

MINISTERUL EDUCAȚIEI SI ÎNVĂTĂMÂNTULUI
INSTITUTUL POLITEHNIC "TRAIAN VULPĂ" TIMIȘOARA
FACULTATEA DE MECANICA

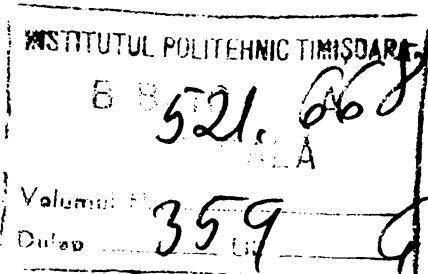
Ing. PAULUSCU CRISTONOR

CONTRIBUȚII LA OPTIMIZAREA TEHNOLOGIEI DE
PRELUCRARE DIMENZIONALĂ CU UNDE ULTRASOONICE
A MATERIALELOR FRAGILE SI DURE

BIBLIOTECĂ CENTRALĂ
UNIVERSITATEA "POLITEHNICA"
TIMIȘOARA

Conducător științific:
Prof.dr.cec.șt.ing. AUREL NANU

-1987-



CONTENS

Pag.

1. INTRODUCERE, DOMENII DE APLICARE, OBIECTIVELE PRINCIPALE ALĂ TEZEI.....
1.1. Introducere.....
1.2. Domenii de aplicare.....
1.3. Obiectivele principale ale tezei.....
2. ELIMINAREA BAZELOR FIZICE SI TECNOLOGICE LA PRELUCRAREA PRIN EROZIUNE ULTRASONICA.....	1
2.1. Procesul de eroziune ultrasonică.....	1
2.2. Parametrii tehnologici și factorii care influențează pre- levarea de material la eroziunea ultrasonică.....	4
2.2.1. Prelucrabilitatea materialelor prin eroziune ul- trasonică.....	5
2.2.2. Relațiile de calcul a parametrilor tehnologici la eroziunea ultrasonică.....	9
2.2.3. Caracteristicile particulelor abrasive utiliza- te la eroziunea ultrasonică.....	11
2.2.4. Analiza unor aspecte teoretice și experimentale asupra detaglii materialului prin eroziune ul- trasonică.....	14
2.3. Aprecieri asupra productivității, ușurii sculei, preci- ziei de prelucrare și a calității suprafeței generate prin eroziunea ultrasonică.....	17
2.3.1. Productivitatea prelucrării.....	17
2.3.2. Ușura obiectului de transfer și precizia de pre- lucrare.....	21
2.3.3. Calitatea suprafeței generate prin eroziune ul- trasonică.....	23
2.4. Limitele precedului de prelucrare prin eroziune ultra- sonică.....	24
2.5. Căi pentru îmbunătățirea performanțelor eroziunii ul- trasonice.....	26
2.5.1. Îmbunătățirea circulației suspenziiei abrasive în spațiul de lucru.....	26
2.5.2. Alte soluții de optimizare în prelevarea de ma- terial la eroziunea ultrasonică.....	29
3. CERCETARI PRIVIND TRANSFORMAȚIILE ULTRASONICE UTILIZATE LA EXPERIMENTARE.....	27
3.1. Phenomenul de magnetostrițion.....	27

3.2. Materiale magnetostrictive metalice.....	38
3.3. Ferite magnetostrictive.....	39
3.4. Efectele efectului magnetostrictiv.....	39
3.5. Cercurile privind prezentarea și testarea unor transduc-	
teare magnetostrictive tip pachet.....	39
3.5.1. Determinarea condițiilor de rezonanță mecanică	
a transductorului.....	39
3.5.2. Dimensiunarea geometrică a transductorului din	
tele de nichel.....	39
3.5.3. Verificarea frecvenței de rezonanță a transduc-	
toarelor.....	40
3.5.4. Cererearea puterii debitate de transductoare....	44
3.5.5. Calculul electric al transductoarelor.....	52
4. STUDIUL TEORETIC AL CONCENTRATOARELOR ULTRASONICE.....	60
4.1. Introducere.....	60
4.2. Ecuația diferențială a oscilațiilor concentratoarelor... ...	60
4.3. Studiul concentratoarelor ultrasonice de ferul expo- nential.....	63
4.4. Studiul concentratoarelor ultrasonice de ferul hiperboli- că sau catenoidală.....	69
4.5. Studiul concentratoarelor ultrasonice de ferul conică... ...	72
4.6. Studiul concentratoarelor ultrasonice în trepte..... ...	74
4.6.1. Studiul vibrației longitudinale a unei bare de secțiune constantă.....	74
4.6.2. Studiul concentratoarelor în trepte (ecuațiile generale).....	75
5. CERCETARI PRIVIND REALIZAREA CONSTRUCTIVA A UNOR CONCENTRA- TOARE ULTRASONICE.....	82
5.1. Concentratoare ultrasonice exponențiale.....	82
5.2. Concentratoare ultrasonice hiperbolice sau catenoidale.. ...	84
5.3. Concentratoare ultrasonice de ferul și cu flanșă în nodul de oscilație.....	85
5.4. Concentratoare ultrasonice cilindrice în trepte..... ...	85
5.5. Parametri concentretoarelor ultrasonice în trepte exprim- ați în valori raportate.....	87
5.6. Parametri concentratoarelor ultrasonice exponențiale exprimate în valori raportate.....	90
5.7. Parametri concentratoarelor ultrasonice catenoidale ex- primate în valori raportate.....	93
5.8. Parametri concentratoarelor ultrasonice conice rotați în valori adimensionale.....	94

6. CERCETARI EXPERIMENTALE PRIVIND BLOCURILE ULTRASONICE, MAMBRĂI ACUSTICE SI PRELUCRAREA CONCENTRATIIGELEOR.....	97
6.1. Prezentarea blocurilor ultrasonice realizate.....	97
6.2. Cercetări privind măsurările acustice ale blocurilor ultrasonice	101
6.2.1. Modelul mecanic al sistemului oscillator și condiția de rezonanță.....	101
6.2.2. Prezentarea aparatului pentru măsurări acustice	105
6.3. Cercetări experimentale privind realizarea concentratelor ultrasonice.....	111
7. CERCETARI EXPERIMENTALE CU PRELUCRARE DIMENSIONALA PRIN EROZIUNE ULTRASONICA A UNOR MATERIALA FRAGILE SI DURE.....	114
7.1. Prezentarea utilajelor și a condițiilor în care s-au făcut experimentele.....	114
7.1.1. sistemele de avans utilizate.....	114
7.2. Cercetări privind influența formei concentratorelor ultrasonice asupra parametrilor tehnologici	118
7.3. Determinarea experimentală a unei forțe statice de avans optim.....	121
7.3.1. Cercetarea forțelor statice de avans la prelucrarea covârșitorilor nestrăpuns de secțiuni dreptunghinare.....	121
7.3.2. Cercetarea forței statice de avans la prelucrarea orificiilor străpuns de secțiuni circulare	124
7.4. Cercetări asupra uzurii obiectului de transfer și preciziei de prelucrare dimensională.....	137
7.5. Cercetări experimentale privind modificarea duratăii sub microsarcină a părții active a obiectelor de transfer.....	137
7.6. Cercetări experimentale ale calității suprafețelor generate prin erozune ultrasonică.....	141
7.6.1. Factorii care influențează rugozitatea, importanța calității suprafețelor.....	141
7.6.2. Prezentarea aparatului și a principiilor parcurgării de profil a rugozității.....	143
7.6.3. Cercetări experimentale privind rugozitatea suprafețelor generate prin eroziune ultrasonică pe obiecte din sticlă.....	146
7.6.4. studiul cu ajutorul funcțiilor aleatoare a rugozității suprafeței.....	151
8. CONCLuzii FINALE.....	162
BIBLIOGRAFIE	

1. INTRODUCERE, DOMENII DE APLICARE OBIECTIVELE PRINCIPALE ALĂ TEZEI

1.1. Introducere

In diferite domenii ale tehnicii se utilizeaza materiale cu caracteristici mult diferite de ale metalelor și aliajelor curente a căror prelucrare dimensională prin metode și procedee tradiționale devine din ce în ce mai dificilă, sau chiar imposibilă. Așa sunt de exemplu materiale cu fragilitate și duritate ridicată: sticla, quartul, materiale ceramice, germaniul, siliciul, safirul, rubinul, feritele, titanatul de bariu, portelanul, marmora, carburi metalice (aliajele dure), oțelurile cîlțite, diamantul și altele. Majoritatea dintre acestea fiind neselectroconductive.

Odată cu dezvoltarea în ultimii ani și în țară noastră a industriei optice, mecanice fine, industriilor electrotehnice și electronică, radiotehnică, a tehnicii de calcul și telecomunicațiilor, aparatelor mecanice și electrice de măsură și control, industriei ceasurilor și bijuteriei, cît și în construcții de mașini și producție de scule aghiate care și deformare plastică etc., apare necesitatea introducerii unor noi tehnologii mai eficiente. Tehnologiile neconvenționale su apărut și continuă să se dezvolte ca o necesitate obiectivă de a completa neajunsurile tehnologiilor tradiționale. Unul din procedeele neconvenționale fiind și prelucrarea dimensională prin erosiune ultrasonică care se aplică cu precădere la materiale fragile electroizolante pentru degresări și finisări, dar și la materiale electroconductive în special la operații de finisare [65], [127], [143], [157], [198], [234], [251], [252].

In țară se resimte nevoia scută de a se asimila producția de mașini și echipamentul tehnologic necesar pentru acest procedeu. La fel este necesară elaborarea unor tehnologii adecvate pentru prelucrarea pieselor din materialele emintite mai sus, mai ales că în țară cu tehnici dezvoltate, se produc astfel de utilaje chiar în

producție de serie [126], [139], [150], [166], [179], [234] și se elaborează tehnologii de prelucrare. Cercetări de laborator au fost inițiate și în țara noastră la Institutul Politehnic București, Institutul Politehnic "Traian Vuia" Timișoara, Institutul Politehnic Cluj-Napoca și alte centre universitare și institute de cercetare.

În 1972 se realizează la Facultatea de Mecanică din Timișoara catedra TCM, primul model experimental de mașină românească realizată cu componente indigene [97], [210 a], [211]. Tot aici se produc în anii următori mai multe mașini specializate pentru finisat filiere [210 a]. Au luat ființă colective de cercetare în domeniul aplicațiilor ultrasunetelor la prelucrări și curățiri la întreprinderile Electrotim și AZM Timișoara, unde încep să se producă primele prototipuri omologate.

Cu toate aceste dezvoltări pe plan mondial și național procedeul nu este suficient studiat și nu se cunosc în detaliu toate posibilitățile de utilizare practică. Aceasta datorită fenomenelor complexe care-l însotesc și a interdependențelor factorilor de care depinde prelevarea de material. Extinderea lui este limitată de productivitatea scăzută, adâncimi și secțiuni mici ale alezajelor și cavitațiilor prelucrate, putere limitată blocurilor ultrasonice. Cu toate acestea prelucrarea dimensională prin eroziune abrazivă ultrasonică este de neînlocuit într-o serie de operații tehnologice la realizarea alezajelor și cavitațiilor profilate prin copierea conturului obiectului de transfer (sculei) cu precizie ridicată ($0,01$ mm) în piese fragile electroizolante, dar și electroconductive. Stratul de suprafață al suprafeței generate nefiind afectat de transformări structurale importante, iar calitatea suprafeței este bună.

1.2. Aplicații de aplicare

Așa cum reiese din aplicațiile ultrasunetelor în tehnica prelucrărilor dimensionale semnalată în bibliografie, principalele direcții în care s-a extins procedeul sunt:

1.) Debitarea cristalelor și a semifabricatelor semiconducătoare, ceramice, sticla, ferite etc., în plăcuțe cu diferite grosimi, folosindu-se scule tip lamă, una sau mai multe cu grosimi mici $0,08$ mm [126], [234] care înlocuiesc ^{discurile} diamantate cu grosimea de $1...1,2$ mm.

2.) Lecuparea și perforarea pieselor din plăcuțe de diferite forme și dimensiuni.

- 3.) Prelucrarea orificiilor, cavitateilor și canalelor de diferite forme.
- 4.) Finisarea filiereelor din cercuri metalice și diamant.
- 5.) Ascutirea și profilarea plăcuțelor aschietoare din materiale mineraleceramice și cercuri metalice.
- 6.) Finisarea stențelor și matriceelor din cercuri metalice și șeluri aliaste tratate termic.
- 7.) Gravarea, marcarea și stamparea unor piese fragile și dure, în special electroizolante.

1.3. Obiectivile principale ale tezăi

Afînd în vedere stadiul actual și perspectivale de dezvoltare în teră a tehnologiilor neconvenționale în general și în mod special a prelucrării dimensionale prin eroziune ultrasonică a materialelor fragile și dure, autorul și-a propus să realizeze în teză următoarele obiective:

1.) Cercetarea teoretică și experimentală a concentratoarelor ultrasunice de formă conică, exponentială, catenoidală și cilindrică în trepte, în tratare unitară a relațiilor de dimensionare și verificare, pe baza datelor existente în literatura de specialitate. Concentratoarele compuse nu sunt tratate în teză. Unele aspecte legate de concentratoare compuse sunt tratate de autor în [172].

Cercetarea transductoarelor magnetostructive din tale de nichel și ferite de tip pachet cu două coloane, a relațiilor de calcul pentru dimensionare și verificare, cît și condiții de realizare. Un studiu al transductoarelor și concentratoarelor era necesar deoarece parametrii acustici, frecvența și amplitudinea deplasării cu rol important asupra factorilor tehnologici la prelucrare.

2.) Realizarea unor blocuri ultrasunice cu transductoare din nichel și ferite, unele variante cu posibilitatea de schimbare a concentratoarelor prin îngherubare. Realizarea blocurilor cu caracter experimental s-a efectuat după recomandările existente în literatura tehnică și de ^{in laboratorul} ultrasunete al Facultății de Mecanică Timișoara [77][78][211 a].

3.) Cercetarea fenomenului de eroziune ultrasonică și a parametrilor tehnologici la prelucrarea prin eroziune ultrasonică a cavitateilor și orificiilor înfundate și străpuse de secțiune

dreptunghiulari și circulară în pieze din sticla de diferite calități. În capitolul 7 se prezintă rezultatele obținute la prelucrarea sticlei silice-calco-sodică, astăzi și a unor varianțe de sticla optică de tip crown (crown) de fabricație românească C516641R și sovietică E 100, E 108 și LK 105 destinate fabricării unor prisme și lentile pentru operarea optică.

Aici s-a urmărit problema de prelevare de material, viteza de prelucrare, influența forței statice de avans, uzura obiectului de transfer și influența sa asupra preciziei și calității suprafetei.

Tesa cuprinde 8 capitole extinse pe 165 pagini. Contine 152 figuri și 38 tabele. În elaborare au fost consultate 294 titluri bibliografice, 22 fiind lucrări științifice ale autorului din care 12 personale și 10 în colectiv.

Autorul exprimă în primul rînd profunda recunoașterea pentru conducătorul științific prof.dr.doc.șt.ing. AVRAEL MANU pentru modul competență și generos în care l-a îndrumat la elaborarea lucrării. Deasemenea autorul multumesc tuturor colegilor catedrei Tehnologia Mecanică pentru ajutorul dat la realizarea blocurilor ultrasonice și la elaborarea lucrării.

Multumesc conducerii catedrei TCM pentru sprijinul acordat în efectuarea cercetărilor în laboratorul de ultrasunete. Recunoaștinta mea se îndreaptă în primul rînd către prof. emerit dr.ing. GHEORGHE SAVII, conducătorul colectivului de cercetare în ultrasunete, de a mi fi acceptat ca și colaborator în colectivul de cercetare și îndrumările date la realizarea lucrării. Calde mulțumiri exprim colegilor dr.ing. TUDOR ICLANZAN, dr.ing. NICĂ MIHAI pentru îndrumările eficiente date la efectuarea experimentelor și și colegului s.ing. IOAN GURBAN pentru asamblarea blocurilor ultrasonice și asistența tehnică dată la efectuarea experimentelor.

Autorul multumesc conducerii și colegilor catedrei "Mecanică și Rezistența Materialelor," în special dr.inz. TITUS CIORĂ pentru ajutorul dat în măsurările acustice ale blocurilor ultrasonice.

Multumesc conf.dr.ing. LUCIAN BAGIU și s.ing. R. COSTIN pentru interpretarea și efectuarea probelor metalografice, cît și tehnicienilor E. OLARIU pentru strunjirea reperelor componente ale blocurilor și C. STEF pentru efectuarea unor părți grafice din teză.

Multumesc colectivului de la Laboratorul de studiuul materialelor prof.dr.ing. MARIN TRUSCULESCU și S.L dr.ing. VICTOR RUDAU

pentru ajutorul dat la determinarea rezistenții sub microcureaș
a piezelor din sticlă de sodiu și sticlă optică de diferite cali-
tăți și a microfisurilor pentru determinarea gradului de fragili-
tate.

În mod deosebit multumesc conducerii Intreprinderii Elec-
trotehnice Timișoara, secolțivalui de ultrasonete Ing. BANI VIOREL-
KINAI, ing. MILITARU CORNEL, ing. MUNTEAN NICOLAE și celorlalți
colegi pentru ajutorul acordat la efectuarea experimentelor pe ma-
șina NPU-OI ELECTROOPTIMIS.

Autorul mulțumește colegilor de la Facultatea de Mecanică
și Electrotehnici care l-au sprijinit la efectuarea lucrării și
și colaboratorilor de la Intreprinderea ACM Timișoara, Intreprin-
dere Optică Timișoara și Intreprinderea Meccanici Timișoara.

CAPITOLUL 2

MUCIDARIA BAZELOR FIZICE SI TEHNOLOGICE LA PRELUCRAREA PRIN EROZIUNE ULTRASONICA

2.1. Procesul de eroziune ultrasonică

Procedeul de prelucrare prin eroziune ultrasonică face parte din metoda de prelucrare dimensională prin eroziune în construcția de mașini și aparate fiind una din aplicațiile active ale undelor ultrasonice în tehnici. El face parte din tehnologiile neconvenționale, care în ultimii ani au cunoscut o dezvoltare rapidă datorită utilizării unor materiale cu proprietăți fizico-chimice excepționale ca fragilitate, duritate, refractaritate, greu sau imposibil de prelucrat la precizie dimensională corespunzătoare prin alte metode și procedee. Procedeul de prelucrare prin eroziune ultrasonică se aplică la prelucrarea dimensională a obiectelor din materiale fragile, electroizolante sau electroconductive la producție individuală sau de serie, pentru cavitate, orificii, rechinări și generări de suprafețe de dimensiuni în general mici [126] [283] [65] [287] [198] [143], [157].

Principial se cunosc două variante de prelucrare prin eroziune ultrasonică:

1.) cu abraziv liber nelegat (fig.2.1) vehiculat în spațiul de lucru cu ajutorul unui lichid purtător (de obicei apă); fiind varianta cea mai răspândită;

2.) cu abreziv legat (fig.2.2.) particulele abrazive deobicei din diamant, fiind impregnate pe suprafață activă a obiectului de transfer, varianta dezvoltată în ultimii ani mai puțin răspândită. Între obiectul de transfer OT și obiectul prelucrat OT există o mișcare relativă, fie prin rotație OT (micărea I) sau OT (micărea II). Lichidul are rolul de ricire, evacuarea produselor

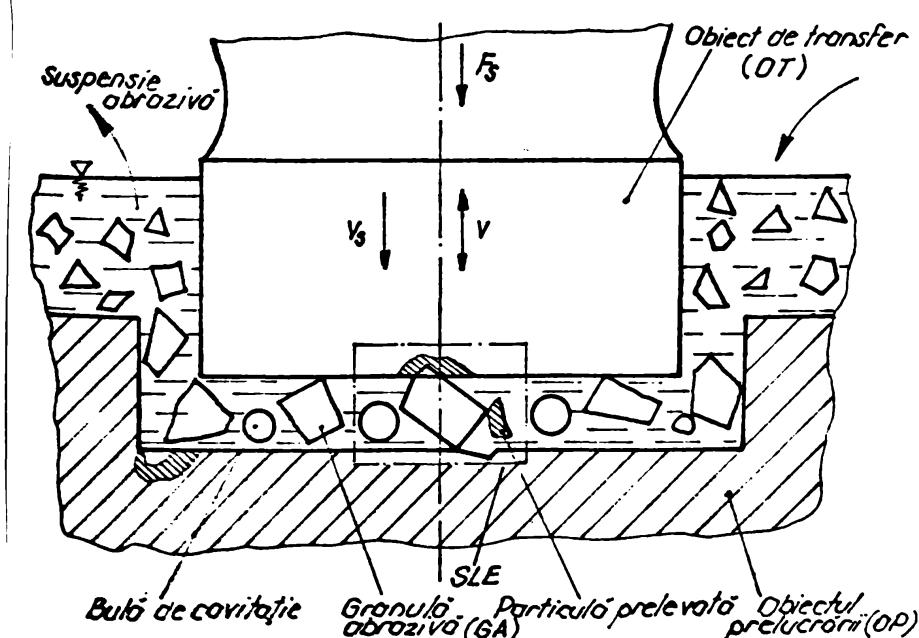


Fig.2.1.

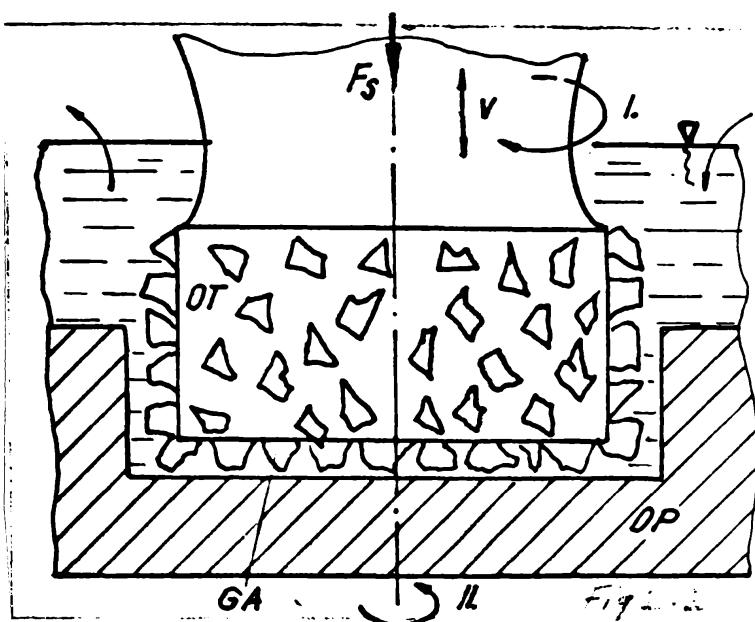


Fig.2.2.

nelegat), fig.2.1. este următorul: energie cinetică de vibrație cu frecvență ultrasonică $f = 16\ldots35$ kHz a obiectului de transfer OT

(scule), se transmite obiectului prelucrării OP (piesă) prin intermediul particulelor abrazive GA, numite generic "granule" abrazive fără a ne referi la mărimea lor; găsite într-un lichid purtător (apă suspenzie abrazivă (granule și apă în proporție volumică 40...50 %) este circulată în spațiul de lucru, printr-un circuit de pompare (stropire, aspirație sau refulare) cu scopul înlocuirii abrazivului uzat cu altul proaspăt, evacuării produselor de eroziune, ricire, favorizarea unor fenomene de cavitare ultrasonică, și asigurarea unui cuplaj acustic bun în spațiul de lucru.

Prelevarea de material este condiționată de proprietățile de eroziune abrazivă a granulelor, de microechiparea acestora, trebuie îndemnând că duritatea granulelor abrazive să fie mai mare decât a piesei sau cel puțin egală, condiție cerută ca și la echiparea clasică.

Acțiunea combinată și simultană a următoarelor efecte [280], [283], [227], [198], [157], [143], duc la prelevarea de material:

1.) Transmiterea directă, nemijlocită a jocurilor dinamice a obiectului de transfer OT prin granulele abrazive GA la obiectul prelucrării OP;

2.) Accelerarea și impactul GA libere din spațiul de lucru cu suprafața OP;

3.) Eroziunea cavitatională ultrasonică a lichidului suspenziei abrazive;

4.) Acțiunea chimică a lichidului asociată cu proprietățile acestuia de a fi un mediu de cuplaj acustic bun între OT, GA și OP pentru transmiterea undelor de soc.

de eroziune (spălare), și și de cuplaj acustic între OT și OP. Evident că prin această variantă nu se pot genera suprafețe diferite de ale unor corpuși de rotație prin copierea formei macroscopice a profilului OT.

Mecanismul generării suprafețelor și prelevării de material la eroziunea ultrasonică cu suprafață abrazivă circulată în spațiul de lucru (abraziv

Prințul factor este dominant în acțiunea de prelevare a materialului din OP. Pentru ca acest efect să fie eficient, între OT și OP se creează prin mecanismul de avans al mașinii, o forță statică $F_s = 0,01 \dots 15$ daN.

Sub acțiunea pecurilor mecanice repetitive transmise de OT cu frecvență ultrasonică granulelor abrazive mai mari creează o rețea fină de microfisuri în stratul de suprafață, fragil al OP. Aceste microfisuri progresază în adâncime producând desprinderi de microparticule din OP, copiindu-se la scară macroscopică forța OT în OP. Aceste pecuri afectează și stratul de suprafață al OT prin desprinderi de microparticule, producând uzură sa.

Ponderea de material prelevat prin accelerarea și impactul GA liberă, de dimensiuni mai mici și mai puține în interstitiul frontal OT-OP, este de 4....% [28] ; din prelevarea cu abrazivi având granulație mai mare.

GA de dimensiuni mici primesc pecul de la OT și sunt accelerate și la impactul lor cu OP transferă energie pesteală de prelucrat.

O serie de cercetători printre care și din țara noastră [97], [260], [62], au scos în evidență rolul deosebit al forței statice în prelevarea de material corelată cu înlocuirea abrazivului uzat cu altul proaspăt și evitarea producătorilor de eroziune. Concluzii în acest sens dă și autorul prezentei teze în capitolul 7. De altfel, "cercetările experimentale în lipsa forței statice între OT și OP au dat rezultate slabe.

Acțiunea de eroziune cavitatională ultrasonică în spațiul de lucru și a eroziunii chimice, nu sunt complet elucidate, experiențele arată că ele au efect în prelevarea de material [198], [127], [52], [6], pondera fiind mai mică decât a primului factor. Lichidul purtător de abraziv este supus la întinderi și compresiuni ciclice, în ritmul vibrării ultrasonică a OT, la faza de tractiune, întindere, se produce ruptură în masa lui formându-se microbulle cavitatoriale, care sunt favorizate și de inclusiunile gazești și prezente GA, care în faza de compresiune [5], [6], se distrug prin implosie producând pecuri hidraulice și presiuni locale ridicate. Sub acțiunea acestora lichidul pătrundea în interiorul OP și prin efect de presiune mecanică desprinde microparticule din OP. Deși în literatură [53], [127], [108], sunt exprimate vîreri contră cîntorii cu privire la rolul cavității ultrasonică în prelevarea de material "cercetările de prelucrare fără lichid, numai cu GA în aer nu au dat rezultate născute. Datorită cuplajului acustic asigurat de lichid în spațiul de lucru prezintă lui la prelucrarea prin eroziune ultrasonică este obligatorie.

Cercetările Institutului de Acustică din URSS [196], [127] [203], și a altor cercetători, arată că fenomenul de cavitare ultrasonică (de altfel insuficient studiat), are efecte diferite asupra prelevării de material. Pe de o parte modifică concentrația abrazivului sub OT, în partea centrală se rarefiază, existând o mișcare spre margine și efectul de soc al primului factor scade, iar pe de altă parte acceleră și mișcarea abrazivului în spațiul de lucru, ușurind "înlocuirea" celui usat, ceea ce duce la ameliorarea prelevării.

Corespunzătoarea în spațiul de lucru elementar SLE (fig.7.1) între acțiunile directe și indirecte, efectul cavității ultrasonice, efectul undelor de soc hidraulic, împreună cu o circulație optimă a suspensiei abrazive de reîmpresătură a abrazivului usat, sunt esențiali pentru prelucrarea prin eroziune ultrasonică.

Agentii erozivi în spațiul de lucru sunt: granulele abrazive, bulele de cavitare ultrasonică de la vibrația OT și implozia bulelor cavitatoriale în mediu lichid. Efectele termice, electrochimice care însotesc cavitarea nu un rol secundar. [200].

7.7. Parametrii tehnologici și factori care influențează prelevarea de material la vîrfurile ultrasonice

Filmele rapide ale procesului, efectuate de Cinenko P.E., Kazantev V.F. și alții [128] cu viteze de 2000...4500 cadre pe sec. la prelucrarea sticlei cu OT de 6 mm diametru, $f = 20$ kHz și amplitudinea $\{a = 35 \mu\text{m}$, cu abraziv borberg de bor $B_4C\text{Mn}_1$, în apă cu concentrație 50% (volumic), în lumină reflectată; au arătat că la început sub OT în centrul zicei sale apare fenomenul de cavitare care se amplifică treptat de aceea scade concentrația abrazivului sub seculi în centru și se concentrează spre periferie pe o zonă inelară, unde se amorsează prelevarea de material și continuă spre centru în zone inelare cu repez din ce în ce mai mici. Ruperea particulelor se efectuează de către granulele mai mari care prindesc socul mecanic de la OT. Probabilitatea formării craterelor și deci a particulelor este relativ mică, una la cîteva sute de granule sub OT. Unele particule cu dimensiuni mai mari ($50 \mu\text{m}$) au forme semicirculare, dar majoritatea sunt particule mici ($10 \mu\text{m}$) de formă triunghiulară. Se detasază circa 50...60 particule pe secundă adică o particulă la 20 perioade de oscilație ale OT, amplitudinea lor evinând un caracter aleator după legea de distilitație a lui Poisson. Ele au înălțimea $h = 1,1...1,7 \mu\text{m}$ și lățimea $b = 1^{\circ},7 \mu\text{m}$, deci circa 1% din

dimensiunile abrazivului ($100\ldots175\mu\text{m}$) iar raportul de/ $\sqrt{n} = 1,7\ldots2$. La abraziv mai fin $D_4\text{Cr}_5$, $n = 5\ldots10\mu\text{m} = (6\ldots17)\sqrt{R_s}$. Cu creșterea forței statice F_s crește numărul și dimensiunea particulelor prelevate.

2.2.1. Prelucrabilitatea materialelor prin eroziune ultrasonică

Prelucrabilitatea materialelor prin procesul ultrasonic, poate fi apreciată indirect prin criteriul de fragilitate t_x , introdus de Ujik G.V. [127], [128], care exprimă raportul între rezistența la rupere la forfecare $T_r = R_p$ și rezistența la rupere la tracțiune $T_T = R_g$ a materialului piesei

$$K_{pr} = t_x = \frac{T_r}{T_T} = \frac{R_p}{R_g} \quad (2.1)$$

Dacă $t_x > 1$, ruperea are caracter fragil, iar dacă $t_x \leq 1$ ruperea are caracter plastic, "maițe de limite de rupere se produc deformării plastice însemnate. Markov A.I. [127] clasifică materialele după prelucrabilitatea lor prin eroziune ultrasonică în trei grupe:

I. Materiale cu prelucrabilitate bună: le care $K_{pr} > 1$, (sticlă, quart, ceramică, gresie, siliciu, ferite etc.), care au fragilitate ridicată și duritate nu prea mare și care suferă deformări plastice "maițe de rupere $R_p > R_g$).

II. Materiale cu prelucrabilitate mijlocie, la care $K_{pr} = 1\ldots?$ (carburi metalice, oțeluri cîlțite, aliaje de titan etc., care sub acțiunea granulelor abrazive suferă initial deformări elastice, apoi microdeformări plastice, ruperea are un caracter fragilo-plastic și fenomenul de "înlăturare" (scrubing) a materialului)

III. Materiale neprelucrabile sau greu prelucrabile, la care $K_{pr} < 1$ (otelul moale, cîrcul, aluminiul etc., materiale care suferă deformări plastice mari "maițe de rupere, $R_p < R_g$) în care granulele abrazive se "neastrenă" fără a preleva material în cantități rentabile economice.

Procesul ultrasonic este rational să se aplică la materialele din prima grupă și doar parțial la cele din grupele două, pentru finisările și semifinisările, după ce "năștrelibil" cu foarte multe prin alte procedee neconvenționale (eroziune electrică, laser etc) sau convenționale (rectificare etc)

Criteriul de fragilitate (prelucrabilitate) K_{pr} poate fi determinat prin măsurarea durării sub microscopie cu penetrator

diamant avind unghiul la vîrf 136° (la microdurimetru PWT-3, SPYTFP etc.), cu relația [127]:

$$k_{pr} = 0,61 \left(4 + \frac{f^2}{d^2} \right) \left(\frac{1 - 2\mu}{1 + 2\mu} \right), \quad (2.2)$$

în care $f[\mu\text{m}]$ este lungimea fisurilor; $d[\mu\text{m}]$ - lungimea diagonalei unghiului; μ - coeficientul lui Poisson; $F[\text{daN}]$ - forță care încarcă penetratorul.

În teză se prezintă rezultatele obținute la prelucrarea prin eroziune ultrasonică a unor semifabricate din sticlă de diferite calități, vezi capitolul 7. Pentru variante de sticlă: sticlă silico-silico-sodică (domosită în continuare sticla de sodiu sau natriu Na); sticla optică de tip cron (crown) normal C 516641A fabricată în terii cron ușer LK 103 și cron normal X 100, ultimele de fabricație URSS; s-a determinat criteriul de fragilitate cu ajutorul microdurimetrului PWT-3. S-a determinat atât duritatea sub microsarcină corespunzătoare masei 200g (200 gf) cît și suma lungimilor microfisurilor după timpul de 15 secunde de încărcare și menținere a sarcinii. După eliminarea rezultatelor cu erori grosoare, în tab.2.1 se dă valourile obținute pe 12 replici (determinate repetitive în mod identic). În partea inferioară a tabelului se dă și prelucrarea statistică a măsurătorilor. Mărimile d , f , k_p și K_v pot fi variabile aleatoare caracterizate de medie m - care dă centrul de grupare și abaterea medie patratice σ a multiniții (colectivității) respectiv dispersia $\sigma^2 = D$, care alătură gradul de împriștiere a variabilei față de medie (STAS/839-72; STAS 2631-72; STAS 7122-72). În practică se efectuează un număr nu prea mare de determinări experimentale ($n = 5 \dots 20$), iar parametri statistici se estimează prin \bar{x} - medie aritmetică de sondaj (selecție, probă) și respectiv s - abaterea medie patratice (corectată) de sondaj. Se utilizează variabila aleatoare t cu o repartitie Student pentru a determina intervalele de încredere [240], [196] ale mărimilor cercetate

$$t = \frac{\bar{x} - m}{s} \sqrt{n} \quad (2.3)$$

Admitând un nivel de semnificație (risc) $\alpha = 0,05$ bilateral atunci intervalul de încredere care acoperă cu probabilitatea $P = 1 - \alpha = 0,95$ valoarea parametrului estimat (medie m) va fi:

$$\bar{x} - t s \leq m \leq \bar{x} + t s \quad (2.4)$$

$$\text{în care: } t = \left(\frac{\delta}{2} \right)^{1/2} \frac{s}{\sqrt{n}} \quad (2.5)$$

Tabelul 2.1

Nr.	Sticla de la $\mu = 0,160$ gros $0,01642\text{m}$ $\mu=0,209$ gros usor $0,0105\text{m}$ $\mu=0,204$ gros $0,000\text{m}$ $\mu = 0,210$					
	$\frac{d}{\mu\text{m}}$	$\frac{g}{\mu\text{m}^2}$	$\frac{\text{dak}}{\mu\text{m}^2}$	$\frac{d}{\mu\text{m}}$	$\frac{g}{\mu\text{m}^2}$	$\frac{\text{dak}}{\mu\text{m}^2}$
1	29,5	46	2,36 434	76,1	66	2,60 550
2	29,0	54	2,34 448	25,9	69	2,59 559
3	30,1	58	2,42 426	26,4	68	2,66 522
4	20,9	57	2,35 406	27,0	68	2,58 512
5	28,1	54	2,41 476	25,7	65	2,60 562
6	29,0	56	2,42 448	26,2	64	2,49 540
7	29,8	55	2,32 424	26,5	66	2,55 528
8	28,0	52	2,34 478	25,0	69	2,59 594
9	29,6	58	2,46 430	27,0	72	2,78 512
10	30,0	60	2,52 418	26,9	70	2,74 528
11	29,6	61	2,59 430	26,0	67	2,66 548
12	29,0	62	2,69 448	25,9	66	2,62 552
13	29,35	56,9	2,43 438,0	25,17	66,90	2,63 542,0
14	0,76	5,0	0,11 22,5	0,56	2,42 0,08	23,0 0,41 0,99 0,17 33,61 0,57 2,14 0,06 48,44
15	0,48	1,9	0,07 14,3	0,35 1,94 0,05	14,6 0,26 1,90 0,11 21,35 0,36 1,36 0,04 30,78	2,67 724,80 21,04 56,96 2,80 777,71
16	28,86	54,9	2,36 423,6	24,81	65,36	2,57 528,2 22,06 52,43 2,67 767,52 21,77 59,69 2,88 839,28

I este incertitudinea sau eroarea limită, n - numărul de replici iar $\gamma = n - 1$ numărul gradelor de libertate; $t_{\alpha/2, \gamma}$ - variabila t - Student tabelată. Pentru $n = 12$; $\gamma = 11$; $P = 1 - \alpha = 0,95$ din [240] rezultă $t_{0,025, 11} = 2,201$.

Limitele intervalor de încredere $a_1 = \bar{w} - I$ și $a_2 = \bar{x} + I$ sunt date în tab. 2.1. Se observă că sticlele optice au K_p mai mare decât sticla de sodiu. În afară de relația (2.2) ^{să ceară} nu există o relație mai simplă de legătură între K_p și I . Pentru aceasta se aplică analiza regresiei liniare f_a datele din tab. 2.1 obținându-se ecuații ale regresiei liniare de forma $y = A + Bx$ și coeficientul de corelație r care s-au trazat în fig. 2.3.

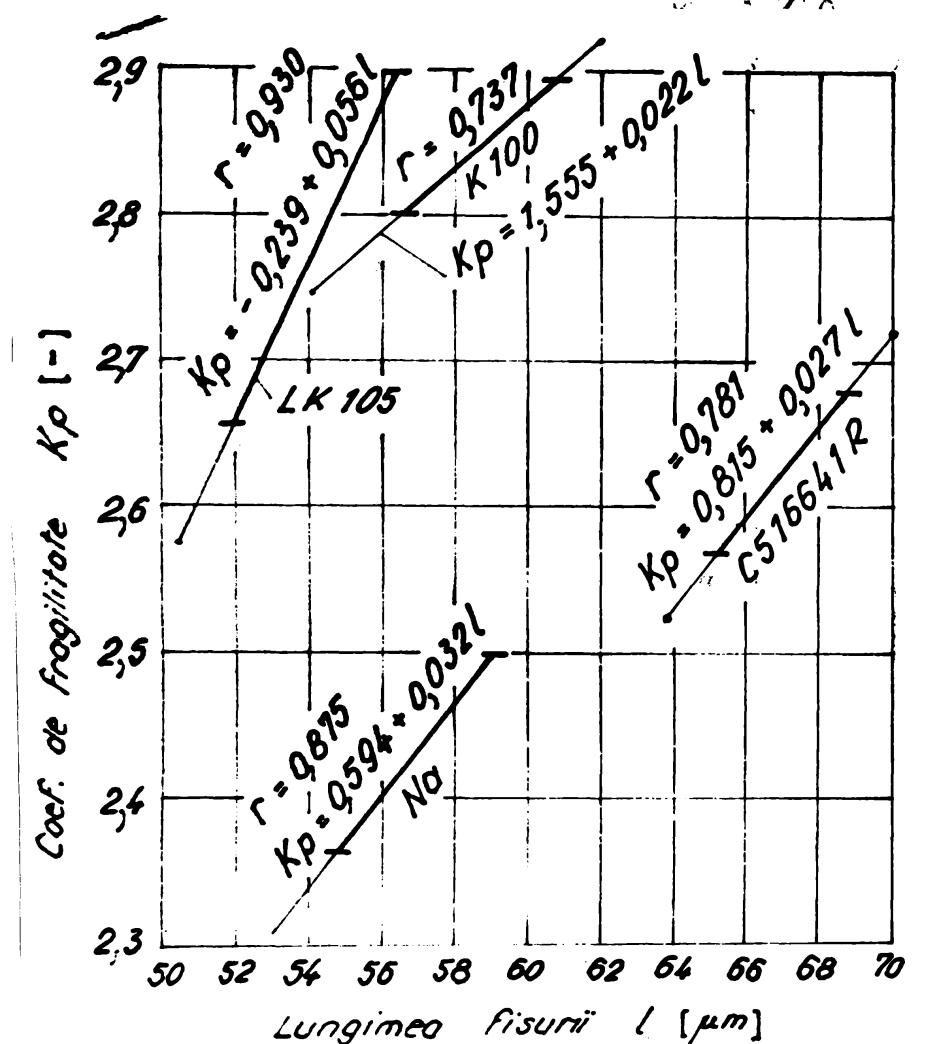


Fig. 2.3.

Se observă că există o corelație mai bună pentru LK105 și sticla de sodiu ($r = 0,930$, $r = 0,875$) și mai slabă pentru sticlele K100 ($r = 0,737$) și C516641R ($r = 0,781$). Pe dreptele regresiei liniare s-au limitat segmentele îngroșate care corespund intervalelor de încredere din tab. 2.1. pentru K_p . Amplantele observate la microscop au formă de patrat cu laturile concave spre decașire de metală unde laturile sunt rectilinii. Fisurile s-au produs astfel

în prelungirea diagonalelor și paralel cu laturile.

Pentru a studia procesul de polucare prin eroziune ultrasonică la care vîrfurile granulelor pătrund în stratul de suprafață al piesei, s-au făcut studii comparative cu pătrunderea unui penetrator cu vîrf conic în pieze fragile și plastice (fig. 2.4.a) și plastică (fig. 2.4.b) [127]. În deosebire de cele plastice la care unghiul craterului (amprantei) este egal cu al conului penetratorului, iar adâncimea h crește uniform cu forța F care solicită penetratorul (fig. 2.5.), în

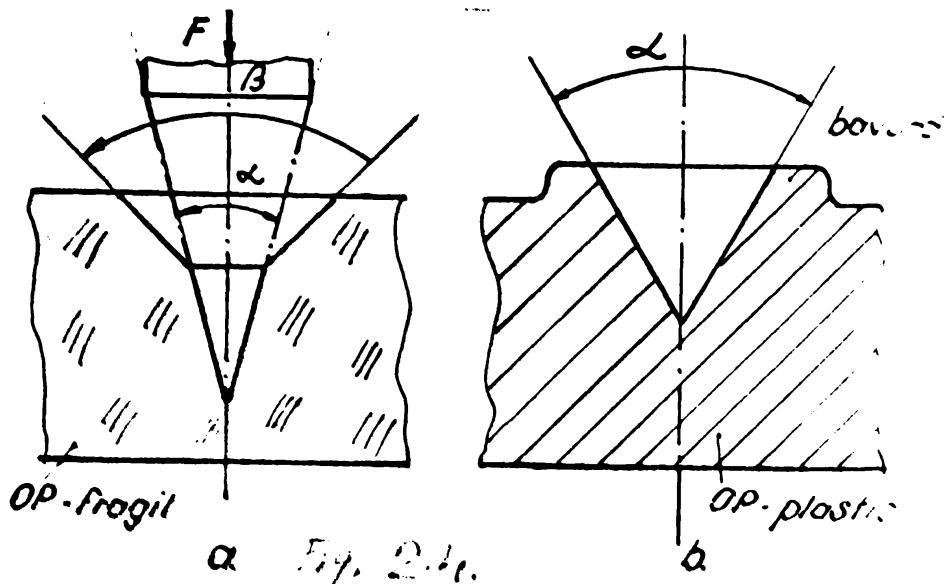


Fig. 2.4.

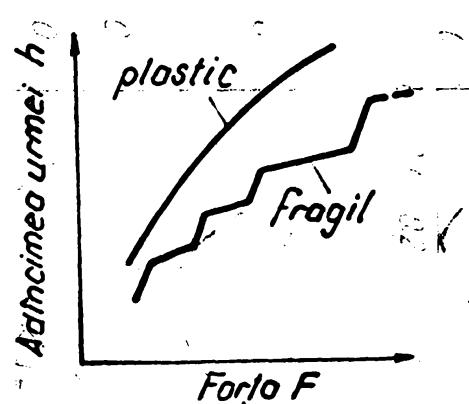


Fig. 2.5.

corpurile fragile (fig. 2.4.a) apar doar suprafete conice în crater $\alpha = \text{penetrator} = 60^\circ...90^\circ$ și un al doilea con $\beta = 120^\circ...140^\circ$, conul forfecării naturale, iar forța pe penetrator variază în salturi (fig. 2.5.) [127], [128]. Unghiul α nu se ia mai mare de 90° pentru a nu se produce fisuri prea mari. Experimentele au arătat [127] că unghiul conului forfecării naturale β diferă puțin cu adâncimea de penetrare și cu unghiul penetratorului. Majoritatea granulelor abrazive au unghiul la vîrf apropiat de $\alpha = 90^\circ$. Forma craterelor suprafețelor generate prin eroziunea ultrasonică a fost studiată și cu ajutorul profilogramelor pentru profile nefiltrate și de autorul tezei. Dacă este dificil să se pot urmări trecerile între cele două conuri.

2.2.2. Relațiile de calcul a parametrilor tehnologici la eroziunea ultrasonică

Înch nu există standarde în domeniul eroziunii care să re-

elementele simbolurile mărimilor fizice, terminologia și unitățile de măsură. S-au făcut unele proponeri de viitor în acest sens la Conferința de Ultraseucetică la Timișoara 1986. De aceea în teză se vor folosi unele notări consacrate în domeniul respectiv.

1.) Productivitatea (capacitatea productivă) volumică Q_v , exprimă volumul de material V_{OP} prelevat în unitate de timp:

$$Q_v = \frac{V_{OP}}{t_p} \text{ mm}^3/\text{min} \quad (2.6.)$$

t_p - timpul de prelucrare

2.) Viteză de prelucrare v_p , pentru prelucrarea aleajelor fără ridicarea OT sau coborârea piesei cu OP pentru reumplere cu suspensie abrazivă proaspătă:

$$v_p = \frac{h}{t_p} \text{ mm/min, sau} \quad (2.7)$$

$$v_p = Q_v / S_{OT} \quad (\text{mm}^3/\text{min})/\text{mm}^2 \quad (2.5')$$

având înțelesul de debitul volumic prelevat pe unitatea de secțiune a OT.

h, mm - adâncimea de prelucrare;

S_{OT}, mm^2 - aria secțiunii transversale a OT

Uneori prin cîntărire se determină masa de material prelevat

$$M_{OP} = \rho_{OP} \cdot V_{OP}; \quad Q_v = \frac{M_{OP}}{\rho_{OP} t_p}; \quad v_p = \frac{M_{OP}}{\rho_{OP} t_p S_{OT}} \quad \text{în care } \rho_{OP}, \text{g/mm}^3 \text{ este}$$

densitatea piesei (OP).

3.) Viteză de prelucrare v_p , la prelucrarea aleajelor adinci cu ridicarea periodică a OT sau coborârea piesei pentru reumplere cu abrazivi.

$$v_p = \frac{(nR)h}{t_p + t_r n} \text{ mm/min} \quad (2.6.)$$

t_p - timp de prelucrare; t_r - timpul unei ridicări; n - număr de ridicări.

Între Q_v și v_p există relația:

$$Q_v = v_p S_{OT} \text{ mm}^3/\text{min}$$

4.) Prelucrarea medie relativă α (productivitate specifică)

$$\alpha = (Q_{OP}/S_{OT}) \cdot 100 \%$$

în care Q_{OP} - debitul uzat din OT

Dacă se cunosc masele M_{OT} și M_{OP} :

$$\eta = \frac{\rho_{OT} M_{OT}}{\rho_{OP} M_{OP}} \cdot 100 \%$$

M_{OT} este masa prelucrată din OT, ρ_{OT} - densitatea OT

5.) Uzura longitudinală relativă U_r

$$U_{rL} = \frac{U_r}{h} \cdot 100 \% \quad (2.9)$$

U_r , mm - uzura longitudinală OT; h , mm - adâncimea de prelucrare în OT

6.) Conicitatea sculei uzate:

$$k_u = \frac{d - d_{uL}}{d_u} \quad (2.10)$$

d , mm - diametrul OT neuzat; d_{uL} , mm - diametrul OT uzat; l_u , mm - lungimea uzată a OT.

7.) Uzura medie relativă a sculei:

$$U_r = \frac{1}{q} = \frac{D_f - D_i}{H} \cdot 100 \% \quad (2.11)$$

8.) Conicitatea alezajului sau cavității prelucrate:

$$k_{OP} = \frac{D_i - D_f}{H} \quad (2.12)$$

$D_i - D_f$, mm - diametrul OT la începutul prelucrării la intrarea OT, respectiv la sfîrșitul prelucrării la ieșirea OT sau în fundul cavității.

H - adâncimea de prelucrare.

2.2.3. Caracteristicile particulelor abrazive utilizate la eroziunea ultrasonică

Particulele abrazive din suspensia abrazivă constituie elementul eroziv dominant la prelevarea de material prin eroziune ultrasonică. Se utilizează de obicei abrazivi sintetici, similari ca cei utilizati la procedeele de rectificare și netezire fină (lepuire, rodare). Abrazivii naturali au o utilizare restrânsă, chiar diamantul tehnic natural, cu toate că are proprietăți de eroziune abrazivă (microscopice) foarte bune, el este scump și deficitar. Altele ca corundul, silicea, nisipul cuartes se utilizează foarte puțin din cauza proprietăților lor de eroziune scăzută. Cei mai utilizati abrazivi la eroziunea ultrasonică sunt: carbura de ber (B_4C), carbura de siliciu și carberundul (SiC), electrocorundul (Al_2O_3) și diamantul sintetic fo-

lesit de obicei la prelucrarea pișecelor de diamant (filiere)

Principalele caracteristici ale acestor materiale abrazive sunt date în tab. 2.2. [127].

Proprietățile abrazivilor

Tab. 2.2.

Materialul abraziv	Propriet. de eroziune relativă	Uzura relativă	Densitate g/cm ³	Micru- duri- tate Mohs	Luri- tate Knorr	Durata de lucru min. ²
Diamantul	1	1	3,48-3,56	10000	10	8000-8500
Carbure de bor (B_4C)	0,5-0,6	4	2,5	4300	9,6	2250
Carbură de siliciu (SiC)	0,15-0,45	4,9	3,12-3,22	3100-3300	9,4	2050-2150
Electrocerund (Al_2O_3)	0,14-0,16	10,5	3,2 - 4	2200-2600	9	1620-1680

Proprietățile de eroziune se determină prin volumul de material îndepărtat în unitatea de timp, cînd între două discuri de sticlă care se rotesc în sens invers și aplicate cu o anumită forță s-a interpus o anumită cantitate de abraziv.

Încărcarea sort de granule sau micropulberi se caracterizează printr-o compozitie granulometrică STAS 1753-76 exprimată în procente, în cinci fracțiuni: fracțiunea limită, mare, principală, complexă, măruntă.

Formele granulelor de poliedri neregulați sunt foarte diverse, cele mai avantajoase la eroziune ultrasonică sunt cele care tină spre formă cubică [127]. Muchiile sunt rotunjite cu diferite raze ρ care cresc odată cu mărimea granulei. Exemplu pentru electrocerund N2B (20...28 μ m), $\rho = 2,7 \mu$ m și Nr_4 (28...40 μ m) $\rho = 3,7 \mu$ m iar la Nr_{16} (160...200 μ m) $\rho = 13 \mu$ m. Pentru B_4C valurile sunt apropiate. Cu cît este mai mică raza ρ cu atât tensiunile mecanice locale, create în OP în cercul ultrasonic de la CT, sunt mai mari și eficiența desprinderii de material din OP mai bună. Granulele nu trebuie să fie în componiția lor grafit, deoarece se distrug rapid la prelucrare, scăzând și capacitatea productivă. Gradul de finisaj a abrazivului la eroziunea ultrasonică este unul din factorii importanți a preluvabilității abrazivului, este important ca abrazivul să nu fie fragil și să aibă rezistență mare la compresiune. Din acest punct de vedere este mai bună carbura de bor decât carbura de siliciu și electrocerundul. Densitatea abrazivului trebuie să fie

nică și să aibă proprietăți bune de ușcare (umeectare) a suprafețelor pentru a fi preluat ușor de lichid.

Cel mai bun lichid al suspensiei abrazive s-a dovedit a fi apa. Concentrația optimă a abrazivului în apă este de 30...50% în volum, 1/4....1/2 și chiar 1/1 în greutate. Apa are bune proprietăți de umeectare, viscozitate mică, conductivitate termică bună (răcire bună). În suspensie având ca lichid apa se recomandă să se introducă substanțe anticorozive. Kopa L. [110] a studiat influența fărfașării, uzurii, abrazivului asupra parametrilor tehnologici la prelucrarea prin eroziune ultrasonică. El introduce și noțiunea de "durabilitate" a abrazivului, ca fiind timpul de prelucrare pînă când capacitatea productivă scade la jumătate. Distribuția dimensiunilor granulelor pe fracțiuni (let) pentru SIC Mr12 este redată în fig.2.6. [110]. Contactul inițial dintre OT și GA are loc pe granulele cele mai mari fig.2.7.a.) ele preluând cota parte F_d/n din forța dinamică F_d . Dacă se sparg (strivesc) cele mai mari GA, tîrziu multe granule mai mici vin în contact cu OT corespunzătoare altor fracțiuni, rezultând și forțe dinamice care revin pe o granulă F_{dj} (fig.2.7.b.) și deci și prelevarea de material Q_v .

Prelucrările s-au efectuat pe o mașină GMA 20 ($P_{GIE} = 1 \text{ kW}$) pe OT - sticla, OT - otel carbon SIC45. Variatia productivității Q_v și a interstitiului lateral Δ dintre OT și OP în funcție de timpul de prelucrare t_p , minim pentru un volum dat de abraziv 130 cm^3 SIC.Mr12, cu concentrație volumică 30% în apă cu amplitudinea de oscilație $\{a = 50 \mu\text{m}\}$ și $P_g = 15 \text{ N}$ cu OT ci-

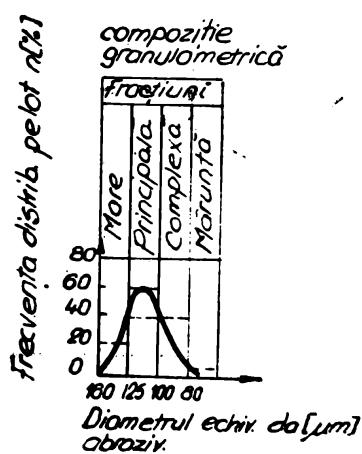


Fig.2.6.

apă cu amplitudinea de oscilație $\{a = 50 \mu\text{m}\}$ și $P_g = 15 \text{ N}$ cu OT ci-

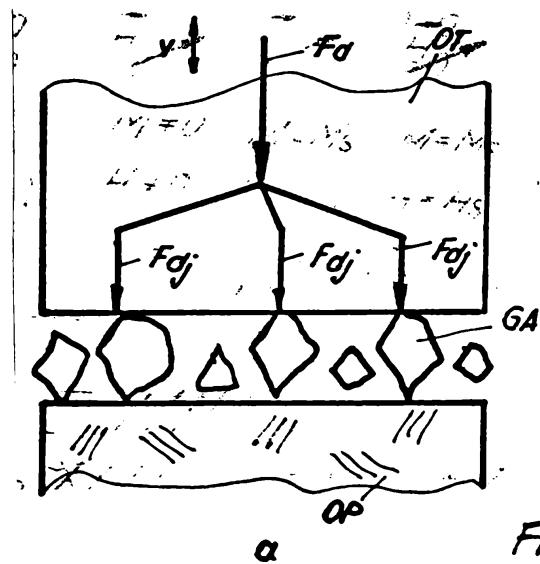


Fig.2.7.

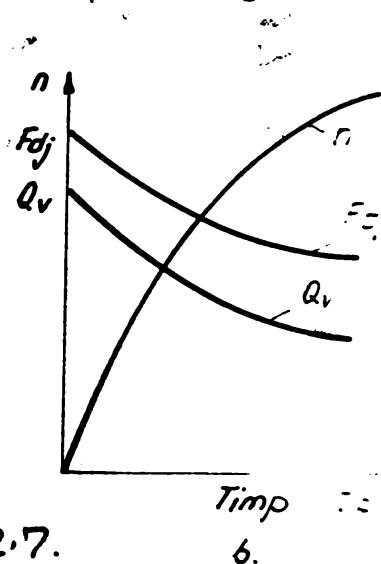


Fig.2.7.

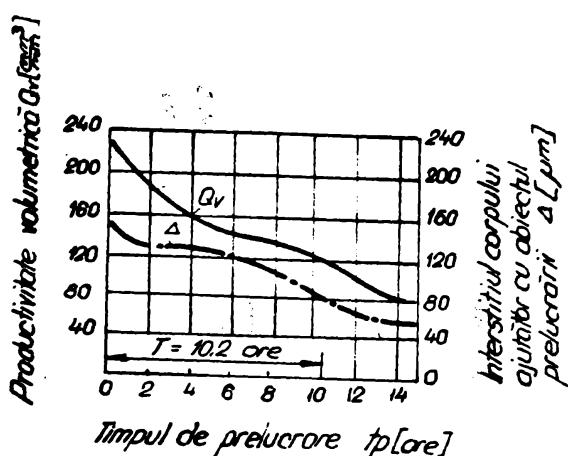


Fig.2.8.

2.2.4. Analiza unor aspecte teoretice și experimentale asupra detasării materialului prin eroziune ultrasonică.

Forte, tensiuni mecanice, productivități.

Un interes deosebit prezintă determinarea și pe cale teoretică a forțelor necesare detasării particulelor din OP și aprecieri asupra vitezei de prelevare respectiv productivității. La bază stau cercetările lui Show M.E. [127], Kazantev V.P. [233], [128], OH H.L., Pankow D., Finnie I [163] Institutului CNIMI URSS [129], [127], și și observațiile utile date de cercetătorii noștri în [97] și [260] și și alții cercetători. Show M.E. consideră granulele abrazive interpuse între OT și OP (fig.2.9.a.) de formă sférică și testează aceeași mărime cu diametrul echivalent da, solicitate fiecare de forță F_{max}/n .

In ipoteza că prelevarea de material depinde de patru factori importanți:

1. - dimensiunea da, forma GA și adincimea sa de penetrare hr; $K_1 (h_p \cdot da)^{3/2}$;

2. - numărul de GA active (care sunt în contact cu OT și OP la distanță minimă dintre ele) care revin unității de secțiune a OT; $K_2/(da^2)$;

3. - probabilitatea detasării unei particule date prin K_3 ;

4. - numărul securilor care este egal cu frecvența de oscilație f; adâncimea de penetrare în OP;

$$h_p = \sqrt{\frac{4 \{ m \cdot F_g \cdot da }{\pi K_2 (1+K_4) \Gamma_{OP}} \quad (2.13)}$$

și debitul volumic:

linărie $\phi 10\text{mm}$; este dată în fig.2.8. Se observă că prin scădereea lui Δ se poate pune în evidență gradul de uzură al abrazivului și aprecierea unei "durabilități" a aceastuia [110].

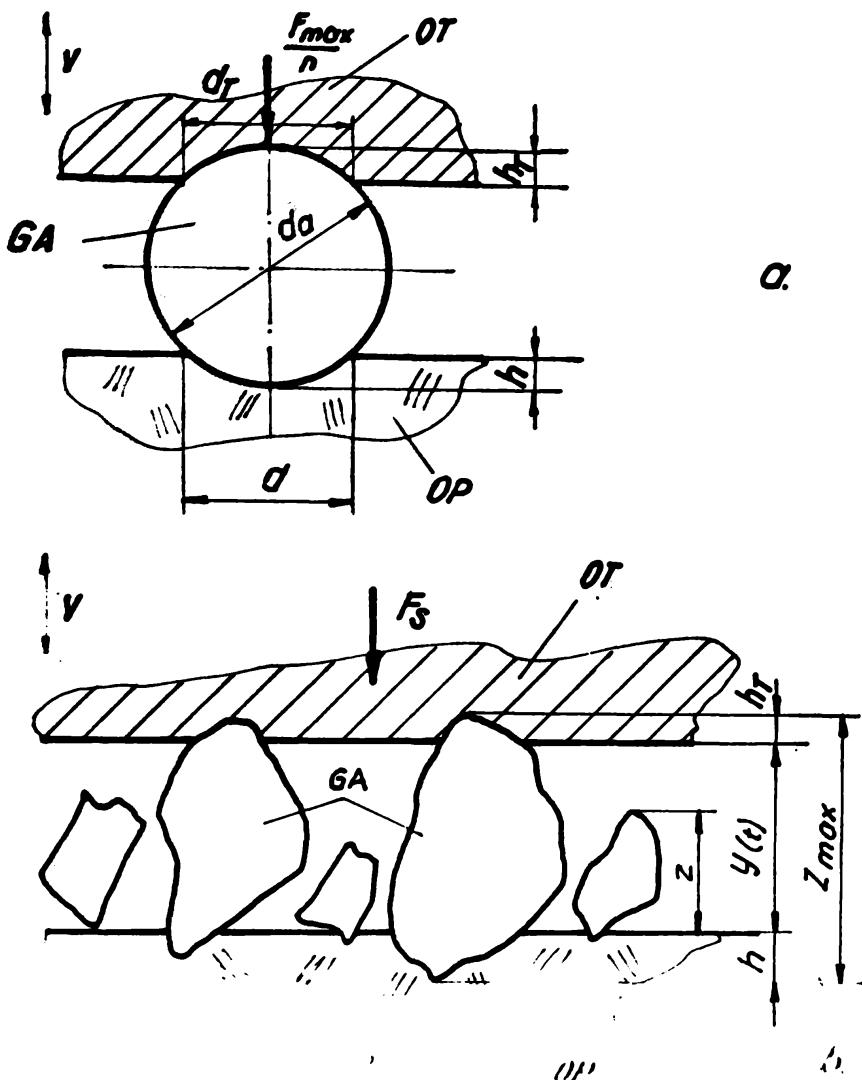


Fig.2.9

$$q_v = K_1 K_2 K_3 \left[\frac{\frac{4}{3} \pi F_s}{\pi K_2 (1+K_4) \sigma_{OT}} \right]^{\frac{3}{2}} \times \frac{1}{da^4} \quad (2.14.)$$

Coefficientul K_4 se determină prin măsurarea densităților pentru OP și OT. Pentru sticla și OT din OLC45: $K_4 = 650/160 \approx 4$. Calculând raportul hr/da , rezultă că la finisare $hr/da = 1,5\%$ iar la degresare $hr/da = 0,5\%$. În realitate GA nu sunt sferice, sunt poliedrice cu vrăjuri care au rază de rotunjire ρ . Pentru ca rezultatele să fie mai aproape de realitate în relația lui Shaw (2.14) în loc de da se introduce $da = 2\rho$ diametrul echivalent rotunjirii vîrfului granulei:

$$q_v = K_1 K_2 K_3 \left(\frac{da}{\sigma_{OT}} \right)^{\frac{3}{2}} \left[\frac{\frac{4}{3} \pi F_s}{\pi K_2 (1+K_4)} \right]^{\frac{3}{2}} \times \frac{1}{\sqrt{da}} \quad (2.15)$$

Această relație arată că q_v este direct proporțională cu frecvența și proporțională cu $\left\{ \approx 0,75 \right\}$

Modelul fizic propus de Kazantev V.E. [283] este redat în fig.2.9.b. El tine cont că aceeași granulație de exensu Nr 10, în funcție de compoziția granulometrică sărimea granulelor diferă pe fractiuni. Neuniformitatea abrazivului este un factor determinant la prelucrarea prin eroziune ultrasonică. Notând cu Z "mitimea granulelor, pentru granulație Nr.10 (GOST 3647-59) numai 10% din granule vin în contact cu ambele suprafete frontale ale OT și OP. Comprimind particulele abrazive la coperțirea OT, cele mai mari vor penetra atât în OP cu adâncimea h cât și în OT cu h_p , neglijind compresarea elastică a abrazivului. La distanța minimă dintre OT și OP, v_{min} se obține penetrarea maximă.

$$h + h_p = Z_{max} - v_{min} \quad (2.16)$$

Kazantev V.P. determină o legătură a distanței a abrazivului $\Psi(z)$ apropiată de o legătură normală Gauss și deduce relația pentru σ_v :

$$\sigma_v = \sqrt{\int_{v_{min}}^{Z_{max}} V_1 \cdot f \cdot (z - v_{min}) \cdot n \Psi(z)^2 dz}, \quad (2.17)$$

în care $\Psi(z) = 1.093/\pi [1 - (\frac{z-\bar{z}}{\sigma})^2]^{1/2}$; \bar{z} - media aritmetică ponderată a dimensiunilor granulelor; f - frecvența, V_1 - volumul prelevat de o particulă, n - numărul de particule abrazive în interstitiul frontal de lucru.

Kazantev determină și relația dintre forța maximă F_{max} , forța statică F_s și amplitudinea de oscilație δ m:

$$F_m = 1.7 F_s \sqrt{\delta/m}, \quad \text{c.m.s.} \quad (2.18)$$

$$F_s [\text{daN}] : \left\{ \begin{array}{l} m [\mu\text{m}] \\ \end{array} \right.$$

Cercetătorii Ch N.L., Pankov D. și Finni I [163] pleacă de la sistemul fizic propus de Kazantev, dar adăugă o legătură de distribuție a dimensiunilor abrazivului după Weibull Y, legătură care tine cont de fiabilitatea (de durabilitatea) abrazivului (înălțimea lui în trecere), fiind apropiată de o legătură exponentială.

Diachenko I.N. împreună cu un colectiv de cercetători din URSS [127] a dedus o relație experimentală pentru timpul de prelucrare t_p

$$t_p = K \frac{s \cdot h^{5/3}}{2 \sqrt{m L \text{ daF}}}, \quad (2.19)$$

pe baza căreia se poate deduce viteza de prelucrare v_p și debitul prelevat G_p .

$$v_p = \frac{2 \cdot \sqrt{\pi} L d_a f \cdot 60}{K \cdot S \cdot h^{7/5}} \text{ mm/min} \quad (2.20)$$

$$v_p = \frac{2 \cdot \sqrt{\pi} u \cdot L d_a f \cdot 60}{K \cdot h^{7/5}} \text{ mm}^3/\text{min} \quad (2.21)$$

în care $S[\text{mm}^2]$ - aria secțiunii transversale a OF, $h[\text{mm}]$ adâncimea de prelucrare, $2 \cdot \sqrt{\pi} u[\mu\text{m}]$ - dublul amplitudinii de oscilație $L[\text{mm}]$ - perimetrul OF; $d_a[\mu\text{m}]$ - dimensiunea abrazivului ($\beta_4 C$); $f[\text{kHz}]$ - frecvența, K - constantă care înglobează restul factorilor neîncadrati în relație. Pentru prelucrarea sticlei $K = 3,95 \cdot 10^5$, iar pentru cuart $K = 13 \cdot 10^5$. Condițiile experimentale în care au fost determinate relațiile (2.19)....(2.21) au fost: $\sqrt{\pi} u = 10 \dots 50 \mu\text{m}$, $h = 0 \dots 10 \text{ mm}$; $f = 18 \dots 30 \text{ kHz}$; granulația abrazivului Nr 3...15; $S = 200 \text{ mm}^2$, $L = 100 \text{ mm}$, suspensie abrazivă a fost elimentată manual.

Cele mai apropiate de realitate sunt relațiile deduse pe cale experimentală, valabile pentru anumite condiții date. Formulele deduse teoretic dă valori orientative, mai mult sau mai puțin apropiate de cele reale. În ele intră coeficienți care la rândul lor trebuie determinati experimental. Au importanță de cercetare teoretică pentru a vedea factorii de care depinde prelucrarea de material și și ponderea lor de influență.

Așa fel Greiner L.A. a verificat prin calcul presiunea statică necesară detaglierii materialului din OF din cuart [28] în ipoteza lui Shaw pentru un strat de granule identice, sfere cu diametrul de $100 \mu\text{m}$ și rezultatul valoare căreia este $p = 2300 \text{ daN/cm}^2$ ceea ce nu corespunde realității deoarece dimensiunile nu sunt identice după cum s-a văzut și forma nu este sferică ci poliedrică, piramidală, chiar spre forme conice, ceea ce însemnată local materialul OF mult mai mult decât forma sferică.

2.3. Aprecieri asupra productivității, rezultatelor, preciziei de prelucrare și a calității suprafeței generate prin prelucrare ultrasonică

8
66
66
G
52c
35
59

Ca și în cadrul oricărui procedeu de prelucrare și la eroziunea ultrasonică interesantă productivitatea (capacitatea productivă) precizia dimensională și a formei geometrice și calitatea suprafețelor obținute la piese.

2.3.1. Productivitatea prelucrării

Possibilitățile de prelucrare și durata de executie a unui

produs, interesantă în primul rând pe tehnolog. De aceea toți cercetătorii acordă atenție deosebită acestui aspect. Principaliii factori de care depinde prelevarea de material sunt date în fig. 7.10

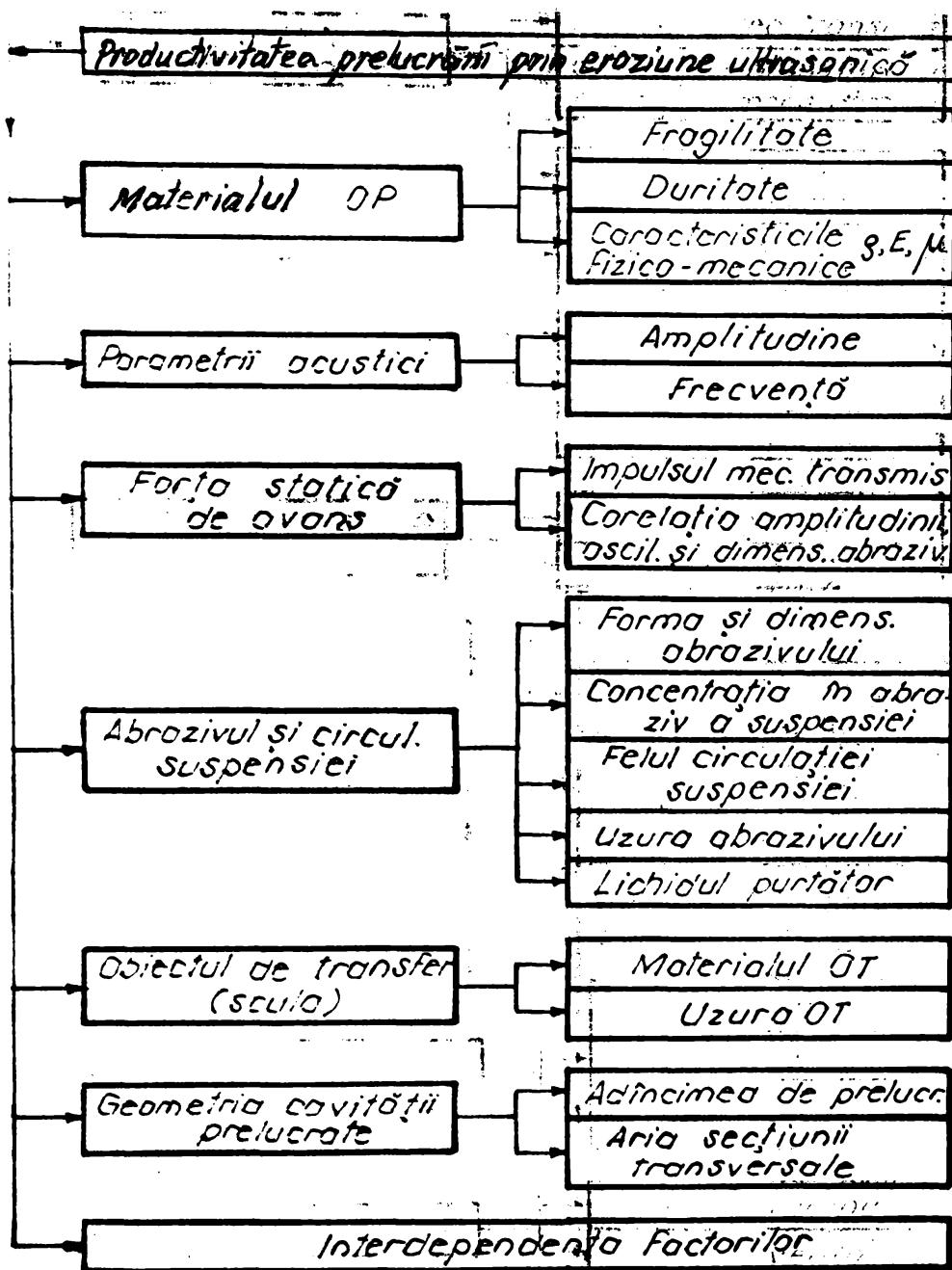


Fig.7.10.

Natura și caracteristicile de fragilitate ale materialului OP sunt hotărîtoare asupra productivității săi cum s-a arătat deja.

Parametrii acustici, amplitudinea și frecvența oscilației sunt esențiale pentru un utilizaj bun deoarece ei determină puterea introdusă în spațiul de lucru. Produsul lor determină viteza nisării principale la eroziunea ultrasonică.

$$v = \frac{4 \cdot F \cdot \frac{1}{2} \pi}{1000} \quad \text{m/s} \quad (2.22)$$

în care F Hz ; $\frac{1}{2} \pi$, cuprindă în limitele $v = 0,6...7$ m/s. Cu creșterea lui F și $\frac{1}{2} \pi$, productivitatea crește. O serie de cercetări experimentale și teoretice în domeniul eroziunii ultrasonice la Institutul de mașini-unelte EWINS din URSS, cît și din alte tările cu industrie dezvoltată arată că viteza de prelucrare V_p crește aproape liniar cu viteza ulsecării principale v [127] nu numai la prelucrarea sticlei (Fig.2.11) dar și la materialele din grupa II de prelucrabilitate, etal de scule tratat termic. Pentru un bloc ultrasonic dat, frecvența rămâne constantă și egală cu cea de rezonanță mecanică putându-se modifica doar amplitudinea deplasării $\frac{1}{2} \pi$.

Productivitatea relativă față de sticla, uzura relativă a sculei și cteva constante de material la piese din grupa I de prelucrabilitate este dată în tab.2.3. [127].

Experiențele au arătat că între amplitudinea de oscilație și dimensiunea abrazivului trebuie să existe un anumit raport [127] :

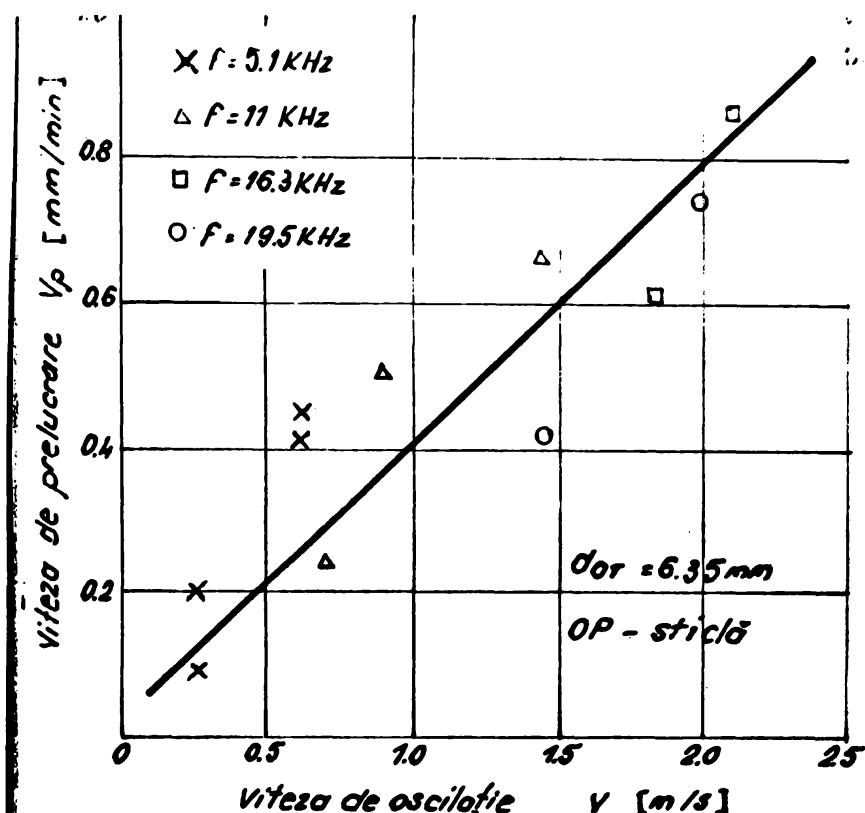
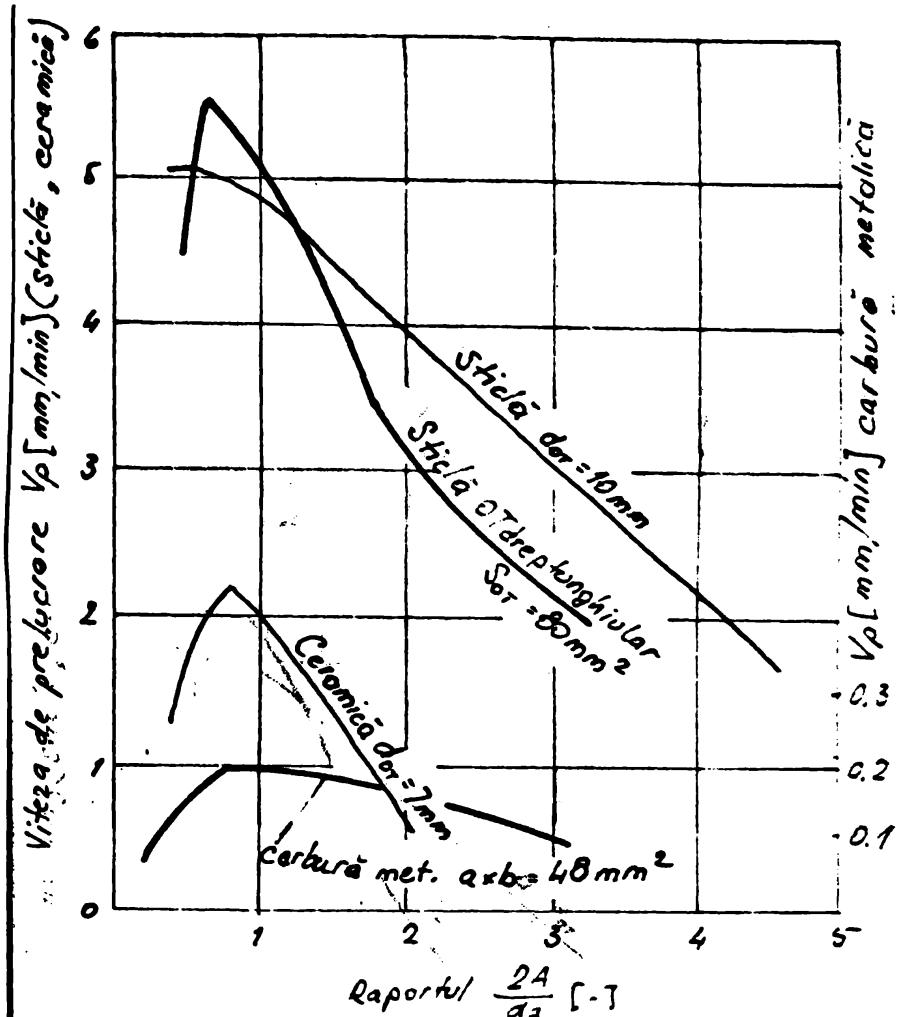


Fig.2.11

tie și dimensiunea abrazivului trebuie să existe un anumit raport [127] :

$$2 \frac{1}{2} \pi / da = 0,6...0,8,$$

pentru care productivitatea este maximă (Fig.2.12) în condițiile unei presiuni statice optime, cu scule din etal având $d = 10$ mm și $a \cdot b = 90$ mm² pentru sticla; $d = 7$ mm (ceramică) și $a \cdot b = 6,8 = 48$ mm² pentru aliaj dur. Pentru $2 \frac{1}{2} \pi / da > 1$, amplitudinea varii și abrazivul solicitarea GA este prea mare și are loc fărămitarea lui iar la raportele $2 \frac{1}{2} \pi / da < 0,5$ la amplitudini prea mici și abraziv prea mare.



secul transmis GA scade și în ambele cazuri productivitatea este mai mică.

Odată cu creșterea adâncimii de prelucrare, productivitatea scade datorită mănușirii condițiilor de circulație a suspensiei abrazive și cercurilor proprii reduse în cap. 7.

In același capitol sunt relatate explicit condițiile influențate de forțele statice.

Fig. 2.17

Tabelul 2.3.

Materialul de prelucrat	Productivitatea relativă (față de sticla)	Uzura procesuală %	Modulul de elasticitate, E [GPa]	Coefficientul lui Poisson μ	Densitatea ρ [kg/dm 3]
Titanat de beriu	1,1	0,4	-	-	-
Sticla	1	0,5-0,8	7200-8200	0,14-0,23	2,2-2,9
Perite	0,75-0,85	0,5	-	-	-
Steelomecanic	0,75-0,80	0,5	-	-	-
Sticlu	0,4-0,75	0,8	64,6-16,910 5	0,220,28	2,33
Germaniu	0,35-0,70	0,8	63,119,910 5	0,220,27	-
Agat	0,75	1	-	-	2,8
Cuart	0,45-0,70	2	-	-	2,65
Marmură și ceramică	0,4-0,65	1-2	-	-	2,2-2,5
Minereoceramică	0,15-0,20	3-5	-	-	-
Rubin	0,12-0,18	20-40	32.000	0,20	3,85
Diamant	0,01-0,205	1000	90.000	-	3,52

2.3.3. Uzura OT și precizia de prelucrare

Uzura OT și precizia de prelucrare depinde în principal de proprietățile fizico-mecanice ale OP și OT, de grosimea peretului și de granulația abrazivului. Forma uzurii la OT cilindrice pline și tubulare este redată în fig.2.13. U_L - uzura longitudinală (frontală) iar U_T - uzura transversală (sau laterală). Relațiile de cal-

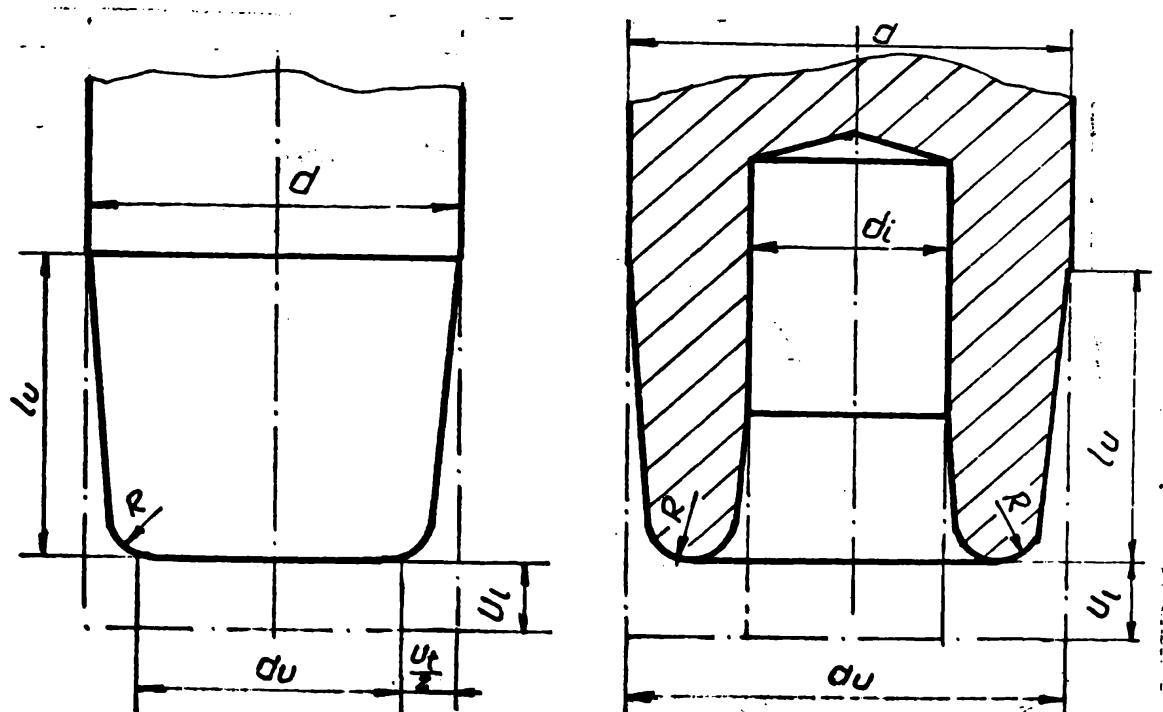


Fig.2.13.

cul pentru determinarea uzurii au fost date la 2.2.2. Uzura longitudinală crește cu adâncimea de prelucrare. Grosimea peretului OT are influență asupra uzurii care crește mult la grosimi sub 1 mm.

Uzura transversală influențează direct precizia dimensională în special la cavitatei neîmpunee prin conicitatea care se formează. Conicitatea și uzura transversală la OT din diferite materiale este redată în fig.2.14. [127] , pentru OT - ceramick, adâncimea de prelucrare 15 mm. Conicitatea este 0,002...0,007. La prelucrarea oticiei se obțin valori mai mici (în la surfurile netedice sau mari). Pentru mărimi preciziei de prelucrare Markov A.I. [127] [128] propune scule cu conicitate inversă și seturi de ghidare pentru conicitatea cotelui (fig.2.15), cît și scule coaxiale monolit pentru degresare și finisare (a se vedea capitolul 7). Aceste soluții duc și la creșterea productivității prin usurarea circulației suspensiei abrazive în intersticiul lateral OT-OP (1...1,5 ori).

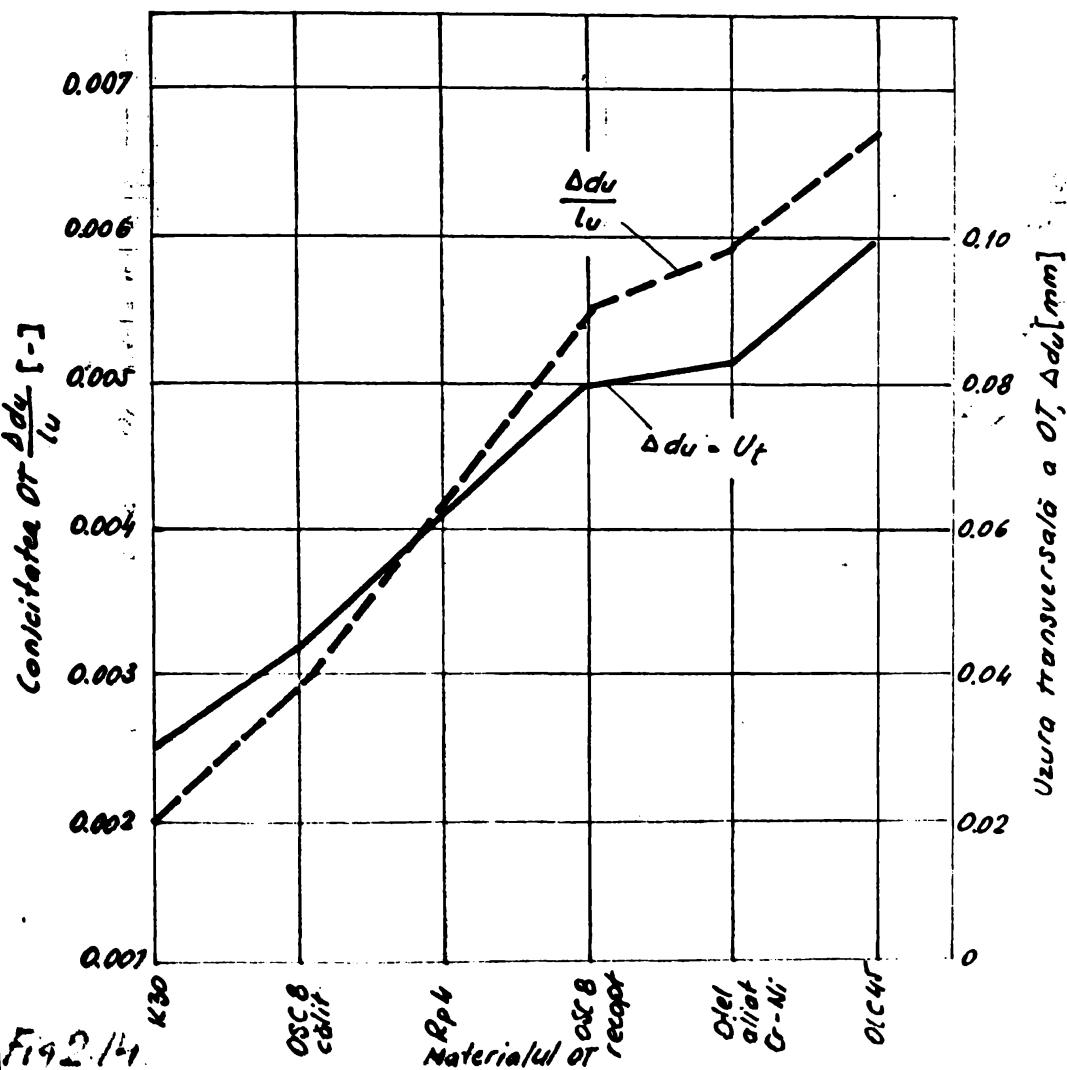


Fig. 2.14.

Fig. 2.14.

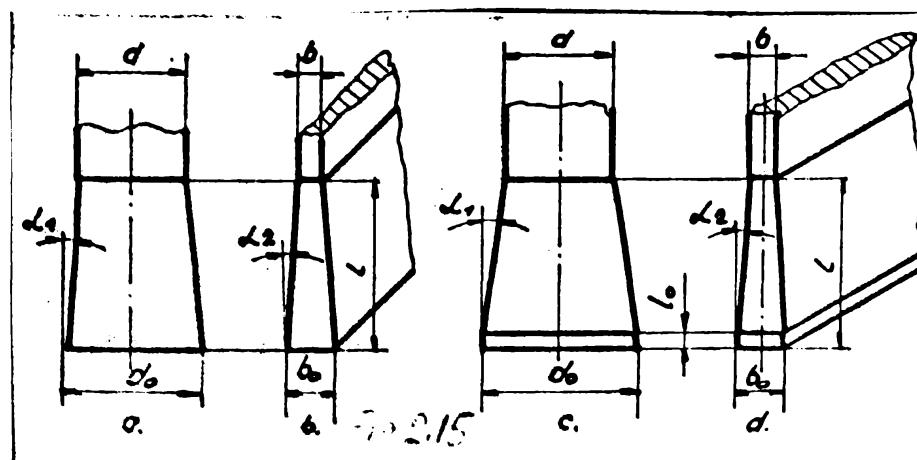


Fig. 2.15.

Abaterile de la planitate pe fundul cavității străpunsă datorită neuniformității repartiției abrazivului pe suprafața frontală a OT cresc cu adințimea de prelucrare și cu secherea prelucrabilității materialului OT. Înălțimea acestei preminențe la carburi metalice la h = 1,1mm

Evitarea ciobirilor (spargerilor) la intrarea și ieșirea sculei (în special) se pot realiza fie prin placarea unor plăci (din sticlă) de adânc lipite cu ceară sau alt adeziv. (fig. 2.16.)

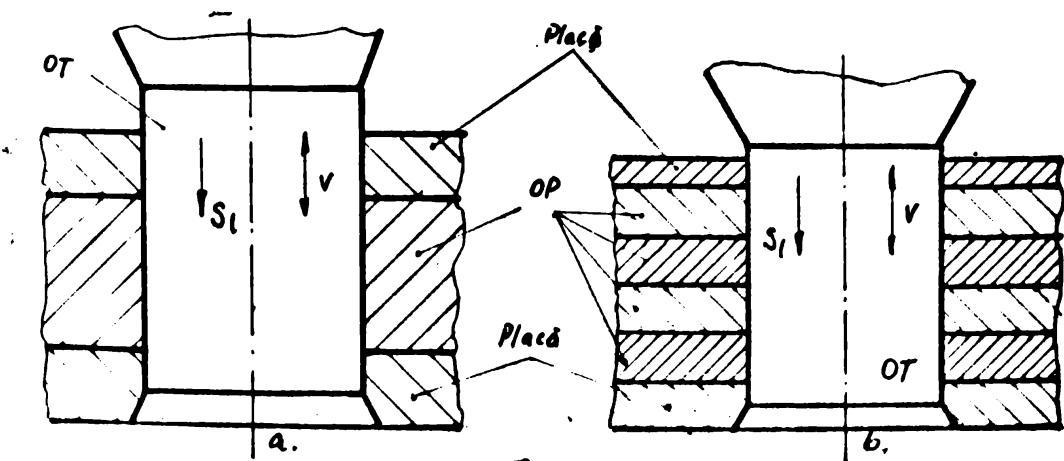


Fig. 2.16.

cu secțiunea transversală 15×15 mm pot atinge $0,2 \dots 0,25$ mm [127].

2.3.3. Calitatea suprafeței generate prin eroziune ultrasonică

La operații de finisare și semifinisare interesează calitatea suprafeței obținute. Rugozitatea suprafeței la prelucrarea prin eroziune ultrasonică depinde de: granulația abrazivului, proprietățile fizico-mecanice ale OF, amplitudinea de oscilație, rugozitatea suprafețelor OT, adâncimea de prelucrare și durata prelucrării, lichidul de suspensie abrazivă și circulația acestuia în spațiul de lucru. Rugozitatea peretilor laterală este mai mare decât pe suprafața frontală (fig. 2.17) datorită acțiunii de zgâriere a granulelor în timpul circulației suspensiei.

Cu micșarea dimensiunilor abrazivului rugozitatea scade (fig. 2.18) [126], iar la aceeași dimensiune depinde de rezistența pe care

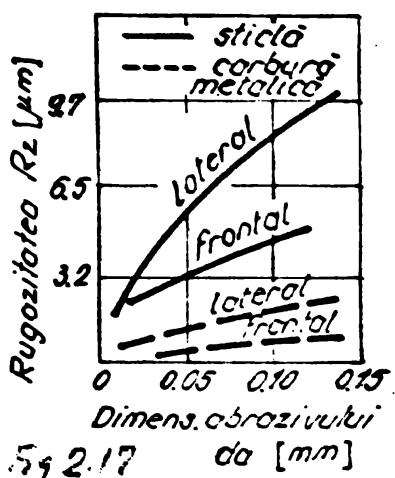


Fig. 2.17.

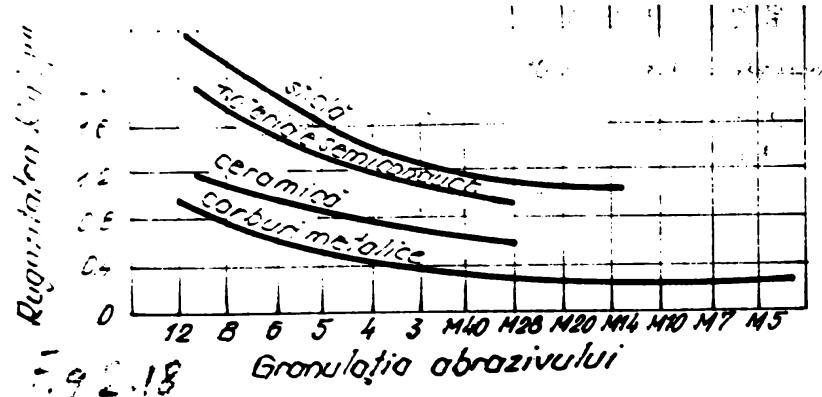


Fig. 2.18.

o opune materialul OF la penetrarea granulei avind aceiasi forta de avans.

Neregularitatile de pe OT se copiază pe OP. Cercurile au aritat că suprafețele OT trebuie să fie mai fine cu una sau două clase de rugozitate față de cea cerută de OP.

Injecarea apel cu ulei de transformator duce la "abușuirea" calității suprafeței având efect asupra scăderii productivității iar fenomenul de cavitatie duce la "înrușirea" calității suprafeței [193] [234].

2.4. Limitele procedeului de prelucrare prin eroziune ultrasonică

Prelucrarea prin eroziune ultrasonică este avantajoasă pentru materialele fragile și dure din prima grupă de prelucrabilitate ($K_{pr} > ?$). În viitor se va extinde cunoștințele avantajelor: prelucrarea economică materialele fragile neelectroconductor, are o schema cinematică relativ simplă, există posibilitatea copierii profilului complex al obiectului de transfer, fortele statice necesare la prelucrare sunt în general mici.

Procedeul are însă și o serie de dezavantaje, care au făcut să nu prindă o extindere mare în industrie. Printre acestea se enumera:

1.) Suprafețele generate sunt mici, aria secțiunii transversale este redusă la prelucrarea găuriilor și a cavitaților. Generarea pe cele cinematici propuse de diferiți autori [127] [193] etc., nu s-a dezvoltat din cauza unor complicații cinematice mari. Secțiunile maxime prelucrate sunt limitate de puterea transductorului (max 2...4 kw) și de apariția oscilațiilor transversale. La o îngherire trecere în materialele din grupa I de prelucrabilitate se va avea $S_{max} = 1000...3000 \text{ mm}^2$.

2.) Adevărata de prelucrare sunt în general mici. La mașinile ultrasonice cu sisteme de alimentare a suspensiei abrazive prin stropire și cădere liberă adâncimile de prelucrare sunt limitate la 10 mm. La creșterea adâncimii se înrăutătesc brusc condițiile de circulație a suspensiei abrazive.

3.) Productivitatea scăzută și uzură mare la sculele utilizate la prelucrarea piezelor din cariere metalice și etaluri cîlțite. La aceste materiale larg răspândite în construcția de mașini se obțin productivități de 20...50 ori mai mici și urmează în 50...100 ori mai mari decât la prelucrarea articulațiilor cuartului sau ceramicii. Din aceste motive eroziunea ultrasonică se aplică doar la finisarea

piecelor din cercuri metalice și oteluri călitate.

2.5. Cai pentru "îmbunătățirea performanțelor eroziunii ultrasonice"

Din studiul procesului de prelevare a materialului la prelucrarea prin eroziune ultrasonică se desprind următoarele direcții mai importante de creștere a eficienței procesului [178], [102], [198] : "îmbunătățirea condițiilor de circulație a suspensiei abrazive în zona de lucru și asigurarea unei concentrații optime a abrazivului între OT și OP; mărirea vitezei de oscilație a sculei; modificarea proprietăților materialului OP prin fragilizarea lui în spațiu de lucru, alegerea unor parametri optimi ai regimului de prelucrare, utilizarea unor tehnologii rationale, intensificarea acțiunii de soc a granulelor abrazive, producerea și utilizarea unor abrazivi rezistenți la soc și cu acțiune abrazivă mai bună decât carbura de bor în epă, găsirea de noi lichide purtătoare de abraziv în suspensie și altele".

Directia cea mai importantă în care s-au făcut deja progrese "asemnante este:

2.5.1. Îmbunătățirea circulației suspensiei abrazive în spațiul de lucru

Creșteri importante de productivitate s-au obținut prin aspirația prin vacum a suspensiei abrazive și refugarea ei sub presiune utilizând scule tubulare sau orificii mici în piele [166][102].

2.5.2. Alte soluții de optimizare în prelevarea de material la eroziunea ultrasonică

Energia introdusă în spațiul de lucru depinde de amplitudinea și frecvența de oscilație a sculei, și care intră în vîrsta mișcării principale. Mărirea amplitudinii este limitată de rezistența la obosalei a materialului din care sunt confectionate concretașele și sculele. La oteluri se limitează la 50...55/ μ m. O soluție de viitor este găsirea de noi aliaje și materiale cu pret de cost acceptabile. Recomandate ar fi aliajele de titan care sunt ușoare și care au rezistență la obosale și la urările de 1,5...2 ori mai mare, ele sunt deficitate și scumpe. Se pot utiliza oteluri în stare normalizată sau "îmbunătățită", cu suprafete durificate prin diferite metode [178] pentru a rezista la obosale. Îmbunătățirea ren-

damentului electroacustic al blocului ultrasonic și a generatorelor de ultrasunete cît și creșterea puterii lor cîntîlcului deasemenea eficiente. Ele sunt legate de găzirea de noi materiale magnetoelectricive metalice sau ceramice și electrostrictive care să aibă deformări specifice mari, puteri și rendamente ridicate [15]. Odată cu perfectarea componentelor electronice se "embunătățesc și performanțele generatorelor ultrasonice [50] [54.a] [54.b] [90.c] [92].

Deosebit de importantă este automatizarea acordului generătorului cu capul acustic al mașinii.

Ce și în cazul aplicațiilor clasice și la eroziunea ultrasonică se pune problema de a se optimiza regimurile de prelucrare. La eroziunea ultrasonică prin regim de prelucrare se "întelege realizarea următoarelor condiții:

1.) Stabilirea amplitudinii și frecvenței de oscilație a sculei.

2.) Asigurarea stabilității amplitudinii în timpul prelucrării.

3.) Felul alimentării spațiului de lucru cu suspensie abrazivă.

4.) Felul abrazivului, granulație, rezistența la uzură, concordanția lui în lichid și felul lichidului.

5.) Forța de avans,

6.) Ridicările perioadice ale sculei pentru "împrejmarea" abrazivului și evacuarea profecelor de eroziune.

Pentru intensificarea acțiunii de eroză ale abrazivului și "embunătățirea circulației lui" în zona de lucru se semnalază în literatură [123], aplicarea unor vibrații de joasă frecvență ($F = 50...10$ Hz cu amplitudinea $0,1...0,5$ mm) peste frecvența ultrasonică a sculei, paralel cu axa ei în spatele la mașini cu putere mică.

Pentru materiale electroconductoare aplicarea prelucrărilor combinate: eroziune ultrasonică și electrochimică; eroziune ultrasonică și eroziune complexă, au dat rezultate prealătătoare [123] [125] și au perspectivă de viitor.

CAPITOLUL 3

CERCETARI PRIVIND TRANSDUCTOARELE ULTRASONICE UTILIZATE LA EXPERIMENTARI

3.1. Fenomenul de magnetostrictiune

Există în tehnicii o serie de materiale magnetice cu magnetizare opunând la care variația magnetizării M este înzestrită de schimbările ale dimensiunilor geometrice ale corpului. Acest fenomen poartă numele de magnetostrictiune. [56] [57] [106]. Dacă natura deformațiilor mecanice ale materialului magnetic cuprinde extensii cîmpului magnetic, magnetostrictiunea poate fi de trei tipuri:

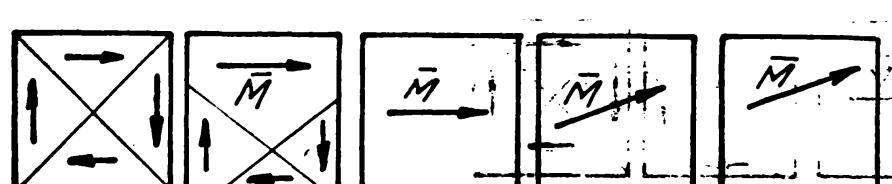
1.) Magnetostrictiunea longitudinală, liniară $\varepsilon = \Delta l/l$ la care deformațiile de lungire sau scurtere Δl ale corpului cu lungimea initială l se produc pe direcția magnetizării;

2.) Magnetostrictiunea transversală, în care deformațiile se produc pe o direcție perpendiculară la direcția magnetizării materialului;

3.) Magnetostrictiunea de volum prin care se produc modificări ale volumului corpului feromagnetic sau ferimagnetic (ferite).

Aceste deformații sunt cunoscute sub numele de histerese efecte și au numeroase aplicări în tehnici. Astfel magnetostrictiunea longitudinală este cunoscută și sub numele efect Joule, ea având valoarea cea mai mare și cele mai multe aplicări practice. Modificările dimensionale transversale și cele de volum au valori mici.

Dacă un material feromagnetic se introduce într-un cîmp magnetic exterior de valoare mică, are loc o deplasare reversibilă, elastică a porțiilor Bloch în astă fel nu se produce o schimbare a domeniului Weiss care are direcția și sensul dipolilor magnetici

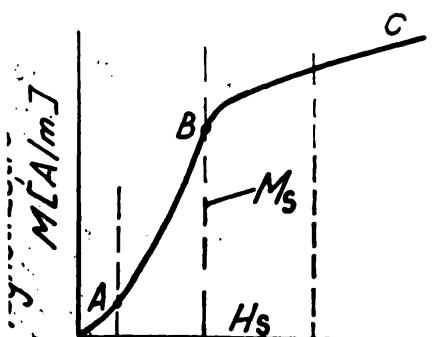


a.) b.) c.) d.) e.)
 $M=0$ $H=0$ $M=0$ $H=0$ $M=0$
 $H=0$ $H < H_s$ $M=M_s$ $H > H_s$ $M=M_s$
 Fig. 3.1. $H=0$ $H < H_s$ $H=H_s$ $H > H_s$ $H > H_s$

și identice cu acele cîmpuri magnetice exterior aplicați H (fig. 3.1.) [58] [148].

Pentru un material feromagnetic se observă o dependență de formă a curbei de magnetizare (fig. 3.2.) corepondând deplasărilor elastică

Fig. 3.1.



3.2. Cimp magn. ext. H [A/m]

Fig. 3.2.

tice a peretilor Bloch (fig. 3.1 a,b). Creșcând intensitatea cimpului magnetic exterior peste o anumită valoare cete-lui inferior (punctul A fig. 3.2) încep să apară transformări ireversibile în structura cu domenii Weiss, acestea umili peretii Bloch și rup și formează domenii mai mari (fig. 3.1. c,d) apropiindu-se orientarea momentelor magnetice ale dipolilor de orientarea cimpului magnetic exterior. Prin creșterea intensității cimpului magnetic exterior H deplasările ireversibile ale peretilor Bloch sunătoare și salturi Barkhausen devin tot mai numeroase și astfel vectorul de magnetizare M crește (AB fig. 3.2). Transformările sunt ireversibile decare la o scădere a valorii cimpului magnetic în domeniul AB starea de magnetizare nu revine la valoarea inițială corespunzătoare acelorși valori a intensității cimpului magnetic exterior. Cu alte cuvinte deplasarea în sens descreșător a cimpului nu se face pe aceeași curvă ci pe una situată deasupra. Pentru valori și mai mari ale cimpului magnetic exterior (fig. 3.1 e) respectiv portiunea BC (fig. 3.2) nu mai au loc salturi Barkhausen, creșterea vectorului de magnetizare se face doar prin rotația momentelor magnetice ale dipolilor magnetici ai atomilor.

Se observă că materialul magnetostrictiv nu este saturat din punct de vedere magnetic (fig. 3.2.) Zona de saturare BC este tot o zonă ireversibilă, rotația dipolilor magnetici disparaînd cu scăderea cimpului magnetic exterior corespunzător punctului B de pe caracteristica de magnetizare (fig. 3.2.).

3.2. Materiale magnetostriuctive metalice

Materialele cele mai utilizate pentru confectionarea transductoarelor magnetostriuctive sunt: nichelul, aliaje fier-nickel, fier-aluminiu, aliaje fier-nichel, ferite magnetostriutive. Nichelul tehnic pur, permendurul și feritele nu sunt largi utilizate în tehnica ultrasunetelor.

Nichelul are proprietăți magnetostriuctive bune, $\xi = -(35 \dots 40) \cdot 10^{-6}$ și alte avantaje tehnologice: prelucrare mecanică și apărare prin agățiere și întărire prin tratament termic adecvat se formază ușor pe tăie o poliță de oxid izolator electric și rezistent din punct de vedere mecanic, se poate lipi ușor, nu este

fragil și rezistă la coroziune.

Aliajele Fe-Ce cunoscute sub denumirea permendur [127][185] au valori mari pentru coeficientul de magnetostricție $\varepsilon = 50..50 \cdot 10^{-6}$. Cele mai utilizate compozitii sunt: Ce 50% / 2% (50%Ce, 48%Fe, 2%V); Ce 49%V 2% (49%Ce, 49%Fe, 2%V); Ce 65% (65%Ce, 35%Fe). Cel mai răspândit din aceste aliaje este Ce 49%V 2% el având efect magnetostrictiv mai mare decât al nichelului, dar se prelucrează mecanic mai dificil, este fragil (adesea de vanadiu 2%V îl face mai prelucreabil prin aşchiere, deformare plastică și stăriare), prin tratament termic nu formează pelicula izolatoare din pamant de vedere electric și nici nu are rezistență mecanică. De aceea totdeauna de permendur se izolează între ele electric prin măsuri speciale, cu lacuri electroizolante, foarte de nici și alte materiale electroizolante.

Po l'ngă acerte dezavantaje, permendurul are o rezistență și la coroziune în comparație cu nichelul. Lipirea permendurului cu elementele componente ale sistemului oscilator ultrasonic se face la fel de bine ca și lipirea nichelului.

Aliajele Fe - Al numite alfer au de asemenea proprietăți magnetostrictive bune ($\varepsilon = 40 \cdot 10^{-6}$), din care cele mai răspândite aliaje sunt: Al 12% (12%Al, 88%Fe) și Al 14% (14%Al, 86%Fe). Au o rezistivitate electrică ridicată ceea ce face ca transductoarele din alfer să aibă pierderi de energie mult mai nici decât la cele din nichel. Are dezavantajul că se lipește foarte greu, combinarea cu pieza intermediară sau cu concentratorul ultrasonic fiind realizată prin sudare cap la cap ceea ce complică mult tehnologia de realizare a sistemului oscilator. Dependenta magnetostricționii în funcție de intensitatea câmpului magnetic $\varepsilon = f(H)$ pentru diferite materiale este dată în figura 3.3.

Din perspectivă sunt fetitele magnetostrictive și ceramice magnetostrictive [276], [82], pentru confectionarea miezurilor transductoarelor magnetostrictive, deoarece pierderile lor electrice prin curenti turbionari sunt neglijabile, având rezistivități electrice foarte mari. Principalul lor dezavantaj este rezistența lor mecanică scăzută și fragilitatea care le limitează în prezent în instalații de ultrazunete de putere nici.

Proprietățile materialelor și aliajelor magnetostrictive (tab. 3.1.) în special valoarea magnetostricționii depind atât de compozitia chimică a lor, dar pot interveni modificări importante în funcție de prelucrările mecanice și tratamentul termic. Calitatea tratamentului termic are influență sănătatea efectului magnetostrictiv. Tratamentul termic de reconcere se aplică toalelor

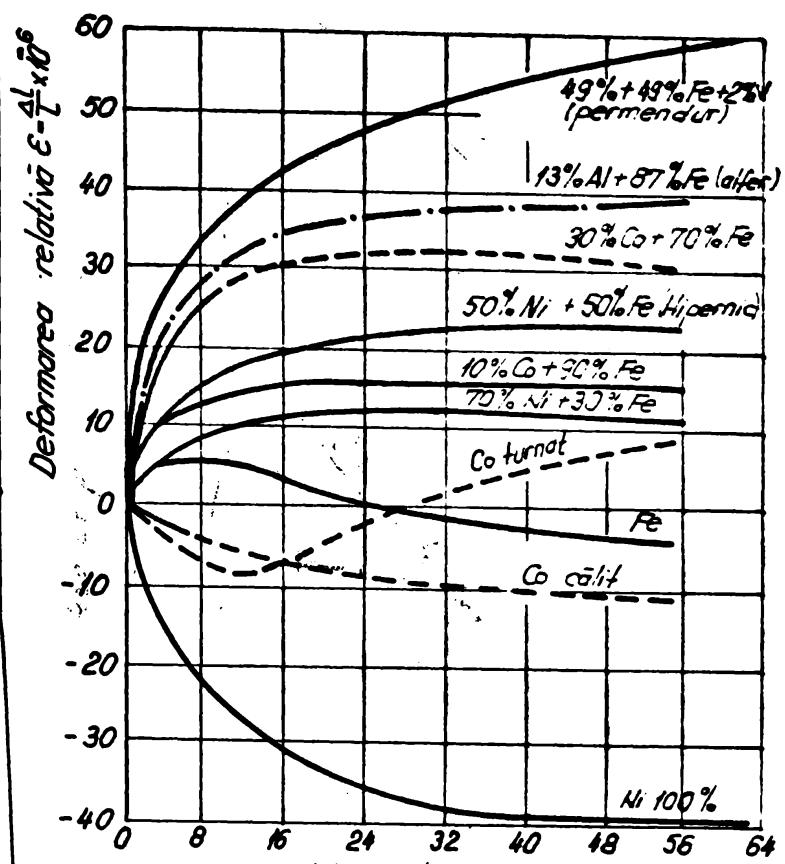


Fig. 3.3. Intensitatea cimpului magnetic $\times 10^3$ H/m.

Fig. 3.3.

nală de 700°C în mediu de aer (oxigen). Urmează ricirea cu cuptorul pînă la temperatură de 150°C cu viteză de ricire $100^\circ\text{C}-200^\circ\text{C}/\text{ora}$, după care urmează ricirea în aer pînă la temperatură nudiului săbăuant.

3.3 Ferite magnetostrictive

De cîteva decenii s-au făcut perfectări în realizarea materialelor magnetostrictive, aşa numitele materiale magnetostrictive ceramice, numite ferite, care înlocuiesc cu succes la puteri mici materialele ferromagnetic metalice [32] , [196] .

Caracteristicile unor ferite magnetostrictive sunt date în tehnica [92] , [197] .

Principalele avantaje ale transductoarelor magnetostrictive realizate din ferite:

1.) Se realizează sub formă compactă, monolit prin presare și sintetizare prin metalurgia pulberilor, nefiind necesare tale subțiri de $0,1 \dots 0,3$ mm obținute prin laminare care apoi trebuie izolate electric între ele și asamblate în pacchet.

după prelucrările mecanice finale și este ca scop refacerea structurii cristaline distruse, diminuarea tensiunilor interne și la nichel realizarea peliculei de oxid izolator electric și rezistență mecanică.

Toalele de nichel se introduc în cuptor la temp de 120°C , se mănuștează pînă la $650^\circ\text{-}700^\circ\text{C}$ cu viteză de închiriere $100^\circ\text{-}200^\circ\text{C}/\text{ora}$ după care se menține timp de 2 ore la temperatura finală.

Tabelul 3.1.

Proprietăți	Nichel 100% Ni	Alfer 14% Al, 36% Fe	Permeabilitur 49%Co, 49%Fe 23V	69%Co, 30%Fe
Viteză acustică C_L (m/s)	4750	5100	5200	5000
Magnetostricitiv α la saturatie E_s -	$35 \cdot 10^{-6}$	$40 \cdot 10^{-6}$	$70 \cdot 10^{-6}$	$90 \cdot 10^{-6}$
Inductia magnetică la saturatie B_s [T]	0,64	1,34	2,4	2,2
Permeabilitatea mag- netică relativă ini- tială μ_{re} -	400	1000	700	150
Permeabilitatea mag- netică relativă μ_{rel} .	2500	2800	4500	1500
$\times 10^10 \mu_{max}$ -	55,70	55,70	199,155	294,436
Campul magnetic coerativ H_c [A/m]	$7 \cdot 10^{-8}$	$90 \cdot 10^{-8}$	$26 \cdot 10^{-8}$	$8 \cdot 10^{-8}$
Resistivitatea elec- trie ρ_e [$\Omega \cdot m$]	$2,1 \cdot 10^{11}$	$1,77 \cdot 10^{11}$	$2,18 \cdot 10^{11}$	$2,24 \cdot 10^{11}$
Modulul lui Young E [N/m ²]	47	79	49	67
Resistența la rupere R_u [kg/mm ²]	8900	6650	8000	8250
Densitatea ρ , kg/m ³	8900	6650	8000	8250

Tabelul 3.2.

Caracteristici	F 21	F 38	F 41	F 42
Densitatea ρ , kg/m ³	5200	5270	5210	5200
Viteză acustică C_L , m/s	5790	5940	5750	5490
Magnetostricitiv α la saturatie E_s -	$-26 \cdot 10^{-6}$	$-9 \cdot 10^{-6}$	$-26 \cdot 10^{-6}$	$-26 \cdot 10^{-6}$
Punctul Curie θ_C °C	590	260	590	575
Coeficientul de transmisie magnetooptică	0,19	0,19	0,16	0,23
magnetic	la indica- re opti- că	0,21	0,14	0,24
				0,33

2.) Au pierderi foarte mici prin curenti turbionari.

3.) Au rezistență mare la coroziune și deși pot funcționa în mediile agresive din punct de vedere chimic.

4.) Feritele au o rezistivitate electrică de $10^8 \dots 10^{10}$ și mai mare decât metalele magnetostriuctive și ca atare pierderile prin curenti turbionari sunt neglijabile în comparație cu celele metalice cauzate de subțiri ar fi.

5.) Rândamentul electromeccanic este ridicat.

6.) Pierderile de putere fiind mai mici în ferite ele pot funcționa la frecvențe mari.

7.) Miezurile din ferită fiind confectionate prin presare și sintetizare în construcție nemolit, au o tehnologie de fabricație mai ușor și transductoarele din tole, factorul de calitate mecanic η la transductoarele nemolit din ferită este totdeauna mai mare decât la miezuri asamblate din tole.

8.) Lipsește anizotropia proprietăților magnetice și magnetostriuctive la ferite și care la tole există datorită laminării și prelucrărilor mecanice.

9.) Promagnetizarea miezurilor din ferită se realizează mult mai ușor și convenabil prin intercalarea în miezul de ferită a unor plăciute nucleate din ferite magnetizate permanent. Datorită acestor metode de promagnetizare se simplifică problema alimentării cu curent electric continuu și crește totodată rândamentul nefiind necesar un consum în plus de energie.

Compoziția chimică a unei ferite este:

$MeO \cdot Fe_2O_3$, unde Me = un metal bivalent Me = Ni, Co, Fe, Mn, Mg, Cu. Compoziția chimică a unei ferite este dată în tab. 3.3.

Tabelul 3.3.

Tipul feritei	Compoziția chimică
F 21	$(FeO) \cdot (Fe_2O_3)$
F 38	$(NiO)_{0,50} \cdot (ZnO)_{0,50} \cdot (Fe_2O_3)$
F 41	$(NiO)_{0,99} \cdot (CoO)_{0,01} \cdot (Fe_2O_3)$
F 42	$(NiO)_{0,99} \cdot (MnO)_{0,01} \cdot (Fe_2O_3)$

Proprietățile magnetostriuctive ale feritelor, ca și pentru materialele metalice, pot fi caracterizate prin magnetostriucția de saturatie ε_s , permeabilitatea magnetică inițială μ_0 , cimpul magnetic coercitiv H_c , inducție magnetică de saturatie B_s .

Cea mai mare constantă magnetostriuctive are ferita de cobalt $\varepsilon_s = -120 \cdot 10^{-6}$, saturatie se atinge în cimpuri magnetice mari $H_s = 40.000 \dots 200.000$ A/m, permeabilitatea magnetică este mică iar H_c de ordinul mizerelor și micior de A/m. Dintre feritele simple, cea mai bună combinație a proprietăților are ferita de nichel, $\varepsilon_s = -(25 \dots 30) \cdot 10^{-6}$. $\mu_{cr} = 15 \div 45$ în funcție de tehnologia de elaborare, ea nu utilizează în instalații tehnologice cu ultrasunete.

3.4. Ecuțiile efectului magnetostriativ

Legătura fundamentală între proprietățile magnetice și mecanice este dată de fenomenul de magnetostriucție, care se poate prezenta prin următoarele ecuații [58], [294] :

$$\sigma = f(B, \varepsilon) \quad \text{și} \quad H = f_2(B, \varepsilon). \quad (3.1)$$

în care σ - este tensiunea mecanică elastică în materialul feromagnetic

$\varepsilon = \Delta l/l$ - deformarea elastică specifică;

B - inducție magnetică;

H - intensitatea cimpului magnetic.

Diferențiala totală a acesteror funcții este:

$$d\sigma = \frac{\partial \sigma}{\partial B} dB + \frac{\partial \sigma}{\partial \varepsilon} d\varepsilon \quad (3.2)$$

$$dH = \frac{\partial H}{\partial B} dB + \frac{\partial H}{\partial \varepsilon} d\varepsilon \quad (3.3)$$

Prima ecuație caracterizează efectul magnetostriativ direct iar a doua efectul magnetostriativ invers. Pentru cele două efecte se introduc constantele următoare:

$$\gamma = \left(\frac{\partial \sigma}{\partial B} \right)_{\varepsilon = ct} \left[\frac{N}{A} \right] - \text{constantă} \quad (3.4.)$$

magnetostriativ direct, care caracterizează transformarea energiei magnetice în energie mecanică și

$$\gamma' = \left(\frac{\partial H}{\partial \varepsilon} \right)_{B = ct} \left[\frac{A}{N} \right] - \text{constantă} \quad (3.5.)$$

magnetoostrictiv inversă, care caracterizează transformarea energiei mecanice în energie magnetică. Înțețim în considerare și minile:

$$\left(\frac{\partial \sigma}{\partial \epsilon} \right)_{B=ct} = K \left[\frac{H}{\mu} \right] \quad - \text{modelul lui Young (de elasticitate longitudinal) și}$$

$$\left(\frac{\partial H}{\partial \epsilon} \right)_{E=ct} = \frac{1}{\mu}, \text{ în care } \mu \left[\frac{H}{A} \right] \text{ permeabilitatea magnetica, ecuațiile efectului magnetoostrictiv devin:}$$

$$dV = f dB + Z d\epsilon, \quad (3.6)$$

$$dH = \frac{1}{\mu} d\epsilon + \gamma' d\epsilon, \quad (3.7)$$

care se utilizează la proiectarea și verificarea transductoarelor magnetoostrictive.

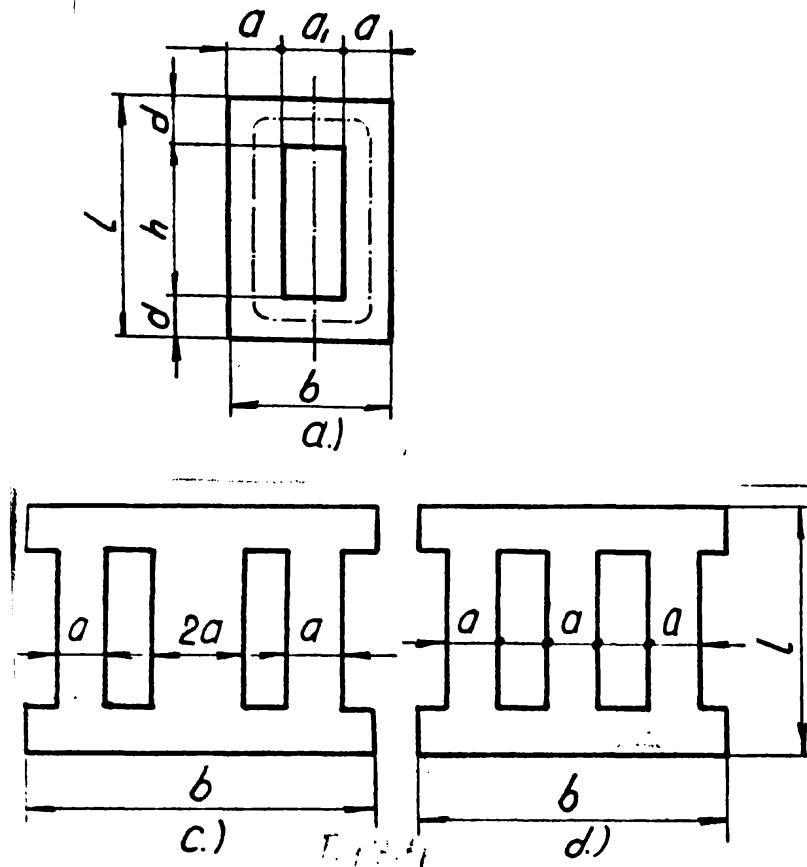
In lucrare s-au utilizat transductoare magnetoostrictive metalice din tele de nichel și din ferite magnetoostrictive care s-au proiectat, verificat și testat experimental în vederea efectuirii experimentelor de preluare dimensională.

Rezultate privind proiectarea și testarea unor transductoare magnetoostrictive tip pechot

Transductorul magnetoostrictiv notat în continuare prescurtat TSM este subcomponentul component al capului acustic sau blocului ultrasonic al mașinilor de preluat cu ajutorul undelor ultrasonice, în care se transformă energia electrică de frecvență ultrasonică în vibrării mecanice clasică la ieșire, care se transmit în spațiul de lucru tehnologic [178], [151], [197].

Cele mai utilizate variante de TSM utilizate la mașinile ușor ultrasonice sunt cele de tip pechot cu circuit magnetic "echis" [176] [59] multicoiluri, fiind cele mai rationale din punct de vedere al fluxului magnetic de circulație minim (Fig.3.4.)

La puteri mici și mijlocii se utilizează frevență TSM cu două coloane respectiv cu o fermastră, variantele a) și b) din Fig.3.4. TSM metalici se realizează din tele cu grosime mică 0,1...0,3 mm pentru a mări pierderile prin curenti turbienari iar cele din ferite în construcție monolit având rezistivitatea electrică mult mai mare ca pierderi neglijabile. Pe coloanele de dimensiuni a.h.t se plasează bobinajele de excitare și premagnetizare (sau bobine comună) ele constituind elemente active în care își manifestă forțele magnetoostrictive. Jigurile de dimensiuni



d.b.t. sunt elemente pasive, ele ajută la închiderea fluxului magnetic și la formarea suprafeței radiante $S_r = b \cdot t$ prin care vibratiile mecanice se transmit sub formă de unde elastice (acustice) spre concentratorul ultrasonic sau chiar direct în mediul de lucru.

Fig.3.4.

3.5.1. Determinarea condițiilor de rezonanță mecanică a transductorului

Transductoarele cu două coloane (fig.3.4 a și b) pot fi echivalente cu elementul oscilant echivalent din fig.3.5. respectiv fig. 3.6 obținut din fig.3.4 a prin secționare cu un plan median vertical

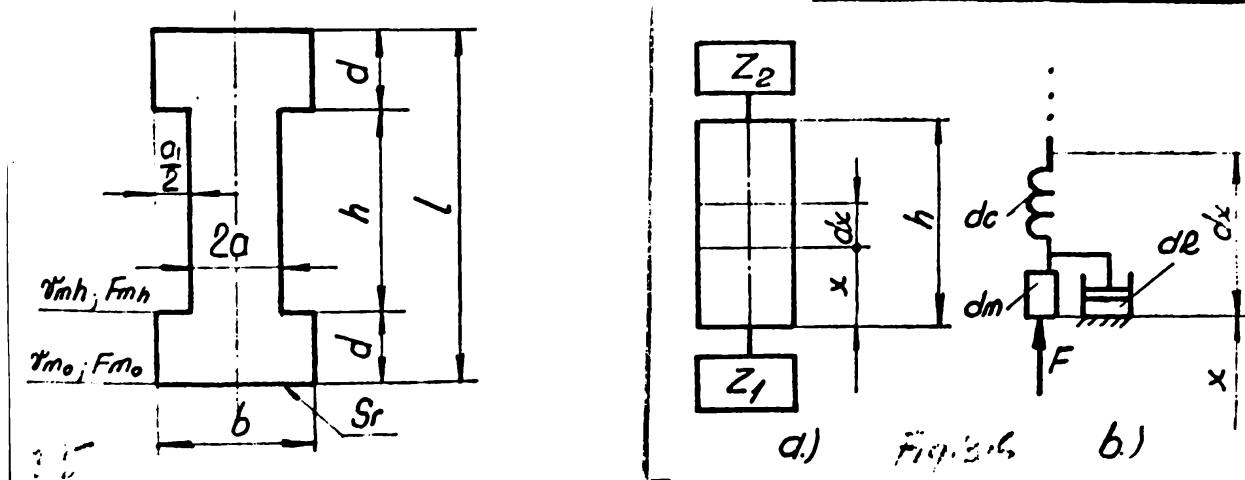


Fig.3.5.

Fig.3.6.

și elipsoidele celor două jumătăți pe laturile exterioare laterale. Un element similar se obține și din varianta 3.4.b., "necă" înține a.

pe coloane și $b/2$ la capete.

Partea activă centrală are forma unei bare cu secțiune constantă cu parametri distribuiți [108], [253] închisă cu impedanță de sarcină Z_s și jugurilor passive (Fig. 3.7.). Notând masa barei m , rezistența activă de pierderi oricără precare și C_1 – flexibilitatea, inversul constantei elastice; fiecare lungime elementară dx a coloanei poate fi echivalentă cu parametrii elementari.

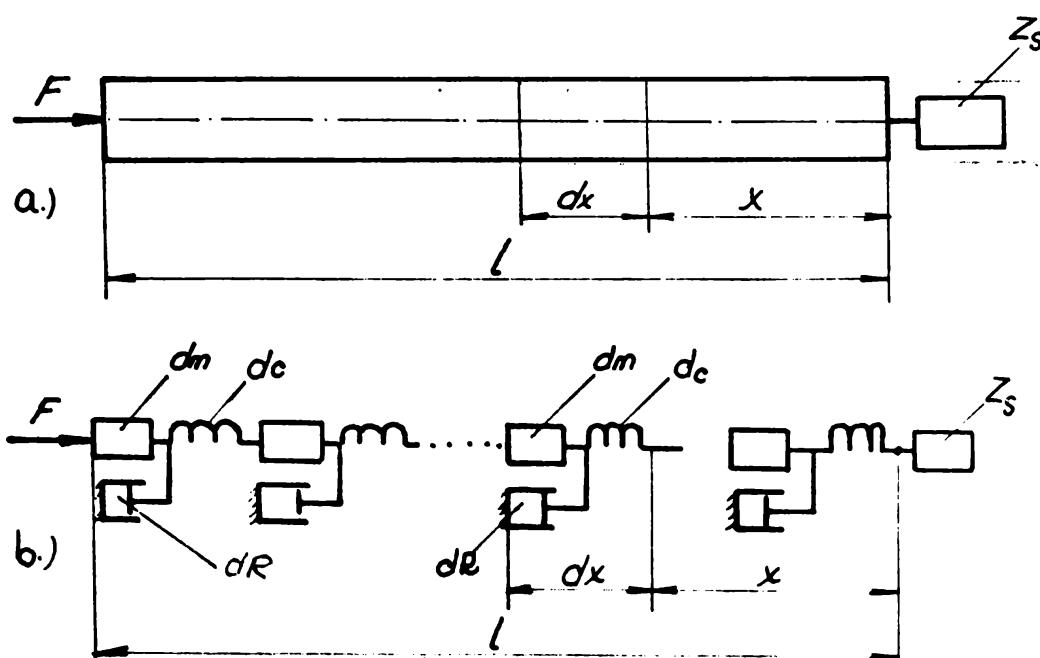


Fig. 3.7.

$R \left[\frac{N^2}{m} \right]$ sau $\left[\frac{kg}{s} \right]$ - rezistență activă de pierderi oricără precare și $C_1 \left[\frac{1}{N} \right]$ – flexibilitatea, inversul constantei elastice; fiecare lungime elementară dx a coloanei poate fi echivalentă cu parametrii elementari.

$d_m = \frac{m}{l} dx = m_1 dx$ și $dC = \frac{C}{l} dx = C_1 \frac{1}{x} dx$ și $dR = \frac{R}{l} dx = R_1 \frac{1}{x} dx$, în care m_1 este masa pe unitatea de lungime, C_1 și R_1 , respectiv flexibilitatea și rezistența activă pe unitatea de lungime. Bară, respectiv coloană activă având secțiunile S și modulul de elasticitate E , are flexibilitatea $C = l/EI$ [m/N], respectiv $C_1 = 1/ES$, de unde se obține viteza de propagare a undelor elastice. $C_1 = \sqrt{E/\rho} = 1/\sqrt{m_1 C_1}$ [m/s]. Aplicând legile mecanicii de echilibru al elementului dx acupra căruia acțiunile complexe ale forței F_m și vitezii v_m .

$$\underline{F_m} = F_m \text{ch}kx + v_m \underline{\text{sh}kx} \quad (3.8)$$

$$\underline{v_m} = v_m \underline{\text{ch}kx} + \frac{\underline{F_m}}{F_0} \underline{\text{sh}kx} \quad (3.9)$$

$$\text{în care: } \underline{\omega_0} = \sqrt{\frac{R_1 + j\omega m_1}{j\omega C_1}}. \quad (3.10)$$

este impedanță, (rezistență) de undă a coloanei cu pierderi active exprimată sub formă complexă (obs.: mărimele complexe sunt blocate "n

partea inferioară). Se emite hărarea pentru F_{al} și v_{al} . F_{al} și v_{al} - amplitudinea forței și vitezei (mîrini complexe) la capitolul de ieșire a coloanei la $x = 0$ (în dreapta). Dacă pierderile prin frecare sunt mici și este satisfăcută înegalitatea $R_1 \ll \omega c_1$, constanta de propagare devine:

$$v_0 = \rho c_L \left[\frac{\pi}{2} \right] \text{ sau } \left[\frac{\lambda}{4} \right] \quad (3.11)$$

fiind rezistența de undă a coloanei fără pierderi și egală cu partea reală a impedanței de undă Z_0 . Se observă că ea nu depinde de frecvență ci de constantele de material ρ ; c_L și secțiunea S a coloanei. Înțînd cont de $k = jk$ și de relațiile $\cos kx = \cos kx$ și $\sin kx = j \sin kx$, formulele 3.8. și 3.9. devin:

$$F_{al} = F_{al0} \cos kx + j v_{al0} v_0 \sin kx \quad (3.12)$$

$$v_{al} = v_{al0} \cos kx + j \frac{F_{al}}{v_0} \sin kx \quad (3.13)$$

care sunt expresiile generale ale amplitudinilor forței F_{al} și vitezei v_{al} la distanța x față de capitolul de ieșire (în dreapta) al coloanei fără pierderi active ($R_1 = 0$), de secțiune constantă excitată cu o forță armatică la intrare (capitolul din stânga). Aceste relații simplificate se aplică în calele iminarești ~~pentru~~ sisteme vibratoare fără pierderi, iar în cazul în care pierderile devin importante acestea se iau în considerare prin coeficienti de corecție. Aplicând ecuațiile (3.12) și (3.13) pentru TMS cu două coloane din fig. 3.6 redat echivalent în fig. 3.7.a. unde coloana activă de lungime b este "deținută" simetric cu impedanțele de sarcină egale Z_1 este egal cu $Z_2 = Z_1$, ale celor două juguri pasive. Notând amplitudinea forței F_{al0} și a vitezei v_{al0} pe suprafață radială a jugului (fig. 3.6) și dacă jugul ar fi și din material diferit și coloanei având rezistența de undă v_{el} și numărul de undă $k_1 = \omega/c_{11} = 2\pi/\lambda_1$ aplicând ecuațiile (3.12) și (3.13) pentru $x = d$ se obțin expresiile

$$F_{al} = F_{al0} \cos k_1 d + j v_{al0} v_{el} \sin k_1 d$$

$$v_{al} = v_{al0} = v_{al0} \cos k_1 d + j \frac{F_{al0}}{v_{el}} \sin k_1 d$$

Dacă pe suprafață radială a jugului nu există sarcină $F_{al0} = 0$ TSM oscilează liber, impedanța de intrare a jugului este $Z_{in} = F_{al}/v_{el}$

$$Z_{in} = F_{al0}/v_{al0} = j v_{el} \operatorname{tg} k_1 d \quad (3.14)$$

Notând cu Z_{in} impedanța de intrare la mijlocul coloanei $x = b/2$ se obține:

$$z_{in} = \frac{r}{v_0} = \frac{\operatorname{coek.} \frac{\lambda}{\rho} + j \cdot \frac{q}{\rho} \cdot \operatorname{sink.} \frac{\lambda}{\rho}}{\frac{\lambda}{\rho} \cdot \operatorname{coek.} \frac{\lambda}{\rho} + j \cdot \frac{q}{\rho} \cdot \operatorname{sink.} \frac{\lambda}{\rho}} \quad (3.15)$$

care în lipsa pierderilor ($R_1 = 0$) la mijlocul coloanei viteza de oscilație va fi nulă $v_0 = 0$ și $Z_{in} = \infty$. Înlocuind cu zero numitorul expresiei (3.15) se obține condiția de rezonanță mecanică a TSM:

$$\frac{\lambda}{\rho} \cdot \operatorname{coek.} \frac{\lambda}{\rho} + j \cdot \frac{q}{\rho} \cdot \operatorname{sink.} \frac{\lambda}{\rho} = 0 \quad (3.16)$$

Introducând expresia lui Z_{in} dată de (3.14) se obține forma finală a condiției de rezonanță:

$$\operatorname{tgh.} \frac{\lambda}{\rho} \cdot \operatorname{tgh.} d = \frac{q^2}{\rho l} \quad (3.17)$$

unde $W_0 = \rho e_L n_c S_c$ (3.18)

este rezistența de undă a coloanei, n_c = nr. de coloane; S_c = aria secțiunii transversale a unei coloane, iar

$$W_{el} = S_1 \cdot e_1 \cdot f_r \quad (3.19)$$

este rezistența de undă a jugului. Dacă jugul și coloana sunt din același material cum obținut se realizează în practică, atunci: $\frac{W_0}{W_{el}} = n_c \cdot S_c / S_r = q$ obținându-se condiția practică de rezonanță mecanică:

$$\operatorname{tgh.} \frac{\lambda}{\rho} \cdot \operatorname{tgh.} d = q = \frac{q^2}{\rho l} \quad (3.20)$$

înfiind coeficientul de reducere al secțiunii coloanelor în raport cu aria suprafeței radiante S_r . Trebuie această relație în sării întâmnătoare mai comode de utilizat la proiectare:

$$\lambda = d / (\lambda / 4); \alpha = \frac{\pi}{2} - \frac{2k}{\lambda}; k = \frac{2\pi}{\lambda} \quad (3.21)$$

În care λ este lungimea de undă în materialul magnetostriativ, se obține:

$$\operatorname{tg}(\lambda \pi / 2) \cdot \operatorname{tg}(\alpha \pi / 2) = q \quad (3.22)$$

La proiectare se deduce lungimea coloanei h cînd se își frecărește (3.20):

$$h = \frac{2}{\pi} \operatorname{arc} \operatorname{tg} \left(\frac{q}{\sqrt{q^2 - 1}} \right) \quad (3.23)$$

3.5.2. Dimensiunile geometrice a transductorului din tele de nichel TMS-Ni-1

Pentru puterea electrică activă $P_e = 800$ W și frecvența de $f = 23$ kHz, s-a realizat TSM din tele de nichel cu grosimea de 0,1 mm, $e_L = 4760$ n/C, cu aria suprafeței radiante în formă patrată

$S_r = b \cdot h$, dedusă din $S_r = P_e / P_{eap} = 16 \text{ cm}^2$; $b = \sqrt{S_r} = 4 \text{ cm} = 40 \text{ mm}$ în care $P_{eap} = 30 \text{ W/cm}^2$ [127] - puterea electrică specifică adi-zișă la nichel. Admitând că $q = n_c \cdot S_c / S_r = 0,8$ ($q = 0,5 \dots 1$) și $n_c = 2$ coloane, rezultă secțiunea unei coloane $S_c = q \cdot S_r / n_c = 6,4 \text{ cm}^2 = ab$, $a = 1,6 \text{ cm}$. Înălțimea ferestrei a , trebuie să tină cont de spa-țiul necesar agenților bobinei și condiții bune de răcire și evacua-rea căldurii în timpul funcționării, ca se recomandă [127]. $a_1 = 0,8 \dots 1,5 \text{ cm}$. Se adoptă $a_1 = 10 \text{ mm}$; și $a = 15 \text{ mm}$.

Inălțimea jugului $d = (0,8 \dots 1,2)a$ [127] este limitată in-ferior de saturarea magnetică, iar superior de masa inertă ("în plus") care duce la modificarea frecvenței proprii de oscilație la rezonanță a coloanei active. Se alege $d = 15 \text{ mm}$. Numărul de undă $k = 2\pi f/c_L = 33 \text{ m}^{-1}$, iar lungimea activă a coloanei $h = 57,389 \approx 57 \text{ mm}$, aplicând formula (3.23). Lungimea totală a TSM este $\ell = h + 2d = 87 \text{ mm}$. Această lungime a fost verificată și cu alte formule date în literatură [81] [132] obținându-se rezultate apropiate.

Dimensiunile și forma TSM obținut sunt date în fig. 3.8.

Verificarea dimensiunilor TSM este făcută și în mărimi adimen-sionale bazate pe relația din care se exprimă α în funcție de S având ca parametru q :

$$\alpha = \frac{2}{\pi} \operatorname{arctg}\left(\frac{q}{\operatorname{tg}(b/\lambda/2)}\right) \quad (3.24)$$

Care este reprezentată în fig. 3.9.

Lungimea raportată a TSM se reduce la $\ln \alpha + 3 = \ell / (\lambda / 2)$ și este reprezentată în fig. 3.80.

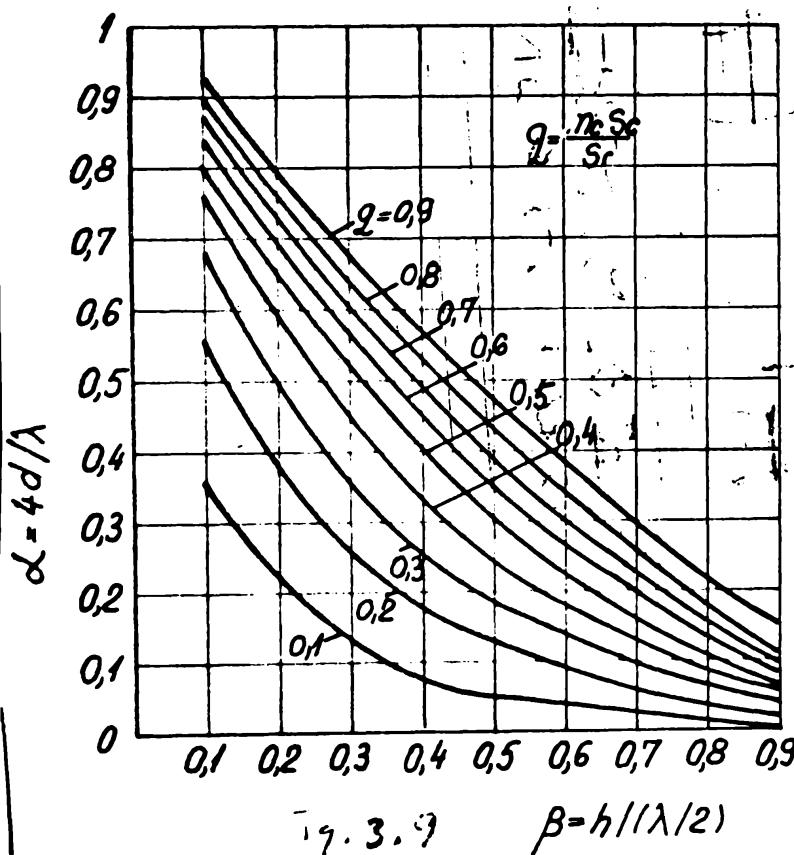
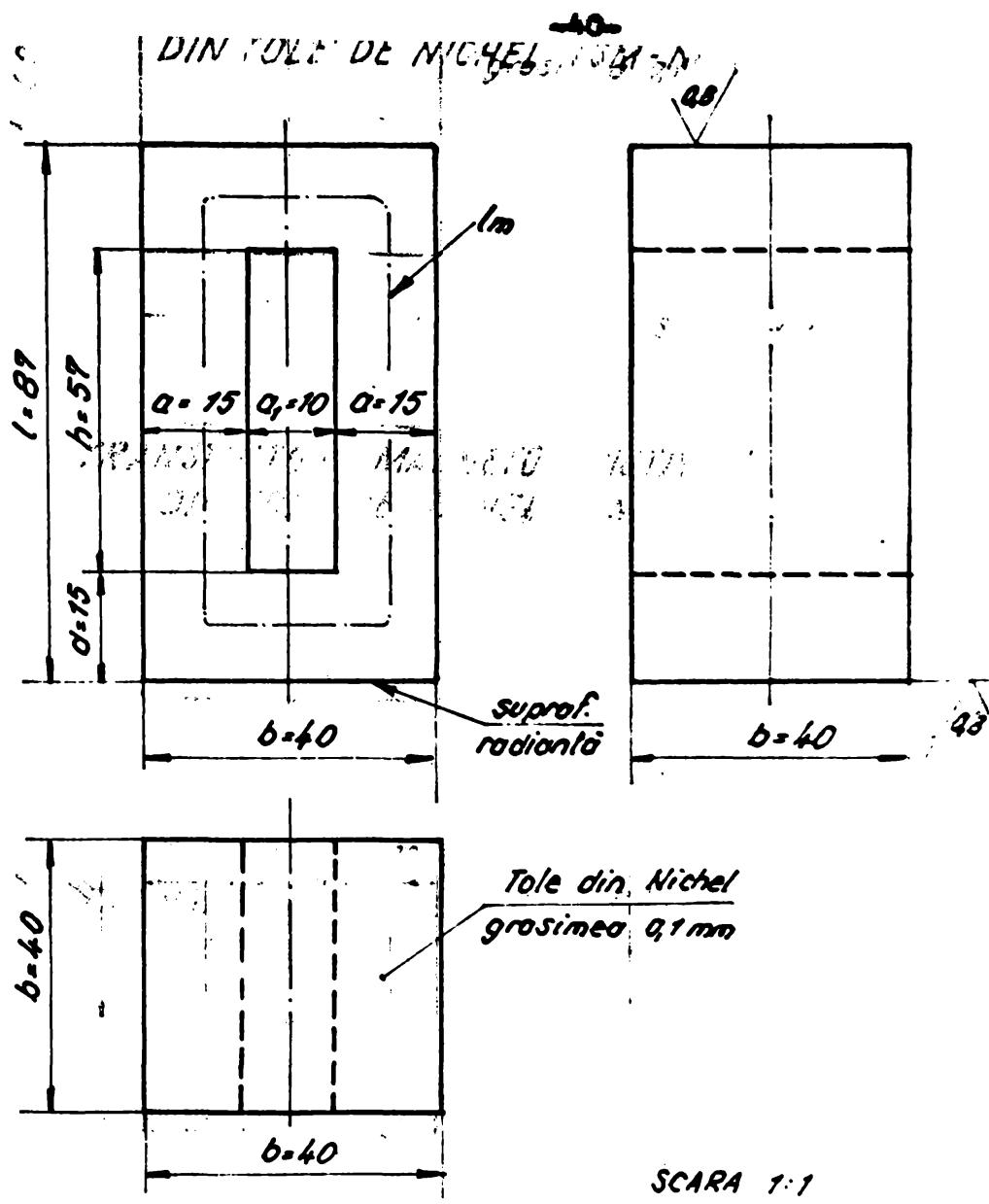


Fig. 3.9.



Datele pentru TSM realizat sunt: $\alpha = 2d / (\lambda / 2) = 30 / 95,2 = 0,315$; $q = h / (\lambda / 2) = 57 / 95,2 = 0,6$; $q = n_c S_c / S_r = 2,6 / 16 = 0,75$; pentru $\lambda / 2 = c_L / (2f) = 95,2 \text{ mm}$ ($f = 25,000 \text{ Hz}$), rezul-tat (fig. 3.10) $\ell / (\lambda / 2) = 0,915$ iar lungimea to-tală TSM va fi $\ell = 87,1 \text{ mm}$ valoarea proprieță de lungime calculată.



TRANSDUCTOR MAGNETOSTRIFTIV DIN TOLE DE NICHEL TSM-Ni-1

11

3.3.3. Verificarea frecvenței de rezonanță a transductoarelor

La experimentări s-a utilizat și ferite magnetostrictive fabricate în terii la Institutul de Cercetări și Proiectări Electromecanice - ICE București notată ca TSM - F₂ (fig.3.11); TSM - F₃, având dimensiunile $\ell = 105$ mm; $h = 61$ mm; $d = 22$ mm; $a = 13$ mm; $b = 55$ mm; $t = 25$ mm și aceeași ferit ca și PTM-F, ceea ce și a feritul de fabricație japoneză TSM-F₁ (fig.3.12).

Atât pentru transductoarele din nichel cât și pentru cele din ferită s-a verificat prin calcul și apoi s-a testat experimental

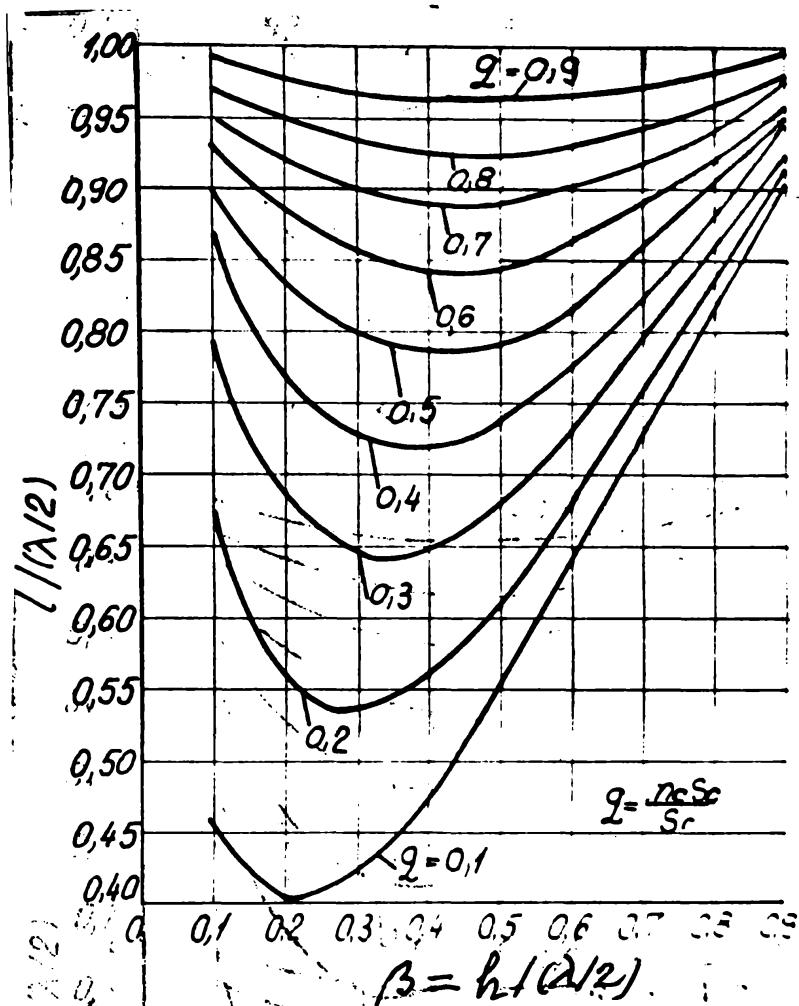


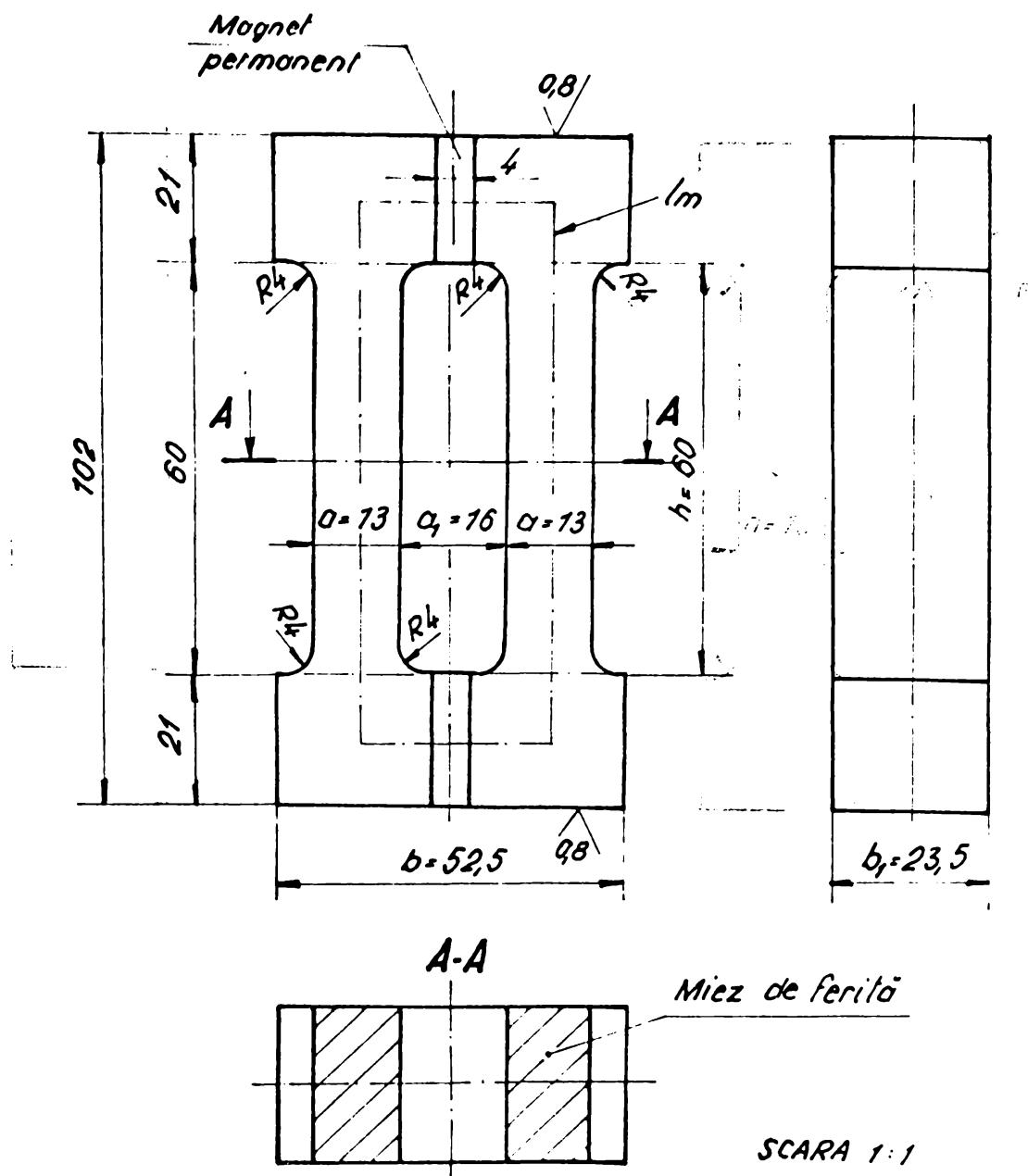
Fig. 3.10

frecvență proprie de rezonanță. Pentru verificarea frecvenței se utilizează relația (3.20), în care se pune în evidență frecvența și care fiind o ecuație transcendentală se rezolvă pe cale grafică sau numerică cu ajutorul calculatorului electronic, punându-se sub forma:

$$\left\{ \begin{array}{l} \gamma_1 = \operatorname{tg}(2\pi f_1 t_0 / \omega_2) \\ \gamma_2 = q / \operatorname{tg}(\pi f_1 t_0 / \omega_1) \end{array} \right. \quad (3.25)$$

$$\left\{ \begin{array}{l} \gamma_1 = \operatorname{tg}(2\pi f_1 t_0 / \omega_2) \\ \gamma_2 = q / \operatorname{tg}(\pi f_1 t_0 / \omega_1) \end{array} \right. \quad (3.26)$$

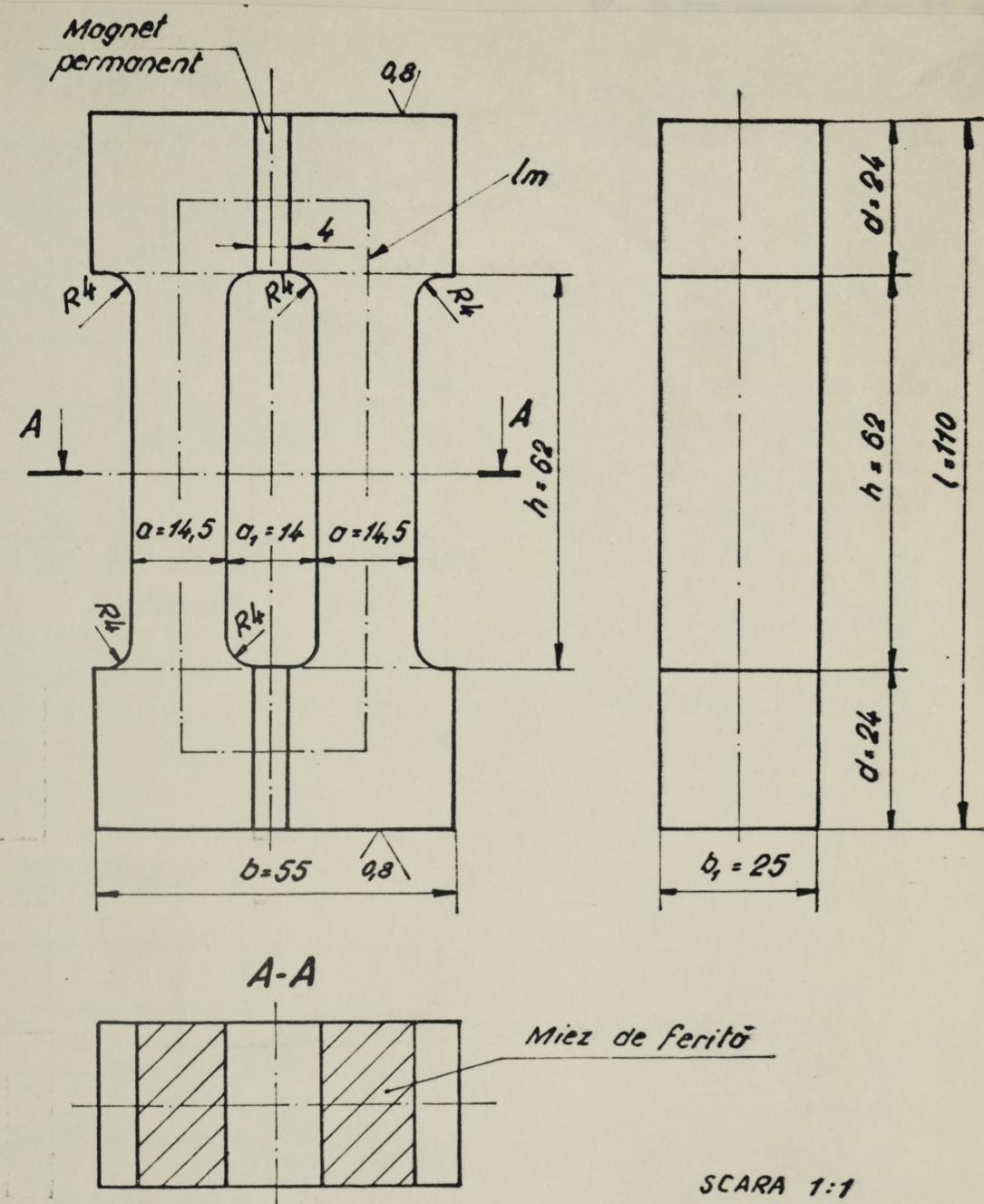
-41a-



TRANSDUCTOR MAGNETOSTRICTIV DIN FERITĂ TSM-F2 .

fig. 11

Fig 3.11



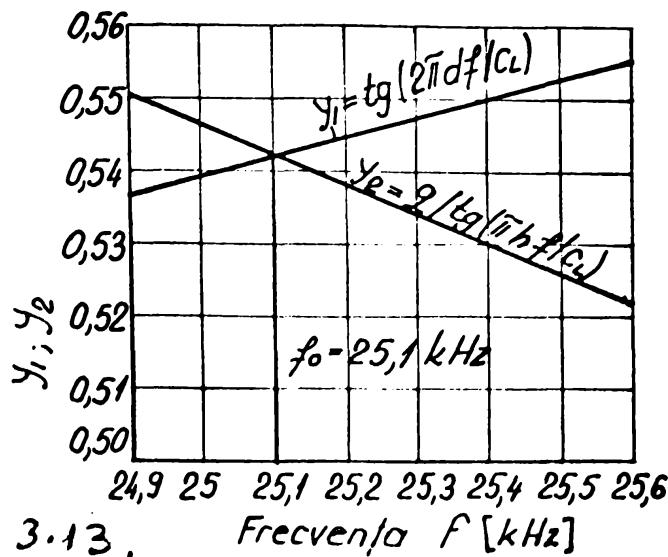
TRANSDUCTOR MAGNETOSTRICTIV DIN FERITĂ TMS-F1

Fig.3.12.

iar la intersecția curbelor se obține frecvența de rezonanță f_0 (fig.3.13; 3.14). Valorile obținute sunt date centralizat în tab.3.4 și tab.3.5. Calculele cu relația 3.20 dau erori mici decât 1,3% dacă $q \geq 0,5$ și $\alpha/(\alpha+3) \leq 0,6$ [278]. Relația (3.20) nu tine cont de posibilitatea apariției oscilațiilor transversale, de încovoiere ale jugului. Acestea se iau în considerare prin coeficienti de corecție cind raportul lățimii ferestrei a_1 la lățimea coloanei a : $a_1/a \geq 1,5$. Atunci $f_0' = 4\%$, în care $\varphi = 0,95$ pentru $f \leq 25$ kHz;

-43-

TSM - Ni



$\varphi = 0,90$ pentru $f = 25 + - 50 \text{ kHz}$ [278]. În cazul TSM analizate aceste con-
ditii nu sunt deplinile.

Fig. 3.13

TSM - F2

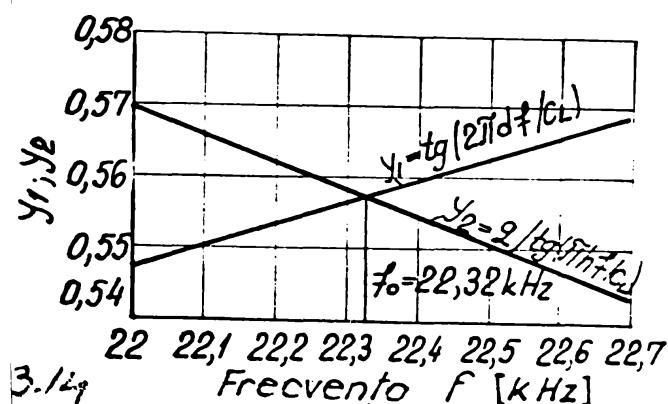


Fig. 3.14.

Tabelul 3.4.

TSM	a	b	c ₁	t	h	d	f	S ₀	S _F	V	M
	mm	mm	mm	mm	mm	mm	mm	cm ²	cm ²	cm ³	kg
N1	15	40	10	40	57	15	87	6,000	16,000	116,400	1,036
F2	13	52,5	26	23,5	60	21	102	3,055	12,337	94,417	0,491
F3	14,5	55	14	25	62	24	110	3,625	13,750	110,950	0,578
F3	13	55	14,5	25	61	22	105	3,250	13,750	100,150	0,521

Tabelul 3.5.

ρ	$E \cdot 10^3$	σ	α	δ	η
N/m	N/m ²	N/m ²	-	-	-
31 4750	8900	7,0169	25,100	0,3164	0,6011
7, 3750	9200	1,743	22,370	0,3298	0,6488
7, 3750	9210	1,7223	20,960	0,3498	0,4519
7, 3750	9200	1,743	21,200	0,3295	0,4727

3.5.4. Corectarea puterii debitate de transductoare

Energiea electrică aplicată la generatorul de ultramunete cauză a creșterii tensiunii mecanice și deformării deturării efectului magnetoostrictiv conform relației (3.12). Tensiunea mecanică se numește și tensiune magnetoostrictivă.

$$\bar{U}_M = \gamma B + E_E, \quad (3.27)$$

Iar forța magnetoostrictivă va fi dată de produsul acestor tensiuni cu secțiunea transversală a miezului $F_M = \bar{U}_M \cdot I$.

Atunci când frecvența forței magnetoostrictive excitatoare se apropie de frecvența mecanică a TSM, în miezul acestuia se produc tensiuni mecanice maxime și deformării cu amplitudini maxime. Fenomenul a fost studiat de mulți cercetători Y. Kihuchi [106] I. I. Tomlin [238] ; L. Ia. Gutin, I. P. Golikovina [276] ; C. H. van den Burgt, H. Tiede [276] ; A. I. Markov [126] [127] ; L. D. Rosenberg [198]

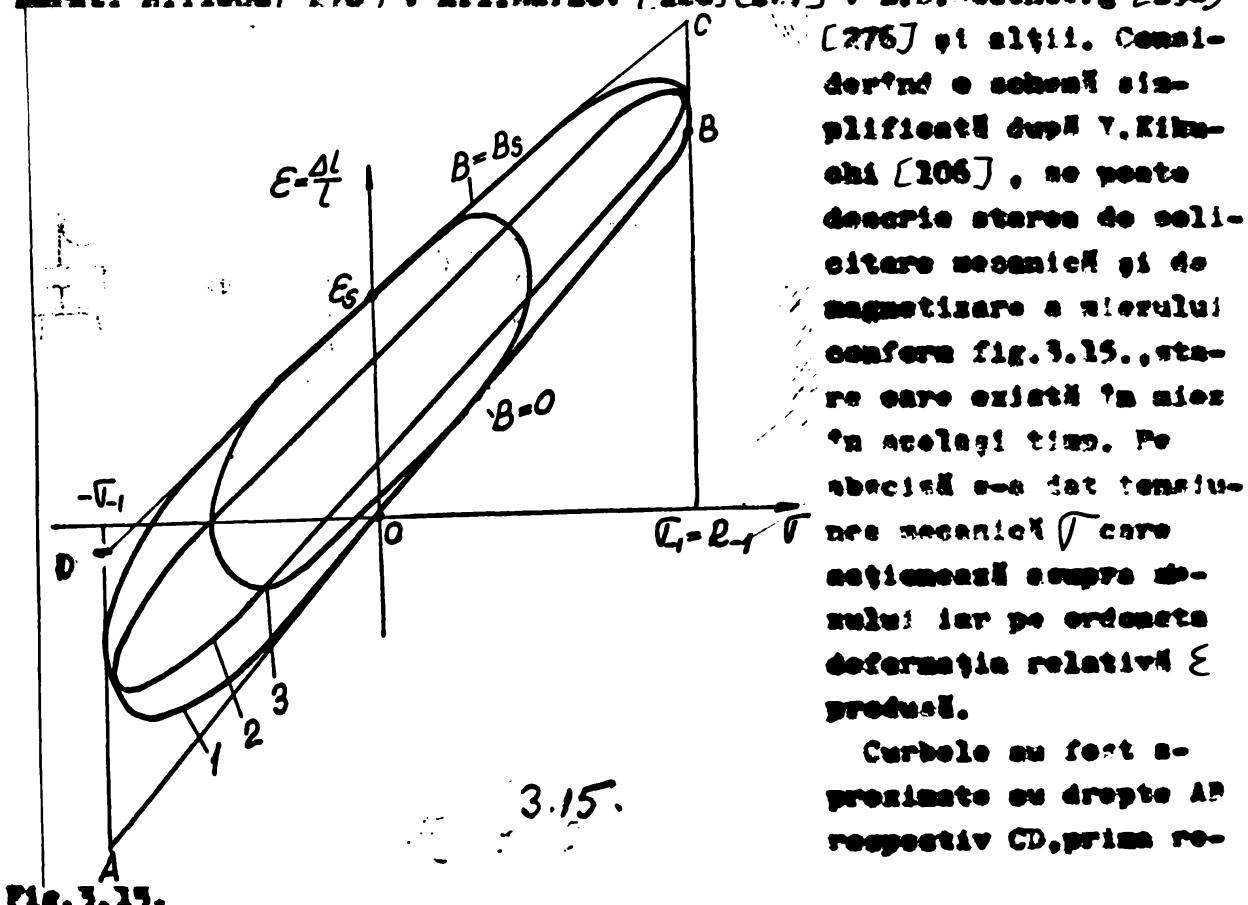


Fig. 3.15.

[276] și alții. Considerind o schema simplificată după Y. Kihuchi [106], se poate descrie starea de solicitare mecanică și de magnetizare a miezului conform fig. 3.15., stare care există în miez în același timp. Pe abscisă este dat tensiunea mecanică \bar{U} care acționează cauză a creșterii tensiunii mecanice \bar{U}_M cauzată de forța de magnetizare a miezului, iar pe ordinată deformarea relativă ξ produsă.

Curbele au fost aproximante cu drepte AP respectiv CD, prime re-

din starea miezului magnetizat $B = 0$, ($H = 0$ magnetizare nulă) drepta trece prin origine, asupra miezului acționând numai tensiunea mecanică din exterior, iar la doar CD starea miezului la saturație magnetică $B = B_s$. Inclinarea fiecărui drept este invers proporțională cu modulul de elasticitate E (Young). Pentru stări de magnetizare intermedii vor exista drepte intermedii între AB și CD. Deoarece deformările sau tensiunile depășesc patrulateralul ABCD, atunci materialul se rupe. Deformările repetate ale miezului, cu frecvență ultrasonică pot duce la rușina prinsă obosalei a materialului, solicitarea mecanică limită fiind deci $\sigma_{-1} = R_{-1}$ la obosale. Aria patrulateralului ABCD este proporțională cu energia consumată pe unitate de volum la un ciclu, analogă cu curbele de histereză magnetică $B = f(H)$ din electrotehnica: $V_p = \dot{E}_{..} \cdot \sigma_{-1}$. Componenta principală a acestei energii este dată de aria elipsei inscrise în patrulater. $V_p = \pi \cdot R_{-1}^2 \cdot R_{-1}$ și puterea maximă dată de TSM $P_p = V_p \cdot f \cdot V [W]$, în care f este frecvența și V volumul TSM, corespondând elipsei 1 din fig. 3.15. Aceasta arată că astfel trebuie aleasă sarcina mecanică a TSM să nu treacă limitele $\sigma_{-1} = R_{-1}$ la variația inducției magnetice B între $B = 0$ și $B = B_s$, valoarea sa la saturație atunci se obține de la TSM puterea maximă. Aceasta corespunde acordului optim al transductorului cu sarcina exterioară. Așa cum dovedite experientele, în majoritatea cazurilor practice la eroziunea ultrasonică sarcina mecanică din spațiul de lucru nu coincide cu cea corespunzătoare pentru acord optim. Așa cum se observă și din fig. 3.15, în practică pot exista două cazuri limite:

1.) Sarcina mecanică este atât de mică să nu treacă tensiunea mecanică variabilă atinge limite la obosale $\sigma_{-1} < R_{-1}$ fără ca inducția magnetică să atingă saturația magnetică, $B < B_s$, curba 2 din figură, în acest caz TSM lucrează în regim de "sub"mărcare"

2.) Deoarece sarcina mecanică exterioară este aşa de mare să nu treacă creșterea deformărilor mecanice datorită efectului magnetostrictiv atunci, tensiunea mecanică σ_{car} la mătere în zidul TSM este mai mică decât limita la obosale $\sigma_{-1} < R_{-1}$, chiar deoarece inducția magnetică atinge saturația maximă $B = B_s$, curba 3 din figură. Acost regim se numește de "supra"mărcare" sau de suprasarcină a TSM.

Să observăm că puterea maximă dată de transductoare este limitată fie de caracteristicile nelineare ale miezului (caracteristici magnetostrictive $\sigma = F(H)$, curbe de magnetizare $B = f(H)$, $\sigma_M = f(B)$ etc.), fie de rezistența mecanică a lui.

În fiecare din aceste două cazuri limite aria elipsei de funcționare a TSM (curbele 2 și 3), va fi mai mică decât cea cor-

punzitoare la acordul optim.

Astăzi cît TSM lucrează în regim de supraîncărcare, curba de rezonanță a TSM (variația puterii sau amplitudinea de deplasare în funcție de frecvență, în jurul frecvenței de rezonanță) va rămâne îngustă, mărimele mecanice ale oscilației suprafaței radiante cît și în întregul TSM, deplasarea, viteza și accelerarea vor varia după o legă apropoare similară armonicii:

$$\begin{aligned} \xi &= f_m \cdot \sin(\omega t - kx); v = d\xi/dt = \omega f_m \cdot \cos(\omega t - kx); a = d^2\xi/dt^2 = \\ &= -\omega^2 \xi; E = d\xi/dx = -k f_m \cdot \cos(\omega t - kx), T = E x, \text{ în care } \xi = \text{deplasare}, v = \text{viteza de oscilație}, a = \text{accelerație}, E = \text{deformare specifică}, T = \text{tensiunea mecanică}, \omega = 2\pi f = \text{pulsăție}, k = \omega/c_L = \\ &= 2\pi/\lambda = \text{nr de undă}. \end{aligned}$$

Amplitudinile mărimilor sunt: ξ_a ; $v_a = \omega \xi_a$; $a_a = \omega^2 \xi_a$; $E_a = k \xi_a = \xi_a \omega/c_L$. c_L - viteza undelor acustice longitudinale. În determinarea puterii transducterului are rol important deformarea specifică maximă la mijlocul TSM și viteza de oscilație a suprafaței radiante. $E_a = E_1$, $v_a = v_1$, exprimând amplitudinile lor. Astăzi cît tensiunea mecanică care solicită TSM nu depășește limita la obiceiă legătura între E_1 și v_1 poate fi considerată liniară. Astfel pentru un transdusor cu secțiune constantă și de lungime semiundică $\ell = \lambda/2$, (λ - lungimea de undă), conform relațiilor de mai sus:

$$v_1 = \omega \frac{E_1}{k} = \omega \frac{\ell}{\pi} \frac{E_1}{c_L} = c_L E_1 \left(\frac{\omega}{\pi} \frac{1}{2} \right) = c_L E_1 \sqrt{A_F} \quad (3.28)$$

$$\text{în care: } A_F = \left(\frac{\omega}{\pi} \frac{1}{2} \right)^2 \quad (3.29)$$

este un factor de formă a TSM. El este egal cu unitatea pentru TSM cu secțiune constantă și de lungime $\lambda/2$ și $A_F < 1$ pentru formele reale ale TSM compuse din coloane și juguri. Pentru TSM tip pachet dreptunghiular din fig. 3.5.a,b, el are expresia:

$$A_F = \left(\frac{\sin(\pi/2)}{\cos(2\pi d/\lambda)} \right)^2 = \left(\frac{\sin(\pi/2)}{\cos(2\pi h/\lambda)} \right)^2 . \quad (3.30)$$

Deducând din (3.28) $A_F = v_1^2 / (c_L^2 E_1^2)$, în care am folosit deformarea specifică:

$$E_1 = \frac{v_1}{c_L} \cdot \frac{\cos(2\pi d/\lambda)}{\sin(2\pi h/\lambda)} . \quad (3.31)$$

seria pentru $x = h/2$, la mijlocul coloanei în schema echivalentă a TSM din fig. 3.6.

Se observă că A_F depinde numai de factorii dimensioniali λ și β și este invariант față de raport cu frecvența de rezonanță a TSM, astăzi cît forma sa rămâne neschimbată. Din cauza undelor stacionare care se formează în lungul T.M., prin suprapunerea unei directe, incidente, pe cea reflectată central tensiunii mecanice

și al deformării va fi la mijlocul coloanei iar ventrul vitezei de oscilație și al deplasării la extremitățile coloanei cind sarcina este neglijabilă.

Poterea pe care o transmite TSM sarcinii este:

$$P = \frac{1}{2} \cdot r_a \cdot v_1^2 \quad \text{W} \quad (3.32)$$

în care r_a = rezistență acustică a mediului, fiind parte reală a impedanței mecanice de sarcină

$$Z_a = r_a + j \cdot x_a \quad \frac{\text{N}}{\text{m}} \quad \frac{\text{kg}}{\text{s}} \quad (3.33)$$

x_a = fiind reactanță mecanică a mediului ierit

$$r_a = x_a = P_a \cdot c_a \cdot S_r \quad \frac{\text{N}}{\text{s}} \quad (3.34)$$

Dacă mediu în care se transmite energie ultrasonică este lichid, suspensie abrazivă și se produce fenomenul de cavitație, rezistența acustică a mediului va scăda. Gradul de scădere al lui r_a se introduce prin coeficientul de cavitație f găsit experimental de Kikuchi [105] :

$$f = \frac{\sqrt{2} \cdot 10^3}{P_a \cdot c_a \cdot v_1} \quad ; \quad (3.35)$$

$$x_a = r_a = f P_a \cdot c_a \cdot S_r \quad (3.36)$$

Introducând relațiile (3.36) și (3.28) în (3.32) se obține formula puterii deitate de transductori:

$$P = \frac{1}{2} \{ P_a \cdot c_a \cdot S_r \cdot c_L^2 \cdot \xi_1^2 \cdot A_p \} \quad \text{W} \quad (3.37)$$

respectiv intensitatea undelor acustice radiate de TSMs:

$$I = \frac{P}{S_r} = \frac{1}{2} \{ P_a \cdot c_a \cdot c_L^2 \cdot \xi_1^2 \cdot A_p \} \quad \frac{\text{W}}{\text{s}} \quad (3.38)$$

Amplitudinea forței magnetoostrictive F_a se obține din amplitudinea tensiunii magnetoostrictive \mathcal{T}_a înmulțită cu aria secțiunii coloanei $n_c \cdot S_a$ (fig.3.6.)

$$F_a = n_c \cdot S_a \cdot \mathcal{T}_a = q \cdot S_p \cdot \mathcal{T}_a \quad (3.39)$$

care redusă la jumătatea înălțimii jumului unde are valoarea:

$$F_1 = F_a \cdot 2 \cos(kd/2)$$

Exprimând valoarea vitezei pe suprafață radială v_1 în funcție de forță și impedanță mecanică Z_M a TSM și cea de sarcină Z_s se obțin expresiile:

$$v_1 = \frac{F_1}{Z_M \cdot S_r} = \frac{F_a \cdot 2 \cos(kd/2)}{q \cdot P_a \cdot c_a \cdot S_r} \quad (3.40)$$

Rendamentul mecanoacustic este dat de raportul dintre puterea mecanică

-48-

tică P_a și puterea mecanică P_{mec} dezvoltată de TSM:

$$\eta_{ea} = \frac{P_a}{P_{mec}} = \frac{Z_p}{Z_N + Z_p} = \frac{\int p_a \cdot c_a \cdot A_p}{V + \int p_a \cdot c_a \cdot \epsilon_p} \quad (3.41)$$

în care $V = \int c_L \cdot \epsilon_p$ este rezistența de vînd TSM. Înlocuind numitorul din (3.41) în (3.40) se obține:

$$v_1 = \frac{\eta_{ea}}{\int} \cdot \frac{2\sqrt{A_p}}{\int c_a \cdot \epsilon_p} \cdot q \cdot \cos(kd/2) \quad (3.42)$$

În cazul acordului opticii cu sarcina se poate obține puterea maximă P_{max} dezvoltată de TSM, atunci cînd deformatia specifică atinge valoarea limită decunsă din rezistența la obosale a materialului în cînd variația de inducție magnetice în tot intervalul între 0 și B_s (fig. 3.16). Din figură se observă că:

$$T_{M1,a} = 2\sqrt{A_p} = F \cdot \epsilon_s \cdot \int \epsilon_m = 2 \cdot \epsilon_s / ? \quad (3.43)$$

în cînd viteza v_1 devine:

$$v_1 = \frac{\eta_{ea}}{\int} \cdot \frac{F \cdot \epsilon_s}{\int c_a \cdot \epsilon_p} \cdot q \cdot \cos(kd/2) \quad (3.44)$$

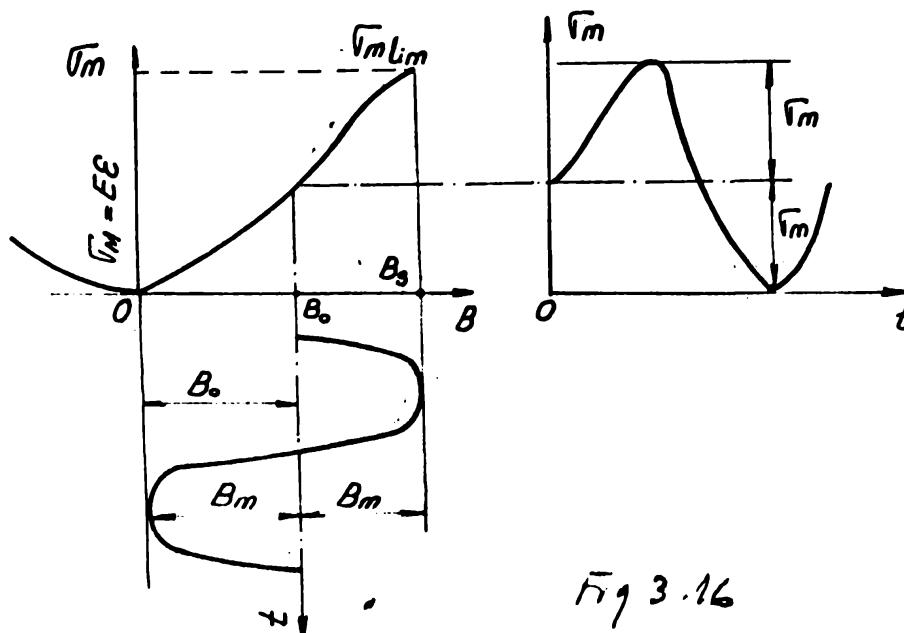


Fig. 3.16

Fig. 3.16.

$$\epsilon_1 = \epsilon - 1$$

$$P_{max} = \frac{1}{2} \cdot \eta_{ea} \cdot \epsilon_p \cdot F \cdot \epsilon_s \cdot c_L \cdot \epsilon_1 \cdot (q \cdot \cos(kd/2)) \cdot \sqrt{A_p} \quad (3.45)$$

cînd $A_p = (q \cdot \cos(kd/2)) \sqrt{A_p}$, se obține:

$$P_{max} = \frac{1}{2} \cdot \eta_{ea} \cdot \epsilon_p \cdot F \cdot \epsilon_s \cdot c_L \cdot \epsilon_1 \cdot A_m \quad * \quad (3.46)$$

în cînd intensitatea maximă:

Dintru a urmă
nu bale aspecte
în relație auto-
matică, satura-
ția magnetică a
mierului și soli-
citera pînă la
limite de obos-
ale a TSM, în ex-
presia puterii:
 $P = 1/2(F \cdot \epsilon_s \cdot v_1 \cdot v_p)$
cînd viteza v_1 se
înlocuiește cu
(3.46) și calcul-
tă v_1 cu relația
(3.28) în cîres:

$$I_{max} = \frac{P_{max}}{S_p} = \frac{1}{2} \cdot \gamma_m \cdot r \cdot E_s \cdot e_L \cdot E_{-1} \cdot A_m \quad (3.47)$$

Nichel

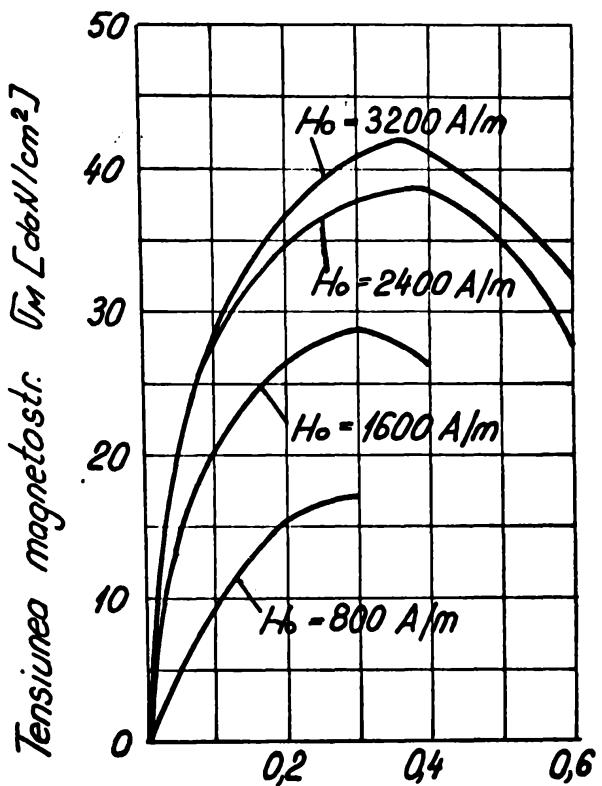
3.17 Inductia magnetica B_m [T]

Fig. 3.17.

Aceasta este totuși un caz ideal, limitat. În realitate trebuie să se ia în considerare că amplitudinea tensiunii magnetostriuctive Γ_M și amplitudinea inducției magnetice peștră nichel (fig. 3.17) și ferită (fig. 3.18) la diferite intensități ale cimpului magnetic de preamagnetizare H_0 [276]. Înlocuind $E_s = \Gamma_M$ în corespondență cu amplitudinea maximă I_{max} din aceste grafice verificate experimental se obține:

$$P_{max} = \frac{1}{2} \cdot \gamma_m \cdot r \cdot \Gamma_{Mmax} \cdot e_L \cdot P_{max}^2 \cdot E_{-1} \cdot A_m \quad (3.48), \quad I_{max} = \frac{P_{max}}{S_p} \quad (3.49)$$

Din ecuația amplitudinii vitezei (3.13) aplicată TM se obține în figura 3.6., se deduce expresia amplitudinii de deplasare pe suprafață radială:

$$\xi_1 - \xi_2 = \frac{R_A}{\rho_0 \omega} \cdot \gamma_0$$

$$\cdot \frac{\sin \alpha \sqrt{f_1 f_2}}{\sin \alpha \sqrt{f_1 f_2}}, \quad (3.50)$$

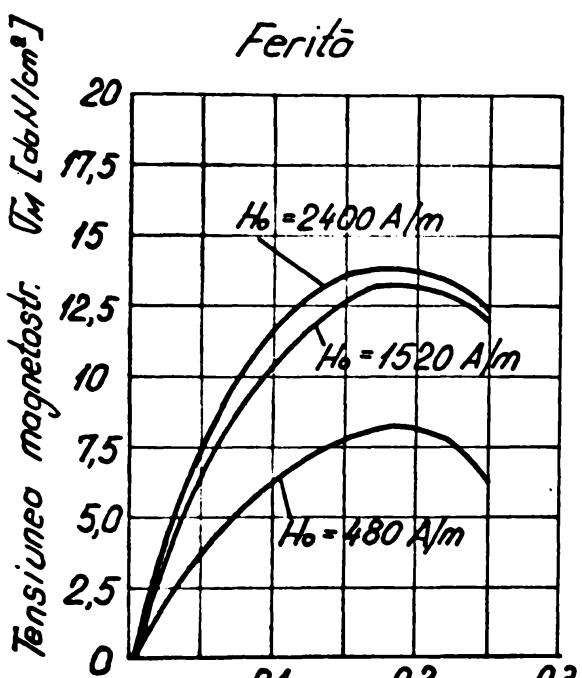
Să introduce notăție pentru coeficientul de formă A_0 . Din expresia deplasării

$$A_0 = \frac{\cos \pi/2}{\sin \alpha \sqrt{f_1 f_2}}, \quad (3.51)$$

$$\xi_1 = \frac{R_A}{\rho_0 \omega} \cdot A_0 \quad (3.52)$$

În calculul coeficienților de formă A_m și A_0 se tine cont că de legătură între α , R și γ prin condiția de rezonanță.

Fig. 3.18.

3.18 Inductia magnetica B_m [T]

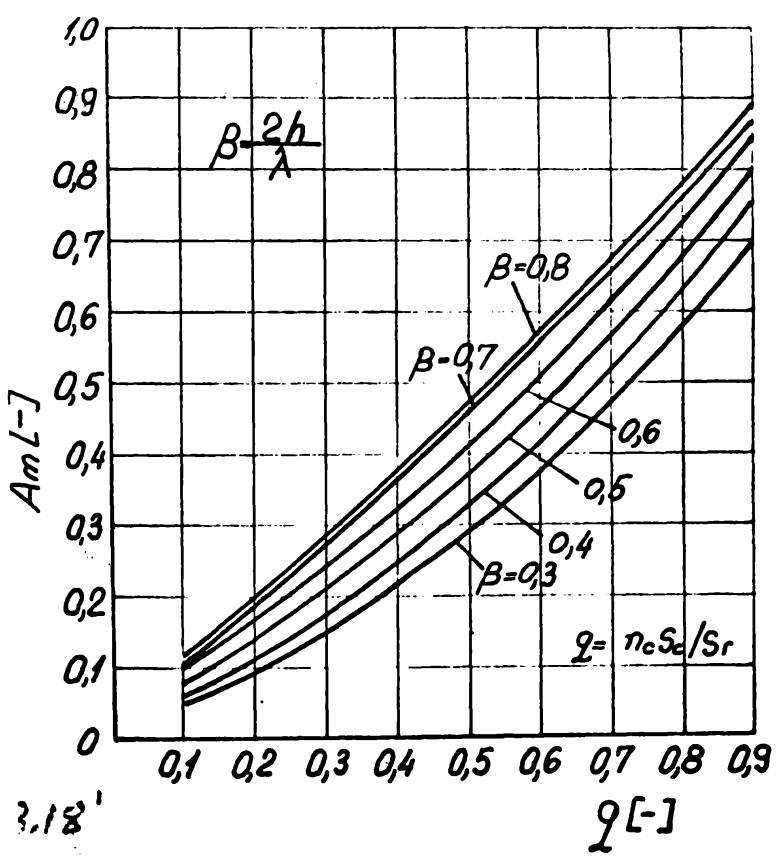
Adesea în practică sarcina transductoarelor se determină mai ușor din factorul de calitate sau sarcină a tructoarelor η , dedus din curbe de rezonanță a sistemului oscillator ridicat pe cele experimentale. ($\eta = \omega_m/r$ și $\eta = f_r/(f_0 - f_1)$, unde r – este rezistența de frezuri interioare, f_r – frecvența de rezonanță) [238], [275], [198].

Tensiunea magnetoostricтивă în riez va fi $\sqrt{\tau_{\text{ext}} + \tau_{\text{vib}}} \cdot \eta$, și se va compara cu $\tau_{\text{ext}} = R_{\text{ext}}$, cele trei condiții de funcționare a TSM devin:

1.) $\sqrt{\tau_{\text{min}} \cdot \eta} > R_{\text{ext}}$, pentru regim de subîncărcare, rezistență mecanică a TSM limitează η și E_1 (la funcționare în gol sau cavitate paternă).

2.) $\sqrt{\tau_{\text{min}} \cdot \eta} = R_{\text{ext}}$ acord optim.

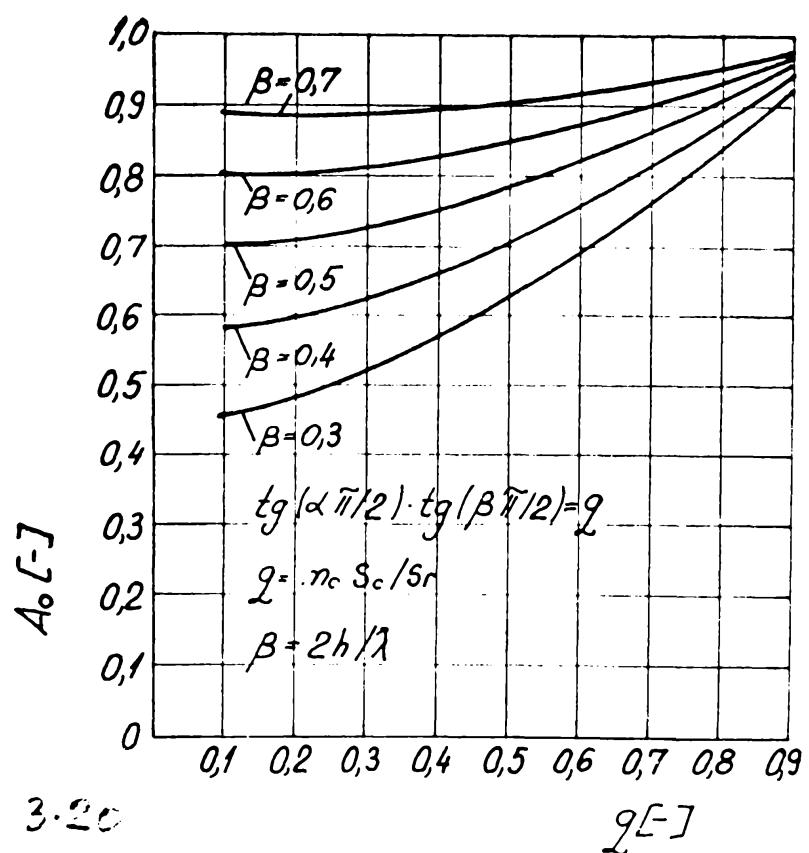
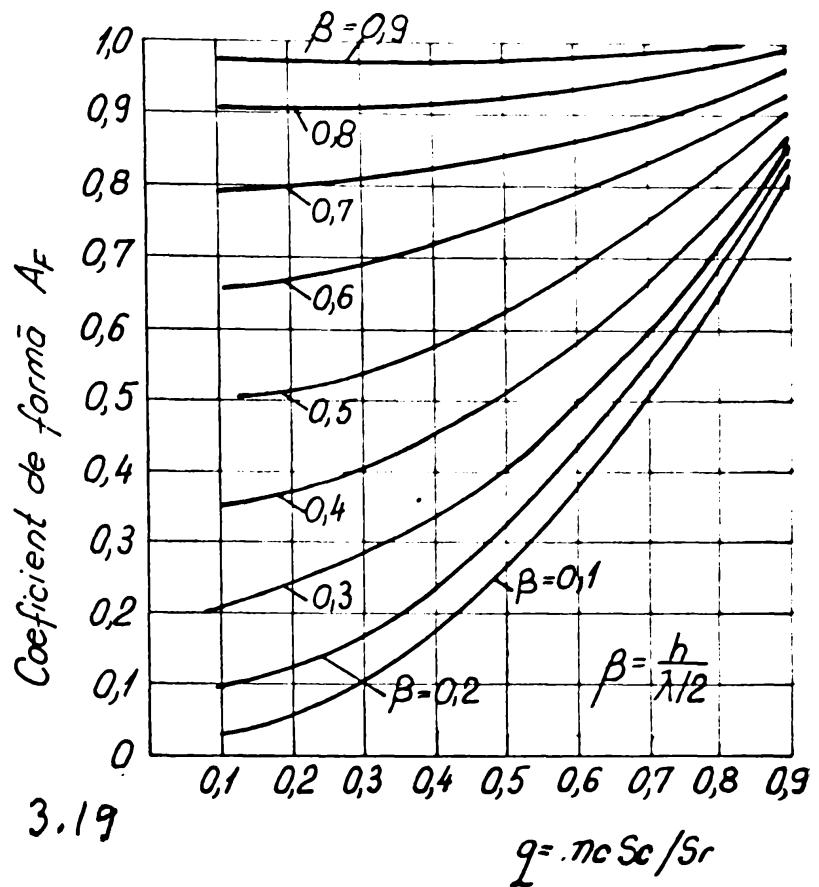
3.) $\sqrt{\tau_{\text{max}} \cdot \eta} < R_{\text{ext}}$, pentru regim de suprarezervări, η și E_1 fiind limitate de saturarea magnetică.



Pe baza formulelor deduse s-a trecut la calculul parametrilor transductoarelor analizate. După un program în limbaj BASIC, obținându-se valoările din tab. 3.6. și tab. 3.7 realizate pe calculator.

Coefficienții de formă A_p , A_s , A_o în funcție de parametrii dimensionali α , β și q se pot determina ușor din graficele construite pe baza formulelor date mai sus, din fig. 3.18! pentru A_p ; fig. 3.19 pentru A_s și fig. 3.20 pentru A_o .

Fig. 3.18!



Tabelul 3.6.

TSK	$\sigma_{M_{11}}$	H ₀	B ₀	η_{ss}	$E_s \cdot 10^{-6}$	$E_1 \cdot 10^{-6}$	$v_1 = c_L E_1$
	N/m ² · 10 ⁵	A/m	T	-	-	-	m/s
F1	1,5	800	0,220	0,70	35	198,36	0,0447 0,3998
F2	1,4	2400	0,175	0,80	26	86,06	0,4985 0,1892
F1	1,4	2400	0,175	0,85	26	116,11	0,6175 0,1412
F3	1,4	2400	0,175	0,80	26	86,06	0,4985 0,1892

Tabelul 3.7.

TSK	A _x	A _y	I	I _{max1}	I _{max2}	ξ_1	A ₀
	-	-	A/cm ²	A/cm ²	A/cm ²	%	-
F1	0,8450	0,6689	5,368	159,643	53,138	5,52	0,9724
F2	0,3796	0,3647	2,042	32,929	10,177	2,70	0,7600
F1	0,5044	0,3977	2,759	49,257	15,398	3,88	0,7658
F3	0,3481	0,3390	1,931	30,609	9,460	2,76	0,7402

3.3.5. Calculul electric al transductoarelor

De calculul electric al TSM s-au ocupat o serie de cercetători [58], [82], [98], [127], [137], [164], [198]. Se menționează faptul că stabilitarea unor scheme electrice echivalente cu precizie extrema foarte dificilă din cauza neliniarității componentelor, imposibilității determinării exacte a pierderilor prin curenti turbionari și histerozici și că dependența parametrilor schemei față de puterea aplicată pe TSK, securitatea de execuție tehnologică a piezului etc. De aceea,

în practică se utilizează scheme și relațiuni simplificate care apoi se verifică și se corectează experimental.

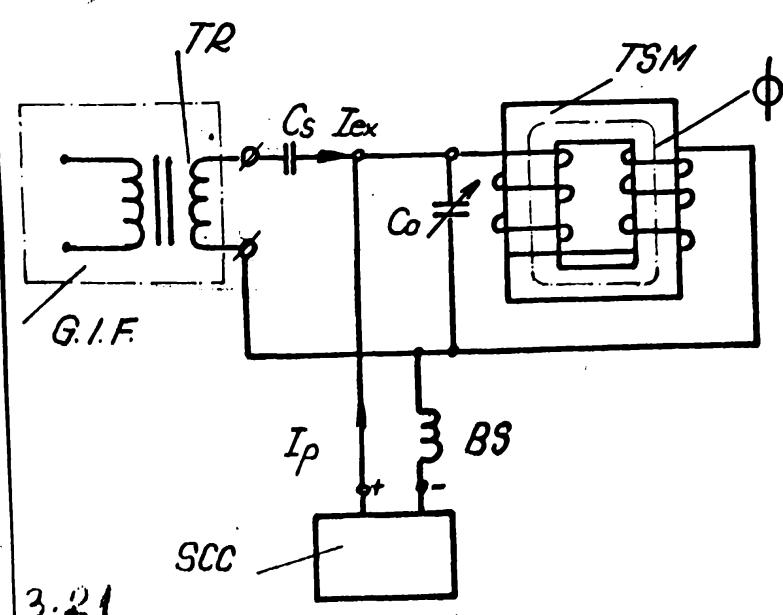
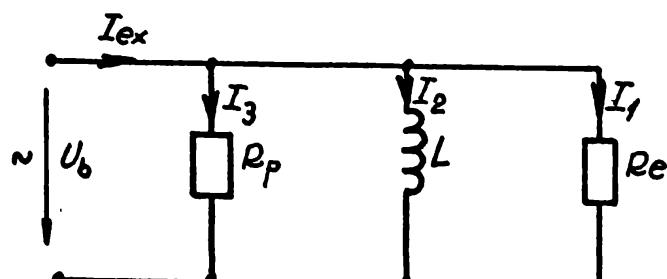


Fig. 3.71.



3.22

Fig. 3.22

Schema electrică de eliminare a TSM din nichel este redată în fig. 3.21, iar schema electrică echivalentă în regim de rezonanță în fig. 3.22. În care GIP - generator de ultrasunete (putere aparentă de 1500 VA cu frecvență reglabilă $f = 19\dots 107$ kHz), SCC - surse de curent continuu pentru pre-magnetizare, TSM - transducatorul magnetoostrictiv; TR - transformator de putere, de legire al GIP; I_{ex} - curentul de excitare, I_p - curent de premagnetizare, C_s - condensator de separare pentru protecția GIP, R_s - bobină de soc pentru protecția SCC, C_a - condensator de acord a GIP cu sarcina TSM. În fig. 3.22 s-a notat: R_p - rezistență activă de pierderi electrice în materialul TSM înținsă către de curentii turbionari și de

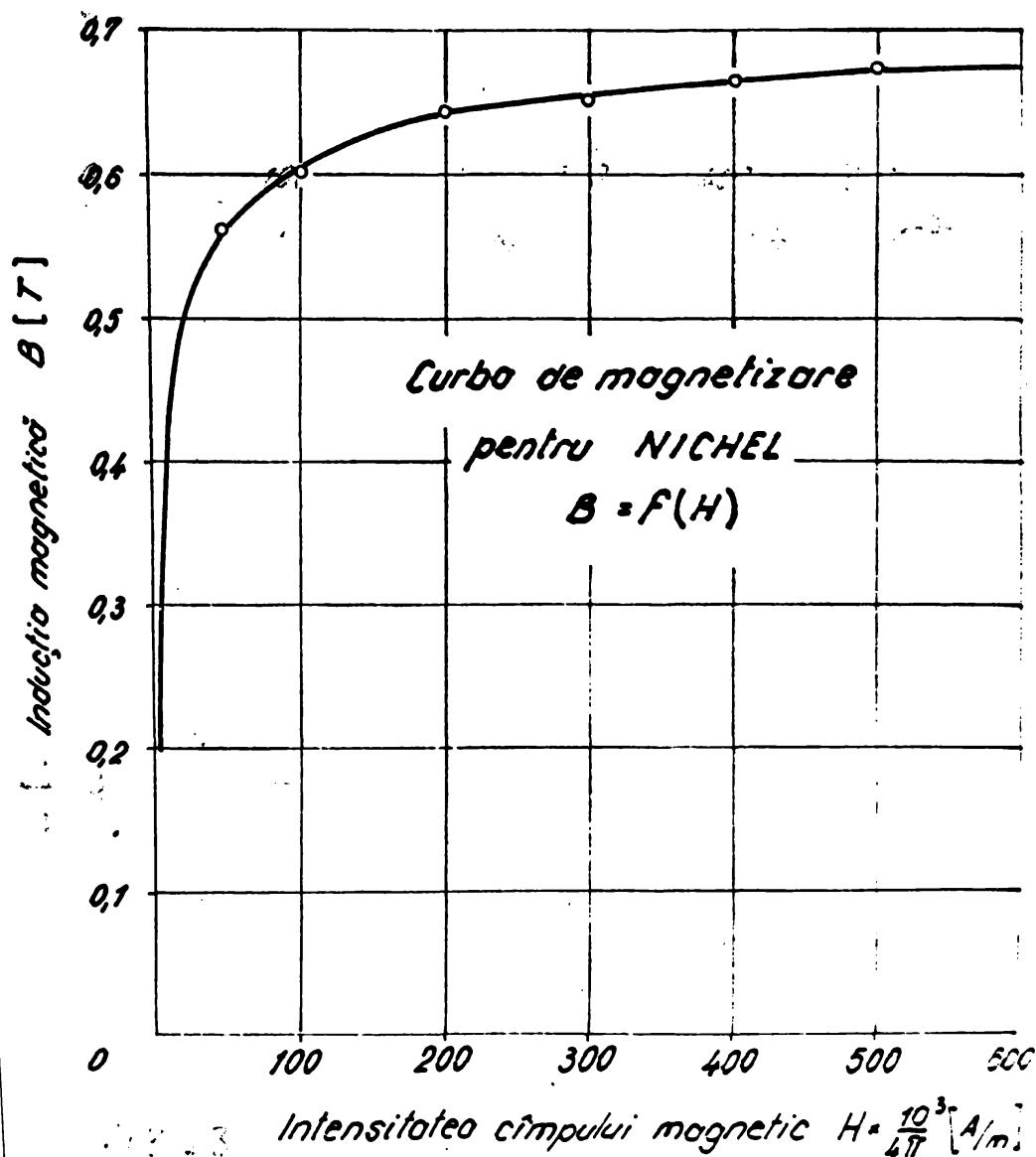


Fig. 3.23.

Schema electrică de eliminare a TSM din nichel este redată în fig. 3.21, iar schema electrică echivalentă în regim de rezonanță în fig. 3.22. În care GIP - generator de ultrasunete (putere aparentă de 1500 VA cu frecvență reglabilă $f = 19\dots 107$ kHz), SCC - surse de curent continuu pentru pre-magnetizare, TSM - transducatorul magnetoostrictiv; TR - transformator de putere, de legire al GIP; I_{ex} - curentul de excitare, I_p - curent de premagnetizare, C_s - condensator de separare pentru protecția GIP, R_s - bobină de soc pentru protecția SCC, C_a - condensator de acord a GIP cu sarcina TSM. În fig. 3.22 s-a notat: R_p - rezistență activă de pierderi electrice în materialul TSM înținsă către de curentii turbionari și de

pierderile prin histerezis. L - inductivitatea bobinii; R_s - rezistența activă a părții mecanice a TSM, transferată în schema electrică echivalentă. R_s tine cont de puterea mecanică a TSM:

$P_{mech} = P_a / \gamma_{ma}$. În ceea ce $P_a = 93,200 \dots 530,2$ W este puterea acustică radiată de TSM-NI dedusă din tab. 3.7. ($P_a = I^2 R_p \dots I_{max}^2 S_r$), $\gamma_{ma} = 0,7$ rendamentul mecanoacustic (tab. 3.6.)

Pe același bobină se aplică atât curentul de excitare I_{ex} variabil de la CIF și colo de promagnetizare I_p de la SCC. Bobinajul se calculează cu relațiile cunoscute din electrotehnici [203], [235]. Ea fiind cu miez din nichel, este element neliniar datorită caracteristicii neliniare de magnetizare a nichelului fig. 3.23 și respectiv a caracteristicii neliniare magnetostriictive fig. 3.24.

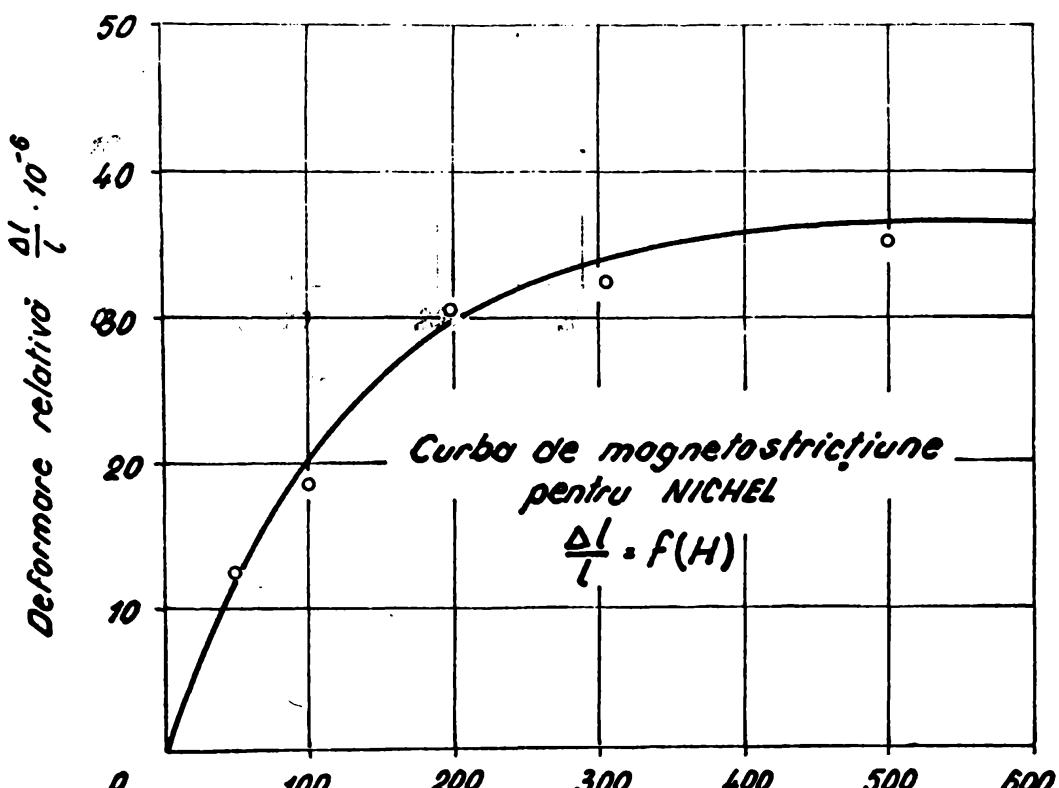


Fig. 3.24 Intensitatea cimpului magnetic $H \cdot \frac{10^3}{4\pi} [A/m]$

Fig. 3.24.

Tensiunea electrică efectivă aplicată pe bobină este $U = 220V$ iar curentul I_1 va fi:

$$I_1 = \frac{P_a}{\gamma_{ma} \cdot U} = \frac{530,2}{0,7 \cdot 220} = 3,44 A$$

Conform celor de mai sus se poate admite că fluxul magnetic în miez variază sinusoidal $\phi = \phi_m \sin \omega t$, atunci tensiunea contraelectromotorească (t.e.c.m.) dezvoltată în bobină prin fenomenul

-59-

din autoinductie va fi $\phi = -N \frac{d\Phi}{dt} = N \omega B_m \sin(\omega t - \pi)$, $E_m = N \omega B_m$
fiind amplitudinea t.c.e.m., $\phi = B_m \sin(\omega t - \pi)$ a cărei valoare ef-
fectivă (eficace) este:

$$E = \frac{\pi}{\sqrt{2}} = \frac{2\pi}{\sqrt{2}} \cdot \text{rms}_m = 4,44 \text{ rms}_m; \text{ dar } \text{rms}_m = B_m \cdot S_e, \text{ se obtine:}$$

$$E = 4,44 \text{ rms}_m \cdot B_m \quad V$$

în care N = nr. de spire pe o coloană, S_e = secțiunea coloanei TSM,
 B_m = amplitudinea inducției magnetice variabile. Din teorema II a lui
Kirchhoff $U = U_b = rI_{ex} = E$, neglijând $r \approx 0$ rezistența chimică a
bobinei, $U = E$, se deduce numărul de spire pe cele două coloane:

$$2N = \frac{U}{4,44 \cdot S_e \cdot B_m} = \frac{220}{4,44 \cdot 29000 \cdot 6 \cdot 10^{-7} \cdot (0,10 \dots 0,06)} \quad \text{--}$$

- (33...55) spire dacă bobinile sunt legate în serie.

Amplitudinea inducției magnetice variabile recomandată pentru nichel [127], [198], [82] este $B_m = 0,06 \dots 0,1 T$, iar valoarea permeabilității magnetice relative dinamice $\mu_r = 600 \text{ [-]}$ ($H_0 = 14013 Oe = 1120-1200 A/m$) întărități cîmpului magnetic variabil va fi:

$$B_m = \frac{H_0}{\mu_r \sin \theta_{ex}} = \frac{H_0}{r \cdot \tan \theta_{ex} \cdot \mu_0} = \frac{0,1 \dots 0,06}{50,4 \cdot 10^{-7}} = 796 \dots 1326 A/m.$$

Se alege $H_0 = 1200 A/m$. Aplicând legea circuitului magnetic (suma algebrică a solenatilor $\theta_{ex} = H_0 l_k$ de-a lungul ochiului de circuit magnetic este egală cu suma algebrică a căderilor de tensiune magnetice pe laturile ochiului $H_0 l_k$) secțiunea transversală a coloanelor și jugurilor fiind aceeași și fluxul magnetic constant, neglijând fluxul de disperzie: $(2N) \cdot I_2 = H_0 l_k$, se obtine curentul I_2 :

$$I_2 = \frac{H_0 \cdot l_k}{2N} = \frac{1200 \cdot 0,194}{33 \dots 55} = 6,47 \dots 3,88 A.$$

Alegând $2N = 34$ spire, $N = 17$ spire pe coloană se obtine $I_2 = 6,28 A$, l_k = lungimea medie a liniei de cîmp magnetic. Curențul I_2 , care trece prin rezistență de pierderi R_p se deduce din puterea consumată de GIT pentru acoperirea pierderilor prin curveni turbienari P_{CT} și prin histerezis P_h .

Pierderile pe unitatea de masă a TSM sunt 127 :

$$P_{CT,sp} = \frac{\pi^2}{6 \cdot \rho_{col} \cdot l} \cdot \Delta^2 \cdot r^2 \cdot B_m^2 = \frac{\pi^2}{6 \cdot 7 \cdot 10^{-8} \cdot 0,9900} (0,1 \cdot 10^{-3})^2 \cdot \\ \cdot 29.000^2 \cdot (0,06 \dots 0,1)^2 = 99,4 \dots 165 W/kg$$

$$P_{CT} = P_{CT,sp} \cdot N = 61,5 \dots 179,96 W$$

$\rho_{col} = 7 \cdot 10^{-8} \Omega$ a rezistivității electrice a nichelului, $\rho = 8900 kg/m^3$

densitatea, $\Delta = 0,1 \cdot 10^{-3}$ m grosimea telei de Ni; f , Hz ; B_m , T

Pierderile prin histerezis se deduc cu relație experimentală elui Steinmetz: [127] , [298] care trecează la sistemul de unități SI era formă: $P_{hyst} = 298,98 \cdot f \cdot B_m^{1,6} / \rho = 298,98 \cdot 25.000(0,06 \dots 0,1)^{1,6} / \rho = (9,304 \dots 21,07) V/kg.$

$$P_h = P_{hyst} \cdot N = 9,304 \dots 21,07 V; N, kg filind număr 73N.$$

Pierderile totale în miez sunt:

$$P_p = P_{CT} + P_h = 71,14 \dots 106,82 V$$

$$I_3 = \frac{P_p}{U} = \frac{71,14 \dots 106,82}{220} = 0,32 \dots 0,85 A$$

Curentul total de excitare efectiv:

$$I_{ex} = \sqrt{(I_1 + I_3)^2 + I_2^2} = \sqrt{(3,44 + 0,85)^2 + 6,28^2} = 7,6 A$$

Curentul de premagnetizare se aplică pe același bobină de excitare, el se deduce din legea circuitului magnetic $\Phi_p = (2N)I_p = - N \cdot B_m$:

$$I_p = \frac{\Phi_p}{(2N)} = \frac{1200 \cdot 0,194}{220} = 6,95 A$$

Curentul total care alimentează bobina:

$$I_{tot} = \sqrt{I_{ex}^2 + I_p^2} = \sqrt{7,6^2 + 6,95^2} = 10,23 A$$

Aria secțiunii necesare conductorului electric:

$$A_{nec} = I_{tot}/j = 10,23/2,5 = 4,092 \text{ mm}^2; j = 2,5 \dots 3 A/mm^2$$

densitatea de curent; diametrul sărmăi de cupru necesare:

$d = \sqrt{4 A_{nec} / \pi} = 2,28 \text{ mm}$. Din STAS 10970-83 se alege conductor emilat de cupru Cu-Zn-1, având diametrul $d = 2,36 \text{ mm}$ și cu relație $d_{12} = 2,3 \text{ mm}$. Verificarea așezării în ferestrelă a bobinei: $N = n/(d_{12} k_u) + k_u = n/(2,3 \cdot 1,34) = 37/3,066 = 12,34 > 1$, k_u = coeficient de umplere. Reluctanța magnetică a bobinei:

$$R_m = \frac{l}{\mu \cdot S_m} = \frac{0,194}{69,4 \cdot 10^{-6} \cdot 4 \cdot 10^{-6}} = 4,29 \cdot 10^6 \text{ A/VB}$$

Inductivitatea bobinei:

$$L = \frac{(2N)^2}{R_m} = \frac{(2 \cdot 37)^2}{4,29 \cdot 10^6} = 2,7 \cdot 10^{-4} \text{ H}$$

Fluxul magnetic total în miez:

$$\Phi = (2N)I_{tot}/R_m = 8,11 \cdot 10^{-5} \text{ Vs}$$

Resistența electrică a sărmăi:

$$r = \rho \cdot \frac{l}{S_m} = 1,75 \cdot 10^{-8} \cdot \frac{6,29}{4,374 \cdot 10^{-6}} = 0,025 \Omega$$

$$l = 2(a+t+2d) \cdot 10^{-3} \cdot 2\pi \cdot 1,3 = 6,29 \text{ m. lungimea conductorului}$$

$$P_{el_{\text{SH}}} = 1,73 \cdot 10^{-6} \Omega \cdot A = \pi d^2 / 4 \cdot 4,374 \text{ mm}^2$$

Puterea electrică necesară $P_{\text{enec}} = P_{e_{\text{max}}} + P_{p_{\text{max}}} = 930,2 + 186,82 = 717,02 \text{ W}$.

Inchiderea (puterea) electrică specifică:

$$P_{el_{\text{sp}}} = \frac{717,02}{S_{\text{c}}} = \frac{717,02}{16} = 44,81 \text{ V/cm}^2 \leq 90 \text{ V/cm}^2 [127].$$

3.9.3.1. Acordul transductoarelor cu generatorul

Există diferite metode de a realiza acordul generatorului cu blocul ultrasonic al mașinii [127], [58], [106], [198], [238] [54]. Un procedeu simplu care a dat rezultate acceptabile și în cadrul experimentelor din prezentă testă, constă în conectarea în paralel cu bobina TSM a unui condensator variabil (baterie de condensatoare) C_a (fig. 3.21), a circuitului rezonant capacitive și compunse reactanții inductive a bobinei TSM.

$$X_L = X_C$$

$$X_L = \omega L = 2\pi f_p \cdot L \quad ; \quad X_C = 1/(\omega C_a)$$

$$C_a = \frac{1}{\omega^2 \cdot L} = \frac{1}{(2\pi f_p)^2 \cdot L} = \frac{1}{(2\pi \cdot 23000)^2 \cdot 2,7 \cdot 10^{-6}} = 1,5 \cdot 10^{-7} \text{ F} = \\ = 0,15 \mu\text{F}$$

Capacitatea condensatorului de acord se va corecta experimental pentru cazul sfârșit de TSM este ategat și concentratorul cu obiectul de transfer, în aşa fel încât bobina să fie acordată în rezonanță de curent la frecvența de rezonanță necesară a transductoarelor. Prin aceasta se obțin amplitudinea de oscilație în spațiul de preluare, în același timp se micșorează intensitatea de la generator.

Acestă variantă de acord a fost necesară și se aplică la efectuarea experimentelor sfârșit și au testat mai multe forme de concentratori ultrasonici, schimbabili prin înțepuirea sau obiecte de transfer (scule) deasemeni schimbabile. Dacă TSM să fie acordată cu concentratorul și scula cu frecvență proprie de oscilație diferită de frecvența de oscilație a TSM, atunci întregul sistem oscilant va funcționa în regim de rezonanță la o frecvență ceva mai mică și reactanții inductive a bobinei X_L modificate, diferită din cauză sarcinile fizice de ceea anterior determinată. Această modificare poate fi corectată prin varierea capacitatii condensatorului de acord C_a conectat în paralel cu bobina de excitare.

Micșurile ultrasonice cu transductoare din ferite magnetostrictive au fost alimentate de la generatorele de ultrasunete exis-

tente în laboratorul de ultrașunete al IFTV Timișoara, construite cu elemente transistorizate și având puterea de ieșire de 100 W; 150 W; 250 W; cu frecvență reglabilă grosier și fin în domeniul 16...35 kHz. Schema de alimentare este ananătoare cu cea din fig. 3.21, lipsind surse de curent continuu SCC, ea nemulțimind necesară decoreea preamagnetizarea se face cu plăcuță de magnet permanent cu grosimea de 4 mm lipită în perturarea mediană a feritei. Preamagnetizarea cu magnet permanent simplifică alimentarea electrică a TSM, crește rendamentul electroacustic $\eta_{ea} = 0.7...0.75$ și se micorează puterea consumată către țintă curentilor constanti la TSM metalici, cu pînă la 15...20% [276].

Cercetări din străinătate [276], [105], cît și în țară I.C.E. București și [63], [64], [54.a.], [27], [93.c.], [141.a] [155.a.], [210.b] și alții au studiat feritele românești și posibilitățile lor de utilizare optimă. Din aceste cercetări rezultă că magnetul permanent dezvoltă un câmp magnetic constant $H_0 = 16...$... $30 G_0 = 1280...2400 A/m$.

Calculul bobinajului electric la TSM din ferită se face cu același relații ca și la TSM din Ni, pierderile prin curenti turbionari fiind practic nule din cauza rezistențității electrice mari.

Rezultatele calculelor se dau în tab. 3.8.

Tensiunea electrică efectivă aplicată pe bobina TSM a fost de $U = 15...20 V$. Intensitățile acustice (Tab. 3.7) au fost de $I' = 2...10 W/cm^2$ pentru feritele F_2 și F_3 și $I = 2.7...15 W/cm^2$ pentru ferita F_1 .

În experimentările curentii de excitare la ferite nu au depășit 4,5...5 A (valori efective), la tensiuni efective de 15...20 V; nu s-a depășit puterea activă pe o ferită de cca. 100 %, la un regim de durată pentru a evita pericolul de fisurare.

Tabloul 3.6.

Denumirea	Simbol și U.M.	TSM-P ₁	TSMF ₁	TSM-P ₂
Deformare magnetostrițivă	ϵ_s -	$26 \cdot 10^{-6}$	$26 \cdot 10^{-6}$	$26 \cdot 10^{-6}$
Inductie magnetică la saturatie	B_s T	0,33	0,36	0,33
Cimp magn.coercitiv	H_c A/m	224	160	224
Permeabilitatea magn. rel.din.	μ_{rd} -	44	51	44
Cimp.magn.premagnetiz.	H_e A/m	1440	1600	1440
Amplit.inductiei variab.	B_m T	0,08	0,1	0,08
Amplit.cimp magn.volatil.	H_m A/m	1446	1560	1446
Factor de couplaj electromecanic	K -	0,13...0,21	0,2...0,21	0,13...0,21
Constanta magnetostatică.	$\gamma = \frac{H}{B \cdot T}$	$1,1 \cdot 10^{-2}$	$1,1 \cdot 10^{-2}$	$1,1 \cdot 10^{-2}$
Densitate	ρ kg/m ³	5200	5210	5200
Viteza undelor longitud.	c_L m/s	5790	5750	5790
Frevență proprie stările concentrator	f kHz	22,320	20,960	21,280
Frevență de rezonanță cu concentrat și scurtă	f_r kHz	21,370	18,60	19,20
Aria coloaneli	A_c cm ²	3,055	3,078	3,05
Aria supraf. radiante	A_p cm ²	12,337	13,75	13,75
Lungimea medie a liniei de cimp magnetic	l_m cm	22	22,9	22,1
Masa feritei	m kg	0,491	0,578	0,521
Tensiunea efect.electr.	U V	15...20	15...20	15...20
Currentul I ₁	I ₁ A	1,97...7,85	2,23...12,45	1,66...8,12
Currentul I _{2max} calculat	I ₂ A	12,23	11,91	12,29
Currentul de excitare max. calculat	I _{ex} A	12,33...14,53	12,11...17,73	12,4...14,73
Nr. de spire pe o col.	N spire	13	13	13
Diametrul stărcii de Cu STAS 10970-83	d mm	2,9	2,9	2,5
Diam. cond. emalat	dix mm	2,65	3,0	2,65
Putere acustică	P _a W	25,3...126,6	37,9...211,7	26,6...159
Reluctanță magnetică	R _m A/Vb	$11,21 \cdot 10^6$	$9,86 \cdot 10^6$	$12,3 \cdot 10^6$
Inductivitatea	L H	$6,03 \cdot 10^{-5}$	$9,13 \cdot 10^{-5}$	$5,5 \cdot 10^{-5}$
Rezistență inductivă	X _L Ω	0,3	10,67	6,63
Rezistență electrică diametru bobinei	r Ω	0,013	0,012	0,014
Capacitatea condens. în acord	C ₀ μF	0,983	0,800	1,263

CAPITOLUL 4

STUDIUL TEORETIC AL CONCENTRATOARELOR ULTRASOCNICE

4.1. Introducere

In sistemele oscilatoare ale masinilor uzelte ultrasocnice e verighi important si constitutiv concentratorul ultrasonic numit si transformator de viteza acoustica. Concentratorul ultrasonic face legatura intre transductorul magnetostriativ si obiectul de transfer cu scopul de a miri amplitudinea de oscilatie si de a asigura un acord de impedanta intre transductor si sarcina din spatiul de lucru. La un utilej dat, tehnologia interviine mai putin la schimbarea transductoarei si mai frecvent la "alocuirea" obiectului de transfer (scula) sau a concentratorului impreun cu scula. In scopul preluarilor dorite a pieselor. Prelucrarea pieselor din materiale fragile si dure prin eroziune ultrasonic se realizeaza in gen de frecvensti inferiore ale ultrasunetelor $15\dots 25$ kHz. Cresterea productivitatii preluarilor in aceste conditii poate fi realizata prin alzirea amplitudinii de oscilatie la obiectul de transfer farsi a depasit valurile limite de rezistensti mecanice la obiectele a materialelor din care se confectioneaza concentratoarele ultrasonic [127] , [137] , [198] .

Calculul exact al dimensiunilor si formelor concentratoarelor ultrasonic (C.U.) este in general complicat si in anumite situatii practice imposibil de realizat datoriti multitudinii de factori de care depinde. Totusi in anumite ipoteze simplificate se pot pune bazele unei metode de calcul a C.U. iar prin corectii aduse pe cale experimentală si se poate definitiva forma si dimensiunile necesare in practică.

Concentratoarele au forma unor bare cu secțiune transversală variabilă prin care se propagă oscilații longitudinale.

4.2. Ecuatia diferențială a oscilațiilor concentratoarelor

Calculul concentratoarelor ultrasonic se poate face in ipoteze simplificate ca de exemplu:

1.) Se examinează concentratorii simetrical axiali, de obicei de secțiune circulară, relațiile deduse pot fi aplicate si pentru alte forme de exemplu prismatice [176] , [137] , [197] , [169] [174] .

2.) Se consideră ipoteza undelor longitudinale plane, la care frontul de undă rămâne plan iar tensiunea mecanică este uniform distribuită pe secțiune. Această ipoteză este căscum aproximativă deoarece deformarea elastică longitudinală a barei va fi înăștită și de deformările elastice transversale, care la rândul lor vor conduce la neuniformitatea distribuției tensiunilor mecanice pe secțiune denumită front de undă. Deoarece lungimea concentratorilor este mult mai mare decât diametrul lor, influența deformărilor transversale nu sunt mari, ipoteza de calcul poate fi admisă cind dimensiunile transversale ale concentratorilor sunt mult mai mici decât lungimea de undă a ultrasunetului care se propagă în lungul lor.

3.) La legirea C.U. se consideră impedanța mecanică multă a-dică fără sarcini mecanice. Existenta unei sarcini la capătul liber al C.U. ar da o reacție inversă a mediului (spațiului de lueru) provocând în C.U. unde staționare în lungul său.

Din concentratorul cu secțiuni variabile (fig.4.1) se descompunează un element de volum de masă și lungime dx .

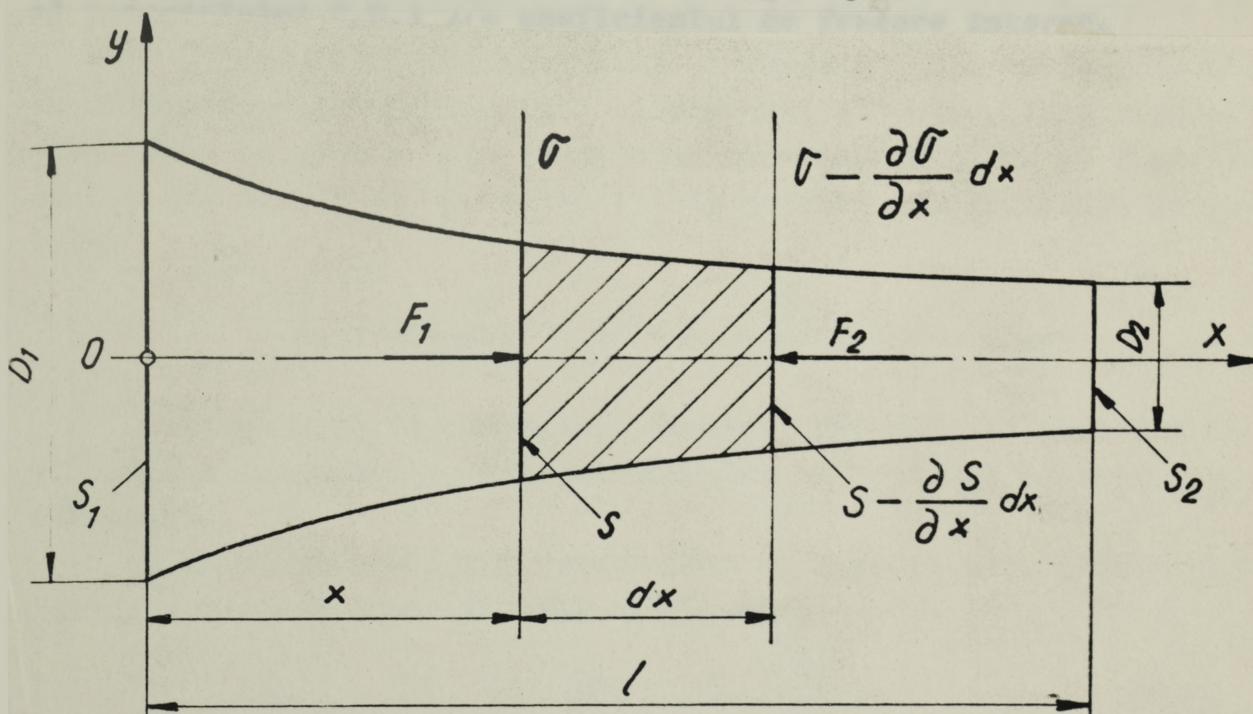


Fig.4.1.

Forța rezultantă care acționează asupra elementului de volum atunci cind prin concentrator se propagă unde longitudinale este:

$$F_r = F_1 - F_2 = T \cdot s - (\sigma - \frac{\partial \sigma}{\partial x} dx) \cdot (S + \frac{\partial S}{\partial x} dx) \quad (4.1)$$

în care s-a notat cu s - axia secțiunii transversale a concentratorului în dreptul coordonatei curente x ; T - efortul unitar normal sau tensiunea mecanică normală în secțiunea S .

Plecând călculale din (4.1) și neglijând infinitii mici de ordin superior (α^2), se obține:

$$P_r = S \frac{\partial T}{\partial x} \cdot dx + T \frac{\partial S}{\partial x} \cdot dx = d(\sqrt{S}) \quad (4.2)$$

Apliind legea lui-a de dimensiuni pentru elementul de volum se obține:

$$d(\sqrt{S}) = n \frac{\partial^2 f}{\partial t^2} \quad (4.3)$$

în care $f = f(x, t)$ este deplasarea elementului de volum a C.U. în direcția coordonatei x de propagare a undelor longitudinale ultrasunice. Având în vedere că pierderile de energie mecanică în concentrator sunt proporționale cu viteză de oscilație [28] , [33] , [52] tensiunea mecanică se poate exprima prin legea lui Hooke completată cu aceste pierderi, astfel:

$$T = E \frac{\partial f}{\partial x} + \mu \frac{\partial^2 f}{\partial t^2} \quad (4.4)$$

în care E - modulul de elasticitate longitudinal (modulul lui Young) al materialului C.U. și μ - coeficientul de fricare internă.

Diferențind relația (4.4) și introducând-o în formula (4.3) se obține ecuația de mișcare a elementului de volum. Înlocuind massa $m = \rho S \cdot dx$, în care ρ este densitatea materialului C.U. și împărțind cu $S \cdot S \cdot dx$, iar $C_L = \sqrt{\frac{E}{\rho}}$ fiind viteză undei longitudinale se obține:

$$\frac{\partial^2 f}{\partial x^2} + \mu \frac{\partial^2 f}{\partial t^2} + \left(\frac{\partial f}{\partial x} + \mu \frac{\partial^2 f}{\partial t^2} \right) \cdot \frac{1}{S} \cdot \frac{\partial S}{\partial x} = \frac{1}{C_L^2} \cdot \frac{\partial^2 f}{\partial t^2} \quad (4.5)$$

Formule (4.5) reprezintă ecuația diferențială generală de vibrație a concentratoarelor ultrasunice cu secțiuni transversale variabile.

În cazul neglijării pierдерilor de energie prin fricții interioare $\mu = 0$ se obțin formule mai simple:

$$\frac{\partial^2 f}{\partial x^2} + \frac{\partial f}{\partial x} \cdot \frac{1}{S} \cdot \frac{\partial S}{\partial x} = \frac{1}{C_L^2} \cdot \frac{\partial^2 f}{\partial t^2} \quad (4.6)$$

În situația oscilațiilor armonice ale C.U. și considerând numai variația deplasării de oscilație $f(x)$ numai în funcție de coordonată x și nu și de timp, formula (4.5) devine:

$$\frac{\partial^2 f}{\partial x^2} + \frac{1}{S} \cdot \frac{\partial S}{\partial x} \cdot \frac{\partial f}{\partial x} + \frac{\omega^2}{C_L^2 (1+j\gamma)} \cdot f = 0 \quad (4.7)$$

în care $\omega = 2\pi f$ este pulsatia oscilațiilor armonice cu frecvență

împreună coefficient de pierderi care pentru etajuri poate fi neglijat [261] :

$$\gamma = \mu \frac{\omega}{\Gamma} = (1,4 \dots 5) \cdot 10^{-4},$$

iar $j = \sqrt{-1}$ este unitatea imaginară.

Notând cu :

$$k = \frac{\omega}{\Gamma} = \frac{2\pi c}{\lambda_s} = \frac{2\pi}{\lambda},$$

modulul de undă, λ fiind lungimea de undă, se obține relația:

$$\frac{\partial^2 f}{\partial x^2} + \frac{1}{c} \cdot \frac{\partial s}{\partial x} \cdot \frac{\partial f}{\partial x} + k^2 f = 0 \quad (4.8)$$

ecuația diferențială a concentratoarelor ultrasonice, utilizată în calculul ingineresc de proiectare.

Dacă se vede că viteza de oscilație este $v = \frac{\partial f}{\partial t}$, relația (4.8) poate fi scrisă în funcție de viteza:

$$\frac{\partial^2 v}{\partial x^2} + \frac{1}{c} \cdot \frac{\partial s}{\partial x} \cdot \frac{\partial v}{\partial x} + k^2 \cdot v = 0 \quad (4.9)$$

Ecuațiile diferențiale de ordinul doi (4.8) și respectiv (4.9) descriu variație amplitudinii de oscilație $f(x)$, respectiv a vitezei de oscilație $v(x)$ în lungul concentratoarelor ultrasonice, cind prin acestea se transmit vibratii ultrasonice longitudinale. Soluții generale pentru aceste ecuații diferențiale nu se pot da. Ele se pot integra doar pentru anumite funcții ale secțiunii transversale $S = S(x)$. Dificultatea rezolvării în general a ecuațiilor diferențiale de ordinul doi constă în determinarea constantelor de integrare din condițiile limită initiale. De aceea aceste ecuații se vor rezolva pentru următoarele legi de variație a secțiunii transversale a C.U.: exponențiale, hiperbolice sau catenoidale, conice și cilindrice în trepte. De altfel aceste forme de concentratoare sunt cele mai folosite în practică.

4.3. Styliul concentratoarelor ultrasonice de formă exponențială

Concentratoarele exponențiale sunt utilizate frecvent în experiențele de laborator și și în instalațiile ultrasonice industriale. Legătura variație a secțiunii în lungul generatoarei concentratorului este:

$$S = S(x) = S_1 \cdot e^{-2kx}, \quad (4.10)$$

în care S este un coeficient de redusere secțiunii, iar S_1 - aria secțiunii de intrare la locul de fășinare cu transductorul magnetostrictiv sau cu pieza intermediară situat la capătul gros al C.U.

Calculând expresiei:

$$\frac{1}{2} \cdot \frac{\partial^2 S}{\partial x^2} = \frac{1}{2x} (\ln S) = \frac{S'}{S} = -28 \text{ și înlocuind în (4.8) se obt.}$$

$$\frac{1^2}{4x^2} - 28 \frac{1}{x} + x^2 \} = 0 \quad (4.11)$$

care reprezintă ecuația diferențială a C.U. exponențiale. Dacă secțiunea transversală este de formă circulară, variația diametrului în lungul generateurii C.U. după o curbă exponențială (fig.4.2.)

$$D(x) = D_1 e^{-\beta x}$$

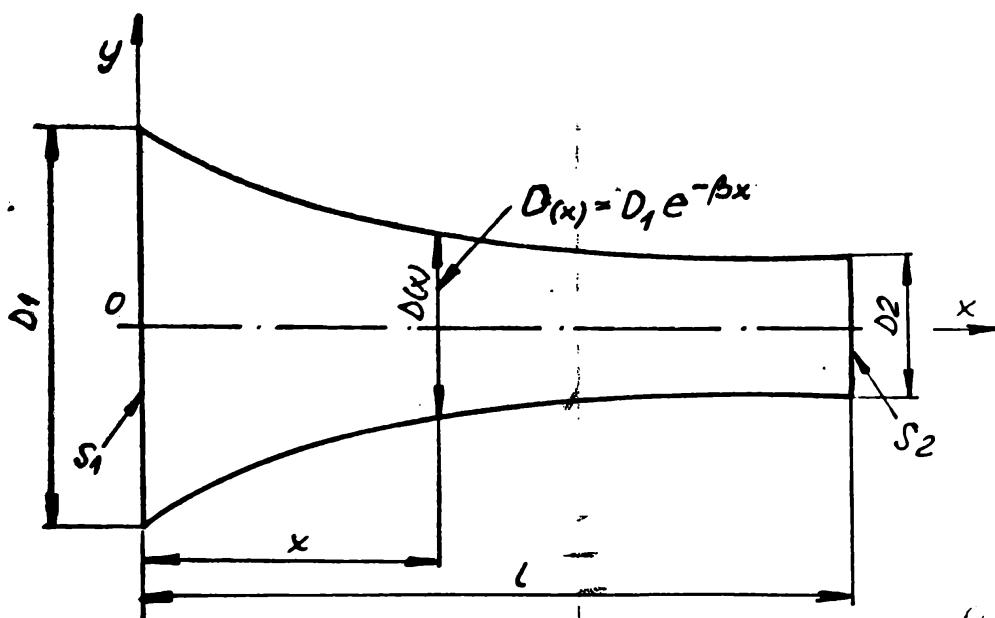


Fig.4.2.

Pentru rezolvarea acesteror ecuații diferențiale se consideră următoarele condiții limite inițiale :

1.) Concentratorul se fixează rigid cu partea de intrare (dimensiunea zero) la elementul activ vibrator care este transductorul magnetostrictiv. Se impune ca frecvența proprie de oscilație a C.U. să fie egală cu frecvența de rezonanță a transdutorului. În cazul unui acord teoretic, ideal între transdutor și concentrator variațiile deformației specifice vor fi nule la locul de fixare:

$$\frac{d\{f(e)\}}{dx} = \{f'(e)\} = 0; \frac{dv(e)}{dx} = v'(e) = 0 \quad (4.12)$$

2.) În secțiunea de ieșire a C.U., în extremitatea cu dimensiunea minină $x = \frac{l}{2}$, în linia sarcinii exterioare, a reacției din partea obiectului de transfer și a spațiului de lucru, de existență variațiile deformațiilor specifice vor fi nule:

$$\frac{d^2\zeta(t)}{dx^2} = \zeta'(t) = 0 : \frac{d^2v_x(t)}{dx^2} = v_x''(t) = 0 \quad (4.13)$$

Condițiile arată că sistemul oscilant transductor (în exemplul de mai sus) - concentrator funcționează la rezonanță, iar prin atâmparea C.U. nu modifică regimul de funcționare al transducteurului, acesta oscilând ca și în cazul lipsiei C.U.

Ecuația caracteristică a ecuației diferențiale de ordinul doi (4.11) este:

$$r^2 + 2\beta r + k^2 = 0$$

care are soluțiile $r_{1,2} = -\beta \pm \sqrt{\beta^2 - k^2}$. Dacă rădăcinile sunt imaginare rezultă că $\beta^2 - k^2 < 0$, respectiv $\beta^2 = \beta^2 - k^2 > 0$; ceea ce dă $r_{1,2} = \beta \pm j\cdot k_1$. Aceste rădăcini duc la două soluții particolare

Soluția generală se obține prin "adunarea" celor două soluții particolare:

$$\zeta = e^{\beta x} (A \cdot \cos k_1 x + B \cdot \sin k_1 x), \quad (4.14)$$

în care A și B sunt constante de integrare.

Se cunoscă din fizică că viteza v sau C_1 a undelor longitudinale în bare cu secțiuni variabile diferă de valoarea vitezei în bare cu secțiuni constante C_0 [59], [127], [128], [136].

$$C_1 = \frac{C_0}{\sqrt{1 - \frac{k^2}{C_0^2}}}, \quad (4.15)$$

viteza C_1 a undelor longitudinale în C.U. cu secțiuni variabile este mai mare decât în bare cu secțiuni constante în funcție de coeficientul k de reducere a secțiunii. Pentru ca vibratiile acustice să poată fi transmitute progresiv de la transductor la obiectul de transfer și deci în spațiul de lucru, prin C.U., valurile aduse de proiectare pentru k nu pot depăși o anumită valoare din condiția ca relația (4.15) să fie reală (radicalul să existe (fig. 4.3)):

$$k < \frac{C_0}{\omega_L}$$

Introducând în soluția generală (4.14) condițiile (4.12) și (4.13) se obțin constantele de integrare care alcătuiesc în (4.14) două soluții finale:

$$\zeta(x) = \zeta_1 \cdot e^{\beta x} (\cos k_1 x - \frac{B}{k_1} \cdot \sin k_1 x) \quad (4.16)$$

și relația:

$$(k^2 + k_1^2) \cdot \sin k_1 l = 0$$

care are soluția generală: $k_1 l = \pi \cdot n$, $n = \text{nr. întreg}$

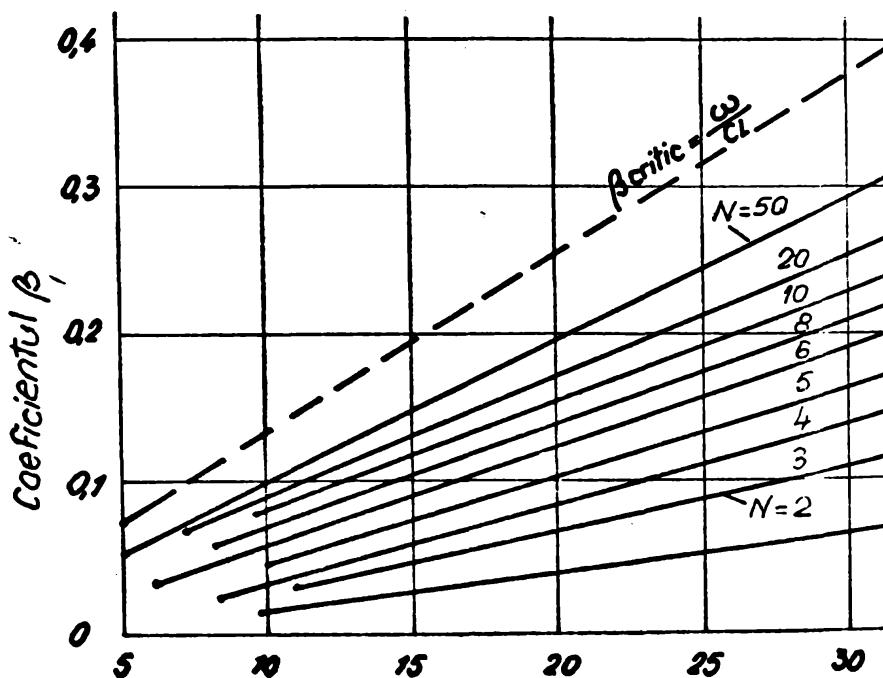


Fig.4.3.

Frecvența f [kHz]

Fig.4.3.

Atunci când undele acustice se reflectă la capătul liber al concentratorului sau din spatiul de lucru, în lungul lui se formează unde staționare caracterizate prin ventre și noduri de oscilație. Distanța între un nod și ventru vecin este de $\frac{\lambda_1}{2}$, în care joacă lungimea de undă în materiealul concentratorului cu secțiune variabilă. Pentru a funcționa în rezonanță, lungimea con-

centratorului trebuie să fie un număr întreg de $\frac{\lambda_1}{2}$ adică de semiundă (distanță între două ventre) $\lambda_1/2 \cdot k = n(\lambda_1/2)$.

Inducând în relație (4.10) $x = \frac{f}{c}$ se obține:

$$\beta_1 = \beta_1 \cdot e^{-\pi f l} ; e^{\pi f l} = \frac{\beta_1}{\beta_1}, \text{ iar prin logaritmare se obține:}$$

$$0 = \frac{1}{2l} \ln\left(\frac{\beta_1}{\beta_2}\right)$$

valearea coeficientului de reducere a secțiunii β_2 . Notând cu η raportul de reducere al diametrelor C.U. contru secțiuni circulare $N = \frac{D}{d}$; relația lui β devine:

$$\beta_2 = \frac{1}{N} \ln N \quad (4.17)$$

Din urmă: $k_1^2 = k^2 - g^2$; $k_1 = \frac{2\pi}{\lambda_1}$; inducând pe λ_1 din $\frac{f}{c} = n(\lambda_1/2)$ și din (4.17) se obține expresia finală pentru lungimea de rezonanță a C.U. experimentală:

$$f = \frac{1}{k} \sqrt{(\pi \cdot n)^2 + (\ln N)^2} \quad (4.18)$$

respectiv

$$f = n \cdot \frac{c_1}{2\pi} \sqrt{1 + \left(\frac{\ln N}{\pi}\right)^2} \quad (4.19)$$

Pentru C.U. exponential "n $\lambda_1/2$ (semiundă) se adoptă $n = 1$:

$$f = \frac{c_1}{2\pi} \sqrt{1 + \left(\frac{\ln N}{\pi}\right)^2} = \frac{1}{\pi} \sqrt{\pi^2 + (\ln N)^2} \quad (4.20)$$

Pentru $\frac{D_1}{D_2} = 1$ și $D_1 = D_2$, din $1/n = 0$ se obține lungimea sonorului a coloanelor cilindrice, utilizate ca piese de adaptare și fixare în sistemele oscilante ultrasonice:

$$\ell = \frac{C_L}{2\pi} = \frac{\sqrt{1}}{k}$$

respectiv pentru un multiplu de $\lambda/2$:

$$\ell = n \cdot \frac{C_L}{2\pi} = \frac{n \cdot \pi}{k} \quad (4.21)$$

Analiza expresiilor (4.18), (4.19) și (4.20) arată că la $n = \infty$ și la frecvență dată f , lungimea geometrică a concentratorului exponential este cu atât mai mare cu cît raportul diametrilor $N = D_1/D_2$ este mai mare. Pe de altă parte, dacă $N = \text{constant}$ și $n = \infty$ constant lungimea de rezonanță scade cu frecvență și crește cu viteza ultrasunetului în materialul C.U. Când frecvența variază, există o frecvență critică sub care undele acustice nu se mai transmit prin C.U.

Notând cu $\frac{\ell_1}{\ell_2}$ și $\frac{N}{D_2}$ amplitudinile oscilației (displaceșterilor) la intrarea și respectiv la ieșirea din concentrator, cu ajutorul relației (4.16) se poate deduce raportul de atracție (de amplificare) al amplitudinilor de oscilație al C.U. exponential:

$$N = \frac{\ell_2}{\ell_1} = \left| -\frac{D_1}{D_2} \right| = \frac{D_1}{D_2} = N \quad (4.22)$$

Acesta este egal cu raportul diametrilor de intrare și ieșire a concentratorului. În practică interesantă deformăția specifică ε , tensiunea mecanică care solicită materialul C.U. este prin acesta se transmite undele ultrasonice. Deformăția specifică are expresia:

$$\varepsilon = \frac{\ell}{2x} = - \frac{\ell_1 (D^2 + k_1^2)}{k_1} \cdot e^{k_1 x} \cdot \sin k_1 x \quad (4.23)$$

Tensiunea mecanică se calculează cu formula:

$$\sigma = E \varepsilon = - E \frac{\ell_1 (D^2 + k_1^2)}{k_1} \cdot e^{k_1 x} \cdot \sin k_1 x \quad (4.24)$$

Positia centralului deformației specifice ε , respectiv a tensiunilor mecanice maxime se deduce din condiția: $d\varepsilon/dx = 0$:

$$x_0 = \ell - \frac{1}{k_1} \cdot \arcs \operatorname{tg} \left(\frac{k_1}{2} \right) \quad (4.25)$$

În aceste secțiuni se va verifica ca valoarea lui σ_{max} să fie mai mică decât valorile admisibile ale esfertului unitar normal la obiectiv $\sigma_{ad} = R = 1$ pentru materialul din care este confectionat con-

concentratorul.

În sechetele constructive la care fixarea sistemului oscilator în carcasa blocului ultrasonic se face în nodul de oscilație al concentratorului, interesantă și poziția acestui nod. Coordonata poziției planului nodal x_0 se deduce din formula (4.16) pentru $\{x\} = 0$:

$$x_0 = \frac{1}{k_1} \arctg \cdot \operatorname{tg} \frac{k_1}{2} \quad (4.26)$$

Analizând expresiile (4.25) și (4.26) nu coincide. Se poate arăta că la C.U. exponențialele coordonatele x_0 și x_n sunt placeate simetric față de mijlocul concentratorului $x = \frac{L}{2}$, în ipoteza că masa obiectului de transfer este neglijabilă în raport cu a C.U.

În cazul cel mai general când lungimea C.U. este un număr întreg de jumătăți de lungimi de undă $L = n\lambda_1/2$ poziția nodurilor se determină ca relație:

$$x_0 = \frac{1}{k_1} \arctg \cdot \operatorname{tg} \left(\frac{k_1}{2} + n\pi \right) \quad (4.27)$$

Pentru $n = 0$ se obține primul nod, $n = 1$ al doilea etc.

Pînă acum s-a analizat ecuația diferențială a C.U. exponențial având ca variabile deplasarea de oscilație $\{x\}$ a particulelor de material ca fiind funcție numai de coordonata x . Dacă se consideră și timpul t pe lîngă coordonata x ; atunci soluțiile vor fi deduse similar:

$$\{x(t)\} = \{x\} \cdot e^{j\omega t} = \{x\} \cdot \sin \omega t$$

Expresiile pentru viteza $v(x,t)$ și acceleratia $a(x,t)$ se deduc prin derivări în raport cu timpul.

La proiectare se adoptă materialul concentratorului care trebuie să reziste la tensiunile mecanice apreciabile alternative care solicită la obiceaști C.U. în timpul exploatarii. În funcție de scop se vor alege materiale ca: titanul, duraluminul, otelul carbon de calitate, otelul carbon de oțel, otelul inoxidabil austenitic, nichelul etc. La alegerea materialului trebuie să precizeze valoarea nodului de electricitate P și viteza de propagare a undelor ultrasonice C_L , valori care intră direct în calculul dimensiunilor ale concentratorului. În calculele de proiectare mai sunt necesare: frecvența de rezonanță f , forma și dimensiunile ariei de introducere S_1 ; D_1 ; în funcție de forma și dimensiunile suprafeței radiante a transductorului sau piezei interne; forma și dimensiunile suprafeței de legire S_2 ; D_2 ; care depind de forma și dimensiunile obiectului de transfer (oțelui) și deci de forme cavității prelucra-

te în picăt. Cu dimensiunile secțiunii transversale de întărire și legin se pot determina raporturile de reducere a secțiunii C.U.:

$$\frac{S}{S_1} = \sqrt{\frac{R_1}{R_2}} = \frac{R_1}{R_2} \text{ pentru secțiuni circulare;}$$

$$\frac{S}{S_1} = \sqrt{\frac{R_1}{R_2}} = \sqrt{\frac{a_1 \cdot b_1}{a_2 \cdot b_2}},$$

pentru secțiuni dreptunghiajule cu dimensiunile a și b :

$$\frac{S}{S_1} = \sqrt{\frac{R_1}{R_2}} = \frac{a}{\sqrt{a^2 - b^2}}.$$

Pentru secțiuni inelare la C.U. tubulare de tip tropon. Dacă stabilirea neutralului de undă $\kappa = \omega/C_L$ și a (lungimea semimaioră) se determină lungimea de rezonanță \tilde{x}_0 , se stabilește coeficientul de reducere secțiunii C.U. exponential și înc final se precizează secțiunea variabilă respectiv diametrul variabil $R(x)$ al C.U.

A.4. Studiul concentratorelor ultrasonice de formă hiperbolică sau catenoidală

Denumirea concentratorului hiperbolic sau catenoidal previne de la faptul că generatoarea nu este deservită de o funcție cosinus hiperbolic denumită și catenoidală, fără aplicată la concentratori ultrasonice pentru prima dată de L.G. Kurbalev [135], [136]. Se combină cu curba linișterii de la echilibrul strămelor, fig.4.4.

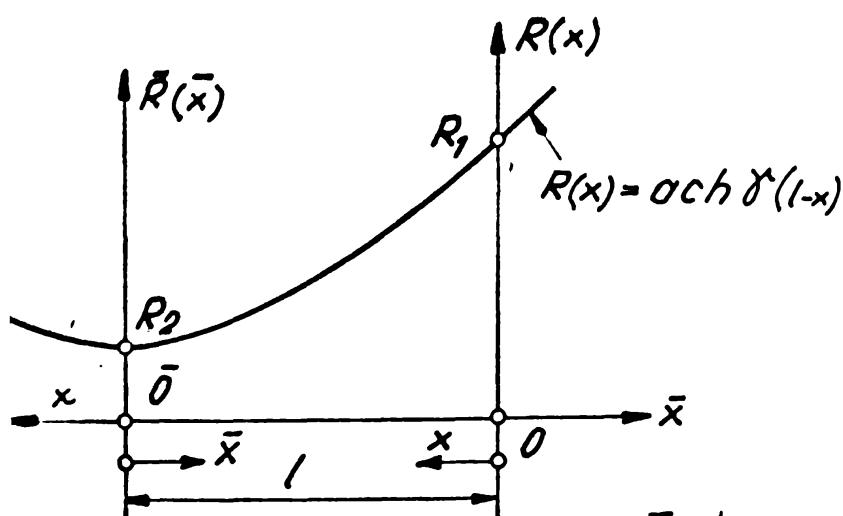


Fig. 4.4.

Fig. 4.4.

Unde: $\beta = \frac{1}{a} \operatorname{arctanh}\left(\frac{R_1}{R_2}\right),$

este coeficientul de reducere a secțiunii.

Pentru o reprezentare similară ca și la concentratorul exponential se mută originea sistemului de axe de coordonate (referat) la

Dacă sistemul de axe se ia la dimensiunea mică a concentratorului atunci ecuația generatoarei exprimate prin raza curată $R(\bar{x})$ este:

$$R(\bar{x}) = a \cdot \operatorname{ch}(\beta \bar{x}), \quad (4.28)$$

care din condițiile limită (inițiale) $R = 0$ și $\bar{x} = \frac{1}{a}$ se obține $R(0) = R_2$ și $R(1) = R_1$. adică:

$$R(\bar{x}) = R_2 \cdot \operatorname{ch}(\beta \bar{x}), \quad (4.29)$$

(4.30)

reză maximă R_1 , iar ecuația generatoarei concentreteorului devine:

$$r(x) = R_1 \cdot \sinh[\delta(\ell - x)] . \quad (4.31)$$

Aria secțiunii transversale considerată circulară $S(x) = \pi r^2(x)$, legea de variație a secțiunii transversale va fi (fig. 4.5):

$$S(x) = S_1 \cdot \sinh^2 \delta (\ell - x) \quad (4.32)$$

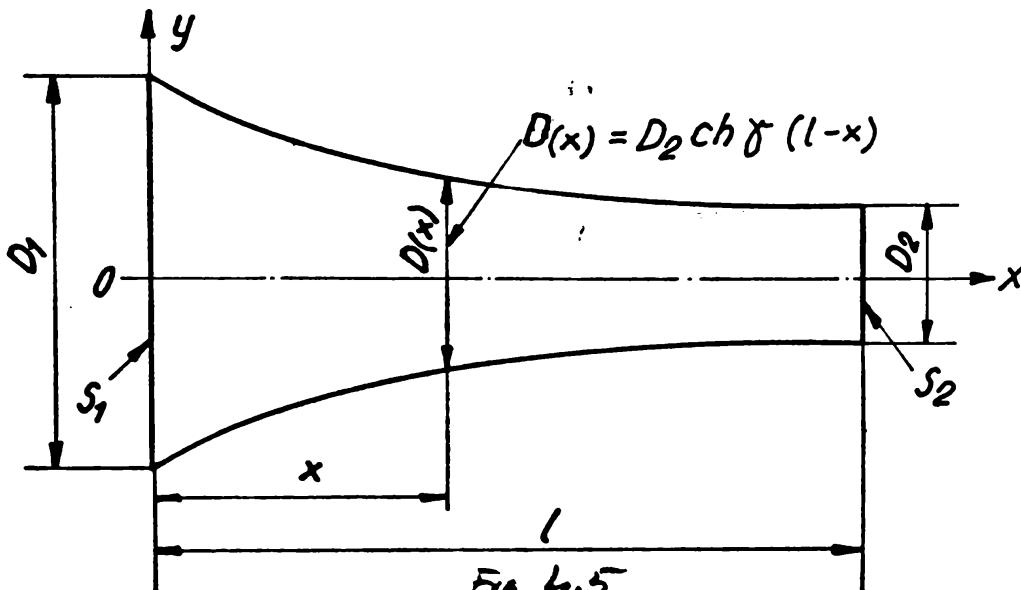


Fig. 4.5.

Calculăm: $\frac{d}{dx} \frac{\partial^2}{\partial x^2} = -2\delta \sinh \delta (\ell - x)$, care înlocuită în (4.8) se obține ecuația diferențială pentru oscilațiile concentratoarelor hiperbolice:

$$\frac{d^2 f(x)}{dx^2} - 2\delta \sinh \delta (\ell - x) \cdot \frac{df(x)}{dx} + \omega^2 f(x) = 0 \quad (4.33)$$

având soluția:

$$f(x) = \frac{k_1 \sinh \delta \ell}{\cosh \delta (\ell - x)} \left(\cos k_1 x - \frac{\delta}{k_1} \sinh \delta \ell \cdot \sin k_1 x \right) . \quad (4.34)$$

Ela se deduce similar, în același ipoteze simplificătoare ca și în concentratoarele exponențiale, încă netatările având același semnificații:

$$k = \frac{\omega}{C_L} = \frac{2\pi}{\lambda} ; \quad k_1 = \frac{\omega}{C_1} = \frac{2\pi}{\lambda_1} . \quad (4.35)$$

viteză de fază a undelor ultrasonice:

$$C_1 = \frac{C_L}{\sqrt{1 - \frac{\delta^2}{\omega^2} \cdot \frac{C_L^2}{C_1^2}}} \quad (4.36)$$

$$(k_1 \frac{\delta}{\omega}) \operatorname{tg}(k_1 \frac{\delta}{\omega}) = -\sqrt{\frac{\delta^2}{\omega^2} - 1} \cdot \operatorname{arctg} \frac{\delta}{\omega} \quad (4.37)$$

$$N = \frac{D_1}{D_2} = \frac{x_1}{x_2}$$

Ecuația transcendentală (4.37) se rezolvă pe cale grafică prin metode numerice. Din rezolvare se obține $(k_1 \ell)$ care se introduce în soluția generală (4.34). Această soluție trebuie totdeauna considerată la proiecțare și verificată împreună cu ecuația transcendentală (4.37).

Legătura între constante este:

$$x_1 = \sqrt{k^2 - \gamma^2} \quad (4.38)$$

iar:

$$\gamma = \frac{1}{\ell} \operatorname{arctanh} \frac{D_1}{D_2} = \frac{1}{\ell} \operatorname{erch}^{-1} \quad (4.39)$$

Inlocuind în soluția ecuației diferențiale (4.34) $x = 0$ și $x = \ell$ se obțin $\left\{ x_1 \right\}$ și $\left\{ x_2 \right\}$, cu care se determină raportul de mărire al amplitudinii $N = \frac{x_1}{x_2}$:

$$N = N \left[\cos k_1 \ell - \frac{1}{k_1 \ell} \operatorname{arctanh} \left(\pi \sqrt{1 - \frac{1}{N^2}} \right) \sin k_1 \ell \right] \quad (4.40)$$

L.G. Markulov [133] dă o formulă pentru N la concentratorii catenoidali dedusă din (4.37):

$$N = \frac{N}{\cos(k_1 \ell)} > N \quad (4.41)$$

Această relație se verifică în practică cu precizia de 10^{-4} . Se observă că la C.U. catenoidali raportul de mărire al amplitudinii de oscilație este mai mare decât la C.U. exponentiali în care $N = N_0 = \frac{D_1}{D_2}$. Această în special la valori mari ale lui N , când numitorul relației (4.41), $\cos k_1 \ell$ are valori mai nici măcar unitate.

Lungimea semimaioră de rezonanță se determină înlocuind relația (4.39) în (4.36), după transformări se obține:

$$\ell = \frac{1}{\gamma} \cdot \sqrt{(x_1 \ell)^2 + \operatorname{arctanh}^2 N} ; \quad (4.42)$$

valoarea $(k_1 \ell)$ fiind determinată în prealabil din ecuație transcendentală (4.37).

Deformări specifice și tensiuni mecanice se deduc din relațiile: $\sigma = \frac{1}{2} \int \frac{\partial u}{\partial x} dx$ și $T = E \sigma$, cu ajutorul soluției (4.34):

$$\begin{aligned} T(x) = & \frac{\pi \int_{-\ell}^{\ell} \delta \operatorname{ch} \gamma z \operatorname{sh} \gamma (\ell - z)}{\operatorname{ch}^2 \gamma (\ell - z)} \cdot \left(\cos k_1 x - \frac{1}{k_1} \cdot \operatorname{th} \gamma k_1 x \right) \sin k_1 x - \\ & - \frac{\pi \int_{-\ell}^{\ell} \gamma \operatorname{ch} \gamma z}{\operatorname{ch}^2 \gamma (\ell - z)} \cdot \left(k_1 \sin k_1 x + \gamma \operatorname{th} \gamma k_1 x \cos k_1 x \right) \end{aligned} \quad (4.43)$$

Coordonata tensiunii mecanice maxime σ_{\max} , se deduce din conditiile punctelor de extremitate:

$$\frac{d\sqrt{\sigma}}{dx} = 0 ; \quad \frac{d^2\sqrt{\sigma}}{dx^2} = 0$$

Positia nodului de oscilatie x_0 din solutia (4.34) se determina prin punctul $\dot{f}(x) = 0$:

$$x_0 = \frac{1}{k_1} \operatorname{arctg}(\frac{k_1}{k_2} \cdot \sin \varphi_0) \quad (4.44)$$

Cunoscand materialul C.U. catenoidal, E , C_1 , dimensiunile de intrare si ieșire D_1 și D_2 , frecventa de rezonanță f , se determină k_1 , $(k_1 \varphi_0)$ din ecuația transcendentală (4.37), k din (4.35); lungimea de rezonanță din (4.42) și coeficientul de reducere al secțiunii C.U. γ din (4.39). Determinarea diametrilor intermediari $R(x)$ pentru proiecțarea și executia C.U. catenoidal se deduce din (4.31):

$$D(x) = D_1 \operatorname{ch} \gamma (L-x), \text{ pentru } x \in [0, L] \quad (4.45)$$

4.5. Studiul concentratorelor ultrasonice de formă conică

Generatorul concentratorului conic este o dreptă (fig.4.6)

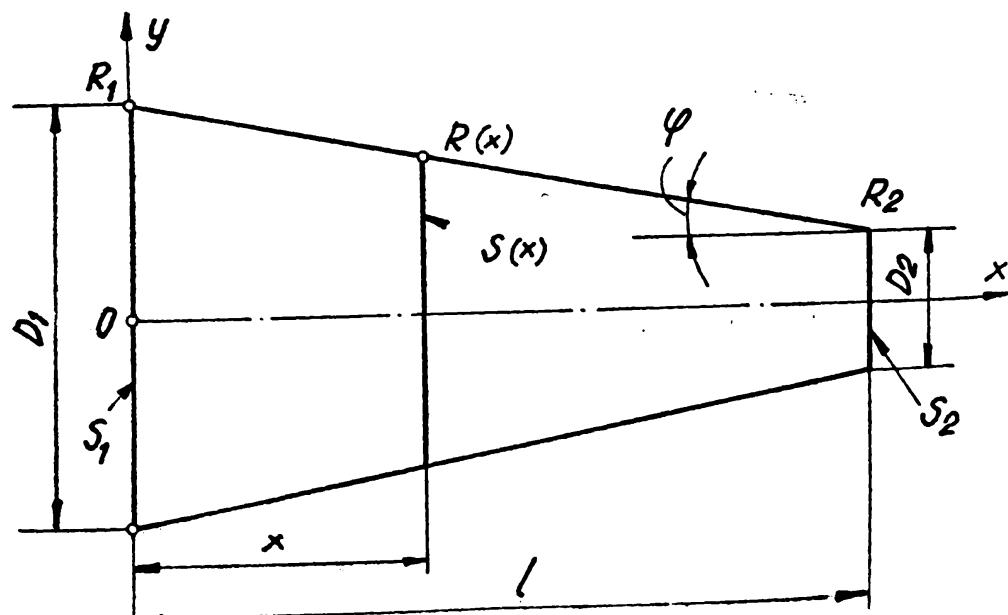


Fig.4.6.

care are ecuația:

$$R(x) = R_1 - x \operatorname{tg} \varphi = R_1 - \frac{D_1 - D_2}{S_1} x \quad (4.46)$$

considerind secțiunea transversală circulară $S(x) = \pi R^2(x)$, legată

-73-

de variație a secțiunii: $S(x) = S_1 \left(1 - \frac{D_1 - D_2}{D_1} x\right)^2$, notând cu

$\lambda = \frac{D_1 - D_2}{D_1^2}$ coeeficientul de reducere al secțiunii, se obține:

$$S(x) = S_1 (1 - \lambda x)^2 \quad (4.47)$$

alegând $\frac{1}{2} \frac{dS}{dx} = - \frac{2\lambda}{1-\lambda x}$ în ecuațiile (4.8) rezultă ecuația diferențială de ordinul doi pentru C.U. de formă conică:

$$\frac{d^2 f(x)}{dx^2} - \frac{2\lambda}{1-\lambda x} \cdot \frac{df(x)}{dx} + x^2 f(x) = 0, \quad (4.48)$$

având soluție:

$$f(x) = f_1 \cdot \frac{1}{1-\lambda x} (\cos kx - \frac{\lambda}{k} \sin kx) \quad (4.49)$$

impresant cu condiția de rezonanță:

$$\operatorname{tg}(kx) = \frac{(kx)}{1 - \frac{k^2}{(1-\lambda)^2}} \quad (4.50)$$

unde $k = \omega / C_L = 2\pi / \lambda$ este numărul de undă.

Soluția (4.49) a ecuației diferențiale a C.U. de formă conică va da rezultate corecte numai atunci cînd și ecuația transcendentală (4.50) este satisfăcută în același timp. Aceasta înseamnă că la fiecare raport de diametre $N = \frac{D_1}{D_2}$ se adoptă o anumită valoare pentru (kx) .

Soluția (4.50) se poate pune și sub forma:

$$\frac{N}{(1-\lambda)^2} = \frac{(kx)}{(kx)^2 \cdot \operatorname{tg}(kx)} \quad (4.51)$$

pe baza egalității a două funcții se poate continua sistematic:

$$\begin{cases} N = \frac{x}{(1-\lambda)^2} \\ x = \frac{(kx)}{(kx)^2 \cdot \operatorname{tg}(kx)} \end{cases} \quad (4.52)$$

care se poate resolve prin metoda grafică sau numerică. Se determină soluția (kx) pentru care cele două ecuații ale sistemului au valori egale, ca să satisfacă și ecuația transcendentală (4.52) respectiv (4.51).

Soluția găsită corectă și la determinarea lungimii de rezonanță a C.U.

$$f = \frac{(kx)}{k} \quad (4.53)$$

Raportul de mărire a amplitudinii se deduce din soluția (4.49) pt.

$$\{_0 = \{_1 + \{_2$$

$$N = \frac{\{_2}{\{_1} = \frac{1 - N}{k^2} \cdot \cos(kx) + \frac{1 - N}{(k^2)} \cdot \sin(kx) \quad (4.54)$$

Deformatia specifica $\varepsilon = d\{/dx$ si tensiunea mecanica $T = E\varepsilon$, se deduce din relatie (4.49):

$$T(x) = \frac{E\{_1}{(1-\alpha x)^2} \left[\alpha^2 \cos kx + (\alpha kx - k - \frac{\alpha^2}{k}) \cdot \sin kx \right] \quad (4.55)$$

Pozitia vîrfului tensiunii mecanice x_m se deduce din ecuația $dT(x)/dx = 0$:

$$(2\alpha^3 x_m) + 2\alpha k^2 x_m - \alpha^2 k^2 x_m^2 - k^2 \cdot \cos kx_m + (\alpha^3 kx_m^2 - \alpha k - \frac{2\alpha^3}{k}) \cdot \sin kx_m = 0$$

$$\cdot \sin kx_m = 0 \quad (4.56)$$

Pozitia planului nodal x_n al C.U. conic, pentru fixarea în nodul de oscilație al sistemului oscilator se deduce din (4.49) pentru $\{_n(x) = 0$:

$$x_0 = \frac{1}{k} \arctg \frac{k}{\alpha} \quad (4.57)$$

Nodul deplasării și al vitezei de oscilație nu coincide cu mijlocul lungimii C.U. ca în cazul barelor cilindrice, el este plasat mai aproape de capătul mare.

Cu toate că în C.U. conic viteza de fază a undelor longitudinale este aceeași ca și în bare cu secțiune constantă, ea cum are și solutiile (4.49) și (4.50), $\omega_L = \omega/k$, lungimea de rezonanță pentru frecvența fundamentală nu este egală cu $\lambda/2$ iar armonicele superioare nu mai sunt sinusoidale.

In cazul limită pentru un C.U. conic cu vîrf ascuțit

$\frac{D_1}{D_2} \ll \infty$, $D_2 = 0$, din ecuația transcendentală (4.50) se obține:

$$\operatorname{tg}(kx)_{\infty} = (kx)_{\infty}$$

care are solutiile $(kx)_{\infty} = 4,493; 7,775; 10,90$; etc. Dacă $N = 1$, $D_1 = D_2$, pentru bare cilindrice cu secțiune constantă, se obține $\operatorname{tg}(kx) = 0$ cu solutiile $(kx) = n\pi$.

4.6. Studiul concentratoarelor ultracentice în trepte

4.6.1. Studiul vibratiei longitudinale a unei bare de secțiune constantă

Pentru secțiune constantă $S = ct$, ecuația (4.8) devine:

$$\frac{\partial^2 \{u}{\partial x^2} + k^2 \{u = 0 \quad (4.58)$$

care are soluția pentru amplitudinea deplasării:

$$\{u = A \cdot \sin kx + B \cdot \cos kx \quad (4.59)$$

și a forței F_u :

$$F_u = E \cdot S \cdot \frac{\partial \{u}{\partial x} = E \cdot S \cdot k \cdot (A \cdot \cos kx - B \cdot \sin kx) \quad (4.60)$$

În caz general se consideră că la intrare, pentru $x = 0$, amplitudinea deplasării este $\{u_0$ iar amplitudinea forței F_0 . Din aceste condiții initiale se determină constantele A și B:

$$\left\{ \begin{array}{l} \{u_{xx}|_{x=0} = \{u_0 \text{ și } F_{ux}|_{x=0} = F_0 \end{array} \right. \quad B = \{u_0; A = \frac{F_0}{kES}$$

Amplitudinile deplasării și forței pentru o coordonată curentă x vor fi:

$$\left\{ \begin{array}{l} \{u_{xx} = \frac{F_0}{kES} \cdot \sin kx + \{u_0 \cdot \cos kx \end{array} \right. \quad (4.61)$$

$$\left\{ \begin{array}{l} F_{ux} = F_0 \cdot \cos kx - \{u_0 kES \cdot \sin kx \end{array} \right. \quad (4.62)$$

$$\left\{ \begin{array}{l} u_g = \frac{F_0}{kES} \cdot \sin kx + \{u_0 \cdot \cos kx \end{array} \right. \quad (4.63)$$

$$\left\{ \begin{array}{l} F_{ng} = F_0 \cdot \cos kx - \{u_0 kES \cdot \sin kx \end{array} \right. \quad (4.64)$$

Ecuațiile deformației specifice și tensiunii mecanice vor fi:

$$\left\{ \begin{array}{l} \epsilon_{ux} = \frac{F_{ux}}{ES} = \frac{F_0}{ES} \cdot \cos kx - \{u_0 k \cdot \sin kx \end{array} \right. \quad (4.65)$$

$$\left\{ \begin{array}{l} \tau_{ux} = \frac{F_{ng}}{S} = \frac{F_0}{S} \cdot \cos kx - \{u_0 E_k \cdot \sin kx \end{array} \right. \quad (4.66)$$

Aceste relații vor servi la calculul concentratoarelor în trepte

4.6.2. Studiul concentratoarelor în trepte (ecuațiile generale)

Considerând acordul ideal cu transductorul la intrare și lipsea sarcinii la ieșire, concentratorul vibrează ca și cum ar avea capetele libere.

Dacă concentratorul este format din tronsoane cu secțiuni diferite, atunci valurile amplitudinilor deplasării și forței de la sfârșitul unui tronson, $\{u_g$ și F_{ng} vor fi în același timp și valori initiale pentru tronsonul următor. Aceasta se impune din legea continuității amplitudinii deplasării $\{u_n$ și amplitudinii forței F_n în

secțiunea de trecere între tronsonane (la măslul de secțiune) la transmiterea undelor ultrasunice longitudinale prin concentrator. Legea continuității permite scrierea ecuațiilor pentru $\{x_n\}$ și T_n succesiiv pentru toate tronsonanele concentratorului, iar din condițiile limită corespunzătoare se pot determina fie pulsurile proprii ω din $\omega = \omega/C_L = 2\pi/\lambda$ fie lungimile de rezonanță corespunzătoare.

Așind în vedere cele de mai sus, concentratorul poate fi considerat ca capetele libere în timpul vibrării. Deci din condițiile initiale: $\{x_0\} = \{x_1\}$ și $T_0 = 0$.

Se preocupează același material pentru cele două tronsonane $R = R_1 = R_2$, din fig. 4.7.

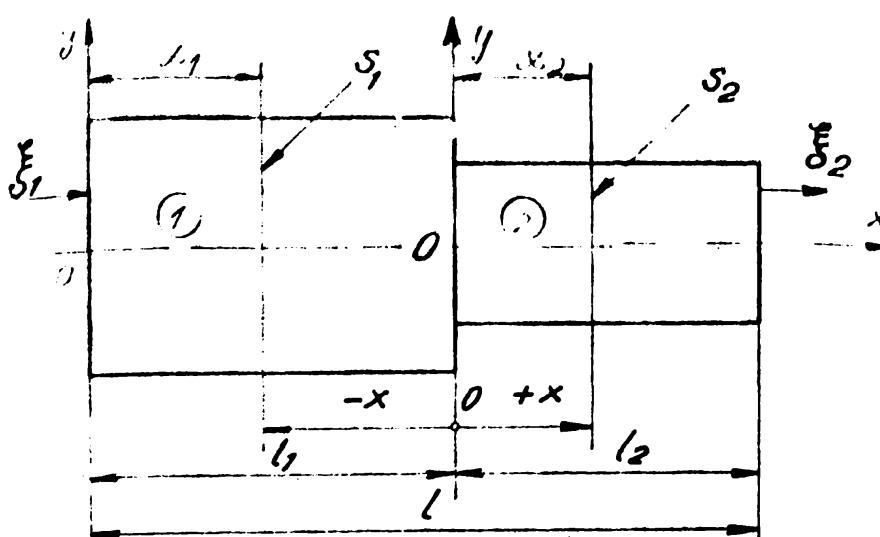


Fig. 4.7.

Ecuațiile (4.61) și (4.62) devin pentru primul tronson (1) :

$$\begin{cases} \{x_{11} = \{x_1\} \cdot \cos k_1 x_1 \\ T_{11} = - \{x_1\} \cdot k_1 \cdot S_1 \cdot \sin k_1 x_1 \end{cases} \quad (4.67)$$

Pentru $x_1 = l_1$ relațiile (4.63) și (4.64) respectiv cele anterioare devin:

$$\begin{cases} \{x_{11} = \{x_1\} \cdot \cos k_1 l_1 \\ T_{11} = - \{x_1\} \cdot k_1 \cdot S_1 \cdot \sin k_1 l_1 \end{cases} \quad (4.68)$$

Valeurile de ieșire pentru tronsonul (1) vor fi și valori initiale de intrare, pentru tronsonul (2). Înlocuind deci pentru tronsonul (2) în formulele (4.61) și (4.62)

$$\begin{cases} \{x_0 = \{x_1\} = \{x_1\} \cdot \cos k_1 l_1 \\ T_0 = T_{11} = - \{x_1\} \cdot k_1 \cdot S_1 \cdot \sin k_1 l_1 \end{cases} \quad (4.69)$$

se obțin relațiile:

$$\begin{cases} u_{x_2} = -\zeta_1 (\sin k_1 l_1) \left[\frac{s_1}{s_2} \sin k_2 x_2 - \operatorname{ctgk}_1 \cdot \cos k_2 x_2 \right] \end{cases} \quad (4.70)$$

$$F_{ux_2} = -\zeta_1 k s_2 (\sin k_1 l_1) \left[\frac{s_1}{s_2} \cos k_2 x_2 + \operatorname{ctgk}_1 \sin k_2 x_2 \right] \quad (4.71)$$

Deformația specifică are expresiile:

$$\varepsilon_{ux_1} = -\zeta_1 k \sin k_1 x_1 \quad (4.72)$$

$$\varepsilon_{ux_2} = -\zeta_1 k (\sin k_1 l_1) \left[\frac{s_1}{s_2} \cos k_2 x_2 + \operatorname{ctgk}_1 \sin k_2 x_2 \right] \quad (4.73)$$

Considerind sistemul de referință cartezian cu originea O(0,0) la intrarea concentratorului, $x_1 = x$ și $x_2 = x - l_1$, relațiile de mai sus devin:

Amplitudinea deplasării:

$$\begin{cases} u_x = \zeta_1 \cos k x & \text{pt. } x \in [0, l_1] \end{cases} \quad (4.73)$$

$$\begin{cases} u_x = -\zeta_1 (\sin k_1 l_1) \left[\frac{s_1}{s_2} \sin k(x-l_1) - \operatorname{ctgk}_1 \cos k(x-l_1) \right] & \text{pt. } x \in [l_1, l] \end{cases} \quad (4.74)$$

Amplitudinea deformării specifice:

$$\varepsilon_{ux} = -\zeta_1 k \sin k x \quad \text{pt. } x \in [0, l_1] \quad (4.74)$$

$$\varepsilon_{ux} = -\zeta_1 k (\sin k_1 l_1) \left[\frac{s_1}{s_2} \cos k(x-l_1) + \operatorname{ctgk}_1 \sin k(x-l_1) \right] \quad (4.75)$$

pt. $x \in [l_1, l]$

Amplitudinea forței:

$$F_{ux} = -\zeta_1 k s_2 (\sin k_1 l_1) \sin k x \quad \text{pt. } x \in [0, l_1] \quad (4.76)$$

$$F_{ux} = -\zeta_1 k s_2 (\sin k_1 l_1) \left[\frac{s_1}{s_2} \cos k(x-l_1) + \operatorname{ctgk}_1 \sin k(x-l_1) \right] \quad (4.77)$$

Amplitudinea tensiunii mecanice: $T_{ux} = F_{ux}/\zeta$

Dacă se consideră sistemul de axe de coordonate cartezian cu originea plasată la secțiunea de trecere dintre trunchiuri, (fig. 4.7) se face o translație a sistemului de coordinate, iar în formulele anterioare se va înlocui: $x \rightarrow x + l_1$ și $x - l_1 \rightarrow x$; respectiv $x_1 \rightarrow x + l_1$ și $x_2 = x$. Față de nouă sistem de coordinate formulele devin:

Pentru amplitudinea deplasării:

$$\begin{cases} u_x = \zeta_1 \cos k(x+l_1) = \zeta_1 (\sin k_1 l_1) \left[-\sin k x + \operatorname{ctgk}_1 \cos k x \right] & \text{pt. } x \in [-l_1, 0] \end{cases} \quad (4.76)$$

$$\begin{cases} u_x = -\zeta_1 (\sin k_1 l_1) \left[\frac{s_1}{s_2} \sin k x - \operatorname{ctgk}_1 \cos k x \right] & \text{pt. } x \in [0, l_2] \end{cases} \quad (4.79)$$

Pentru amplitudinea deformării specifice:

$$E_{xx} = \int_1 k \sin(k(x + l_1)) = - \int_1 k(\sin kl_1)[\cos kx + \operatorname{tg} kl_1 \sin kx] \text{ pentru } x \in [-l_1, 0] \quad (4.80)$$

$$E_{xx} = - \int_1 k(\sin kl_1) \left[\frac{s_1}{s_2} \cos kx + \operatorname{tg} kl_1 \sin kx \right] \text{ pentru } x \in [0, l_2] \quad (4.81)$$

Alegerea originii sistemului de axe în secțiunea de trecere dintre transoane are avantaje pentru studiul concentratoarelor cilindrice în trepte, în special cind se analizează influența diferitelor raze de returnajire sau în general a porțiunilor de trecere liniă între transoane, asupra raportului de amplificare a amplitudinii deplasării și a deformării specifice respectiv a tensiunii mecanice.

1.) Raportul de amplificare a amplitudinii deplasării

Acest raport are forma $N = \int_2 / \int_1$, în care \int_2 este amplitudinea deplasării la ieșire iar \int_1 la intrarea concentratorului în trepte.

Inlocuind $x = l_2$ în relația (4.79), $\int_1 l_2 = \int_2$ se obține:

$$N = \left| - \frac{s_1}{s_2} \sin kl_1 \cdot \sin kl_2 + \cos kl_1 \cdot \cos kl_2 \right| \quad (4.82)$$

Dacă cele două transoane au lungimi egale și $l_1 = l_2 = \frac{\lambda}{4}$, $k = \frac{2\pi}{\lambda}$, se obține valoarea maximă a raportului de amplificare a deplasării $N_{\max} = \frac{1}{s_2}$.

Dacă concentratorul în trepte este cilindric, col și frecvență utilizat, $s_1 = \pi D_1^2/4$; $s_2 = \pi D_2^2/4$; $N = D_1/D_2$; $N_{\max} = \left(\frac{D_1}{D_2}\right)^2 = N^2$

2.) Determinarea lungimii de rezonanță

Expresiile amplitudinii forței la concentratoarele în trepte având originea axelor în secțiunea de trecere se obțin pentru $x_1 = x + l_1$ și pentru $x_2 = x$:

$$F_{xx} = - \int_1 k \sin l_1 \sin(x + l_1) \text{ pentru } x \in [-l_1, 0] \quad (4.83)$$

$$F_{xx} = - \int_1 k \sin l_1 \left(\frac{s_1}{s_2} \sin kl_1 \cos kx + \cos kl_1 \sin kx \right) \text{ pentru } x \in [0, l_2] \quad (4.84)$$

La oscilarea concentratorului în regim de rezonanță, el se comportă ca și cum ar fi cu capetele libere, deci forțele la capete sunt valoare nulă: $F_{xl_1} = 0$; $F_{xl_2} = 0$. Din ecuația (4.84) se obține:

$$\frac{s_1}{s_2} \sin kl_1 \cos kl_2 + \cos kl_1 \sin kl_2 = 0,$$

care dă condiția de rezonanță:

$$\frac{s_1}{s_2} \operatorname{tg} k l_1 + \operatorname{tg} k l_2 = 0 \quad (4.85)$$

Dacă se adoptă valori pentru l_1 se determină l_2 pentru ca condiția de rezonanță să fie respectată $l_1 + l_2 = \lambda/2$:

$$l_2 = \frac{\lambda}{2} \operatorname{arctg} \left[-\frac{s_1}{s_2} \operatorname{tg}(k l_1) \right] \quad (4.86)$$

Dacă se știe frecvența de rezonanță și sau pulsăția $\omega = 2\pi f$ și secțiunile transversale ale celor două troncane s_1 și s_2 , alegind valori pentru l_1 se obține lungimea corespunzătoare a lui l_2 cu formula de mai sus pentru ca concentratorul să oscileze la rezonanță în $\lambda/2$.

Scriind condiția de rezonanță:

$$\frac{\operatorname{cos} k l_1}{\operatorname{cos} k l_2} = -\frac{s_1}{s_2} \frac{\operatorname{sin} k l_1}{\operatorname{sin} k l_2}$$

care înlocuită în N din (4.82), se obține raportul sau coeficien-tul de amplificare (mărire) a amplitudinii deplasării în condiții de rezonanță:

$$N = -\frac{\operatorname{cos} k l_1}{\operatorname{cos} k l_2} = -\frac{s_1}{s_2} \frac{\operatorname{sin} k l_1}{\operatorname{sin} k l_2} \quad (4.87)$$

Pentru concentrator cilindric în trepte $s_1/s_2 = (D_1/D_2)^2 = N^2$ expresiile amplitudinii deplasării se pot scrie:

$$\begin{cases} \text{pentru } x \in [-l_1, 0] \\ mx = \int_1 \operatorname{cos} k(x+l_1) = \int_1 (\operatorname{sin} k l_1) [-\operatorname{sin} kx + \operatorname{ctg} k l_1 \cdot \operatorname{cos} kx] \end{cases}, \quad (4.88)$$

$$\begin{cases} \text{pentru } x \in [0, l_2] \\ mx = \int_1 (-N^2)(\operatorname{sin} k l_1) [\operatorname{sin} kx + \operatorname{ctg} k l_2 \cdot \operatorname{cos} kx] \end{cases} \quad (4.89)$$

Aceste relații se aplică în condițiile cind concentratorul oscilează pe frecvența proprie de vibrație, respectiv la rezonanță:

$$l_1 + l_2 = \frac{\lambda}{2}.$$

3.) Determinarea poziției nodului de oscilație sau a planului nodal.

Pentru tronconul ①, $x \in [-l_1, 0]$, în relația (4.88) se pune condiția $\int mx = 0$, iar pentru tronconul ②, $x \in [0, l_2]$, în relația (4.89) se anulează amplitudinea oscilației $\int mx = 0$. Notând cu x_0 poziția nodului de oscilație se deduce că:

$$x_0 = \frac{1}{k} \operatorname{arctg} [\operatorname{ctg}(k l_1)] \text{ pt. } x \in [-l_1, 0] \quad (4.90)$$

$$x_0 = \frac{1}{k} \operatorname{arctg} [-\operatorname{ctg}(k l_2)] \text{ pt. } x \in [0, l_2] \quad (4.91)$$

Dacă $\ell_1 = \frac{\lambda}{4}$ și $\ell_2 = \frac{\lambda}{4}$ atunci $x_0 = 0$ adică nodul de oscilație se găsește în zona de trecere la saltul de secțiune între cele două tronsoane.

4.) Deformare specifică și tensiuni mecanice în concentratoarele în trepte

Din (4.80) și (4.81) se obține:

$$\sigma_{ax} = -\{_{1}ik(\sin k\ell_1)[\cos kx + \operatorname{ctgk}\ell_1 \sin kx]\} \quad (4.92)$$

pentru $x \in [-\ell_1, 0]$

$$\sigma_{ax} = -\{_{1}ik(\sin k\ell_1)[\frac{1}{2}\cos kx + \operatorname{ctgk}\ell_1 \sin kx]\} \quad (4.93)$$

pentru $x \in [0, \ell_2]$

Dacă se ține cont și de condiția de rezonanță, prin derivarea ecuațiilor (4.88) și (4.89) se obțin deformațiile specifice iar prin înmulțirea cu ϵ , se obțin tensiunile mecanice (amplitudinile) lor:

$$\epsilon_{ax} = -\{_{1}ik(\sin k\ell_1)[\cos kx + \operatorname{ctgk}\ell_1 \sin kx]\} \quad (4.94)$$

pentru $x \in [-\ell_1, 0]$

$$\epsilon_{ax} = -\{_{1}kh^2(\sin k\ell_1)[\cos kx - \operatorname{ctgk}\ell_2 \sin kx]\} \quad (4.95)$$

pentru $x \in [0, \ell_2]$

și respectiv:

$$\sigma_{ax} = \epsilon \epsilon_{ax}$$

5.) Determinarea poziției vîntrului amplitudinilor deformații specifice, respectiv a tensiunilor mecanice.

Prin derivarea ecuațiilor (4.94) și (4.95) și anularea lor se obține poziția deformațiilor specifice maxime, respectiv a tensiunilor mecanice maxime notată cu x_m :

$$x_m = \frac{1}{k} \operatorname{arctg} [\operatorname{ctg}(k\ell_1)] \text{ pentru } x \in [-\ell_1, 0] \quad (4.96)$$

$$x_m = \frac{1}{k} \operatorname{arctg} [-\operatorname{ctg}(k\ell_2)] \text{ pentru } x \in [0, \ell_2] \quad (4.97)$$

Se observă $x_m = x_0$, iar pentru $\ell_1 = \ell_2 = \lambda/4$, $x_m = x_0 = 0$. În figura 4.8. este redată organigrama pentru calculul concentratoarelor ultrasonice pentru care s-a elaborat un program "CONCEN" în limbaj BASIC.

PROGRAMELE PENTRU CALCULE CONCENTRAȚIILE

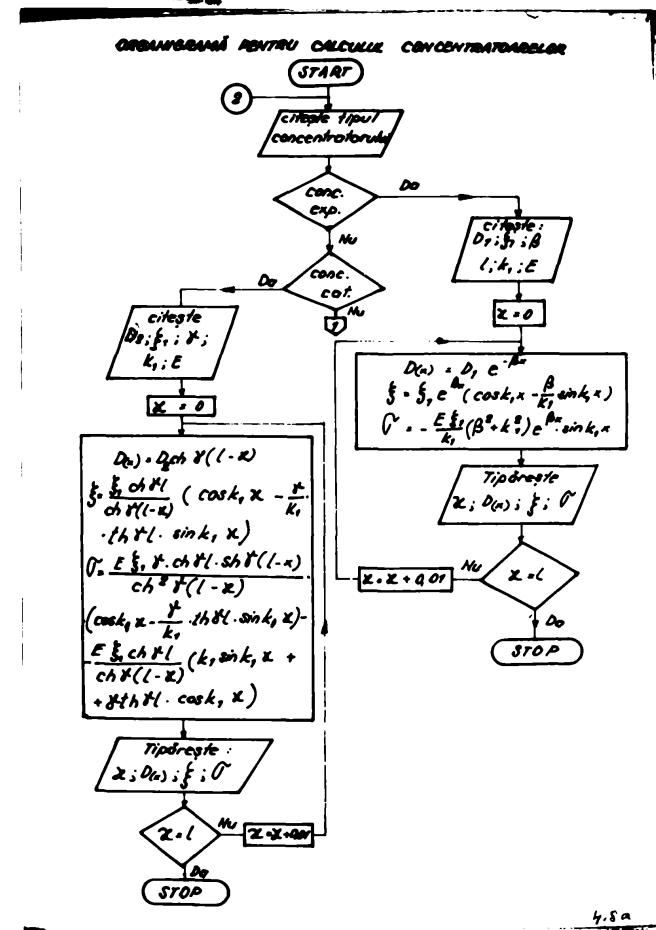
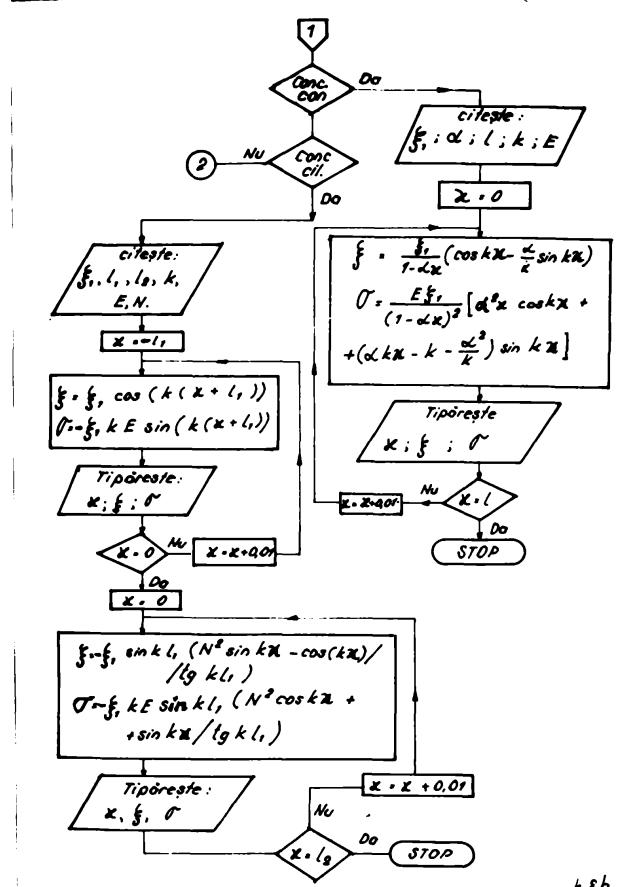


Fig. 4.8



CAPITOLUL 5

5. CONCETARI PRIVIND REALIZAREA CONCENTRATORILOR ULTRASOONICE

Relațiile teoretice deduse în cap. 4 sunt la baza calculului proiectării și realizării concentratoarelor ultrasonice care s-au utilizat la prelucrarea dimensională prin eroziune ultrasonică.

Formele principale luate în studiu sunt concentratoarele exponentiale, hiperbolice, conice și cilindrice în trepte. Pentru frecvența de $f = 22$ kHz s-a realizat concentratori atât din oțel C1C 45 astă și din duraluminium D 16, având următoarele date de proiectare: diametrele de intrare $D_1 = 50$ mm și diametrele de ieșire $D_2 = 10$ mm; viteza undelor ultrasonice longitudinale $c_L = 5100$ m/s pentru oțel și $c_L = 3100$ m/s pentru duraluminium, modulul de elasticitate longitudinal $E = 2,1 \cdot 10^{11}$ N/m² pentru oțel și respectiv $E = 0,72 \cdot 10^{11}$ N/m² pentru duraluminium.

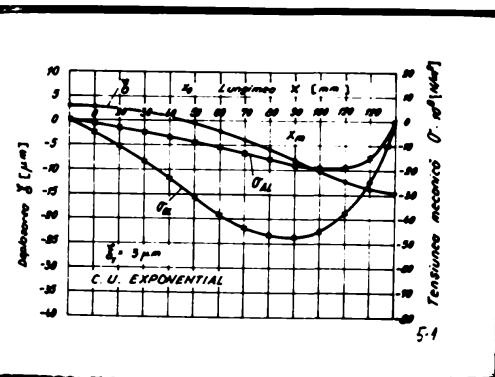
5.1. Concentratoare ultrasonice exponentiale

Constantele de calcul care intră în relațiile de dimensionare sunt redate în tabelul 5.1 iar diametrele $D(x)$ în tabelul 5.2.

Constante de calcul/exponențial

Tabelul 5.1.

Mărimea S SIMBOL	Unitatea de măsură	Valoare	
		CL	AL
c_L	m/s	5100	5100
f	kHz	22	22
k	m^{-1}	26,6853	26,7887
k_1	m^{-1}	23,7478	23,8422
s	m^{-1}	12,1717	12,2143
ξ	m	0,1322	0,1318
E	N/m ²	$2,1 \cdot 10^{11}$	$0,72 \cdot 10^{11}$



Variatia amplitudinii deplasării $|y|(x)$ determinată de relația (4.16) și amplitudinea tensiunii mecanice $K(x)$ calculată cu formula (4.24) pentru diferite valori ale deplasării oscilației la intrare ξ_1 se prezintă în tab. 5.3.

Pentru unele valori ale amplitudinii de intrare $\xi_1 = 3 \mu\text{m}$ s-au traseat Fig. 5.1

-83-

sat și graficele de variație ale lui $\sqrt{f} = f(x)$ pentru concentratoarele din oțel și duraluminiu, iar pentru amplitudinea de oscilație $f = g(x)$ deoarece pentru oțel, cele pentru duraluminiu având valori appropriate (fig.5.1)

Variatia diametrelor concentratoarelor exponentiale Tabelul 5.2.

x mm	D(x)	
	OL	Al
0	50,000	50,000
10	44,2699	44,2510
20	39,1965	39,1651
30	34,7045	34,6601
40	30,7274	30,6750
50	27,2060	27,1481
60	24,0881	24,0266
70	21,3276	21,2641
80	18,8834	18,8192
90	16,7194	16,6554
100	14,8033	14,7404
110	13,1068	13,0455
120	11,6048	11,5456
130	10,2748	10,2181

C.U. exponential $\sqrt{f} = f(x); \sqrt{f}_1 = 3 \mu\text{m}$. Tabelul 5.3.

x mm	$\sqrt{f}_1 = 3 \mu\text{m}$			
	OL	$\sqrt{f} \cdot 10^6 \text{ N/m}^2$	Al	$\sqrt{f} \cdot 10^6 \text{ N/m}^2$
0	3	0	3	0
10	2,88	- 5,02	2,92	- 1,22
20	1,82	- 17,79	2,15	- 4,46
30	2,50	- 11,02	2,64	- 2,71
40	0,80	- 25,00	1,39	- 6,44
50	- 0,55	- 32,19	0,33	- 8,60
60	- 2,25	- 38,79	- 0,99	- 10,87
70	- 4,23	- 44,10	- 2,66	- 15,15
80	- 6,42	- 47,33	- 4,64	- 15,32
90	- 8,69	- 47,67	- 6,90	- 17,21
100	- 10,90	- 44,27	- 9,40	- 18,65
110	- 12,34	- 36,39	- 12,06	- 19,43
120	- 14,28	- 23,42	- 14,76	- 19,32
130	- 14,98	- 4,99	- 14,87	- 18,06

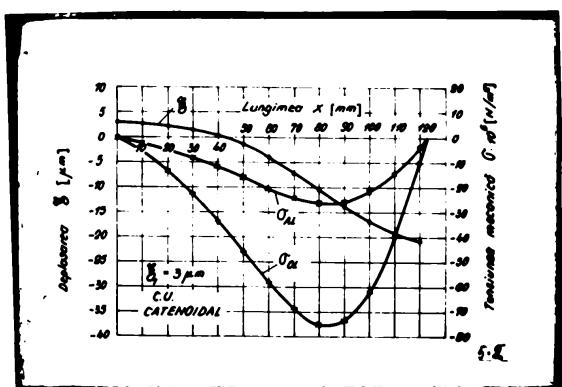
5.2. Concentratoare ultrasonice hiperbolice sau catenoidale

Constantele de calcul care intră în relațiile de calcul a amplitudinii de oscilație (4.34) și amplitudinii tensiunii mecanice (4.43) sunt date în tab. 5.4. pentru concentratoare hiperbolice.

Constante de calcul pentru C.U. catenoidal

Tabelul 5.4.

Nărimea SIMBOL	Unitatea de măsură	Valeare	
		OL	Al
c_L	m/s	5180	5100
f	MHz	22	22
k	m^{-1}	25,6853	26,7887
k_1	m^{-1}	18,8034	18,8286
λ	m	18,9768	19,0557
β	m	0,1208	0,2303
E	N/m^2	$2 \cdot 10^{11}$	$0,72 \cdot 10^{11}$
$(k_1 f)$	-	2,38	2,38



Variatia amplitudinii deplasării și tensiunii mecanice în lungul concentratorului, în fig. 5.2.

Ecuatie transcendentă (4.37) se pune sub forma de sistem și se rezolvă prin metoda grafică (sau numerică):

Fig. 5.2.

$$\left\{ \begin{array}{l} y = (k_1 f) \\ y = \frac{\sigma_0 \operatorname{ctgh}}{t_0 (k_1 f)} \sqrt{f^2 - 1} \end{array} \right. \quad (5.1)$$

$$(5.2)$$

Reprezentind cele două curbe, pentru valori arbitrară date variabilei $(k_1 f)$ (fig. 5.3), se obține soluția comună: $(k_1 f) = 2,38$.

Dimensiunile constructive ale concentratorului de formă catenoidală și formă exponențială din otel, sunt redate în fig. 5.4.

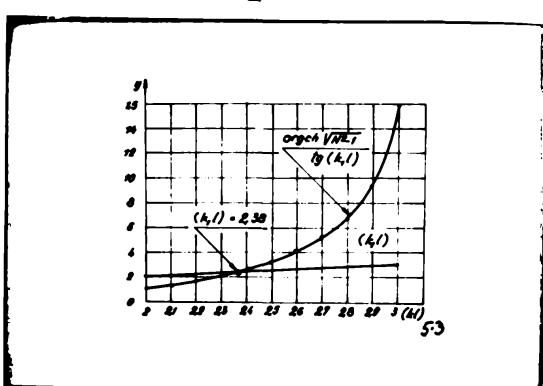


Fig. 5.3.

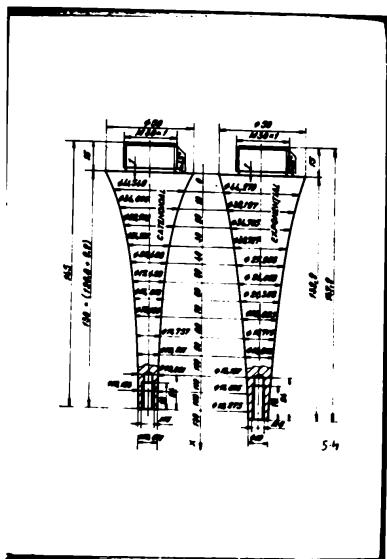


Fig. 5.4.

5.3. Concentratoare ultrasonice de formă conică simplă și cu flanșă în nodul de oscilație (deplasare)

Constantele de calcul pentru concentratoare conice din otel și cureauziniu sunt date în tab. 5.5.

Întrucât unele variante de concentratoare conice simple și cu flanșă confectionate din otel, se dau și grafic variările funcțiilor ξ și Γ în lungul axei concentratorului fig. 5.5 și fig. 5.6.

Constante de calcul pentru C.U. conic

Tabelul 5.5.

Numea SIMBOL	Unitatea de măsură	Valoare	Valoare
		OL	A1
c_L	m/s	5160	5100
f	kHz	22	22
k	m^{-1}	26,6853	26,7887
α	m^{-1}	5,6940	5,7184
ℓ	m	0,1405	0,1399
H	-	5	5
(ξ, Γ)	-	3,749	3,479

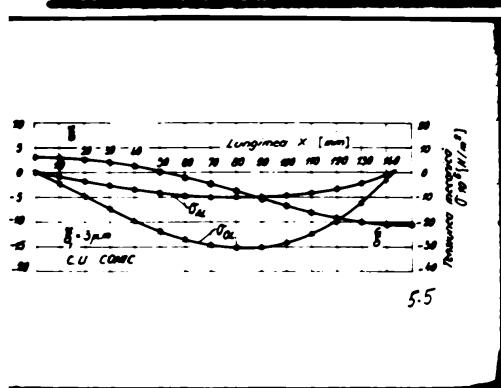


Fig. 5.5

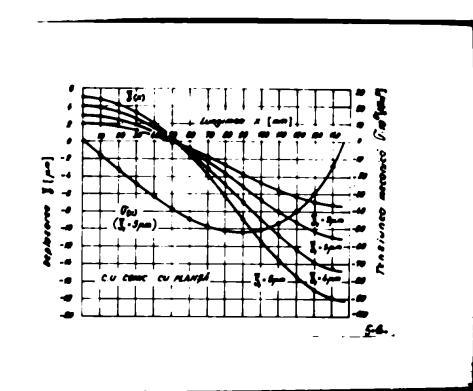


Fig. 5.6.

5.4. Concentratoare ultrasonice cilindrice în trepte

Se consideră varianta de concentrator cilindric în trepte, cînd $\ell_1 = \ell_2 = \lambda/4$, care are valoarea raportului de amplificare a deplasării maximă $M = N^2$, fiind cel mai utilizat în practică. Constantele de calcul pentru concentratoare cilindrice în trepte din otel și cureauziniu sunt date în tabelul 5.6.

C.U. cilindrică în trepte

Tabelul 5.6.

Mărimea Simbol	Unitate de măsură	Valoare OL	Valoare Al
c_L	m/s	5100	5100
f	kHz	22	22
k	m^{-1}	26,6853	26,7887
β	m^{-1}	0,1177	0,1173
N	-	5,0	5,0
Z	N/m^2	$2,1 \cdot 10^{11}$	$0,72 \cdot 10^{11}$
p_1	-	0,5	0,5

Valorile pentru amplitudinile deplasării și tensiunii mecanice, pentru diferite valori ale amplitudinii deplasării de intrare ξ_1 , sunt date în tabelul 5.7.

C.U. cilindrică în trepte

Tabelul 5.7.

x mm	$\xi_1 = 1 \mu\text{m}$		$\sqrt{10^6} \text{ N/m}^2$	
	ξ_1 μm	OL	OL	Al
- 60	1,00	1,00	+ 0,16	+ 0,07
- 50	0,97	0,97	- 1,31	- 0,44
- 40	0,87	0,88	- 2,73	- 0,92
- 30	0,72	0,72	- 3,90	- 1,34
- 20	0,51	0,51	- 4,82	- 1,66
- 10	0,26	0,26	- 5,40	- 1,86
0	0	0	- 5,60	- 1,93
0	0	0	- 14,10	- 40,22
10	- 6,59	- 6,62	- 155,14	- 46,50
20	- 12,72	- 12,76	- 120,61	- 41,46
30	- 17,94	- 17,99	- 97,55	- 33,47
40	- 21,89	- 21,95	- 67,58	- 23,08
50	- 24,30	- 24,33	- 32,83	- 11,05
60	- 25,00	- 24,98	- 4,24	+ 1,76

Răzolvarea ecuației transcențiente (4.51) respectiv (4.52) este redată în fig. 5.7., obținindu-se soluția (k_1) = 3,749.

Dimensiunile pentru concentratoarele cilindrice în trepte și conice simple pentru varianta construcțivă din etapă sunt date în fig. 5.8.

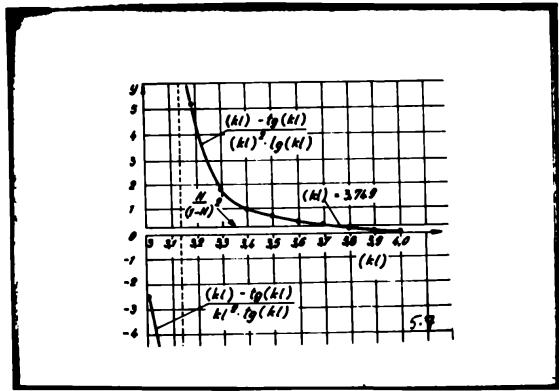


Fig. 5.7

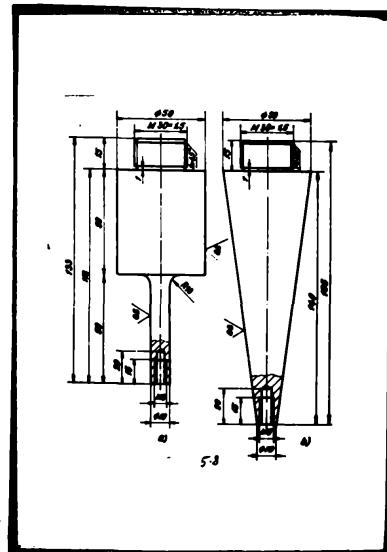


Fig. 5.8.

5.5. Parametri concentratoarelor ultrasonice în trepte exprimate în valori raportate

În practica de concepție și proiectare a concentratoarelor ultrasonice pentru determinări orientative ale dimensiunilor cît și a parametrilor este utilă folosirea unor diagrame exprimate în valori raportate. Aceste diagrame în valori raportate dă un caracter mai general de utilizare, pentru concentratoare de același tip fără de ciferite dimensiuni. Lungimea celor două troncoane ale concentratorului cilindric în trepte se exprimă prin parametri p_1 și respectiv p_2 , care reprezintă ponderile, adică oca-parte din lungimea totală $\ell = \lambda/2$ semiundieci a concentratorului.

$$\ell_1 = p_1 \frac{\lambda}{2}, \quad \ell_2 = p_2 \frac{\lambda}{2}, \text{ în care } p_1 \in [0, 1], \quad p_2 \in [0, 1]$$

iar

$\ell = \ell_1 + \ell_2 = \lambda/2$, devine $\ell = (p_1 + p_2) \lambda/2$, existând condiția $p_1 + p_2 = 1$. Pentru o bară cu secțiune constantă de lungime semiundieci $\ell = \lambda/2 = \frac{c_1}{\omega} = \frac{\pi c_1}{\omega}$, confecționată din diferite materiale, se ia drept etalon de comparație. Lungimea de rezonanță semiundieci în funcție de frecvență, pentru bară cu secțiune constantă este redată în fig. 5.9.

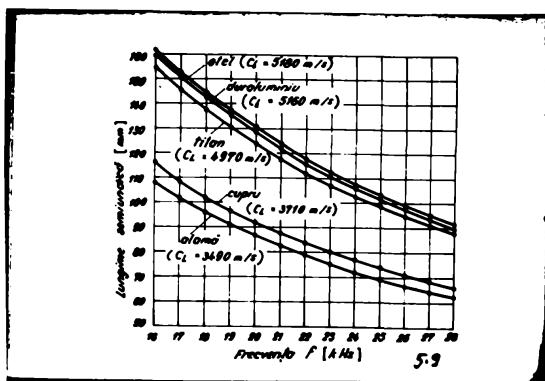


Fig. 5.9

La concentratoare cilindrice în trepte, dacă se aleg diferite dimensiuni pentru lungimea tronconului de intrare ℓ_1 , din condiția de rezonanță (4.85) rezultă lungimi bine determinate pentru tronconul de ieșire ℓ_2 conform relației (4.86). Această relație se mai poate pune și sub forma:

$k_2^2 = \operatorname{arctg}[-\pi^2 \operatorname{tg}(k_1^2)]$, luind pentru numărul de undă $k = 2\pi/\lambda$ și înfiind ceea ce de ponderile p_1 și p_2 se poate scrie:

$$k_1^2 = \pi p_1 + k_2^2 = \pi p_2 \quad (5.3)$$

Ponderea lunginii ℓ_2 devine:

$$p_2 = \frac{1}{\pi} \operatorname{arctg}[-\pi^2 \operatorname{tg}(\pi p_1)] \quad (5.4)$$

Ieșind valori ale lui $p_1 = 0,1 \dots 0,9$ cu un pas de 0,1 pentru concentratoare cilindrice în trepte și pentru rapoarte ale diametrilor $N = D_1/D_2 = 1 \dots 8$, s-au calculat valoarea p_2 .

Diagramele $p_2 = f(N)$ având ca parametru pondera p_1 sint date în fig. 5.10.

Din această figură se observă că influența raportului diametrilor $N = D_1/D_2$ asupra ponderii p_2 la valori peste $N = 5$ practic este neglijabilă.

Lunginile transomului de ieșire ℓ_2 a concentratorelor cilindrice în trepte se determină în funcție de raportul diametrilor N și valoarea ponderii p_1 din relația (5.4):

$$\ell_2 = \frac{\lambda}{2\pi} \operatorname{arctg}(-\pi^2 \operatorname{tg}(\pi p_1)) \quad (5.5)$$

Dacă se ia ca variabile independente N și ca parametru p_1 , variația lui ℓ_2 pentru etajul OLC 45 la frecvență $f = 20$ kHz este reprezentată în fig. 5.11.

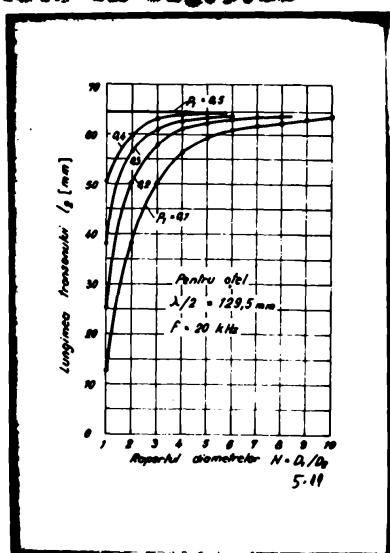


Fig. 5.10

Exprimând amplitudinea deplasării (de oscilație) ζ_{max} în funcție de valoarea raportată a lunginii transomelor concentratorului $u = x/\ell_2$ respectiv $u = x/\ell_1$, relațiile (4.88) și devin:

$$(4.89) \quad \left\{ \begin{array}{l} \frac{\zeta_{max}}{\ell_1} = \frac{\zeta}{\ell_1} = (\sin \pi p_1)(-\sin \pi p_1 u + \\ + \frac{\cos \pi p_1 u}{\operatorname{tg} \pi p_1}) \text{ pt. } u \in [-1, 0] \end{array} \right. \quad (5.6)$$

$$\left\{ \begin{array}{l} \frac{\zeta_{max}}{\ell_1} = \frac{\zeta}{\ell_1} = -\pi^2 (\sin \pi p_1)(\sin \pi p_1 u + \\ + \frac{\cos \pi p_1 u}{\operatorname{tg} \pi(1-p_1)}) \text{ pt. } u \in [0, 1] \end{array} \right. \quad (5.7)$$

Pentru etaj OLC 45 și $f = 20\text{kHz}$ se dau $\frac{f}{f_1} = f(N)$ și $\frac{f}{f_1} = f(u)$ în fig. 5.12 și respectiv 5.13.

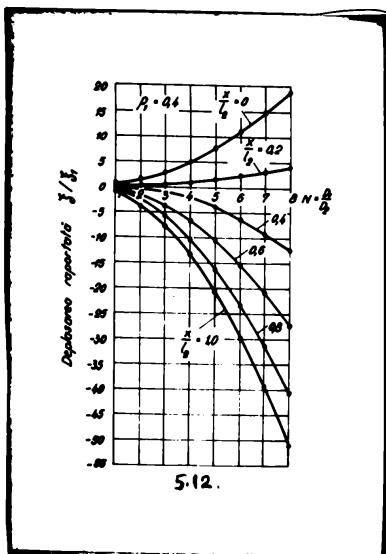


Fig. 5.12

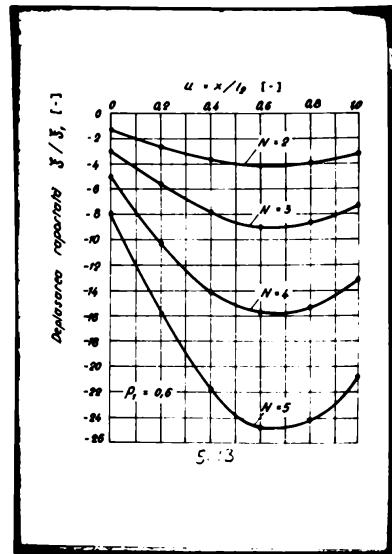


Fig. 5.13

Amplitudinea tensiunii mecanice deasemenea se poate exprima prin valori reportate. Relațiile (4.92) și respectiv (4.93) se pot pune sub forma adimensională, înlocuind $k\ell_1 = \pi p_1$; $k\ell = \pi$; $k\ell_2 = \pi p_2$, $k = 2\pi/\lambda$ și $p_2 = 1 - p_1$ se obține:

$$\frac{\sqrt{m_1} \cdot \frac{f}{f_1}}{\sqrt{2}} = \frac{\pi [\cos \pi p_1 u + (\operatorname{ctg} \pi p_1)(\sin \pi p_1 u)]}{\pi [\sin \pi(1-p_1) + \cos \pi(1-p_1)]} \quad \text{pt. } u \in [-1, 0] \quad (5.8)$$

$$\frac{\sqrt{m_1} \cdot \frac{f}{f_1}}{\sqrt{2}} = \frac{\pi [\cos \pi(1-p_1)u - \operatorname{ctg} \pi(1-p_1) \cdot \sin \pi(1-p_1)u]}{\sin \pi(1-p_1) + \cos \pi(1-p_1)} \quad \text{pt. } u \in [0, 1] \quad (5.9)$$

$$\frac{\sqrt{m_1} \cdot \frac{f}{f_1}}{\sqrt{2}} = -\pi(\sin \pi p_1)(\cos \pi p_1 u + \operatorname{ctg} \pi p_1 \cdot \sin p_1 u \pi) \quad \text{pt. } u \in [-1, 0] \quad (5.10)$$

$$\frac{\sqrt{m_1} \cdot \frac{f}{f_1}}{\sqrt{2}} = -\pi^2 (\sin \pi p_1) [\cos \pi(1-p_1)u - \operatorname{ctg} \pi(1-p_1) \cdot \sin \pi(1-p_1)u] \quad \text{pt. } u \in [0, 1] \quad (5.11)$$

În fig. 5.14 este reprezentată tensiunea mecanică raportată (adimensională) $\frac{\sqrt{m_1} \cdot \frac{f}{f_1}}{\sqrt{2}} = f(u)$ în funcție de lungimea raportată $u = x/\ell_{1,2}$ având ca parametru ponderașa p_1 , pentru $N = 4$.

Se observă saltul de tensiune mecanică în secțiunile de trecere $u = 0$ și deplasarea valorilor maxime (în modul) a tensiunii mecanice în funcție de ponderașa p_1 .

Admitând lungimea transversului $\ell_2 = \lambda/4$ raportul de amplificare

al amplitudinilor deplasării datei de relație (4.87) devine:

$$N = \frac{A^2 \sin k_1}{k_1} = \frac{A^2 \sin \pi p_1}{\lambda/2} \quad (5.12)$$

Pentru $p_1 = 0,1 \dots 0,5$, lungimea tronsonului de intrare $\ell_1 = \frac{\lambda}{2}$ va varia între $\ell_1 = 0,1 \frac{\lambda}{2} \dots \frac{\lambda}{4}$, iar pentru $\ell_2 = \frac{\lambda}{4} - \text{constant}$, lungimea totală a concentratorului va varia între $\ell = 0,6 \lambda/2 \dots 1,0 \lambda/2$.

Relația (5.12) este redată grafic în fig. 5.15.

Dacă se păstrează constant tronsonul de intrare $\ell_1 = \lambda/4 = \text{constant}$

și se variază numai lungimea tronsonului de ieșire $\ell_2 = (0,1 \dots 0,5) \lambda/2$, raportul de amplificare al amplitudinii deplasării are expresia:

$$N = \frac{A^2}{\sin k_2} = \frac{A^2}{\sin \pi p_2} \quad (5.13)$$

fiind reprezentat grafic în fig. 5.16.

Fig. 5.14

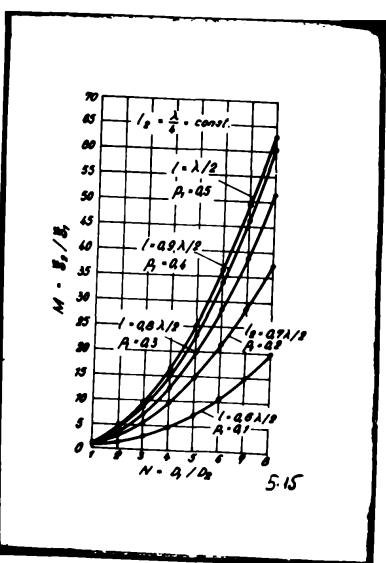


Fig. 5.15

Fig. 5.16

Atunci când modificarea lungimii unui tronson se face în detrimentul celuilalt tronson, în aşa fel încât să fie respectată condiția $\ell_1 + \ell_2 = \ell = \lambda/2$, adică $p_1 + p_2 = 1$, raportul de amplificare al amplitudinilor deplasării va fi $N = A^2$.

Concentratoarele cilindrice în trepte pot de cele mai mari amplitudini ale deplasării necesare de a fi transmise obiectului de transfer din spațiul de lucru, car tot la acestea se obțin și cele mai mari tensiuni mecanice în secțiunea de trecere care duc la distrugerea lor prin eboeală la puteri mari.

5.6. Parametrii concentratoarelor ultrasonice extinse exprimati în valori reportate

Introducând notație $u = x/\ell$ pentru coordonata reportată, amplitudinea deplasării din (4.16) se poate scrie ca valoare reportată

(fig.5.17):

$$\frac{F}{F_1} = N^u \left(\cos \sqrt{u} u - \frac{\ln N}{\sqrt{u}} \sin \sqrt{u} u \right) \quad (5.14)$$

$$\frac{F}{F_2} = N^{u-1} \left(\frac{\ln N}{\sqrt{u}} \sin \sqrt{u} u - \cos \sqrt{u} u \right) \quad (5.15)$$

Pentru tensiunile mecanice se procedează analog (fig.5.18):

$$\frac{T_{m1} - \bar{t}}{T_{m1}} = - N^u \left(\sqrt{u} + \frac{\ln^2 N}{\sqrt{u}} \right) \sin \sqrt{u} u \quad (5.16)$$

$$\frac{T_{m2} - \bar{t}}{T_{m2}} = N^{u-1} \left(\sqrt{u} + \frac{\ln^2 N}{\sqrt{u}} \right) \sin \sqrt{u} u \quad (5.17)$$

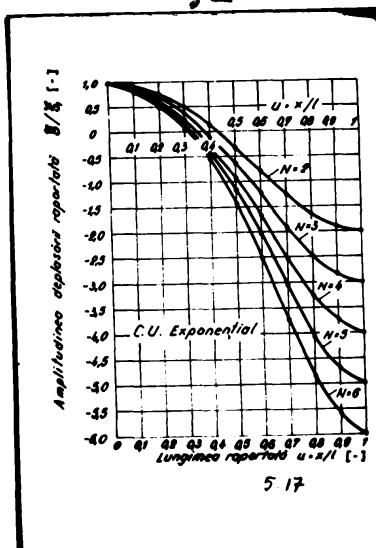


Fig.5.17

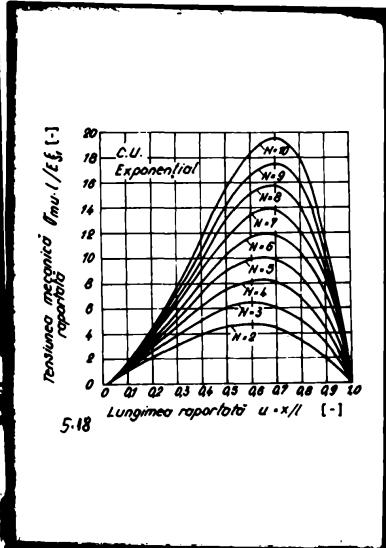


Fig.5.18

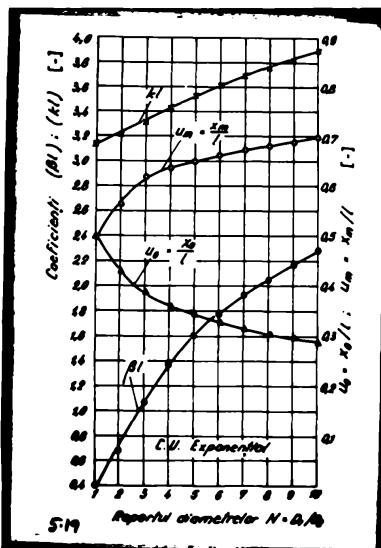


Fig.5.19.

În relațiile de mai sus s-a înlocuit $N^2 \bar{x}^2 = \bar{T}^2 + \ln^2 N$; $e^{\bar{x} \bar{k}_1 u} = N^u$ și $e^{\bar{x} \bar{k}_1(u-1)} = N^{u-1}$. Domeniul de definiție; pentru $u \in [0, 1]$.

Variatia coeficientilor adimensionali pentru reducerea secțiunii (\bar{k}_1), a razăului de undă (\bar{x}) în funcție de raportul diametrelor pentru concentratoare exponențiale este dată în fig.5.19.

Positia nodului deplasării respectiv al vitezei de oscilație se determină cu formula (4.26) care poate fi sub formă adimensională:

$$u_0 = \frac{x_0}{\bar{x}} = \frac{1}{\sqrt{u}} \arctg \left(\frac{\sqrt{u}}{\ln N} \right) \quad (5.18)$$

Positia vîrfului amplitudinii tensiunii mecanice \bar{T} , respectiv al deformării specifice ξ este dată de formula (4.25) care deasemenea se poate pune sub formă adimensională:

$$u_m = \frac{x_m}{\bar{x}} = \frac{1}{\sqrt{u}} - \frac{1}{\sqrt{u}} \arctg \left(\frac{\sqrt{u}}{\ln N} \right) = 1 - u_0 \quad (5.19)$$

Variatia mult mai liniă a amplitudinii tensiunii mecanice a C.U. exponențiale în lungul concentratorului, neexistând variație în salt ca la C.U. cilindrice în trepte, le recomandă pentru a fi

utilizate la puteri mai mari neexistând pericolul ruperii lor prin oboseli la un material ales corespunzător.

5.7. Parametri concentratoarelor ultrasonice catenoidale exprimăți în valori raportate

Deplasarea raportată la amplitudinea de intrare a deplasării

$\left\{ \begin{array}{l} 1 \\ 2 \end{array} \right\}$ va fi (fig.5.20):

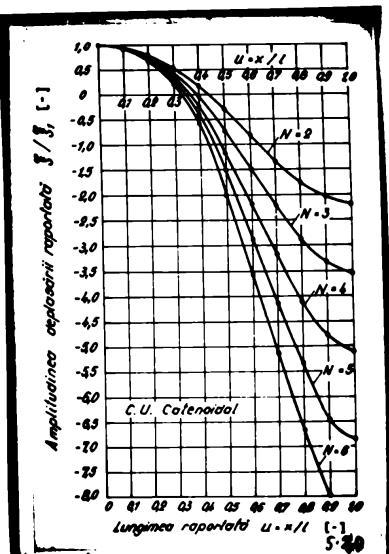


Fig.5.20

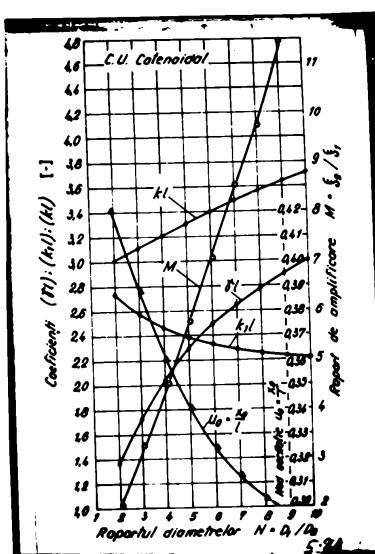


Fig.5.21

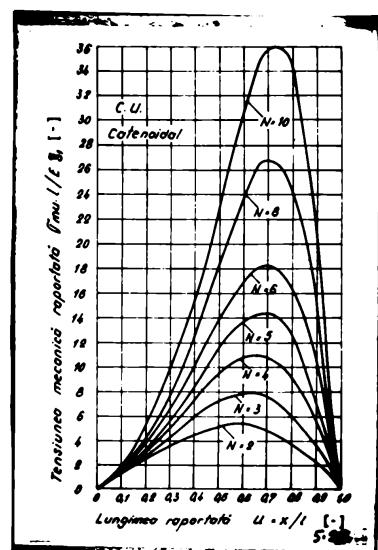


Fig.5.22

$$\frac{\zeta(u)}{\zeta(1)} = \frac{\operatorname{ch} \gamma_1 l}{\operatorname{ch} \gamma_1 l(1-u)} (\operatorname{coek}_1 l u + \operatorname{tgk}_1 l \cdot \operatorname{sink}_1 l u) \quad (5.20)$$

Pentru $u = 1$, $\zeta(1) = \zeta_2$ se obțin valurile raportelor de amplificare a amplitudinii deplasării:

$$M = \frac{\zeta_2}{\zeta_1} = (\operatorname{ch} \gamma_1 l) \cdot (\operatorname{coek}_1 l + \operatorname{tgk}_1 l \cdot \operatorname{sink}_1 l) \quad (5.21)$$

$$M = \operatorname{ch} \gamma_1 l / \operatorname{coek}_1 l \quad (5.22)$$

poziția nodului de oscilație se poate obține:

$$u_0 = \frac{x_0}{l} = \frac{1}{k_1 l} \operatorname{arctg} \left(\frac{k_1 l}{\sqrt{k^2 - \gamma_1^2}} \right) \quad (5.23)$$

Tinând cont de (4.32), $\operatorname{ch} \gamma_1 l = M \cdot \gamma_1 l = \operatorname{argch} M$, relațiile de mai sus se pot exprima și în funcție de raportul diametrelor concentratorului $M = D_1/D_2$. Valurile coeficienților adimensionali $\gamma_1 l$, $k_1 l$, $k l$ legăți prin expresia $k_1 = \sqrt{k^2 - \gamma_1^2}$, respectiv $(k_1 l)^2 = (k l)^2 - (\gamma_1 l)^2$, cît și raportul de amplificare M în funcție de M sunt date în fig.5.21.

Amplitudinea deplasării se poate exprima și în funcție de amplitudinea de ieșire ζ_2 :

$$\frac{f(u)}{f_2} = \frac{\cos k_1 f(1-u)}{\sin k_1 f(1-u)} \quad (5.24)$$

Amplitudinea tensiunii mecanice în funcție de lungimea raportării a concentratorului $u = x/f$ se obține din fig.5.22.

$$\frac{T_{m.m.}}{E f_2} = \frac{k_1 f \cdot \operatorname{tgk}_1 f \cdot \sin^2 f \cdot \sin f(1-u)}{\sin f \cdot \sin^2 f(1-u)} (\cos k_1 f u + \operatorname{tgk}_1 f \cdot \sin k_1 f u) - \sin k_1 f u) + \frac{k_1 f \cdot \sin f}{\sin f(1-u)} (\sin k_1 f u + \operatorname{tgk}_1 f \cdot \cos k_1 f u) \quad (5.25)$$

Amplitudinea tensiunii mecanice se poate exprima și în funcție de amplitudinea de ieșire a deplasării f_2 :

$$\frac{T_{m.m.}}{E f_2} = \frac{k_1 f \sin k_1 f(1-u)}{\sin f(1-u)} + \frac{f \cos k_1 f(1-u) \cdot \sin f(1-u)}{\sin^2 f(1-u)} \quad (5.26)$$

Lungimea de rezonanță se determină cu relația:

$$f = \frac{c_1}{2 \pi f} \sqrt{(k_1 f)^2 + \ln^2(\pi + \sqrt{\pi^2 - 1})}, \quad (5.27)$$

Din cele prezentate mai sus se observă că nodul de oscilație se deplacează spre diametrul de intrare D_1 al concentratorului catenoidal, ceea ce creșterea raportului diametrelor N , iar vîntrul amplitudinii tensiunii mecanice se deplacează spre diametrul de ieșire al concentratorului D_2 . Cu creșterea lui N se zârgește atât raportul de amplificare al amplitudinii deplasării sau vitezei de oscilație cît și valoarea amplitudinii tensiunii mecanice.

5.8. Parametri concentratoarelor ultrasonice conice redăti în valori adimensionale

Procedind similar ca la concentratoarele catenoidale și la C.U. conice se pot exprima parametri în valori adimensionale. La aceleși forme de concentrare, ecuațiile lor diferențiale de ordinul doi au coeficienți variabili iar soluția lor generală depinde de o ecuație transcendentală care se rezolvă prin metode grafice sau numerice.

Spre deosebire de C.U. catenoidale, la C.U. conice viteza de fază a undelor ultrasonice longitudinale coincide cu viteza de propagare în bare cu secțiune constantă $c_1 = c_L$ iar numărul de undă $k_1 = k$.

Raportul de amplificare a amplitudinii deplasării:

$$\frac{N}{\zeta} = \frac{1}{(\alpha \ell - 1) \cosh k\ell - \frac{\alpha \ell}{k^2} \sinh k\ell} \quad (5.28)$$

pozitia nodului de oscilatie se deduce din (4.57):

$$u_0 = \frac{x_0}{\ell} = \frac{1}{k\ell} \operatorname{arctg} \frac{k\ell}{\alpha} \quad (5.29)$$

rezolvarea ecuatiei transcendentale (4.94) prin metoda numerica permite calculul coeficientilor ($k\ell$), ($\alpha \ell$), N si u_0 dati in diagrama fig.5.23 in functie de N. Valorile raportate ale amplitudinii deplasarii in fig.5.24.

$$\frac{U_{\text{max}}}{\zeta_1} = \frac{1}{1 - \alpha \ell u} (\cosh k\ell u - \frac{\alpha \ell}{k^2} \sinh k\ell u) \quad (5.30)$$

$$\frac{U_{\text{max}}}{\zeta_2} = \frac{1}{\alpha \ell u - 1} \left[(1 - \alpha \ell) \cosh k\ell (1+u) + \frac{\alpha \ell}{k^2} \sinh k\ell (1+u) \right] \quad (5.31)$$

Amplitudinea tensiunii mecanice in functie de $u = x/\ell$ se obtine din (4.55) fig.5.25:

$$\frac{U_{\text{max}} \cdot \ell}{\zeta_1} = \frac{1}{(1 - \alpha \ell u)^2} \left[\alpha^2 \ell^2 u \cosh k\ell u + (\alpha \ell \cdot k\ell \cdot u - k\ell - \frac{\alpha^2 \ell^2}{k^2}) \cdot \sinh k\ell u \right], \quad (5.32)$$

$$\frac{U_{\text{max}} \cdot \ell}{\zeta_2} = \frac{-\alpha \ell}{(\alpha \ell u - 1)^2} \left[(1 - \alpha \ell) \cosh k\ell (1+u) + \frac{\alpha \ell}{k^2} \sinh k\ell (1+u) \right] + \frac{1}{\alpha \ell u - 1} \left[(\alpha \ell - 1) k\ell \sinh k\ell (1+u) - \alpha \ell \cosh k\ell (1+u) \right], \quad (5.33)$$

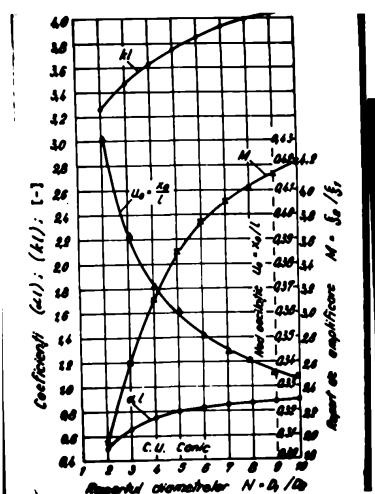


Fig. 5.23

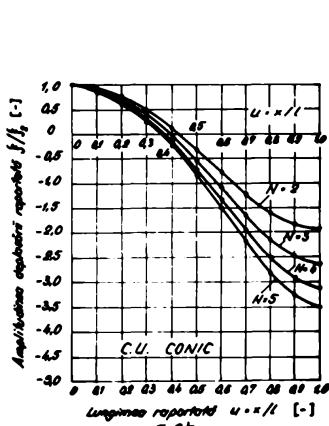


Fig. 5.24

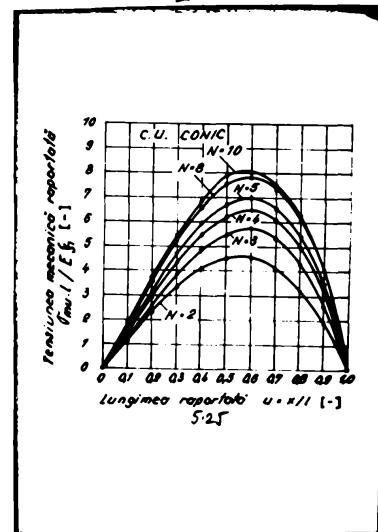


Fig. 5.25

Lungimea de rezonanta pentru C.U. conic:

$$\ell = \frac{(k\ell)}{\alpha} \frac{C_{\text{lin}}(k\ell)}{2\pi} \quad (5.34)$$

in care ($k\ell$) este solutia ecuatiei transcendentale.

Din figurile prezentate se observă variații ale parametrilor C.U. conice asemănătoare cu cele catenoidale și exponențiale. Valoările amplitudinii de deplasare și amplitudinilor tensiunilor mecanice variază lin în lungul concentratorului. Raportul de amplificare al amplitudinii are valori relativ mici, iar ventrul tensiunii mecanice nu este periculos pentru distrugerea prin obosale la o alegere corespunzătoare a materialului. Tehnologieele se coniecarează mult mai ușor decât C.U. exponențiale și catenoidale.

C A P I T O L U L 6

CERCETARI EXPERIMENTALE PRIVIND BLOCURILE ULTRASONICE, MASURARILE ACUSTICE SI PRELIMINARIA CONCENTRATOARELOR

6.1. Prezentarea blocurilor ultrasonice realizate

Blocul ultrasonic cu capul acustic al maginilor uleiute ultrasonice cuprinde sistemul oscilator, care constituie partea specifică a acestor magini. El se compune din transductorul magnetostrictiv coloana intermediară în $\lambda / 2$ fiind un element intermediar, ghid de undă care poate lipi de obicei, concentratorul ultrasonic și obiectul de transfer sau sculă. Vederea de ansamblu a blocului

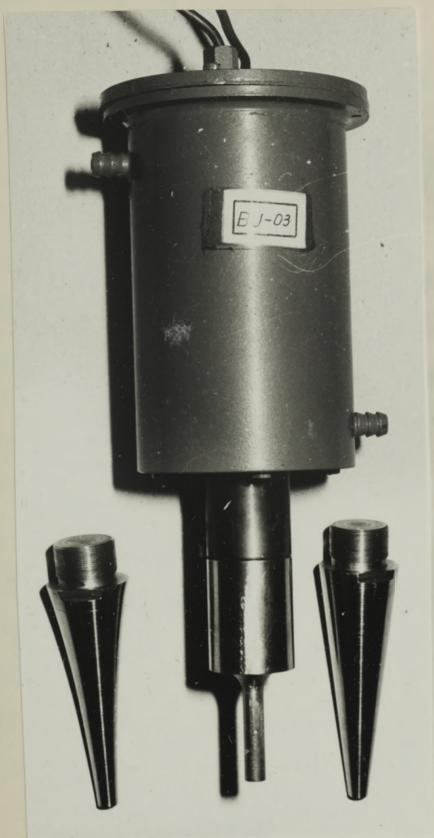


Fig.6.1.

ultrasonic cu transductor magnetostrictiv cu tole din nichel este redată în fig.6.1 iar sistemul oscilator în fig.6.2. Coloana intermediară de lungime semiundică prevăzută cu flanșă în nodul de oscilație pentru fixarea sistemului oscilator în carcasa capului acustic, are alezaj filtat în partea inferioară pentru a putea schimba concentratorii ultrasonici, având diferite forme de reducere a secțiunii transversale. Transductorul confectionat din tole de nichel cu grosimea de 0,1 mm s-a lipit de coloana intermediară cu un aliaj de lipit pe bază de staniu. Tratamentul termic de reconcreare pentru tolele de nichel este cel prezentat în capitolul 3 al izrei, tratament care a avut scopul de a forma oxidul de nichel având rezistență ridicată electrică și mecanică necesară izolației electrice reciproce între tole pentru ca pierderile prin curenti turbioneri să fie minime. După asamblarea tolelor în pachet și strângerea lor cu ajutorul a două coliere s-a rectificat suprafața frontală radiantă. Stărirea și izolarea acustică a sistemului oscilant față de carcasă s-a făcut prin intermediul a două garnituri de cauciuc strinsă pe flanșă de fixare cu șuruburi. Sistemul este prevăzut cu șuturi de admisie și evacuare a apelor de racire.

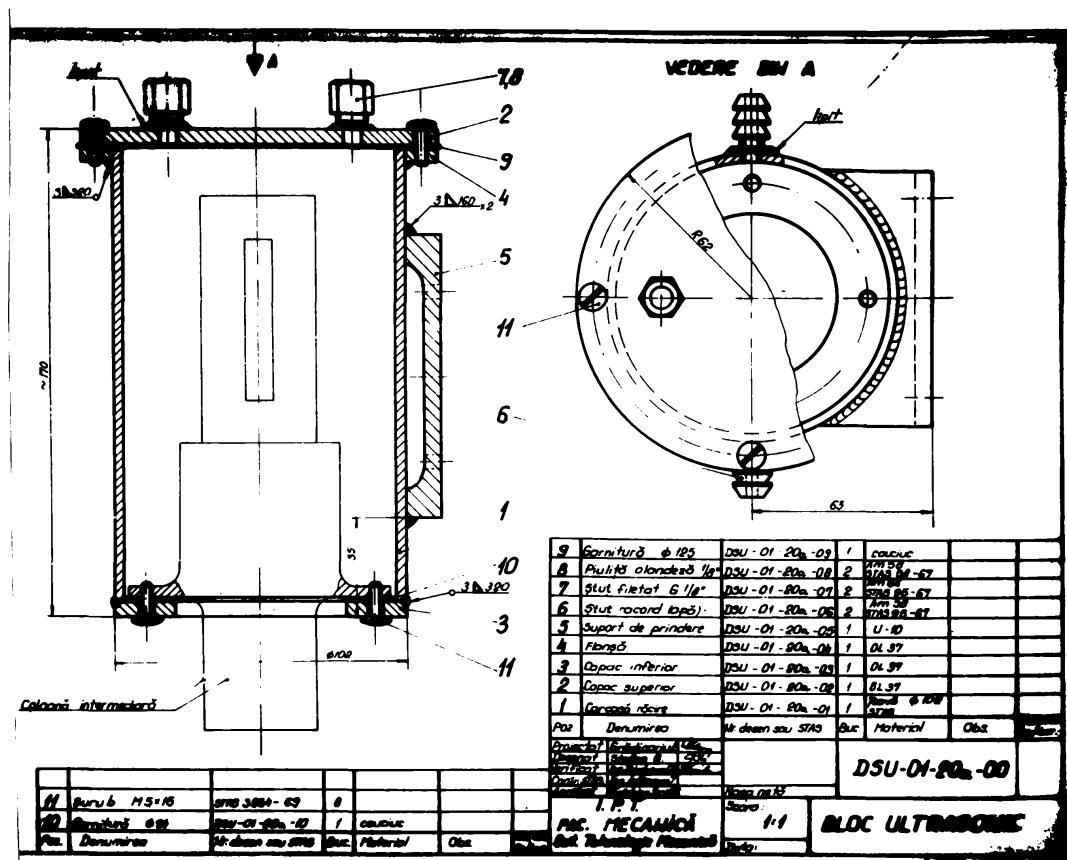


Fig.6.2.

In partea superioara a transductorului s-a lipit un strat de cauciuc paros cu grosimea de 7 mm. Telete au fost decupate in lungul directiei de laminare a benzii pamtru sa efectu magnetostrictiv si fie cft mai mare. După decupare telete au fost indreptate intre două plăci, apoi curățate și degresate prin apălare în benzinal.

Blocurile ultrasonice avind transductoare magnetostriictive din ferite (notate în capitolul 3 cu P_2 , fabricate în tără la ICH București) s-au realizat în variantele BU - 1 (fig.6.3), BU - 2 (fig. 6.4) și BU - 3 (fig.6.5).

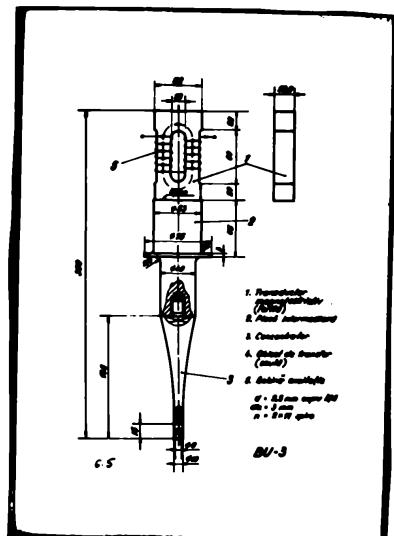
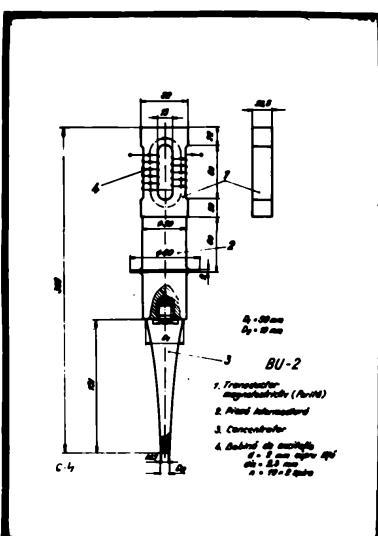
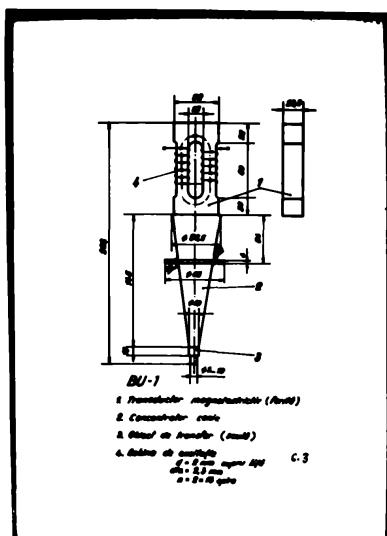


Fig.6.3

Fig.6.4

Fig.6.5

La varianta BU - 1 transductorul s-a lipit direct pe concentratorul cosmic cu flanșă în nodul de oscilație, iar la variantele BU-2 și BU-3 ferita s-a lipit pe o colecție intermediară de lungime semi-undică cu trepte având diametre egale la varianta BU-2 și neregale la variante BU-3, ambele colecții intermediare au în partea inferioară aleasăj filetat N 30X1 pentru concentrateare ultrasonice asenzibile de diferite forme. Lipirea transductoarelor din ferite magnetostriuctive s-a făcut cu râșini epoxidice de tip araldit Az 15 cu întăritor Hz 15 produse de firma CIBA din Elveția.

Feritele s-au selectat și verificat să nu aibă fisuri și alte defecți și înainte de lipire suprafața frontală redisată a fost netezită fin. La fel, suprafețele frontale la locul de îmbinare ale colecților intermediare și concentratorului cosmic au fost rectificate și netezite fin prin lustruire pentru ca contactul la asamblare să se facă cît mai etanș iar pierderile prin reflexie undelor ultrasonice să fie minime.

S-au finisat și suprafețele frontale ale concentratearelor la îmbinarea acestora cu colecțile intermediare prin fagurubare, cît și a obiectelor de transfer cu concentrateoarele. În locurile de îmbinare asenzibile prin fagurubare atât a concentrateoarelor cît și a sculelor etingerese trebuie făcută bine, uneori s-au interpus rochete de otel măslă că grosimea mică 0,3...0,5 mm pentru un contact metalic cît mai intim.

Suspendarea blocurilor ultrasonice în suportul corpului acustic al mașinii s-a făcut prin elemente izolante acustic, imale din teflon și cauciuc, evitând rigidizarea suspensiei.

Bobinarea transductoarelor s-a făcut conform calculilor preliminare redate în capitolul 3, care au fost ajustate experimental la testarea și funcționarea de prelucrare a blocurilor ultrasonice. S-a respectat *sensul* de înfășurare pe colecțile active ale transductoarelor având grijă ca fluxul magnetic să se închiidă în același sens pe circuitul magnetic închis.

Aceste prescripții au fost respectate la realizarea blocurilor ultrasonice, în cadrul laboratorului de ultrasonice al Facultății de Mecanică, unde personalul are o bogată experiență în acest domeniu.

La realizarea sistemului oscillator trebuie avute în vedere o serie de cerințe funktionale care sunt de natură acustică, mecanică și tehnologică pe care trebuie să le satisfacă blocul ultrasonic pentru a putea fi utilizat în mod corect pentru la prelucrarea dimensională prin eroziune ultrasonică.

Unele din aceste cerințe au fost amintite mai sus. Precizia de

execuție a sistemului oscilator, precizia formei geometrice, calitățea suprafețelor elementelor componente, caracteristicile mecanice, fizice și tehnologice ale materialelor utilizate, tratamentul lor termic, rezistența la obosale și la uzură, stabilitatea termică a proprietăților mecanice și acustice; toate au influență majoră asupra calității funcționale ale blocului ultrasonic. De altă parte este necesar să se asigure o simplitate tehnologică și constructivă a elementelor componente ale sistemului oscilator pentru a îngera prețul de cest al corpului acustic în ansamblu.

Din punct de vedere al exploatarii practice a blocurilor ultrasonică este necesar ca acesta să aibă posibilitatea înlocuirii rapide a sculelor (obiectelor de transfer) și chiar a concentratoarelor în funcție de noile tehnologii la prelucrarea prin ceruzime ultrasonică.

Continuitatea mediului material elastic prin care se propagă undele ultrasonică în lungul sistemului oscilator este esențială pentru transmiterea energiei mecanice de vibrație din locul de formare a ei, în colanțele active ale transductorului pînă în spațiul de lucru tehnologic. Orice discontinuitate la locurile de îmbinare sau în interiorul materialului unui element component (defecți, geluri, pori, sufluri etc.) dă naștere la pierderi de energie [198] , [97] , [98] , [126] , [210] , [254] , [64]

Transductoarele magnetostrictive metalice ca de exemplu nichelul sunt dissipatoare de energie, comparativ cu feritele magnetostrictive. Parte din energia transmisă transductorului din nichel se transformă în căldură care trebuie evitată prin răcire ferțată cu apă, pierderile prin curenti turbionari fiind importante la puteri de 300....1500 W, chiar dacă telele sunt subțiri de 0,1 mm și bine izolati între ele prin stratul de oxid. La transductoarele din ferite pierderile sunt mult mai mici și lucrind la puteri mici maxim 100...150 W, este suficientă răcirea cu aer. La răcirea cu apă trebuie luate măsuri de protecție contra ceruzimii interioare a carcassii capulni acustic și a elementelor din interior, cît și contra ceruzimii produse prin cavităție. Există mai multe soluții care se pot aplica, vopsire,imbibare cu bitum sau smalț, suflare cu comuină, cît și confecționarea carcassei și altor elemente din șeluri inoxidabile rezistente la ceruzim, aceasta fiind o soluție eficientă.

Flanzele plasate în modulul de oscilație și colanții intermediari lucrează în condiții destul de grele. Suprafețelelor trebuie bine finisate, având o execuție de altă calitate va da o durabilitate mică în funcționare datorită solicitărilor la obosale

se fiind plasati în ventral tensiunilor mecanice. De lungă calitatea foarte bună care se impune suprafețelor elementelor de fixare se cer și rate de recordare corespunzătoare.

Realizarea coaxială-lității elementelor componente ale corpului acustic este deosebită importanță pentru a evita oscilațiile laterale care dă schimbări de la formă geometrică dorită la prelucrarea cavitateilor prin copierea profilului obiectului de transfer (sculei). Deosebită rezistență acustică specifică ($\gamma = \rho c_1$; ρ = densitatea, c_1 = viteza undelor longitudinale) ale elementelor care se asamblează în sistemul oscilant trebuie să fie cât mai apropiate, ideal egale.

6.2. Cercetări privind elementele acustice ale blocurilor ultrasonice

6.2.1. Modelul mecanic al sistemului oscillator și condiția de rezonanță

Sistemul oscillator al blocului ultrasonic din fig.6.6.a., compus din transductorul TSM, coloana intermediară CI, concentratorul ultrasonic C.U. și obiectul de transfer OT, poate fi analizat, cu modelul mecanic de tip Kelvin redat în fig.6.6.b. [30], [35]. Modelul mecanic oscillator sub acțiunea forței excitatoare de tip armonic $F = F_0 e^{j\omega t}$, cu frecare viscoasă caracterizată de forță de frecare $F_f = -\gamma v$, care se opune vitezelor de oscilație v fiind proporțională cu viteza prin coeficientul de proporționalitate γ . Proprietățile elastice ale sistemului oscillator sunt caracterizate de forță elastică a resorțului $F_e = -k_e v$ proporțională cu deplasarea v prin constantă de proporționalitate k_e care este constantă elastică sau rigiditatea arcului [35] [36], [222].

Din ecuația de echilibru a forțelor care acționează asupra sistemului se deduce ecuația diferențială a sistemului oscillator excitat cu o forță armonică:

6.6

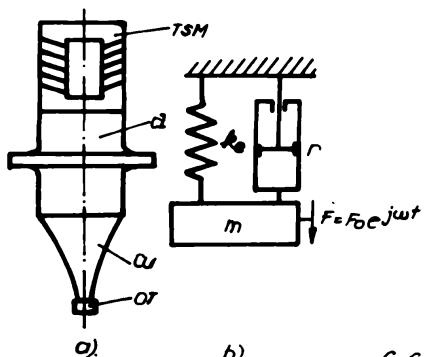


Fig.6.6.

Ecuația diferențială a sistemului oscillator este:

$$m \ddot{v} + \gamma \dot{v} + k_e v = F_0 e^{j\omega t} \quad (6.1)$$

în care $\omega = 2\pi f$ este pulsărea forței excitatoare magnetostriuctive cu amplitudinea F_0 , $j = \sqrt{-1}$ unitatea imaginari. Împărțind cu masa

echivalentă a sistemului oscilant și notăm $2\delta = r/a$, δ fiind coeeficientul de fricare viscoză și $k_a/m = \omega_0^2$, $\omega_0 = 2\sqrt{f_0}$, pulsăția proprie a sistemului, ecuația (6.1) devine:

$$\left\{ + 2\delta \right\} \cdot \omega_0^2 \left\{ = \frac{P_0}{m} e^{j\omega t} \right. \quad (6.2)$$

Soluția acestei ecuații diferențiale se compune din soluția ecuației omogene la care se adaugă o soluție particulară a ecuației, neomogene de formă armonică [69], [35], [221]:

$$\left\{ = e^{-\delta t} (A e^{j(\omega_0 t + \varphi_1)} + B e^{-j(\omega_0 t + \varphi_1)}) + \right. \\ \left. + \underbrace{\left\{ n e^{j(\omega_0 t + \varphi)} \right\}}_{\text{in care }} \right. \quad (6.3)$$

în care $\omega_0 = \sqrt{\omega^2 - \omega_0^2}$ este pulsăția (pseudopulsăția) oscilațiilor amortizate libere; A, B - constanțe complexe care depind de condițiiile initiale, φ_1 ; φ - defazajul dintre forță și deplasare.

În sistemul oscillator determinat frecările interne oscilațiile proprii se amortizează după un anumit timp și rămân numai oscilațiile forțate aplicate de la generator. De aceea, pentru aplicații practice interesantă parteasă a doua a soluției.

Inducând în (6.2) soluția particulară a deplasării sub formă complexă

$\left\{ = \left\{ n e^{j\varphi} \cdot e^{j\omega_0 t} = \left\{ n e^{j\omega_0 t} \right. \right. \text{ unde } \left\{ n = \left\{ n e^{j\varphi} \right. \right. \text{ este amplitudinea complexă a deplasării (barati inferior) se obține:}$

$$\left\{ n = \frac{P_0}{a(\omega_0^2 - \omega^2 + 2j\delta\omega)} , \quad (6.4)$$

respectiv modulul amplitudinii reale a deplasării:

$$\left\{ n = \frac{P_0}{a \sqrt{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + 4\delta^2\omega^2}} \quad (6.5)$$

și defazajul între deplasare și forță excitatoare:

$$\varphi = \arctg \frac{2\delta\omega}{\omega_0^2 - \omega^2} \quad (6.6)$$

Relația (6.5) arată că amplitudinea deplasării este direct proporțională cu amplitudinea forței excitatoare P_0 și scade cu creșterea rezistenei echivalente a sistemului oscillator. În mai depinde de diferența pulsățiilor proprii ω_0 și pulsăția forței excitatoare ω , cît și de proprietățile de amortizare 2δ ale blocului ul-

trasonic. Dacă sistemul ar fi ideal, fără frecări rezonanță mecanică să ar probeze cind $\omega = \omega_0$, iar amplitudinea ar crește nesimărat. În realitate există frecări interne $\delta \neq 0$ iar la rezonanță mecanică a sistemului oscilator amplitudinea oscilațiilor va avea o amplitudine maximă.

Acest fenomen de rezonanță mecanică se urmărește întotdeauna să fie realizat pentru a avea efect maxim de eroziune ultrasonică în spațiul de lucru.

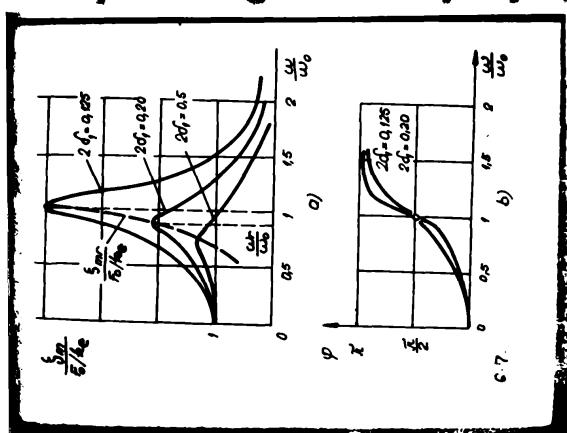
Amplitudinea oscilațiilor forțate atinge valoarea maximă pentru o pulsatie ω la care se anulează derivata amplitudinii în raport cu ω :

$$\omega = \omega_r = 2\pi f_r = \sqrt{\omega_0^2 - 2\delta^2}, \quad (6.7)$$

care înlocuită în (6.5) se obține amplitudinea deplasării la rezonanță:

$$\left\{ \begin{array}{l} \omega_r = \frac{\omega_0}{2\delta \sqrt{\omega_0^2 - \delta^2}} \end{array} \right. \quad (6.8)$$

Cu cât crește amortizarea sistemului oscilant δ cu atit scade amplitudinea maximă și frecvența de rezonanță în amplitudine se mută spre stînga frecvenței proprii de oscilație (fig.6.7)



Pentru a putea exprima amplitudinea deplasării și fază ei în cărui cărimale se face substituția $\delta = \delta_1 \omega_0$, respectiv cau coefficient de amortizare viscoză δ_1 și factor de amortizare este:

$$\delta_1 = \frac{\delta}{\omega_0} = \frac{r}{2\sqrt{mk_0}}, \quad (6.9)$$

Relațiile (6.5) și (6.6) devin:

$$\left\{ \begin{array}{l} \omega_r = \frac{\omega_0}{\sqrt{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + 4\delta_1^2\omega_0^2\omega^2}} \end{array} \right. \quad (6.10)$$

$$\operatorname{tg} \varphi = \frac{2\delta_1 \omega_0 \omega}{\omega_0^2 - \omega^2} \quad (6.11)$$

Necifind de sub radical pe ω_0^2 și ținând seama că $m\omega_0^2 = k_0$, se obține:

$$\left\{ \begin{array}{l} \omega_r = \frac{\omega_0 / k_0}{\sqrt{(1 - \frac{\omega^2}{\omega_0^2})^2 + (2\delta_1)^2(\frac{\omega}{\omega_0})^2}} \end{array} \right. \quad (6.12)$$

$$\varphi = \arctg \frac{2\delta_1 \omega}{1 - (\frac{\omega}{\omega_0})^2} \quad (6.13)$$

Decarese sumitorul relației (6.12) este o sumă de patru factori de amplificare a amplitudinii de deplasare și $\frac{\omega}{\omega_0/k_e}$ este finit pentru orice valoare a pulsării relative ω/ω_0 .

Pulsărea la rezonanță este:

$$\omega_r = \omega_0 \sqrt{1 - 2\delta_1^2} \quad (6.14)$$

iar amplitudinea de rezonanță:

$$f_{mr} = \frac{F_0/k_e}{2\delta_1 \sqrt{1 - \delta_1^2}} \quad (6.15)$$

Se observă din fig.6.7 că efectul amortizării vîcoase (vîcoacă) se reziste numai în vecinătatea zonei de rezonanță, în rest curbele practic coincid, curbele au maximul puțin le stinge sistemului neamortizat, locul geometric al acestor maxime corespunde curbei dusă cu linie-punct în fig.6.7.a. Cind amortizările sunt foarte mici $\delta_1 \ll 1$, rezonanță în amplitudine apare la $\omega_r = \omega_0$. Rezultul de comportare la rezonanță a blocului ultrasonic este dat și de factorul de calitate Q definit astfel:

$$Q = \frac{\omega_r}{\omega_0} = \frac{\omega_r}{2\delta_1} = \frac{\omega_0}{2\delta_1} = \frac{1}{2\delta_1} \quad (6.16)$$

Așa cum se observă din relație (6.13) și fig.6.7.b., amplitudinea deplasării este defazată în urmă forței perturbatoare cu unghiul φ . Pentru $\omega = \omega_0$ se obține $\varphi = \pi/2$ indiferent de valoarea factorului de amortizare δ_1 . Această proprietate deplasează rezonanța de fază caracterizată de faptul că deplasarea și forța sunt în corespondere iar $Q = 1/2\delta_1$. Cind amortizările sunt foarte mici rezonanța de fază coincide practic cu rezonanța de amplitudine iar pulsărea la rezonanță nu pulsăția proprie a capului acustic.

Din fig.6.7.b. se observă că dacă $\delta=0$ sub rezonanță $\varphi=0$ iar deasupra ei $\varphi=\pi$, în timp ce la blocurile ultrasonice care au totdeauna amortizare va exista o diferență de fază între forță și deplasare.

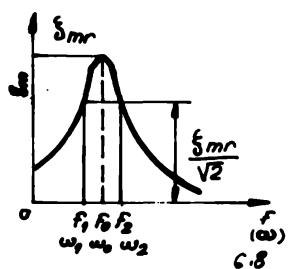
Experimental amortizarea se poate studia prin măsurarea amplitudinilor deplasării la oscilații libere a capului acustic prin incrementul logaritmic sau studiind rezonanță în cazul vibrării forțate. La vibrării forțate ale blocului ultrasonic se poate determina amortizarea δ_1 sau factorul de calitate în diferite feluri.

1.) Experimental se ridică curbe de rezonanță măsurând amplitudinea de rezonanță f_{mr} , cunoștințe $\omega_0 = \omega$, F_0 , și k_e se poate determina din (6.15) δ_1 , respectiv Q .

2.) Marend pe curba de rezonanță punctele de jumătate putere (semiputere) acea ce corespunde la $\{ \omega_r / \sqrt{2} = 0,70 \}$ și din amplitudinea maximă a deplasării și aplicând formula:

$$\Omega = \frac{1}{2\delta_1} = \frac{f_0}{f_2 - f_1} \quad (6.17)$$

conform fig.6.8.



Aici ω_0 , f_0 este pulsărija respectiv frecvența proprie considerate la rezonanță $\omega_0 = \omega_r$, $f_0 = f_r$ iar $f_2 - f_1$ este diferența frecvențelor pe abscașă a celor unde ordonata $\{\omega/\sqrt{2}\}$ taie curba de rezonanță. Energia dissipată pe ciclu prin frecare viscoză (proporțională cu viteza de oscilație) $[36]$, $[80]$:

Fig.6.8

$$P_f = r \frac{d\delta}{dt} = r \{ \omega \sin (\omega t - \varphi + \frac{\pi}{2}) \} \quad (6.18)$$

este egali cu lucru mecanic al acestei forțe de frecare pe ciclu:

$$E_d = \int_0^{2\pi} P_f dt = \int_0^{2\pi} r \{ \omega^2 \cos^2(\omega t - \varphi) \} dt = \\ = \pi r \omega^2 \quad (6.19)$$

Amplitudinea $\{\omega/\sqrt{2}\}$ se numește amplitudinea punctelor de semiputere întrucât din această relație (6.19) îl corespunde o pierdere de energie pe ciclu egală cu jumătate din cea corespondătoare rezonanței. Această metodă se aplică la experimentările

6.2.2. Prezentarea operării pentru măsurări acustice

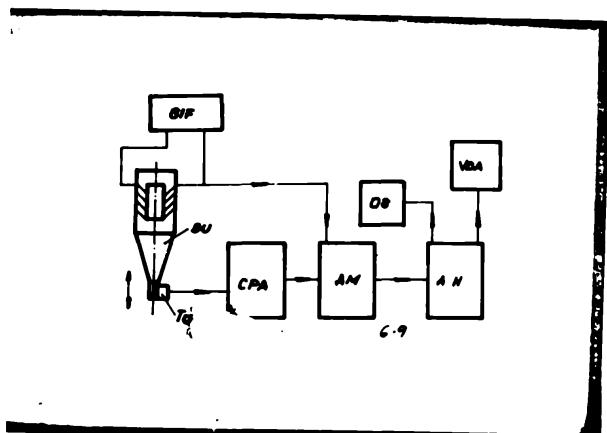


Fig.6.9.

Schemă bloc a standului experimental de testări acustice a blocurilor ultrazvinești utilizate la prelucrare prin eroziune ultrazvonică se prezintă în fig.6.9.

Schemă se compune din următoarele elemente componente: GIP - blocul ultrazvonic GIP - generator de ultrazvone; TA - transuitor accelerometric al firmei Brüel-Kjaer (BK) din Danemarca, tip BK 0507, CPA - calibrator accelerometric și preamplificator tip RK-4292; AN - amplificatorul de

de măsură MK - 2606; AM - analizorul heterodină MK - 2010; VDA - voltmetru digital tip MK - 2427; OS - osciloscop (Philips) tip MK 3232.

În domeniul frecvențelor ultrasonice unde acceleratiile sunt mari și deplasările relativ mici, capteuri de vibrații cei mai adecuați sunt transductoarele accelerometrice piezoelectrice [79], [89], [96].

Accelerometrul 8307 are domeniul de frecvență pînă la 25...
..30 kHz dominul de acceleratie pînă la 10.000 g ≈ 100.000 m/s²
iar frecvența de rezonanță 75 kHz. Sensibilitate transversală sub 5%.
Se fixează pe obiectul vibrant ca adeziv cimentat și cu oare
de albine pentru pretenții mai puțin severe.

Etalajarea accelerometrului 8307 este realizată cu ajutorul co-libratorului CPA tip 4292 care are incorporat un generator de vi-
brație electrodinamică cu frecvență de 79,6 Hz care se corespunde
la $\omega = 500 \text{ rad/s}$ la un nivel de acceleratie egal cu $1g =$
 $= 9,81 \text{ m/s}^2$.

Semnalul de ieșire al transductoarelor accelerometrică Ta, ten-
sunea electrică, este aplicat la un preamplificator CPA care îl
va converti în semnal de impedanță foarte redusă utilizabilă pen-
tru conectarea la aparatelor de măsură, amplificatorul de măsură AM
și analizorul heterodină AH prevăzute cu o impedanță de intrare re-
lativ redusă. Conectarea directă a unei sarcini la ieșirea Ta chiar
de impedanță ridicată, ar reduce considerabil sensibilitatea accele-
remetrului și caracteristica sa de frecvență (accelerometrul are
impedanță mare).

Preamplificatorul CPA împreună cu cablurile speciale de legă-
tură cu rol de convertor de impedanță. Filtrele electrice de bandă
de frecvență sunt incorporate în amplificatorul de măsură AM și în
analizorul heterodină AH. Analizorul heterodină AH, tip MK - 2010
are filtre cu lățimi de bandă constante de 3,10,20,100 și 1000 Hz
care nu variază cu frecvență centrul pe care sunt acordate. Ana-
лизорul heterодини, în afară de funcția de filtru cu lățime de
bandă constante, include și rolul de amplificator selectiv și
de oscillator de bătăli. Caracteristica de frecvență este de la 2 Hz
pînă la 200 kHz în trei benzi: 2 Hz - 2 kHz; 20 Hz - 20 kHz și
200 Hz - 200 kHz, care pot fi reglate continuu în fiecare bandă.

Frecvențele de rezonanță și unele armonii superioare măsurate
la blocurile ultrasonice sunt redată în tab. 6.1.

Pentru blocurile ultrasonice cu transductoare din ferită s-au
determinat și factorii de calitate mecanică pe baza caracteristicilor

Tabelul 6.1

Bloc ultra- sonic	Frecvență fundamen- tală f_r kHz	Armonici superioare (noduri de oscilație) f kHz				
		1	2	3	4	5
TSW-RI	24,610	-	-	-	-	-
BU-1	20,888	41,97	62,96	83,93	104,89	125,89
BU-2	21,280	42,60	63,90	85,20	106,51	127,80
BU-3	21,240	42,50	63,73	84,95	106,20	127,42

de frecvență. Semnalul de tensiune indicat de voltmetrul digital VDA a fost proporțional cu amplitudinea de deplasare.

In jurul frecvenței de rezonanță fundamentală s-a trănsit frecvență obținându-se curba din fig.6.10. Pe principiul metodei prezentate schematic în fig.6.8, s-au determinat factorii de calitate mecanică la mersul în gel (fără prelucrare)

Pentru BU-1 aplicând relația (6.17) se obține:

$$\Omega = \frac{f_r}{f_1 - f_2} = \frac{20,888}{20,932 - 20,844} = 237,36$$

Pentru BU-2:

$$\Omega = \frac{f_r}{f_1 - f_2} = \frac{21,272}{21,323 - 21,222} = 217,06$$

Pentru BU-3:

$$\Omega = \frac{f_r}{f_1 - f_2} = \frac{21,24}{21,294 - 21,200} = 225,96$$

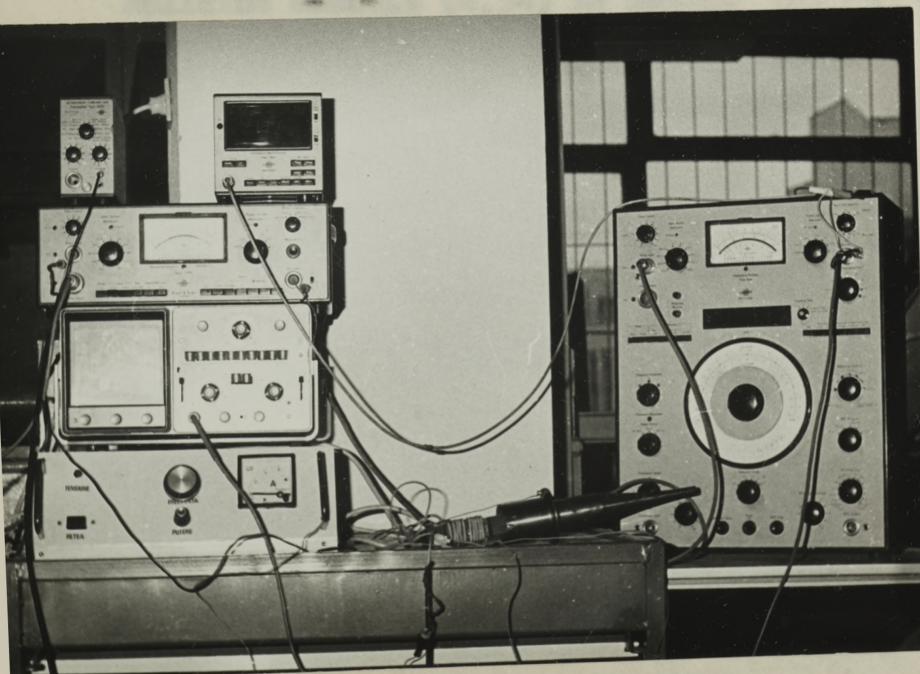


Fig.6.11

Vedere de susodină a standului experimental pentru măsurările acustice ale blocurilor ultrasonice este redată în fig. 6.11.

Schema de amplasare a transducto- rului accelerometric și de variație a amplitudinii de

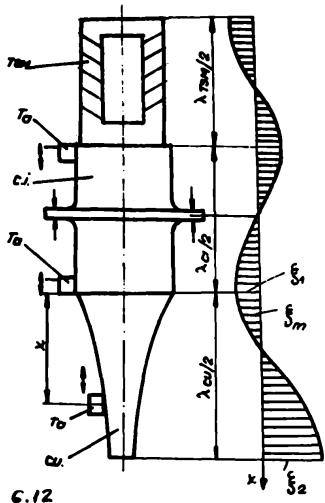


Fig.6.12.

deplasării în lungul sistemului oscillator este redată în fig.6.12.

După realizarea practică a blocurilor ultrasonice și determinarea frecvenței de rezonanță mecanică fundamentală prin măsurări a trebuit reajustata geometrie lunginile unor concentratoare la unele dimensiuni la intrare δ_1 și ieșire δ_2 ($\gamma = \delta_1/\delta_2 = c^*$) și se încadrează în aceeași zonă de frecvență de rezonanță. Testările s-au făcut doar cu concentratoare ultrasonice din otel OIC 45. Astfel de exemplu pentru 2U-3 cu frecvență de rezonanță $f_r = 21,24$ kHz în C.U. cilindric pentru $N = 5$ rezultă lungimea de rezonanță $\lambda = 136$ mm = 0,136 m, iar din monograma fig.5.19 pentru $N = 5$ se obține coeficiențul adimensional $(\delta_1) = 1,6$, respectiv $\delta = (\delta_1)/\lambda = 1,6/0,136 = 11,76 = 11,8 \text{ m}^{-1}$, numărul de undă $k = \omega/c_L = 2\pi \cdot 21240/5120 = 25,76 \text{ m}^{-1}$ iar $\beta_1 = \sqrt{k^2 - \alpha^2} = 22,9 \text{ m}^{-1}$.

Conform relației (4.28) amplitudinea de deplasare va avea o cotație :

$$\dot{\epsilon} = \dot{\epsilon}_1(x) = \dot{\epsilon}_1 e^{11,8x} (\cos 22,9x + 0,515 \sin 22,9x)$$

Pentru C.U. cilindric, din fig.5.21 și formule (4.42) în $(\beta_1) = 2,23$; $(k_1)^2 = 2,357$; $\lambda = 0,126$ m, $\beta = (\beta_1)/\lambda = 17,7 \text{ m}^{-1}$ iar $k_1 = \sqrt{k^2 - \beta^2} = 18,71 \text{ m}^{-1}$. $f = 21,24$ kHz; $N=5$

Apliind ecuație (4.34) se obține $\sin(\beta x) = 4,7$; $\tan(\beta x) = 0,977$:

$$\dot{\epsilon} = \dot{\epsilon}_1 \frac{4,7}{\sin(2,23 \cdot 17,7x)} (\cos 18,71x + 0,924 \sin 18,71x)$$

Reportul de adâncire a amplitudinii deplasării $\gamma = 3,73$.

Pentru C.U. conic. Lungimea de rezonanță rezultă din fig.5.23 și formule (4.53) ($N = 5$ și $f = 21,24$ kHz). $(\alpha_1) = 0,8$ și $(k_1^2) = 3,74$, $\lambda = 0,145$ m; $\beta = (\beta_1)/\lambda = 5,917 \text{ m}^{-1}$, $\gamma = 3,5$ iar ecuația deplasării (4.49) este:

$$\dot{\epsilon} = \dot{\epsilon}_1 \frac{1}{1 - 5,917x} (\cos 25,76x + 0,214 \sin 25,76x)$$

Pentru C.U. cilindric în trepte. Din fig.5.9 rezultă lungimea $\lambda = 0,120$ m, $\delta_1 = \delta_2 = 0,06$ m. Apliind formulele (4.73) și (4.74) având sistemul de referință a axelor de coordonate la intrarea în

concentrator, se obtine:

$$\begin{cases} f = f_1 \cos 25,76x & \text{pentru } x \leq l/2 = 0,06 \text{ m}, \\ f = f_1 [22 \sin 25,76(x-0,06) - 0,0252 \cos 25,76(x+0,06)] & \text{pentru } x \geq 0,06 \text{ m} \end{cases}$$

Pentru blocul ultrasonic RU-1 fără coloană intermediară având C.U. COMIX lipit direct pe ferită, era frecvența de rezonanță $f_r = 20,90$ kHz. Concentratorul este din etal GLC 45 prevăzut cu flanșă în zonă de oscilație. Determinările se fac similar ca mai sus și se obțin: $k = 29,35 \text{ m}^{-1}$; $f_1 = 0,146 \text{ m}$, $N = 5,7$; $\lambda = 5,647 \text{ m}^{-1}$, $B=2,88$

$$f = f_1 \frac{1}{1 + 5,6x} (\cos 25,35x - 0,22 \sin 25,35x)$$

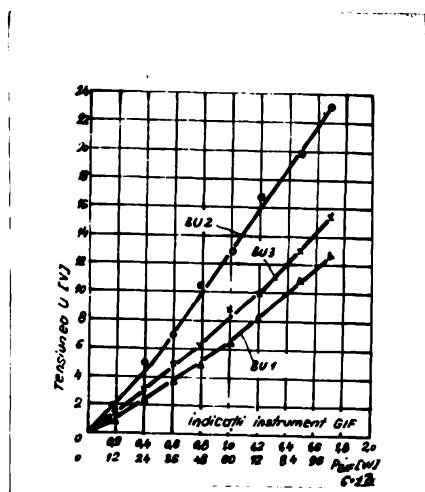


Fig. 6.13.

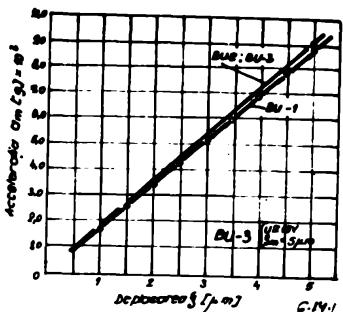


Fig. 6.14

Prin ajutorul curbelor de etalonare din fig. 6.13, care dă legătura între indicațiile instrumentului indicator de pe panoul generatorului transistortrizor GTF și tensiunea semnalului indicat de voltmetru digital VDM (fig. 6.9), se poate calcula proporțional cu amplitudinea accelerării, conform etalonării pentru fiecare bloc ultrasonic: să se verifice măsurările de oscilație ale sistemelor oscilante. Trebuie să se observă că amplitudinea accelerării la amplitudinea deplasării se face în diagrame din fig. 6.14. Se face observația că curbele din fig. 6.13 și fig. 6.14 sunt valabile doar în zona frecvenței de rezonanță și pentru un anumit acord, ceea ce nu este apropiat de cel optim dintre generator și blocul ultrasonic.

Varietatea amplitudinii (de oscilație) deplasării măsurată experimental pentru blocul ultrasonic RU-3 cu diferiți concentratori, este redată în fig. 6.15, 6.16, 6.17 iar pentru RU-1 în fig. 6.18.

S-a trezit și forma teoretică a curbelor amplitudinilor deplasărilor, calculată cu relațiile deduse mai sus, pentru diferite amplitudini ale accelerării respectiv a deplasării f_1 . Amplitudini ale accelerării reglate la amplificatorul de măsurare AM (fig. 6.9).

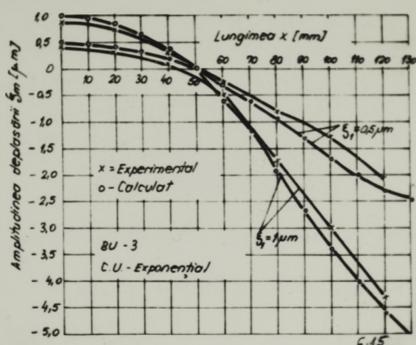


Fig.6.15

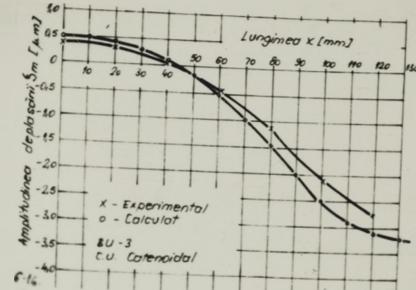


Fig.6.16

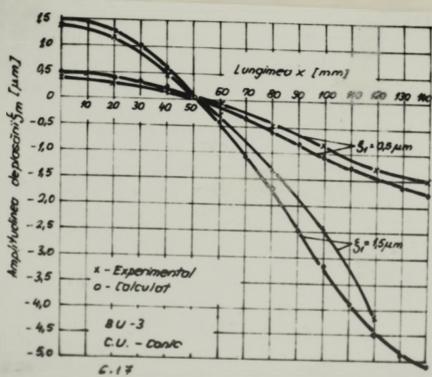


Fig.6.17

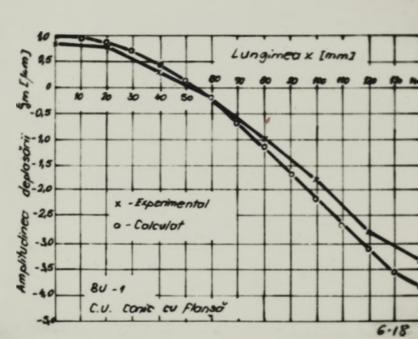


Fig.6.18

S-a căutat ca la virful concentratorului, accelerările produse să nu iasă din domeniul dinamic admis al traductorului accelerometru ($a_{max} = 10.000$ g pentru BK-6307). Se observă că măsurile de vibrație ale amplitudinii oscilației în lungul sistemului oscillator, respectiv a aproximativ calculale teoretice.

Observații critice

Diferențele între valoriile măsurate și cele calculate sunt în medie 14...17%. Acestea se datorează:

- ipotezelor simplificatoare admise în deducerea relațiilor de calcul;
- viteze de propagare a undelor longitudinale diferite de cele acceptate în calcule, determinate din modulul de elasticitate longitudinal E (Young) și densitatea materialului respectiv;
- gradul de execuție îngrijită a elementelor componente ale capului acustic;
- calitatea lipirilor și anUBLărilor mecanice ferme, contact metalic bun, la asamblare;
- oxigenatitatea materialelor și lipsa defectelor interioare;
- fixarea traductorului accelerometrică sit mai rigid de concentrator cu ajutorul piesei biconcave cu suprafețe conjugate cu accelerometru și concentratorul prin intermediul adezivului acrilic.

La experimentări nu s-a făcut corecția între unghiul de inclinare între generațarea inclinată a concentratorului și axa longitudinală a lui (prin $\cos\alpha$) deoarece unghiul de inclinare nu depășește 10° .

Ampitutini ale deplasării peste $5,2 \mu m$ ($a_y = 9.250 g$) nu s-au măsurat pentru că nu atinge limitele maxime a accelerometrii permise de accelerometru EK 8307 ($a_{max} = 10.000 g$). Forma oscilațiilor nefiltrate și filtrate la vibrație blocului BU-1, fotografiate pe ecranul osciloskopului pentru $f_1 = 1 \mu s$ sunt date în fig. 6.19 și respectiv 6.20.

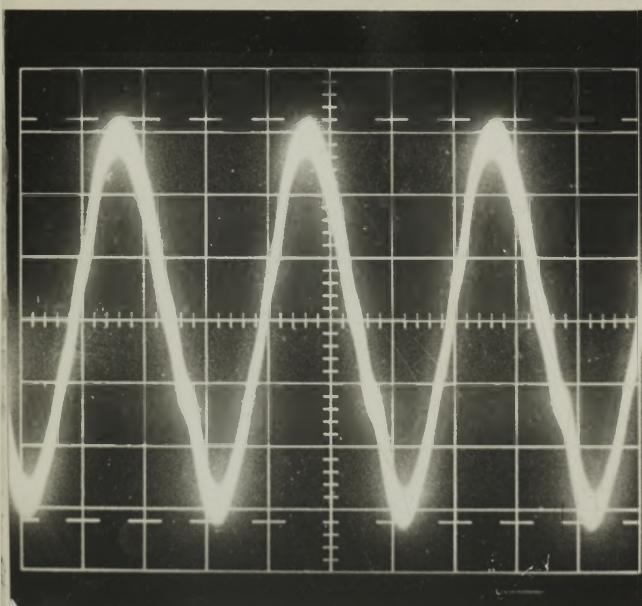


Fig. 6.19

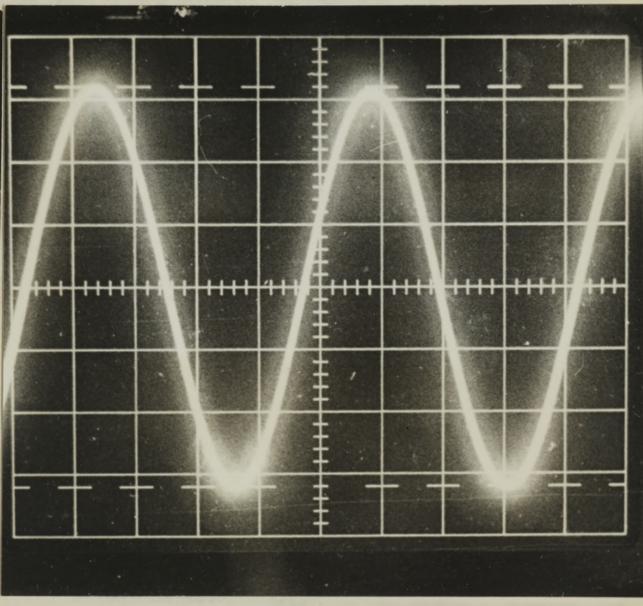


Fig. 6.20

6.3. Cercetări experimentale privind realizarea concentratoarelor ultrasonice

Prelucrările mecanice ale concentratoarelor s-au efectuat pe strungurile cu comandă numerică cu bandă perforată SNC 525; SP 280 ; RCC etc și cu dispozitivul de strunjit conic (vigla de copiat) după găsirea pe strungurile normale SN 400 și SN 4 500. Dată fiind dificultatea de prelucrare prin agățiere a concentratoarelor exponentiale și catenoidale, cît și a celor compuse pe strungurile clasice, cel mai rațional din punct de vedere al preciziei dimensionale și a calității suprafețelor generate este prelucrarea lor pe strunguri-le cu comandă numerică [178.c]

Semifabricatul a fost sub forță de bare din oțel GIC 45 căroia li s-au aplicat un tratament termic de îmbinătățire la durată de HRC = 50 ± 5. Principalele operații și faze de prelucrare

cu fose: debitarea, strunjire frontală I, burghiere, tarocare, centruire I, strunjire frontală II, centruire II, strunjire trecerea exterior $\phi 32 \times 25$, strunjire profilatii exterioare degresare și finisare pe CNC - 323, cu bandă perforată (80 fraze) (pentru concentrator exponential cu $D_1 = 40$ mm; $D_2 = 10$ mm; $l = 146$ mm regimul de așchierare a fosei $t = 3$ mm; $s = 0,6$ mm/rot; $v = 90$ m/min; $n = 710$ rot./min; $i = 5$ traceri), strunjire profilatii exterioare de finisare ($t = 0,22$ mm; $s = 0,3$ mm/rot; $v = 112$ m/min; $n = 1400$ rot/min; $i = 2$), strunjire trecerea pentru filetare $\phi 30$ mm; degajare plus teșire, filetare N30X1, control CTC.

Schemă generală de elaborare a programului pentru comanda numerică este redată în fig.6.21, iar schema așchierii în fig.6.22.

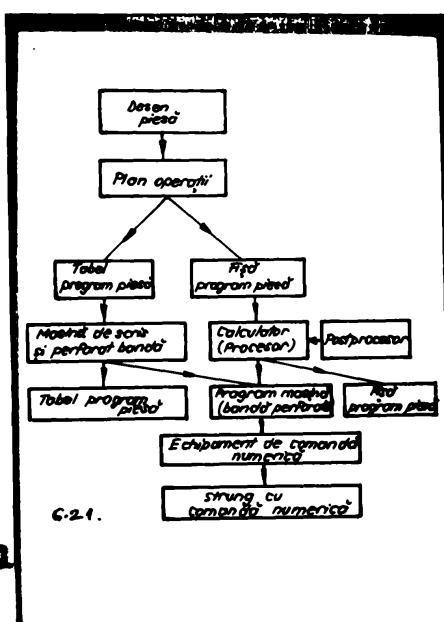


Fig.6.21

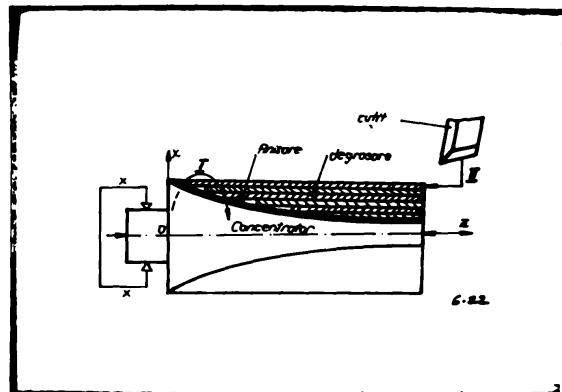


Fig.6.22

Exemple de programe pentru un concentrator exponential și un estenoidal se prezintă în fig.6.23.

PROGRAM C.U.
EXPONENTIAL

R305

N1 T2
 N2 G4 Z1000
 N3 G95 G64
 N4 00 1600000 2600000 S1 N4
 N5 G92 X439800 Z420200
 N6 S5
 N7 G0 X11000 Z150000 G94 D7
 N8 G1 Z137000 F250
 N9 X16000 Z96500
 N10 X21000 268500
 N11 X26000 Z46500
 N12 X31000 Z28500
 N13 X36000 Z13500
 N14 X41000 Z0
 N15 G0 Z150000
 N16 X10000 S7
 N17 G1 Z136250 F150
 N18 X11000 Z126883
 N19 X12000 Z118331
 N20 X13000 Z119404
 N21 X14000 Z103193
 N22 X15000 Z96399
 N23 X16000 Z90056
 N24 X17000 Z84095
 N25 X18000 Z78480
 N26 X19000 Z73166
 N27 X20000 Z68173
 N28 X21000 Z63330
 N29 X22000 Z58758
 N30 X23000 Z54389
 N31 X24000 Z50206
 N32 X25000 Z46194
 N33 X26000 Z42339
 N34 X27000 Z38630
 N35 X28000 Z35055
 N36 X29000 Z31606
 N37 X30000 Z28276
 N38 X31000 Z25052
 N39 X32000 Z21931
 N40 X33000 Z18907
 N41 X34000 Z15973
 N42 X35000 Z13124
 N43 X36000 Z10355
 N44 X37000 Z7662
 N45 X38000 Z5041
 N46 X39000 Z2488
 N47 X40000 Z0
 N48 G0 Z150000
 N49 X439800 Z420200 D0 G53
 N50 G92 X600000 Z600000
 N51 M5 M30

PROGRAM C.U.
CATENOIDAL

R306

N1 T2
 N2 G4 Z1000
 N3 G95 G64
 N4 00 1600000 2600000 S1 N4
 N5 G92 X439800 Z420200
 N6 S5
 N7 G0 X10000 Z105000 G94 D7
 N8 G1 Z28000 F250
 N9 X16000 Z47300
 N10 X21000 Z32000
 N11 X26000 Z21200
 N12 X31000 Z15000
 N13 X36000 Z5000
 N14 X41000 Z0
 N15 G0 Z105000
 N16 X10000 S7
 N17 G1 Z268000 F150
 N18 X11000 Z69083
 N19 X12000 Z61458
 N20 X13000 Z53740
 N21 X14000 Z51024
 N22 X15000 Z46955
 N23 X16000 Z43350
 N24 X17000 Z40097
 N25 X18000 Z37125
 N26 X19000 Z34394
 N27 X20000 Z31835
 N28 X21000 Z29451
 N29 X22000 Z27710
 N30 X23000 Z25093
 N31 X24000 Z25087
 N32 X25000 Z22180
 N33 X26000 Z19362
 N34 X27000 Z17674
 N35 X28000 Z15959
 N36 X29000 Z14361
 N37 X30000 Z12874
 N38 X31000 Z11343
 N39 X32000 Z9915
 N40 X33000 Z8536
 N41 X34000 Z7202
 N42 X35000 Z5910
 N43 X36000 Z4658
 N44 X37000 Z3443
 N45 X38000 Z2263
 N46 X39000 Z1116
 N47 X40000 Z0
 N48 G0 Z105000
 N49 X439800 Z420200 D0 G53
 N50 G92 X600000 Z600000
 N51 M5 M30

Fig.6.23.

CAPITOLUL 7

CRESTEREA EXPERIMENTALA DE PRELUCRARE PUNCTUALA PRIN ERODIUNE ULTRASONICA A UNOR MATERIALE FRAGILE SI DURE

7.1. Prezentarea utilajelor si a conditiilor de lucru cu care s-au efectuat experimentele

Cercoțările experimentale de prelucrare prin eroziune ultrasonică s-au efectuat pe două mașini de prelucrat cu ultrasunete, prima fiind un model experimental realizat la Facultatea de Mecanică Timișoara, catedra TCM, existentă în laboratorul de ultrasunete, iar a doua un prototip construit în 1987 WPU-01 la Electrotimex - Timișoara. Cea mai importantă caracteristică a modelului experimental este redată în [97] și [211] iar cercoțările blocatele ultrasonice realizate în acest laborator în [211 a.] și altele.

Blocul ultrasonic cu transductor magnetostrictiv din tita de nichel a fost alimentat de generatorul cu lampi al mașinii, care lucrează în gama de frecvențe $f = 19 \dots 107$ kHz, întreaga gamă cuprinzând trei intervale de frecvențe 19...33; 29...53,5 și 54,5...107 kHz. Puterea de ieșire a generatorului, cind impedanța de sarcină este acordată cu generatorul, este 1500 W putere electrică activă pe o impedanță de ieșire de 19Ω sau 40Ω . Puterea poate fi reglată de la zero la valoarea maximă.

Blocatele ultrasonice cu transductori din ferită realizate și prezentate de autor în teză au fost alimentate de la un generator transistorizat cu putere de 100 W, având gama de frecvențe variabilă $f = 16 \dots 35$ kHz, ca consecință și puterea poate fi reglată continuu. În același timp s-au efectuat experimentări și cu generatorul transistorizat de putere mai mare 150 W și respectiv 250 W.

- Sistemul de microavans este de tip electromecanic aplicat la masa obiectului prelucrării pe o cursă de 40 mm, realizat de un motor sincron care lucrează în regia frânat (ca un arc spiral) asigurând o forță constantă de sprijinare, independent de poziția cursiei mesei.



Fig.7.1.

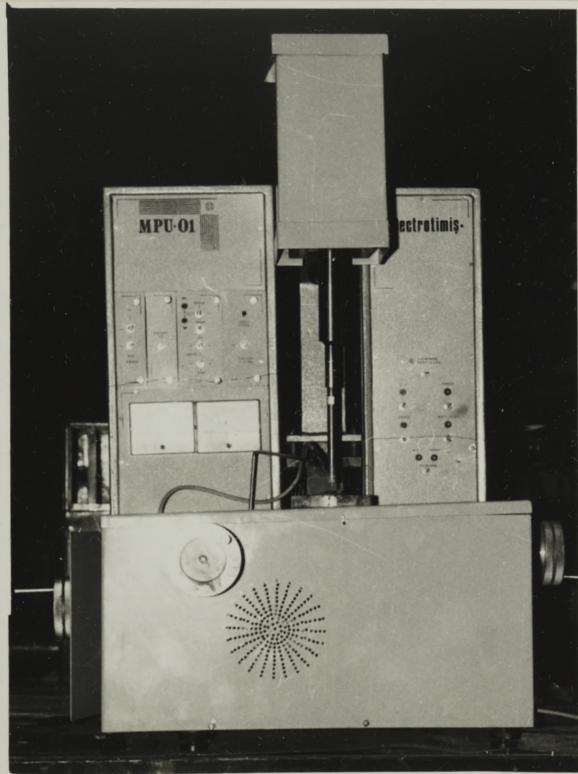


Fig.7.2.

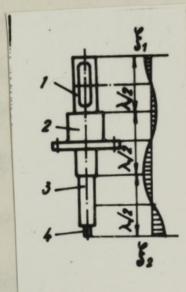


Fig.7.3

Reglajul fin (0,1...
..5N) și grosier (5...
...20N) fiind conti-
nuu.

- Capul acustic (blo-
cul ultrasonic) a fost
făcut din două ferite
magnetostrictive 1
(fig.7.3) lipite pe
concentratorul cilin-
dric în trepte 2, în
care s-au înșurubat obiectele de
trenajer 3 în $\lambda/2$ cu partea lor ac-
tivă 4. S-au utilizat două blocuri
ultrasenice, unul cu concentrator
cilindric în $\lambda/2$ și altul în λ .

Ca sistem de avans s-au utilizat
atât sistemul original de avans al
modelului experimental, electromeca-
nic secvențial cu ciclu automat și
cu posibilități de comandă manuală

decopul acestei adaptări a ferii, crește posibilității de control mai precis a forței statice de avans F_g , respectiv a presiunii de contact între obiectul de transfer OT (scule) și obiectul prelucrării OP (pieza).

Schema principală a sistemului de avans gravitațional este redată în fig.7.4.

Fig.7.4.

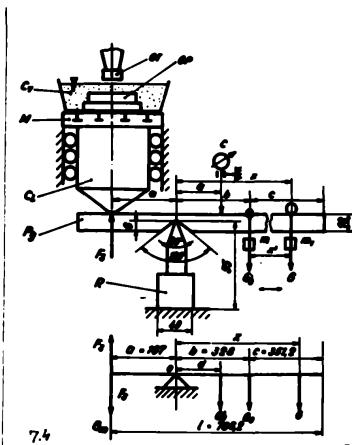


Fig.7.4.

Contactul dintre rezonul R și pîrghia orizontală P_g , este de tip prismatic, muchie de cutit ca la balanțe, avind unghiul la rezon de 30° iar la locașul pîrghiei 120° .

In schema de solicitare a pîrghiei (fig.7.4.b) G_g cuprinde greutatea cilindrului CL, a masei, cuvei cu OP și suspensia abrazivă. G_p este greutatea pîrghiei. Pentru a amuniti greutatea a OP, echilibru semistatic în gal (fără prelucrare) se realizează cu greutatea G_e , care se obține din ecuația de momente:

$$G_e \cdot a = G_p \cdot d - G_g \cdot b - F_c \cdot c = 0$$

În care F_c = forță exercitată compresorului

Momentul static în echilibru este:

$$G_e \cdot b = (G_p + F_c) \cdot a = G_p \cdot d$$

Po călă experimentală s-a găsit $G_e \cdot b$, mărind bratul lui G_p , $b = 320$ mm iar pentru $G_p = (0,428 + 0,151)g = 0,586 \cdot 9,81 = 5,746$ N.

În timpul prelucrării, solicitarea pîrghiei se poate considera statică, dat fiind viteza mică de prelucrare. Forța statică se poate realiza fie prin masă a plasată pe tâlburul lui G_p , pentru care există relația:

$$F_g = \frac{G_p}{g} \cdot a = 59,672 \text{ N} \quad [N] = [kg]$$

fie prin deplasarea unei mase m_1 în lungul barei la distanța x

fății de rezonanță:

$$F_g = \frac{m_1 g}{a} = 91,682 m_1 x, \text{ unde } m_1, \text{ kg} ; x, \text{ m} ;$$

$$F_g = 9,1682 \cdot 10^{-3} m_1 x, \text{ N} ; m_1, \text{ g} ; x, \text{ mm}.$$

Prin varierea produsului $m_1 x$ se pot obține diverse valori ale forței de avans F_g . În experimentări s-a utilizat prima variantă prin plasarea de mase a pe tălerul lui G_0 .

$$F_g = 0,03072 m, \text{ N} ; m, \text{ g} , \text{ respectiv } m = 32,57 F_g, \text{ g}$$

$F_g, \text{ N}$. Pentru a avea forță statică de $F_g = 1 \text{ N}$, trebuie să fie $m = 32,57 \text{ g}$.

Prin plasarea unei dinamometre etalon între O_1 și O_2 închirându-ne cu diferite mase s-a verificat corectitudinea aprecierii forței statice F_g .

Prin așezarea unei comparațor C (fig. 7.4.a) la distanță $a = 107 \text{ mm}$ egală cu cea de la rezonanță la cilindrul mesurii, se poate determina cursa de ridicare pe verticală a OF. De altfel comparațorul poate fi plasat pe mase și sănătate alt element mobil al sistemului de măsurare. Când indicațiile la contactul O_1 și O_2 înainte de prelucrare și după prelucrare pe suprafață inițială a OF la marginile orificiului sau cavitatei, curățind suprafețele de suspensie abrazivă, se poate determina unura longitudinale a OF, care a fost comparația cu măsurările directe ale lungimii OF înainte și după prelucrare.

Anterior utilizării sistemului gravitațional s-a realizat și încercat un traductor dinamometric tip fulger (fig. 7.5) solicitat cu un micrometru cu limitator de curățare care a înlocuit temporar comparațorul cu fotodiodele originale ale mașinii. În acest fel s-a putut beneficia de teste economice în ciclul automat sau cu comandă manusmară a mașinii.

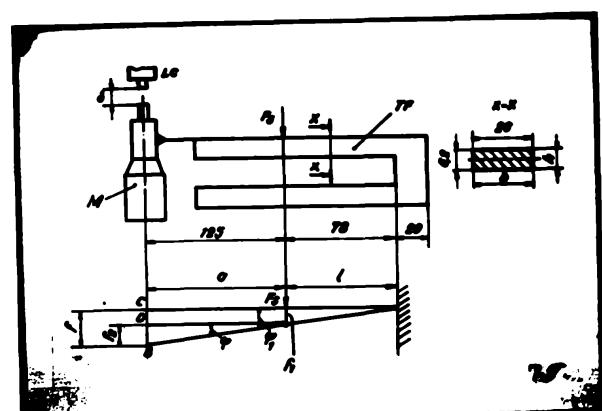


Fig. 7.5.

beneficia de teste economice în ciclul automat sau cu comandă manusmară a mașinii.

Utilizând schema de calcul din fig. 7.5 s-a doborât să fie în dreptul micrometruului. Pe porțiunea AB a transductorului, momentul inconștient fiind nul, fibra medie deformată este o linie dreaptă.

Sfingata totală va fi:

$$z = z_1 + z_2 = z_1 + \operatorname{ctg} \varphi = \frac{z_1 f_3}{2x I_2} + \frac{z_1 f_2}{2x I_2} a$$

$$\text{Sfingata în dreptul forței: } f_1 = \frac{z_1}{2x I_2}$$

înă unghiul de rotire: $\varphi_1 = \frac{\pi d^2}{2EI_x}$, $\varphi = \varphi_1$

Admitând modulul de elasticitate $E = 2,1 \cdot 10^{11}$ N/m², cu dimensiunile din figura rezultă momentul de inerție geometrică

$$I_x = \frac{\pi r^4}{32} = 5,1658 \cdot 10^{-4} \text{ m}^4; \quad S_{I_x} = 108,439 \text{ mm}^2.$$

Pentru calculale se obține: $f = 4,9653 \cdot 10^{-6} f_s$, unde f_s este $f_s = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{E}{\rho}} = 4,9653 \cdot 10^{-5} f_s$, unde ρ este o divizune la tamburul micrometric $1D = 1m/10,49653 = 2,014m = 0,209 \text{ kgf}$. Pentru greutăți cunoscute pe masă măsurări și măsurind slăgeata la microstru au rezultat valori apropiate de cele calculate. Valori mai sensibile însă se pot obține la sistemul gravitațional pentru forță statică F_g .

7.2 Cercetări privind influența formei concentratoarelor ultrasonice asupra parametrilor tehnologici

Rendamentul transmisiei energiei de vibrație mecanică ca la transductor în spațiul de lucru depinde în esență și de forma, materialul și calitatea execuției concentratoarelor ultrasonice [136], [127], [97] [63], [65] și altele.

Variatia formei concentratoarelor ultrasonice, după cum s-a arătat la analiza lor teoretică prezentată în cap. 4 și 5 ale tezei are ca scop sărarea amplitudinii de oscilație la capitolul de legătură a lor la obiectul de transferuri din spațiul de lucru tehnologic.

Capacitatea productivă (productivitatea) este direct legată de valoarea amplitudinii de oscilație pe lângă alți factori importanți ca presiunea statică, condițiile de circulație a suspensiei abrazive în spațiul de lucru, frecvența fiind în general constantă și egală cu frecvența de rezonanță mecanică pentru un bloc ultrasonic dat. Forme concentratoarelor ultrasonice constituind și elemente de adaptare a impedanței spațiului de lucru (zarcinii) cu transductorul și respectiv a acestuia, cu generatorul.

S-a testat experimental concentratoarele ultrasonice (C.U.) de formă: conică, exponentială și catenoidală și în unele C.U. cilindrice în trepte, de secțiune circulară și a căror raport de reducere a secțiunii transversale $N < 6$. Experimentele făcute în laborator pentru $N > 6$ arată o compertare dificilă, apariția unor oscilații transversale și o instabilitate în timpul lucrului. S-a utilizat blocul ultrasonic BU-3 cu feritii magnetoelectrici I_2 , prezentat în cap. 6. Concentratoarele confecționate din etal GLC-45 înmărități de formă conică, exponentială și catenoidală au fost fabricate în coloane intermedii-

re a vibratorului. Obiecte de transfer din ST de formă cilindrică cu $\varnothing = 3$ mm, prevăzute cu filer metric și fișă înspurbată la extremitatea acestor concentratoare. Prelucrările s-au făcut pe plăci de sticla cu grosime de 2 mm cu abraziv carturi de bor având granulație Nr 10 în concentrație în apă 45 - 50% volumic. Suspensia abrazivă a fost dirijată prin strâpungere și curgerea liberă s-a prins agitare manuală.

Pentru fiecare fel de concentrator s-au efectuat cîte 3 crișificii străpuse pe diametrul de 3 mm. La fiecare probă s-a cronometrat timpul total de perforare. După indicațiile compactorului la adâncimi de 1...1,5; 2...2,5 și 2,5...3 mm s-a comandat manual cîte o retragere pentru reumplerea cavitatei cu abraziv proaspăt neuzat, dându-se posibilitate de evacuare a profuselor de eroziune și abrazivului sărmat și uscat. Aceasta a fost necesar pentru sistemul de avans gravitational, care face parte din sistemele de avans mecanice cu secțiuni continue [97], [128] [129] și care nu permite pulsarea forței statice pentru a ușura intrarea abrazivului proaspăt neuzat între suprafețele frontale ale ST și CF.

Răsultatele facetedrilor experimentale sunt prezentate în tab. 7.1.

Dacă se neglijări ușorale modificării de frecvență prin diferența de masă a concentratoarelor pentru a oscila la rezonanță mecanică (amplitudine de deplasare maximă) atunci diferența de tipi medii sau rate datele caracterilor amplitudinii de deplasare (oscilație) aproximativ la restul factorilor constanți.

Înțeles timpul de prelucrare pentru C.U. conic ca unitate de referință productivitatea reportată, proporțională cu t_p / t_{p_0} , este redată în fig. 7.6.

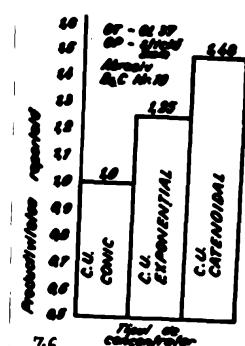


Fig. 7.6.

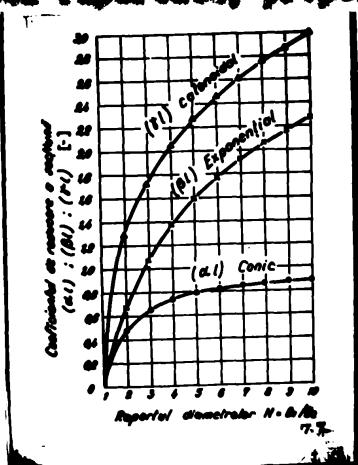


Fig. 7.7.

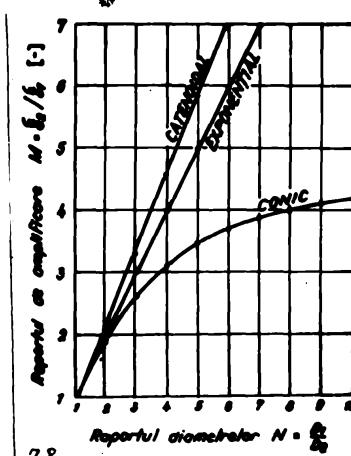


Fig. 7.8.

Pentru raportul diametrelor $N = D_1/D_0$ și concentratoarelor $K = 3$ Coeficienții adimensionali de reducere a secțiunii transversale sunt cei determinați din fig. 7.7 iar raporturile teoretice de amplitudine a amplitudinii din fig. 7.8.

DETERMINAREA VITICIIULUI CU C.U. RIFLEXIV

Tabelul 7.1

Nr.	C.U. CONVENTIONAL				C.U. CATEGORIAL			
	C.U. SIMPLU		C.U. COMPLEX		C.U. SIMPLU		C.U. COMPLEX	
	τ_p	v_p	τ_p	v_p	τ_p	v_p	τ_p	v_p
pro- iect iei	min	max	min	max	min	max	min	max
1.	3,0	2,10	0,95	6,73	1,68	1,19	0,41	1,40
2.	3,0	2,00	1,00	7,07	1,70	1,17	0,31	1,41
3.	3,0	1,90	1,05	7,44	1,69	1,16	0,36	1,38
4.	3,0	2,50	0,87	6,15	1,60	1,25	0,85	1,45
5.	3,0	2,10	0,93	6,97	1,65	1,21	0,37	1,40
I	2,09	0,957	6,763	1,665	1,201	0,490	1,439	1,422
s	0,19	0,068	0,490	0,940	0,031	0,210	0,026	0,025
a_1	1,00	0,86	6,00	1,61	1,15	0,19	1,37	1,38
a_2	2,29	1,05	7,44	1,72	1,24	0,78	1,44	1,45
t_{p1}/t_{p2}	1,0	-	-	1,29	-	-	1,40	-
$t_{p1}/t_{p2} \cdot 10^3$	3,0	-	-	5,0	-	-	5,09	-
N/N_0	1,0	-	-	1,428	-	-	1,671	-
R	0	-	-	16,24	-	-	12,9	-

Diferențele procentuale între rezultatele experimentale și cele calculate teoretic sunt de 14,24% la concentratorul exponential și de 12,9% la cel categorial, după ce în prealabil au fost eliminate de la început unele incercări care s-au abătut cu mult (pînă la 40% și chiar mai mult) față de media dată în tabel. Întrucătatele din tabelul 7.1 s-a făcut și o prelucrare statistică a rezultatelor determinându-se intervalul de încredere $[a_1 \pm a_2]$ care garantează cu o probabilitate de 95% valoarea parametrilor estimati.

Deși legătarea de sărire a productivității, respectiv de alergare a timpului de prelucrare, cu sărirea amplitudinii se respectă, diferențele semnificative care apar se datoră ipotezelor simplificate care introducă în relațiile de calcul, redată în cap. 4 și 5 altătoate, precum și rolul deosebit de important pe care îl are presiunea statice dintre OF și CP și în special condițiile optime de circulație a suspensiei abrazive în spațiul de lucru, astfel cum au seznam corect și alții cercetători [97], [260], [126], [135 și alții].

Dezavantajul bloccurilor ultrasonice cu coloane intermediare, cu concentratoare echivalabile prin înjurubare și a obiectelor de transfer de acenunec echivalabile, îl reprezintă întreruperea continuării și emogenității axii de propagare a undelor elastice, cînd urmare la reflexii și pierderi locale. Așa se explică amplitudinile relativ mici obținute cu feritele F_2 fabricate în țară (ace cum s-a văzut în cap. 6) și respectiv productivități mici.

Avantajul acestora constă în gradul mai mare de a studia dife-

rite forme de concentratoare și diferite secole. Prin aceste construcții experimentale de laborator autorul tezei a urmărit studiul experimental comparativ al concentratoarelor de diferite forme în ceea ce privește legea de reducere secțiunii transversale având același dimensiuni de intrare și ieșire și lungimea diferență încât să fie acordate pe același frecvență de rezonanță, respectiv într-o zonă cătă mai restrinsă. Deși și se poate realiza către trei sisteme oscilatorii având feritele selectate cu caracteristici cătă mai apropiate de care că se lipescă direct către un concentrator de formă diferență, așa cum s-a realizat de exemplu DU-1 având ferită F_2 și C.U. comic. Tranzis-ția undeletor acustice prin acesta este mult mai bună. Numai un contact metalic foarte bun, prin strângerea ferită a piezelor amasilate poate duce la creșterea randamentului energetic al blocurilor ultrasonice din elemente moibile. De lîngă aceasta mai este necesar ca și impedanțele acustice de unde a piezelor componente să fie cătă mai apropiate ($\beta_1 c_1 = \beta_2 c_2 = \dots = \beta_n c_n$).

7.3. Determinarea experimentală a unor ferite statice de avans optim

7.3.1. Corectarea forțelor statice de avans la prelucrarea cavitațiilor nestrăpunsene de secțiune dreptunghiulară

Seria următoare de experiențe a fost prelucrarea unor cavitați înfundate în sticla de sodiu și sticla optică de formă dreptunghiulară (fig. 7.9) cu secole prismatică având secțiunea dreptunghiulară $a \times b = 15 \text{ mm} \times 3 \text{ mm}$. Alegerea acestor dimensiuni s-a făcut cu scopul

ca ulterior să se poată măsura rezistența suprafețelor generate, în special pe fundalul cavitații, cu ajutorul palpatoarelor de care dispune profilograful - profilometru tip 252 (Käller).

Utilizând obiecte de transfer din CL 37 suspensie abrazivă D₄C Nr 10 concentrație 50% volumetric, alimentat prin atropire și agitare. În cadrul laboratorului de ultrasonice al Facultății de Mecanică Timișoara există un bloc ultrasonic cu ferită FIKK-6 fabricație japoneză lipită pe un concentrator comic [97], de foarte bună calitate, constituind un etalon pentru blocurile ultrasonice cu ferite magnetostrictive. Această ferită a fost setată cu F_1 în prezentătext ale cărei caracteristici dimensionale au fost prezentate în cap.

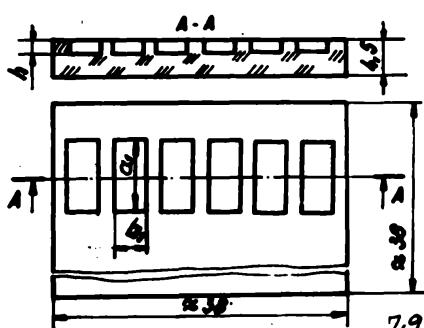


Fig. 7.9.

fabricație japoneză lipită pe un concentrator comic [97], de foarte bună calitate, constituind un etalon pentru blocurile ultrasonice cu ferite magnetostrictive. Această ferită a fost setată cu F_1 în prezentătext ale cărei caracteristici dimensionale au fost prezentate în cap.

Racultatele inserărilor experimentale sînt redată centralizat în tabelele 7.2, 7.3, 7.4 și 7.5. În timpul de prelucrare $t_p = 1,2, \dots, 6$ minute, la forță statică constantă pe aceeași piesă.

Cele patru rezultări de pe aceeași piesă diferă doar prin durata de prelucrare și deci prin adimensionalizarea pîtrunirii a OT în CP.

OT 15.3 mm: $F_p = 10,5$ N; $p_p = 2,6$ daN/cm²

Tabelul 7.2

Mărime	Număr	Clasa 1 Proba Nr. 1					
		1.1	1.2	1.3	1.4	1.5	1.6
t_p	min	1	2	3	4	5	6
n	mm	1,32	2,06	2,22	2,46	2,95	4,06
a_1	g	15,407	15,247	14,985	14,908	14,401	14,033
a_2	g	15,242	15,905	14,708	14,401	14,033	13,526
Δn	g	0,165	0,297	0,277	0,307	0,368	0,537
v_p	mm/min	1,32	1,03	0,746	0,615	0,390	0,676
\dot{v}_p	mm ³ /min	63,66	53,58	38,49	31,99	50,69	35,20

OT 15.3 mm: $F_p = 6,7$ N; $p_p = 1,68$ daN/cm²

Tabelul 7.3

Mărime	Număr	Clasa 2 Proba Nr. 1					
		2.1	2.2	2.3	2.4	2.5	2.6
t_p	min	1	2	3	4	5	6
n	mm	0,95	2,05	2,56	3,10	3,30	3,95
a_1	g	15,920	15,310	15,554	15,233	14,648	14,436
a_2	g	15,810	15,554	15,235	14,848	14,436	13,945
Δn	g	0,118	0,236	0,519	0,387	0,412	0,453
v_p	mm/min	0,95	1,025	0,950	0,775	0,610	0,656
\dot{v}_p	mm ³ /min	69,419	53,320	44,930	40,325	34,330	34,240

OT 15.3 mm: $F_p = 13,38$ N; $p_p = 3,35$ daN/cm²

Tabelul 7.4.

Mărime	Număr	Piesă 3 Proba Nr. 1					
		3.1	3.2	3.3	3.4	3.5	3.6
t_p	min	1	2	3	4	5	6
n	mm	1,90	2,15	3,22	3,43	3,60	-
a_1	g	15,821	15,984	15,316	14,414	14,485	-
a_2	g	15,984	15,316	14,914	14,483	14,034	-
Δn	g	0,237	0,268	0,402	0,431	0,449	-
v_p	mm/min	1,980	1,075	1,073	0,862	0,720	-
\dot{v}_p	mm ³ /min	98,94	53,97	35,83	44,87	37,45	-

OT 15.3 mm; $F_g = 17.24 \text{ N}$; $p_g = 4.28 \text{ daN/cm}^2$

Tabelul 7.3

Nr.	nr.	Piese Nr.					
		4.1	4.2	4.3	4.4	4.5	4.6
t_p	min	1	2	3	4	5	6
h	mm	1,27	2,37	2,40	2,45	2,50	2,51
n_1	s	15,650	15,692	15,396	15,097	14,791	14,479
n_2	s	15,692	15,396	15,097	14,791	14,479	14,166
Δn	s	0,158	0,296	0,299	0,306	0,322	0,323
v_p	mm/min	1,27	1,185	0,900	0,612	0,500	0,418
q_p	mm ³ /min	60,065	61,644	41,616	31,862	26,010	27,760

Adâncimea h a cavitațiilor a fost măsurată direct pe piesă cu ajutorul unui comparitor de 0,01 mm și cînd palpator a fost înlocuit cu un vîrf conic $\angle = 11,68^\circ$ și lungimea 22 mm construit special pentru aceste măsurări de adâncime. Masa piesei înainte de prelucrare m_1 și după prelucrarea fiecărei cavitați m_2 a fost cîntărită cu ajutorul unei balanțe analitice cu precizia de 1 mg.

Variatia adâncinii de prelucrare h a cavitațiilor în funcție de timpul de prelucrare este redată în fig.7.10, iar variația productivității în funcție de timpul de prelucrare în fig.7.11. Ambele figuri au ca parametru precum și statică p_g , respectiv forță statică F_g .

În fig.7.10 se observă că în condițiile experimentale date există o valoare proprieță de precumă statică optimă, care corespunde pielei 3 avînd $F_g = 15,39 \text{ N}$ respectiv $p_g = 3,35 \text{ daN/cm}^2$.

De altă parte, se observă că la începutul prelucrării,

cind la adâncini mici, este preferabil să avea precumă statică mai mare iar la adâncini mai mari (de exemplu peste 2 mm) sătăci și convenabile precumăle mai mici (vezi curba 4 din fig.7.10).

Astăsta are o legătură directă cu posibilitatea înlocuirii suspensiei abrazive în interstitiul frontal dintre OT și CP, dat fără condiții mai grele de circulație a suspensiei abrazive acestă cu creșterea adâncinii de prelucrare.

Deoarece precumă statică este prea mică, (curba 2, respectiv 1) la aceeași amplitudine de oscilație, respectiv putere aplicată de la generator (aprox.125%), nu circulația suspensiei abrazive în spațiul de lucru este scăzută micșorările prelucrării ei în acest caz scăde forța si-

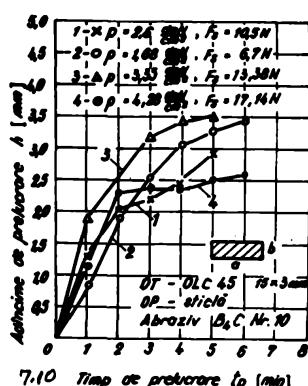


Fig. 7.10

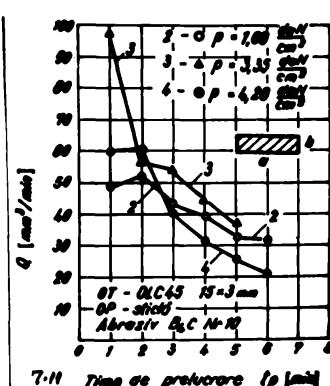


Fig. 7.11

-124-

sunicii transmisii direct granulelor abrazive, conform celor explicitate în cap. 2 adăugind adinționă de penetrare în stratul de suprafață al piezelui [126], [97], [109], [260], [139]. La presiuni statice prea mari, este posibil să apără un efect de fricare, amortizare a oscilațiilor; niciuându-se amplitudinea oscilațiilor, astfel împingind de fericire sistem acustic în parte.

Capacitatea productivă a procesului \downarrow (fig. 7.11) zintă ceeaștea cu creșterea timpului de prelucrare, respectiv a adinționii de prelucrare, în cazul sistemului analizat. Deoarece ar lucra cu aspirația suspensiei abrazive, sau cu refularrea acesteia, desigur că altele ar fi rezultatele. Un sistem ideal de avans ar fi similar la care efectul de piston, de gaz dinamic, (impuls) ar răspunde constant pe toată adinționă de prelucrare, iar viteza de înlocuire a abrazivului uzat și a producătorilor de crealume ar fi egală cu viteza de refugășitare, de introducere a abrazivului proaspăt neuzat. Fenomenul este extrem de complex, existând mulți factori care intervin în prelucrare și o interdependență reciprocă a acestora.

7.3.2. Corectarea forței statice de avans în prelucrarea orificiilor străpunsă de secțiune circulară

Urmașarea serie de experiențe s-a realizat cu obiecte de transfer cilindrici de diferite diametre $d = 3,4,5, 6, 7$ mm în plăci de sticlă de sodiu cu grosimea de 6 mm efectuându-se orificii străpunsă la diferite forțe statice de avans. Suspensia abrazivă a fost tot carbura de ber 3,4 C Mr 10 fm apă în concentrație de 50% volumetric, eliberată în spațiu de lucru prin strângere și agitare.

S-a utilizat același bloc ultrasonic BU-1, cu ferită magnetostrictivă F_1 , lipită direct pe concentratorul ultrasonic conic.

Răsultatul experimental obținut se dă în tabelele 7.6 și 7.7.

În tab. 7.6. s-a notat cu α [g] masa necesară creșterii unei anumite forțe statice dorite F_s [N], conform schemei din fig. 7.4. Forțele statice au fost reglate în intervalul $F_s = 2 \dots 19$ N, în funcție de diametru obiectului de transfer. Pentru fiecare probă s-a efectuat o prelucrare străpunsă (perforare), pentru același obiect și transfer și probă menținându-se constantă forța statică de avans F_s . Perioada s-a înțins retragări ale maselor cu obiectul prelucratului pentru reumplerea covității cu abraziv proaspăt, comandată numai în funcție de adinționă, după indicațiile comparatorului atunci când viabilea de prelucrare a materialului solidă. Datoră medie a unei retragări pentru reumplere a fost de circa sec.

-123-
Performare CP stieglă Nr. 6 mm, OT cilindric

SU-1 B₄C Nr.10

Tabelul 7.6

Mărime	UN	d = 3 mm			Probă Nr:	Tabelul 7.6	
		6,1	6,2	6,3		6,4	6,5
F _s	N	2,0	3,0	4,0	5,0	6,0	7,0
n	s	65,0	97	130	163	195	228
t _p	min	7,30	5,80	5,60	5,0	3,80	6,60
Mărime	UN	d = 4 mm			Probă Nr:		
		7,1	7,2	7,3	7,4	7,5	7,6
F _s	min	7,0	6,5	6,1	6,3	6,9	7,4
F _s	N	2,0	3,0	4,0	5,0	6,0	7,0
n	s	65,0	97	132	163	195	228
Mărime	UN	d = 5 mm			Probă Nr:		
		8,1	8,2	8,3	8,4	8,5	8,6
F _s	N	6,0	7,0	8,0	9,0	10,0	11,0
n	s	195	228	260	293	326	358
t _p	min	7,9	7,5	7,1	7,25	7,9	8,4
Mărime	UN	d = 6 mm			Probă Nr:		
		10,1	10,2	10,3	10,4	10,5	10,6
F _s	N	10,0	11,0	12,0	13,0	14,0	15,0
n	s	326	358	390	423	456	489
t _p	min	9,10	8,80	8,40	8,80	9,10	9,20
Mărime	UN	d = 7 mm			Probă Nr:		
		11,1	11,2	11,3	11,4	11,5	11,6
F _s	N	10,0	11,0	12,0	13,0	14,0	15,0
n	s	326	358	390	423	456	489
t _p	min	11,9	11,85	11,4	11,1	11,3	12,0

OT cilindric, CL 376 CP stieglă Nr. 6 mm, B₄C Nr.10 Tabelul 7.7.

Mărime	UN	Diametru OT, d, mm				
		3,0	4,0	5,0	6,0	7,0
OT	mm ²	7,07	12,56	19,03	28,27	38,48
t _{pain}	min	5,0	6,1	7,1	8,4	11,1
F _s opt	N	5,0	4,0	6,0	12,0	13,0
P _s opt	daN/cm ²	7,07	5,18	4,075	4,24	3,50
a	mm	6,0	6,0	6,0	6,0	6,0
v _p	mm/min	1,20	0,98	0,845	0,71	0,54
Q _{rod}	mm ³ /min	8,48	12,35	16,99	20,19	20,80

Variatia timpului de prelucrare pentru gluriri totale in functie de diferite forte statice de evacuare este redată in fig. 7.12 și 7.13.

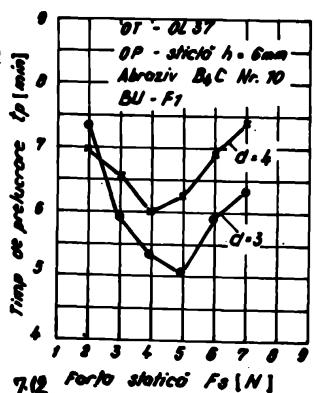


Fig. 7.12

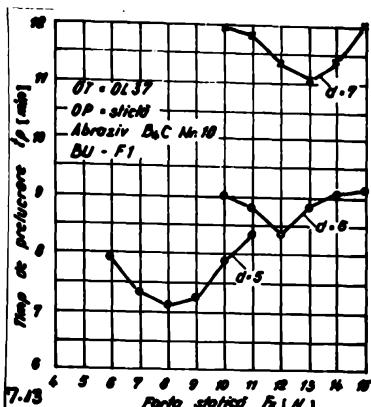


Fig. 7.13

Din aceste figuri se observă că toate curbele (duse sub forma de cimitir poligenal prin unirea succesiivă a punctelor experimentale) arată că dependențele sunt cu un caracter extremal, în sensul că prezintă un minim. Deci există pentru fiecare dimensiune a obiectului de transfer o valoare a forței statice de evacuare optimă pentru care prelevarea de material este maximă.

In tab. 7.7 s-a calculat valorile presiunilor statice optime p_{sopt} , viteza medie de prelucrare v_p și productivitatea volumică medie v_y pentru timpii de prelucrare minimi obținuți experimental din tab. 7.6 și fig. 7.12 și 7.13. Dependența grafică a productivității volumice v_y și ale vitezei de prelucrare v_p , ca valori medii, în funcție de diametrul obiectului de transfer, în condițiile unor forțe F_{sopt} respective presiunii statice optime p_{sopt} sunt redăte în fig. 7.14. Din aceste figuri se observă că, atunci când se asigură condiții bune de evacuare a produselor de eroziune și de înlăturare a abrazivului uzat și altul proaspăt și valori optime ale forței statice, capabile să transmită impulzuri mecanice eficiente granulelor abrazive, volumul de material detasat din OP în unitatea de timp crește. Deși (aparent) v_p scade cu diametrul OT, ea este o viteză optimă medie pentru un anumit diametru, respectiv o anumită aria a secțiunii transversale a OT. Vredină datele din

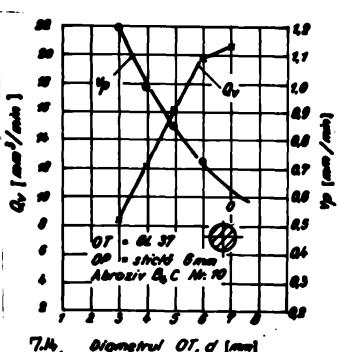


Fig. 7.14

tab. 7.7 se observă că în condițiile experimentale la diametrul OTxic $d = 3$ mm, presiunea statică optimă este $7,07 \text{ daN/cm}^2$, iar pentru diametrele mai mari $d = 4, 5, 6$ mm, presiunea crește de la $3,18 \dots 4,24 \text{ daN/cm}^2$ la diametre mai mari ($d = 7$ mm), iar este tendința de scădere a presiunii statice optime ($p_{sopt} = 3,38 \text{ daN/cm}^2$).

Autorul tezei desprinde de aici concluzia că, la fiecare prelucrare concretă prin eroziune ultrasonică, este necesar să se preciseze foarte bine condițiile experimentale în care s-au făcut determina-

rile, iar pentru parametri tehnologici ai procesului nu este suficient să se precizeze numai Q_p sau v_p , este bine să se dea împreună. Autorul prezentei teze aduce o critică unor date din literatură de specialitate care foarte vag amintesc niște condiții experimentale incomplete iar uneori acestea nici nu sunt amintite. Precizarea vagă a presiunii statice în spațiul de lucru în literatură de specialitate deoarece în limitele $p = 0,3 \dots 4 \text{ daN/cm}^2$ trebuie luată doar cu caracter orientativ de informare generală.

În prelucrarea sticlei optice de tip cron K 100 și a sticlei de sodiu pe masina MFU-01, s-a determinat forță statică optimă la care se obține adâncimea maximă de prelucrare după același timp $t_p = 2 \text{ min}$ (fig. 7.15).

Varietăți adâncimii de prelevare în funcție de timp pentru trei tipuri de sticla Na, C516641R și K 100 sunt redate în fig. 7.16.

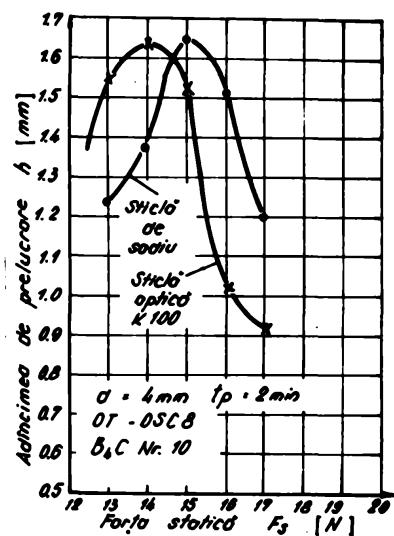


Fig. 7.15

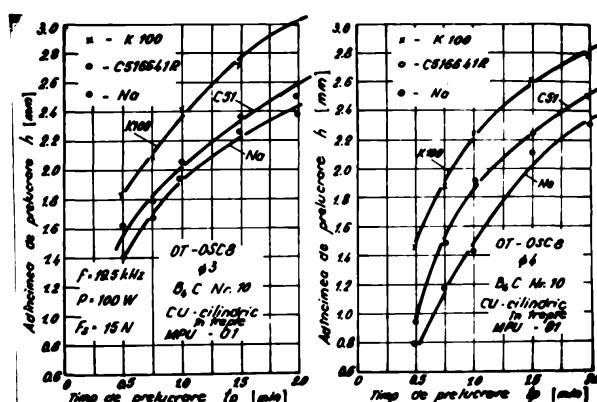


Fig. 7.16.

Se observă existența unei prelucrabilități mai bune a sticlei optice K 100 și C516641R decât a sticlei de sodiu. Aceasta se datorează diferențelor de compozitie chimică, tratament termic și duritate, care pot fi caracterizate global prin coeficientul de fragilitate determinat experimental în tab. 2.1.

Compoziția chimică a sticlei de sodiu (silico-calco-sodică) este $72\% \text{ SiO}_2$; $9\% \text{ CaO}$; $3,5\% \text{ MgO}$; $13,5\% \text{ Na}_2\text{O}$; $1\% \text{ Al}_2\text{O}_3$.

Sticlele optice de tip cron (C516641R) au compozitie $72\% \text{ SiO}_2$; $8\% \text{ E}_2\text{O}_3$; $2\% \text{ CaO}$; $10\% \text{ K}_2\text{O}$; $7\% \text{ Na}_2\text{O}$; $1\% (\text{MgO} + \text{Al}_2\text{O}_3)$. Indicele de refrație optică $n_g = 1,516$ iar coeficientul de dispersie (numărul lui Abbé): $\nu_g = 64,1$, densitatea $\rho = 2,38 \text{ g/cm}^3$. Sticlele optice K 100 și LX 105 au compozitie chimică asemănătoare, pentru K 100: $n_g = 1,521$; $\nu_g = 59,62$; $E = 7700 \text{ daN/mm}^2$; $\rho = 2,63 \text{ g/cm}^3$; $\mu = 0,210$; iar pentru LX 105 (sticla ușor): $n_g = 1,478$; $\nu_g = 65,59$; $E = 6900 \text{ daN/mm}^2$; $\rho = 2,27 \text{ g/cm}^3$ coeficientul lui Poisson $\mu = 0,184$. Toate variantele de

sticile au fost detensionate printr-un tratament termic de recocere.

S-a efectuat experiențe în ceeași condiții ca cele descrise mai sus cu obiecte de transfer tubulare de secțiune inelară (fig. 7.17).

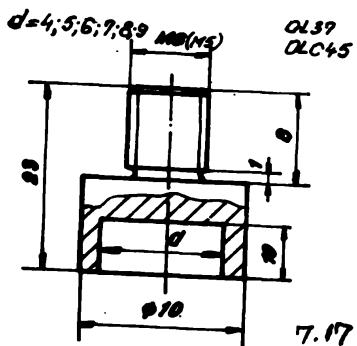


Fig. 7.17.

(7.18) gravitațional) ajunge la concluzia că prelevarea de material a fost mai bine la prelucrarea cu OT cilindrice cu secțiune inelară decât cu secțiune plină obținând după același tip de prelucrare adâncimi mai mari decât cu OT pline. Aceste rezultate au fost verificate și în cadrul laboratorului de ultramunte de la Facultatea de Mecanică Timișoara [97], [260] și încercările experimentale ale autorului prezentei teze. Așa cum s-a arătat mai sus, concluzia din [2] poate fi adevărată numai în cazul cînd la alimentarea prin stropire și curgere liberă a suspensiei abrazive se fac reumpleri periodice ale cavitatei pentru refăptarea abrazivului: Majnev B. I. [198] făcând experiențe de prelucrare a orificiilor pentru aspirație suspensiei abrazive ($D = 8$ mm, $d = 6$ mm) ($P_{CIF} = 1$ kw, $f = 22,6$ kHz) și și alte experiențe făcute cu refăpterea suspensiei [198], [126], [128] au dus la măririle ale productivității.

Din experiențele efectuate și prezentele mai sus rezultă că cînd se creștează coeficientul de forță exterior se întăresc condițiile de falociuire ale suspensiei abrazive și prelevarea de material crește. Autorul tezei a făcut un studiu teoretic al variației acestor coeficienți pentru OT cu secțiune circulară plină (fig. 7.18) și inelară (fig. 7.19) în funcție dimensiunilor experimentate. Pentru OT circulare s-a introdus și un coeficient de forță interior $c_1 = l/s$ ca fiind circumferința interioară reportată la aria secțiunii transversale a OT, în ipoteza că la reumplerile anterioare este prinsă o anumită cantitate de abraziv preșăpat și în

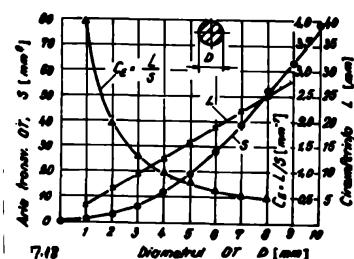


Fig. 7.18

Mulți cercetători au studiat influența asupra sumitului factor de formă sau coeficient de formă a OT asupra condițiilor de prelevare de material la eroziunea ultrasonică. În [2] [128], [97], [260], [198], etc. se definește drept coeficient de formă $c_2 = l/s$ ca fiind perimetru exterior al OT reportat la aria secțiunii transversale a lui. De exemplu Adithan M. [2] a făcut experimentări pe o mașină LIATHON 400, tipul IC cu putere de 0,9 kw de tip orizontală, la care forța statică a fost variată prin inclinarea capului

pentru a ajunge la concluzia că prelevarea de material a

forță mai bună la prelucrarea cu OT cilindrice cu secțiune inelară decât cu secțiune plină obținând după același tip de prelucrare adâncimi mai mari decât cu OT pline. Aceste rezultate au fost verificate și în cadrul laboratorului de ultramunte de la Facultatea de Mecanică Timișoara [97], [260] și încercările experimentale ale autorului prezentei teze. Așa cum s-a arătat mai sus, conclu-

zina din [2] poate fi adevărată numai în cazul cînd la alimentarea prin

stropire și curgere liberă a suspensiei abrazive se fac reumpleri pe-

riodice ale cavitatei pentru refăptarea abrazivului: Majnev B. I.

[198] făcând experiențe de prelucrare a orificiilor pentru aspirație

suspensiei abrazive ($D = 8$ mm, $d = 6$ mm) ($P_{CIF} = 1$ kw, $f = 22,6$ kHz)

și și alte experiențe făcute cu refăpterea suspensiei [198], [126],

[128] au dus la măririle ale productivității.

Din experiențele efectuate și prezentele mai sus rezultă că cînd se creștează coeficientul de forță exterior se întăresc condițiile de falociuire ale suspensiei abrazive și prelevarea de material crește. Autorul tezei a făcut un studiu teoretic al variației acestor coeficienți pentru OT cu secțiune circulară plină (fig. 7.18) și inelară (fig. 7.19) în funcție dimensiunilor experimentate. Pentru OT circulare s-a introdus și un coeficient de forță interior $c_1 = l/s$ ca fiind circumferința interioară reportată la aria secțiunii transversale a OT, în ipoteza că la reumplerile anterioare este prinsă o anumită cantitate de abraziv preșăpat și în

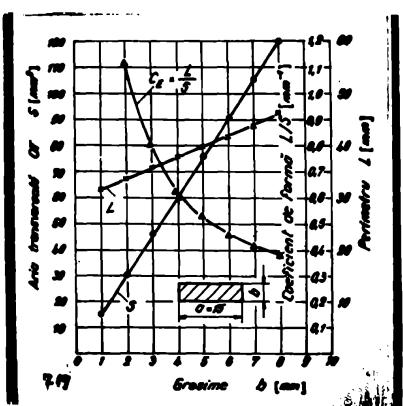


Fig. 7.19

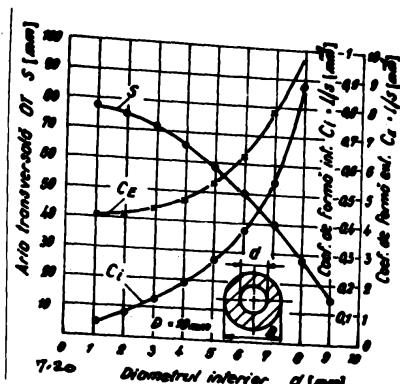
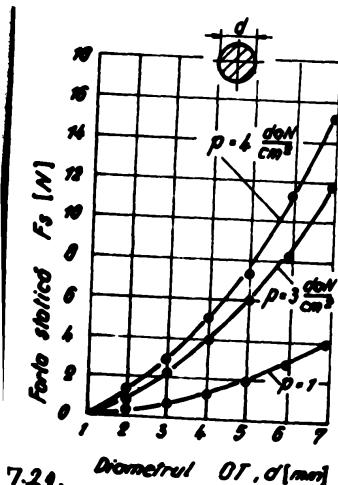


Fig. 7.20

tre cele trei forme de OT (fig. 7.21), (fig. 7.22) și (fig. 7.23). Ultimul



7.21. Diametrul OT, D [mm]

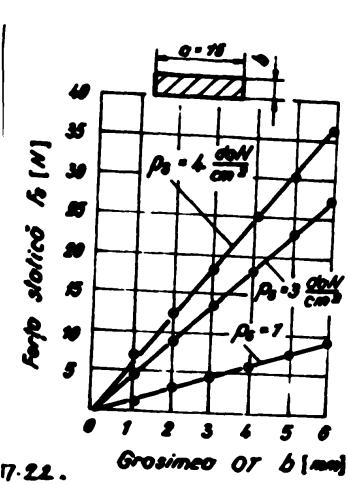
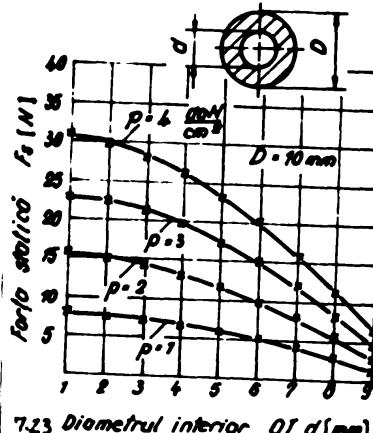


Fig. 7.22



7.23. Diametrul interior OT, D [mm]

Fig. 7.21

Fig. 7.22

Fig. 7.23

rezolvării sunt doar cazuri cu total teoretice și nu țin cont de complexitatea fenomenelor din proces, de formătarea granulelor abrazive, dificultatea de circulație prin intersticiul lateral și cel frontal în OT și GP și alți factori. Există de fapt o presiune statică de avans p_s , care cum a fost ea definită mai sus, cît și o presiune reală de contact dintre OT, granule și granule și GP, valoare care are un caracter aleator și nu este posibil de controlat. Cele două valori pot差别 mult una de alta.

Poate ar fi mai corect să se dea forță optima de avans, precizată pentru o anumită formă a OT și dimensiuni ale sale, de aceea noțiunea de presiune statică definită ca forță statică raportată la aria secțiunii transversale a OT, trebuie considerată cu anumite rezerve.

Din experiențele proprii și concluziile altor cercetători rezultă că $F_{s, \text{opt}}$ sau $p_{s, \text{opt}}$ nu este un parametru constant, depinde de adâncime și de alți factori. Pentru fiecare operație tehnologică este ne-

zelul interior al OT. În funcție de parametrii citite valori ale presiunii statice $p_s = 1, 2, 3, 4 \text{ daN/cm}^2$, în gama valorilor recomandate în literatură, prin calcul se poate deduce legătura teoretică între forță statică și dimensiunea secțiunii transversale variabile a OT pe-

cesur să se determine, pe cale experimentală F_g ^{sapt} ca fiind cea corespondătoare timpului minim de prelucrare la o anumită adâncime dată. Se poate realiza și o variație progresivă a ei cu adâncimea pentru a avea o astfel mai bună prelevare de material. Rezultatele obținute arată că prelevarea de material prin erosiune ultrasonică scade cu adâncimea. Prelucrarea de material este direct legată de relația care există între viteza de fierbere și a granulelor abrazive și de viteza de înlocuire a acestora. La adâncimi mici ($h = 1...2$ mm) se poate sări F_g , prin care forța dinamică medie pe granuli crește și volumul de material dizlocat de ea din CP se adângă. Pe măsură ce crește adâncimea, condițiile de înlocuire ale abrazivului se îrrăstătesc și volumul de material prelevat scade. La forțe F_g mari efectul de măsinare și fierbere și abrazivului este mai accentuat iar cantitatea de abraziv cu dimensiunile fractiei principale din granulație corelată cu amplitudinea de oscilație a CP, este insuficientă, acest fenomen nu se reziste la adâncimi mici. Micșorarea prelevării cu adâncimea cavității este cu atât mai importantă cu cât este mai mare F_g . Circulația suspensiei este mai ușoară cind interstitiul lateral este mai mare, deci la granulație mai mare a abrazivului.

Micșorând grosimea peretelui OT cilindric tubular de la 1...2 mm la 0,5 mm ($d/d = 10/9$) s-a observat o îmbunătățire a prelucrării prin creșterea rezistenței de circulație a suspensiei în zone de eroziune și prin "luga" abrazivului de sub suprafața frontală a OT. Cu OT tubular se pot face prelucrări acceptabile la grosimi ale peretelui mai mari de 1,5...2 mm. În cazul în care viteza de fierbere și a abrazivului este mai mică decât viteza de înlocuire a suspensiei, atunci volumul de material prelevat depinde numai de forță dinamică transmisă granulelor și care depinde de forță statică F_g .

Pentru forță statică $F_g = 12$ N, ($p_g = 2$ daN/cm²) cu secole având secțiuni dreptunghiulare 15x4 mm s-a prelucrat cavitatea în suportul fabricat din sticlă de sodiu și sticlă optică crean C916641K cu suspensie abrazivă B₄C nr.10 în apă (50% volumetric), circulație în spațiu de lucru făcându-se prin străpîrere și agitare manuală. La mașina MPV-01 s-a reglat cotorarea și ridicarea periodică a nesei în mod extenuat pentru recomplerea cu abraziv proaspăt din 30 s în 30 s.

Adâncimile de prelucrare h , mm, s-au măsurat după diverse și tempi t_p , min. Pentru fiecare timp t_p s-a efectuat 5 replici (tab.7.8). Dependența $h = f(t_p)$ este redată în fig.7.24. Pentru un nivel de semnificație (risc) bilateral de 1/905, măsurul gradelor de libertate $\gamma = n - 1 = 4$ se obține din [240].

Variabilele cu repartiție Student $t_0,025; 4 = 2,776$, care înmulțită cu a/\sqrt{n} dă crearea limită sau incertitudinea. Media valorilor este

dinamicii de prelucrare este cuprinsă de intervalul $[m_1; m_2]$ cu o probabilitate de 95 %. Experiențele au arătat că la adâncimi mici de prelucrare $h \leq 2 \text{ mm}$, există o dependență aproape liniară între h și t_p . Deocamdată se asigură condiții bune de falsezire a abrazivului și un altul preșemt.

Adâncimea de prelucrare h în min Taboulul 7.8

Objectul prela- turii SENAT	t_p min realizat	0,5	1,0	2,0	3,0	4,0
Sticla optică	1	0,49	0,69	1,10	1,31	1,81
	2	0,47	0,73	1,08	1,33	1,75
	3	0,42	0,81	0,96	1,41	1,70
	4	0,46	0,75	1,11	1,39	1,72
	5	0,51	0,70	1,13	1,43	1,74
	X	0,470	0,736	1,067	1,320	1,744
C516641R	1	0,034	0,047	0,069	0,058	0,041
	m_1	0,428	0,677	0,976	1,258	1,672
	m_2	0,512	0,794	1,147	1,402	1,816
	1	0,30	0,41	0,80	1,20	1,70
	2	0,32	0,50	0,87	1,23	1,76
	3	0,26	0,45	0,91	1,21	1,71
Sticla de sodiu	4	0,31	0,60	0,82	1,19	1,78
	5	0,35	0,55	0,84	1,27	1,72
	X	0,308	0,498	0,848	1,22	1,73
	s	0,035	0,073	0,043	0,031	0,034
	m_1	0,267	0,497	0,794	1,181	1,686
	m_2	0,349	0,588	0,901	1,258	1,770

Aplieind analiza regresiei liniare [200], [196], prin metoda celor mai mici patrate se găsesc ecuațiile analitice $h = A + Bt_p$, cînd și coeficientul de corelație r , luînd valorile medii din tab.7.8. Pentru sticla optică C516641R se obține: $A = 0,340$; $B = 0,436$; $r = 0,996$; $h = 0,34 + 0,346t_p$, iar pentru sticla de sodiu: $A = 0,086$; $B = 0,397$; $r = 0,997$ și ecuația $h = 0,086 + 0,397t_p$, deci dependențele $h = f(t_p)$ sunt funcționale directe, avînd coeficientul apropiat de + 1. După un minim de prelucrare s-a obținut productivitatea $Q_v = 42 \text{ mm}^3/\text{min}$ pentru sticla optică și $30 \text{ mm}^3/\text{min}$ pentru sticla de sodiu, deci cu 40 % mai mare la sticla optică.

La prelucrarea celor 4 variante de sticle cu carburi de siliciu SIC nr 10 și OT cilindric și 3 și 4 (fig.7.25 și 7.26) dependența $h = f(t_p)$ arată că se respectă criteriul de fragilitate (prelucrabilitate) determinat în capitolul 2 al tezei.

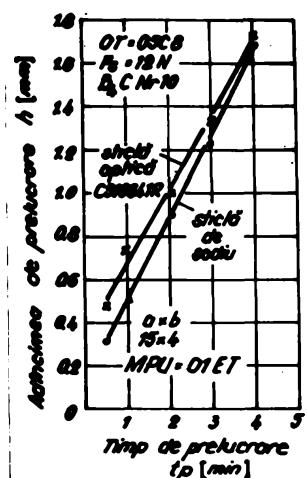


Fig. 7.24

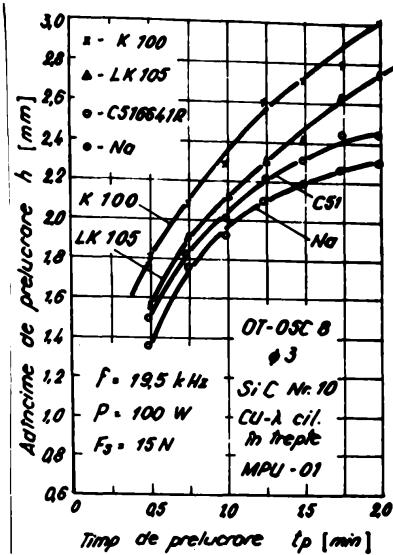


Fig. 7.25

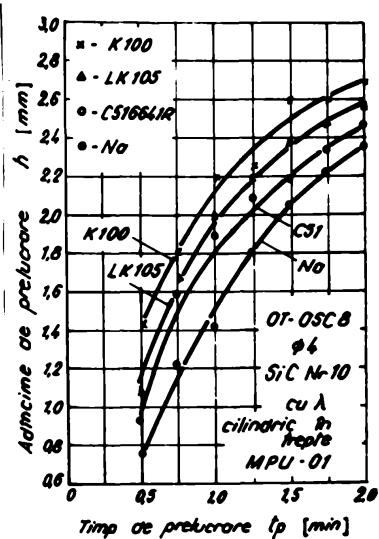


Fig. 7.26

7.4. Cercetări experimentale asupra uzurii obiectelor de transfer și preciziei de prelucrare dimensionale

Uzura obiectului de transfer determină durabilitatea sa și are o influență importantă asupra preciziei de prelucrare.

Uzura longitudinală U_l a OT depinde în principal de proprietățile fizico-mecanice ale materialului de prelucrat (OP) și materialul obiectului de transfer (OT), de grosimea perșutului OT, de granulația abrazivului și condițiile de circulație a suspensiei abrazive, cît și de alți factori.

Uzura transversală, U_t , în afară de factorii mai sus enumerați depinde esențial de oscilațiile transversale ale OT, de circulația suspensiei abrazive în intersticiul lateral, cît și de forma secțiunii transversale a OT.

La serie de experimentări cu OT având secțiuni dreptunghiulare 15×3 mm, s-a determinat și uzurile acestea, care sunt redate în tab. 7.9a și 7.9b.

Pentru cavitatele înfundate, nestrăpuse, aprecierea uzurii se face cel mai corect prin măsură volumică determinată cu relația:

$$U_r = \frac{\Delta V_{OT}}{\Delta V_{OP}} \cdot 100\% = \frac{P_{OT} \Delta h_{OT}}{P_{OP} \Delta h_{OP}} \cdot 100\%,$$

în care P_{OP} , P_{OT} sunt densitățile OP respectiv OT, iar Δh_{OT} , Δh_{OP} măsoarele prelevate din OT și respectiv din OP, cintărite cu balanță analitică ($P_{OP} = 2,4 \text{ g/cm}^3$ pentru sticla de Na și $P_{OT} = 7,65 \text{ g/cm}^3$ pentru opal GL 37).

Pentru a urmări și influența uzurii asupra preciziei de prelu-

UZURA MASICA SI VOLUMICA CT-CL 37, CF-ATICLA Nr. 10 Tabelul 7.9a

Nr. MARINA	UM	TIIMP DE PRELUCRARE t_p min					
		1.0	2.0	3.0	4.0	5.0	6.0
1	Δ^m_{OP}	ag 13	21	24	26	32	41
	Δ^m_{OP}	ag 165	257	277	307	368	507
	U_p	% 2,40	2,50	2,65	2,93	2,66	2,41
2	Δ^m_{OT}	ag 11	19	21	23	25	27
	Δ^m_{OP}	ag 116	256	319	387	417	493
	U_p	% 2,85	2,27	2,01	1,82	1,05	1,01
3	Δ^m_{OT}	ag 26	34	46	43	49	50
	Δ^m_{OP}	ag 257	263	402	431	445	-
	U_p	% 3,33	3,65	3,50	3,43	3,34	-
4	Δ^m_{OP}	ag 31	66	67	69	71	73
	Δ^m_{OP}	ag 158	296	299	306	312	313
	U_p	% 6,0	6,82	6,85	6,89	6,96	7,1

UZURA LONGITUDINALA CT-CL 37, CF-ATICLA Nr. 10 Tabelul 7.9b

Nr. MARINA	UM	TIIMP DE PRELUCRARE t_p min						
		1.0	2.0	3.0	4.0	5.0	6.0	
1	U_p	μm	45	62	69	71	90	102
	h	mm	1,32	2,06	2,22	2,46	2,95	4,08
	$U_p \%$	%	3,41	3,00	3,10	2,88	3,37	2,51
2	U_p	μm	28	58	71	87	96	100
	h	mm	0,95	2,05	2,36	3,10	3,30	3,95
	$U_p \%$	%	2,94	2,83	2,77	2,80	2,90	2,55
3	U_p	μm	61	64	85	96	107	-
	h	mm	1,90	2,15	3,22	3,45	3,60	-
	$U_p \%$	%	3,20	1,69	2,64	2,78	2,97	-
4	U_p	μm	46	83	86	98	109	117
	h	mm	1,77	2,37	2,40	2,45	2,50	2,51
	$U_p \%$	%	3,79	3,50	3,67	4,00	4,38	-

creste în adâncime și este determinat și uzura longitudinală a CF ulterioră cu ajutorul unui ortotest (0,001 mm) variația de lungime (măsurat la zero înainte de prelucrare și măsurat după prelucrare) (tab. 7.9b)

În fig. 7.27 este redată uzura longitudinală absolută. În funcție de timpul de prelucrare, iar în fig. 7.28 uzura longitudinală relativă calculată ca relație:

$$U_p \% = \frac{U_p}{h} \cdot 100 \times , \text{ în care}$$

h , mm, este adâncimea cavității prelucrate în piele. Ca parametru s-a

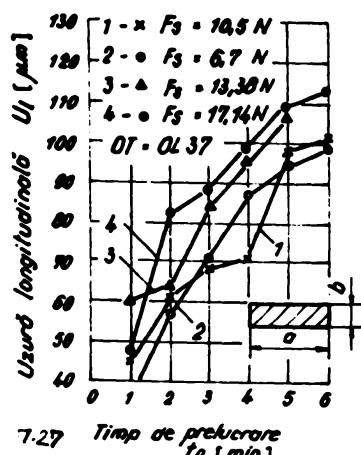


Fig. 7.27

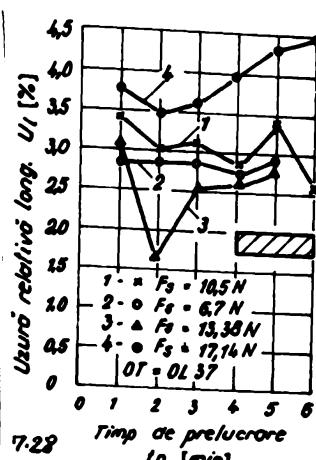


Fig. 7.28

Înseamnă că forța statică F_s influențează uzura longitudinală a OT crește aproape linear cu timpul de prelucrare, mai ales la tempi mici, respectiv adincimi mici. Forța statică are influență asupra uzurii. Câteva creșterea ei se adrește și uzurii (vezi piesa nr. 4).

Uzurile volumice relative (tab. 7.9a) au variat între $U_r \approx -1,62 \dots 7,13 \%$ iar cele longitudinale relative între $U_y = 1,69 \dots 4,46 \%$ pentru OT din CL 37.

Rezultate similară s-au obținut și cu solele cilindrii plini și tubulare.

Precizia de prelucrare este determinată de utilaj și de procesul de eroziune ultrasonică propriu-zis, așa cum s-a arătat în cap. 2. Printre factorii de proces esențiali sunt: dimensiunile abrazivului și circulație sa în spațiul de lucru, uzura solelei și precizia de execuție a solei ei și oscilațiile sale transversale, stabilitatea interstitialului între OT și OF, adâncimea de prelucrare etc. Precizia cavităților înfundate, nestrăpunsă este determinată în esență de trei factori [127]: precizia geometrică de realizare a solei, precizia de copiere a formei OT pe OF și oscilațiile transversale parazite ale OT, perpendicularare pe axa OT. Precizia de re realizare a OT se face în funcție de precizia cerută pentru OF, înținându-se seama de largirea suplimentară datorită dimensiunilor granulelor abrazive.

Dimensiunea nominală a OT, atât la faza de degresare și de finisare mai ales trebuie determinată ținând cont de lărgirea suplimentară laterală cît și frontal [126], [234], [260]. Această lărgire nu este o mărime constantă, ea variază în funcție de adâncime și deci cu timpul de prelucrare [126]. La faza de degresare cu abrazivi având granulația mare Nr. 12, 10: $\Delta D = 0,4 \dots 0,5 \text{ mm}$, iar cu granulație mică, la finisare, Nr. 3, $\Delta D = 0,03 \dots 0,06 \text{ mm}$.

La eroziunea ultrasonică interstitialul lateral este în medie $\Delta = 1,5 \text{ da}^{in cm^2}$ dimensiunea particulelor abrazive din fracțiunea principală a granulației. După recomandările din [126], la operații sau faze de degresare cu abrazivi având granulația Nr. 8...12

(STAS 1793-76) la prelucrarea alezajelor, dimensiunile nominale ale OT se iau mai mici cu 0,2...0,3 mm față de dimensiunile nominale ale alezajului CP, iar la finisare cu abrazivi având granulația Nr. 3...N 40 cu 0,08...0,10 mm. La generațarea suprafețelor, prelucrată cu OT tubulară cu partea interioară a OT, se verifică dimensiunile interioare ale OT față de CP cu valorile respective. Schema de calcul pentru stabilirea dimensiunilor OT se dă în fig. 7.29.

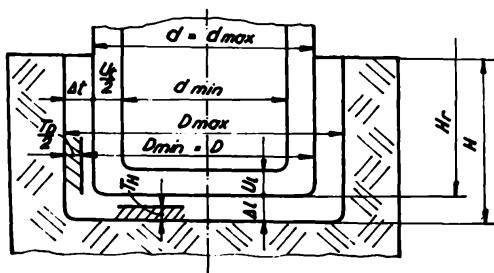


Fig. 7.29

În cadrul prelucrării OT se măsoară și dimensiunile efectivă limită a alezajului D_{min} . Este necesar ca piesele prelucrate să rămână cu dimensiunile lor în cadrul de toleranță. În funcție de aceste condiții (din fig. 7.29) se deduc relațiile:

$$\begin{aligned} d_{max} &= D_{min} + T_0 - 2\Delta_t \\ d_{min} &= D_{min} - 2(\Delta_t + k_g \cdot \Delta_t) \\ \Delta_t + \Delta_s &= D_0 + \Delta_s - 2\Delta_t \\ \Delta_t + \Delta_s &= D_0 + \Delta_t - 2(\Delta_t + k_g \cdot \Delta_t) . \end{aligned}$$

În care d_0 , D_0 – sunt dimensiunile nominale ale OT (arborelui) respectiv CP (alezajului); Δ_s , Δ_t și Δ_0 ; Δ_s – abaterea limită a OT respectiv CP; $\Delta_t = \Delta_s + 3\sqrt{\epsilon}$ – interstitiul transversal (lateral); $k_g = 0,2...0,3$ – coeficient de siguranță. În cadrul prelucrării continuă OT se măsoară lateral, și măsoară dimensiunile alezajul prințipe forme conice. Prelucrarea trebuie săptă atunci cind $U_p \leq \epsilon$. Cindul de prelucrare continuă pînă cind pe OT se atinge uscătura transversală admisibilă, constiuie durabilitatea sculai (OT).

Relații similare se pot scrie pentru adâncime. Cote de reglare a OT în adâncime:

$$u_p = (h + T_H) - \Delta_p - \frac{\Delta_t}{2} , \text{ cu condiția de uscătura longitudinală } U_p \leq T_H - k_g T_H ; \text{ în care } \Delta_p \text{ este creștere de reglare.}$$

Se consideră interstitiul $\Delta = \bar{\Delta} + 3\sqrt{\epsilon}$, ca o mărime medie $\bar{\Delta}$ constantă, determinată pe cale experimentală din 4...5 încercări pe adâncime mică h = 1...2 mm stabilindu-se și abaterea medie patratice $\sqrt{\epsilon}$ corespunzătoare. Stînd că în timpul prelucrării OT se măsoară și își micorează dimensiunile, se plasează interstitiul transversal Δ_t la dimensiunea maximă a alezajului D_{max} . Usură transversală a OT este permisă pînă la dimensiuni efectivă limită a alezajului. D_{min} este necesar ca piesele prelucrate să rămână cu dimensiunile lor în cadrul de toleranță. În funcție de aceste condiții (din fig. 7.29) se deduc relațiile:

$$\Delta_t = D_{max} - D_{min} - 2\Delta_s$$

$$\Delta_s = D_{max} - D_{min} - 2(\Delta_t + k_g \cdot \Delta_t)$$

$$\begin{aligned} \Delta_t + \Delta_s &= D_0 + \Delta_s - 2\Delta_t \\ \Delta_t + \Delta_s &= D_0 + \Delta_t - 2(\Delta_t + k_g \cdot \Delta_t) . \end{aligned}$$

În care d_0 , D_0 – sunt dimensiunile nominale ale OT (arborelui) respectiv CP (alezajului); Δ_s , Δ_t și Δ_0 – abaterea limită a OT respectiv CP; $\Delta_t = \Delta_s + 3\sqrt{\epsilon}$ – interstitiul transversal (lateral); $k_g = 0,2...0,3$ – coeficient de siguranță. În cadrul prelucrării continuă OT se măsoară și dimensiunile alezajul prințipe forme conice. Prelucrarea trebuie săptă atunci cind $U_p \leq \epsilon$. Cindul de prelucrare continuă pînă cind pe OT se atinge uscătura transversală admisibilă, constiuie durabilitatea sculai (OT).

Relații similare se pot scrie pentru adâncime. Cote de reglare a OT în adâncime:

$$u_p = (h + T_H) - \Delta_p - \frac{\Delta_t}{2} , \text{ cu condiția de uscătura longitudinală } U_p \leq T_H - k_g T_H ; \text{ în care } \Delta_p \text{ este creștere de reglare.}$$

Dacă nu se respectă condiția $U_p \leq T_H$, în cota de reglare va intra și U_p [260]: $U_p = (H + T_H) - \Delta_f - \frac{\Delta}{2} + U_p$,

Pentru decuparea de pieza ^{cu} sculele tubulare:

$D_{OT} = d_{OT} - T_d + 2\Delta_t$; $U_t \leq T_d$, în care T_d este toleranța la dimensiune a piezei. Dacă apar și oscilații parazite transversale ale OT, se va ține cont de mișcarea interstitialului lateral Δ_t suplimentar cu 0,03...0,05 mm [234].

Dimensiunile OT se vor corecta cu aceste valori. Toleranța la dimensiune pentru OT se adoptă obișnuit IT 6...IT 8, la operări de finisare. La degresare dimensiunile OT vor fi mai mari la perforare și mai mici la decupare cu adăugări pentru finisare și 2Δ pentru degresare în funcție de granulația abrazivului.

Pentru ameliorarea abaturii de la cilindricitate, corectarea formei conice, în literatură se indică conicități inverse, fătările laterale îngrețate, precum și treseane coaxiale în construcționalitate prin presare a OT pentru degresare și finisare [127], [234]. Unele din aceste forme au fost testate și de autor.

Pentru OT combinate din treseane coaxiale d_1 pentru degresare și d_2 pentru finisare, diferența dintre ele se ia $d_2 - d_1 = 0,5$ mm. La perforarea din plin cu OT cilindrică cu $d = 7$ mm cu abraziv B₄C având granulație Nr.10 SFSR 1753-76 în placă de sticlă de 16 mm grosime ce 6 mm s-a realizat 5 găuri. La granulația Nr.10 sunt date compozițiile granulometrice ale fractiunilor: (SFSR 1753/76) pentru fractiunea mare, $d_1 = 125 \mu\text{m}$ (20%); fractiunea principala, $d_2 = 100 \mu\text{m}$ (40%); fractiunea complexă $d_3 = 80 \mu\text{m}$; fractiunea mică $d_4 = 63 \mu\text{m}$. Alezajele au avut dimensiunile $D = 7,32; 7,36; 7,31; 7,34; 7,33$; $d_{med} = 7,332 \text{ mm}$; $2\Delta = 0,332 \text{ mm}$; $\Delta = 0,166 \text{ mm}$, $= 0,0192 \text{ mm}$. Exprimând interstitialul funcție de dimensiunile abrazivului $\Delta = k_{med} \cdot d_{med}$; $0,166 = k_{med} \cdot 0,100$; $\Delta_1 = k_1 d_{max}$; $0,166 = k_1 \cdot 0,125$; $k_{med} = 1,66$, $k_1 = 1,320$. Laci $\Delta = (1,5...1,7) \text{ mm}$, în care să fie dimensiunile fractiei principale a granulației abrazivului, valori apropiate de cele date în literatură [126], [127].

La intrarea OT și ieșirea lui din OT se produc ciebiri, apresuri. La intrare aceste ciebiri sunt neglijabile înainte la ieșire cu valori apreciabile 0,1...0,5 mm. Recuperarea lor se poate face prin lipire cu oasă sau răgini a unei plăci subțiri de sticlă cu artăcări suplimentare, astăzi cum se recomandă și în [127], [260], [128] sau se aplică forță de avans la ieșire [127], [198].

Stabilirea corectă a dimensiunilor OT la prelucrarea cavitațiilor profilate străpungează multă rezistență (de formă conică, cilindrică în trepte etc.) este dificilă. Problema se rezolvă pe baza de experiment, aplicând metoda aproximăriilor succesive,

respectiv a prelucrărilor successive cu scule având forme din ce în ce mai apropiate de forma finală a piesei [151], [152], [254]. Așa de exemplu la prelucrarea alejazelor conice în filiere, Verona V.I. [151], [152], a găsit că unghiul este necesar la OT: 28 pentru a se obține unghiul dorit la OP: 2α :

$$(1 + U_p) \operatorname{ctg} 2\alpha = \operatorname{ctg} 2\theta,$$

în care U_p este uzura relativă a OT pentru material dat al OP. Încercările similare s-au efectuat și în laboratorul de ultrasunete al Institutului Politehnic "Traian Vuia" Timișoara de către colectivul de cercetare la finisarea cu ultrasunete a unei filiere din carburi metalice cu wolfram pentru traiorul de cupru. La unele prelucrări a participat și autorul tezei. De exemplu pentru finisarea cozului de tragere $2\alpha = 18^\circ$ a unei filiere din carburi de wolfram, fiind prelucrarea cu OT din CSC și tratat termic, cu suspensie de B_4C nr. (da = 40 µm), la $P_{OT} = 200$ W, f = 19,1 kHz; $F_s = 2,1$ daN, filiera fiind antrenată în mișcare de rotație cu n = 122 rot/min de la un motor de curent continuu prin intermediul unei mase rotitoare plasate pe masa mașinii, în timp de 4 minute s-a modificat unghiul inițial al OT (acului) de la $(2\theta_0) = 14,5^\circ$ la $(2\theta) = 17^\circ 30' \approx 2\alpha$. Din relație ar rezulta uzura relativă $U_p = \operatorname{tg}(2\alpha)/\operatorname{tg}(2\theta)-1 = 0,194 = 0,2$. Pentru corecție unghiului cozului de intrare rezultă:

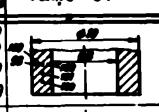
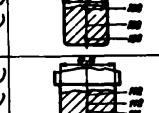
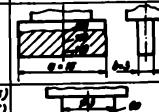
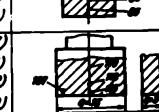
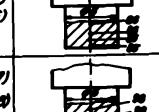
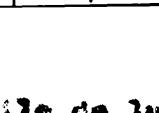
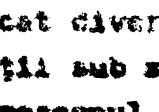
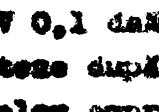
$$2\theta = \operatorname{arctg}\left(\frac{1}{1+U_p} \operatorname{tg} 2\alpha\right) = \operatorname{arctg}\left(\frac{1}{1+0,2} \operatorname{tg} 70^\circ\right) = 66,4^\circ = 66^\circ 24' 21''.$$

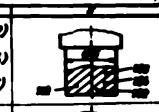
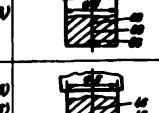
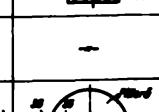
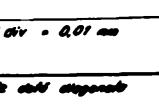
Înțind tăzările experimentale în jurul acestor valori s-au găsit unghiiurile necesare la care trebuie ascunzite acele OTi pentru finisarea cozurilor filierelor. Se poate determina uzura relativă apoi se calculează corecția de unghi, care după aceea se verifică experimental.

7.5. Cercetări experimentale privind modificările durătății și microstructurii și proprietății ecitive a obiectelor de transfer

Stratul de material din imediata vecinătate a suprafețelor active ale OT, fiind supus securilor repetitive în procesul de eroziune ultrasonică în contact cu granulele abrazive, este de acceptat că pe lângă fenomenul de uzură prezentat anterior, să se producă deformării plastice și modificări ale durătății locale. Cu OT de formă cilindrică plină, tubulară și și prismatică s-au făcut prelucrări

erări în sticla de Na având ca abraziv SiC Nr.10 în suspensie în apă, parte din încercări au fost prezentate anterior. Acestea sunt cu fețe secțiunilor longitudinale, prelucrate metalografic și măsurată duritatea sub microscopie în apropierea suprafeței frontale utilizate, respectiv pe grosimea peretelui la cele tubulare, conform schițelor date în tab. 7.10 și a microfotografiilor.

Nr. fig.	Material Nr	Condiții de punere	Durată sub microscopie în or. cu 100x	Tab. 7.10	
				Schimb Nr	
Fig. 1	OLC 45	OP - sticla SiC Nr.10 OT tubular 9,8/6,0	196,29 (96) 190,57 (100) 188,66 (101) 183,06 (102)		
Fig. 2	OL 37	OP - sticla SiC Nr.6 OT cilindric 9,3	168,26 (107) 163,23 (100)		
Fig. 3	OL 37	OP - sticla SiC Nr.10 OT cilindric 9,6	163,23 (100) 155,05 (111) 152 (112)		
Fig. 4	OL 37	OP primăvara 10 prelucrată (neuniformă)	131 (119)		
Fig. 5	OLC 45 semicircular	OP - sticla SiC Nr.6 OT cilindric 9,3	261,61 (85) 257,56 (86) 260,39 (82) 255,05 (90)		
Fig. 6	OL 37	OP - sticla SiC Nr.10 OT primăvara 15 x 3	168,26 (107) 160,0 (115) 133,0 (110) 151,0 (110)		
Fig. 7	OSC 8 cilindric	OP - sticla SiC Nr.10 OT cilindric 9,5	263,04 (85) 257,54 (86)		
Fig. 8	OLC 45	OP - sticla SiC Nr.10 OT cilindric 9,5	162,26 (97) 159,29 (90)		

Tab. 7.11 (continuare)				
Fig. 9	OL 37	OP - sticla SiC Nr.10 OT cilindric 9,5	163,00 (100) 170,01 (100) 169,33 (100)	
Fig. 10	OLC 8 cilindric	OP - sticla SiC Nr.6 OT cilindric 9,5	263,04 (85) 265,91 (84)	
Fig. 11	OL 3	OP - sticla SiC Nr.10 OT cilindric 9,5	910,67 (64)	
Fig. 12	OL 37	OP - sticla SiC Nr.6 OT cilindric 9,5	934,00 (65)	
Fig. 13	-	-	-	
Fig. 14	-	Filtru NC OT - oscila 4C - Nr.6	1514 (85) 1631 (86)	
Fig. 15	-	scorci ; obiectiv 25/1,2 ; 1 div = 0,01 mm Div = 2,96 mm ; MO = $2,96 \times 224,00$, MOX 221 MO = mărime optică		
Fig. 16	-	scorci ; obiectiv 25/4 ; 1 div = 0,01 mm Div = 2,35 mm ; MOX 235		
Fig. 17	-	scorci ; obiectiv 50/6 ; 1 div = 0,01 mm Div = 5,8 mm ; MOX 530		

ca în scris și în practică este adesea întâlnită o aspreitate.

Tabelul 7.10

În tabel sunt date condițiile de lucru pe carele OT urate, materialul și tratamentul termic aplicat diverselor OT.

Pentru determinarea duratății sub microscopie s-a utilizat microdurimetru tip MFP 100, microcopul EPITYP cu obiectiv aparatometric 32.0,63 și conul Vickers HV 0,1 daN/mm^2 ($0,1 \text{ kgf/mm}^2$). Pe schițe din tabelul 7.10 și în paranteze după valoarea duratății a fost dată valoarea medie a diagonalelor expuselor în microscopie. În fig. 7.30 este expusă microstructura pentru secula tubulară 9 10/98, din OLC 45 având grosimea inițială a peretelui de 1 mm. Se observă constituenții ferita și perlite stratificată prin procesul de laminare în direcție longitudinală și care în partea inferioară frontă și spre muchii există o deviație a grămășilor cristalini determinată de deformării plastice la contactul cu abrazivul din apă și de lucru. Phenomenul de întărire apărăt (ceramizare), se observă și din tab. 7.10 (poziția 1); duritatea sub microscopie crește spre suprafața frontală și laterală a OT. Se mai remarcă o ușoară anisotropie longitudinală și transversală prin diferența diagonalelor

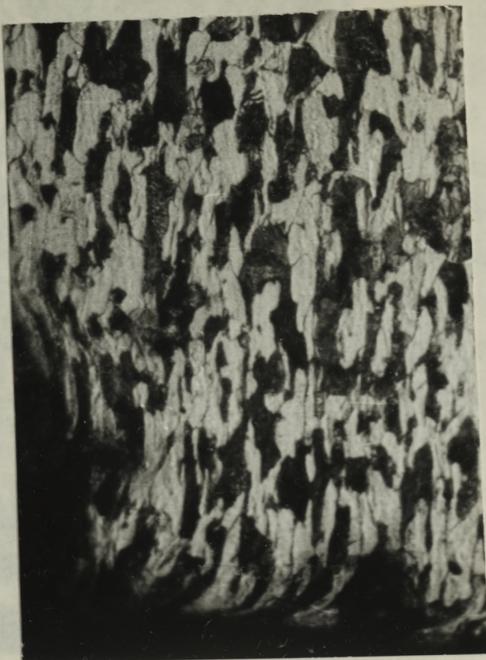


Fig.7.30

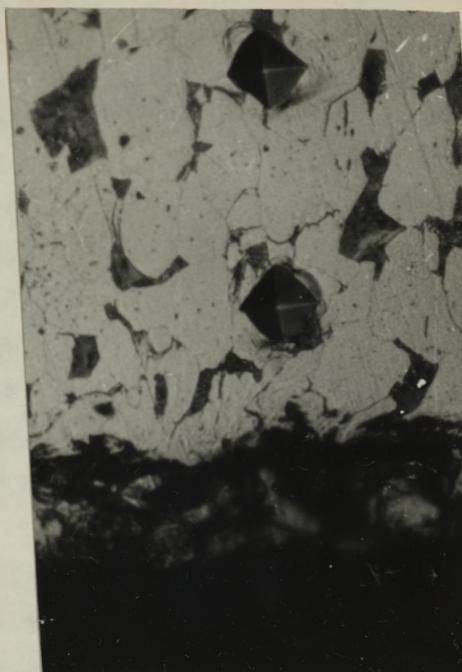


Fig.7.31

spreatelor dar care se datoră și procesului de laminare al barei și mai deformatiilor care apar la prelucrarea prin eroziune ultrasonică.

În fig.7.31 este redată microstructura pentru CT cilindric cu diametrul de 3 mm din CL 37 în stare rece apăsat la prelucrarea sticlei de Ra cu $R_A C Br.4$ (fig.2 tab.7.10). Se observă o creștere a durității în apropierea suprafeței frontale. Cei doi constituenți ferita majoritară și perlita sunt uniform repartizați. Se observă existența unui strat de material distrus. Obiectele de transfer din OSC 5, călitate și revenite final (fig.7.32 și fig.7.33) au o durita-

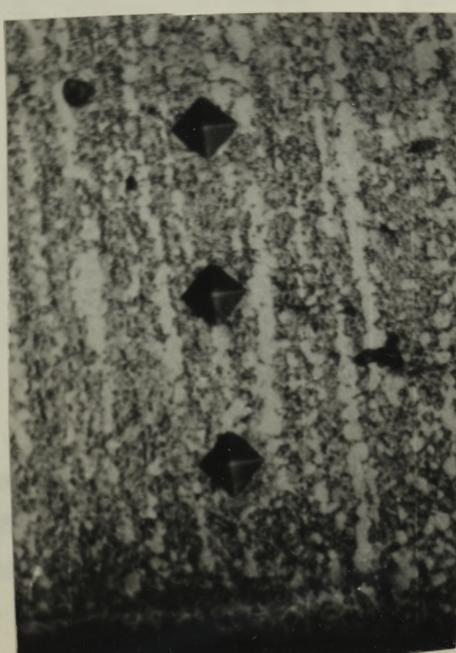


Fig.7.32

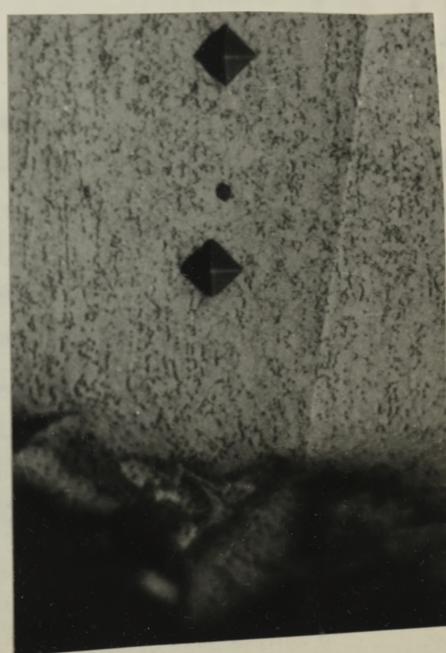


Fig.7.33

te sub microsarcină mult mai mare decât OL 37 și GLC 45 (fig.7 și 10 tab. 7.10).

În fig.7.34 este redată microstructura unei scule (OT) din oțel rapid R_p3 (fig.11 tab.7.10). Structura de călire la martensită și apoi revenirea finală, are duritate mare ($R_V = 940,67$) iar amprentele de duritate sunt relativ exogene. Structurile s-au obținut cu atac cu soluție de nital, iar sfârșirea optică a fost NO. X224.

Uzurile longitudinale relative ale OT din OL 37; GLC 45; OSC 8 și R_p3, ultimale două în stare fabriță, obținute la prelucrarea sticlei de sodiu cu grosimea 6 mm cu OT cilindric $d = 5$ mm, cu suspensie abrazivă $B_4C - Br 10$ în spă (50%) (fig. 7.35). Se observă ușoară mică a sculelor din R_p3 și OSC 8, comparativ cu OL 37.



Fig.7.34



Fig.7.36

În eroziunea ultrasonice apar o întărire (scrufuire) a materiului OT pe suprafețele active cît și deformări plastice. Aici nu se par zone influențate termic și nici modificări ale structurii nici în OT și nici în GP, ceea ce reprezintă un avantaj al procedeului de eroziune ultrasonică.

Imaginea ușor obisnuită de transfer său date în fig.7.36. și 7.37 iar a pieselor prelucrate în fig.7.38.

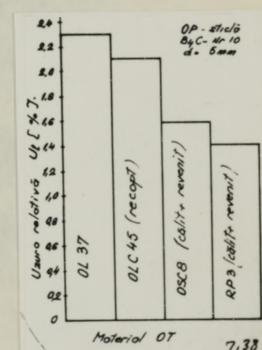


Fig.7.35

În eroziunea ultrasonice apar o întărire (scrufuire) a materiului OT pe suprafețele active cît și deformări plastice. Aici nu se par zone influențate termic și nici modificări ale structurii nici în OT și nici în GP, ceea ce reprezintă un avantaj al procedeului de eroziune ultrasonică.

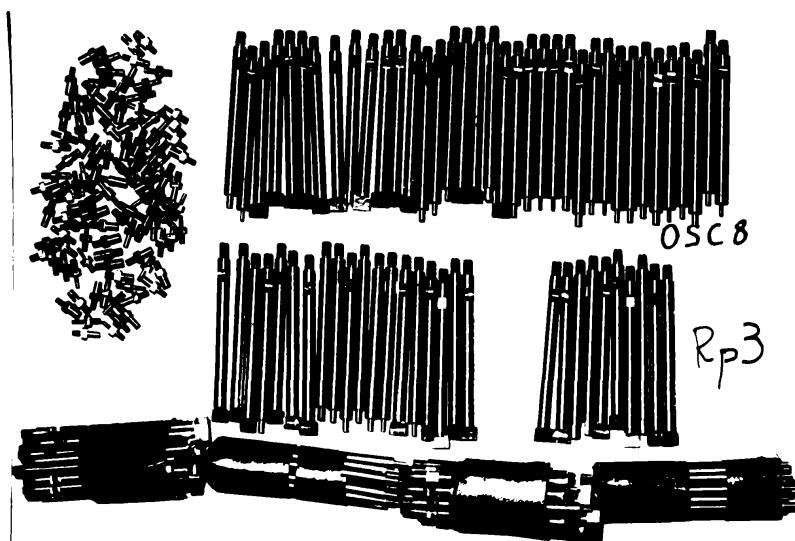


Fig. 7.37

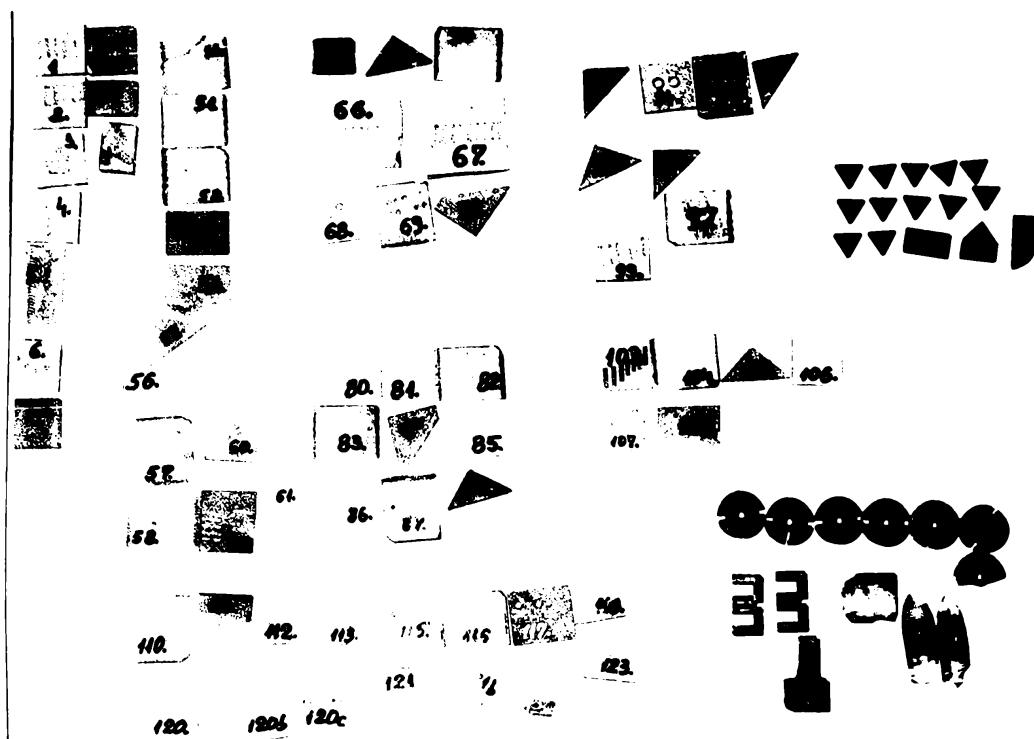


Fig. 7.38

7.6. Cercetări experimentale ale calității suprafețelor generate prin erosiune ultrasonică

7.6.1. Factorii care influențează rugozitatea, importanța calității suprafeței

Calitatea suprafețelor generate prin erosiune ultrasonică depinde de următorii factori mai imporțanți:

1.) Granulația abrazivului;

2.) Proprietățile fizico-mecanice ale obiectului prelucrării și

- 3.) Amplitudinea oscilațiilor obiectului de transfer OT;
- 4.) Rugozitatea suprafețelor OT;
- 5.) Licidul și modul de circulație a suspensiei abrazive în spațiul de lucru.

Forța statiei dintre OT și OF are și ea influență asupra rugozității. Marton A.I. [127] arată că la variația lui F_g limitele $F_g = 0,4...2,3$ daN, $R_g = 3,6...4,2 \mu\text{m}$, la prelucrarea sticlei cu abraziv având granulație Nr.12. Creșterea amplitudinii are ca efect adâncirea pătrunderii particulelor abrazive în stratul suprafeței OT și deci crește rugozitatea.

Utilizarea ulciumului cu viscozitate mică în loc de apă în suspensie abrazivă a dus la o îmbunătățire a calității suprafeței [128] [129] fără să micșoreze capacitatea productivă prin îngreunarea circulației suspensiei în zonă de lucru. La prelucrarea cavităților rugozitatea pe suprafață frontală a OT este mai mică doft pe perioadi intervale din cauza acțiunii de zgâriere a granulelor abrazive mai mari la circulația suspensiei. Diferența este cu atât mai mare cu cît crește granulația abrazivului.

Rugozitatea suprafeței generate prin eroziunea ultrasonică are influență asupra relației funcțională a piezelor în construcția de mașini și aparatelor.

Rugozitatea admisă pe suprafețele care formează ajutorul în clădirea toleranțele dimensionale, mîrirea jocului sau a strângărilor sit și că solicitările la care sunt supuse în timpul funcționării. La ajustajele cu joc și intersecție, caracterul ajustajului se poate modifica datorită unorii. Legirea de safir și rubin, din materiale ceramice în industria aparatelor de măsură, industriei consumătorilor, aparatelor de măsură fină, industria optică și aparatelor de măsură și control, filiere de trai și rafinare etc. sunt doar câteva exemplu în care finisarea suprafețelor prin eroziunea ultrasonică găsește cîmp de aplicație, în special la materiale electrizante. În ceea ce privește valori mai ale rugozității, creșterea unorii este accentuată în zone unorilor primare, în prima perioadă după care jocul se stabilizează în zone unorilor normale.

În ajustajele cu strângere, strângerea medie este influențată și de rugozitate. Caracterul ajustajului este păstrat astă ^{yară} și rugozitatea suprafețelor conjugate este mai mică. La piezele supuse solicitărilor verăstădile, rugozitatea suprafețelor are influență asupra rezistenței la choacă și a acestora prin efectul de crestături ai galurilor dintre preconințe, care constituie unirea de fissuri care duc la rupeuri prin choacă.

La suprafețele cu mișcare relativă, la una din care este nevoie de o anumită rugozitate pentru a menține pelicula de lubrifiant.

supra-

Coefficientul de frecare este influențat de rugozitatea suprafețelor în mișcare relativă. La frecarea uscată există o anumită valoare a rugozității la care coeficientul de frecare este minim. La rugozitatea prea mare se întrepătrund neregularitățile și coeficientul de frecare crește, iar la rugozitatea prea mică se intensifică fenomenul de aderență între suprafețe creșând de consecință frecările. În astfel de cazuri trebuie prescrisă atât rugozitatea maximă cît și cea minimă.

În frânerie lichidă și semilichidă se prescrie doar rugozitatea maximă admisibilă făcăt să nu rugozităților maxime ale suprafețelor conjugate să fie mai mici decât grosimea peliculei de lubrifiant. Rugozitatea măslilor și fețelor active ale sculelor așchietoare, ale stânțelor și metritelor, filierelor de traș și firme și bare să influențeze durabilitatea lor. Prezintă interes și orientarea neregularităților. Astfel o suprafață cu urme de orientare perpendicular pe direcția de mișcare reține mai bine lubrifiantul făcăzăndu-se repede în casul în care se intrerupe filmul de lubrifiant. Calitatea suprafeței are influență și asupra rezistenței la coroziune. Trebuie avut în vedere și aspectul economic, deoarece rugozitățile prea mici duc la creșterea prețului de cestă a tehnologiei de prelucrare și deci al produsului.

În teză se va analiza capacitatea portantă a profilului de rugozitate care are influență hotărâtoare asupra rezistenței la uzură a stratului de suprafață în exploatare cu consecințele descrise mai sus. Terminologia și notațiile vor fi în conformitate cu STAS 5730/1-85; STAS 5730/2-85; STAS 5730/3-85 precum și cu unele notări consemnate în literatură de specialitate [90], [195], [95], [67].

7.6.2. Prezentarea aparatului și a principiilor parametrii de profil a rugozității

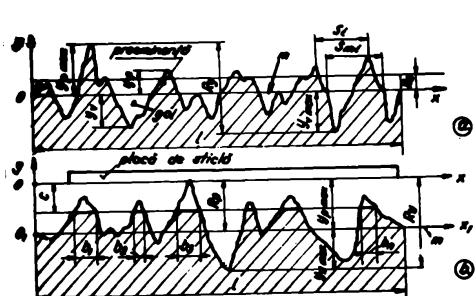
Aparatul utilizat la măsurarea rugozității suprafeței a fost Profilegraf-Profilometru Tip A 1, model 252 (URSS), care redă parametrii de rugozitate pe înălțime și în direcția longitudinală a profilului în sistemul liniei medii, intrind în categoria aparatelor electrice cu palpere a suprafeței.

Domeniu de măsurare cu profilegraf: 0,02...250 μm iar cu profilometru: $R_a = 0,02...100 \mu\text{m}$; $Y_{pmax} = 0,1...100 \mu\text{m}$; $Y_{vmax} = 0,1...100 \mu\text{m}$; $n = 0...1000$, în care R_a este abaterea medie aritmetică a profilului Y_{pmax} ; Y_{vmax} - înălțimea maximă a preeminenței profilului, respectiv n .

dinamica maximă a golului profilului măsurată de la linia medie, n - numărul de intersecții ale liniei medii cu profilul pe lungimea de bază. Nivelul de secțiunare, exprimat în procente este: $c\% = 10; 20; 30; 40; 50; 60; 70; 80; 90\%$. Amplificarea verticală a profilografie $k_y = 200; 500; 1000; 2000; 5000; 20000; 50000; 100000$ iar cea orizontală $k_x = 0,5; 1; 2; 5; 10; 20; 50; 100; 200; 500; 1000; 2000$; lungimea de palpare $1,5; 3; 6$ mm, viteză palpatorului $0,6; 6; 60$ mm/min; lungimea de undă limită a filtrului electric $\lambda_E = 0,08; 0,25; 0,8; 2,5$ mm (pasul de tăiere, cut-off) raza de rotație a vîrfului palpatorului $10 \pm 2,5 \mu\text{m}$ (iar la comandă specială se livrează și vîrf cu raza $2^{+2} \mu\text{m}$).

Principalii parametri de profil se definesc astfel (STAS 3730/1-85):

R_a - abaterea medie aritmetică a profilului, este media aritmetică a valorilor absolute a abaterilor profilului față de linia medie în limitele lungimii de bază l (fig. 7.39)



$$R_a = \frac{1}{l} \int_0^l |y(x)| dx \approx \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n |y_i| \quad (1)$$

R_a este egal cu înălțimea unui dreptunghi care are lungimea de bază l , aria acestui dreptunghi este numeric egală cu suma ariilor cuprinse între linia medie și profilul de rugozitate pe lungimea l .

Fig. 7.39

R_s - Înlătura neuniformităților profilului în zece puncte - este media valorilor absolute a celor mai înalte preeminențe și a celor mai de jos cinci galuri în limitele lungimii de bază:

$$R_s = \frac{\sum_{i=1}^5 |y_{pi}| + \sum_{i=1}^5 |y_{si}|}{5} \quad (2)$$

y_{peak} - Înlătura maximă a preeminenței profilului - distanța dintre punctul cel mai de sus al profilului și linia medie (fig. 7.39) pe o lungime de bază l .

y_{valley} - Adâncimea maximă a valului profilului este distanța dintre cel mai de jos punct al profilului și linia medie pe lungimea de bază l .

R_y - Înlătura maximă a profilului rugozității, este distanța între linia preeminențelor profilului și linia galurilor profilului pe lungimea l , $R_y = R_{y_{max}}$ cum era notat în vechiul standard $R_y = R_{y_{peak}} + R_{y_{valley}}$.

R_q - Abaterea medie patratată a profilului, este valoarea medie patrată a abaterilor profilului în limitele lungimii de bază.

$$R_q = \sqrt{\frac{1}{l} \int_0^l y^2 dx} \quad (3)$$

Pentru profile periodice $R_q = 1,25 r_s$

r_p - adâncimea de nivelare (fig. 7.39b) este distanță de la coa mai înaltă prezență la linia medie $r_p = r_{p\max}$

c - lățimea de secțiune a profilului (fig. 7.39b) este distanță între liniiile prezențelor (tangente la cel mai înalt virf al prezențelor) și o dreaptă care intersectează profilul. Se exprimă în procente din R_y .

η_p - lungimea portantă a profilului (fig. 7.39b) este suma lungimilor în interiorul prezențelor profilului (în material) de dreapta care intersectează profilul la nivelul de secțiune c , pe lungimea de bază

$$\eta_p = b_1 + b_2 + \dots + b_n$$

t_p - Procentul lungimii portante a profilului, este raportul dintre lungimea portantă a profilului și lungimea de bază exprimat în procente

$$t_p = \frac{\eta_p}{l} \cdot 100 \quad (4)$$

Curba $t_p = t_p(c)$ se numește curba procentajului portant al profilului rugozității sau mai simplu curba de portantă.

s_1 - pasul prezențelor profilului, distanță între două prezențe consecutive (fig. 39a), măsurată paralel cu linia medie.

s_{ai} - pasul nezugrăvitărilor profilului pe linia medie (fig. 39a).

s_a se definește similar ca pasul la filete sau reți dințate, cuprinzind un gol și un plin, deci distanță între 3 puncte consecutive de intersecție ale liniei medii cu profilul, considerată între punctele extreme.

Valurile medii ale acestor pași \overline{s}_p și \overline{s} se pot determina direct pe profilegramă cu relațiile:

$$\overline{s}_p = \frac{s_{ai}}{n'(c)-1} ; \quad \overline{s} = \frac{s_p}{n'-1} \quad (5)$$

în care s_p - distanță între prima intersecție a liniei medii cu profilul și ultima intersecție împărțită pe lungimea de bază l , $n'(c)$ - numărul de intersecții ale liniei medii cu profilul pe \overline{s}_p ; s_p - distanță pe linia medie între prima și ultima prezență pe \overline{s}_p (între maximele extreme), n' - numărul de maxime pe aceeași lungime \overline{s}_p . Aceste valori împărtite în amplificarea orizontală dau pași reali pe profil.

Parametrii de profil ai rugozității se determină pe un profil "filtrat trece sus", cu ajutorul filtrelor electrice prevăzute în circuitul calculator și înregistrator al aparatului. Profilul obținut

prin filtrare se menține profil modificat (enumeroscat), el diferă de cel real nefiltrat, prin faptul că separă abaterile de tip rugozitate de amplitudine și de abaterile de formă. Pentru o separare căt mai bună a amplitudinii și abaterii de formă, de rugozitate trebuie aleasă corect lungimea de undă limită λ_{u} (STAS 5730/3-75), numită și pas de tăiere (cut-off) și care se ia numeric egală cu lungimea de undă λ din STAS 5730/2-69, considerată limită convențională de separare a componentelor rugozității transmise de filtrul electric, de componentele atenuante ale oscilației și abateri de formă ale profilului real. Lungimea de palpare recomandată de instrucțiunile aparatului este $t_p = 2\lambda = 2\lambda_{\text{u}}$. Lungimea de palpare are o lungime inițială de "liniștire" sau de intrare în oscilații, urmând lungimea efectivă de măsurare sau evaluare a parametrilor de rugozitate și se încheie cu o lungime de atenuare sau amortisare.

7.6.3. Cercetări experimentale privind rugozitatea suprafețelor generate prin eroziune ultrasonică pe obiecte din sticlă

Piețele din sticla de sodiu și a sticlei optice s-au prelucrat curvături de adâncimea mică 0,5...2,5 mm cu sculele prismatice având secțiuni dreptunghihulare a,b, a = 15 mm; 20 mm; b = 3; 4; 5 mm, utilizând abrazivi SiC și cu diverse granulații în apă.

Cîntre parametrii de structură standardizați ai rugozității, cel mai important este procentajul lungimii pertinente a profilului t_p , care caracterizează direct rezistența la uzură a piezelor în timpul exploatirii, gradul de etanșitate între suprafețele de contact căt și robustoarea (galuri largi și proeminențe înguste) profilului.

La prelucrarea sticlei optice erau normale C51664LR și a sticlei de sodiu în același condiții pe mașina RNU-01 electretiană, cu OT din OSC 8 având secțiuni dreptunghihulare 15X3 (tab.7.11), 15X4 (tab.7.12), 15X5 (tab.7.13) și dă procentajul lungimii pertinente $t_p \times 100$ în funcție de nivelul de secționare $a \times b$, în figurile 7.40; 7.41; 7.42. S-a utilizat suspensie de carburi de ber SiC - Nr.10 în apă (50 % concentrație volumică). Deși la secțiunile OT 15X3 mm diferențele de capacitate pertinente sunt neglijabile față de cele două variante de sticle, (fig. 7.40), ele se accentuează la secțiuni mai mari (fig.7.41 și fig.7.42). Calitatea mai bună a suprafeței se obține la sticla optică (de exemplu pentru $R_a = 2,2 \mu\text{m}$ față de $R_a = 2,7 \mu\text{m}$ tab.7.12) decât la cea de sodiu, iar capacitatea pertinente inferioară ($t_p = 32 \% \text{ față de } t_p = 50,04 \% \text{ la } a = 50 \%$).

În tabele sunt date valorile medii pentru 3 replici la fiecare tip de sticla prelucrată. În partea inferioară se dau medii valorilor

Op-stellen de gas OT - ol 37 0.6, 15.3 h = 0.5 sec, diameter 34C

Nr.	Opstelling						Tabel 7.24						
	1	2	3	4	5	6	10	20	30	40	50	60	70
1	6,20	25,33	5,70	9,90	15,60	10,53	11,03	31,90	65,36	71,53	82,30	89,73	95,03
2	6,60	24,33	8,30	19,66	24,16	3,96	28,83	40,63	66,60	82,83	51,53	91,96	95,70
3	8	4,40	19,33	6,03	20,73	27,56	3,36	24,03	37,20	63,00	77,20	83,53	90,88
4	10	6,03	10,00	18,73	22,43	29,66	5,10	20,56	17,53	28,93	51,73	74,63	87,53
5	12	8,76	8,66	15,13	27,63	40,76	3,90	9,23	23,36	33,60	49,26	61,06	75,23
6	16	12,16	6,00	13,93	27,13	41,03	2,76	5,80	21,80	21,56	32,23	38,10	54,43

Table 7.19

Op.	Op.	Weld	Weld Strength	R _u	R _o	Tensile stress	R _y	R _o	R _u	R _o									
1. X 100	15x3	9C-Nr. 20	1,59	39,80	7,66	8,32	16,04	1,30	9,28	59,62	91,62	91,34							
2. X 100	15x3	9C-Nr. 40	2,34	19,99	7,95	11,40	16,94	2,04	16,68	67,60	91,92	91,92							
3. IX 105	15x3	9C-Nr. 20	1,42	23,86	6,35	8,36	12,72	1,06	27,44	56,32	95,42	95,78							
4. IX 109	15x3	9C-Nr. 40	2,70	21,89	8,06	11,07	19,08	1,98	26,18	59,38	93,94	93,94							
5. C 51	15x3	9C-Nr. 20	2,08	17,90	5,28	9,30	14,98	2,94	37,90	76,52	96,92	96,92							
6. R 6	15x3	9C-Nr. 20	2,48	26,40	8,34	10,60	18,94	2,95	15,90	60,54	95,54	95,54							
7. R 6	15x3	9C-Nr. 40	3,00	29,80	9,94	11,64	21,98	2,70	12,68	31,48	89,28	89,28							
8. P 30	15x3	9C-Nr. 20	2,08	17,24	5,24	10,20	15,44	1,94	29,64	60,54	95,54	95,54							
9. P 30	15x3	9C-Nr. 10	1,04	23,20	2,84	4,62	7,46	0,58	1,52	17,48	78,22	96,92	96,92						
10. P 30	15x3	9C-Nr. 10	1,020	37,20	2,94	5,65	9,40	1,36	13,16	50,20	87,08	95,46	95,46						
11. S211P	15x3	9C-Nr. 10	2,34	14,20	17,24	8,24	25,48	1,22	2,68	4,68	15,54	92,32							
12. S211P	15x3	9C-Nr. 10	2,34	14,20	11,16	10,74	33,90	0,98	2,84	36,12	76,22	96,64	96,64						
13. S211P	15x3	9C-Nr. 10	2,34	14,20	7,46	16,08	31,94	1,22	17,82	79,08	94,38	95,50	95,50						
14. R 100	15x3	9C-Nr. 10	2,72	40,80	7,36	12,70	20,08	1,12	18,76	69,40	92,64	92,64							
15. C 51	15x3	9C-Nr. 10	2,82	42,60	10,50	13,68	24,16	1,98	9,02	51,00	89,78	95,39	95,39						

Table II option 08 - CIGARL 08 model of series 08 - DEC 9, 1993 m, 24C Mr.10 tested 7.11

	R_A	R	γ	μ_{max}	μ_{min}	μ_{avg}	σ_{μ}	μ_{10}	μ_0	μ_{-10}	μ_{-20}	μ_{-30}	μ_{-40}	μ_{-50}	μ_{-60}	μ_{-70}	μ_{-80}	μ_{-90}	μ_{-100}
series I	2.3	23	6.9	10.8	17.7	2.3	9.3	28.6	49.4	69.4	81.9	82.4	93.2	95.6					
series II	2.1	18	6.3	7.2	15.5	2.2	9.6	28.6	49.6	69.6	81.1	82.1	93.1	95.3					
series III	2.2	22	7.5	9.3	16.8	2.9	9.5	29.0	49.6	69.6	81.2	82.3	93.0	95.5					
series IV	2.3	25	4.9	7.3	18.2	2.4	9.9	28.9	49.7	69.5	81.8	82.7	93.3	95.5					
series V	2.2	26	6.3	10.1	16.4	2.4	9.3	28.7	48.5	69.3	81.9	82.8	93.2	95.3					
series VI	2.2	20.8	6.28	8.94	15.32	2.44	9.52	28.76	49.56	69.30	81.62	82.62	93.16	95.32					
series VII	2.08	3.70	0.96	1.63	2.35	0.27	0.24	0.18	0.11	0.15	0.35	0.31	0.11	0.04					
series VIII	2.10	15.66	9.04	6.67	12.03	2.06	9.17	28.91	49.40	69.08	81.13	81.67	93.00	95.45					
series IX	2.33	25.93	7.71	11.20	19.39	2.81	9.36	29.91	49.71	69.51	81.11	82.51	93.31	95.39					
series X	2.5	16	7.5	10.9	18.2	1.2	5.9	25.6	43.7	65.3	82.8	84.2	94.2	95.6					
series XI	2.5	22	7.2	11.5	19.2	1.2	6.0	22.6	44.2	65.5	82.1	83.1	94.1	95.6					
series XII	2.6	19	6.1	10.8	16.9	1.4	5.7	22.6	43.7	65.6	82.7	83.8	94.3	95.5					
series XIII	2.6	21	7.4	11.4	18.6	1.5	5.8	23.3	44.2	65.7	82.8	83.9	94.0	95.6					
series XIV	2.6	20.20	7.24	11.10	18.74	1.36	5.88	22.92	43.92	65.80	82.86	83.86	94.10	95.58					
series XV	0.98	2.09	0.61	0.32	0.97	0.17	0.11	0.23	0.32	0.18	0.15	0.13	0.15	0.04					
series XVI	2.46	17.26	6.29	10.63	17.92	1.13	5.70	22.96	43.60	65.24	82.65	83.90	93.08	95.21					
series XVII	2.63	23.04	7.98	11.56	19.45	1.62	6.01	23.77	46.23	65.75	83.36	84.26	94.30	95.64					

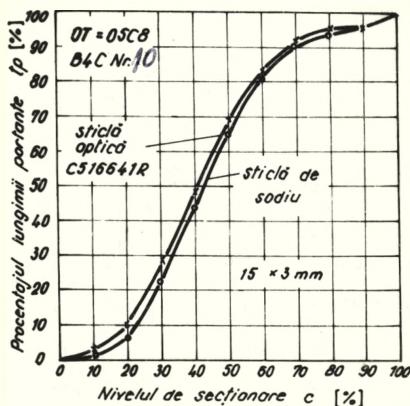


Fig. 7.40

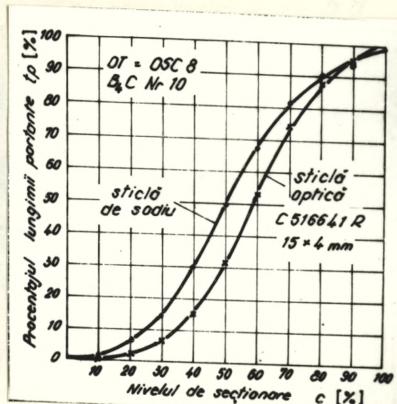


Fig. 7.41

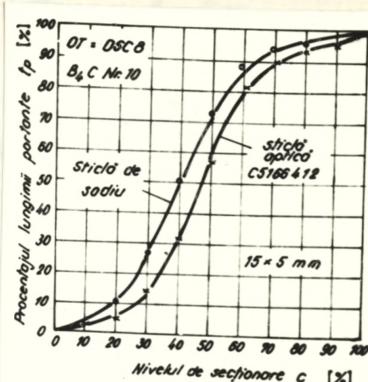


Fig. 7.42.

În cînd abaterea medie patratică S (abaterea standard) a măsurătorilor în tab. 7.11 se dă și intervalele de încredere $[m_1 : m_2]$ care acoperă cu o probabilitate de 95 % valorile medii determinate experimental.

Din experiențe s-a constatat că există diferențe nu prea mari cu adâncimina de prelucrare a precentajului lungimii portante. La adâncinu mai mari diferențele sunt neglijabile. Măsurările de mai sus s-au efectuat la aceeași adâncină de prelucrare ($h = 0,5$ mm). De asemenea nu există diferențe mari între curbele de portență atunci cînd variată forță statică între $F_s = 12 \dots 16$ N.

Autorul explică variația precentajului lungimii portante cu adâncină de prelucrare prin gredul mai mare de fîrfașitare a granulelor din fractiunea mare a granulației, avind cele mai mari dimensiuni, în primele momente ale prelucrării, deci la adâncini mici, urmând apoi o stabilizare la adâncini ceva mai mari.

Mărirea forței statice duce la o creștere a adâncinii de pătrundere a abrazivului, golurile fiind mai largi decît proemințele, obținându-se un profil cu structură mai fragilă decît la forță statice mai mici, însă diferențele sunt neglijabile.

Grenulația abrazivului are o influență hotărîtoare asupra calității suprafeței generate. Pentru a pune în evidență influența granulației asupra rugozității profilului s-au prelucrat sticle de sodiu cu scule primătice $a,b = 15,4$ mm din CL 37, generând cavitate dreptunghiulare cu adâncine mică $0,5 \dots 1$ mm. Cu abrazivi SiC Nr. 4; 6; 8; 10; 12 și 16 STAS 1793-76. Rezultatele sunt date în tab. 7.14 ca medie a 5 măsurării fiecare. Se observă în fig. 7.43 că abrazivul cu granulație mai mică are influență mai bună asupra capacitații portante a suprafeței decît abrazivul mai grob.

Cu creșterea granulației se mărește și rugozitatea suprafeței R_a (fig. 7.44).

În fig. 7.45 și 7.46 sunt prezentate profilogramele pentru două probe.

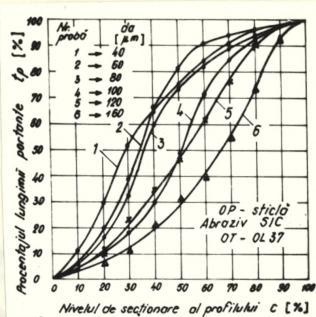


Fig. 7.43

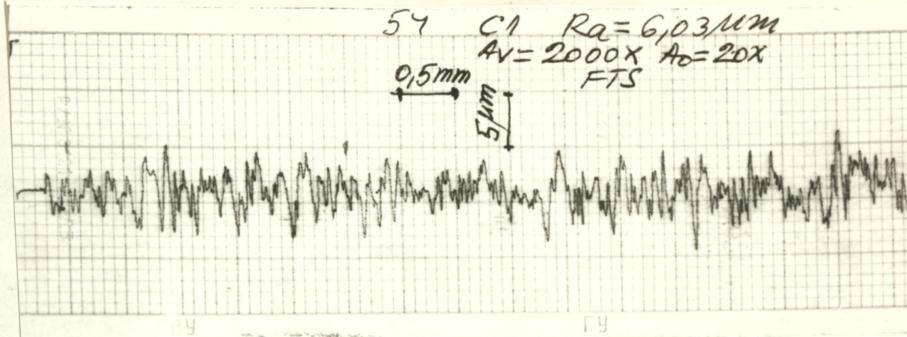


Fig. 7.45

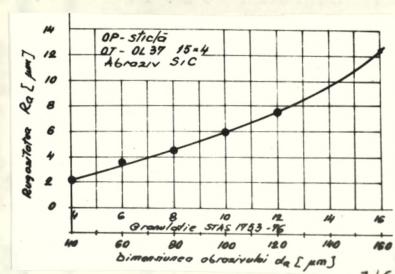
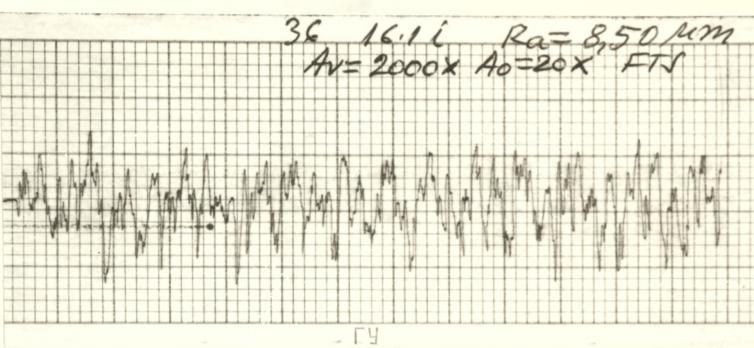


Fig. 7.44

Fig. 7.46



Profilogramanele au fost ridicate la amplificarea verticală $A_v = 2000 \times$ și amplificarea orizontală $A_o = 20 \times$ (viteza palpatorului $v_p = 6 \text{ mm/min}$ și viteza benzii de hîrtie $v_b = 120 \text{ mm/min}$), profil filtrat "trece sus" cu pasul de tăiere $\lambda_R = 2.5 \text{ mm}$, lungimea de bază $l = 2.5 \text{ mm}$. Coeficientul de comprimare longitudinală a profilegramei

$$K_c = \frac{A_v}{A_o} = \frac{2000}{20} = 100.$$

In tab. 7.15 se dau parametri de rugozitate și procentajul lungimii portante pentru diferite sticle optice cu micropulbere de SiC-H 20 și SiC-H 40, plăcite de cercuri metalice P 30: safir, ferită, quart.

7.6.4. Studiul cu ajutorul funcțiilor aleatoare a rugozității suprafeței

Dat fiind caracterul aleator al profilului de rugozitate la prelucrarea prin eroziune ultrasonică cu abraziv liber în suspensie, neexistând urme orientate periodice ca în cazul așcheriei cu scule având tăișuri cu o geometrie bine definită, se poate aplica un studiu statistic pentru a apreciere globală a rugozității. Acest studiu constă în determinarea funcției de autocorelație normală $f(\zeta)$ și a densității speciale (de putere) a rugozității $S(\omega)$ [95], [199], [156] [159], [67], care permite determinarea și a altor parametri pe care nu-i indică direct aparatul sau ar necesita un studiu prea laborios

Stocuri optice de - Cimentele si sticile de cediu OT 0-08; 15x16 mm; 3,6-C-Mr.20 Tabelul 7.12

Probă	λ_0	λ	Principiu	λ_y	ϵ_y	10	20	30	40	50	60	70	80	90
Sticla	8,2	15	7,5	8,0	15,5	0,7	2,5	6,2	15,0	31,6	53,5	74,3	88,6	95,1
Sticla	5,2	14	6,8	7,5	16,1	0,7	5,6	6,3	15,1	31,9	55,9	74,7	88,8	95,1
Optica	3,1	15	5,5	7,6	15,1	0,7	5,4	6,1	15,5	32,2	56,6	76,7	88,5	95,2
Optica	2,2	13	6,4	7,7	14,2	0,6	5,4	6,2	15,0	32,4	55,9	74,7	88,7	95,2
Optica	2,3	14	7,3	7,7	15,0	0,7	5,4	6,5	14,9	31,9	55,2	74,5	88,0	95,3
Σ 2,20		25,80	6,80	7,66	14,35	0,68	2,46	6,36	15,06	38,00	93,86	74,56	88,36	95,18
= 0,07		0,03	0,73	0,23	0,92	0,04	0,08	0,08	0,15	0,37	0,52	0,71	0,24	0,08
Sticla	2,7	21	7,6	9,7	17,7	1,6	6,1	16,4	30,1	50,3	77,7	91,9	91,2	94,7
Sticla	2,6	18	7,2	9,0	16,7	1,7	6,5	16,9	29,0	49,8	67,6	85,1	91,0	94,6
Optica	2,7	20	7,1	9,6	17,0	1,6	6,0	15,1	30,4	50,0	67,7	83,6	91,0	94,6
Optica	2,5	16	8,1	9,3	17,6	1,8	6,2	16,7	30,1	49,8	67,6	85,4	91,1	94,6
Optica	2,6	17	7,2	9,0	16,7	1,4	6,3	14,4	30,3	50,3	67,5	83,2	91,0	94,6
Σ 2,62		28,00	7,44	9,47	16,86	1,38	6,22	16,70	30,24	50,94	67,98	82,06	91,96	94,62
= 0,08		1,87	0,41	0,40	0,63	0,17	0,19	0,30	0,23	0,25	0,36	0,32	0,08	0,06

Table 7.13 - Critical values of χ^2 - $\chi^2_{cr} = \chi^2_{1-\alpha}$ - for $n=10$ degrees of freedom

α	0.10	0.05	0.025	0.01	0.005
0.10	2.70	4.11	6.23	9.25	12.59
0.05	3.84	5.99	8.54	11.88	15.98
0.025	5.99	8.99	12.59	16.92	21.92
0.01	9.25	13.88	18.54	23.69	29.51
0.005	12.59	18.54	24.92	31.80	39.46
0.001	16.92	23.69	31.80	40.66	49.58
0.0005	19.51	27.49	37.04	47.74	59.06
0.0001	23.69	31.80	41.99	52.26	64.24
0.00005	27.49	37.04	48.89	60.84	73.04
0.00001	31.80	41.99	55.75	68.77	82.94
0.000005	37.04	48.89	63.17	76.77	90.56
0.000001	41.99	55.75	70.35	84.38	98.03
0.0000005	48.89	63.17	79.82	94.46	104.36
0.0000001	55.75	70.35	85.54	101.24	114.96
0.00000005	63.17	79.82	92.85	108.46	123.56
0.00000001	70.35	85.54	100.80	116.46	131.96
0.000000005	79.82	92.85	107.75	123.36	138.76
0.000000001	85.54	100.80	114.65	129.26	144.76
0.0000000005	92.85	107.75	122.65	137.26	152.66
0.0000000001	100.80	114.65	129.45	143.96	158.76

pentru determinarea lor din profilogramă. Prin intermediul parametrilor statisticilor ai rugozității se pot trage concluzii și asupra stabilității procesului de crezime ultrasonice și influența diferitelor factori asupra lui.

Rudait I.A. prezintă în [199] o metodă expeditivă de determinare a funcției de autocorelație și a densității speciale a rugozității în funcție de punctele particulare ale profilului de rugozitate determinate pe profilogramă. Această metodă s-a aplicat și în teză pentru prelucrarea prin crezime ultrasonice a celor 6 probe date în tabelul 7.14, în funcție de granulația abrazivului.

Această metodă prezintă succint în cele ce urmăresc. Înălțimea rugozității este prin ordonatele sale curente $I(x)$ față de linia de referință (linia medie) (fig. 7.39) poate fi considerată o funcție aleatoare, care pentru un proces tehnologic stabil are o distribuție după legea normală (Gauss-Laplace).

Se consideră în mod ideal că $\eta(x)$ ca funcție aleatoare este staționară, adică valoarea ei medie este constantă, este și omogenă și isotropică. În acest caz funcția de autocorelație $K(\tau)$, care ne dă legătura între ordonatele $I(x)$ în sens probabilistic, depinde numai de distanță $\tau(\mu\text{m})$ între ordonatele profilului măsurat în direcție orizontală, în lungul profilului. Se se exprimă prin relație:

$$K(\tau) = \sigma^2 \cdot f(\tau) , \quad (6)$$

în care σ este abaterea medie patrată a profilului (abatere standard) iar $f(\tau)$ - funcția de autocorelație normală cu valori $f = 0..1..1..0..$

Cu cît procesul este mai aleator, hastic, cu atât funcția $f(\tau)$ trebuie să fie mai repede. Aproximarea lui $f(\tau)$ s-a făcut prin diferite funcții exponențiale schimbătoare și trigonometrice, [95], care să imite proprietățile funcției f , monoton schimbătoare sau de tipul unei oscilații cu amortizare. În anul funcțiile de tip oscilație armonică cu amplitudine constantă, care apare în cazul osculațiilor și la așchiere cu urme regulate, care nu sunt adecvate pentru un studiu statistic. S-a adus aproximările pentru $f(\tau)$ de forma:

$$f(\tau) = c_1 e^{-\alpha_1 \tau^2} + c_2 e^{-\alpha_2 \tau^2} \cdot \cos \omega_2 \tau . \quad (7)$$

cole mai ușoare fiind expresiile date în tab. 7.16 - 199 cu un parametru (α) sau maxim doi ($\alpha_1, \omega_1, \alpha_2$). Pentru un proces aleator medianul mediu și al punctelor particulare (de ordinul n) pe unitate de lungime se determină cu relație:

$$\bar{x} = \frac{1}{\pi} \left(- \frac{\rho(n)}{\rho(0)} \right)^{1/2} \quad (8)$$

în care $\rho_{(0)}^{(2n+2)}$ și $\rho_{(0)}^{(2n)}$ sunt derivatele de ordinul $(2n+2)$ respectiv $(2n)$ ale funcției $\rho(\zeta)$ pentru $\zeta = 0$. Aceste puncte particolare sunt date de:

$$a_0 = n - \frac{1}{\pi} \left(-\rho_{(0)}^{(2)} \right)^{1/2} \quad (9)$$

$$a_1 = -\frac{1}{2\pi} \left(-\frac{\rho_{(0)}^{(4)}}{\rho_{(0)}^{(2)}} \right)^{1/2} \quad (10)$$

$$a_2 = \frac{1}{\pi} \left(-\frac{\rho_{(0)}^{(6)}}{\rho_{(0)}^{(2)}} \right)^{1/2} \quad (11)$$

nr. funcție	Amplitude de curențirea de răzăuri $\rho(\zeta)$	Densitatea spectrală a răzăurilor $S(\omega)$	Parametri	Tab. 7.16	
				Amplitudea curențirea de răzăuri $\rho_{(0)}$	Amplitudea curențirea de răzăuri $\rho_{(1)}$
①	$\frac{1}{1+2\beta^2}$	$\frac{1}{\pi\alpha} e^{-\frac{\omega}{\alpha}}$	$a_0 - \frac{1}{2}$	$\frac{1}{2}$	$0...2$
②	$e^{-\alpha^2\zeta^2}$	$\frac{1}{\pi} \sqrt{\frac{\pi}{\alpha}} e^{-\frac{\omega^2}{\alpha}}$	$a_0 - \frac{1}{2}$	$\frac{1}{2}\sqrt{\frac{\pi}{\alpha}}$	$0...2$
③	$\frac{\sin \omega_0 \zeta}{1+\alpha^2 \zeta^2}$	$\frac{1}{\pi\alpha} \left(e^{-\frac{\omega_0^2 \zeta^2}{\alpha^2}} + e^{-\frac{(\omega-\omega_0)^2 \zeta^2}{\alpha^2}} \right)$	$a_0 - \frac{1}{2} \sqrt{\frac{\alpha^2 + 4}{\alpha^2 + 1}}$ $a_0 - \sqrt{\frac{1}{\alpha^2 + 1} \cdot \frac{4\alpha^2}{\alpha^2 + 4}}$	$\frac{1}{2\alpha} e^{-\frac{\omega_0^2 \zeta^2}{\alpha^2}}$	$0...2$
④	$e^{-\alpha^2 \zeta^2}$	$\frac{1}{\pi\alpha} \left(\frac{(\omega-\omega_0)^2 - (\omega_0^2 - \alpha^2)}{\alpha^2} \right) e^{-\frac{(\omega-\omega_0)^2 \zeta^2}{\alpha^2}}$	$a_0 - \frac{1}{2} \sqrt{\frac{4\alpha^2 - 4}{\alpha^2 + 1}}$ $a_0 - \sqrt{\frac{4\alpha^2 - 4}{\alpha^2 + 1}}$	$\frac{1}{2\alpha} e^{-\frac{\omega_0^2 \zeta^2}{\alpha^2}}$	$0...2$

Tabelul 7.16

În care $a_{(0)} = n$ - este numărul de intersecții (zerouri) ale liniei mediană cu profilul de rugozitate, pe unitatea de lungime; n - numărul de maxime (ale profilului și maxime locale) pe unitatea de lungime, α - numărul punctelor de inflexiune ale profilului pe unitatea de lungime. Pe profilegram se determină pe o lungime de bază $\lambda = 2,5$ mm (pe profilegram $\lambda \cdot A_0 = 2,5 \cdot 20 = 50$ mm), numărul de răzuri n' , de maxime n' și a punctelor de inflexiune s' și se determină $n = n'/\lambda$; $\alpha = n'/\lambda$; $s = s'/\lambda$ (tab. 7.16) (se ia media a trei segmente). Cu ajutorul parametrilor edimensionali:

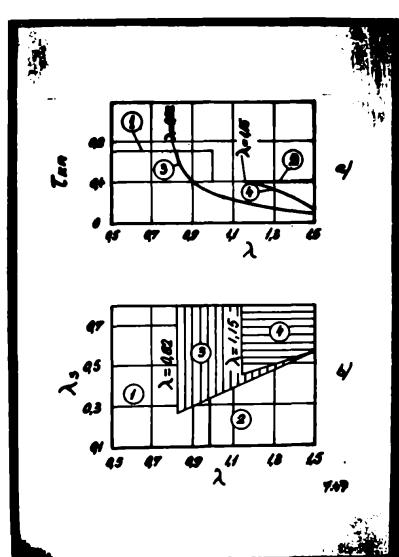


Fig. 7.47

$$\lambda = \frac{n_{(0)}}{n} \quad (12)$$

$$\lambda_s = \frac{n_{(0)}}{s} \quad (13)$$

se determină din fig. 7.47 și tipul funcțiilor ρ și s din tabelul 7.16 [19]. Intervalul de variație a acestor factori este $\lambda = 0...2$, și $\lambda_s = 0...1,0$. Acești parametri caracterizează cît de acelaș este profilul de rugozitate. Limita inferioră arată caracterul cel mai acelaș, iar limita superioară profilul fiind mai puțin acelaș, el trecând spre un profil regulat cu pas uniform.

Intervalul de corelație R_k definit prin relația:

$$R_k = \int_0^\infty \rho(\zeta) d\zeta \quad (14)$$

are importanță deosebită, deoarece el caracterizează viteză de scădere a funcției de autocorelație $\rho(\tau)$. El este egal cu lățimea unui dreptunghi care are față și spate egale cu unitatea și aria egală cu aria de sub curba $\rho(\tau)$. Intervalul de corelație se poate exprima sub formă normală, adimensionali:

$$\tau_{\text{km}} = \frac{\tau_k}{n(\omega)} \quad (15)$$

în cărui valoare nu depinde de $n(\omega)$ putându-se compara diferite funcții $\rho(\tau)$. Unorii cind se cunoscă λ și τ_{km} , tipul funcțiilor $\rho(\tau)$ și $S(\omega)$ se alege din fig. 7.47a.

Parametrii din ecuațiile date în tab. 7.16 se determină cu formulele:

$$\lambda = \sqrt{2} n^2(\omega) \lambda_n ; \quad \text{m}^2 \quad (16)$$

$$\omega_1, \omega_2 = \sqrt{n(\omega)} \omega_n ; \quad \text{rad/s} \quad (17)$$

iar intervalul de corelație:

$$\tau_k = n(\omega) \cdot \tau_{\text{km}} \quad (18)$$

Argumentul densității spectrale a rugozității $\omega(\omega)$, cale $\omega = \pm 2\sqrt{f}$, rad/s, m^{-1} - pulsăția profilului de rugozitate. Notațiile s-au păstrat și la studiul rugozității cu cele analoge de la funcțiile aleatoare variabile în timp cunoscute din mecanică, electrotehnici, teoria reglării automate etc., timpul s-a înlocuit cu constanta $T[\mu\text{m}]$ în lungul profilului rugozității, iar viteză angulară, pulsăția, cu pulsăția profilului, respectiv f , rad/s - frecvența profilului rugozității.

Semnificația fizică a funcțiilor $\rho(\tau)$ și $S(\omega)$ este aceeași ca și în domeniul timpului.

Din tab. 7.16 se observă că pentru $\lambda = 0,82$, respectiv $\lambda = 1,15$ funcțiile cu doi parametri ③ și ④ trăiesc în cele cu un singur parametru ① și ②, decarește pentru ultimile $\omega_n = 0$, profilul devine aleator și va fi caracterizat ca o funcție monotonă schimbătoare de tip exponențial ② sau parabolic ①. Dacă λ tindă spre $\lambda = 2$, profilul devine din ce în ce mai regulat, $\lambda_n = 0$ și $\omega_n = 1$, funcțiile $\rho(\tau)$ devinț armonice, de tip cosinusoidal. Cind λ tindă spre 0,82 respectiv 1,15, τ_{km} tindă spre valori constante $\sqrt{2/2} = 0,707$ pentru ① respectiv $(1/2)\sqrt{2/\lambda} = 0,4$ pentru ② decarește $\omega_n = 0$, iar cind λ tindă spre 0,0, τ_{km} tindă spre zero, pentru că $\omega_n = 1$ și $\lambda_n = 0$. Pentru calcule orientative se aleg aproximări pentru $\rho(\tau)$ de tipul ① sau ② ca fiind cele mai simple, iar pentru cercetări mai pretențioase formele ③ sau ④. În concluzie se

Pentru aprecia că în funcție numai de λ se pot alege aproximări pentru $f(\zeta)$ numai 1 sau 2 iar în funcție de perechea de valori λ și λ_2 se pot alege 3 sau 4.

Precizia determinării rugozității, structura profilului său, depinde de corespondența între funcție reală și ea aproximată. Așa cum arată cercetările [199], [93], [67], [158], în practică imaginarea o astfel de precizie este suficientă.

Nivelul avanțaj al studiului statistic al rugozității suprafețelor, așa cum s-a mai menținut, plecând de la studiul perimetrilor particulare $n(s)$, n , și ale profilegramelor ridicate experimental, este că se pot deduce și alți parametri ai rugozității (ai structurii ei) neprecizați de separate sau profilegrave:

Abaterea medie patratice a profilului:

$$s_{\bar{y}} = \sigma = \sqrt{\frac{\pi}{2}} s_a \quad (19)$$

Maza medie de rotunjire a virfului proeminentelor:

$$r = \frac{1}{2\pi^2 s_a n(s)} \quad (20)$$

Pasul mediu al proeminentelor: $s = \frac{1}{n} \quad (21)$

Pasul mediu al neregularităților măsurat pe linia medie:

$$s = \frac{1}{n(s)} \quad (22)$$

Unghiul mediu de înclinare a profilului față de linia medie:

$$\theta = \arctg(4s_a n(s)) \quad (23)$$

După datele din tab.7.17, luând în considerare că parametru numai pe $\lambda = 1,024, \dots, 1,42$ din fig.7.47b rezultă funcțiile de tipul 2 :

$$f(\zeta) = e^{-\alpha \zeta^2} \quad (24)$$

$$s(\omega) = \frac{1}{\pi} \sqrt{\frac{\pi}{2}} \cdot \frac{\omega^2}{4\alpha} \quad (25)$$

Având $\alpha_1 = 4441,32$; $\alpha_2 = 3980,21$; $\alpha_3 = 3335,92$; $\alpha_4 = 1819,16$; $\alpha_5 = 1670,72$; $\alpha_6 = 1459,91 \text{ mm}^{-2}$. Acestea sunt calculat și redat grafic în fig.7.48. Numărul de pe curbe corespunde intervalurilor de la tab.7.14 pentru diferite granulații ale abrazivului.

Pentru perechile de valori λ și λ_2 din tab.7.17 au rezultat din fig.7.47b funcțiile 4 și respectiv 5 redate în fig.7.49: 7.50 și 7.51 respectiv 7.52.

În tab.7.16 sunt redați și parametrii rugozității calculați cu relațiile prezentate mai sus cît și intervalele de corelație cuprinse

Tabelul 7.17

Nr. s'	n'	s'	$\lambda = \frac{2}{3}$		$\lambda = \frac{5}{3}$		$\lambda = \frac{8}{3}$		$\lambda = \frac{11}{3}$		$\lambda = \frac{14}{3}$		$\lambda = \frac{17}{3}$		Nr. faza s'1
			n_{-1}	n_{-1}	n_{-1}	n_{-1}	n_{-1}	n_{-1}	n_{-1}	n_{-1}	n_{-1}	n_{-1}	n_{-1}	n_{-1}	
1	75	63	121	35	25	45,4	1,200	0,620	0,333	0,577	0,380	2957,5	34,35	4	4
2	71	50	103	28,4	30	43,4	1,620	0,697	0,163	0,889	0,189	1142,1	79,32	4	4
3	65	48	97	26	29,2	38,8	1,354	0,670	0,196	0,799	0,276	1200,9	65,34	4	4
4	48	46	93	19,2	18,4	38	1,043	0,509	0,292	0,545	0,280	1062,4	36,30	3	3
5	46	43	81	18,4	17,2	32,4	1,070	0,568	0,274	0,672	0,264	915,56	38,35	3	3
6	43	42	73	17,2	16,8	29,2	1,024	0,509	0,305	0,626	0,292	891,27	35,32	3	3

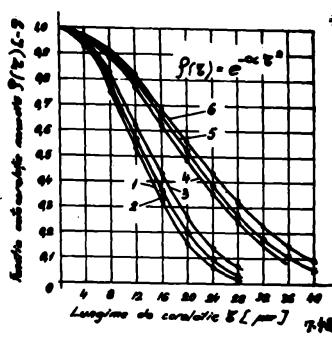


Fig. 7.48

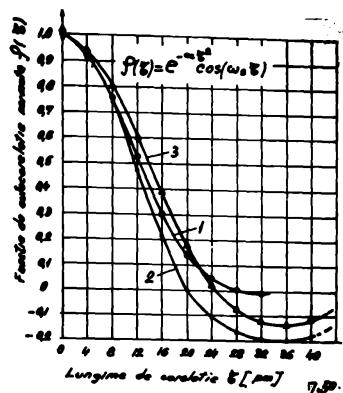


Fig. 7.49

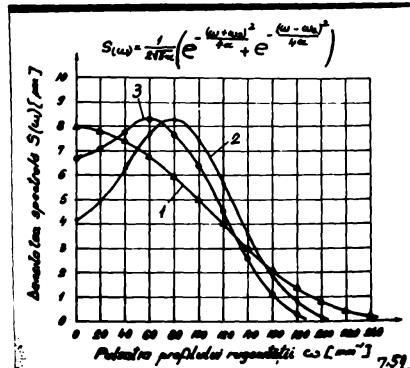


Fig. 7.50

**tipurile de funcții 2
3 și 4.**

Calculările sunt efectuate cu ajutorul calculatorului electronic SINCLAIR Z1 SPECTRUM, din pă un program în limbaj BASIC, a cărui organizare este redată în fig. 7.53.

Judecând influența granulației asupra rugozității suprafeței, de exemplu după aproximarea de tipul 2

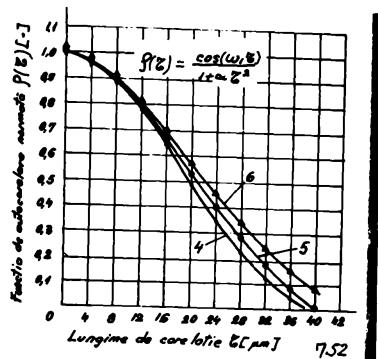


Fig. 7.51

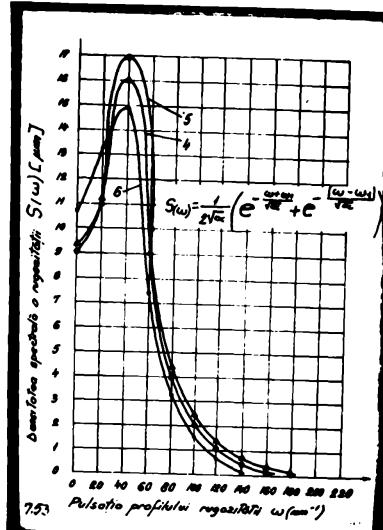


Fig. 7.52

ORGANIGRAMĂ PENTRU CALCULUL FUNCȚIEI DE AUTOCORELATION NOMINATĂ DEMONSTRATOR SPECTRAL DE A RUGOZITĂȚII

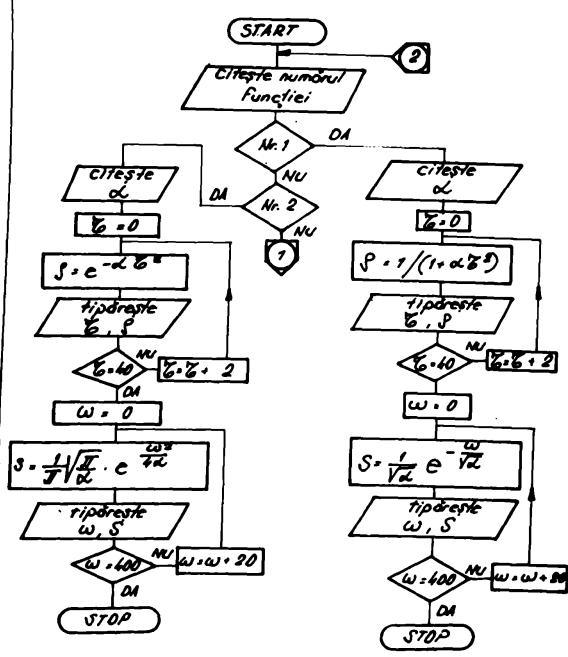
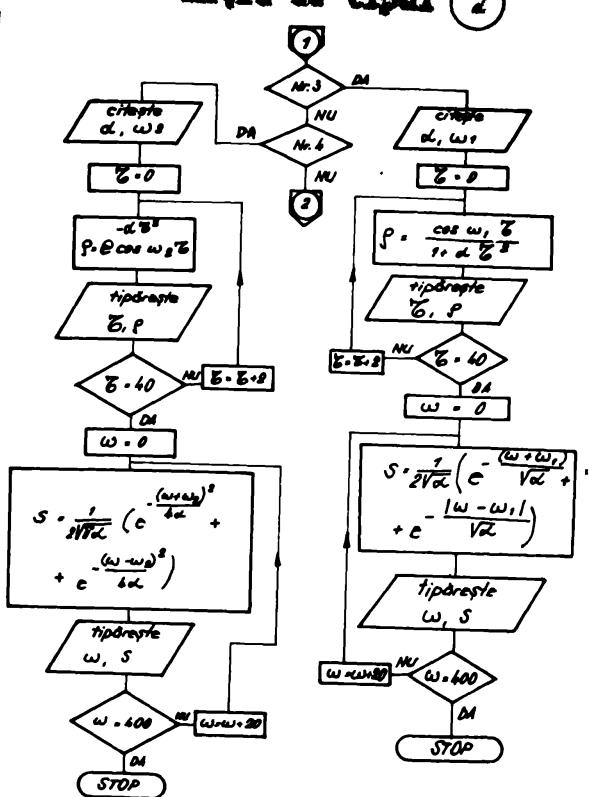


Fig. 7.53 a, b



- 11 -

Tabloul 7.18

Nr. prob- bel	R_q μm	r μm	s μm	t_k μm	θ °	Σ_k μm	Z_k μm	Σ_k μm
						modul ②		③, ④
1	2,76	23,52	38,46	66,67	14,78	13,33	12,66	
2	4,51	24,77	50,00	70,42	22,24	14,08	6,62	
3	5,51	25,06	52,08	76,92	24,59	15,58	10,54	
4	7,96	23,73	54,35	104,16	24,05	20,83	15,24	
5	10,98	18,27	56,24	108,69	32,81	21,74	15,50	
6	15,25	14,40	59,52	116,28	41,05	23,25	17,00	

Judecând influența granulației asupra rugozității suprafeței, de exemplu după aproximarea de tipul ② (fig. 7.48) se observă că funcția de autocorelație normală $f(\tau)$ a rugozității puternic influențată de dimensiunea abrazivului, structura profilului rugozității este cu atât mai dependentă de dimensiunea abrazivului cu cît granulația este mai mare.

Aceasta se observă atât prin intervalul de corelație Σ_k ② (tab. 7.18) cît și prin puncta de înclinare a curbelor $f(\tau)$.

Suprafețele generate prin eruiunie ultrasonică cu abraziv mai fin (curbele 1, 2, 3) au o rugozitate cu caracter mai aleator decât cele generate cu abraziv gros. Graficele mai reflectă și faptul că procesul de prelucrare nu a decurs în condiții identice pentru probleme 1, 2, 3 și respectiv 4, 5, 6. Abrazivii notați cu 1, 2, 3 și respectiv 4, 5, 6 au fost obținuți din varje diferite la întreprinderile "Carbochin" Cluj-Napoca.

Prin aproximările ③ și ④ cu perioade de valori λ_{v1} și λ_{v2} (fig. 7.49; 7.50) și (fig. 7.51 și 7.52) ies în evidență cîteva detalii de finețe a modului cum s-a desfășurat procesul de prelucrare. Astfel rugozitatea obținută la proba 2 (MIC Nr.6) (fig. 7.49) are caracter mai aleator decât abrazivul mai fin (Nr.4) utilizat la proba 1. Abrazivul cel mai gros la proba 6 (fig. 7.52) nu a fost utilizat într-o varje cu capacitate (raportul optim între dublul amplitudinii oscilației obiectului de transfer și dimensiunea funcției principale a granulației τ) $\mu m/da$, el fiind întrebat de abrazivi mai fini la proba 5 și 4.

Pentru intervale de corelație mai mari de $\Sigma_k = 6,62 \dots 17 \mu m$ (tab. 7.18), în aproximările ③ și ④ structura profilului de rugozitate devine mai aleatoare, independentă față de granulația abrazivului. Din tabel se mai observă că unghiul de pantă θ al flancu-

milor preeminențelor crește, iar rază de returnajire a vîrfului preeminențelor scade cu creșterea granulației acea ce dă o structură mai puțin robustă, concluzie confirmată de altfel și prin curba de portanță a profilului.

În concluzie se poate afirma că prin studiul statistic se poate controla procesul tehnologic de creație abrazivă ultrasonică la fazale de finisare a suprafețelor.

CAPITOLUL II

B. CONCLuzia finală

Din conținutul toxei se evidențiază următoarele concluzii și contribuții originale ale autorului la prelucrarea prin eroziune ultrasonică a obiectelor fragile și dure:

I. În domeniul cercetării fundamentale

1.) Autorul efectuează un studiu experimental și teoretic asupra prelucrabilității sticlelor optice de tip creă normal 1516641 și 100, creă ușor LA 105 și a sticlei de mediu, determinând criteriul de fragilitate k_p , prin metoda măsurării duratăii sub microoscop (MT-3), dină ecuațiile de regresie și coeficienții de corelație pentru k_p în funcție de lungimea fizurilor.

2.) Pe baza unui studiu teoretic a modelelor mecanice de tipul barelor cu secțiuni variabile excitate armnic, se prezintă relațiile de calcul a concentrărilor ultrasonice de formă exponentială, catenoidală, conică și cilindrică în trepte. Se scriu relațiile unidimensionale și se întocmesc diagrame utile la proiectarea și verificarea concentrărilor ultrasonice.

3.) Se studiază teoretic și se dau diagrame pentru amplitudinea deplasării și tensiunii mecanice, atât în valori absolute cât și adimensionale, având un caracter general de aplicabilitate pentru aceeași formă (geometrică) a concentrărilor.

4.) Pentru prima dată, după cum este înțele săracire, se analizează rugozitatea suprafeței generate prin eroziune ultrasonică cu ajutorul funcțiilor aleatoare de autocorelație normală și densității spectrale a rugozității. Cu ajutorul lor se poate jucașe gradul de influență a diferiților factori asupra rugozității și stabilității procesului de eroziune ultrasonică (presupăția abrazivului; forță statiei de avan, circulația suspensiei în spațiul de lucru etc.).

5.) Cu ajutorul funcțiilor aleatoare ale statisticii matematice plecând de la profilegramele suprafețelor generate prin eroziune ultrasonică, pe baza punctelor particulare ale profilului: numărul de intersecții ale liniei medii cu profilul, numărul de maxime și numărul extremităților de inflexiune, poziția de lungime; se pot determina relativ ușor parametrii de finito a profilului: rază de rotunjire a vîrfului preminent, unghiul de partă a profilului, pasul mediu etc.

Acești parametri nu sunt date de aparatura ușoră de măsurare a rugozității, iar prin alte metode ar necesita echipamente laboratorice și aparaturi complexe de investigație.

6.) Transductorul magnetostrictiv tip peletă cu două calzeuane a fost asimilat cu un oscilator mecanic pentru care se dau ecuațiile de oscilație, condiția de rezonanță. Pe baza lor autorul scrie expresii adimensionale și construiește diagrame (neexistente în literatură) care să pună în evidență proiecțorul și verificarea dimensiunilor.

7.) Se fac aprecieri asupra puterii debitate de transductor și se analizează regimurile de funcționare a transdutorului cît și condițiile de acord ale acestuia cu sarcina.

8.) Au fost realizate și verificate trei programuri și programe în limbaj BASIC-CIRCLELASH, ruleate pe calculatorul CPC1000-2A, pentru calculul celor patru tipuri de concentratoare, calculul transducatoarelor și determinarea funcțiilor de autocorelație nerantă și densității spectrale (de putere) a rugozității.

9.) Se elucidă și unele fenomene privind prelevarea de material la eroziunea ultrasonică a obiectelor din sticlă optică și sticlă de sodiu cu suspensie abrazivă liberă. Se analizează rolul jucat de agentul abraziv, particulele abrazive, cavitația ultrasonică și alte efecte, ponderea lor, rolul factorilor sonicii, a forței statice de avans, condițiile de circulație a suspensiei etc. Se dau limitele și căile de dezvoltare ale procesului.

II. În domeniul corectării suprafecetelor

10.) S-a determinat prin măsurări prezentațul lungimii pertante a profilului rugozității suprafecetelor generate prin eroziunea ultrasonică la piese din sticlă optică de tip eron normal C51664LR: X 100; eron ușor LX 103, în comparație cu sticla silico-silico-sodică obținută care este un material etalon la prelucrarea prin eroziunea ultrasonică. Se analizează principaliii factori care influențează capacitatea pertință a suprafecetăi: granulația abracivului, forța statiei de avans, adineau de prelucrare, etc. Pertinența suprafecetăi are influență hotărâtoare asupra rezistenței la ușoră a suprafecetelor în măsura relativă și asupra posibilităților de rotisire și îndepărțire.

11.) Se prezintă parametri de profil și rugozitate și procentajul lungimii pertante la prelucrarea prin eroziunea ultrasonică și la alte materiale fragile și dure ca de exemplu: carburi metalice marcate P 30; ferite, safir artificial, quart (tab. 7.15).

12.) Se cercetează experimental factorii care influențează uzura obiectului de transfer (scula) precum și influența acestora asupra preciziei formei geometrice, dimensionale și calității suprafeței. Se dau soluții practice de micșorarea duratății și a ciclurilor de intrare și ieșirea sculei din pieză.

13.) Pe baza unor lanțuri de dimensiuni se deduc formulele pentru dimensiunile obiectelor de transfer ținând cont de toleranța piezelor, granulația obrazivului și interstitial lateral și frontal, determinat în prealabil ca este medie a 4-5 măsurării experimentale în aceleași condiții.

14.) S-a cercetat uzura obiectelor de transfer din diferite materiale (GL 37; OLC 45; CSC 8; μ , 3) la eroziunea ultrasonică a sticlei de sodiu obținându-se uzuri mici la μ , 3 și CSC 8.

Din studiul metalografic a stratului de la suprafața obiectelor de transfer uzate, arată că creșterea ușoară a duratății sub microscop din interior spre suprafață uzată, din cauza întăririi (cermădirii) datorită secările transversale granulelor, cît și deformării ale grămeților cristalini față de direcția vibrațiilor longitudinale. Nu s-au observat transformări structurale.

15.) Au fost realizate patru blocuri ultrasonice experimentale: BU-N1 ^{unul} cu transductor din tele de nichel și trei cu transductoare din ferite: BU-1; BU-2; BU-3.

Variantele BU-N1, BU-2 și BU-3 au o coloană intermediară în $\lambda/2$ cu concentratori schimbabili prin îngroșare, iar la BU-1 concentratorul conic este lipit direct pe ferită.

16.) S-a realizat mai multe concentratoare de diferite forme (exponențiale, catenoidale, conice, cilindrice în trepte) din etai OLC 45 și unele din duraluminiu; o parte din acestea au fost expuse în cadrul lucrării. Pentru cele exponențiale și catenoidale se dau regimările de aghiere și programe de strunjire de finisare pe strunjuri cu comandă numerică.

17.) Autorul a colaborat la două contracte de cercetare și înțelese făcute între Institutul Politehnic "Traian Vuia" Timișoara enunțat la catedra TCM, și beneficiarii Întreprinderii Conducători Electriți Smâlă Zalău pentru o mașină de finisat filiere și accesorii de ascuțire, respectiv Institutul de Cercetări Electrotehnice București pentru o mașină de prelucrat nișmuri de ferită și alte materiale fragile.

18.) Din cercetările efectuate se desyrdine recomandarea ca pen-

tru fiecare material al obiectului de transfer și al piesei, formă dată a alezajului sau cavității de prelucrare, granulație a abrazivelui, circulația suspensiei abrazive etc., se impun efectuarea unor prelucrări prealabile de testare a regimului de lucru, pentru a obține o exactitate precizie dorită și în perspectivă să fie cercetările de introducere a autocercurilor generatorului cu sarezine, a modelării matematice a procesului, a conducerii automate a prelucrării prin eroziune ultrasonică.

Prin cercetările efectuate în cadrul tezei, se aduce o modestă contribuție la înțelegerea unor fenomene din spațiul de lucru la prelucrarea prin eroziune ultrasonică, prin elementele de calcul, formule, diagrame ale concentrărilor și transductoarelor precum și prin tehnologie de prelucrare a unor obiecte din sticlă optică și sticlă de sodiu (regimuri de lucru, capacitate productivă, uzura sculei, precizia formei și a dimensiunilor, calitatea suprafeței). Cercetările constau în un ghid orientativ pentru introducerea în răsunările moderne ale industriei noastre a procesului de prelucrare dimensională prin eroziune abrazivă ultrasonică a materialelor fragile și dure.

BIBLIOGRAFIE

1. ABRAMOV O.V. - Kristallizatsiya metallov v uPtaruvkovem pole. Izd.Metallurgiya. Moskva 1972
2. ADITHAN N. - Effect of d/D Ratio of Tool Cross - Section on Machining Rate in Ultrasonic Drilling In: IE(I) Journal M.E. Vol.52 July 1972 pg.378-381
3. ADITHAN N., VENKATESH V.- Effect of System Parameters on Tool Wear in Ultrasonic Drilling. In: IE(I) Journal M.E. Vol.57, July 1976 pg.33-35
4. ADITHAN N., VENKATESH V. & An Appraisal of Wear Mechanisms in Ultrasonic Drilling In: Annals of the CIRP vol 27/1/1978 pg. 119-121
5. ANTON I. - Cavitația vol I., Editura Academiei RSR București 1984
6. ANTON I. - Cavitația vol.II, Editura Academiei RSR București 1985
7. ASTASHEV V.K. - Rechchet sterzhnevyykh koncentratorov s melinoyzey negruakey. Izd Akusticheskiy Zhurnal Tom. XXVII nr.6, 1981,pg.821-826
8. ATANASIU N. - Mirirea productivității prelucrării cu ultrasuflare în condiții de suprapresiune în spațiul de lucru. In: Construcția de mașini nr.2-3, 1977, pg. 143-147
9. ATANASIU N. - Optimizarea profilului concentratoarelor ultrasonice. In: I.P.Ch.Cheorgiu-Dej București Seria mecanică Tom XLII nr.4 1984, pg. 93-104
10. ATANASIU N., RADU C., ANZA OM. - Calculul și proiectarea profilului optim al concentratoarelor ultrasonice. In: Construcția de mașini nr.2-3, 1977 pg. 137-142

11. BABAEV S.G., BAIYGOV P.O. - Prirube i dovedka povrshinoetey detaley mashin. Izd. Mashinostroenie. Moskva 1976.
12. BABICHIN A.P. - Vibratsionnaya obrabotka detaley. Izd. Mashinostroenie. Moskva 1974
13. BALANUTA L. - Mechanical Impedance Transformers in Relation to Ultrasonic Machining. In: Transactions of IRS, PGUR-2, 1955, pg. 23-33
14. BALTA P. - Sticle si aplicatiile ei actuale. Edit. Enciclopedică Română, Bucureşti, 1969.
15. BALTA P. - Tehnologia Sticlei, Edit. Didact. si Pedagogică Bucureşti, 1984
16. BARYKOV A.V., TSEBARKOV A. - Almaznoe sverlenie detaley iz trudno - obrabatyvayemykh nemetallicheskikh materialov. Izd. Mashinostroenie Moskva 1980
17. BARANOV V.N. - Ul'trazvukovye issledovaniya v atomenoj tekhnike. Izd. Atomizdat Moskva 1975
18. BATUROV G.S., GOLUBKOV YU.V., KERIMOV A.K., PEDOZOV A.A. - Inzhenerniye metody issledovaniya udarnykh protsessov. Izd. Mashinostroenie Moskva 1977.
19. BAYKALOV A.F. - V vedenie v teoriyu shlifovaniya materialov. Izd. Naukova Dumka, Kiev 1976.
20. BĂDĂRĂU E., GRUMĂZĂSCU N., & Baseline acustice moderne Edit. Academiei RPR, Bucureşti 1961
21. BĂDĂRĂU E., GRUMĂZĂSCU N. - Ultrasonica fizici si tehnici. Editura Tehnică Bucureşti 1967
22. BEYTS V.L., KOCHIURA A.E. - Kolbetal'nye sistemy mashinnykh agregatov. Izd. Leningradskogo Universiteta Leningrad 1979
23. BIRIN B.V., VOROB'EV I.I., DAVYDOV P.A. - Mechanizatsiya obrazivnykh dovedochnykh i instrumental'nykh rabot. Izd. Mashinostroenie Moskva 1975.
24. BIRONI V.S. - Primenenie ul'trazvuka pri termi-

20. BOGDANOV G.B. - cheskoy obrabotke metallev. Metallurgiya Moskva 1977.
25. BIKOV V.Z., EPREMOV A.- Tehnologia prelucrării pieselor optice. ZAKONNIKOV V.A., SALNIKOV Vol.1 și 2. Edit.Tehnică București Iu.V., KEMIRATOV M.N. 1977.
26. BLYUMENKRANTS D.L., POLYAKOV Z.I. - Graschete dlya ul'trazvukovykh ustano-vok. In: Tehnologii neconventionale în prelucrarea metalelor. Timișoara 1971, pg. 473 - 479.
27. BOBBER R.J. - Underwater electroacoustic measurements Naval Research Laboratory Washington D.C. 1970.
28. BOGACHEV I.N. - Kavitatsionnoe razrushenie i kavitatsio-nno - stoykie splavy. Izd. Metallurgiya Moskva 1972.
29. BOGDANOV G.B. - Osnovy teorii i primenenija ferritov v tekhnike izmerenij i kontrolya. Izd. Sovetskoe Radio Moskva 1967.
30. BOLEANTU L. - Rezistența materialelor Lite IPTV Timișoara, vol.II, 1973, vol.III 1975
31. BRESTAVETS A.V., KHUTORNENKO V.D. - Ul'trazvukovaya ochistka radioappare-tury, Izd. Sovetskoe Radio Moskva 1974
32. BROWN B. - Progrese recente în aplicarea ultrasu-metelor la procesele de prelucrare. IN: Prelucrarea metalelor cu ultrasuinetă I.C.D.T. București 1966 pg. 60-93.
33. BUZHovsky I.I. - Fundamentals of vibration engineering. Mir. Publishers Moscow 1972
34. BUZDUGAN GH. - Măsurarea vibrațiilor mecanice. Editura Tehnică București 1964.
35. BUZDUGAN GH., FETCU L.- Vibratiile sistemelor mecanice. Edit. Academ. RSR București 1975
36. BUZDUGAN GH., FETCU L.- Vibratii mecanice Edit. Didactice și Pedagogice București 1979
37. BUZDUGAN GH., MIHAI- LESCU E., RADES M. - Măsurarea vibrațiilor. Edit. Academiei RSR, București 1979.

38. CAMP. I.
39. CEAUSESCU ELENA
40. CEAUSESCU NICOLAE
41. CEAUSESCU NICOLAE
42. CEAUSESCU NICU, POPESCU I.
43. CEDIGHIAN S.
44. CEDIGHIAN S.
45. CHEPOVETSKIY I. KH.
46. CHORLONOV T. KH.
47. CIOCIRDIA C., DRĂGULĂNESCU E.- DRĂGULĂNESCU I.
48. CISMAN A., ROTHENSTEIN B.F., POLICEC A.
49. CIUCU C., CRAIU V.
50. CIUPULEA N., DURGA L.
51. CLESIU S.R.
- Underwater acoustics. Wiley-Interscience New-York 1970.
 - Cuvântare la încheierea lucrărilor Congresului Științei și Invitămintului Editura Politică București 1985.
 - Cuvântare la Congresul Științei și Invitămintului, 28 nov. 1985, Editura Politică, București 1985
 - Raport la cel de-al XIII-lea Congres al Partidului Comunist Român, Editura Politică 1984, Buc.
 - Tehnologii neconvenționale vol.I Editura Serisul Românesc Craiova 1982
 - Ferite Editura Tehnică București 1966.
 - Materiale magnetice. Editura Tehnică București 1967
 - Mekhanicheskaya kontaktnaya vzaimodeystviya pri almaznoy obrabotke Izd. Naukova Dumka Kiev 1978.
 - Kristallizatsiya metallov i splavov v ul'travukovom pole. Izd. Nauka Alma-Ata 1980-
 - Aliaje dure sintetizate din carburi metalice, Editura Tehnică București 1985.
 - Fenomene fizice în metale ferromagnetice solicitate. Editura Academiei RSR, București 1969.
 - Introducere în teoria probabilităților și statistică matematică EDP. București 1971.
 - Contribuții privind utilizarea aliajului AlCu4Mg1,5Mn în construcții sonotredelor exponențiale In:

57. DUMITRESCU G., DUMITRESCU M., - Ultraacustica 86, caiscul 22, Timișoara 1986, pg. 83-88
58. CONSTANTINESCU P., NEMES A., - Controlul prin ultrasunete al metalelor și fabricilor sudate. Editura MCICR București 1967.
59. CONSTANTINESCU I., GOLUBOVICI D., MILITARU C., - Prelucrarea datelor experimentale cu calculateare numerice. Aplicații în construcția de mașini. Editura tehnică București 1980.
60. CRAWFORD A.E., - Technique des ultrasons applications à basse et haute puissances. Dunod Paris 1959.
61. CRAWFORD JR.F.S., - Curs de fizică Berkeley vol.III.Unde Edit.Didact. și Pedag. București 1983.
62. DAMIAN D., - Cercetări privind condițiile de transfer maxim de energie către sarcină la generatoarele de ultrasunete de uz industrial.Teză de doctorat. I.P."Traian Vuia" Timișoara 1982.
63. DAMIAN D., SAVII GH., BOTEZATU V., - Condiții de obținere a rendementului maxim la generatoarele de ultrasunete de uz industrial. În A IV-a Conf.Națională De Tehnologii Neconvenționale, Timișoara 1983, pg. 467-470
- 64.a. DAMIAN D., - Procedee și dispozitive de menținere a generatoarelor de ultrasunete în zona de rezonanță optimă a transducto-rului. În A IV-a Conf.Națională de Tehnologii Neconvenționale. Timișoara 1983, pg. 471-474.
- 64.b. DAMIAN D., - Programarea calculatoarelor numerice pentru rezolvarea problemelor cu carac-tér tehnic și de cercetare științifică. Editura Dacia Cluj 1975.
65. DANCA I., - Măsurarea zgromotului și vibrațiilor în tehnică. Editura Tehnică București 1983.
66. BARABOIȚ A., IORGA I., CIODARU M., - *Locul meu în cadrul universității și în lumea mea*. Editura Universității din București 1978.

57. DIACENKO P.P., IACOBSON N.O. - Calitatea suprafăcător la prelucrarea metalelor prin eșchieri Edit. Tehnică, București, 1954
58. DOKEROV A.V., KELLER O.K., KRATYSH G.S. - Ul'trazvukovye elektrotekhnologicheskie ustrojstva v Ind. Energiya Leningrad 1968.
59. DORN V.S., CRACKEN D.D. - Metode numerice cu programe în FORTRAN IV Edit. Tehnică, București, 1976.
60. DRAGAN O., IAȘCU C., AMZA GH.- Ultrasunete de mari energii. Edit. Academiei RSR, București 1963.
61. DREUCĂN A., PAULESCU GH. - Studiul influenței geometriei cutitului și a regimului de aschis re la strângere asupra calității suprafăcător prelucrate În: Bul. Științific și tehnic al IPTV Timișoara, Seria mecanică Tom 27(41), 1980, pg. 159
62. DRIMER D., AMZA GH. - Cercetări privind prelucrarea suprafăcător materialelor metalice cu ajutorul energiei ultrasonice. În: Construcție de mașini nr. 2-3, 1977, pg. 135-137
- 63.. DRIMER D., CSAPO GH. - L'optimisation de la forme géométrique des transducteurs ultrasoniques magnetostrictifs de puissance. În: Buletin IP. Gh. Gheorghiu-Dej, București Seria Mecanică Tom XLII Nr.3.1980. pg.89-99
64. DRIMER D., AMZA GH. - Contribuții la înțelegerea calității suprafăcător piezofonice prin deformare plastică în cimpul ultrasonic. În: Buletin IP. Gheorghe Gheorghiu-Dej Buc. Tom XLIII Nr.4, 1981, pg.149-154
65. DRIMER D., SAVII GH., AMZA GH., ICLANZAN T., ATANASIU N. SONICA I., CSAPO GH., CONDURATHEANU E. - Utilizarea ultrasunetelor în prelucrarea materialelor. Lite IP. București 1979.

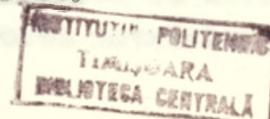
66. DUMPE V.E. - Elektroerozioñnaya obrabotka detaley Izd. Tekhnika Kiev 1975.
67. DUNIN-BARKOVSKIY I.V., - Izmerenya i analiz sherekhovatosti vel-nistesti i nekruglosti površnosti. Izd. Mashinostroenie Moskva 1978.
68. EWERTH J., WICHICI AL., PAULFECU GR. Sensibilitatea parametrilor de rugozitate a suprafeþelor prelucrate prin eroziune electrică la regimul de prelucrare. Lucrare comunicată la a III-a Conferinþă Naþională de Tehnologii Non-conventionale, Seria B. Sibiu 1982.
69. FRACHE STEFANUTĂ - Calitatea suprafeþelor prelucrate Edit. Tehnică Bucureþti 1966.
70. EPIFANOV V.S., PESINA A. YA., ZYKOV L.U. - Tekhnologiya obrabotki almanov v bri-lianty. Izd. Vysshaya Shkola Moskva 1976
71. ESKIN G.I. - Ul'trazvuk shagnul v metallurgiyu. Izd. Metallurgiya Moskva 1975.
72. FAIRMAN V.T. - Soedinenie tekstil'nykh materialov ul'-trazvukom. Izd. Legkaya Industriya. Moskva 1977.
73. FĂCAORU I., NEGOITĂ C- Măsurări și control cu ultrasunete. Edit. Tehnică Bucureþti 1965.
74. FILYAEV A.T. - Izmashivanie staley v ul'trazvukovom pole. Izd. Nauka i tekhnika Minsk 1978
75. FISCHER C. - Prelucrarea prin ultrasunete, maþini unelte echipate cu un sistem de aspiraþie prin pompă de vid. În: Prelucrarea metal-ler cu ultrasunete. ICUT Buc. 1966, pg. 8-21.
76. FOMIN V.N. - Matematicheskaya teoriya parétricheskogo rezonanssa v lineinykh respredelennykh sistemakh ^{me} Izd. Leningradskogo Universiteta, Le ningrad 1972.
77. GAFITANU M., FOCSA V. - Vibratii și zgomote. Editura Junimea Iaþi 1980
78. GANIEV R.P., UKRAINSKII L.K. - Dinamika chastits pri vedenyestviy vi-bratsiy. Izd. Naukova Dumka Kiev 1975.

79. GAVRILAS I., DRAGUT E., - Tehnologii de prelucrare cu seule din materiale dure și extindere
Institutul Tehnic București 1977.
80. GEMENI J.
81. CHERSCAL D.A.,
FRIDMAN V.M.
82. CHERSCAL D.A.,
FRIDMAN V.M
83. GLEBOVSKY V.A.
84. GRACHEV YU.P.
85. GROSANU I.
86. GRUMAZESCU N.
87. GUZAI.N., GOLOVCHAN V.T.- Difraksiya uprugikh voln v usugovyyanniyh telakh. Izd. Naukova Dumka Kiev 1972.
88. MAJDU IOSIF
89. HARRIS C.H., CRUTCH C.E. - Securi și vibratii. Vol I. Baze teoretice. Monitor. Editura Tehnică București 1968.
90. HENZHOLD G.
91. HORDENSKO I.G.
92. MORTOPAN GH.
93. MORTOPAN GH.
- Microscopul cu ultrasonete. Edit. Energetică de Stat București 1954.
 - Aparatul cu ultrasonete. Edit. Tehnică București 1962.
 - Ul'trazvuk v obogashcheniy polomnykh iskopaemykh. Izd. Nauka Alma-Ata 1972
 - Matematicheskie metody planirovaniya eksperimentov. Izd. Pishchevaya Promstvennost'. Moscow 1979.
 - Mecanica analitică. Vibratii. Lite. I.P. "Preisam Vuls" Timișoara 1977.
 - Ultrasonetul "n actiune. Editura Științifică București 1964.
 - Resistenta materialelor. Lite. IPTV Timișoara vol.I, 1980.
 - Determinarea rugozității cu ajutorul aparatelor electrice de palpare. In: Determinarea rugozității suprafacer. ICPT București 1970.
 - Ul'trazvuk v mashinostroenii. Moscow 1974. Izd Mashinostroenie
 - Aparate electrice, principii și aplicatii. Editia aIV-a ZDP BUC. 1984.
 - Probleme de aparate electrice. ZDP București 1982.

93. HORTOPAN GH. p.a. - Probleme de aparate electrice.
EDP Bucureşti 1982.
94. HOSOV V.A. - Proektirovanie ul'trazvukovoy izmeritel'noy apparatury. Izd. Mashinostroenie Moskva 1972.
95. HUSU A.P., VITENBERG YU.R., PALMOV V.A. I. Sherokhovatstvye poverkhnostey teoretyko-veroyatnostnyiy podkhod. Izd. Nauka Moskva 1975.
96. IBRAGIMOV I.KH. - Teoreticheskie osnovy izmereniya kharakteristik polya uskoreniy. Izd. Leningradskogo Universiteta Leningrad 1979.
97. ICLANZAN T. - Cercetări asupra parametrilor construc-tivi și funcționali la mașinile de pre-lucrat cu ultrasunete. Teză de doctorat I.P."Traian Vuia" Timișoara 1975.
98. ICLANZAN T., NICA M.C. Traductor magnetoelectriciv pentru insta-latii tehnologice cu ultrasunete. Brevet de inventie nr. 75098 RSR din 28.12.79.
- 98a. ICLANZAN T. - Probleme ale sistematizării tehnice în aplicatiile ultrasunetelor în tehnolo-gie. In: Ultraseacustica '86, caietul 22 Timișoara 1986, pag. 29-32.
- 98b. ICLANZAN T., TAMAS M. - Prelucrarea ultrasonică a microcrifi-cilor. In: Ultraseacustica '86, caietul 22 Timișoara 1986, pag. 33-40
- 98c. IGNEA ALIMPIE - Contribuții la calibrarea transductoarelor de măsură cu ultrasunete folosind metoda autoreciprocității în impuls. Teză de doctorat. Timișoara 1986.
- 98d. IGNEA A., BREABAN F. - Măsurarea interferometrică a amplitudi-nii de vibrație a transductoarelor de ultrasunete. In: Ultraseacustica '86, caietul 22, Timișoara 1986, pag. 173-176.
- 98e. ISAR A. - Echipament de măsurare a puterii active în domeniul frecvențelor ultrasonică. In: Ultraseacustica '86, caietul 22, Timișoara 1986, pag. 153-156.
99. ISCRULESCU I., ISPASOIU I. - Sistemul international de unități de

- PETRESCU V. - misură. Ed. Tehn. Bucureşti 1970-
100. KAZANTSEV V.P. - Zavisimost' nesprazneniy v materiale pri ul'trazvukovoy obrabotke ot amplitudy kolchaniy i sily prizhma. In: Akusticheskiy Zhurnal Tom IX nr.1, 1963.
101. KAZANTSEV V.P. - O mehanizme vnutrennego treniya amplitudno-zavisimoy oblasti. In: Akusticheskiy Zhurnal, Tom XXVII nr.5, 1981, pag. 748-751.
102. KAZANTSEV V.P., MECHPTNER B.H. - Caiile pentru ridicarea productivitatii si a preciziei de prelucrare cu ultrasonete. In: Prelucrarea metalelor nr.14/66 I.C.D.T. Bucureşti 1966.
103. KAZANTSEV V.P., ROZENBERG L.D. - The Mechanism of Ultrasonic Cutting. In: Ultrasonics 4, 165, 1965.
104. KELLER O.K., KRATYSH G.S. - Ul'trazvukovaya ochistka. Izd. Mashinostroenie, Leningrad 1977.
- LUBYANITSKIY G.D. -
105. KHOLOPOV YU.V. - Ul'trazvukovaya svarka. Izd. Mashinostroenie, Leningrad 1972
106. KIKUCHI E. - Ul'trazvukovye preobrazovateli. Izd. Mir, Moskva, 1972.
107. KLETKIN I.D. e.a. - Ul'trazvukovaya svarka pri izgotovleniy adezhdy. Izd. Legkaya Industriya Moskva, 1979.
108. KOLETSKO V.M. - Ul'trazvukovaya mikrosvarka. Izd. Nauka i Teknika, Minsk, 1977.
109. KONTYUKHOV M.P. - Elektromekhanicheskie funktsional'nye preobrazovateli. Izd. Mashinostroenie, Moskva, 1977.
110. KOPS L. - O cercetare asupra influentei uzurii pulberii abrazive asupra indicilor tehnologici la prelucrarea cu ultrasonete. In: Pre-

- lucrarea metalelor cu ultrasunete. ICDT Bucureşti 1966, pg. 121-137.
111. KOSTYUKOVICH S.S., DEINIKO E., DOLGOV V.T. - Technost' obrabotki glubokikh otverstiy. Izd. Vyshayshaya Shkola, Minsk 1978.
112. KOVALENKO V.S. - Elektrofizicheskie i electrokhimicheskie metody obrabotki materialov. Izd. Vishcha Shkola, Kiev, 1975.
113. KOZYREV S.P. - Gidroabrazivniy iznos metallov pri kavitatsii. Izd. Mashinostroenie, Moskva, 1971.
114. KRASILNIKOV V.A. - Unde sonore. Editura Tehnică, Bucureşti 1957.
115. KRASNIKOV V.F. - Tekhnologiya miniatyurnykh izdeley. Izd. Mashinostroenie, Moskva 1976.
116. KREMEN' Z.I. - Dovotka ploskikh poverkhnostey. Izd. Tekhnika Kiev, 1974.
117. KUDRIAVTSEV V.V. - Experiente simple cu ultrasunete. Edit. Tehnică Bucureşti 1956.
118. KULEMIN A.V. - Ul'trazvuk i diffuziya v metallakh. Izd. Metallurgiya, Moskva, 1978.
119. LEGGE P. - Machining Without Abrasive Slurry. Int: Ultrasonics, 1966, July, pg. 157-162.
120. LEVINSON E.M. - Otvoratiya malykh razmerov. Izd. Mashinostroenie, Leningrad, 1977.
121. LEVINSON E.M., LEV V., GUTKIN B.G., LIVSHITS A.L., YUTKIN L.A. - Elektrozvukova obrabotka materialov. Izd. Mashinostroenie, Leningrad 1971.
122. LOSHAK M.G., ALEKSANDROVA L.I. - Uprichnenie tvördykh splavov. Izd. Naukova Dumka, Kiev, 1977.
123. MAKAROV L.O. - Obabotke sterzhnevogo kontsentratora v naruzhnom rezhime. Int: Akusticheskiy Zhurnal, Tom V, nr.2, 1959, pag. 372-374.
124. MAKSIMOV L.S., SHYMIN I.S. - Izmerenie vibratiei scoruzheniy. Izd. Stroyizdat, Leningrad, 1974.
125. MARIMESCU I.D. - Diamantul și aplicațiile lui. Editura Tehnică, Bucureşti, 1986.



126. MARKOV A.I.
- Ul'trazvukovaya obrabotka materialov. Izd. Mashinostroenie Moskva, 1980.
127. MARKOV A.I.
- Rezanie trudnoobrabatyvayemykh materialov pri pomezhshi ul'trazvukovikh i zvukovykh kalebaniiy. Izd. Mashgiz, Moskva, 1962.
128. MARKOV A.I.
- Ul'trazvukovoe rezanie trudnoobrabatyvayemykh materialov. Izd. Mashinostroenie, Moskva, 1968.
129. MASLOV R.R., POSTNIKOVA N.P. Osnovnye napravleniya v razvitiyi teorii rezaniya abrazivnym al'maznym olov'berovym instrumentom. Izd. Mashinostroenie, Moskva 1975.
130. MASLOVSKIY V.V.
- Tekhnologiya obrabotki na divedoch'no-pritirochnykh stankakh. Izd. Vysshaya Shkola, Moskva, 1979.
131. MATALIN A.A.
- Novye napravleniya razvitiya tekhnologii chistovoy obrabotki. Izd. Tekhnika Kiev, 1972.
132. MATAUSHEK I.
- Ul'trazvukovaya tekhnika. Izd. Metallurgizdat, Moskva, 1962.
- 132a. MATRA ILIE, SCHEIANU D.- Aparat pentru măsurarea amplituinei vibratiilor ultrasonice. In: Ultrasonică 86, caietul 22, Timișoara 1986, pag. 121-124.
133. MAYER V.V.
- Prostye epytoy s ul'trazvukom. Izd. Nauka, Moskva, 1978.
134. MAZAL'SKIY V.N.
- Superfinishnye stanki. Izd. Mashinostroenie, Leningrad, 1974.
135. MEDVEDEV V.V.
- Otdelochnoe khemingovanie. Izd. Tekhnika, Kiev, 1973.
136. MERKULOV L.O.
- RASCHET ul'trazvukovykh kontsentratorov. In: Akusticheskiy Zhurnal Tom III, nr.3, 1957, pag. 230-238.
137. MERKULOV L.G.
KHARITONOV A.V.
- Teoriya i raschet sostavnykh kontsentratorov. In: Akusticheskiy Zhurnal Tom V, nr.2, 1959, pg. 183-190-
138. METELKIN V.Y.
- Scule pentru prelucrarea cu ultrasonete. In: Prelucrarea metalelor cu

139. MILLER G.E. - ultrasunete. ICDT Bucureşti, 1966, pag. 118-121
140. MINDLIN R.A. - Special Theory of Ultrasonic Machining. In: Journal Appl. Phys. 23, nr. 2, 1951, pag. 149.
141. MINDLIN R.A. - Zatocka dovetka i polirovaniye pretiliznogo rezushchego instrumenta. Izd. Mashinostroenie Moskva 1975.
- 141a. MUNTEANU N., VLASOVICU C. - Convertisseur de vitesse à ultrasons. Brevet nr. 7606823 Franța (URSS), 7.10.1977
142. NAERMAN H.S. - Aparat pentru determinarea caracteristicilor de frecvență ale transductoarelor și instalațiilor cu ultrasunete. In: Ultracustica 86, caietul 22, Timișoara 1986, pag. 141-144.
143. NANU A., NANU S., PAULIANCU GH. - Progresivnye protsessy abrazivnoy almanoy i elborovnoy obrabotki automobilestvenii. Izd. Mashinostroenie Moskva 1976.
144. NANU A. - Prelucrarea prin eroziune abrazivo-cavitatională în cimpul ultrasonic. In: Manualul inginerului mecanic, vol. III. Tehnologia Construcției de Mașini. Edit. Tehnică, Bucureşti 1972, pag. 736-737.
145. NANU A. - Tehnologia materialelor. Edit. Didact. și Pedag., Bucureşti, 1972, pg. 362-372.
146. NANU A. - Tehnologia materialelor. Editura Didact. și Pedag., Bucureşti, 1977, pg. 355-374.
147. NANU A., DRĂUCĂN A., PAULIANCU GH., BOGDANINA A. - Studiul influenței geometrii sculei asupra forțelor de apăiere și rugozității suprafeței la strânsuirea cilindrelor de laminare din otel 90VMnCr15 cu încălzire inducțivă. In: A III-a CMTN Sibiu, 1982, pag. 77.
148. NEMES MIHAI - Materiale vol. I, Lite IPVT Timișoara 1979.

149. NEPPIRAS E.A. -
- Prelucrarea și profilarea prin ultrasuflare. În: Prelucrarea cu ultrasonete. ICIT București 1966, pg. 67-82.
150. NEPPIRAS E.A.
- A Report on Ultrasonic Machining. What is Ultrasonic Machining? In: Metalworking Production, 100, nr. 27, 1283, 1956.
151. NEPPIRAS E.A.
- A Report on Ultrasonic Machining. In: Metalworking Production, 100, nr. 27-31, 1956, pg. 33-34
152. NEPPIRAS E.A.
- New Magnetostrictive Materials and Transducers-1. În: Journal Sound Vibration-1., nr. 8(3), 1968, pag. 408-430.
153. NEPPIRAS E.A.
- New Magnetostrictive Materials and Transducers-2. În: Journal Sound Vibration nr. 8(3), 1968, pag. 431-456.
154. NEPPIRAS E.A.
- Macrosemics in Industry. În: Ultrasonics, 10, 1972, pg. 8-13.
155. NEPPIRAS E.A.
- High-power Ultrasonic Generators. În: Ultrasonics, 13, 4, 1975, pg. 152-153.
- 155a. NICA M., ICLANZAN T., GURBAN I.
- Cercetări experimentale privind perforarea sticlei cu ultrasuflare. În: Ultraacustica 86, caietul 22, Timișoara 1986, pag. 93-96.
156. NICHICI AL., PAULESCU GH., POTROVITA N.
- Contribuții la studiul rugosității suprafețelor prelucrate prin eroziune electrică. În: A IV-a CNIN Timișoara, 1983, pag. 257-264.
157. NICHICI AL., POPOVICI V., NICA M., ACHIMERCU N., POPA N., PAULESCU GH.
- Prelucrarea prin eroziune în construcția de mașini. Editura Facultă Timișoara 1983.
158. NICHICI AL., PAULESCU GH., POTROVITA N.
- Analiza comparativă a microgeometriei suprafețelor prelucrate

- prin eroziune electrică și rectificare.
În: Lucările sesiunii Activitățea de cercetare și proiectare în sprijinul producției. Arad, 1983.
159. MCHICI A.L., BENEVETH J.- Probleme ale definirii și aprecierii rugozității suprafețelor prelucrate prin eroziune electrică. În: Creativitate în construcție, Fabricarea și Exploatarea Automobilelor, vol.II, TCM, Pitești 1981, pag. 207-212.
160. NICOLAU EDMUND - Considerații asupra modelării transducerului ultrasonic magnetoelectriciv prin circuite cu parametrii distribuți. În: Probleme de automatizare vol.12, Edit. Academiei RSR, București 1982, pag.199-212.
161. NICOLAU EDM., CSAPO GH.- Traductoare magnetoelectricive, unele probleme privind optimizarea. În: Probleme de automatizare vol.11, Edit. Academiei RSR, București 1979, pag. 227-244.
162. HOTT J.F. - Osnovy mekhaniki razrusheniya Izd. Metalurgiya, Moskva, 1978.
163. CH.H.L., PANEKOW D., FINNIE I. - The Mechanism of Ultrasonic Machining of Brittle Solids. În: Proceedings of Inter Conference and Productive Engineering vol II, Tokio, 1974, pag.109-113.
164. OPPISON W.S. - Tehnologii electrice speciale. Lite I.P. Gh. Asachi, Iași, 1981.
165. ORLOV P.N., NESTEROV YU.I., POLIKHIN V.A. - Preteasy devodki pretsizionnykh detaile pastami i suspenziyarni. Izd. Mashinostroenie, Moskva 1975.
166. PAWLITZCH G., BLANK D. - Fortschritte beim Stoss Lösen mit Ultraschallfrequenz. În: Werkstattstechnik und Maschinenbau, v. 50, 1960.
167. PANOVKO YA.G. - Osnovy priklednay teorii kalebaniy i udana. Izd. Mashinostroenie Leningrad, '71
168. PANOVKO YA.G. - Vvedenie v teoriyu mekhanicheskogo udava Izd. Nauka Moskva 1977.
169. PAULFESCU GH. - Unele aspecte privind studiul comparativ

- al concentratoarelor ultrasonice. In: Lucrările Conferinței Tehnologii noi de fabricație în construcția de Mașini, vol. III, Galați 1977, pag. 129-132.
170. PAULESCU GH.
- Studiul calculului concentratoarelor ultrasonice cilindrice în trepte. In: Lucrările Conferinței Tehnologii noi în Construcția de Mașini, vol. III, Galați 1977, pag. 137-140.
171. PAULESCU GH.
- Studiul calculului concentratoarelor exponențiale și conice utilizate la prelucrarea dimensionaliș cu ultrasunete. In: Lucrările Conferinței Tehnologii noi în Construcția de Mașini, Vol. III, Galați 1977, pag. 133-136.
172. PAULESCU GH.
- Studiul dimensiunilor concentratoarelor ultrasonice compuse. In: A IV-a Conferință Națională de Tehnologii Nonconvenționale, Timișoara 1983, pag. 473-484.
173. PAULESCU GH.
- Aspecte privind calculul concentratoarelor ultrasonice conice și cilindrice în trepte. In: A IV-a Conferință Națională de Tehnologii Nonconvenționale Timișoara 1983, pag. 485-494.
174. PAULESCU GH.
- Aspecte privind calculul concentratoarelor ultrasonice exponențiale și catenoidale. In: A IV-a Conferință Națională De Tehnologii Nonconvenționale Timișoara 1983, pag. 495-502.
175. PAULESCU GH.
- Studiul rugozității suprafețelor și abaterilor de formă la prelucrarea prin creștere ultrasonică a materialelor fragile. In: A IV-a CNTN Timișoara, 1983, pg. 503-508
176. PAULESCU GH.
- Unele considerații privind calcu-

- Iul sistemelor oscilatoare ultrasonice la prelucrarea dimensiunilor prin eroziune ultrasonică. Lucrare comunicată la A III-a CNTW Timișoara 1982.
177. PAULESCU GH.
- Aspecte ale studiului fenomenului de eroziune și a preciziei dimensionale la prelucrarea materialelor fragile prin eroziune ultrasonică. Lucrare comunicată la A III-a CNTW ,Serie D,Sibiu 1982.
178. PAULESCU GH.
- Studiul influenței formei concentratoarelor ultrasonice asupra parametrilor acustici și tehnologici la prelucrarea prin eroziune ultrasonică, In: Tehnologii Nonconvenționale, Simpozion, Timișoara 1986, pag. 141-148.
- 178a. PAULESCU GH., MANU A.
- Unele cercetări privind calitatea suprafețelor prelucrate prin eroziune ultrasonică, In: "Ultrasoundics '86", caietul 22, Timișoara 1986,pag. 41-44.
- 178b. PAULESCU GH.
- Studiul concentratoarelor catenoidale la prelucrarea prin eroziune ultrasonică. In: "Ultrasoundics '86", caietul 22, Timișoara 1986,pag. 109-112.
- 178c. PAULESCU GH.,
DREUCEAN A, SLAVICI T.
- Particularități ale tehnologiei de execuție a concentratoarelor ultrasonice pe strunguri cu comandă numerică. In: Comunicările celei de-a V-a Conferințe procese și utilaje de prelucrare la rece vol.III,Timișoara '86,pg.87-92.
179. PENTLAND W. S.A.
- Îmbunătățirea vitezelor de prelucrare cu ultrasunete.Cîteva studii privind posibilitățile de aplicare.In: Prelucrarea cu ultrasunete. ICDT București, 1966,pag. 94-112.
180. PODURAEV V.N.,
KARALOV V.S.
- Fiziko-khimicheskie metody obrabotki. Izd.Mashinostroenie Moakva 1973.
181. PORHLMAN R.
- Lepuirea prim impact cu ultrasunete. IN: Prelucrarea cu ultrasunete,ICDT Bucu-

- rești 1966, pag. 44-54-
182. POLYAKOV Z.I., VSHIVTSEV A.V.
- Vliyanie razmernoy kharakteristiki abraziva na protsess ul'trazvukovogo rezaniya. In: Tehnologii Neconvenționale în prelucrarea metalelor. Timișoara, 1971, pag. 465-471.
183. POPESCU CHRISTIANA ș.a.- Materiale electrotehnice, proprietăți și utilizările, Editura Tehnică, București 1976.
184. POPILOV L.YA.
- Spravočnik po elektricheskim i ul'trazvukovym metodam obrabotki materialov. Izd. Mashgiz Moskva-Leningrad 1963.
185. POPILOV L.YA.
- Spravočnik po elektricheskim i ul'trazvukovym metodam obrabotki materialov. Izd. Mashinostroenie Leningrad 1977
186. POPILOV L.YA.
- Tekhnika bezopasnosti pri elektrofizicheskoy i elektrokhimicheskoy obrabotke materialov. Izd. Mashinostroenie Moskva Leningrad 1966.
187. POPILOV L.YA.
- Osnovy elektrotehnologii i novye eš razvedomosti. Izd. Mashinostroenie Leningrad 1971.
188. POLITOV I.V., KUZNETSOV N.A.
- Vibratsionnaya obrabotka detaley mashin i priborov. Izd. Lenizdat Leningrad 1965.
189. POPOV B.A., TESLER G.S.- Vibratsionnaya obrabotka detaley mashin i priborov. Izd. Lenizdat Leningrad 1965.
190. POPOVICI V., PAULESCU GH., CLARIU M.
- Studiul influenței impedanței circuitului de lucru asupra parametrilor de rugozitate la prelucrarea prin eroziune complexă. In: Tehnologii Neconvenționale. Simpozion, Timișoara 1986, pag. 109-115.
191. PRILUTSKIY V.A.
- Tekhnologicheskie metody svizheniya volnistosti poverkhnostey. Izd. Mashinostroenie Moskva 1973.

192. PROKOROV V.G. - K reshet parabolicheskikh kantsenterov ul'trazvuka. In: Akustika i ul'trazvukovaya tekhnika nr.9. Izd. Tekhnika Kiev 1974, pag. 57-60.
193. PUPAZAN C. - Acustica in constructii, propagarea zgomotelor si izolarea fumică. Editura Academiei RSR, Bucureşti 1970.
194. RAPOORT YU.M. - Ul'trazvukovaya defektoskopiya strel'nykh detaley i konstruktsiy. Izd. Stroyizdat Leningrad 1975.
195. RADOI M., DECIU R., VOICULESCU D. - Elemente de vibrații mecanice. Edit. Tehnică, București 1973.
196. RESA I.D., PETRESCU S., PRECUPAS M., CĂRĂ AL. Probleme de statistică rezolvate pe calculator. Edit. Facla, Timișoara, 1984.
197. KIRSKIY-KORSAKOV A.V.-Elektro-akustika. Izd. Svyaz'Moskva 1973
198. ROSENBERG L.D., KAZANTSEV V.F., MAKAROV L.O., YAKHIMOVICH D.P. - Ul'trazvukovoe rezanie. Izd. Akademii Nauk SSSR, Moskva 1962.
199. RUDZIT YA.A. - Mikrogeometriya i kontaktnee v zaimodeystvie poverkhnostey. Izd. Zinatne, Riga, 1975.
200. RUMSISKI L.Z. - Prelucrarea matematică a datelor experimentale. Indrumar. Edit. Tehnică, Bucureşti, 1974.
201. RUMIN YU.S. - Transformatory zvukovey i ul'trazvukovoy chastoty. Izd. Energiya Leningrad '73
202. RYZHOV E.V., SAGARDA IL'ITSKIY V.B., CHEPOVSKIY I.KH. - Kachestvo poverkhnosti pri almanno-abrazivnoy obrabotke. Izd. Naukova Dumka Kiev 1979.
203. DE SABATA IOAN - Bazele electrotehnicii, vol II, Lite, IPTV Timișoara 1974.
204. DE SABATA IOAN - Bazele electrotehnicii, vol. III, Lite, IPTV Timișoara, 1977.
205. DE SABATA IOAN - Bazele electrotehnicii, vol. I, Lite, IPTV Timișoara 1980.
206. SAGARDA A.A., - Almanno-abrazivnaya obrabotka detaley

- CHIPOVETS'KIY I.NH., - mashin. Izd. Tekhnika, Kiev,
 MICHAILOVSKIY L.L. 1974.
207. SAKULEVICH F.YU., - Ob'edinaya magnito-ekravivnaya
 KOZHUR O.M. obrabotka. Izd. Nauka i Tekhnika
 Minsk 1978.
208. SALVADORI M.C., BAROF M. - Metode numerice în tehnici. Edit.
 Technică Bucureşti 1972.
209. SAVII GH., PAULERCU GH., - Studii experimentale privind su-
 darea feliilor de masă plastică
 ICLĂNZAN T. polistiren cu ajutorul vibratiilor
 ultrasonice. În: Lăcerări tehnico-
 științifice, IPTV Timișoara 1977,
 pag. 141-148.
210. SAVII GH., DRIMER D., - Echipament și tehnologie pentru
 ICLĂNZAN T., CSAPO GH., sudarea ultrasonică a feliilor
 PAULERCU GH. de polistiren. În: Conferință Dez-
 voltarea industrială a Tehnologiilor
 neconvenționale. I.P. București
 1977, pag. 306-311.
- 210a. SAVII GH. - Două decenii de activitate știin-
 țifică și practică în aplicarea
 tehnologiilor în ultrasunete la
 catedra TCM Institutul Politehnic
 "Traian Vuia" Timișoara. În: Ultra-
 acustica 86, caietul 22, Timișoara
 1986, pag. 9-22.
- 210b. SAVII GH., BOTIZATU V. - Corectări asupra posibilității de
 evidențiere dinamică a unor para-
 metri caracteristici ai blocurilor
 ultrasonice. În: A IV-a Conferință
 Națională de Tehnologii Neconven-
 tionale Timișoara 1983, pag. 463-466
212. SCHREIBNER H. - Auslegung von Hochleistungsrütteln
 für die Ultraschallbearbeitung.
 Dissertation. Hannover 1971.
211. SAVII GH., ICLĂNZAN T. - Contribuții la studiul mașinilor
 ultrasonice pentru prelucrarea
 materialelor. În: A IV-a CNA vol II
 B - Ultrasunete, București, 1973
 pag. 81-87.

- 211a. SAVII GH., NICLANZAN T., - Studiu experimental comparativ al blocurilor ultrasecuistice destinate instalațiilor tehnologice cu ultrasuflare. In: Buletin Științific și Tehnic, IPTV Timișoara, Seria mecanică, Tom 18(32), f 1, 1973, pg. 87-93.
213. SEIREG A., HAWARD L. - An Approximate Normal Mode Method for Damped Lumped Parameter Systems. In: Engineering for Industry, Nov. 1967 Transactions of the ASME, pg. 597-604
214. SENYUK S.N. - Protsess formirovaniya i raspredeleniya predel'nykh voln v sterzhnyakh. Izd. Naukova Dumka. Tbilisi 1973.
215. SEVERDENKO V.L., RASHCHENKO V.S., KOSOBUTSKIY B.S. - Listovaya shtampovka s ul'trazvukom. Izd. Nauka i Tekhnika. Minsk 1975.
216. SEVERDENKO V.R., KLUBOVICH V.V., STEPANENKO A.A. - Prokatka i volechennie s ul'trazvukom. Izd. Nauka i Tekhnika. Minsk 1970.
217. SEVERDENKO V.R., KLUBOVICH V.V., STEPANENKO A. - Ul'trazvuk i plastichnost'. Izd. Nauka i Tekhnika. Minsk 1976.
218. SEVERDENKO V.P., SKRIPNICHENKO A.L., TYAVLOVSKIY N.D. - Ul'trazvuk i prochnost'. Izd. Nauka i Tekhnika. Minsk 1979
219. SHCHEGOLEV V.A., ULAHOVA M.E. - Elastichniye abrazivnye i almanyye Instrumenty. Izd. Mashinostroenie Leningrad 1977.
220. SHUTILOV V.A. - Osnovy fiziki ul'trazvuka. Izd. Leningradskogo universiteta. Leningrad 1980.
221. SILAJ GH. - Mecanica. Vibratii mecanice. Edit. Didactici și Pedagogici 1980.
222. SILAJ GH., RADOI N., BRÎNDEU L., KLEPP H., HECKDOS A. - Culegere de probleme de vibratii mecanice. Vol I și II. Editura Tehnică București 1973.
223. SILIN L.I., BALANDIN G.F. - Ul'trazvukovaya svarka. Izd. Mashgiz Moskva 1962.

224. SHARYSHOV N.D. - Napravlenie i'gidroakusticheskikh antenn. Izd. Sudostroenie Leningrad 1973.
225. SOLNTSEV S.S., MOROZOV E.M. - Razrushenie stekla. Izd. Mashinostroenie. Moskva 1978.
226. SOLOVIN I.S. - Matematicheskaya statistika v tekhnologiy mashinostroyeniya. Izd. Mashinostroenie Moskva 1972.
227. STANOMIR D. - Initiere in electroacustică. Edit. Tehnică Bucureşti 1971.
228. STANOMIR D., CSAPO GH. - Resonance Phenomena in Lossy Magnitostriuctive Transducers I Resonance Frequencies. In: Bul. I.P.Gh. Gheorghiu-Dej Bucureşti, Seria mecanică Tom XLII nr. 4., 1980, pag. 83-93.
229. STANOMIR D., CSAPO GH. - RESONANCE PHENOMENA IN LOSSY Magnitostriuctive Transducers. Part II. Power Operation of Magnitostriuctive Transducers. In: Bul. I.P.Gh. Gheorghiu-Dej Bucureşti, Seria mecanică, Tom XLIII, nr. 1, 1981, pag. 83-92.
230. STERF R. - Ultrasunetele. Edit. Tehnică. Bucureşti 1996.
231. STRELKOV S.P. - Vvedenie v teoriyu kolebaniy. ^{KOY} Izd. Tekhniko-teoreticheskaya Literatura. Izd. Moskva-Leningrad '51
232. STRELKOV S.P. - Introducere în teoria oscilațiilor. Edit. Tehn., Buc., 1994.
233. SUVOROV A.A. - Obrabotka detaley iz vel'frama i ego splavov. Izd. Mashinostroenie. Moskva 1978.
234. SVIRIDOV A.P., VOLOMATOV V.A. - Ul'trazvukovaya obrabotka radiotekhnicheskikh detaley. Izd. Energiya Leningrad 1969.
235. SORA CONSTANTIN - Bazale electrotehnicii, EDP, Bucureşti 1982.
236. TARANOV E.S., TYURIN A.N. - Hidro-akusticheskie izmereniya

236. STASHEVICH A.P. - v okreanologii. Izd. Gidrometeoizdat. Leningrad 1972.
237. TARASTUK YU.F., SIRAVIN G.N. - Gidro i justicheskaya telemetriya. Izd. Sudostroenie. Leningrad 1973.
238. TSUNIN I.I. - Ul'travukovye kolebatel'nye sistemy. Izd. Mashgiz Moskva 1959.
239. TILIPALOV V.N. - Sredstva avtomatizatsii mekhanicheskoy promyshlennosti v radioelektromoy promyshlennosti. Izd. Mashinostroenie Moskva 1983.
240. TIROV N. - Prelucrarea statistica si informatica a datelor de măsurare. Edit. Tehnică Bucureşti 1976.
241. TIROV N. - Analiza preciziei de estimare a functiilor aleatoare. Ed. Tehn., Buc., 1981
242. TONEL A. - Melodye kolebaniya mekhanicheskikh sistem. Izd. Mir. Moskva 1973.
243. TRUBCULESCU N. - Studiul metalelor, EDP Bucureşti 1977.
244. TSEPOVETSKIY I.EH. - Osnovy finishej algoritmov obrabotki. Izd. Naukova Dumka Kiev 1980.
245. TUCKER J., RAMPTON V.W. - Microwave Ultrasonic in Solid State. North-Holland Publishing Company Amsterdam 1972.
246. TYNNYY A.N., TARHORUTSKIY V.K. - Aplicatii ale ultrasunetelor la prelucrarea safirelor artificiale. In: Ultracoustics 86, caietul 22, Timisoara, pag. 51-54.
247. ULITIN M.N., PAROV A.- Prelucrarea cu ultrasunete la rectificare plană. In: Prelucrarea metalelor cu Ultrasunete. ICDT Buc., 1966, pg. 28-36.
248. UNGAR E.R. - Statistical Energy Analysis of Vibrating Systems. In: Journal of Engineering for Industry. Nov. 1967. Transactions of the ASME, pag. 626-632.

249. VAINSTOK I.S. - Ultrasonetele și utilizarea lor în construcția de mașini. Edit. Tehnică București 1959.
250. VASILESCU A., PRALENGI - Similaritatea sistemelor elastice. Edit. Academiei RSR, București, 1974.
251. VERORAN V.YU., ARENKO A.B. - Ul'trazvukovaya obrabotka materialov 4. Izd. Mashinostroenie Leningrad 1971.
252. VERORAN V.YU. - Razmernaya ul'trazvukovaya obrabotka materialov. Mashgiz, Moskva, Leningrad 1961.
253. VESLOVSKIY S.I. - Razreška materialov. Mashinostroenie Moskva 1973.
254. VETTER T. - Beitrag zur Frage der Haupt und Fehlgeometrie beim Schwingklippen mit Ultraschall. Dissertation Hannover'67.
255. VINOGRADOVA M.B., RUDENKO O.V., SUKHOUKOV A.P. - Teoriya Vsel. Izd. Nauka, Moskva 1979.
256. VISHNITZKIY A.L., YASNOGORODSKIY I.Z., CHIGORCHUK I.P. - Elektrokhimicheskaya i elektromekhanicheskaya obrabotka metallov. Izd. Mashinostroenie Leningrad 1971.
257. VOICU GH., DRAGAN O., CIOVICA D. - Sursă electronică de putere de frecvență ultrasonică. Brevet de inventie nr. 72465 din 14.06.1977 RSR.
258. VOLNOV B.N. - Shiroko-disperzonye kilebatel'nye sistemy. Izd. Sovetskoe Radio, Moskva 1973.
259. VOLOSATOV V.A. - Rabota na ul'trazvukovykh ustavokh. Izd. Vysshaya Shkola, Moskva 1979
260. VUCU I. - Cercoțiri asupra prelucrării dimensionale ultrasonică cu suspensie abrazivă a umor ferite. Teză de doctorat IP "Traian Vuia" Timișoara, 1977
261. VYBORNOV S.I. - Ul'trazvukovaya defektoskopiya. Izd. Metallurgiya Moskva 1974.
262. WINSTON E.K. - Seeing sound . New-York. Wiley and Sons 1971.
263. YAKOVLEV A.D. g.a. - Transformateur de vitesse à ultrason. Brevet nr. 7606822. Franța (URSS) 07.10.1977.

264. VASKHEMERITSIYE O.I., MARTYNOV A.N., GRIDIN A.D. - Finishnaya obrabotka detaley uplotnennym potokom svobodnogo obraziva. Izd. Nauka i Tekhnika Minsk 1978.
265. ZAGAEVSKIY T., KALZACHER S., KIECHINSKI A. - Promyshlennaya elektronika. Izd. Energiya Moskva 1976.
266. ZAKHARENKO I.P. - Almaznye instrumenty i pereklyuchi obrabotki. Izd. Tekhnika. Kiev 1980.
267. ZAKHARENKO I.P., - Efektivnost' obrabotki instrumentov sverkhvysokimi materialami. Izd. Mashinostroenie Moskva 1982.
268. ZHUSTAREV F.N., ROZHNO N.A. - Sinteticheskie almyasy v obrabotke metallov i stekla. Izd. Mashinostroenie Moskva 1968.
269. x x x - Determinarea rugozității suprafăcătorilor ICDT București 1970
270. x x x - Abraziwnaya i almaznaya obrabotka materialov. Spravochnik. Pod red. Reznikov A.N. Mashinostroenie Moskva 1977.
271. x x x - El'ber v mashinostroenii. Izd. Mashinostroenie. Leningrad 1978.
272. x x x - Elektronaya apparatura ul'trazvukovykh dlya issledovaniya svoystvu tvordegtele. Izd. Energiya Moskva 1974.
273. x x x - Karbid kremniya. Izd. Fan. Tashkent 1977.
274. x x x - Ghidirea ultrasonică cu scule impregnate cu diamant. In: Prelucrarea cu ultrasunete. ICDT București 1966, pag. 37-43.
275. x x x - High-Velocity Impact Phenomena. Edited by Ray Kinslow Academic Press. New York and London 1970.
276. x x x - Istechniki mezhchennego ul'trazvuka. Pod red. Rosenberg L.D. Izd. Nauka Moskva 1967
277. x x x - Kolебанија линейных систем. Том 1. Вибрации в Технике. Izd. Mashinostroenie. Moskva 1978.

278. x * x - Matematicheskoe modelirovaniye potentsial'nykh poley. Izd. Akademiya Nauk Ukrainskoy SSR Kiev 1972
279. x * x2 - Mekanicheskie kolebaniya i ustoychivost' dvizheniya. Izd. Instituta Matematiki AN. USSR, Kiev 1973.
280. x * x - Non-Traditional Machining Processes. ASTM Databook 1967.
281. x * x - Novoe v elektrofizicheskoy i elektrokhimicheskoy obrabotke materialov. Izd. Mashinostroenie Leningrad 1966. Pod. red. Popilev L. Ya.
282. x * x - Physical Acoustics. Principles and Methods. Edited by WARREN P. MASON Academic Press. New York and London 1968 vol. V.
283. x * x - Physical Principles of Ultrasonics Technology vol. 1:2. Edited by L.D. Rosenberg. - Plenum Press. New York London 1973
284. x * x - Primenenie ul'trazvuka v promyshlennosti. Izd. Mashgiz Moskva 1959.
285. x * x - Rasprostrenenie uprugikh i uprueoplasticheskikh voln. Izd. Nauka Alma-Ata 1973.
286. x * x - Rezanie trudnoobrabatyvayushchikh materialov. Izd. Mashinostroenie Moskva 1972.
287. x * x - Rezhimy rezaniya trudnoobrabatyvayushchikh materialov. Spravochnik. Izd. Mashinostroenie Moskva 1976.
288. x * x - Sognetoeklektriiki v tekhnike cver. Izd. Sovetskoe Radio Moskva 1979.
289. x * x - Simpozium po fizike akustiko-gidrodinamicheskikh yavlenii. Izd. Nauka Moskva 1975.
290. x * x - Sinteticheskie almy v mashinostroenii. Izd. Nauka Dumka Kiev 1976.
291. x * x - Sovremennye problemy elektrorazrabotki forseerovaniya. Izd. Shtiintsa Kishinev 1973.
292. x * x - Spravochnik po kontrolyu promyshlennyykh shumov. Izd. Mashinostroenie Moskva 1979.
293. x * x - Ul'trazvuk v stritel'skoj tekhnike. Izd. Gossstroyizdat Moskva 1962.
294. x * x - Ul'trazvukovaya tekhnologiya. Pod red. AGRANATA B.A. Izd. Metallurgiya Moskva 1974. ✓