

NEWS

OF THE NATIONAL ACADEMY OF SCIENCES OF THE REPUBLIC OF KAZAKHSTAN

SERIES OF GEOLOGY AND TECHNICAL SCIENCES

ISSN 2224-5278

Volume 3, Number 423 (2017), 276 – 282

**Zh. Seitmuratov¹, N. K. Medeubaev²,
A. Zh. Madelhanova¹, L. S. Kainbaeva¹, A. M. Djuzbaeva¹**

¹Kyzylorda state university of Korkyt Ata, Kazakhstan,

²Karaganda state university of E. A. Buketov, Kazakhstan.

E-mail: angisin_@mail.ru, naziko-2009@mail.ru

**DECISIONS OF EQUALIZATION OF VIBRATIONS
OF HYPERBOLIC TYPE BY THE OF DECOMPOSITION METHOD**

Abstract. According to the modern requirements of scientific and technical progress, increase of level, answering requirements to watch, the use of quality materials and technologies in the investigated area is dynamics of the deformed environments. In this connection in mechanics of the deformed solid and the reports of readers of conformity to law of development are published in certain applied. Them deformed it the specification, temperature, electric and magnetic mechanical deformed interrelation of lines of material for the complete accounting of the physicist-mekhaniko qualities, time on roads, development effect of bodies geometrical to be erected. Transferrable as a result of research of stationary, non-stationary, processes, wave and shake examined, bodies of mechanic of the deformed solid, structural mechanics, hydrodynamics, geophysics, successes and divisions of sciences. Treatment of flat elements in the constructions of different building elements and creation to general theoretical basis of scale vibrations near a report. Such question, not on account of transformation of description of model of stationary constructions. Consideration of report an indirect method on the basis of decoupling methods of decision of equalization of vibrations the deformed building constructions of the stratified plates middle. In article the theory folded garbage of fluctuation according to the accounting of vibration ours of various projects. At a research it is transferred as this contract to influence of external forces prime two dimensional a type of garbage fluctuation the report of the size three concrete the plane average ashkeys a limit.

Key words: vibrations, deformed environment, decomposition method, resilient environment.

УДК 539.3(043.3)

**А. Ж. Сейтмуратов¹, Н. К. Медеубаев²,
Ә. Ж. Мәделханова¹, Л. С. Қайынбаева¹, А. М. Жұзбаева¹**

¹Қорқыт Ата атындағы Қызылорда мемлекеттік университеті, Қазақстан,

²Е. А. Бекетов атындағы Караганды мемлекеттік университеті, Қазақстан

**ТЕРБЕЛІСТІҢ ГИПЕРБОЛЛАЛЫҚ ТИПТЕС ТЕНДЕУІН
ДЕКОМПОЗИЦИЯ ТӘСІЛІМЕН ШЕШУ**

Аннотация. Заман талабына сай ғылыми-техникалық прогрессің жоғарылау деңгейіне жауап беретін, деформацияланатын ортандың және динамика облысында зерттелетін талаптарды қадағалайтын сапалы материалдарды және технологияларды пайдалану болып табылады. Осыған орай нақты қолданбалы есептер және механикадағы деформацияланатын қатты дене зерттелуінің даму заңдылығы жарық көруде. Мұның толық есебі үшін материалдардың физика-механикалық касиеті, уақыт бойынша олардың деформацияланатын сипаттамасы, температуралы, электрлі және магнитті жолдардың механикалық деформацияланатын жолдарының өзара байланыс эффектілерінің, деңелердің геометриялық тұрғызылуының дамуы болып табылады. Берілетін зерттеудің нәтижесінде стационарлы, стационарлы емес, тербелмелі және толқынды проңстердің қарастырылуы, деформацияланатын қатты дененің механикасы, құрылымы механикасы, гидродинамика,

геофизика гылымдарының бөлімдерінде жақсы жетістіктерге алып келді. Жазық элементтердің әртүрлі тербелісінің жалпы және жуық элементтерін құру құрылым конструкцияларындағы есепті теориялық негізде өндөу ауқымды мәселе болып табылады. Мұндай мәселеге конструкциялардың стационарлы емес сипаттамасының моделін түрлендіру есебіне жатады. Қатпарлы пластинкалардың жанама тербеліс тендеуін карастыру негізінде құрылым конструкцияларындағы деформацияланатын орта есебін декомпозиция тәсілімен шешудің әдістері белгіленді. Макалада әртүрлі шеттік тербеліс есебі бойынша қатпарлы қалақшалар тербелісінің теориясы карастырылған. Қалақшалар тербелісін зерттеу кезінде нақты уш өлшемді есеп қалақшаның ортаңғы жазықтығы үшін қарапайым екі өлшемді түріне ауыстырылады, себебі бұл шарт сыртқы құштердің әсеріне шек қояды.

Түйін сөздер: тербеліс, деформацияланатын орта, декомпозиция әдісі, серпімді орта.

Кіріспе. Стационарлы емес тербеліс облысында жаңа этаптардың теориялық зерттелуі, динамикалық деформацияланатын тұтқыр-серпімді материалдардың жана моделін өндөу, белгілі модельдер шеғінде тегіс және кеңістік есебінің көптеген класын математикалық әдіспен зерттеу тиімділігі, тұтқыр-серпімді параметрлердің әсеріне негізделген негізгі механикалық факторлардың теориялық талдауы болып табылады.

Берілген облыста теориялық және колданбалы зерттеулердің санына қарамастан диссертациялық жұмыстың негізгі белімінде көрсетілген жалпы сипаттама бойынша көптеген есептердің шешілуін әлі де болса өндөу қажет.

Зерттеудің әдістері – математикалық амалдар негізінде шағын деформация кезінде және қоршаган орта есебіндегі жуықталған тендеулерді пайдалану әдістері, декомпозиция әдісі;

Зерттеудің ғылыми жаңалығы және теориялық мәні – ғылымның және техниканың дамуы, жаңа құрылыштарды құру, ғылыми-техникалық прогрессияның жоғарылау денгейіне жауап беретін, деформацияланатын ортаның және динамика облысында зерттелетін талаптарды қадағалайтын сапалы материалдарды және технологияларды пайдалану болып табылады.

Нақты қолданбалы есептер және механикадағы деформацияланатын қатты дене зерттелуінің даму заңдылығы жарық көруде. Мұның толық есебі үшін материалдардың физика-механикалық касиеті, уақыт бойынша олардың деформацияланатын сипаттамасы, температуралы, электрлі және магнитті жолдардың механикалық деформацияланатын жолдарының өзара байланыс эффектілерінің, денелердің геометриялық түркізылуының дамуы болып табылады.

Берілетін зерттеудің нәтижесінде стационарлы, стационарлы емес, тербелмелі және толқынды процестердің қарастырылуы, деформацияланатын қатты дененің механикасы, құрылым механикасы, гидродинамика, геофизика ғылымдарының бөлімдерінде жақсы жетістіктерге алып келеді.

Байламалы-серпімді материалдан жасалған шексіз үшқатпарлы пластинка берілсін, оның орташа қалындығы $2h_0$, ал жоғарғы және төменгі қалындығы сол материалдан тұратын ($h_l - h_0$) тен болсын.

Мұндай уш қатпарлы пластинка құрылымның қатпарлы ортасының материалы параметрінің индексін "0" және "1" –мен белгілейміз.

σ және ε тәуелділіктері арасындағы қатпарларда Больцман интегралдық қатынасын пайдаланамыз[4].

$$\begin{aligned}\sigma_{ij}^{(l)} &= L_l(\varepsilon^{(l)}) + 2M_l(\varepsilon_{ij}^{(l)}), \\ \sigma_{ij}^{(l)} &= M_l(\varepsilon_{ij}^{(l)}), \quad (i \neq j, \quad i, j = x, y, z)\end{aligned}\tag{1}$$

Мұндағы L_l и M_l операторлары келесіfe тен болады

$$\begin{aligned}L_l(\zeta) &= \lambda_l \left[\zeta(t) - \int_0^{t_0} f_{1l}(t-\xi) \zeta(\xi) d\xi \right], \\ M_l(\zeta) &= \mu_l \left[\zeta(t) - \int_0^{t_0} f_{2l}(t-\xi) \zeta(\xi) d\xi \right],\end{aligned}\tag{2}$$

$f_{kl}(t)$ – байламалы-серпімді операторының ядросы; λ_l, μ_l – серпіндік тұрақтылар.

Потенциалдар енғізуімен $\Phi^{(l)}$ және $\vec{\Psi}^{(l)}$ жанама және көлдененең толқындары

$$\vec{U}^{(l)} = \text{grad}\Phi^{(l)} + \text{rot}\vec{\Psi}^{(l)} \quad (3)$$

Осыған байланысты векторлық потенциал $\vec{\Psi}^{(l)}$ келесі шартты қанағаттандырады

$$\text{div}\vec{\Psi}^{(l)} = 0 \quad (4)$$

қатпарлы материал қозғалысының тендеуі келесі түрге ие болады

$$\begin{aligned} N_l(\Delta\Phi^{(l)}) &= \rho_l \frac{\partial^2 \Phi^{(l)}}{\partial t^2}; \\ M_l(\Delta\vec{\Psi}^{(l)}) &= \rho_l \frac{\partial^2 \vec{\Psi}^{(l)}}{\partial t^2}; \\ N_l &= L_l + 2M_l \end{aligned} \quad (5)$$

Шеткегі шарттардың түрлендірілуі бойынша біртексіз жазықтар бөлімдері жоғарғы және тәменгі жазықтардан табылады.

Орта пластинкасының шеткегі шарттары келесі түрге ие болады.

$$\begin{aligned} \sigma_{zz}^{(1)} &= f_z^\pm(x, y, t); & \sigma_{xz}^{(1)} &= f_{xz}^\pm(x, y, t), \\ \sigma_{yz}^{(1)} &= f_{yz}^\pm(x, y, t); \end{aligned} \quad (6)$$

Сонымен қатар ($z = \pm h_1$) және жоғарғы контакттерде

$$\begin{aligned} \sigma_{zz}^{(1)} &= \sigma_{zz}^{(0)}, & \sigma_{xz}^{(1)} &= \sigma_{xz}^{(0)}, & \sigma_{yz}^{(1)} &= \sigma_{yz}^{(0)}, \\ u^{(1)} &= u^{(0)}, & v^{(1)} &= v^{(0)}, & w^{(1)} &= w^{(0)}. \end{aligned} \quad (7)$$

Сонымен қатар ($z = \pm h_0$).

Есептегі бастапқы шарттар нолға тенде деп есептейік, яғни,

$$\Phi^{(l)} = \frac{\partial \Phi^{(l)}}{\partial t} = \vec{\Psi}^{(l)} = \frac{\partial \vec{\Psi}^{(l)}}{\partial t} = 0; \quad t = 0 \quad (8)$$

(2) қозғалысы тендеуінің шешісін келесі түрде жазуға болады.

$$\begin{aligned} \Phi^{(l)} &= \int_0^\infty \left[\frac{\sin(kx)}{-\cos(kx)} \right] dk \int_0^\infty \left[\frac{\sin(qy)}{-\cos(qy)} \right] dq \int_{(l)} \Phi_0^{(l)} \exp(pt) dp, \\ \Psi_1^{(l)} &= \int_0^\infty \left[\frac{\sin(kx)}{-\cos(kx)} \right] dk \int_0^\infty \left[\frac{\cos(qy)}{\sin(qy)} \right] dq \int_{(l)} \Psi_{10}^{(l)} \exp(pt) dp, \\ \Psi_2^{(l)} &= \int_0^\infty \left[\frac{\cos(kx)}{\sin(kx)} \right] dk \int_0^\infty \left[\frac{\sin(qy)}{-\cos(qy)} \right] dq \int_{(l)} \Psi_{20}^{(l)} \exp(pt) dp, \\ \Psi_3^{(l)} &= \int_0^\infty \left[\frac{\cos(kx)}{\sin(kx)} \right] dk \int_0^\infty \left[\frac{\cos(qy)}{\sin(qy)} \right] dq \int_{(l)} \Psi_{30}^{(l)} \exp(pt) dp \end{aligned} \quad (9)$$

(9)-ді (2) тендеуіне қоятын болсак, $\Phi_0^{(l)}$ және $\Psi_{i0}^{(l)}$ үшін келесі тендеуді аламыз

$$\frac{d^2 \Phi_0^{(l)}}{dt^2} - \alpha_l^2 \Phi_0^{(l)} = 0; \quad \frac{d^2 \Psi_{i0}^{(l)}}{dt^2} - \beta_l \Psi_{i0}^{(l)} = 0; \quad (10)$$

мұндағы

$$\begin{aligned}\alpha_l^2 &= k^2 + q^2 + \rho_l p^2 [N_l^{(0)}]^{-1} \\ \beta_l^2 &= k^2 + q^2 + \rho_l p^2 [M_l^{(0)}]^{-1}\end{aligned}\quad (11)$$

осыған байланысты $N_l^{(0)}$ және $M_l^{(0)}$ Лаплас бойынша түрлендірілген операторлар.

(10) теңдеуінің жалпы шешімі келесі түрде құрылады

$$\begin{aligned}\Phi_0^{(l)} &= A_1^{(l)} ch[\alpha_l(z - z_l)] + A_2^{(l)} sh[\alpha_l(z - z_l)] \\ \Psi_{10}^{(l)} &= B_{11}^{(l)} sh[\beta_l(z - z_l)] + B_{12}^{(l)} ch[\beta_l(z - z_l)] \\ \Psi_{20}^{(l)} &= B_{21}^{(l)} sh[\beta_l(z - z_l)] + B_{22}^{(l)} ch[\beta_l(z - z_l)] \\ \Psi_{30}^{(l)} &= B_{31}^{(l)} ch[\beta_l(z - z_l)] + B_{32}^{(l)} sh[\beta_l(z - z_l)]\end{aligned}\quad (12)$$

мұндағы z_l тең болады

$$z_0 = 0; \quad z_1 = h_0 \quad (13)$$

(10) шешімін ала отырып, түрлендірілген аудыстырулар үшін $u_0^{(l)}, v_0^{(l)}, w_0^{(l)}$ келесі есептеуді аламыз:

$$\begin{aligned}u_0^{(l)} &= \sum_{n=0}^{\infty} \left\{ [k\alpha_l^{2n} A_1^{(l)} - (\beta_l B_{21}^{(l)} + qB_{31}^{(l)})\beta_l^{2n}] \frac{(z - z_l)^{2n}}{(2n)!} + \right. \\ &\quad \left. + [k\alpha_l^{2n+1} A_2^{(l)} - (\beta_l B_{22}^{(l)} + qB_{32}^{(l)})\beta_l^{2n+1}] \frac{(z - z_l)^{2n+1}}{(2n+1)!} \right\}; \\ v_0^{(l)} &= \sum_{n=0}^{\infty} \left\{ [q\alpha_l^{2n} A_1^{(l)} + (\beta_l B_{11}^{(l)} + kB_{31}^{(l)})\beta_l^{2n}] \frac{(z - z_l)^{2n}}{(2n)!} + \right. \\ &\quad \left. + [q\alpha_l^{2n+1} A_2^{(l)} - (\beta_l B_{12}^{(l)} + kB_{32}^{(l)})\beta_l^{2n+1}] \frac{(z - z_l)^{2n+1}}{(2n+1)!} \right\}; \\ w_0^{(l)} &= \sum_{n=0}^{\infty} \left\{ [\alpha_l^{2n+2} A_1^{(l)} + (qB_{11}^{(l)} + kB_{21}^{(l)})\beta_l^{2n+1}] \frac{(z - z_l)^{2n+1}}{(2n+1)!} + \right. \\ &\quad \left. + [\alpha_l^{2n+1} A_2^{(l)} + (qB_{12}^{(l)} - kB_{22}^{(l)})\beta_l^{2n}] \frac{(z - z_l)^{2n}}{(2n)!} \right\},\end{aligned}\quad (14)$$

Қатпарлы пластинканың тербеліс теңдеулері құрылыс құрылымдарында өте күрделі және де x, y, z координатасы, t уақыт бойынша кез келген дәрежеден туынды құрайды, сондықтанда қолданбалы есептерді шешуде және де инженерлік есептеулер жүргізу барысында мұндай тәсілдер жарамсыз болып қалады.

Сол себепті қабатпарлы пластинка комбинацияланған тербеліс жасайды, мұндай тербелісті сипаттау үшін теңдеу алтынши ретті болуы қажет.

Егер де тұрақты қалындықтагы қатпарлы пластинка тербелісін мінездейтін негізгі W көлбеу ығысу теңдеуі функциясы үшін.

$$A_0 \frac{\partial^4 W}{\partial t^4} + A_1 \frac{\partial^2 \Delta W}{\partial t^2} + A_2 \Delta^2 W + A_3 \frac{\partial^6 W}{\partial t^6} + A_4 \frac{\partial^4 \Delta W}{\partial t^4} + A_5 \frac{\partial^2 \Delta^2 W}{\partial t^2} + A_6 \Delta^3 W = F(x, y, t) \quad (15)$$

A_j және F коэффициенттері (2) жұмыста көрсетілген.

Қатпарлы пластинка тербелісін зерттеу барысында есептеулер уақыт және координата бойынша табылатын функция туындылары неғізінде алтыншы ретті гиперболлалық типтегі дифференциалдық немесе интегралдық дифференциалды теңдеулер шешіміне сәйкес келеді.

(15) теңдеу шешімін мына түрде іздей аламыз.

$$W(x, y, t) = W_O(x, y) \exp\left(\frac{b_2}{h_2} \varepsilon t\right) \quad (16)$$

$$\begin{aligned} & \left[\frac{\partial^6 v}{\partial \alpha^6} + 3\lambda^2 \frac{\partial^6 v}{\partial \alpha^4 \partial \beta^2} + 3\lambda^4 \frac{\partial^6 v}{\partial \alpha^2 \partial \beta^4} + \lambda^6 \frac{\partial^6 v}{\partial \beta^6} \right] + C_0 \lambda^2 \left[\frac{\partial^4 v}{\partial \alpha^4} + 2\lambda^2 \frac{\partial^4 v}{\partial \alpha^2 \partial \beta^2} + \lambda^4 \frac{\partial^4 v}{\partial \beta^4} \right] + \\ & + C_1 \lambda^4 \left[\frac{\partial^2 v}{\partial \alpha^2} + \lambda^2 \frac{\partial^2 v}{\partial \beta^2} \right] + C_2 \lambda^6 v = 0 \end{aligned} \quad (17)$$

Декомпозиция тәсіліне сүйене отырып, үш көмекші есептеулерді қарастырайык.
№ 1 Есептің шешімін табу

$$\frac{\partial^6 v_1}{\partial \alpha^6} = f^{(1)}(\alpha, \beta) \quad \frac{\partial^6 v_1}{\partial \alpha^6} = f^{(1)}(\alpha, \beta)$$

№2 Есептің шешімін табу

$$\lambda^6 \frac{\partial^6 v_2}{\partial \beta^6} = f^{(2)}(\alpha, \beta) \quad V_2 = \frac{\partial v_2}{\partial \beta} = \frac{\partial^2 v_2}{\partial \beta^2} = 0$$

№3 (3) теңдеудің қалған бөлігін V_3 белгісіз айнымалысына байланысты келесі шарттарды қанағаттандыратында етіп жазу.

$$\begin{aligned} & 3\lambda^2 \frac{\partial^6 v}{\partial \alpha^4 \partial \beta^2} + 3\lambda^4 \frac{\partial^6 v}{\partial \alpha^2 \partial \beta^4} + C_0 \lambda^2 \left[\frac{\partial^4 v}{\partial \alpha^4} + 2\lambda^2 \frac{\partial^4 v}{\partial \alpha^2 \partial \beta^2} + \lambda^4 \frac{\partial^4 v}{\partial \beta^4} \right] + \\ & C_1 \lambda^4 \left[\frac{\partial^2 v}{\partial \alpha^2} + \lambda^2 \frac{\partial^2 v}{\partial \beta^2} \right] + C_2 \lambda^6 v + \beta^{(1)} + f^{(2)} = 0 \end{aligned}$$

Декомпозиция тәсіліне сүйене отырып, $v_3 = \frac{1}{2}(v_1 + v_2)$ деп алсақ, $v_1 = v_2$ шарты орындалуы қажет.

$$f^{(j)}(\alpha, \beta) = \sum_{n=1}^{\infty} \sum_{m=0}^{\infty} a_{n,m}^{(j)} \sin(\alpha n) \sin(\beta m) \quad (18)$$

Бастапқы екі есептің жалпы шешімі мына түрде болады.

$$\begin{aligned} V_1 &= f_1(\alpha, \beta) + \frac{\alpha^5}{5!} \varphi_1(\beta) + \frac{\alpha^4}{4!} \varphi_2(\beta) + \frac{\alpha^3}{3!} \varphi_3(\beta) + \frac{\alpha^2}{2!} \varphi_4(\beta) + \alpha \varphi_5(\beta) + \varphi_6(\beta) \\ \lambda^6 V_2 &= f_2(\alpha, \beta) + \frac{\beta^5}{5!} \psi_1(\beta) + \frac{\beta^4}{4!} \psi_2(\beta) + \frac{\beta^3}{3!} \psi_3(\beta) + \frac{\beta^2}{2!} \psi_4(\beta) + \beta \psi_5(\beta) + \psi_6(\beta) \end{aligned} \quad (19)$$

Егер (19) қатар тек қана бірінші қосындымен шектелетін болса, онда $(\alpha, \beta) = \frac{\pi}{2}$ болғанда $v_1 = v_2$ шарты үшін $a_{11}^{(1)} = \lambda^{-6} a_{11}^{(2)}$ аламыз, мұндағы $V_3 = \frac{1}{2}[V_1 + V_2]$, $(\alpha, \beta) = \frac{\pi}{2}$ болғандағы жиілік теңдеуін мынаған тең.

$$2\lambda_7^6 \left(1 - \frac{5\pi}{16}\right) C_2 - \lambda_1^4 \left(1 + \lambda^2\right) \left(2 - \frac{3}{\pi} - \frac{5\pi}{16}\right) C_1 + \lambda_1^2 \left[\left(1 + \lambda^4\right) \left(2 - \frac{24}{\pi^3} - \frac{5\pi}{16}\right) + 4\lambda^2 \left(1 - \frac{3}{\pi}\right) \right] C_0 - \\ \left[2\left(1 + \lambda^6\right) + 3\lambda^2 \left(1 + \lambda^2\right) \left(2 - \frac{3}{\pi} - \frac{24}{\pi^3}\right) \right] = 0$$

Корытынды. Құрылым конструкцияларындағы қолданылатын материалдардың, серпінді және тұтқыр – серпімді қасиеттері, анизотропты, көпқабатты және басқада механикалық сипатталары бар. Жазық элементтердің әртүрлі тербелісінің жалпы және жуық элементтерін құру құрылым конструкцияларындағы есепті теориялық неғізде өндөр ауқымды мәселе болып табылады. Мұндай мәселеғе конструкциялардың стационарлы емес сипаттамасының моделін түрлендіру есебіне жатады. Қатпарлы пластинкалардың жанама тербеліс тендеуін қарастыу негізінде құрылым конструкцияларындағы деформацияланатын орта есебін декомпозиция тәсілімен шешудің әдістері белгіленді.

ӘДЕБИЕТ

- [1] Филиппов И.Г. К нелинейной теории вязкоупругих изотропных сред // Киев: Прикл. механика. – 1983. – Т. 19, № 3. – С. 3-8.
- [2] Филиппов И.Г., Филиппов С.И. Уравнения колебания кусочно-однородной пластинки переменной толщины // МТТ. – 1989. – № 5. – С. 149-157.
- [3] Филиппов И.Г., Филиппов С.И., Костин В.И. Динамика двумерных композитов // Труды международной конференции по механике и материалам, СПбА, Лос-Анжелес, 1995. – С. 75-79.
- [4] Сейтмуратов А.Ж. Прохождение сдвиговых волн через анизотропно-неоднородный и трансверсально-изотропный цилиндрический слой // Деп. в КазгостИНТИ № 189-В 96. – Вып. стр. 17. – Алматы, 1996.
- [5] Сейтмуратов А.Ж. Приближенные уравнение поперечного колебания пластинки, находящейся под поверхностью // Тезисы докладов научно-технической конференции «Проблемы экологии и природопользования». – К-Орда, 1996.
- [6] Сейтмуратов А.Ж. Уточненные уравнения колебания вязкоупругой пластинки, находящейся под поверхностью деформируемой среды // Тезисы докладов научно-технической конференции КПТИ им. И. Жахаева. – К-Орда, 1996.
- [7] Сейтмуратов А.Ж. Колебания бесконечной полосы пластинки находящейся под поверхностью // Деп. в ВНИТИ № 3399-В 96 от 22.11.96. г. – М., 1996.
- [8] Филиппов И.Г. Чебан В.Г. Математическая теория колебаний упругих и вязкоупругих пластин и стержней. – Кишинев: Штиинца, 1988. – С. 190-193.
- [9] Materials of international scientifically-practical conference “The Science: theory and practice”. – Belgorod, 2005. – С. 47-50.
- [10] Сейтмуратов А.Ж., Умбетов У. Моделирование и прогнозирование динамики многокомпонентной деформируемой среды: Монография. – Тараз, 2014. – С. 171-176.

REFERENCES

- [1] Filippov I.G. K nelinejnoj teorii vjazkouprugih izotropnyh sred // Kiev: Prikl. mehanika. 1983. Vol. 19, N 3. P. 3-8.
- [2] Filippov I.G., Filippov S.I. Uravnenija kolebanija kusochno-odnorodnoj plastinki peremennoj tolshhiny // MTT. 1989. N 5. P. 149-157.
- [3] Filippov I.G., Filippov S.I., Kostin V.I. Dinamika dvumernyh kompozitov // Trudy mezhdun. konferencii po mehaniki i materialam, SShA, Los-Anzhelos, 1995. P. 75-79.
- [4] Sejmuratov A.Zh. Prohozhdenie svigovyh voln cherez anizotropno-neodnorodnyj i transversal'no-izotropnyj cilindricheskij sloj // Dep. v KazgostINTI № 189-V 96. Vyp. str. 17. Almaty, 1996.
- [5] Sejmuratov A.Zh. Priblizhennye uravnenie poperechnogo kolebanija plastinki, nahodjashhejsja pod poverhnost'ju // Tezisy dokladov nauchno-tehnicheskoy konferencii «Problemy jekologii i prirodopol'zovaniya». K-Orda, 1996.
- [6] Sejmuratov A.Zh. Utochennenne uravnenija kolebanija vjazkouprugoj plastinki, nahodjashhejsja pod poverhnost'ju deformiruemoj sredy // Tezisy dokladov nauchno-tehnicheskoy konferencii KPTI im. I. Zhahaeva. K-Orda, 1996.
- [7] Sejmuratov A.Zh. Kolebanija beskonechnoj polosy plastinki nahodjashhejsja pod poverhnost'ju // Dep. v VINITI № 3399-V 96 ot 22.11.96. g. M., 1996.
- [8] Filippov I.G. Cheban V.G. Matematicheskaja teorija kolebanij uprugih i vjazkouprugih plastin i sterzhnej. Kishinev: Shtiinca, 1988. P. 190-193.
- [9] Materials of international scientifically-practical conference “The Science: theory and practice”. Belgorod, 2005. P. 47-50.
- [10] Sejmuratov A.Zh., Umbetov U. Modelirovanie i prognozirovanie dinamiki mnogokomponentnoj deformiruemoj sredy: Monografija. Taraz, 2014. P. 171-176.

**А. Ж. Сейтмұратов¹, Н. К. Медеубаев²,
А. Ж. Маделханова¹, Л. С. Кайынбаева¹, А. М. Жузбаева¹**

¹Кызылординский государственный университет им. Коркыт Ата, Казахстан,
²Карагандинский государственный университет им. Е. А. Букетова, Казахстан

РЕШЕНИЯ УРАВНЕНИЯ КОЛЕБАНИЙ ГИПЕРБОЛИЧЕСКОГО ТИПА МЕТОДОМ ДЕКОМПОЗИЦИИ

Аннотация. Согласно современным требованиям научно-технического прогресса, повышение уровня, отвечающих требованиям следить, использование качественных материалов и технологий в исследуемой области является и динамика деформируемых сред. В связи с этим в механике деформируемого твердого тела и публикуются отчеты читателей закономерности развития в конкретных прикладных. Это их деформировал спецификация, температурный, электрическое и магнитных механических деформировал взаимосвязь строк материала для полного учета физика-механическими качествами, времени по дорог, развитие эффект тел геометрические двигаться. Передаваемых в результате исследования стационарных, нестационарных, процессов, волновой и колебательный рассматриваться, тела механика деформируемого твердого тела, строительной механики, гидродинамики, геофизики, успехов и разделах наук. Обработка плоских элементов в конструкциях различных строительных элементов и создания общей теоретической основе масштабных колебаний около отчета. Такой вопрос, не в счет преобразования описания модели стационарных конструкций. Рассмотрение отчета косвенным способом на основе декомпозиции методы решения уравнения колебаний деформируемых строительных конструкциях слоистых пластинок среднего. В статье по теории колебаний расчет колебаний в различных краевых пластинчатые лопатки. Для исследования колебаний лопаток лопатки переносится на плоскость двумерного вида простых трехмерных сердечные, при этом отчет, потому что это условие ограничивает воздействию внешних сил.

Ключевые слова: колебания, деформируемая среда, метод декомпозиции упругая среда.

Сведения об авторах:

Сейтмұратов Ангысын Жасаралович – доктор физико-математических наук, ассоциированный профессор, КГУ им. Коркыт Ата

Маделханова Алия – преподаватель кафедры «Математика и прикладная механика» КГУ им. Коркыт Ата

Медеубаев Нурболат Куттымуратович – старший преподаватель кафедры «Алгебра, мат.логика и геометрия» КарГУ им. Букетова

Кайынбаева Лариса Сагижановна – кандидат педагогических наук, доцент кафедры «Физика и математика» КГУ им. Коркыт Ата