

то ж саме матиме для похідних другого і третього порядку при розв'язках за додаткових умов

$$\lim_{x \rightarrow \infty} (A(x) - P_1(x)) z''(x) = 0, \quad \lim_{x \rightarrow \infty} (P_1'(x) - z(x)) z'(x) = 0.$$

Список літератури: І. Костенко Н.С. Интегрирование в замкнутой форме и асимптотическое поведение решений линейных обобщенных дифференциальных уравнений третьего порядка. - Дифференциальные уравнения, 1974, т.10, № 10. 2. Павлык І.А. Асимптотичні властивості розв'язків неавтономних систем диференціальних рівнянь другого порядку. - Київ: Вид-во Київ. ун-ту, 1970.

Стаття надійшла в редакцію 29.01.1979 р.

УДК 517.94

В.Г.Костенко, О.О.Веселовська
РОЗВ'ЯЗУВАННЯ ОДНОЇ КРАЙОВОЇ ЗАДАЧІ
ДЛЯ АНІЗОТРОПНОГО СТЕРЖНЯ

Сукупність лінійних диференціальних рівнянь в частинних похідних другого порядку, інваріантних відносно групи перетворень в еліптичній траєкторії [1], у системі координат

$$\begin{aligned} x &= c \operatorname{ch} u \cdot \cos v, & (0 \leq u \leq \infty; 0 \leq v \leq \pi) \\ y &= c \operatorname{sh} u \cdot \sin v \end{aligned}$$

матиме вигляд

$$\begin{aligned} & \left(\frac{\operatorname{ch} u}{\operatorname{sh} u} \cdot \frac{\varphi_3}{2} + \varphi_1 \right) \frac{\operatorname{ch} u}{c^2 \operatorname{sh}^5 u} \cdot \frac{\partial^2 w}{\partial u^2} - \frac{2\varphi_2}{c^2 \operatorname{sh}^2 u} \cdot \frac{\partial^2 w}{\partial v \partial u} + \\ & + \left(\frac{\operatorname{ch} u}{\operatorname{sh} u} \cdot \frac{\varphi_3}{2} - \varphi_1 \right) \frac{1}{c^2 \operatorname{sh} u \operatorname{ch} u} \cdot \frac{\partial^2 w}{\partial v^2} - \left(\frac{\operatorname{sh}^2 u + \operatorname{ch}^2 u}{c^2 \operatorname{sh}^4 u} \varphi_1 + \right. \\ & + \frac{\operatorname{ch} u}{c^2 \operatorname{sh}^5 u} \cdot \frac{\varphi_3}{2} - \frac{1}{c \operatorname{sh} u} \cdot \varphi_5 \left. \right) \frac{\partial w}{\partial u} + \left(2 \frac{\varphi_2}{c^2 \operatorname{ch} u \cdot \operatorname{sh} u} - \right. \\ & \left. - \frac{\varphi_4}{c \operatorname{ch} u} \right) \cdot \frac{\partial w}{\partial v} + \varphi_6 w = \varphi_7, \end{aligned} \quad (1)$$

де $\varphi_1, \varphi_2, \dots, \varphi_7$ - довільні функції від u .

Частинним випадком рівняння /1/ при належному виборі φ_1 ,
 ... φ_7 є рівняння для визначення функції напружень $w(u, v)$
 неоднорідного ортотропного стержня [3]:

$$\frac{chu}{csh^2u \cdot G_1} \cdot \frac{\partial^2 w}{\partial u^2} - \left(\frac{1}{csh^3u \cdot G_1} + \frac{chu}{shu \cdot G_1^2} \right) \frac{\partial w}{\partial u} + \quad /2/$$

$$+ \frac{1}{cshu \cdot G_2} \cdot \frac{\partial^2 w}{\partial v^2} = -2cshu,$$

де G_1, G_2 - неперервні функції від u .

Розглянемо загальну задачу про кручення ортотропного неоднорідного стержня в перерізі у вигляді частини еліптичного кільця K , що міститься між дугами софокусних гіпербол, яка полягає у визначенні розв'язку $w(u, v)$ /1/ рівняння /2/ у K і наступним умовам на його межі:

$$\begin{aligned} w \Big|_{\substack{u=u_0 \\ v_0 \leq v \leq v_1}} &= f_1(v), & w \Big|_{\substack{v=v_0 \\ u_0 \leq u \leq u_1}} &= \psi_1(u), \\ w \Big|_{\substack{u=u_1 \\ v_0 \leq v \leq v_1}} &= f_2(v), & w \Big|_{\substack{v=v_1 \\ u_0 \leq u \leq u_1}} &= \psi_2(u). \end{aligned} \quad /3/$$

Розв'язок задач /2/, /3/ шукаємо у вигляді

$$w(u, v) = w_0(u) + w_1(u, v) + w_2(u, v),$$

$$\text{де } w_0(u) = \int_{v_0}^{v_1} \left(\exp \left[\int \left(\frac{1}{chu \cdot shu} + \frac{cshu \cdot G_1'}{G_1} \right) du \right] \cdot \int (-2cx \right.$$

$$\left. \cdot sh^2u \cdot G_1(u) \exp \left[- \int \left(\frac{1}{chu \cdot shu} + \frac{cshu \cdot G_1'}{G_1} \right) du \right] du - \right.$$

частинний розв'язок рівняння /2/; $w_i(u, v)$, $i = 1, 2$ - розв'язки рівняння

$$\frac{chu}{csh^2u \cdot G_1} \cdot \frac{\partial^2 w_i}{\partial u^2} - \left(\frac{1}{csh^3u \cdot G_1} + \frac{chu}{shu \cdot G_1^2} \right) \frac{\partial w_i}{\partial u} +$$

$$+ \frac{1}{cshu \cdot G_2} \cdot \frac{\partial^2 w_i}{\partial v^2} = 0, \quad /4/$$

які задовольняють відповідно умови:

$$\begin{aligned} \omega_1 / \left. \begin{array}{l} u = u_0, u_1 \\ v_0 \leq v \leq v_1 \end{array} \right\} &= 0, & \omega_1 / \left. \begin{array}{l} u_0 \leq u \leq u_1 \\ v = v_0 \end{array} \right\} &= \psi_1(u) - \omega_0(u), \\ \omega_1 / \left. \begin{array}{l} u_0 \leq u \leq u_1 \\ v = v_1 \end{array} \right\} &= \psi_2(u) - \omega_0(u) \end{aligned} \quad /5/$$

та

$$\omega_2 / \left. \begin{array}{l} v_0 \leq v \leq v_1 \\ u = u_0 \end{array} \right\} = f_1(v), \quad \omega_2 / \left. \begin{array}{l} u_0 \leq u \leq u_1 \\ v = v_0, v_1 \end{array} \right\} = 0, \quad \omega_2 / \left. \begin{array}{l} v_0 \leq v \leq v_1 \\ u = u_1 \end{array} \right\} = f_2(v) - \omega_0(u). \quad /6/$$

Часткові розв'язки рівняння /4/, що задовольняють нульові крайові умови із /5/, шукаємо у вигляді

$$\omega_{1e} = R_e(u) \exp[l(v - v_0)]. \quad /7/$$

Тоді R_e має бути розв'язком рівняння

$$R_e'' - \left(\frac{1}{\operatorname{sh} u \cdot \operatorname{ch} u} + \frac{1}{c \operatorname{sh} u} \cdot \frac{G_1'}{G_1} \right) R_e' + \frac{\operatorname{sh}^2 u}{c \operatorname{ch}^2 u} \cdot \frac{G_1}{G_2} \ell^2 R_e = 0, \quad /8/$$

яке відомою заміною зводимо до

$$R_e'' + I(u) R_e = 0, \quad /9/$$

де

$$\begin{aligned} I(u) &= \ell^2 \frac{\operatorname{sh}^2 u}{c \operatorname{ch}^2 u} \cdot \frac{G_1}{G_2} - \frac{3}{2} \cdot \frac{1}{\operatorname{sh}^2 u} - \frac{1 + c \operatorname{ch}^2 u}{2c \operatorname{sh}^2 u \cdot \operatorname{ch} u} \cdot \frac{G_1'}{G_1} - \\ &= \frac{1 - 2c \operatorname{sh} u}{4c^2 \operatorname{sh}^2 u} \cdot \frac{G_1'^2}{G_1^2} + \frac{1}{2c} \cdot \frac{G_1''}{\operatorname{sh} u \cdot G_1}. \end{aligned} \quad /10/$$

Нехай $\xi(u) = \frac{c \operatorname{ch} u \cdot \sqrt{G_2(u)}}{\operatorname{sh} u \cdot \sqrt{G_1(u)}}$, а між $G_1(u)$ і $G_2(u)$ існує залежність

$$\frac{1}{4} \rho^2 + \frac{1}{2} \rho' + \frac{1}{4} \xi'^2(u) \cdot \xi^{-2}(u) - \frac{1}{2} \xi''(u) \cdot \xi^{-2}(u) = 0, \quad /11/$$

де

$$\rho = - \frac{1}{\operatorname{sh} u \cdot \operatorname{ch} u} - \frac{1}{c \operatorname{sh} u} \cdot \frac{G_1'}{G_1}.$$

У цьому випадку для рівняння /9/ виконуються умови його інтегрування у замкнутій формі

$$I(u) = \xi(u) \left(\lambda - \frac{1}{2} \xi''(u) \cdot \xi(u) + \frac{1}{4} \xi'(u)^2 \right), \quad /12/$$

де $\xi(u)$ - довільна двічі неперервно диференційована функція; λ - довільна стала [2].

Розв'язок рівняння /9/ за умови /11/ і $\xi(u) = \frac{chu \cdot \sqrt{G_2(u)}}{\operatorname{sh} u \cdot \sqrt{G_1(u)}}$ у випадку задачі /4/, /5/ повинен перетворюватися у нуль при $u = u_0$ і $u = u_1$.

Таким чином, ми одержали задачу Штурма-Ліувільні:

$$R_e'' - \left(\frac{1}{2} \cdot \frac{1}{\operatorname{sh}^2 u} + \frac{1 + \operatorname{ch}^2 u}{2c \operatorname{sh}^2 u \cdot chu} \cdot \frac{G_1'}{G_1} + \frac{1 - 2c \operatorname{sh} u}{4c^2 \operatorname{sh} u} \cdot \frac{G_1'^2}{G_1^2} - \frac{G_1''}{2c \operatorname{sh} u \cdot G_1} \right) R_e + \frac{c^2 \operatorname{sh}^2 u}{\operatorname{ch}^2 u} \cdot \frac{G_2}{G_2} R_e = 0, \quad /13/$$

$$R_e(u_0) = 0, \quad R_e(u_1) = 0. \quad /14/$$

Згідно з загальною теорією задач на власні значення, якщо

$$\frac{1}{2} \frac{1}{\operatorname{sh}^2 u} + \frac{1 + \operatorname{ch}^2 u}{2c \operatorname{sh}^2 u \cdot chu} \cdot \frac{G_1'}{G_1} + \frac{1 - 2c \operatorname{sh} u}{4c^2 \operatorname{sh}^2 u} \cdot \frac{G_1'^2}{G_1^2} - \frac{G_1''}{2c \operatorname{sh} u \cdot G_1} \geq 0, \quad u_0 \leq u \leq u_1,$$

то власні функції задачі /13/, /14/ ортогональні з вагом

$$\frac{\operatorname{sh}^2 u \cdot G_1}{\operatorname{ch}^2 u \cdot G_2} \quad \text{з умови, що} \quad \int_{u_0}^{u_1} \frac{\operatorname{sh} t \cdot \sqrt{G_1(t)}}{\operatorname{ch} t \cdot \sqrt{G_2(t)}} dt = \kappa \pi,$$

знаходимо власні функції задачі /13/, /14/:

$$R_e(u) = \sqrt{\frac{chu}{\operatorname{sh} u}} \cdot \sqrt{\frac{G_2(u)}{G_1(u)}} \cdot \sin \left(c \int_{u_0}^u \frac{\operatorname{sh} t \cdot \sqrt{G_1(t)}}{\operatorname{ch} t \cdot \sqrt{G_2(t)}} dt \right). \quad /15/$$

Розв'язок задачі /4/, /5/ зображається рядом Фур'є

$$\omega_1(u, v) = \sum_{\ell=1}^{\infty} R_{\ell} (A_{\ell} \operatorname{ch} \ell (v - v_0) + B_{\ell} \operatorname{sh} \ell (v - v_0)) \quad /16/$$

з коефіцієнтами

$$A_{\ell} = \frac{\int_{u_0}^{u_1} R_{\ell}(u) \cdot \frac{\operatorname{sh}^2 u \cdot G_1(u)}{\operatorname{ch}^2 u \cdot G_2(u)} \cdot (\psi_1(u) - \omega_0(u)) du}{\int_{u_0}^{u_1} R_{\ell}^2(u) \cdot \frac{\operatorname{sh}^2 u \cdot G_1(u)}{\operatorname{ch}^2 u \cdot G_2(u)} \cdot du} \quad /17/$$

$$B_{\ell} = \frac{1}{\int_{u_0}^{u_1} R_{\ell}(u) \cdot \frac{\operatorname{sh}^2 u \cdot G_1(u)}{\operatorname{ch}^2 u \cdot G_2(u)} \cdot du \cdot \operatorname{sh} \ell (v_1 - v_0)} \times \quad /18/$$

$$\times \left(\int_{u_0}^{u_1} R_{\ell}(u) \cdot \frac{\operatorname{sh}^2 u \cdot G_1(u)}{\operatorname{ch}^2 u \cdot G_2(u)} \cdot (\psi_2(u) - \omega_0(u)) du - \right. \\ \left. - \operatorname{ch} \ell (v_1 - v_0) \int_{u_0}^{u_1} R_{\ell}(u) \cdot \frac{\operatorname{sh}^2 u \cdot G_1(u)}{\operatorname{ch}^2 u \cdot G_2(u)} \cdot (\psi_1(u) - \omega_0(u)) du \right).$$

У випадку задачі /4/, /6/ часткові розв'язки /4/, що задовольняють нульові крайові умови /6/, подаються у вигляді

$$\omega_{2\ell}(u, v) = R_{\ell}(u) \exp \left[i \frac{\ell \pi (v - v_0)}{v_1 - v_0} \right]. \quad /19/$$

Тоді R_{ℓ} повинно бути розв'язком рівняння

$$R_{\ell}'' + \left(- \frac{\ell^2 \pi^2}{(v_1 - v_0)^2} \cdot \frac{\operatorname{sh}^2 u \cdot G_1}{\operatorname{ch}^2 u \cdot G_2} - \frac{3}{2 \operatorname{sh}^2 u} - \frac{1 + \operatorname{ch}^2 u}{2c \operatorname{sh}^2 u \cdot \operatorname{ch} u} \cdot \frac{G_1'}{G_1} \right. \\ \left. - \frac{1 - c \operatorname{sh} u}{4c^2 \operatorname{sh}^2 u} \cdot \frac{G_1'^2}{G_1^2} - \frac{G_1''}{2c \operatorname{sh} u \cdot G_1} \right) \cdot R_{\ell} = 0. \quad /20/$$

Якщо існує залежність /11/ між G_1 та G_2 і $\xi(u) = \frac{\operatorname{ch} u \cdot \sqrt{G_2(u)}}{\operatorname{sh} u \cdot \sqrt{G_1(u)}}$, то умова інтегрування /12/ для рівняння /20/ виконується при

$$\lambda = - \frac{\ell^2 \pi^2}{(v_1 - v_0)^2} < 0.$$

Використовуючи працю [2], знаходимо

$$R_e(u) = \sqrt{\frac{chu}{shu}} \cdot \sqrt[4]{\frac{G_2(u)}{G_1(u)}} \cdot \left(C_{1e} \operatorname{ch} \left(\frac{e\pi}{v_1-v_0} \int_{u_0}^u \frac{sh t \cdot \sqrt{G_1(t)}}{cht \sqrt{G_2(t)}} dt \right) + i2I \right. \\ \left. + C_{2e} \operatorname{sh} \left(\frac{e\pi}{v_1-v_0} \int_{u_0}^u \frac{sh t \cdot \sqrt{G_1(t)}}{cht \sqrt{G_2(t)}} dt \right) \right).$$

Розв'язок задачі /4/, /6/ зображається рядом

$$\omega_2(u, v) = \sqrt{\frac{chu}{shu}} \sqrt[4]{\frac{G_2(u)}{G_1(u)}} \cdot \sum_{e=1}^{\infty} \left(\operatorname{ch} \left(\frac{e\pi}{v_1-v_0} \int_{u_0}^u \frac{sh t \cdot \sqrt{G_1(t)}}{cht \sqrt{G_2(t)}} dt \right) \times \right. \\ \left. \times B_e \sin \frac{e\pi(v-v_0)}{v_1-v_0} + \operatorname{sh} \left(\frac{e\pi}{v_1-v_0} \int_{u_0}^u \frac{sh t \cdot \sqrt{G_1(t)}}{cht \sqrt{G_2(t)}} dt \right) D_e \sin \frac{e\pi(v-v_0)}{v_1-v_0} \right) \quad /22/$$

з коефіцієнтами

$$B_e = \frac{2 \int_{v_0}^{v_1} f_1(v) \cdot \sin \frac{e\pi(v-v_0)}{v_1-v_0} \cdot dv}{(v_1-v_0) \cdot \sqrt{\frac{chu_0}{shu_0}} \cdot \sqrt[4]{\frac{G_2(u_0)}{G_1(u_0)}}}, \quad /23/$$

$$D_e = \left(\int_{v_0}^{v_1} (f_2(v) - \omega_0(u_1)) \cdot \sin \frac{e\pi(v-v_0)}{v_1-v_0} \cdot dv - \right. \\ \left. - \operatorname{ch} \frac{e\pi^2 \kappa}{v_1-v_0} \cdot \int_{v_0}^{v_1} f_1(v) \cdot \sin \frac{e\pi(v-v_0)}{v_1-v_0} \cdot dv \times \right.$$

$$\left. \times \frac{\sqrt{\frac{chu_1}{shu_1}} \cdot \sqrt[4]{\frac{G_2(u_1)}{G_1(u_1)}}}{\sqrt{\frac{chu_0}{shu_0}} \cdot \sqrt[4]{\frac{G_2(u_0)}{G_1(u_0)}}} \right) \cdot \frac{(v_1-v_0) \sqrt{\frac{chu_1}{shu_1}} \cdot \sqrt[4]{\frac{G_2(u_1)}{G_1(u_1)}}}{2sh \frac{e\pi \kappa^2}{v_1-v_0}} \quad /24/$$

У результаті розв'язок задачі /3/, /4/ набуває вигляду

$$\omega(u, v) = \omega_0(u) + \omega_1(u, v) + \omega_2(u, v), \quad /25/$$

де $\omega_0(u)$ - частковий розв'язок рівняння /3/, $\omega_1(u, v)$ і $\omega_2(u, v)$ - ряди /16/, /22/ з відповідними коефіцієнтами /17/, /18/ і /23/, /24/.

Якщо функції $\psi_1(u)$, $\psi_2(u)$ і $f_1(v)$, $f_2(v)$ неперервно диференційовані чотири рази на відрізках $u_0 \leq u \leq u_1$ і $v_0 \leq v \leq v_1$, а на їх кінцях задовольняють умови:

$$\psi_1(u_0) = \psi_2(u_0) = 0, \quad \psi_1'(u_0) = \psi_2'(u_0) = \omega_0'(u_0),$$

$$\psi_1''(u_0) = \psi_2''(u_0) = \omega_0''(u_0), \quad \psi_1(u_1) = \psi_2(u_1) = \omega_0(u_1),$$

$$\psi_1'(u_1) = \psi_2'(u_1) = \omega_0'(u_1), \quad \psi_1''(u_1) = \psi_2''(u_1) = \omega_0''(u_1);$$

$$f_1(v_0) = f_1(v_1), \quad f_1''(v_0) = f_1''(v_1), \quad f_2(v_0) = f_2(v_1) = \omega_0(u_1), \quad f_2''(v_0) = f_2''(v_1) = 0,$$

то /25/ є класичним розв'язком задачі /2/, /3/.

Список літератури: 1. Костенко В.Г., Веселовська О.О. Загальне лінійне диференціальне рівняння в частинних похідних другого порядку на площині, інваріантне відносно однієї заданої групи перетворень. - Вісн. Львів. ун-ту, сер. мех.-мат., 1972, вип. 7. 2. Костенко К.С. Умови інтегрування у квадратурах деяких звичайних диференціальних рівнянь другого порядку. - Вісн. Львів. ун-ту, сер. мех.-мат., 1972, вип. 7. 3. Лехницький С.Г. Кручение анизотропных и неоднородных стержней. - М.: Наука, 1971.

Стаття надійшла в редакцію 12.03.1979 р.