

Список літератури: І. Беллман Р., Энджел Э. Динамическое программирование и уравнения в частных производных. - М.: Мир, 1974. 2. Власов В.З., Леонтьев Н.Н. Балки, плиты и оболочки на упругом основании. - М.: Физматгиз, 1960.

Стаття надійшла в редколегію 18.II.82

УДК 539.311

Л.О.Тисовський

ЗГИН ПЛИТИ З КРУТЛОЮ ШАЙБОЮ І ТОНКИМИ ПРУЖИМИ ПРЯМОЛІНІЙНИМИ ВКЛЮЧЕННЯМИ

Розглянемо пружну рівновагу ізотропної плити /матриці/ товщиною $2h$ з впаиною наскрізною шайбою радіуса R і N довільно розташованими прямолінійними тонкими пружними включеннями довжиною $2\ell_k$, шириною $2b_k$, товщиною $2h$ ($k = 1, 2, \dots, N$). Центр шайби, точку O , зв'яжемо з декартовою системою координат xOy , а в центрах тонких включень, точках O_k , розмістимо початки локальних систем координат $x_k O_k y_k$, причому вісь x_k збігається з серединною лінією k -го включення і утворює кут α_k з віссю x /рис. 1/.

Припустимо, що плита знаходиться під дією рівномірно розподілених на нескінченності згинальних моментів M_x^∞, M_y^∞ , а на лініях розділу матеріалів виконуються умови ідеального механічного контакту.

Величини, що характеризують пружне включення, позначатимемо індексом K / $k=1, 2, \dots, N$ /, шайбу - індексом 0. Параметри матриці писатимемо без індексів. Значками „плюс“ і „мінус“ позначатимемо граничні значення функцій відповідно при $y_k \rightarrow +0$ і $y_k \rightarrow -0$, а область $|z| \leq R$ - через S_0 , область $|z| \geq R$ - через S_2 .

Згідно з постановкою задачі на берегах k -го включення наявні граничні умови

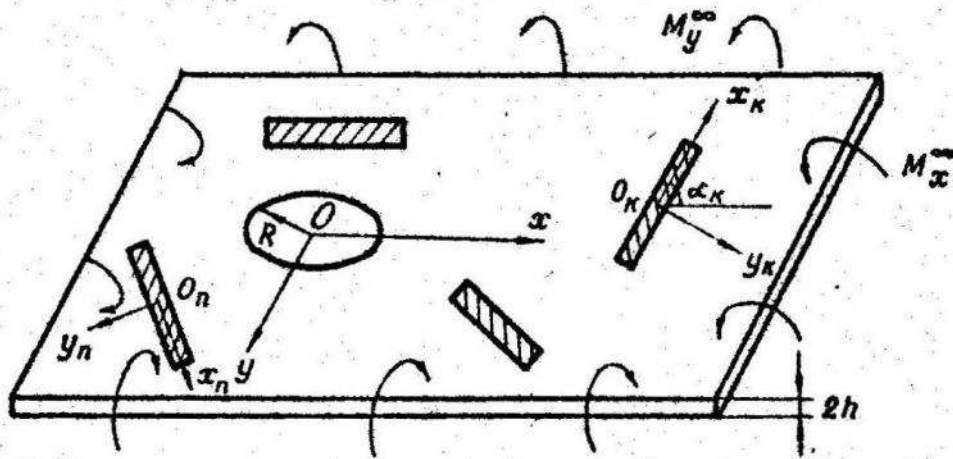


Рис. I.

$$\begin{aligned} (M_y)_k^\pm &= (M_y)^\pm, \quad (N_y + \frac{\partial H_{xy}}{\partial x})_k^\pm = (N_y + \frac{\partial H_{xy}}{\partial x})^\pm, \\ (W)_k^\pm &= (W)^\pm, \quad (\frac{\partial W}{\partial y})_k^\pm = (\frac{\partial W}{\partial y})^\pm. \end{aligned}$$

/I/

Відомо, що в загальному випадку напружений стан у точкій плиті виражається через дві функції комплексної змінної $\Phi(z), \Psi(z)$ [3], які для даної задачі, з огляду її лінійності, можна записати у вигляді

$\Phi(z) = \Phi_0(z) + \sum_{k=1}^N \Phi_k(z)$, $\Psi(z) = \Psi_0(z) + \sum_{k=1}^N \Psi_k(z)$, де $\Phi_0(z)$, $\Psi_0(z)$ - функції, які голоморфні в комплексній площині зовні кругової шабони; $\Phi_k(z)$, $\Psi_k(z)$ - функції, що голоморфні у всій комплексній площині, крім лінії розміщення k -го включення.

Використавши методику праці [1], на основі граничних умов /1/ отримаємо в локальній системі координат x_k, y_k , крайові задачі для визначення невідомих функцій $\Phi_k(x)$, $\Psi_k(x)$ з ліній стрибків $[-\ell_k, \ell_k]$

$$[\Phi_k(x) - \Omega_k(x)]^+ - [\Phi_k(x) - \Omega_k(x)]^- = 2i\beta_k K_k'(x), |x| \leq \ell_k,$$

$$[\alpha \Phi_k(x) + \Omega_k(x)]^+ - [\alpha \Phi_k(x) + \Omega_k(x)]^- = \frac{2\mu_k i \beta_k}{\mu} M_k'(x), |x| \leq \ell_k^{1/3},$$

$$[\Phi_k(x) + \Omega_k(x)]^+ + [\Phi_k(x) + \Omega_k(x)]^- =$$

$$= \frac{2}{1+\alpha_k} [(1-\alpha_k) K_k(x) + 2M_k(x) + 2\overline{K_k(x)} + 2\overline{M_k(x)}] - 2P_k(x) \cdot \varepsilon_1^k, |x| \leq \ell_k,$$

$$[\alpha \Phi_k(x) - \Omega_k(x)]^+ + [\alpha \Phi_k(x) - \Omega_k(x)]^- = iC_k +$$

$$+ \frac{2\mu_k}{\mu(1+\alpha_k)} [2\alpha_k K_k(x) + (\alpha_k - 1) M_k(x) - 2\overline{K_k(x)} - 2\overline{M_k(x)}] - 2P_k(x) \varepsilon_2^k, |x| \leq \ell_k,$$

$$\Omega_k(z) = \overline{\Phi_k(z)} + z \overline{\Phi_k'(z)} - \overline{\Psi_k(z)},$$

$$R_k(x) = \Phi_0(z_k) + \overline{\Phi_0(z_k)} + e^{-2i\alpha_k} [\overline{\Psi_0(z_k)} + z_k \overline{\Phi_0'(z_k)}],$$

$$P_k(x) = (1+\alpha) \Phi_0(z_k) - R_k(x), z_k = x e^{i\alpha_k} + z_k^0, z_k^0 = x_k^0 + i y_k^0,$$

$$\varepsilon_1^k = 1 - \frac{\min(\mu, \mu_k)}{\mu_k}, \quad \varepsilon_2^k = 1 - \frac{\min(\mu, \mu_k)}{\mu}.$$

/5/

Для простоти в /4/ і надалі індекс k біля змінної x відкидаємо; $K_k(x)$, $M_k(x)$ - невідомі функції; μ , μ_k - постійні. Дяме відповідно для матеріалів матриці та включення; x_k^0, y_k^0 - координати точки O_k у системі координат $x_0 y_0$.

Розв'язавши задачі лінійного спряження /3/, отримаємо значення функцій $\Phi_K(z), \Psi_K(z)$ ($K=1,2,\dots,N$).

Враховавши умови ідеального механічного контакту на лінії розділу кругової шайби та матриці, дістанемо задачі лінійного спряження для знаходження виразів для функцій $\Phi_0(z), \Psi_0(z)$ через функції $\Phi_K(z), \Psi_K(z)$ ($K=1,2,\dots,N$). Після цього знаходимо вирази для функцій $\Phi(z), \Psi(z)$ у системі координат x_n, y_n і підставляємо їх в співвідношення /4/. Тоді отримуємо систему інтегродиференціальних рівнянь для визначення невідомих функцій $K_K(x), M_K(x)$ ($K=1,2,\dots,N$).

$$\sum_{j=1}^4 \alpha_{ij} f_{jn}(\xi) - \sum_{k=1}^N \beta_{ik} \int_{-1}^1 \left[\sum_{j=1}^4 S_{ijnk}(\tau, \xi) f'_{jk}(\tau) \right] d\tau = p_{in}(\xi), \quad |\xi| \leq 1 \quad /6/$$

($i=1,2; n=1,2,\dots,N$).

Тут введено наступні позначення:

$$\begin{aligned} \xi &= x/\ell_n, \quad \tau = t/\ell_K, \quad f_{1K}(\xi) = M_K(\ell_n \xi), \quad f_{2K}(\xi) = \overline{M_K(\ell_n \xi)}, \quad f_{3K}(\xi) = K_K(\ell_n \xi), \\ f_{4K}(\xi) &= \overline{K_K(\ell_n \xi)}, \quad \alpha_{11} = \alpha_{12} = \alpha_{14} = \frac{2}{1+\alpha_n}, \quad \alpha_{13} = \frac{1-\alpha_n}{1+\alpha_n}, \quad \beta_{iK} = \frac{b_K}{\ell_K} \frac{\varepsilon_i^K}{\pi(1+\alpha)}, \\ \alpha_{22} = \alpha_{24} &= -\frac{2}{1+\alpha_n} \frac{\mu_n}{\mu}, \quad \alpha_{21} = \frac{\alpha_n-1}{1+\alpha_n} \frac{\mu_n}{\mu}, \quad \alpha_{23} = \frac{2\alpha_n}{1+\alpha_n} \frac{\mu_n}{\mu}, \\ S_{1jnK}(\tau, \xi) &= \frac{\mu_K}{\mu} \left[\frac{2}{\varepsilon_1^K} L_{jnK}(\tau, \xi) + G_{jnK}(\tau, \xi) + g_{jnK}(\tau, \xi) + f_{jnK}(\tau, \xi) \right], \quad j=1,2, \\ S_{13nK}(\tau, \xi) &= \frac{1-\alpha}{\varepsilon_1^K} L_{1nK}(\tau, \xi) + f_{1nK}(\tau, \xi) - \alpha g_{1nK}(\tau, \xi) + G_{1nK}(\tau, \xi), \\ S_{14nK}(\tau, \xi) &= \frac{1-\alpha}{\varepsilon_1^K} L_{2nK}(\tau, \xi) + f_{2nK}(\tau, \xi) + g_{2nK}(\tau, \xi) - \alpha G_{2nK}(\tau, \xi), \\ S_{2jnK}(\tau, \xi) &= \frac{\mu_K}{\mu} \left[\frac{\alpha-1}{\varepsilon_2^K} L_{jnK}(\tau, \xi) + \alpha g_{jnK}(\tau, \xi) - G_{jnK}(\tau, \xi) - f_{2j-1,nK}(\tau, \xi) \right], \quad j=1,2, \\ S_{23nK}(\tau, \xi) &= \frac{2\alpha}{\varepsilon_2^K} L_{1nK}(\tau, \xi) - G_{1nK}(\tau, \xi) - \alpha^2 g_{1nK}(\tau, \xi) - f_{1nK}(\tau, \xi), \\ S_{24nK}(\tau, \xi) &= \frac{2\alpha}{\varepsilon_2^K} L_{2nK}(\tau, \xi) + \alpha G_{2nK}(\tau, \xi) + \alpha g_{2nK}(\tau, \xi) - f_{2nK}(\tau, \xi), \end{aligned}$$

$$L_{1n\kappa}(\tau, \zeta) = \frac{e^{+i\alpha_\kappa}}{2} \left[\frac{1}{T_\kappa - \lambda_{n\kappa} X_n} + \frac{e^{-2i\alpha_n}}{T_\kappa - \lambda_{n\kappa} \bar{X}_n} \right],$$

$$L_{2n\kappa}(\tau, \zeta) = \frac{e^{-i\alpha_\kappa}}{2} \left[\frac{1}{T_\kappa - \lambda_{n\kappa} \bar{X}_n} - \frac{T_\kappa - \lambda_{n\kappa} X_n}{(T_\kappa - \lambda_{n\kappa} \bar{X}_n)^2} e^{-2i\alpha_n} \right],$$

$$g_{1n\kappa}(\tau, \zeta) = \frac{c \varepsilon_n^2 e^{i\alpha_\kappa}}{X_n (X_n T_\kappa - \lambda_{n\kappa} \varepsilon_n^2)}, \quad g_{2n\kappa}(\tau, \zeta) = c e^{-i\alpha_\kappa} \left[\frac{\varepsilon_n^2 (\varepsilon_n^2 \lambda_{n\kappa}^2 - T_\kappa \bar{T}_\kappa)}{T_\kappa (\varepsilon_n^2 \lambda_{n\kappa} - X_n \bar{T}_\kappa)^2} - \frac{1}{T_\kappa} \right],$$

$$G_{1n\kappa}(\tau, \zeta) = e^{i\alpha_\kappa} \left\{ \frac{c_1 \varepsilon_n^2 e^{-2i\alpha_n}}{\bar{X}_n (\bar{X}_n T_\kappa - \lambda_{n\kappa} \varepsilon_n^2)} + c \left[\left(1 + \frac{\varepsilon_n^2 e^{-2i\alpha_n}}{X_n^2} \right) \left(\frac{\varepsilon_n^2 (\varepsilon_n^2 \lambda_{n\kappa}^2 - T_\kappa \bar{T}_\kappa)}{T_\kappa (\varepsilon_n^2 \lambda_{n\kappa} - \bar{X}_n T_\kappa)^2} - \frac{1}{T_\kappa} \right) - \frac{2 \varepsilon_n^2 (X_n \bar{X}_n - \varepsilon_n^2) (\varepsilon_n^2 \lambda_{n\kappa}^2 - T_\kappa \bar{T}_\kappa)}{X_n (\varepsilon_n^2 \lambda_{n\kappa} - T_\kappa \bar{X}_n)^3} \right] \right\},$$

$$G_{2n\kappa}(\tau, \zeta) = c \varepsilon_n^2 e^{-i\alpha_\kappa} \left\{ \frac{1}{\bar{X}_n (T_\kappa \bar{X}_n - \varepsilon_n^2 \lambda_{n\kappa})} + e^{-2i\alpha_n} \frac{X_n \bar{X}_n (\varepsilon_n^2 \lambda_{n\kappa}^2 - 2 T_\kappa \bar{X}_n) + 3 \varepsilon_n^2 T_\kappa \bar{X}_n - 2 \varepsilon_n^4 \lambda_{n\kappa}}{\bar{X}_n^3 (\varepsilon_n^2 \lambda_{n\kappa} - T_\kappa \bar{X}_n)^2} \right\},$$

$$f_{1n\kappa}(\tau, \zeta) = \left[C + \frac{\varepsilon_n^2 e^{-2i\alpha_n}}{X_n^2} (C + C_4) \right] \frac{e^{i\alpha_\kappa}}{T_\kappa}, \quad f_{2n\kappa}(\tau, \zeta) = \left[C + \frac{\varepsilon_n^2 e^{-2i\alpha_n}}{X_n^2} (1 - C_3) \right] \frac{e^{-i\alpha_\kappa}}{T_\kappa},$$

$$f_{3n\kappa}(\tau, \zeta) = f_{2n\kappa}(\tau, \zeta) - C(1 + \alpha) \frac{e^{-i\alpha_\kappa}}{T_\kappa}, \quad C = \frac{\mu_0 - \mu}{\alpha \mu + \mu_0}, \quad C_1 = \frac{\alpha_0 \mu_0 - \alpha \mu}{\alpha_0 \mu_0 + \mu},$$

$$P_{in}(\zeta) = (-1)^{(i-1)n} \left\{ 2\Gamma + \bar{\Gamma}' e^{-2i\alpha_n} + c \varepsilon_n^2 \left[\frac{\bar{\Gamma}'}{X_n^2} + \frac{\Gamma'}{\bar{X}_n^2} + \frac{\Gamma' e^{-2i\alpha_n}}{X_n^3} \left(\frac{3 \varepsilon_n^2}{X_n} - 2 X_n \right) \right] + \frac{\varepsilon_n^2 e^{-2i\alpha_n} \Gamma'}{\bar{X}_n^3} (1 - C_2 C_3 + C_1) - (1 + \alpha) \left(\Gamma + \frac{c \varepsilon_n^2}{X_n^2} \Gamma' \right) \delta_{2i} \right\} i C_n \delta_{2i},$$

$$\Gamma = -\frac{M_x^\infty + M_y^\infty}{4D(1+\nu)}, \quad \Gamma' = \frac{M_y^\infty - M_x^\infty}{2D(1-\nu)}, \quad \lambda_{n\kappa} = \frac{\ell_n}{\ell_\kappa}, \quad \varepsilon_n = \frac{R}{\ell_n},$$

$$C_2 = \frac{\mu_0(1+\alpha)}{\alpha_0 \mu_0 + \mu}, \quad C_3 = \frac{\mu(1+\alpha)}{\alpha_0 \mu_0 + 2\mu - \mu_0}, \quad C_4 = C_3 \frac{\mu - \mu_0}{\alpha_0 \mu_0 + \mu},$$

$$X_n = \lambda e^{i\alpha_n} + z_n^0 / \ell_n, \quad T_\kappa = \tau e^{i\alpha_\kappa} + z_\kappa^0 / \ell_\kappa.$$

Крім того, повинні виконуватися умови однозначності кутів повороту нормалі до серединної площини при обході контура n -го включення, рівності нулю головного момента всіх зусиль, прикладених до n -го включення, а також умови однозначності прогинів точок серединної площини при обході n -го включення, які можна записати як

$$\int_{-1}^1 f_{jn}'(\tau) d\tau = 0, j=1,3; n=1,2,\dots,N; \int_{-1}^1 \tau f_{3n}'(\tau) d\tau = 0. \quad /7/$$

Систему рівнянь /6/, /7/ розв'язували чисельно з використанням методу механічних квадратур[1]. Коефіцієнти інтенсивності зусиль у цьому випадку визначали за формулами

$$K_{1n}^j - iK_{2n}^j = \sqrt{\frac{\pi}{\ell}} \frac{\alpha \beta_n E h}{\alpha - 1} \frac{\mu_n}{\mu} \frac{1}{M} \sum_{m=1}^M (-1)^{(m-1)n} U_{1m}^n \left(\operatorname{ctg} \frac{2m-1}{4M} \pi \right)^{(2j-3)},$$

$$K_{3n}^j - iK_{4n}^j = \sqrt{\frac{\pi}{\ell}} \frac{\alpha \beta_n E h}{\alpha - 1} \frac{1}{M} \sum_{m=1}^M (-1)^{(m-1)n} U_{3m}^n \left(\operatorname{ctg} \frac{2m-1}{4M} \pi \right)^{(2j-3)}, \quad /8/$$

де $j = 1$ для лівого кінця; $j = 2$ для правого кінця; M - парне;

$$U_{jm}^n = f_{jn}'(t_m) \sqrt{1-t_m^2}; \quad t_m = \cos \frac{2m-1}{2M} \pi.$$

На рис. 2 показана графічна залежність коефіцієнтів інтенсивності напружень $K_{ij} = h^2 K_{ij} / (M^2 \sqrt{\pi \ell})$ від кута орієнтації включення для випадку плити з довільно розташованими кутлим отвором і одним прямолінійним тонкостінним включенням при $M_y^{\infty} = 0 (M_x^{\infty} = M_y^{\infty})$. Величини, що відносяться до ближньої /по відношенню до отвору/ вершини включення, позначені суцільними лініями, до дальньої - пунктирними.

Обчислення проводили при наступних значеннях параметрів:

$$x_0/\ell = 4, \quad y_0/\ell = 0, \quad \beta/\ell = 0,1, \quad \alpha_1 = \alpha_2 = 5.$$

Криві 4, 3 характеризують значення K_{31} відповідно для тріщини та пружного включення при відносній жорсткості включення $k = \mu_1/\mu = 0,1$. Криві 2, 7, 1, 6 дають значення коефіцієнтів

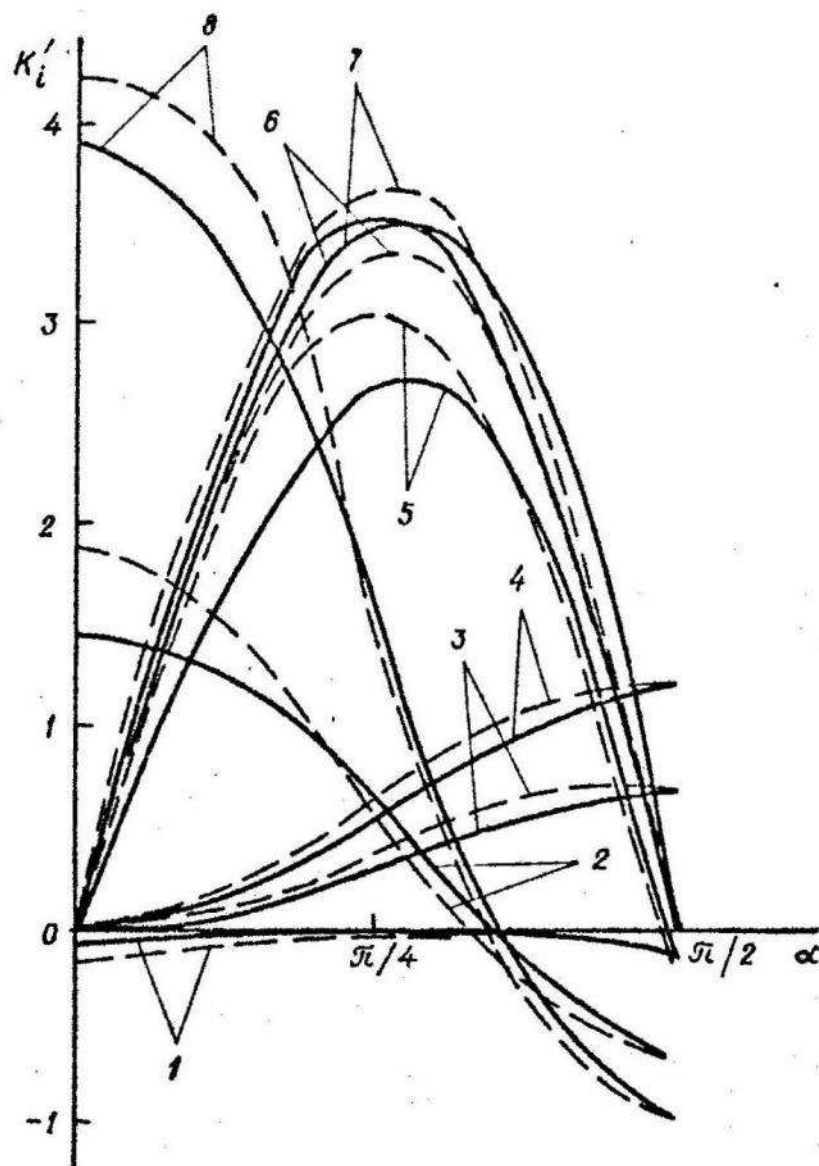


Рис. 2.

$K_{II}'/l = 1, 2, 3, 4$ для пружного включення при $k = 10$, криві 8" 5 - значення коефіцієнтів інтенсивності напружень K_{II}' , K_{21}' для абсолютно жорсткого включення. Решта величин мають порядок $10^{-3} - 10^{-1}$ і на рисунку не показані.

Список літератури: І. Грилицкий Д.В.; Драган М.О., Оманасович В.К. Изгиб плиты с прямолинейным тонкостенным включением. - МТТ, 1979, № 3. 2. Панасюк В.В., Саврук М.П., Дацишин А.П. Распределение напряжений около трещин в пластинах и оболочках. - Киев: Наукова думка, 1979. 3. Прусов И.А. Метод сопряжения в теории плит. - Минск: Изд-во Белорусск. ун-та, 1975.

Стаття надійшла в редакцію 4.07.82