

УДК 539.3

© 1995 г. В.А. Гришин, В.В. Реут

**НАПРЯЖЕННОЕ СОСТОЯНИЕ КОРОБЧАТОЙ ОБОЛОЧКИ,
ПОДКРЕПЛЕННОЙ ПАРой СИММЕТРИЧНЫХ ВКЛЮЧЕНИЙ,
ПАРАЛЛЕЛЬНЫХ РЕБРУ ОБОЛОЧКИ**

Решается задача о напряженном состоянии бесконечной коробчатой оболочки прямоугольного профиля. Оболочка подкреплена двумя тонкими и абсолютно жесткими включениями, расположенными на противоположных гранях и параллельными ребрам оболочки. Такую задачу можно свести [1] к задаче о совместном плоском и изгибном состоянии пластин с дефектами, роль которых выполняют ребра оболочки и включения. После применения полубесконечного косинус-преобразования Фурье задача сводится к системе двух интегральных уравнений относительно скачков обобщенной поперечной силы и касательных напряжений, не имеющей [2-4] решений в классе интегрируемых функций. Решение искали в пространстве функций, имеющих неинтегрируемые особенности, с применением аппарата регуляризации расходящихся интегралов [4]. Построены графики зависимости осадки от включений длины включений и геометрических размеров сечений оболочки.

Рассмотрим задачу о напряженном состоянии коробчатой оболочки бесконечной длины, прямоугольного сечения, подкреплённой двумя параллельными симметрично расположенными включениями. К серединам включений приложены сосредоточенные силы (фигура).

Задача сводится [1] к решению системы уравнений

$$\Delta^2 w(x,y) = 0, \quad \Delta^2 \sigma_x(x,y) = 0, \quad -a < x < b, \quad x \neq 0, \quad |y| < \infty \quad (1)$$

удовлетворяющего условиям на ребрах оболочки

$$\langle v \rangle = \langle \tau_{xy} \rangle = \langle \varphi_x \rangle = \langle M_x \rangle = 0$$

$$\langle u \rangle = -(w_+ + w_-), \quad \langle w \rangle = u_+ + u_- \quad (2)$$

$$\langle \sigma_x \rangle = -h^{-1} [(V_x)_+ + (V_x)_-], \quad \langle V_x \rangle = h[(\sigma_x)_+ + (\sigma_x)_-]$$

условиям симметрии

$$V_y = \varphi_y = v = \tau_{xy} = 0, \quad y = 0, \quad -a < x < b \quad (3)$$

$$V_x = \varphi_y = u = \tau_{xy} = 0, \quad x = -a(|y| > c), \quad x = b \quad (4)$$

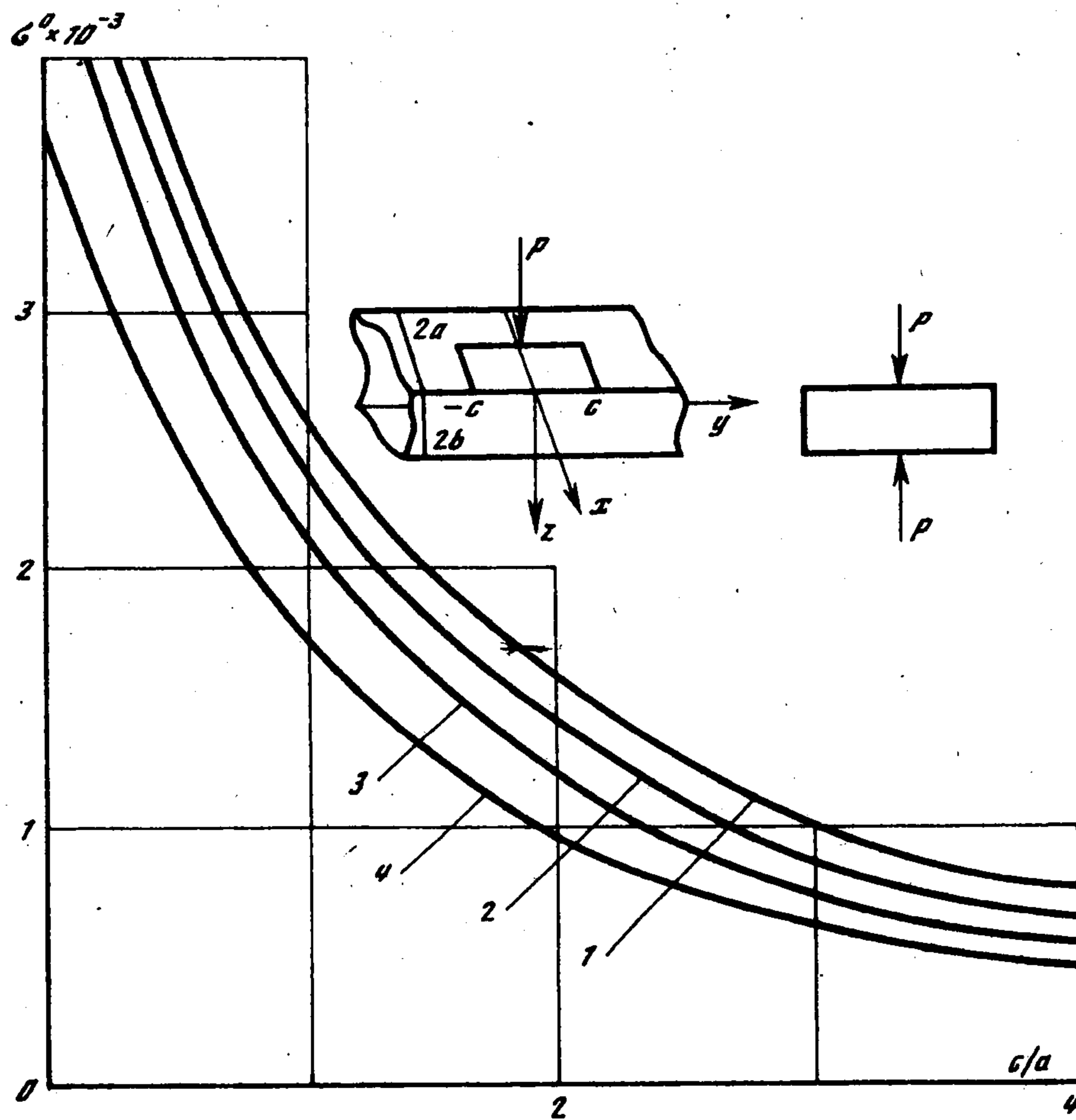
условиям на включениях

$$u(-a,y) = \varphi_x(-a,y) = 0, \quad v(-a,y) = 0, \quad w(-a,y) = \delta, \quad |y| < c \quad (5)$$

и условиям равновесия включения

$$\int_{-c}^c V_x(-a,y) dy = -\frac{P}{2} \quad (6)$$

В силу симметрии остальные условия равновесия выполняются автоматически, а смещение δ заранее неизвестно. Здесь использованы обозначения [1].



Введем неизвестные функции

$$\chi(y) = V_x(-a, y), \quad \mu(y) = \tau_{xy}(-a, y) \quad (7)$$

отличные от нуля только на включении $|y| < c$.

Применяя обобщенный метод интегральных преобразований [5], приходим к одномерной разрывной краевой задаче для трансформант Фурье, решение которой можно [1, 5] записать в виде:

$$f_\alpha^\pm(x) = -\mu_\alpha k_\mu^\pm(\alpha, x) - X_\alpha k_\chi^\pm(\alpha, x) \quad (8)$$

$$k_\mu^+(\alpha, x) = \alpha R_2^+ G_\alpha(x, -a) - f_{3\mu}^+ T_0^+ G_\alpha + f_{0\mu}^+ T_3^+ G_\alpha$$

$$k_\mu^-(\alpha, x) = -f_{3\mu}^- T_0^- G_\alpha + f_{0\mu}^- T_3^- G_\alpha$$

$$k_\chi^+(\alpha, x) = -f_{3\chi}^+ T_0^+ G_\alpha + f_{0\chi}^+ T_3^+ G_\alpha \quad (9)$$

$$k_\chi^-(\alpha, x) = D^{-1} G_\alpha(x, -a) - f_{3\chi}^- T_0^- G_\alpha + f_{0\chi}^- T_3^- G_\alpha$$

При этом $f_{j\chi}^\pm (j=0,3)$ – решение системы линейных алгебраических уравнений:

$$\begin{vmatrix} 1 & 0 & -C_{33}^- & C_{30}^- \\ 0 & \alpha^{-4} D & -C_{03}^- & C_{00}^- \\ -C_{33}^+ & C_{30}^+ & -\alpha^4 D & 0 \\ -C_{03}^+ & C_{00}^+ & 0 & 1 \end{vmatrix} \begin{vmatrix} f_{0\chi}^+ \\ f_{3\chi}^+ \\ f_{0\chi}^- \\ f_{3\chi}^- \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} D^{-1} H_3^- G_\alpha(x, -a) \\ D^- H_0^- G_\alpha(x, -a) \\ 0 \\ 0 \end{vmatrix} \quad (10)$$

$$C_{ij}^\pm = H_i^\pm T_j^\pm [G_\alpha^\pm]$$

а $f_{j\mu}^\pm (j=0,3)$ – решение системы (10) для правой части

$$\|0, 0, \alpha H_3^+ R_2^+ G_\alpha(x, -a), -\alpha H_0^+ R_2^+ G_\alpha(x, -a)\|^T \quad (11)$$

$G_\alpha(x, \xi)$ – функция Грина краевой задачи

$$L^2 u(x) = 0, \quad u' = u''' = 0, \quad x = -a, b \quad (12)$$

Для отыскания неизвестных функций $\chi(y)$ и $\mu(y)$, воспользуемся условиями [5], первые два из которых выполняются автоматически, за счет выбора функции $G_\alpha(x, \xi)$, а при реализации двух последних приходим к системе двух интегральных уравнений относительно искомых функций. Выделим сингулярные части из ядер этих уравнений, используя интегралы

$$\int_0^\infty \cos \alpha y \sin \alpha y \frac{d\alpha}{\alpha} = \frac{1}{2} \ln \left| \frac{y+\eta}{y-\eta} \right|$$

$$\int_0^\infty \left[\cos \alpha t - \theta(A-\alpha) + \frac{1}{2} \alpha^2 t^2 e^{-\alpha b} \right] \frac{d\alpha}{\alpha} = \frac{1}{2} t^2 \ln |t| - t^2 \left(\frac{3}{4} + \frac{1}{2} \ln b \right) + \frac{1}{2A^3} \quad (13)$$

$$A = \text{const} > 0$$

последний из которых может быть получен в результате двукратного интегрирования по параметру t несобственного интеграла

$$\int_0^\infty \frac{e^{-\alpha b} - \cos \alpha t}{\alpha} d\alpha = \ln |t| - \ln b, \quad b > 0$$

В результате приходим к системе интегральных уравнений вида

$$\int_{-1}^1 \begin{vmatrix} (y-\eta)^2 \ln |y-\eta| & 0 \\ 0 & -\ln \frac{1}{|y-\eta|} \end{vmatrix} \begin{vmatrix} \chi(\eta) \\ \mu(\eta) \end{vmatrix} d\eta +$$

$$+ \int_{-1}^1 \begin{vmatrix} K_{11}(y, \eta) & K_{12}(y, \eta) \\ K_{21}(y, \eta) & K_{22}(y, \eta) \end{vmatrix} \begin{vmatrix} \chi(\eta) \\ \mu(\eta) \end{vmatrix} d\eta = \begin{vmatrix} 4\pi D \delta \\ 0 \end{vmatrix} \quad (14)$$

$$K_{11}(y, \eta) = A^{-2} - (y-\eta)^2 \left(\frac{3}{2} + \ln b \right) +$$

$$+ \int_0^\infty [k_{11}(\alpha) \cos \alpha y \cos \alpha \eta + 2\alpha^{-3} \theta(A-\alpha) + \alpha^{-1} (y-\eta)^2 e^{-\alpha b}] d\alpha$$

$$K_{12}(y, \eta) = \int_0^\infty k_{12}(\alpha) \cos \alpha y \sin \alpha \eta d\alpha, \quad K_{21}(y, \eta) = \int_0^\infty k_{21}(\alpha) \sin \alpha y \cos \alpha \eta d\alpha$$

$$k_{11}(\alpha) = 4 \left\{ \left[-\frac{a+b}{2\alpha} LG_\alpha(-a, b) + G_\alpha(-a, b) \right] e^{-\alpha(a+b)} + D[f_{0\chi}^- w_{\alpha 3} - f_{3\chi}^- w_{\alpha 0}] \right\}$$

$$k_{12}(\alpha) = 4D[f_{0\mu}^- w_{\alpha 3} - f_{3\mu}^- w_{\alpha 0}], \quad k_{21}(\alpha) = -2\kappa^{-1} E[f_{0\chi}^+ v_{\alpha 3} - f_{3\chi}^+ v_{\alpha 0}]$$

$$k_{22}(\alpha) = -(3-\nu)^{-1} \{ [4 - (1+\nu)\alpha(a+b)] LG_\alpha(-a, b) + 2(1+\nu)\alpha^2 G_\alpha(-a, b) \} -$$

$$- 2\kappa^{-1} E[f_{0\mu}^+ v_{\alpha 3} - f_{3\mu}^+ v_{\alpha 0}]$$

$$w_{\alpha j} = T_j^- [G_\alpha(-a, t)], \quad v_{\alpha j} = (-\alpha^3 E)^{-1} R_2^+ T_j^+ G_\alpha(-a, t), \quad j = 0, 3$$

Первое из интегральных уравнений (14), как было показано в работах [2–4], не имеет решений в классе интегрируемых функций. Там же было предложено искать его решение в пространстве функций, имеющих неинтегрируемые особенности вида $(1-y^2)^{-3/2}$ с применением аппарата регуляризации расходящихся интегралов.

Для решения системы (14) воспользуемся методом ортогональных многочленов [5], причем будем искать функцию $\mu(y)$ в виде ряда по многочленам Чебышева первого рода, а функцию $\chi(y)$ – по многочленам специального вида $\pi_n(y)$ [4]

$$\mu(\eta) = \sum_{l=0}^{\infty} \mu_l \frac{T_{2l+1}(\eta)}{(1-\eta^2)^{1/2}}, \quad \chi(\eta) = \sum_{l=0}^{\infty} \chi_l \pi_{2l}(\eta) \quad (15)$$

$$\pi_0(t) = (1-t^2)^{-1/2}, \quad \pi_{2n}(t) = \frac{2\sqrt{\pi}(2n)!P_{2n}^{-3/2,-3/2}(t)}{\Gamma(2n-1/2)(1-t^2)^{3/2}}$$

В результате приходим к бесконечной системе линейных алгебраических уравнений относительно коэффициентов разложения (15).

Подставляя выражения (15) в условия равновесия (6) при учете (7), находим

$$\delta = \frac{P}{2\Psi_{00}\chi_0} \quad (16)$$

где χ_j – решение полученной алгебраической системы при $\delta = 1$.

На фигуре приведены графики зависимости осадки включения $\delta^0 = \delta EhP^{-1}$ от длины включения c/a при $\nu = 0,3$, $h/a = 0,01$ и разных a/b . Отметим, что при $c \rightarrow 0$ осадка включения стремится к значению прогиба под точкой приложения силы в задаче о нагружении оболочки парой симметричных сосредоточенных сил.

Авторы благодарят Г.Я. Попова за ценные указания и постоянное внимание к работе.

ЛИТЕРАТУРА

1. Гришин В.А., Попов Г.Я., Реут В.В. Расчет коробчатых оболочек прямоугольного сечения // ПММ. 1990. Т. 54. Вып. 4. С. 605–612.
2. Григолюк Э.И., Толкачев В.М. Контактные задачи теории пластин и оболочек. М.: Машиностроение, 1980. 415 с.
3. Попов Г.Я., Толкачев В.М. Проблема контакта жестких тел с тонкостенными элементами // Изв. АН СССР. МТТ. 1980. № 4. С. 192–206.
4. Онищук О.В., Попов Г.Я. О некоторых задачах изгиба пластин с трещинами и тонкими включениями // Изв. АН СССР. МТТ. 1980. № 4. С. 141–150.
5. Попов Г.Я. Концентрация упругих напряжений возле штампов, разрезов, тонких включений и подкреплений. М.: Наука, 1982. 342 с.

Одесса

Поступила в редакцию
23. XI. 1993