

При построении новой опоры учтена специфика опорных множеств. Рассмотрены возможные случаи, также и вариант несовместности ограничений. В работе доказано, что двойственный опорный метод решает прямую задачу за конечное число итераций, если в процессе решения встречаются только невырожденные опорные копланы.

Литература.

1. Габасов Р., Кириллова Ф. М. Методы линейного программирования. Ч 1,2,3. Общие задачи. Мн., изд-во БГУ им. В. И. Ленина "977, 1978, 1980.
2. Романовский И. В. Алгоритмы решения экстремальных задач. М.: Наука, 1977
3. Дежурко Л. Ф., Фам Тхе Лонг. К методам решения задачи дробно-линейного программирования — Докл. АН БССР, 1983, т 27, № 7, с.595-598
4. Командина Л. В. Адаптивный метод решения транспортной задачи с дополнительными ограничениями. Мн. "Вест. Белорус. ун-та" Серия 1 1979
5. Командина Л. В. Алгоритм решения транспортной задачи с ограничением на совокупность перевозок Мн "Вест. Белорус. ун-та." Серия 1 1979.

## ИССЛЕДОВАНИЕ ВЛИЯНИЯ ОТКЛОНЕНИЯ СРЕДИННОЙ ПОВЕРХНОСТИ ОБОЛОЧКИ ОТ ЦИЛИНДРИЧЕСКОЙ НА ДИНАМИКУ ВОЛНОВЫХ ПАКЕТОВ

*Т. В. Никонова*

*Научный руководитель — Г. И. Михасев  
УО «Витебский государственный университет им.  
П. М. Машерова»*

Цель работы заключается в исследовании зависимости динамики волновых пакетов в оболочке близкой по форме к цилиндрической от формы погиби в срединной поверхности и построении формального асимптотического решения начально-краевой задачи для дифференциальных уравнений в частных производных, описывающих волновые формы движения тонкой упругой оболочки

1. Постановка задачи

Рассмотрим общий случай колебаний оболочки, срединная поверхность которой отклонена от цилиндрической. Радиус кривизны оболочки является постоянным в окружном направлении. Введём на поверхности оболочки ортогональную систему координат  $s, \varphi$ , где  $s$  — продольная координата,  $\varphi$  — координата по направляющей, выбираемая таким образом, чтобы первая квадратичная форма поверхности имела вид  $d\sigma^2 = R^2(ds^2 + d\varphi^2)$

Пусть оболочка ограничена двумя краями

$$-\frac{1}{2} \leq s \leq \frac{1}{2} \text{ при } \varphi_1 \leq \varphi \leq \varphi_2 \quad (1)$$

Для исследования динамики волновых пакетов в данной оболочке может быть использована система уравнений, записанная в безразмерном виде

$$\begin{aligned} \varepsilon^4 \Delta^2 W + \Delta_x F + \varepsilon^2 \frac{\partial^2 W}{\partial t^2} &= 0 \\ \varepsilon^4 \Delta^2 F - \Delta_x W &= 0 \end{aligned} \quad (2)$$

$$\text{где } \Delta = \frac{1}{A_1 A_2} \left[ \frac{\partial}{\partial s} \left( \frac{A_2}{A_1} \frac{\partial}{\partial s} \right) + \frac{\partial}{\partial \varphi} \left( \frac{A_1}{A_2} \frac{\partial}{\partial \varphi} \right) \right], \Delta_x = \frac{1}{A_1 A_2} \left[ \frac{\partial}{\partial s} \left( \frac{A_2}{A_1 R_2} \frac{\partial}{\partial s} \right) + \frac{\partial}{\partial \varphi} \left( \frac{A_1}{A_2 R_1} \right) + \frac{\partial}{\partial \varphi} \left( \frac{1}{R_{12}} \frac{\partial}{\partial s} \right) + \frac{\partial}{\partial s} \left( \frac{1}{R_{12}} \frac{\partial}{\partial \varphi} \right) \right]$$

$\varepsilon^8 = h^2 / 12 R^{-2} (1 - \nu)^{-1}$ ,  $t = t, T^{-1}$ ,  $W = \varepsilon^4 W, R^1$ ,  $F = F, \varepsilon^4 E^1 h^3$ ,  $T^2 = \varepsilon^6 R^2 \rho E^1$ , где  $h$  — высота оболочки,  $\nu$  — коэффициент Пуассона,  $t$  — время,  $T$  — характерное время,  $W, F$  —

нормальный прогиб и функция напряжений,  $E$  — модуль Юнга,  $\rho$  — плотность материала. Все рассматриваемые линейные величины отнесены к радиусу  $R$ .

В качестве граничных условий рассмотрим условия шарнирного опирания. С точностью до величины  $\varepsilon^2$  они имеют вид [2]

$$W = \partial^2 W / \partial s^2 = 0, \quad F = \partial^2 F / \partial s^2 = 0 \quad \text{при } s = \pm \frac{1}{2}. \quad (3)$$

Рассмотрим начальные условия Коши [1] для системы (2)

$$W|_{t=0} = W_0^*(s, \varphi, \varepsilon) \Phi_0(\varphi, \varepsilon) \quad \dot{W}|_{t=0} = i \varepsilon^{-1} V_0^*(s, \varphi, \varepsilon) \Phi_0(\varphi, \varepsilon) \quad (4)$$

$$\Phi_0(\varphi, \varepsilon) = \exp\left\{i \varepsilon^{-1} \left(a_0 \varphi + \frac{1}{2} i b_0 \varphi^2\right)\right\},$$

где  $\text{Im } b_0 > 0$ ,  $a_0$  ( $a_0 \neq 0$ ) — вещественное число,  $W_0^*, V_0^*$  — комплекснозначные функции, такие что

$$\partial W_0^* / \partial \varphi, \quad \partial W_0^* / \partial s, \quad \partial V_0^* / \partial \varphi, \quad \partial V_0^* / \partial s \sim 1 \quad \text{при } \varepsilon \rightarrow 0. \quad (5)$$

## 2. Метод решения

Дальнейшие действия во многом совпадают с описанными в статье [1]. Решение задачи (2), (3), (4) будем искать в виде:

$$W = \sum_{n=1}^N W_n, \quad F = \sum_{n=1}^N F_n, \quad (6)$$

где  $W_n, F_n$  — искомые функции, локализованные в момент времени  $t$  в окрестности некоторой образующей  $\varphi = q_n(t)$ . Пару функций  $W_n, F_n$  будем называть  $n$ -ым волновым пакетом с центром в точке  $\varphi = q_n(t)$ .

Перейдем к новой системе координат, связанной с центром  $q_n(t)$  по формуле

$$\varphi = q_n(t) + \varepsilon^{1/2} \xi_n \quad (7)$$

Решение системы (2) с начальными условиями (4) будем искать в виде:

$$W_n = W_n^* \Phi_n, \quad F_n = F_n^* \Phi_n,$$

$$W_n^* = \sum_{m=0}^{\infty} \varepsilon^{m/2} w_{nm}(s, \xi_n, t), \quad F_n^* = \sum_{m=0}^{\infty} \varepsilon^{m/2} f_{nm}(s, \xi_n, t), \quad (8)$$

$$\Phi_n = \exp\left\{i \left[ \varepsilon^{-1} \int_0^1 \omega_n(\tau) d\tau + \varepsilon^{-1/2} p_n(t) \xi_n + \frac{1}{2} b_n(t) \xi_n^2 \right]\right\}.$$

## 3. Итоговые краевые задачи и их решение

В результате подстановки выражений (6), (8) с учетом (7) в уравнения (2) и граничные условия (3) приходим к последовательности краевых задач

$$\sum_{j=0}^m L_{nj} w_{m-m-j} = 0, \quad m=0, 1, 2, \dots \quad (9)$$

где оператор

$$L_{n0} = p_n^{-4}(t) \partial^4 / \partial s^4 + 2 p_n^{-2}(t) \partial^2 / \partial s^2 \eta_{ss}'' + \left[ p_n^4(t) - (\omega_n(t) - p_n(t) \dot{q}_n(t))^2 + \eta_{ss}'' \right] \quad (10)$$

с учетом выражения для  $L_{n0}$  можно записать, что

$$L_{n1} = (b_n L_p + L_q + \dot{p}_n L_w) \xi_n - i L_p \frac{\partial}{\partial \xi_n} \quad (11)$$

Здесь  $L_p, L_q, L_w$  — производные оператора  $L_{n0}$  по переменным  $p_n, q_n, \omega_n$  соответственно. Граничные условия, соответствующие (9), не меняют свой вид [1].

Решение краевых задач будем искать в виде

$$w_{n0}(s, \xi_n, t) = P_{n0}(\xi_n, t) z_n(s), \quad (12)$$

где  $P_{no}(\xi_n, t)$  — полином аргумента  $\xi_n$ ,  $Z_n(s) = \sin \pi n (s - \frac{1}{2}) l^{-1}$  — собственная функция задачи (3), которой соответствует собственное значение  $\lambda_n = \pi^4 n^4 l^{-4}$ . Рассмотрим функцию отклонения срединной поверхности следующего вида:

$$\eta(s, \varphi) = m(\varphi)(l^2/4 - s^2), \quad (13)$$

Условия разрешимости краевых задач в виде (12) приводят к следующим результатам. Получена формула для частоты

$$\omega_n(t) = \dot{q}_n(t) p_n(t) \mp H_n[p_n(t), q_n(t)], \quad (14)$$

$$H_n(p_n, q_n) = \sqrt{p_n^4 + \left( \frac{\pi^2 n^2}{p_n^2 l^2} + 2m(\varphi) \right)^2} \quad (15)$$

система Гамильтона

$$\dot{q}_n = H_p \dot{p}_n = -H_q, \quad (16)$$

для отыскания функций  $p_n, q_n$ , уравнение Риккати

$$\dot{b}_n + H_{pp} b_n^2 - 2H_{pq} b_n + H_{qq} = 0, \quad (17)$$

для нахождения функций  $b_n$ , а также амплитудное уравнение для нахождения функций  $P_n$ .

Литература.

1. Михасев Г. И. Локализованные семейства изгибных волн в некруговой цилиндрической оболочке с косыми краями // Прикл. Мат. и мех. — 1996. — Т. 60, ?4. — С 635 — 643
2. Товстик П.Е. Устойчивость тонких оболочек: асимптотические методы. — М.: Наука. Физматлит, 1995 — 320 с

## О ЗАНУЛЕНИИ РЕШЕНИЙ ЗАДАЧИ КОШИ ДЛЯ НЕКОТОРЫХ НЕЛИНЕЙНЫХ ПАРАБОЛИЧЕСКИХ УРАВНЕНИЙ

**С.А. Прохожий**

**Научный руководитель — А.Л. Гладков**  
Витебский государственный университет  
им. П.М. Машерова

Рассматривается задача Коши для уравнения

$$u_t = a(u^m)_{xx} + b(u^n)_x - cu^p, \quad (x, t) \in R \times (0, +\infty), \quad (1)$$

с начальными данными

$$u(x, 0) = u_0(x), \quad x \in R, \quad (2)$$

где  $n > m > 1 > p$ ,  $a, b, c$  — положительные действительные числа,  $u_0(x)$  — неотрицательная непрерывная функция, которая может расти на бесконечности.

Как хорошо известно, в силу вырождения уравнения (1) при  $u = 0$  задача Коши (1), (2) может не иметь классического решения даже при гладких начальных данных.

Введем понятие обобщенного решения задачи Коши (1), (2). Обозначим  $B_h = \{x \in R : |x| < h\}$  ( $0 < h < +\infty$ ).

**Определение 1.** Неотрицательную непрерывную в  $S$  функцию  $u(x, t)$  назовем обобщенным решением уравнения (1) в  $S$ , если  $u(x, t)$  удовлетворяет интегральному тождеству

$$\iint_p (u f_t + a u^m f_{xx} - b u^n f_x - c u^p f) dx dt - \int_{x_1}^{x_2} u f_{t_1} dx - \int_{t_1}^{t_2} a u^m f_x|_{x_1}^2 dt = 0$$