

Таблица 1

λ	10	10^2	10^3	10^4
α	1,257	2,236	3,976	7,071
$M_{ст}$	0,082	0,071	0,031	0,01
$M_{кв}$	0,112	0,06	0,014	0,0033
$M_{дин}$	0,224	0,128	0,034	0,0085
K_1	2,73	1,8	1,09	0,85
K_2	2	2,13	2,43	2,57

Расчеты показывают, что с ростом обобщенной жёсткости системы «балка-основание» наибольшие моменты смещаются из центральной части в концевые четверти балки. Кроме того, чувствительность системы к внезапным преобразованиям граничных условий снижается с повышением обобщенной жесткости.

УДК 539.3

ОСЕСИММЕТРИЧНАЯ ЗАДАЧА КРУЧЕНИЯ УСЕЧЁННОГО КОНУСА В СФЕРИЧЕСКОЙ СИСТЕМЕ КООРДИНАТ

А. В. ГУТОВСКИЙ, А. В. ТОЛКАЧЁВ

Одесский национальный университет им. И. И. Мечникова, Украина

Рассматривается усечённый конечный сферический конус, который занимает область, описываемую в сферической системе координат соотношениями $r_0 < r < R, 0 < \theta < \alpha < \frac{\pi}{2}, 0 < \phi < 2\pi$. Нижнее основание конуса закреплено, верхнее – свободно от напряжений, к боковой поверхности прилагается скручивающее усилие, не зависящее от r .

Необходимо определить смещения, которые удовлетворяют краевым условиям и уравнениям равновесия Ламе:

$$\begin{cases} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial u_\phi}{\partial r} \right) + \frac{1}{\sin \theta} \left(\sin \theta \frac{\partial u_\phi}{\partial \theta} \right) - \frac{1}{\sin^2 \theta} u_\phi = 0 & r_0 < r < R \\ u_\phi|_{r=r_0} = 0 & \left(r \frac{\partial u_\phi}{\partial r} - u_\phi \right)|_{r=R} = 0 \\ u_\phi|_{\theta=0} = 0 & \left(\frac{\partial u_\phi}{\partial \theta} - \operatorname{ctg} \theta u_\phi \right)|_{\theta=\alpha} = \bar{f}(r) \end{cases} \quad (1)$$

Исходная задача сводится к одномерной путём применения специального интегрального преобразования, выведенного из решения соответствующей задачи Штурма-Лиувилля:

$$\begin{cases} v'' + v' - (q^2 - 1/4)v = 0 & -\infty < \ln r_0 = a < t < b = \ln R < +\infty \\ v|_{t=a} = 0 & (v' - v)|_{t=b} = 0 \Leftrightarrow (\ln v)'|_{t=b} = 1, v \neq 0 \end{cases} \quad (2)$$

Собственные функции этой задачи :

$$K(r, q_k) = \frac{1}{\sqrt{r}} \cdot \begin{cases} \left[\operatorname{sh} \left(q_k \ln \frac{r}{r_0} \right), \frac{R}{r_0} > e^{2/3} \right. \\ \left. \ln \frac{r}{r_0}, \frac{R}{r_0} = e^{2/3} \right. \\ \left. - \sin \left(q_k \ln \frac{r}{r_0} \right), k = \overline{1, \infty} \right] & k = 0 \end{cases} \quad (3)$$

А собственные числа находятся из нелинейных уравнений:

$$q_k: \begin{cases} 3 \cdot \operatorname{sh}\left(q \ln \frac{R}{r_0}\right) = 2q \cdot \operatorname{ch}\left(q \ln \frac{R}{r_0}\right), q > 0, \frac{R}{r_0} > e^{2/3} & \frac{R}{r_0} \geq e^{2/3}, k = 0 \\ 0, \frac{R}{r_0} = e^{2/3} & \\ 3 \cdot \sin\left(q \ln \frac{R}{r_0}\right) = 2q \cdot \cos\left(q \ln \frac{R}{r_0}\right), q > 0 & k = \overline{1, \infty} \end{cases} \quad (4)$$

После применения интегрального преобразования, одномерная задача принимает вид

$$\begin{cases} \frac{1}{\sin \theta} \left(\sin \theta \frac{d u_{\phi q}}{d \theta} \right) - \frac{1}{\sin^2 \theta} u_{\phi q} + (q^2 - 1/4) u_{\phi q} = 0 & 0 < \theta < \alpha < \frac{\pi}{2} \\ u_{\phi q} \Big|_{\theta=0} = 0 & \left(\frac{d u_{\phi q}}{d \theta} - \operatorname{ctg} \theta u_{\phi q} \right) \Big|_{\theta=\alpha} = f_q \end{cases} \quad (5)$$

Её решением является функция

$$\begin{aligned} u_{\phi q} &= \sin \alpha f_q \frac{P_\nu^1(\cos \theta)}{\nu P_{\nu+1}^1(\cos \alpha) - (\nu + 2) \cos \alpha P_\nu^1(\cos \alpha)} = \\ &= f_q \sin \theta {}_2F_1\left(\nu + 2; 1 - \nu; 2; \frac{1 - \cos \theta}{2}\right) \times \\ &\times \left((\nu + 2) \left({}_2F_1\left(\nu + 3; -\nu; 2; \frac{1 - \cos \alpha}{2}\right) - \cos \alpha {}_2F_1\left(\nu + 2; 1 - \nu; 2; \frac{1 - \cos \alpha}{2}\right) \right) \right)^{-1}. \end{aligned} \quad (6)$$

Было доказано, что особая точка решения $\nu = -2$ не входит в область определения решения. После обратного интегрального преобразования приходим к необходимости подсчёта ряда:

$$u_\phi = \sum_{j=0}^{\infty} u_{\phi q} \cdot \frac{\mathbf{K}(r, q_j)}{\|\mathbf{K}(r, q_j)\|^2}. \quad (7)$$

Одним из основных результатов решения данной задачи было обнаружение существования особых решений, зависящих от соотношения площади поверхности конуса и его объёма. Эти решения были истолкованы с помощью аппарата дифференциальной геометрии, в частности [4] и [5], как необходимые для сохранения изоморфности деформации.

Список литературы

- 1 **Попов, Г. Я.** Построение точного решения одной задачи кручения упругого вала переменного поперечного сечения / Г. Я. Попов // Прикл. математика и механика. – 2002. – 38, № 8. – С. 83–89.
- 2 **Попов, Г. Я.** О расширении возможностей метода интегральных преобразований при решении задач механики / Г. Я. Попов // Прикл. математика и механика. – 1980. – 44, № 1. – С. 130–142.
- 3 **Попов, Г. Я.** Осесимметричная смешанная задача теории упругости для усечённого кругового полого конуса / Г. Я. Попов // Прикл. математика и механика. – 2000. – 64, № 3. – С. 431–433.
- 4 **Погорелов А. И.** Дифференциальная геометрия / А. И. Погорелов. – 6-е изд. – М.: Наука, 1974.
- 5 **Рашевский, П. К.** Курс дифференциальной геометрии / П. К. Рашевский. – 3-е изд. – М.-Л.: ГИТТЛ, 1950.

УДК 539.3, 539.8

МОДЕЛЬ ТЕРМОМЕХАНОДИФФУЗИИ С КОНЕЧНОЙ СКОРОСТЬЮ РАСПРОСТРАНЕНИЯ ТЕПЛОВЫХ И ДИФФУЗИОННЫХ ВОЗМУЩЕНИЙ

С. А. ДАВЫДОВ, А. В. ЗЕМСКОВ, Д. В. ТАРЛАКОВСКИЙ

*Московский авиационный институт (национальный исследовательский университет),
НИИ механики МГУ им. М. В. Ломоносова, Российская Федерация*

Рассматривается одномерная нестационарная задача термоупругой диффузии для однородного N -компонентного слоя, ограниченного поверхностями $x_1 = 0$ и $x_1 = L$ ($Ox_1x_2x_3$ – прямоугольная декартова система координат), с учётом ненулевых времён релаксации. Одномерные физико-