

Э. Г. Иванов (Чебоксары, ЧГУ). **Некоторые краевые задачи теории упругости для составного клина.**

Рассматривается упругое равновесие плоского напряженного бесконечного клина, состоящего из двух однородно изотропных (с модулями упругости при растяжении E_α , E_β и коэффициентами Пуассона ν_α и ν_β) упругих клиновидных областей $0 \leq \theta \leq \alpha$ и $-\beta \leq \theta \leq 0$ ($0 \leq r < \infty$). Вершина составного клина закреплена, что обеспечивает отсутствие поступательного движения тела как абсолютно твердого.

На лuche $\theta = 0$ заданы условия жесткого сцепления:

$$\begin{aligned} \sigma_{\alpha,\theta}(r,\theta)|_{\theta=0} &= \sigma_{\beta,\theta}(r,\theta)|_{\theta=0}, & \tau_{\alpha,r\theta}(r,\theta)|_{\theta=0} &= \tau_{\beta,r\theta}(r,\theta)|_{\theta=0}, \\ u_\alpha(r,\theta)|_{\theta=0} &= u_\beta(r,\theta)|_{\theta=0}, & v_\alpha(r,\theta)|_{\theta=0} &= v_\beta(r,\theta)|_{\theta=0}. \end{aligned}$$

Здесь индексами α , β отмечены напряжения и смещения, возникающие в клиновидных областях с углами раствора α , β соответственно.

Рассматриваются три основные задачи теории упругости. Во всех случаях предполагается, что граничные условия заданы в виде степенных рядов с бесконечными радиусами сходимости. При решении первой основной задачи дополнительно задается, что вращение в точке с координатами $\theta = 0$, $r = r_0$ ($r_0 > 0$) отсутствует, это исключает вращение тела как абсолютно твердого.

Решение поставленных задач ищется в виде степенных рядов

$$\begin{aligned} \sigma_r(r,\theta) &= \sum_{n=0}^{\infty} A_n(\theta)r^n, & \sigma_\theta(r,\theta) &= \sum_{n=0}^{\infty} B_n(\theta)r^n, & \tau_{r\theta}(r,\theta) &= \sum_{n=0}^{\infty} C_n(\theta)r^n, \\ u(r,\theta) &= \sum_{n=0}^{\infty} D_n(\theta)r^n, & v(r,\theta) &= \sum_{n=0}^{\infty} F_n(\theta)r^n, \end{aligned} \quad (1)$$

где $A_n(\theta)$, $B_n(\theta)$, $C_n(\theta)$, $D_n(\theta)$, $F_n(\theta)$ — неизвестные функции в каждой клиновидной области.

Подставляя (1) в дифференциальные уравнения равновесия ([1, с. 122]) и уравнение неразрывности, определяется $A_n(\theta)$, $B_n(\theta)$, $C_n(\theta)$. Далее, используя закон Гука и связь деформации с компонентами смещения ([2, с. 92–93]), находятся $D_n(\theta)$, $F_n(\theta)$. Например:

$$\begin{aligned} \sigma_r(r,\theta) &= -a_0 \sin(2\theta) - b_0 \cos(2\theta) + c_0\theta + d_0 + \sum_{n \neq 0} \left(-a_n \sin((n+2)\theta) \right. \\ &\quad \left. - b_n \cos((n+2)\theta) - c_n \left(\frac{n-2}{n+2} \right) \sin(n\theta) - d_n \left(\frac{n-2}{n+2} \right) \cos(n\theta) \right) r^n. \end{aligned}$$

Для нахождения неизвестных коэффициентов a_n , b_n , c_n , d_n в каждой клиновидной области используются граничные условия и условие жесткого сцепления клиновидных областей. Далее задача сводится к решению системы, состоящей из восьми линейных уравнений и восьми неизвестных. Проводится исследование системы, показывается, что полученные степенные ряды имеют бесконечный радиус сходимости.

На последнем этапе рассматриваются конкретные примеры, когда краевые условия имеют полиномиальный вид. Строятся графики приближения решения к граничным условиям.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Уфлянд Я. С. Интегральные преобразования в задачах теории упругости. Л.: Наука, 1968, 402 с.
2. Тимошенко С. П. Теория упругости. М.: Наука, 1975, 576 с.