

О МОДЕЛИРОВАНИИ ПЕРВОЙ ОСНОВНОЙ ЗАДАЧИ ПЛОСКОЙ ТЕОРИИ УПРУГОСТИ ДЛЯ МНОГОСВЯЗНЫХ ОБЛАСТЕЙ

В. И. МОССАКОВСКИЙ

Как известно [1], в случае решения первой основной задачи плоской теории упругости для двух и более связных областей напряженное состояние оказывается не зависящим от упругих постоянных лишь в том случае, когда главные векторы внешних усилий, приложенных к каждому из контуров L_k , ограничивающих область, в отдельности, равны нулю. В этом случае возможно определение напряженного состояния натуры из эксперимента над моделью.

В настоящей заметке предлагается способ моделирования первой основной задачи теории упругости для многосвязных областей, когда главные векторы внешних усилий для некоторых контуров отличны от нуля. В этом случае для экспериментального определения напряжений достаточно произвести эксперименты над тремя моделями, изготовленными из материалов с различными коэффициентами Пуассона.

Пусть имеем натуру и три модели. При этом x_0, x_1, x_2, x_3 — упругие постоянные натуры и моделей. Функции напряжений для каждой задачи имеют вид:

$$\begin{aligned}\varphi_j(z) &= \frac{-1}{2\pi} \frac{1}{1+x_j} \sum_{k=1}^m (X_k + iY_k) \ln(z - z_k) + \varphi_j^*(z) \\ \psi_j(z) &= \frac{x_j}{2\pi(1+x_j)} \sum_{k=1}^m (X_k - iY_k) \ln(z - z_k) + \psi_j^*(z)\end{aligned}\quad (1)$$

(Здесь и в дальнейшем использованы обозначения [1]). Предположим, что между функциями напряжений для натуры и для моделей существует связь вида

$$\begin{aligned}\varphi_0(z) &= \frac{1}{\alpha_1 + \alpha_2 + \alpha_3} [\alpha_1 \varphi_1(z) + \alpha_2 \varphi_2(z) + \alpha_3 \varphi_3(z)] \\ \psi_0(z) &= \frac{1}{\alpha_1 + \alpha_2 + \alpha_3} [\alpha_1 \psi_1(z) + \alpha_2 \psi_2(z) + \alpha_3 \psi_3(z)]\end{aligned}\quad (2)$$

где $\alpha_1, \alpha_2, \alpha_3$ — постоянные. Ясно, что определенные формулами (2) функции $\varphi_0(z), \psi_0(z)$ удовлетворяют граничным условиям задачи. Для удовлетворения условию однозначности смещений должны выполняться

$$\begin{aligned}\frac{1}{2\pi(1+x_0)} \sum_{k=1}^m (X_k + iY_k) &= \frac{1}{\alpha_1 + \alpha_2 + \alpha_3} \sum_{j=1}^3 \frac{\alpha_j}{2\pi(1+x_j)} \sum_{k=1}^m (X_k + iY_k) \\ \frac{x_0}{2\pi(1+x_0)} \sum_{k=1}^m (X_k - iY_k) &= \frac{1}{\alpha_1 + \alpha_2 + \alpha_3} \sum_{j=1}^3 \frac{\alpha_j x_j}{2\pi(1+x_j)} \sum_{k=1}^m (X_k - iY_k)\end{aligned}\quad (3)$$

Отсюда получим, что если $\alpha_1, \alpha_2, \alpha_3$ удовлетворяют системе уравнений

$$\begin{aligned}\frac{\alpha_1 + \alpha_2 + \alpha_3}{1+x_0} &= \frac{\alpha_1}{1+x_1} + \frac{\alpha_2}{1+x_2} + \frac{\alpha_3}{1+x_3} \\ \frac{(\alpha_1 + \alpha_2 + \alpha_3)x_0}{1+x_0} &= \frac{\alpha_1 x_1}{1+x_1} + \frac{\alpha_2 x_2}{1+x_2} + \frac{\alpha_3 x_3}{1+x_3}\end{aligned}\quad (4)$$

то функции $\varphi_0(z)$ и $\psi_0(z)$, введенные формулами (2) удовлетворяют условию однозначности смещений и, следовательно, дают решение задачи для натуры.

Для напряжений получим формулы

$$X_{x_0} = \frac{1}{\alpha_1 + \alpha_2 + \alpha_3} (\alpha_1 X_{x_1} + \alpha_2 X_{x_2} + \alpha_3 X_{x_3}) \quad \text{и т. д.}$$

Поступила 20 XII 1954

ЛИТЕРАТУРА

1. Н. И. Мусхелишвили. Некоторые основные задачи математической теории упругости. Изд. Академии наук СССР. Москва, 1954.