

**Е. А. Золотарева** (Ростов-на-Дону, ФГОУ ЮФУ). **Динамическая модель акустической среды с учетом наноструктуры.**

Для анализа динамики сред с учетом наноструктуры используем обобщенные динамические уравнения градиентной упругости в перемещениях  $u(x, y, z, t) = \{U, V, W\}^T$  [1], эквивалентные континууму Леру [2] при определенных соотношениях физических параметров, вырождающиеся в акустическом случае ( $\lambda \neq 0$ ) в систему

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 W}{\partial x \partial z} - c \left( \frac{\partial^4 U}{\partial x^4} + \frac{\partial^4 U}{\partial x^2 \partial z^2} + \frac{\partial^4 W}{\partial x^3 \partial z} + \frac{\partial^4 W}{\partial x \partial z^3} \right) &= \frac{\rho}{\lambda} \frac{\partial^2 U}{\partial t^2}, \\ \frac{\partial^2 U}{\partial x \partial z} + \frac{\partial^2 W}{\partial z^2} - c \left( \frac{\partial^4 W}{\partial z^4} + \frac{\partial^4 W}{\partial x^2 \partial z^2} + \frac{\partial^4 U}{\partial x^3 \partial z} + \frac{\partial^4 U}{\partial x \partial z^3} \right) &= \frac{\rho}{\lambda} \frac{\partial^2 W}{\partial t^2}, \end{aligned} \quad (1)$$

где  $\rho$  – плотность среды;  $\lambda$  — коэффициент Ламе.

В случае гармонической структуры волнового поля смещений

$$\{U(x, z, t), W(x, z, t)\} = \{u(z), w(z)\} e^{i\alpha x - i\omega t} \quad (2)$$

определим собственные функции и собственные значения. Для этого обозначим  $a$  акустическую скорость, и связанный с ней частотный параметр  $\varphi$  следующим образом:  $a = (\lambda/\rho)^{1/2}$ ,  $\varphi^2 = (\omega/a)^2 = \omega^2 \rho/\lambda$ .

Решив задачу на собственные функции и собственные значения для операторов (1) с учетом представления (2), получим четыре собственных значения  $\gamma_j = \gamma_j(\alpha, \varphi)$ ,  $j = 1, 2, 3, 4$ , в следующем виде:

$$\gamma_j = \pm(\alpha^2 - [-1 \pm (1 + 4c\varphi^2)^{1/2}]/2c)^{1/2}, \quad j = 1, 2, 3, 4. \quad (3)$$

На основании асимптотических разложений в (3) при  $c \rightarrow 0$  показано, что два собственных значения

$$\gamma_j|_{c \rightarrow 0} = \pm(\alpha^2 - \varphi^2)^{1/2} (1 + O(c)), \quad j = 1, 2, \quad (4)$$

непрерывно переходят в значения предельной (при  $c = 0$ ) акустической задачи, а остальные два

$$\gamma_j|_{c \rightarrow 0} = \pm c^{-1/2} (1 + c(\alpha^2 + \varphi^2)/2 + O(c^2 \varphi^4)), \quad j = 3, 4, \quad (5)$$

устремляются к бесконечности,  $|\gamma_j| \rightarrow \infty$ .

Таким образом, для поля смещений в условиях деформации растяжения–сжатия (акустики среды) общее решение системы (1) в рамках модели однопараметрической градиентной упругости принимает вид

$$U(x, z, t) = e^{i\alpha x - i\omega t} \sum_{j=1}^4 u_j(\alpha, \varphi) e^{\gamma_j z}, \quad W(x, z, t) = e^{i\alpha x - i\omega t} \sum_{j=1}^4 w_j(\alpha, \varphi) e^{\gamma_j z}. \quad (6)$$

В общем решении (6) амплитудные кинематические факторы  $u_j(\alpha, \varphi)$ ,  $w_j(\alpha, \varphi)$  определяются из граничных условий конкретной краевой задачи для уравнений (1), а собственные значения заданы соотношениями (3).

Из асимптотик (4)–(5) следует, что в решении (6) первые два слагаемых ( $j = 1, 2$ ) представляют регулярные составляющие и обеспечивают предельный переход при  $c \rightarrow 0$  результатов акустического приближения градиентной упругости в общее решение классической задачи акустики.

При естественных условиях ограниченности волнового поля (6):  $|\gamma_j z| = |zc^{-1/2}\{1 + O(c(\alpha^2 + \varphi^2))\}|_{c \rightarrow 0} \leq \text{const}$ ,  $\alpha^2 + \varphi^2 \leq \text{const}$ ,  $j = 3, 4$ , оставшиеся слагаемые в (6), обусловленные градиентной моделью ( $j = 3, 4$ ), определяют погранслойные составляющие смещений, вносящие при  $c \rightarrow 0$  конечный вклад лишь для малых значений  $z$ . Наличие таких погранслойных составляющих общего решения (6) в рамках динамической модели градиентной упругости, как и для исследованной ранее антиплоской модели [4], позволяет учитывать локальные динамические процессы, как это было показано для статической модели [3], на уровне микро- и наноструктуры.

#### СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. *Zolotarev A. A.* Materials dynamics simulation with regard to their nanostructural features. — In: Materials of Nanotechnology International Forum «RusNanotech 2010» (Moscow, 1-3 November 2010).
2. *Le Roux.* Etude geometrique de la torsion et de la flexion. — Ann. Scient. De L'Ecole Normale Sup. Paris: 1911, v. 28.
3. *Гуткин М. Ю., Микаелян К. Н., Айфантис Е. С.* — ФТТ, 2000, т. 42, № 9, с. 1606.
4. *Золотарева Е. А.* Математическое моделирование динамики наноструктурных сред. — Обзорение прикл. и промышл. матем., 2010, т. 17, в. 5, с. 725.