Ю.В. Кулешов, М.А. Кирнос, А.М. Кольцова

ДИНАМИКА МНОГОСЛОЙНОЙ ПОДЛОЖКИ С НАНООБЪЕКТАМИ

Рассматривается задача о свободных и вынужденных нелинейных колебаниях многослойной пластины — подложки, на которой выращены объекты наноразмерного масштаба. Каждый из этих объектов моделируется двумя массами m_{ij} и M_{ij} , соединенными высокоориентированной решеткой наностержней [1], ось которой перпендикулярна поверхности подложки. Массы M_{ij} жестко закреплены на подложке в точке с координатами x_i , y_i (рис. 1).

Нелинейную динамику системы опишем дифференциальными уравнениями континуальной теории:

$$2\Delta\Delta F = -EhL(W,W); \tag{1}$$

$$D\left(1 - \frac{\theta h^2}{\beta}\Delta\right)\Delta\Delta\chi + \rho h \frac{\partial^2}{\partial t^2} \left(1 - \frac{h^2}{\beta}\Delta\right)\chi + 2\rho h\varepsilon \frac{\partial}{\partial t} \left(1 - \frac{h^2}{\beta}\Delta\right)\chi =$$

$$= L(W, F) + q(x, y)\cos\omega t;$$
(2)

$$W = \left(1 - \frac{h^2}{\beta} \Delta\right) \chi \,; \tag{3}$$

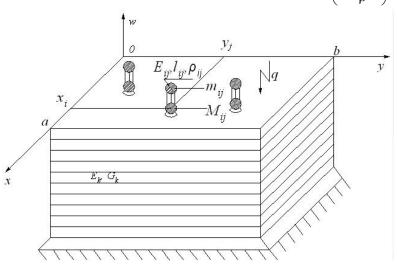


Рис. 1. Подложка с нанообъектами

$$\sigma'_{ii} = \dot{U}_{ii}; \quad \dot{\sigma}_{ii} = U'_{ii}; \quad i = \overline{1, M}; \quad j = \overline{1, N}.$$
 (4)

Здесь θ и β – безразмерные параметры многослойной подложки [2]; L и Δ – дифференциальные операторы [4]; σ_{ij} , U_{ij} – безразмерные продольные напряжения и скорости сечений наностержней. Другие обозначения соответствуют [2, 4]. Инерцию масс m_{ij} учитываем граничными условиями:

$$\delta_{ij}(0,t) = \frac{m_{ij}}{l_{ij}F_{ij}\rho_{ij}}\dot{U}(0,t)\,, (5)$$

где l_{ij} , F_{ij} , ρ_{ij} – длина, суммарная площадь поперечного сечения и плотность материала решетки наностержней $\langle i,j \rangle$. Интенсивность распределения нормальной нагрузки на подложку зададим в виде:

$$q = q_0 \sin \frac{m\pi x}{a} \sin \frac{n\pi y}{b} \cos \omega t + \sum_{i=1}^{M} \sum_{j=1}^{N} P_{ij} \delta(x - x_i) \delta(y - y_i).$$
 (6)

Здесь q_0 = const; δ – функция Дирака; P_{ij} – сила воздействия нанообъекта «i, j» на подложку:

$$P_{ij} = \sigma_{ij}(1, t) E_{ij}F_{ij} - M_{ij} \frac{\partial^2 W(x_i, y_j, t)}{\partial t^2}.$$
 (7)

Решение системы (1) – (4) представим в форме:

$$W = h\varsigma \sin \frac{m\pi x}{a} \sin \frac{n\pi y}{b}; \tag{8}$$

$$\zeta = a_1 \cos \omega t + b_1 \sin \omega t; \tag{9}$$

$$\chi = \chi_0(t) \sin \frac{m\pi x}{a} \sin \frac{n\pi y}{b}; \qquad (10)$$

$$\sigma_{ij} = \sigma_{1ij} \cos \omega t + \sigma_{2ij} \sin \omega t; \tag{11}$$

$$U_{ij} = U_{1ij}\cos\omega t + U_{2ij}\sin\omega t. \tag{12}$$

Подставляя (8) и (9) в (1), находим силовую функцию F в форме [4]. Решая систему (4) с учетом (5), (11), (12) и условий сопряжения в точках с координатами x_i , y_i :

$$U_{ij}(1,t) = \frac{h}{l_{ij}}\dot{\zeta}\sin\frac{m\pi x}{a}\sin\frac{n\pi y}{b}j;$$
(13)

$$i = \overline{1, M}$$
; $j = \overline{1, N}$.

Находим напряжения в решетках наностержней:

$$\sigma_{ij}(\xi,t) = \frac{(m_{ij}\omega\cos\omega\xi_{ij} - l_{ij}F_{ij}\rho_{ij}\sin\omega\xi_{ij})\omega h\sin\frac{m\pi x_i}{a}\sin\frac{n\pi y_i}{b}}{(m_{ij}\omega\sin\omega + l_{ij}F_{ij}\rho_{ij}\cos\omega)l_{ij}}\varsigma, \quad (14)$$

где ξ_{ij} – безразмерная координата сечения решетки вдоль ее оси, отсчитываемая от массы m_{ij} . Интегрируя уравнение (2) с учетом (3),

(6) – (10), (14), получаем ОДУ для амплитудной функции $\varsigma(t)$:

$$\frac{d^2\zeta}{dt^2} + 2\varepsilon \frac{d\zeta}{dt} + \omega_{0,mn}^2 (1 + k\zeta^2)\zeta + \sum_{i=1}^M \sum_{j=1}^N A_{ij}(\omega)\zeta = \overline{q_0} \cos \omega t.$$
 (15)

Здесь

$$A_{ij}(\omega) = -\omega^2 d_{ij}(\omega) \sin^2 \frac{m\pi x}{a} i \sin^2 \frac{n\pi y}{b} j; \qquad (16)$$

$$\alpha_{ij}(\omega) = \frac{\mu_{2ij}(\tau_{ij}\omega\mu_{1ij}\cos(\tau_{ij}\omega) + \sin(\tau_{ij}\omega))}{\tau_{ij}\omega(\mu_{2ij}\cos(\tau_{ij}\omega) - \mu_{1ij}\tau_{ij}\omega\sin(\tau_{ij}\omega))} + \mu_{3ij}, \qquad (17)$$

где $\omega_{0, mn}$ и k – собственные частоты колебаний и коэффициент нелинейности многослойной подложки [4]; τ_{ij} – время пробега продольной волны вдоль наностержня; μ_{kij} (k = 1, 2, 3) – безразмерные параметры масс [5].

Интегрируя ОДУ (15) методом осреднения, получаем амплитудно-частотное уравнение системы:

$$\left(\omega_{0,mn}^2 + \sum_{i=1}^{M} \sum_{j=1}^{N} A_{ij}(\omega) + \frac{3}{4} \omega_{0,mn}^2 k c_1^2 - \omega^2\right)^2 + 4\varepsilon^2 \omega^2 = \frac{\overline{q}_0^2}{c_1^2}, \quad (18)$$

в котором $c_1^2 = a_1^2 + b_1^2$. Формула (17) и, соответственно, уравнения (15) и (18) допускают различные предельные переходы, аналогичные рассмотренным в [5]. Например, если наностержни отсутствуют, то, линеаризуя интеграл взаимодействия масс, получаем:

$$\alpha_{ij}(\omega) = \frac{\mu_{1ij} \,\omega_{ij}^2}{\omega_{ii}^2 - \omega^2} + \mu_{3ij}; \qquad \omega_{ij}^2 = \frac{c_{0ij}}{m_{ii}}, \tag{19}$$

где c_{0ij} – коэффициент линеаризации потенциала взаимодействия. При $\omega = \omega_{ij}$ в системе имеет место антирезонанс, фиксируя который, например, АСМ, можно определить собственную частоту нанообъекта [6]. Затем можно исследовать амплитудно-частотную характеристику (18).

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- 1. Об определении собственных частот нанообъектов / В.А. Еремеев, Е.А. Иванова, Н.Ф. Морозов, А.Н. Соловьев // ДАН. 2006. Т. 406, № 6. С. 756 759.
- 2. Григолюк, Э.И. Многослойные армированные оболочки. Расчет пневматических шин / Э.Н. Григолюк, Г.М. Куликов. М.: Машиностроение, 1988. 288 с.
- 3. Малышев, А.П. Дифференциальная модель частотно-независимого рассеяния энергии при колебаниях / А.П. Малышев // ПММ. 2002. Т. 66. Вып. 1. С. 127 133.
- 4. Куликов, Г.М. Нелинейные колебания многослойных пластин / Г.М. Куликов, Ю.В. Кулешов // Вестник Тамбовского государственного технического университета. -2004. Т. 9. Вып. 2. С. 264 267.
- 5. Кулешов, Ю.В. Нелинейные колебания многослойных пластин с сосредоточенными массами / Ю.В. Кулешов // Вестник Тамбовского государственного технического университета. 2006. Т. 12, № 4а. С. 1084 1090.
- 6. Иванова, Е.А. Об определении параметров жесткости нанообъектов / Е.А. Иванова, Д.А. Индейцев, Н.Ф. Морозов // ДАН. 2006

Кафедра «Теоретическая механика»