

### Случайное колебание в некоторых вязко-упругих нелинейных системах

В работе рассматривается случайное колебание в вязко-упругих нелинейных системах, описываемых стохастическим интегро-дифференциальным уравнением. На основе предположения о существовании медленно изменяющегося решения [1] и метода статистической линеаризации [3] рассматриваемое стохастическое интегро-дифференциальное уравнение приближенно заменяется стохастическим обыкновенным дифференциальным уравнением. К последнему применимы асимптотические методы нелинейной механики и известные методы статистической динамики [2, 3, 4, 9].

Рассмотрим вязко-упругую систему, уравнение колебания которой имеет вид

$$\ddot{x} + \omega^2 x = \varepsilon F(x, \dot{x}, t) + \varepsilon \int_0^t [K(t-s)x(s) + R(t-s)\dot{x}(s)] ds + V \bar{\varepsilon} h(x, \dot{x}) - q(t), \quad (1)$$

где  $q(t)$  — центрированный стационарный случайный процесс,  $F$ ,  $h$  — периодические функции по  $t$  с периодом  $2\pi$  и многочлены от  $x$ ,  $\dot{x}$ . Предположим, что ядра релаксации  $K(\delta)$ ,  $R(\delta)$  быстро убывают к нулю при  $\sigma \rightarrow \infty$  [6]. Кроме того, будем предполагать, что уравнение (1) имеет решение вида

$$x(t) = a(t) \cos(\omega t + \theta(t)), \quad (2)$$

$$\dot{x}(t) = -a(t)\omega \sin(\omega t + \theta(t)).$$

Здесь  $a(t)$ ,  $\theta(t)$  — случайные медленно изменяющиеся процессы.

Применим к уравнению (1) метод статистической линеаризации, но не ко всем членам, а только к интегральной сумме. Заменим уравнение (1) уравнением

$$\ddot{x} + \omega^2 x = \varepsilon [F(x, \dot{x}, t) + \alpha x + \beta \dot{x}] + V \bar{\varepsilon} h(x, \dot{x}) - q(t), \quad (3)$$

в котором коэффициенты статистической линеаризации  $\alpha$ ,  $\beta$  находятся из условия

$$\min_{\alpha, \beta} \left\langle \left( \int_0^t [K(t-s)x(s) + R(t-s)\dot{x}(s)] ds - \alpha x(t) - \beta \dot{x}(t) \right)^2 \right\rangle \quad (4)$$

( $\langle \cdot \rangle$ ) — операция математического ожидания). Отсюда

$$\left\langle \left( \int_0^t [K(t-s)x(s) + R(t-s)\dot{x}(s)] ds - \alpha x(t) - \beta \dot{x}(t) \right) x(t) \right\rangle = 0, \quad (5)$$

$$\left\langle \left( \int_0^t [K(t-s)x(s) + R(t-s)\dot{x}(s)] ds - \alpha x(t) - \beta \dot{x}(t) \right) \dot{x}(t) \right\rangle = 0.$$

Решая систему линейных алгебраических уравнений (5) относительно  $\alpha$ ,  $\beta$ , получаем

$$\alpha = \frac{1}{\langle x^2(t) \rangle \langle \dot{x}^2(t) \rangle - (\langle x(t)\dot{x}(t) \rangle)^2} \left\langle \int_0^t [K(t-s)x(s) + R(t-s)\dot{x}(s)] ds x(t) \right\rangle$$

$$\langle \dot{x}^2(t) \rangle - \left\langle \int_0^t [K(t-s)x(s) + R(t-s)\dot{x}(s)] ds \dot{x}(t) \right\rangle \langle x(t)x(\dot{t}) \rangle \Bigg\}, \quad (6)$$

$$\beta = \frac{1}{\langle x^2(t) \rangle \langle \dot{x}^2(t) \rangle - (\langle x(t) \dot{x}(t) \rangle)^2} \left\{ \left\langle \int_0^t [K(t-s)x(s) + R(t-s)\dot{x}(s)] ds \dot{x}(t) \right\rangle \langle x^2(t) \rangle - \left\langle \int_0^t [K(t-s)x(s) + R(t-s)\dot{x}(s)] ds x(t) \right\rangle \langle x(t) \dot{x}(t) \rangle \right\}.$$

Поскольку  $a(t)$ ,  $\theta(t)$  — случайные медленно изменяющиеся процессы, из (2) на отрезке  $(0, t)$  имеем

$$x(t-\sigma) = a(t-\sigma) \cos(\omega(t-\sigma) + \theta(t-\sigma)) \approx a(t) [\cos(\omega t + \theta(t)) \cos \omega\sigma + \sin(\omega t + \theta(t)) \sin \omega\sigma] = x(t) \cos \omega\sigma - \dot{x}(t)/\omega \sin \omega\sigma, \quad (7)$$

$$\dot{x}(t-\sigma) = -\omega a(t-\sigma) \sin(\omega(t-\sigma) + \theta(t-\sigma)) \approx -\omega a(t) [\sin(\omega t + \theta(t)) \cos \omega\sigma - \cos(\omega t + \theta(t)) \sin \omega\sigma] = \dot{x}(t) \cos \omega\sigma + \omega x(t) \sin \omega\sigma.$$

С учетом (7) находим

$$\begin{aligned} \left\langle \int_0^t [K(t-s)x(s) + R(t-s)\dot{x}(s)] ds \dot{x}(t) \right\rangle &= \left\langle \int_0^t [K(\sigma)x(t-\sigma) + R(\sigma)\dot{x}(t-\sigma)] d\sigma \dot{x}(t) \right\rangle = \left\langle \int_0^t \left[ K(\sigma) \left( x(t) \cos \omega\sigma - \frac{\dot{x}(t)}{\omega} \sin \omega\sigma \right) + R(\sigma) (\dot{x}(t) \cos \omega\sigma + \omega x(t) \sin \omega\sigma) \right] d\sigma \dot{x}(t) \right\rangle = \langle x(t) \dot{x}(t) \rangle \int_0^t [K(\sigma) \cos \omega\sigma + \omega R(\sigma) \sin \omega\sigma] d\sigma - \langle \dot{x}^2(t) \rangle \int_0^t \left[ \frac{K(\sigma)}{\omega} \sin \omega\sigma - R(\sigma) \cos \omega\sigma \right] d\sigma \approx \\ &\approx \langle x(t) \dot{x}(t) \rangle \int_0^\infty [K(\sigma) \cos \omega\sigma + \omega R(\sigma) \sin \omega\sigma] d\sigma - \langle \dot{x}^2(t) \rangle \int_0^\infty \left[ \frac{K(\sigma)}{\omega} \sin \omega\sigma - R(\sigma) \cos \omega\sigma \right] d\sigma. \end{aligned} \quad (8)$$

Аналогично

$$\left\langle \int_0^t [K(t-s)x(s) + R(t-s)\dot{x}(s)] ds x(t) \right\rangle \approx \langle x^2(t) \rangle \int_0^\infty [K(\sigma) \cos \omega\sigma + \omega R(\sigma) \sin \omega\sigma] d\sigma - \langle x(t) \dot{x}(t) \rangle \int_0^\infty [K(\sigma)/\omega \sin \omega\sigma - R(\sigma) \cos \omega\sigma] d\sigma. \quad (9)$$

Подставляя (8), (9) в (6), получаем

$$\beta = \int_0^\infty \left[ -\frac{K(\sigma)}{\omega} \sin \omega\sigma + R(\sigma) \cos \omega\sigma \right] d\sigma. \quad (10)$$

$$\alpha = \int_0^{\infty} |K(\sigma) \cos \omega\sigma + \omega R(\sigma) \sin \omega\sigma| d\sigma. \quad (11)$$

Итак, стохастическое интегро-дифференциальное уравнение (1) приближенно заменяется стохастическим обыкновенным дифференциальным уравнением (3). К последнему применимы известные методы нелинейной механики [2—4].

Рассмотрим некоторые примеры.

Пример 1.

$$\ddot{x} + \omega^2 x = \varepsilon \int_0^t K(t-s) x(s) ds + q(t), \quad (12)$$

где  $q(t)$  — случайное воздействие. Соответствующее приближенное стохастическое обыкновенное дифференциальное уравнение (3) имеет вид:

$$\ddot{x} + \omega^2 x = -\frac{\varepsilon}{\omega} \int_0^{\infty} K(\sigma) \sin \omega\sigma d\dot{x} + \varepsilon \int_0^{\infty} K(\sigma) \cos \omega\sigma d\sigma x + q(t). \quad (13)$$

При отсутствии случайного воздействия ( $q(t) = 0$ ) уравнение (13) получено в работе [7] методом усреднения по второй схеме. В случае, когда величина  $q(t)$  имеет порядок малости  $\sqrt{\varepsilon}$ , уравнение (12) рассмотрено в работе [8]. Положим

$$\begin{aligned} h &= \frac{\varepsilon}{2\omega} \int_0^{\infty} K(\sigma) \sin \omega\sigma d\sigma, \\ \omega_1^2 &= \omega^2 - \varepsilon \int_0^{\infty} K(\sigma) \cos \omega\sigma d\sigma, \\ \omega_0^2 &= \omega_1^2 - h^2. \end{aligned} \quad (14)$$

Решение уравнения (13) таково:

$$\begin{aligned} x(t) &= e^{-ht} \left( x_0 \cos \omega_0 t + \frac{\dot{x}_0 + x_0 h}{\omega_0} \sin \omega_0 t \right) + \\ &+ \frac{1}{\omega_0} \int_0^t q(s) e^{-h(t-s)} \sin \omega_0 (t-s) ds. \end{aligned} \quad (15)$$

Отсюда находим среднее значение и корреляционную функцию процесса:

$$\begin{aligned} m_x(t) &= e^{-ht} \left( x_0 \cos \omega_0 t + \frac{\dot{x}_0 + x_0 h}{\omega_0} \sin \omega_0 t \right) + \\ &+ \frac{1}{\omega_0} \int_0^t m_q(s) e^{-h(t-s)} \sin \omega_0 (t-s) ds, \end{aligned} \quad (16)$$

$$\begin{aligned} K_{xx}(t_1, t_2) &= \frac{1}{\omega_0^2} \int_0^{t_1} \int_0^{t_2} K_{qq}(s_1, s_2) e^{-h(t_1+s_2-s_1-s_2)} \sin \omega_0 (t_1 - s_1) \sin \omega_0 (t_2 - \\ &- s_2) ds_1 ds_2. \end{aligned} \quad (17)$$

Пример 2.

$$\ddot{x} + \omega^2 x = -\gamma \dot{x}^3 + \varepsilon \int_0^t K(t-s) x(s) ds + \varepsilon \lambda x \int_0^t K(t-s) x^2(s) ds + \varepsilon \sigma \dot{\xi}(t), \quad (18)$$

где  $\dot{\xi}(t)$  — «белый шум» с единичной интенсивностью. Вводя малый параметр  $x(t) = \sqrt{\varepsilon} y(t)$  и пренебрегая членами высшего порядка малости, по-

лучаем

$$\ddot{y} + \omega^2 y = -\varepsilon \gamma \dot{y}^3 + \varepsilon \int_0^t K(t-s) y(s) ds + V \varepsilon \dot{\xi}(t). \quad (19)$$

Соответствующее приближенное стохастическое обыкновенное дифференциальное уравнение (3) имеет вид

$$\ddot{y} + \omega^2 y = -\varepsilon \gamma \dot{y}^3 - \frac{\varepsilon}{\omega} \int_0^\infty K(\sigma) \sin \omega \sigma d\dot{y} + \varepsilon \int_0^\infty K(\sigma) \cos \omega \sigma d\dot{y} + V \varepsilon \dot{\xi}(t). \quad (20)$$

Как известно (2), решение уравнения (20) таково:

$$y = a \cos(\omega t + \theta). \quad (21)$$

Здесь

$$W(a) = Ca \exp \left\{ -\frac{\omega}{\sigma^2} \int_0^\infty K(s) \sin \omega s ds a^2 - \frac{3\gamma \omega^4}{8\sigma^2} a^4 \right\}, \quad \gamma > 0. \quad (22)$$

Пример 3.

$$\ddot{x} + 2\varepsilon \alpha \dot{x} + \omega^2 (1 + \varepsilon \lambda \cos 2vt) x = \varepsilon \int_0^t K(t-s) x(s) ds + V \varepsilon \dot{\xi}(t) + P \cos vt, \quad (23)$$

где

$$\omega^2 - v^2 = \varepsilon \Delta. \quad (24)$$

С учетом (24) соответствующее приближенное стохастическое обыкновенное дифференциальное уравнение (3) запишется так:

$$\ddot{x} + v^2 x = \varepsilon \left[ -\left( 2\alpha + \frac{1}{v} \int_0^\infty K(\sigma) \sin \omega \sigma d\sigma \right) \dot{x} + \left( \int_0^\infty K(\sigma) \cos \omega \sigma d\sigma - \Delta \right) x - v^2 \lambda \cos 2vt x + P \cos vt \right] + V \varepsilon \dot{\xi}(t). \quad (25)$$

Решение уравнения (25) ищется в виде

$$x = a \cos(vt + \theta), \quad \dot{x} = -av \sin(vt + \theta), \quad (26)$$

где плотность вероятностей  $W(a, t)$  удовлетворяет усредненному уравнению Колмогорова — Фоккера — Планка [2, 3]

$$\frac{\partial}{\partial a} (K_1 W) + \frac{\partial}{\partial \theta} (K_2 W) = \frac{1}{2} \left\{ \frac{\partial^2}{\partial a^2} (K_{11} W) + \frac{\partial^2}{\partial \theta^2} (K_{22} W) \right\}, \quad (27)$$

$$K_1(a, \theta) = \frac{\sigma^2}{4av^2} - \frac{P}{2v} \sin \theta - \left( \alpha + \frac{1}{2v} \int_0^\infty K(\sigma) \sin \omega \sigma d\sigma \right) a + \frac{v\lambda a}{4} \sin 2\theta,$$

$$K_2(a, \theta) = \frac{1}{2v} \left( \int_0^\infty K(\sigma) \cos \omega \sigma d\sigma + \Delta \right) - \frac{P}{2av} \cos \theta + \frac{v\lambda}{4} \cos 2\theta, \quad (28)$$

$$K_{11} = \frac{\sigma^2}{2v^2}, \quad K_{22} = \frac{\sigma^2}{2v^2 a^2}.$$

Решение уравнения (27) ищем в виде

$$W(a, \theta) = Ca \exp \{ \mu_1(\theta) a + \mu_2(\theta) a^2 + \mu_3(\theta) a^3 + \dots \}.$$

Подставляя (29) в (27), получаем следующие уравнения для  $\mu_1, \mu_2, \dots$ :

$$\mu_1'' + \mu_1 = 0,$$

$$\mu_2'' + 4\mu_2 = -(\mu_1^2 + \mu_1'^2) - \frac{8v^2}{\sigma^2} \left( \alpha + \frac{1}{2v} \int_0^\infty K(\sigma) \sin \omega \sigma d\sigma \right) - \frac{2vP}{\sigma^2} (\mu_1 \sin \theta + \mu_1' \cos \theta),$$

$$\mu_3'' + 9\mu_3 = -2(2\mu_1\mu_2 + \mu_1'\mu_2') - \frac{2vP}{\sigma^2} (2\mu_2 \sin \theta + \mu_2' \cos \theta) + \frac{4v^2}{\sigma^2} \left\{ \left( \frac{1}{2v} \int_0^\infty K(\sigma) \cos \omega \sigma d\sigma + \frac{\Lambda}{2v} + \frac{v\lambda}{4} \cos 2\theta \right) \mu_1' - \left( \alpha + \frac{1}{2v} \int_0^\infty K(\sigma) \sin \omega \sigma d\sigma - \frac{v\lambda}{4} \sin 2\theta \right) \mu_1 \right\},$$

$$\dots \dots \dots \langle \dots \rangle = \frac{d}{d\theta} \dots \dots$$

Постоянные интегрирования выбираются из условия периодичности функций  $\mu_1(\theta), \mu_2(\theta), \mu_3(\theta), \dots$ .

1. Митропольский Ю. А. Проблемы асимптотической теории нестационарных колебаний.— М.: Наука, 1964.— 431 с.
2. Митропольский Ю. А., Коломиец В. Г. Применение асимптотических методов в стохастических системах.— В кн.: Приближенные методы исследования нелинейных систем. Киев: Ин-т математики АН УССР, 1976. с. 102—147.
3. Нейен Донг Ань. К вопросу о решении уравнения Фоккера—Планка—Колмогорова для неавтономных систем, подверженных периодическим и случайным воздействиям.— Укр. мат. журн., 1982, 34, № 4, с. 525—528.
4. Нейен Донг Ань. Случайные колебания механической системы с одной степенью свободы под воздействием периодической силы и «белого шума».— Там же, № 5, с. 633—636.
5. Попов Е. П. Прикладная теория процессов управления в нелинейных системах.— М.: Наука, 1973.— 584 с.
6. Ильюшин А. А., Победря Б. Е. Основы математической теории термо-вязко-упругости.— М.: Наука, 1970.— 280 с.
7. Филатов А. Н. Асимптотические методы в теории дифференциальных и интегро-дифференциальных уравнений.— Ташкент: Фан, 1974.— 214 с.
8. Шебеко С. А., Колтунов М. А., Моргунов Б. Н. Колебание вязко-упругого цилиндра с упругой оболочкой под действием случайных сил.— Механика полимеров, 1977, № 5, с. 88—92.
9. Диментберг М. Ф. Нелинейные стохастические задачи механических колебаний.— М.: Наука, 1980.— 368 с.

Ин-т математики АН УССР, Киев

Получено 20.01.85