

*Нгуен Донг Ань*

**Некоторые методы интегрирования  
уравнений Фоккера — Планка — Колмогорова  
в теории случайных колебаний**

В работе предложены два метода интегрирования уравнений Фоккера—Планка—Колмогорова (ФПК), имеющих важное значение в теории случайных колебаний (см. [1]).

1. Метод параметра управления. Сущность метода заключается в том, что введением некоторого параметра управления исследуемое уравнение ФПК заменяется другим уравнением в частных производных первого порядка. Параметр управления будет выбран так, чтобы последнее уравнение проинтегрировалось. Рассмотрим уравнение

$$\frac{d^n x}{dt^n} + f\left(\frac{d^{n-1}x}{dt^{n-1}}, \dots, \frac{dx}{dt}, x\right) = \xi(t), \quad (1)$$

где  $\xi(t)$  — «белый шум» с интенсивностью  $D$ . Соответствующее стационарное уравнение ФПК будет иметь вид

$$\frac{\partial W}{\partial x} \dot{x} + \frac{\partial W}{\partial \dot{x}} \ddot{x} + \dots + \frac{\partial W}{\partial x^{(n-2)}} x^{(n-1)} - \frac{\partial(Wf)}{\partial x} - \frac{D}{2} \cdot \frac{\partial^2 W}{\partial x \partial x} = 0. \quad (2)$$

Отсюда

$$e^P f = -\frac{D}{2} \frac{\partial P}{\partial x^{(n-1)}} e^P + \int_x^{(n-1)} \left( \frac{\partial P}{\partial x} \dot{x} + \dots + \frac{\partial P}{\partial x^{(n-2)}} x^{(n-1)} \right) e^P dx, \quad (3)$$

где

$$W = \exp\{P\}, \quad x^{(k)} = \frac{d^k x}{dt^k}. \quad (4)$$

Введем параметр управления, связанный с  $P$  уравнением

$$\int_x^{(n-1)} \left( \frac{\partial P}{\partial x} \dot{x} + \dots + \frac{\partial P}{\partial x^{(n-2)}} x^{(n-1)} \right) e^P dx = e^P \Lambda(x, \dots, x^{(n-1)}) \quad (5)$$

или

$$\frac{\partial P}{\partial x} \dot{x} + \dots + \frac{\partial P}{\partial x^{(n-2)}} x^{(n-1)} - \frac{\partial P}{\partial x^{(n-1)}} \Lambda = \frac{\partial \Lambda}{\partial x}. \quad (6)$$

Подставляя уравнения (5) в (3), получаем

$$f = -\frac{D}{2} \frac{\partial P}{\partial x^{(n-1)}} + \Lambda(x, \dots, x^{(n-1)}). \quad (7)$$

Параметр  $\Lambda$  должен быть выбран так, чтобы уравнение (6) проинтегрировалось. Пусть  $n=3$  и

$$\Lambda(x, \dot{x}, \ddot{x}) = a(x) \dot{x}. \quad (8)$$

Тогда уравнение (6) будет иметь вид

$$\frac{\partial P}{\partial x} \dot{x} + \frac{\partial P}{\partial \dot{x}} \ddot{x} - \frac{\partial P}{\partial \ddot{x}} a(x) \dot{x} = 0, \quad (9)$$

уравнения его характеристик —

$$\frac{dx}{\dot{x}} = \frac{d\dot{x}}{\ddot{x}} = -\frac{d\ddot{x}}{a(x)\dot{x}}. \quad (10)$$

Они допускают два независимых интеграла:

$$\begin{aligned} \ddot{x} + \int^x a(x) dx &= \text{const}, \\ \frac{\dot{x}^2}{2} - \left( \ddot{x} + \int^x a(x) dx \right) x + x \int^x a(x) dx - \int^x xa(x) dx &= \text{const}. \end{aligned} \quad (11)$$

Тогда общее решение уравнения (9) запишется в виде

$$P = -\frac{\alpha}{D} \dot{x}^2 - \frac{\beta}{D} \ddot{x}^2 + \left( \frac{2\alpha}{D} x - \frac{2\beta}{D} \int^x a(x) dx \right) \ddot{x} + \frac{2\alpha}{D} \int^x xa(x) dx -$$

$$-\frac{\beta}{D} \left( \int^x a(x) dx \right)^2 - \frac{1}{D} \varphi \left( \ddot{x} + \int^x a(x) dx \right) - \\ - \frac{1}{D} \psi \left( \frac{\dot{x}^2}{2} - \left( \ddot{x} + \int^x a(x) dx \right) x + x \int^x a(x) dx - \int^x xa(x) dx \right).$$

Отсюда и из (7) получим

$$f = \beta \dot{x} - \alpha x + \beta \int^x a(x) dx + a(x) \dot{x} + \frac{1}{2} \frac{d\varphi}{d\dot{x}} + \frac{1}{2} \frac{\partial \psi}{\partial \dot{x}}. \quad (12)$$

Итак, получим следующую теорему.

**Теорема 1.** *Рассмотрим стохастическое дифференциальное уравнение*

$$\ddot{x} + \beta \dot{x} + a(x) \dot{x} - \alpha x + \beta \int^x a(x) dx + \frac{1}{2} \frac{\partial \varphi}{\partial \dot{x}} \left( \ddot{x} + \int^x a(x) dx \right) + \\ + \frac{1}{2} \frac{\partial \psi}{\partial \dot{x}} \left( \frac{\dot{x}^2}{2} - \left( \ddot{x} + \int^x a(x) dx \right) x + x \int^x a(x) dx - \int^x xa(x) dx \right) = \xi(t), \quad (13)$$

где  $\xi(t)$  — «белый шум» с интенсивностью  $D$ . Тогда стационарное решение соответствующего уравнения ФПК будет равно

$$W(x, \dot{x}, \ddot{x}) = h \exp \left\{ -\frac{\alpha}{D} \dot{x}^2 - \frac{\beta}{D} \dot{x}^2 + \left( \frac{2\alpha}{D} x - \frac{2\beta}{D} \int^x a(x) dx \right) \dot{x} + \right. \\ \left. + \frac{2\alpha}{D} \int^x xa(x) dx - \frac{\beta}{D} \left( \int^x a(x) dx \right)^2 - \frac{1}{D} \varphi \left( \ddot{x} + \int^x a(x) dx \right) - \right. \\ \left. - \frac{1}{D} \psi \left( \frac{\dot{x}^2}{2} - \left( \ddot{x} + \int^x a(x) dx \right) x + x \int^x a(x) dx - \int^x xa(x) dx \right) \right\}. \quad (14)$$

В частности при  $a(x) = -\varepsilon + \varepsilon\gamma x^2$ ,  $\varphi = \psi = 0$  уравнение (13) будет иметь вид уравнения Ван-дер-Поля — Дуффинга:

$$\ddot{x} + \beta \dot{x} - \varepsilon(1 - \gamma x^2) x - \left[ (\alpha + \varepsilon\beta) x + \frac{\varepsilon\beta\gamma}{3} x^3 \right] = \xi(t), \quad (15)$$

а соответствующее решение (14) —

$$W(x, \dot{x}, \ddot{x}) = h \exp \left\{ -\frac{\beta}{D} \dot{x}^2 - \frac{\alpha}{D} \dot{x}^2 + \frac{2}{D} \left[ (\alpha + \varepsilon\beta) x - \frac{\varepsilon\beta\gamma}{3} x^3 \right] \dot{x} - \right. \\ \left. - \frac{\beta\varepsilon^2}{D} \dot{x}^2 + \frac{\alpha\gamma}{D} \left( \frac{\alpha}{2} + \frac{2\varepsilon\beta}{3D} \right) x^4 - \frac{\varepsilon^2\beta\gamma^2}{9D} x^6 \right\}. \quad (16)$$

Детерминированное колебание в уравнении (15) изучено в работе [2].

2. Метод разложения в ряд Маклорена по обобщенной циклической координате. Рассмотрим уравнение

$$x + f(x, \dot{x}, \ddot{x}) = \xi(t), \quad (17)$$

где  $\xi(t)$  — «белый шум» с интенсивностью  $D$ . Предположим, что для си-

стемы (17) обобщенной циклической координатой является  $x^{(n-1)}$ , причем разложение в ряд Маклорена по  $x^{(n-1)}$  функции  $f$  имеет вид

$$f(x, \dot{x}, \dots, x^{(n-1)}) = \alpha x^{(n-1)} + B(x, \dot{x}, \dots, x^{(n-2)}), \quad (18)$$

где  $\alpha > 0$ , функция  $B$  пока еще не известна. Стационарное уравнение ФПК, соответствующее уравнению (17), с учетом (18) примет вид

$$\sum_{i=1}^{n-1} \frac{\partial W}{\partial x_i} x_{i+1} - \frac{\partial}{\partial x_n} [W(\alpha x_n + B)] - \frac{D}{2} \frac{\partial^2 W}{\partial x_n^2} = 0,$$

$$x_1 = x, \dots, x_n = \frac{d^{n-1} x}{dt^{n-1}} = x^{(n-1)}. \quad (19)$$

По методу разложения в ряд Маклорена циклическое решение уравнения (19) будем искать в виде

$$W = \exp \{ \varphi_0(x_1, \dots, x_{n-1}) + \varphi_1(x_1, \dots, x_{n-1}) x_n + \varphi_2(x_1, \dots, x_{n-1}) x_n^2 \}. \quad (20)$$

Подставляя (20) в уравнение (19), получаем систему для  $\varphi_0, \varphi_1, \varphi_2$ :

$$\frac{\partial \varphi_2}{\partial x_{n-1}} = 0, \quad \frac{\partial \varphi_1}{\partial x_{n-1}} + \sum_{i=1}^{n-2} \frac{\partial \varphi_2}{\partial x_i} x_{i+1} - 2\alpha \varphi_2 - 2D\varphi_2^2 = 0,$$

$$\frac{\partial \varphi_0}{\partial x_{n-1}} + \sum_{i=1}^{n-2} \frac{\partial \varphi_1}{\partial x_i} x_{i+1} - \alpha \varphi_1 - 2\varphi_2 B - 2D\varphi_1 \varphi_2 = 0, \quad (21)$$

$$\sum_{i=1}^{n-2} \frac{\partial \varphi_0}{\partial x_i} x_{i+1} - \varphi_1 B - \alpha - D\varphi_2 - \frac{D}{2} \varphi_1^2 = 0,$$

условие совместности которой позволит определить конкретный вид функции  $B$ . Пусть  $n=3$ , тогда система (21) примет вид

$$\frac{\partial \varphi_2}{\partial \dot{x}} = 0, \quad \frac{\partial \varphi_0}{\partial x} \dot{x} - \varphi_1 B - \alpha - D\varphi_2 \frac{D}{2} \varphi_1^2 = 0, \quad (22)$$

$$\frac{\partial \varphi_1}{\partial x} \dot{x} + \frac{\partial \varphi_0}{\partial \dot{x}} - \alpha \varphi_1 - 2\varphi_2 B - 2D\varphi_1 \varphi_2 = 0, \quad \frac{d\varphi_2}{dx} \dot{x} + \frac{\partial \varphi_1}{\partial \dot{x}} - 2\alpha \varphi_2 - 2D\varphi_2^2 = 0.$$

Интегрируя эту систему, получаем

$$\varphi_2 = -\frac{\alpha}{D}, \quad \varphi_1(x, \dot{x}) = \frac{2\alpha}{D} g_0(x), \quad \varphi_0(x, \dot{x}) = -\frac{\alpha\sigma}{2D} \dot{x}^2 + \left( \frac{2\alpha\sigma}{D} \int^x g_0(x) dx - \right.$$

$$\left. - \frac{2\alpha\mu}{D} \right) \dot{x}^2 - 2\frac{\alpha}{D} \Phi \left( \frac{\dot{x}^2}{2} - \int^x g_0(x) dx \right) - \frac{\alpha}{D} g_0^2(x) -$$

$$- \frac{2\alpha\sigma}{D} \left( \int^x g_0(x) dx \right)^2 + \frac{4\alpha\mu}{D} \int^x g_0(x) dx, \quad (23)$$

$$\sigma, \mu = \text{const}, \quad \sigma, \mu > 0,$$

$$B = \sigma \dot{x}^3 - \left( \frac{dg_0}{dx} + 2\sigma \int^x g_0(x) dx - 2\mu \right) \dot{x} - \alpha g_0(x) + \frac{\partial \Phi(s)}{\partial s} \dot{x}.$$

Отсюда

$$\begin{aligned} W(x, \dot{x}, \ddot{x}) = h \exp \left\{ -\frac{\alpha\sigma}{2D} \dot{x}^4 + \left( \frac{2\alpha\sigma}{D} \int^x g_0(x) dx - \frac{2\alpha\mu}{D} \right) \dot{x}^2 - \right. \\ \left. - 2 \frac{\alpha}{D} \Phi \left( \frac{\dot{x}^2}{2} - \int^x g_0(x) dx \right) - \frac{\alpha}{D} g_0^2(x) - \frac{2\alpha\sigma}{D} \left( \int^x g_0(x) dx \right)^2 + \right. \\ \left. + \frac{4\alpha\mu}{D} \int^x g_0(x) dx + \frac{2\alpha}{D} g_0(x) \dot{x} - \frac{\alpha}{D} \dot{x}^2 \right\}. \end{aligned} \quad (24)$$

Теорема 2. Рассмотрим стохастическое дифференциальное уравнение

$$\ddot{x} + \alpha \dot{x} + \sigma \dot{x}^3 - \left( \frac{dg_0}{dx} + 2\sigma \int^x g_0(x) dx - 2\mu \right) \dot{x} - \alpha g_0(x) + \frac{\partial \Phi(s)}{\partial s} \dot{x} = \xi(t), \quad (25)$$

где  $s = \frac{\dot{x}^2}{2} - \int^x g_0(x) dx$ ,  $\xi(t)$  — «белый шум» с интенсивностью  $D$ ,  $\Phi(s)$  — произвольная дифференцируемая функция. Тогда стационарное решение соответствующего уравнения ФПК будет иметь вид (24).

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Митропольский Ю. А. Методы усреднения в нелинейной механике. — Киев: Наук. думка, 1971. — 440 с.
2. Нгуен Ван Дао. Нелинейные колебания в системах третьего порядка. — В кн.: III-я международная конференция по нелинейным колебаниям. Прага, 1978.

ИЦНИ СРВ  
Институт механики

Поступила в редакцию  
28.IV 1980 г.