

## АНОМАЛЬНАЯ ДИФФУЗИЯ, КОНТРОЛИРУЕМАЯ ИНТЕНСИВНОСТЬЮ МУЛЬТИПЛИКАТИВНОГО БЕЛОГО ШУМА

Витренко А.Н.

Как известно, свободная частица, подверженная воздействию флюктуирующей среды, может демонстрировать диффузионное поведение. При этом среднее значение координаты частицы остается постоянным, а ее дисперсия  $\sigma_x^2(t)$  линейно возрастает со временем. Особый интерес представляет случай аномальной диффузии, когда  $\sigma_x^2(t) \propto t^\nu$  ( $\nu \neq 1$ ). В зависимости от показателя  $\nu$  выделяют два режима — супердиффузию ( $\nu > 1$ ) и субдиффузию ( $\nu < 1$ ).

Аномальная диффузия может описываться различными типами уравнения Ланжевена. Цель данной работы — показать, что стохастическая система с белыми шумами и зависимым от времени параметром затухания может проявлять аномальную диффузию, причем ее режим будет определяться интенсивностью мультипликативного шума.

Уравнение движения имеет вид

$$\lambda(t) \dot{x}(t) = x(t) \xi_1(t) + \xi_2(t), \quad (x(0) = x_0) \quad (1)$$

где  $\lambda(t)$  — некоторая детерминированная функция (параметр затухания),  $\xi_1(t)$  и  $\xi_2(t)$  — белые гауссовские мультипликативный и аддитивный шумы с нулевыми средними и корреляционными функциями

$$\begin{aligned} \langle \xi_1(t) \xi_1(t') \rangle &= 2\Delta_1 \delta(t - t'), & \langle \xi_2(t) \xi_2(t') \rangle &= 2\Delta_2 \delta(t - t'), \\ \langle \xi_1(t) \xi_2(t') \rangle &= 2r\sqrt{\Delta_1 \Delta_2} \delta(t - t'). \end{aligned} \quad (2)$$

Здесь  $\Delta_1$  и  $\Delta_2$  — интенсивности шумов,  $r$  — параметр корреляции ( $|r| \leq 1$ ),  $\delta(x)$  — дельта-функция Дирака. Угловые скобочки означают усреднение по реализациям.

Решая уравнение (1) с учетом (2), получено выражение для дисперсии координаты  $x(t)$ :

$$\begin{aligned} \sigma_x^2(t) &= \left( x_0 + r\sqrt{\Delta_2/\Delta_1} \right)^2 \left\{ \exp[2\Delta_1 \sigma^2(t)] - \exp[\Delta_1 \sigma^2(t)] \right\} + \\ &+ \Delta_2/2\Delta_1 (1 - r^2) \left\{ \exp[2\Delta_1 \sigma^2(t)] - 1 \right\}, \end{aligned} \quad (3)$$

где

$$\sigma^2(t) = 2 \int_0^t d\tau / \lambda^2(\tau) \quad (4)$$

Если при  $t \rightarrow \infty$  интеграл (4) сходится, то дисперсия (3) имеет конечное значение, стационарная плотность вероятности существует. Если расходится — стационарной плотности вероятности нет. Выберем параметр затухания в виде  $\lambda(t) = \sqrt{t+1}$ . Тогда, согласно (3), (4), закон диффузии при больших  $t$  будет иметь вид  $\sigma_x^2(t) \propto t^{4\Delta_1}$ .

Таким образом, система (1), (2) при определенной зависимости параметра затухания от времени может демонстрировать аномальную диффузию, причем ее режим будет определяться интенсивностью мультипликативного шума: при  $\Delta_1 > 1/4$  — супердиффузия, при  $\Delta_1 < 1/4$  — субдиффузия.

## ПРИМЕНЕНИЕ ВЕКТОРОВ ДЛЯ РЕШЕНИЯ ЗАДАЧ ЭЛЕКТРОДИНАМИКИ В КУРСЕ ОБЩЕЙ ФИЗИКИ

Брацыхин В.М., Брацыхина Л.И.

При решении задач в разделе электродинамики общего курса физики векторное представление физических величин используется сравнительно редко. Однако лаконичное и абсолютно полное по информации векторное представление физических величин дает возможность решения достаточно сложных задач наглядно и красиво. Приведем решение одной такой задачи

*Задача. Проволочный кубик равномерно вращается с угловой скоростью  $\omega$  вокруг пространственной диагонали. Длина ребра кубика  $a$ , электрическое сопротивление каждого ребра  $R$ . Определить минимальную и максимальную возможные тепловые мощности, возникающие к кубику в однородном магнитном поле с индукцией  $B$ .*

Направим индукцию магнитного поля под произвольным углом  $\varphi$  к оси вращения кубика. Наиболее просто можно задать изменение взаимной ориентации кубика и магнитного поля в системе отсчета, имеющей