**Вопрос** Показать, что при  $t\gg 1/\Gamma$   $\overline{(x-x_0)^4}\sim t^2.$ 

Пусть на систему с вязким трением действует сила F(t), тогда она подчиняется уравнению Ланжевена

$$\dot{p} + \Gamma p = F(t).$$

При начальном условии  $p(0) = p_0$  решение для p будет

$$p(t) = p_0 e^{-\Gamma t} + \int_0^t F(t') e^{-\Gamma(t-t')} dt'.$$
 (1)

Для задачи на определение x(t) имеем

$$\begin{cases} \dot{x} = p/m, \\ x(0) = x_0. \end{cases} \Rightarrow x(t) = x_0 + \frac{1}{m} \int_0^t p(t') \, \mathrm{d}t' \\ x(t) = x_0 + \frac{p_0}{\Gamma m} \left( 1 - e^{-\Gamma t} \right) + \frac{1}{m} \int_0^t \mathrm{d}t' \int_0^{t'} \mathrm{d}t'' F(t'') e^{-\Gamma(t'-t'')} \\ = x_0 + \frac{p_0}{\Gamma m} \left( 1 - e^{-\Gamma t} \right) + \frac{1}{m} \int_0^t \mathrm{d}t'' \int_{t''}^t \mathrm{d}t' F(t'') e^{\Gamma(t''-t')} \\ = x_0 + \frac{p_0}{\Gamma m} \left( 1 - e^{-\Gamma t} \right) + \frac{1}{m} \int_0^t \mathrm{d}\tau F(\tau) e^{\Gamma \tau} \frac{e^{-\Gamma \tau} - e^{-\Gamma t}}{\Gamma} \\ = x_0 + \frac{p_0}{\Gamma m} \left( 1 - e^{-\Gamma t} \right) + \frac{1}{\Gamma m} \int_0^t \mathrm{d}\tau F(\tau) \left( 1 - e^{-\Gamma(t-\tau)} \right) \\ = \tilde{x} + \int_0^t F(\tau) g(\tau) \, \mathrm{d}\tau - \text{введем сокращенные обозначения.} \end{cases}$$

Пусть F(t) удовлетворяет

$$\overline{F}(t) = 0, \quad \overline{F}(t_1) F(t_2) = C_2 \, \delta(t_1 - t_2), \quad \overline{F}(t_1) F(t_2) F(t_3) = C_3 \, \delta(t_1 - t_2) \, \delta(t_1 - t_3),$$

$$\overline{F}(t_1) F(t_2) F(t_3) F(t_4) = C_4 \, \delta(t_1 - t_2) \, \delta(t_1 - t_3) \, \delta(t_1 - t_4) + C_2^2 \Big( \delta(t_1 - t_2) \delta(t_3 - t_4) + \delta(t_1 - t_3) \delta(t_2 - t_4) + \delta(t_1 - t_4) \delta(t_2 - t_3) \Big),$$

где  $C_i=\mathrm{const.}$  Тогда  $\tilde{x}=\bar{x}.$  Поскольку  $\bar{x}$  по отношению к усреднению – просто число,

$$\overline{(x-x_0)^4} = \overline{(x-\bar{x}+(\bar{x}-x_0))^4} = \overline{\Delta x^4} + 4\overline{\Delta x^3} (\bar{x}-x_0) + 6\overline{\Delta x^2} (\bar{x}-x_0)^2 + (\bar{x}-x_0)^4, (3)$$

где 
$$\Delta x = x - \bar{x} = \int_{0}^{t} F(\tau)g(\tau) d\tau.$$

Для определения констант  $C_i$  рассмотрим центральные моменты p в предположении, что при  $t \to \infty$  выполняется распределение Максвелла. Согласно распределению Максвелла,

$$\overline{\Delta p^2} = m\theta$$
,  $\overline{\Delta p^3} = 0$ ,  $\overline{\Delta p^4} = 3\overline{\Delta p^2} = 3m^2\theta^2$ .

Согласно уравнению (1),  $\Delta p = \int_{0}^{t} F(\tau)e^{-\Gamma(t-\tau)} d\tau$ ,

$$\overline{\Delta p^2} = \int_0^t d\tau_1 \int_0^t d\tau_2 F(\tau_1) F(\tau_2) e^{-\Gamma(2t-\tau_1-\tau_2)} = \int_0^t d\tau_1 \int_0^t d\tau_2 \overline{F(\tau_1) F(\tau_2)} e^{-\Gamma(2t-\tau_1-\tau_2)}$$

$$= C_2 \int_0^t e^{-2\Gamma(t-\tau)} d\tau = C_2 \frac{1-e^{-2\Gamma t}}{2\Gamma} \xrightarrow[t \to \infty]{} C_2/(2\Gamma) \quad \Rightarrow \quad \underline{C_2 = 2\Gamma m\theta},$$

$$\overline{\Delta p^3} = \int_0^t d\tau_1 \int_0^t d\tau_2 \int_0^t d\tau_3 \overline{F(\tau_1) F(\tau_2) F(\tau_3)} e^{-\Gamma(3t-\tau_1-\tau_2-\tau_3)} = C_3 \frac{1-e^{-3\Gamma t}}{3\Gamma} \rightarrow$$

$$\xrightarrow[t \to \infty]{} C_3/(3\Gamma) \quad \Rightarrow \quad \underline{C_3 = 0},$$

$$\overline{\Delta p^4} = \int_0^t d\tau_1 \int_0^t d\tau_2 \int_0^t d\tau_3 \int_0^t d\tau_4 \overline{F(\tau_1) F(\tau_2) F(\tau_3) F(\tau_4)} e^{-\Gamma(4t-\tau_1-\tau_2-\tau_3-\tau_4)}$$

$$= C_2^2 \cdot 3 \left(\frac{1-e^{-2\Gamma t}}{2\Gamma}\right)^2 + C_4 \frac{1-e^{-4\Gamma t}}{4\Gamma} \xrightarrow[t \to \infty]{} 3m^2\theta^2 + C_4/(4\Gamma) \quad \Rightarrow \quad \underline{C_4 = 0}.$$

Располагая значениями  $C_2=2 \varGamma m \theta,\ C_3=0,\ C_4=0,\$ посчитаем центральные моменты x. Согласно уравнению (2),  $\Delta x=\int\limits_0^t F(\tau)g(\tau)\,\mathrm{d}\tau,$ 

$$\overline{\Delta x^2} = C_2 \int_0^t g(\tau)^2 d\tau = \frac{C_2}{\Gamma^2 m^2} \int_0^t \left(1 - e^{-\Gamma(t - \tau)}\right)^2 d\tau = \frac{C_2}{\Gamma^2 m^2} \int_0^t \left(1 - e^{-\Gamma \tau}\right)^2 d\tau = \frac{C_2}{\Gamma^2 m^2} \int_0^t \left(1 - 2e^{-\Gamma \tau} + e^{-2\Gamma \tau}\right) d\tau = \frac{C_2}{\Gamma^2 m^2} \left(t - 2\frac{1 - e^{-\Gamma t}}{\Gamma} + \frac{1 - e^{-2\Gamma t}}{2\Gamma}\right) \to \frac{2\theta t}{t \gg 1/\Gamma} \xrightarrow{t \gg 1/\Gamma} \frac{2\theta t}{\Gamma m},$$

$$\overline{\Delta x^3} = C_3 \int_0^t g(\tau)^3 d\tau = 0,$$

$$\overline{\Delta x^4} = 3C_2^2 \left( \int_0^t g(\tau)^2 d\tau \right)^2 + C_4 \int_0^t g(\tau)^4 d\tau \xrightarrow[t \gg 1/\Gamma]{} \frac{12 \theta^2 t^2}{\Gamma^2 m^2}.$$

Также, согласно уравнению (2),

$$\bar{x} - x_0 = \frac{p_0}{\Gamma m} \left( 1 - e^{-\Gamma t} \right) \xrightarrow[t \gg 1/\Gamma]{} \frac{p_0}{\Gamma m}.$$

Вспоминая уравнение (3), запишем

$$\overline{(x-x_0)^4} = \frac{12\,\theta^2 t^2}{\Gamma^2 m^2} + 6\,\frac{2\,\theta t}{\Gamma m}\,\frac{p_0^2}{\Gamma^2 m^2} + \frac{p_0^4}{\Gamma^4 m^4}.$$

При  $p_0 = 0$ 

$$\overline{(x-x_0)^4} \sim t^2.$$

Также, если ввести медленно меняющуюся внешнюю силу, то при  $t\gg 1/\varGamma$ 

$$\bar{x} - x_0 = u_0 t = -\frac{1}{\Gamma m} \frac{\partial U_{\text{внеш}}}{\partial x} \cdot t,$$

$$\overline{x - x_0} = \frac{12 \theta^2 t^2}{\Gamma^2 m^2} + 6 \frac{2 \theta t}{\Gamma m} \frac{u_0^2 t^2}{\Gamma^2 m^2} + \frac{u_0^4 t^4}{\Gamma^4 m^4}.$$

Нас интересуют малые времена t, при не слишком большой внешней силе слагаемыми со степенями t больше 2 можно пренебречь. Тогда, снова,

$$\overline{(x-x_0)^4} \sim t^2.$$

## Задача

Из уравнения Ланжевена получить a(t).

Найти  $\bar{a}(t)$  и рассмотреть случаи  $t \ll 1/\Gamma$ ,  $t \gg 1/\Gamma$ .

Найти  $\overline{\Delta a \Delta x}(t)$  и рассмотреть случаи  $t \ll 1/\Gamma$ ,  $t \gg 1/\Gamma$ .

## Решение

Уравнение Ланжевена с начальными условиями:

$$\begin{cases} \dot{p} + \Gamma p = F(t) \\ p(0) = p_0 \end{cases} \Rightarrow$$

$$p(t) = p_0 e^{-\Gamma t} + \int_0^t F(t') e^{-\Gamma(t-t')} dt',$$

$$a = \dot{p}/m, \qquad p_0/m = v_0 \quad \Rightarrow$$

$$a(t) = -v_0 \Gamma e^{-\Gamma t} + F(t)/m - \Gamma/m \int_0^t F(t') e^{-\Gamma(t-t')} dt'.$$

Поскольку мы полагаем  $\overline{F}(t) = 0$ ,

$$\bar{a}(t) = -v_0 \Gamma e^{-\Gamma t} = \begin{cases} -v_0 \Gamma, & t \ll 1/\Gamma, \\ 0, & t \gg 1/\Gamma. \end{cases}$$

Как уже известно и как только что получено,

$$\Delta x = \frac{1}{\Gamma m} \int_{0}^{t} F(\tau) \left( 1 - e^{-\Gamma(t-\tau)} \right) d\tau,$$

$$\Delta a = F(t)/m - \Gamma/m \int_{0}^{\tau} F(\tau)e^{-\Gamma(t-\tau)} d\tau.$$

$$\overline{\Delta a \, \Delta x} = \frac{1}{\Gamma m^2} \int_0^t \overline{F(\tau)F(t)} \left(1 - e^{-\Gamma(t-\tau)}\right) d\tau - \frac{1}{m^2} \int_0^t d\tau_1 \int_0^t d\tau_2 \overline{F(\tau_1)F(\tau_2)} \left(1 - e^{-\Gamma(t-\tau_1)}\right) e^{-\Gamma(t-\tau_2)}$$

$$= -\frac{C_2}{m^2} \int_0^t \left(e^{-\Gamma(t-\tau)} - e^{-2\Gamma(t-\tau)}\right) d\tau = -\frac{C_2}{m^2} \int_0^t \left(e^{-\Gamma\tau} - e^{-2\Gamma\tau}\right) d\tau$$

$$= -2\frac{\Gamma\theta}{m} \left(\frac{1 - e^{-\Gamma t}}{\Gamma} - \frac{1 - e^{-2\Gamma t}}{2\Gamma}\right) = -\frac{\theta}{m} \left(1 - 2e^{-\Gamma t} + e^{-2\Gamma t}\right)$$

При  $t \ll 1/\Gamma$ 

$$\overline{\Delta a \, \Delta x} = -\frac{\theta}{m} \Big( 1 - 2 \, \Big( 1 - \Gamma t + \Gamma^2 t^2 / 2 + \ldots \Big) + \Big( 1 - 2\Gamma t + 4\Gamma^2 t^2 / 2 + \ldots \Big) \Big) 
= -\frac{\theta}{m} \, \Big( 1 - 2 + 1 + 2\Gamma t - 2\Gamma t - \Gamma^2 t^2 + 2\Gamma^2 t^2 + \ldots \Big) \approx -\frac{\theta}{m} \, \Gamma^2 t^2$$

При  $t \gg 1/\Gamma$ 

$$\overline{\Delta a \, \Delta x} = -\theta/m.$$

Итак,

$$\overline{\Delta a \, \Delta x} = -\frac{\theta}{m} \left( 1 - 2e^{-\Gamma t} + e^{-2\Gamma t} \right) = \begin{cases} -\theta \Gamma^2 t^2 / m, & t \ll 1/\Gamma, \\ -\theta / m, & t \gg 1/\Gamma. \end{cases}$$