

Vybrané kapitoly zo štatistickej fyziky

Príklady z cvičenia

cviko bolo 27.4.2021

Langevin, Fokker, Planck, Brown

Akékolvek otázky smelo smerujte na juraj(a)tekel(b)gmail(c)com

- Langevinova rovnica

$$m \frac{d\vec{v}}{dt} = \vec{F} - \alpha \vec{v} + \vec{f}$$

\vec{F} je vonkajšia sila (deterministická), \vec{f} je náhodná sila

- biely šum

$$\langle f_i(t) \rangle = 0, \quad \langle f_i(t_1) f_j(t_2) \rangle \sim \delta_{ij} \delta(t_2 - t_1)$$

a všetky vyššie triviálnou kombináciou týchto dvoch

- Fokker-Planckova rovnica

$$\frac{\partial P}{\partial t} = -v \frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial}{\partial v} \left[\left(\frac{\gamma}{m} v - \frac{1}{m} F(x) \right) P \right] + \frac{g}{m^2} \frac{\partial^2 P}{\partial v^2}$$

kde $P(x, v, t)$ je hustota pravdepodobnosti vo fázovom priestore

Príklad 1 (■ Voľná aristotelovská častica). Nájdite strednú polohu a disperziu polohy voľnej častice v extrémne odporovom prostredí (tj. v prípade, kedy môžeme zobrať $m \rightarrow 0$).

Príklad 2 (■ Voľná častica). Nájdite strednú rýchlosť a koreláciu medzi zložkami rýchlosti častice popísanej úplnou rovnicou. Nájdite strednú hodnotu kinetickej energie častice.

Nájdite tiež strednú polohu a disperziu polohy takejto častice.

Príklad 3 (Einsteinov vzťah). Z výsledku predchádzajúcej úlohy pre strednú kinetickú energiu častice odvodte Einsteinov vzťah medzi koeficientom difúzie, koeficientom odporu a teplotou.

Príklad 4 (■ Komplikovanejší súbor častíc). V predchádzajúcich príkladoch sme uvažovali súbor častíc, ktoré všetky začínali v ostro definovanom bode s ostro definovanou rýchlosťou. Ako sa zmení výsledok prvých dvoch príkladov, keď začneme so súborom častíc, v ktorom bude rýchlosť rozdelená gaussovsky?

Príklad 5 (Aristotelovská častica na pružine). Majme časticu v extrémne odporovom prostredí, ktorá sa nachádza na pružine, tj. pod vplyvom vonkajšej sily $\vec{F} = -k\vec{x}$. Nech častica štartuje z fixovanej polohy mimo rovnováhy.

Pre časticu nájdite strednú polohu a disperziu polohy. Nájdite tiež koreláciu polôh a rýchlostí.

Príklad 6 (Častica na pružine). Podobne ako v predchádzajúcom príklade, ale pre časticu popísanú úplnou rovnicou.

Príklad 7 (Odvodenie F-P rovnice z L rovnice). Z Langevinovej rovnice pre $\rho(x, v, t)$ odvodte Fokker-Planckovu rovnicu pre $\langle \rho(x, v, t) \rangle_{\xi} = P(x, v, t)$.

Návod. Časť 7.3.2 v Reichlovej a cesta od (7.20) po (7.33). Citujem "the derivation of $P(x, v, t)$ is straightforward and very instructive" :-).

Príklad 8 (Exercise 7.1). Electrons in an electrical circuit at temperature T undergo Brownian motion (thermal agitation) which is a fundamental source of noise in such circuits. Consider the simple circuit shown in the figure, which consists of a capacitor C in parallel with a resistor R . Electrons in the resistor provide a fluctuating current $i(t)$, whose average is zero $\langle i(t) \rangle = 0$ but whose fluctuations about the average are delta-correlated $\langle i(t + \tau) i(t) \rangle_i = g \delta(\tau)$, where g is the noise strength. By the equipartition theorem, the average electrical energy in the capacitor is $1/2C \langle V^2 \rangle_T = 1/2k_B T$.

- a. Compute the noise strength g .
- b. Compute the voltage correlation function $\langle\langle V(t_2)V(t_1)\rangle\rangle_i$.

Príklad 9 (Exercise 7.3). Solve the Fokker–Planck equation for the probability distribution $P(x, t)$ of a Brownian particle of mass m in a fluid with strong friction γ in a harmonic potential $V(x) = 1/2kx^2$, where k is the harmonic force constant. Assume that $P(x, 0) = \delta(x - x_0)$.

Príklad 10 (Rozdelenie pravdepodobnosti pre biely šum). Rozmyslite si, že keďže $\vec{f}(t)$ je náhodná funkcia, rozdelenie pravdepodobnosti je v tomto prípade funkcionál $P[\vec{f}(t)]$. Tiež si rozmyslite, že ak $x_f(t)$ je riešenie Langevinovej rovnice

pre silu $\vec{f}(t)$, potom stredná hodnota veličiny $g[x]$ je funkcionálny integrál

$$\langle g \rangle = \int D\vec{f} g(x_f) P[\vec{f}] .$$

Ukážte, že pre biely šum

$$P[\vec{f}(t)] = N e^{-\int_{-\infty}^{\infty} \frac{\vec{f}(t) \cdot \vec{f}(t)}{2\sigma^2}} ,$$

kde σ^2 súvisí s konštantou úmernosti (ako?) v $\langle f_i f_j \rangle$ a N je normovacia konštanta. Ide teda o zovšeobecnenie Gaussovského rozdelenia.

Návod. Generujúci funkcionál

$$Z[\vec{J}] = \int Df P[f] e^{\int_{-\infty}^{\infty} \vec{J} \cdot \vec{f}} .$$