Узагальнене оптимальне керування

Гуляницький А. Л.*

5 листопада 2019 р.

Зміст

2.4 Рівняння супердифузії

Розглянемо випадкове блукання з неперервним часом із $\psi(t) = \frac{1}{\tau} \cdot e^{-t/\tau}$ (тобто час очікування стрибка ψ має показниковий розподіл з параметром τ), а також

$$\lambda(x) \sim \frac{\sigma^{\mu}}{|x|^{1+\mu}},\tag{2.4.1}$$

при $|x| \to \infty$, де μ — якась стала, $1 < \mu < 2$. Спробуємо знайти дисперсію очікуваної довжини стрибка. Як відомо з курсу теорії ймовірностей,

$$\mathsf{D}\lambda = \int_{-\infty}^{\infty} x^2 \lambda(x) \, \mathrm{d}x. \tag{2.4.2}$$

Але $x^2\lambda(x)\sim \sigma^\mu|x|^{1-\mu}$. При $1<\mu<2$ маємо $-1<1-\mu<0$, тобто інтеграл для дисперсії розбіжний (за порівняльною ознакою збіжності, порівнюємо з 1/x). Таким чином, сама дисперсія довжини стрибка — нескінченна.

Можна показати, що

$$\mathcal{L}\left[\psi\right](\eta) \sim 1 - \tau \eta + o(\eta), \quad \eta \to 0, \tag{2.4.3}$$

а також

$$\mathscr{F}[\lambda](\omega) = 1 - \sigma^{\mu}|\omega|^{\mu} + o(|\omega|^{\mu}), \quad \omega \to 0.$$
 (2.4.4)

Як можна було здогадатися, ці рівності нам знадобляться для застосування формули Монтрола-Вайса:

$$\mathcal{F}-\mathcal{L}\left[u\right]\left(\omega,\eta\right) = \frac{\mathcal{F}\left[u_{0}\right]}{\eta} \cdot \frac{1-\mathcal{L}\left[\psi\right]\left(\eta\right)}{1-\mathcal{L}\left[\psi\right]\left(\eta\right) \cdot \mathcal{F}\left[\lambda\right]\left(\omega\right)} \approx$$

$$\approx \frac{\mathcal{F}\left[u_{0}\right]}{\eta} \cdot \frac{\tau\eta}{1-\left(1-\tau\eta\right) \cdot \left(1-\sigma^{\mu}|\omega|^{\mu}\right)} \sim$$

$$\sim \frac{\mathcal{F}\left[u_{0}\right]}{\eta} \cdot \frac{\tau\eta}{\tau\eta+\sigma^{\mu}|\omega|^{\mu}} =$$

$$= \frac{\mathcal{F}\left[u_{0}\right]}{\eta+k_{u}|\omega|^{\mu}}.$$

$$(2.4.5)$$

^{*}Гуляницький Андрій Леонідович, andriy.hul@gmail.com

Означення 2.4.1.

$$k_{\mu} = \frac{\sigma^{\mu}}{\tau} \tag{2.4.6}$$

— коефіцієнт дифузії.

Звідси:

$$\eta \cdot \mathcal{F} - \mathcal{L}[u] - \mathcal{F}[u_0] = -k_{\mu} |\omega|^{\mu} \cdot \mathcal{F} - \mathcal{L}[u]. \tag{2.4.7}$$

Діємо на обидві сторони оберненим перетворенням Лапласа:

$$\frac{\partial \mathscr{F}[u](\omega, t)}{\partial t} = -k_{\mu} |\omega|^{\mu} \cdot \mathscr{F}[u](\omega, t), \tag{2.4.8}$$

і оберненим перетворенням Фур'є:

$$\frac{\partial u}{\partial t} = k_{\mu} \cdot \frac{\partial^{\mu} u}{\partial |x|^{\mu}},\tag{2.4.9}$$

де

Означення 2.4.2.

$$\frac{\partial^{\mu} u}{\partial |x|^{\mu}} \tag{2.4.10}$$

 $O|x|^r$ — $noxi\partial ua\ Pica-Бейля\ порядку\ \mu$ за змінною x, яка визначається рівністю

$$\frac{\partial^{\mu} u}{\partial |x|^{\mu}} = \mathscr{F}^{-1} \left[-|\omega|^{\mu} \cdot \mathscr{F} \left[u \right] \right]. \tag{2.4.11}$$

Зауваження 2.4.3 —

$$\frac{\partial^2 u}{\partial |x|^2} = \mathscr{F}^{-1} \left[-\omega^2 \cdot \mathscr{F} \left[u \right] \right] = \mathscr{F}^{-1} \left[(-i\omega)^2 \cdot \mathscr{F} \left[u \right] \right] = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}. \tag{2.4.12}$$

Зауваження 2.4.4 —

$$\frac{\partial^{\mu} f}{\partial |x|^{\mu}} = \begin{cases}
\frac{D_{-\infty}^{\mu} f + D_{+\infty}^{\mu} f}{2 \cos \frac{\pi \mu}{2}}, & \mu \neq 1, \\
\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}\pi} \frac{1}{x} \int_{\mathbb{R}} \frac{f(\xi)}{\xi - x} \,\mathrm{d}\xi, & \mu = 1.
\end{cases}$$
(2.4.13)