

БАГАТОВИМІРНІ ДИФУЗІЙНІ ПРОЦЕСИ З ЧАСТКОВО ВІДБИВАЮЧИМ  
ЕКРАНОМ НА ГІПЕРПЛОЩИНІ

В області  $D_i = \{x: x = \langle x_1, \dots, x_m \rangle \in R^m, (-1)^i x_m > 0\}$ ,  $i=1,2$  скінченно-вимірного евклідового простору  $R^m$ ,  $m \geq 2$  заданий дифузійний процес, керований еліптичним оператором

$$L_i = \frac{1}{2} \sum_{k,j=1}^m b_{kj}^{(i)} \frac{\partial^2}{\partial x_k \partial x_j},$$

причому матриця  $B_i = (b_{kj}^{(i)})$  є сталою, симетричною і додатньо визначеною.

Поставимо задачу, описати деякий клас неперервних процесів Феллера в  $R^m$ , які в областях  $D_1$  і  $D_2$  співпадають із заданими дифузійними процесами. Для її розв'язку використаємо методи теорії параболічних рівнянь з розривними коефіцієнтами. Відзначимо, що випадок, коли  $B_1 = B_2 = B$  і при цьому  $B$  - змінна, достатньо регулярна матриця, розглядався в [1]. Одновимірний випадок вивчався в роботах [2,3].

Позначимо через  $\mathfrak{B}(R^m)$  банахів простір всіх дійсних обмежених функцій на  $R^m$  з нормою  $\| \varphi \| = \sup_{x \in R^m} |\varphi(x)|$ . Визначимо на  $\mathfrak{B}(R^m)$  півгрупу операторів  $T_t$ ,  $t > 0$  за формулою

$$T_t \varphi(x) = \int_{R^m} g_i(t, x-y) \varphi(y) dy + \int_0^t \int_{R^{m-1}} g_i(t-\tau, x'-y', x_m) V_i(\tau, y', \varphi) dy', \quad (1)$$

$$i=1,2, \quad x=(x', x_m) \in D'_i,$$

де

$$g_i(t, x-y) = g_i(t, x'-y', x_m-y_m) = \\ = (2\pi t)^{-\frac{m}{2}} (\det B_i)^{-\frac{1}{2}} \exp\left\{-\frac{1}{2t} (B_i^{-1}(y-x), (y-x))\right\}$$

звичайний фундаментальний розв'язок оператора  $\frac{\partial}{\partial t} - L_i$ , а  $V_1$  і  $V_2$  - невідомі функції, які будемо шукати з наступних умов склеювання на поверхні  $R^{m-1} = \{x: x \in R^m, x_m = 0\}$ :

$$T_i \varphi(x', -0) = T_i \varphi(x', +0), \quad (2) \\ \alpha_1 \frac{\partial T_i \varphi(x', -0)}{\partial N_1} + \alpha_2 \frac{\partial T_i \varphi(x', +0)}{\partial N_2} = 0, \quad t > 0, \quad x' \in R^{m-1}.$$

Тут  $\alpha_1$  і  $\alpha_2$  - задані дійсні числа  $N_i, i=1,2$  - вектор конормалі. В нашому випадку  $N_i = B_i \nu$ , де  $\nu = (0, \dots, 0, 1) \in R^m$  - одиничний вектор нормалі до поверхні  $R^{m-1}$ , а похідна від деякої функції  $v(x)$ ,  $x \in R^m$ , в напрямі конормалі  $N_i$  визначається за формулою

$$\frac{\partial v(x)}{\partial N_i} = \sum_{k=1}^m \delta_{km}^{(i)} \frac{\partial v(x)}{\partial x_k}.$$

З теорії теплових потенціалів відомо, що коли  $\varphi(x)$  обмежена і неперервна на  $R^m$ , а  $V_i(t, x', \varphi)$  обмежена для  $t \geq 0$ ,  $x' \in R^{m-1}$ , то функція  $T_i \varphi(x)$  задовільняє в області  $t > 0$ ,  $x \in D_i$  рівняння

$$\frac{\partial T_i \varphi(x)}{\partial t} - L_i T_i \varphi(x) = 0$$

і початкову умову

$$\lim_{t \rightarrow 0} T_i \varphi(x) = \varphi(x).$$

Умови (2) з врахуванням співвідношень, які отримуються

з теореми про скачок конормальної похідної від потенціалу простого шару [4], приводить до системи інтегральних рівнянь Вольтерра 1-го роду відносно  $V_1$  і  $V_2$  :

$$\int_0^t d\tau \int_{R^{m-1}} [q_2 q_1 C(t-\tau, x'-y', 0) - q_1 q_2 C(t-\tau, x'-y', 0)] V_i(\tau, y', \varphi) dy' = f_i(t, x', \varphi), \quad i=1,2, \quad (3)$$

де

$$f_i(t, x', \varphi) = q_{3-i} \Phi(t, x', \varphi) + \int_0^t d\tau \int_{R^{m-1}} g_{3-i}(t-\tau, x'-y', 0) \psi(\tau, y', \varphi) dy',$$

$$\Phi(t, x', \varphi) = \int_{R^m} [g_2(t, x'-y', y_m) - g_1(t, x'-y', y_m)] \varphi(y) dy,$$

$$\psi(t, x', \varphi) = \int_{R^m} \left[ q_1 \frac{\partial g_1(t, x'-y', y^m)}{\partial N_1} + q_2 \frac{\partial g_2(t, x'-y', y^m)}{\partial N_2} \right] \varphi(y) dy.$$

Далі, позначивши  $\gamma_1 = -\frac{q_1}{(b_{mm}^{(2)})^{1/2}}$ ,  $\gamma_2 = -\frac{q_2}{(b_{mm}^{(1)})^{1/2}}$ , і,

припустивши, що  $\gamma_i = 0$ ,  $i=1,2$ , з метою перетворення системи рівнянь (3) введемо інтегро-диференціальний оператор  $\xi$ , який діє за правилом

$$\xi(t, x') f = (2\pi)^{-1/2} \sum_{l=1}^2 \mu_l(t, x') \int_0^t C(t-\tau)^{-1/2} d\tau \times$$

$$\times \int_{R^{m-1}} \left[ \frac{1}{\gamma_{3-l}} G_l(t-\tau, x'-y') - \right. \quad (4)$$

$$\left. - \frac{1}{2} \gamma_l^2 \int_0^1 \frac{G(t-\tau, x'-y', \beta) d\beta}{[\gamma_1^2 \beta + \gamma_2^2 (1-\beta)]^{3/2}} \right] f(\tau, y') dy', \quad t > 0, \quad x' \in R^{m-1}.$$

Тут  $G_l(t, x'-y')$  ( $t > 0$ ,  $x', y' \in R^{m-1}$ ) - фундаментальний розв'язок рівномірно параболічного оператора

$$\mu_l = \frac{\partial}{\partial t} - \frac{1}{2} \sum_{k,j=1}^{m-1} c_{kj}^{(l)} \frac{\partial^2}{\partial x_k \partial x_j}, \quad l=1,2$$

з коефіцієнтами

$$c_{kj}^{(l)} = \left( b_{kj}^{(l)} - \frac{b_{km}^{(l)} b_{jm}^{(l)}}{b_{mm}^{(l)}} \right), \quad k,j=1,2,\dots,m-1; l=1,2, \dots$$

$G(t, x' - y', \beta)$ ,  $(t > 0, x', y' \in R^{m-1})$  - фундаментальний розв'язок рівномірно параболічного оператора

$$\mu = \frac{\partial}{\partial t} - \frac{1}{2} \sum_{k,j=1}^{m-1} c_{kj} \frac{\partial^2}{\partial x_k \partial x_j}$$

з коефіцієнтами

$$c_{kj} = (1-\beta)c_{kj}^{(1)} + \beta c_{kj}^{(2)}, \quad k,j=1,2,\dots,m-1.$$

Застосовуючи  $\xi$  до обох частин системи рівнянь (3), одержимо єдиний розв'язок в явному вигляді

$$V_i(t, x', \varphi) = \xi(t, x') f_i, \quad i=1,2. \quad (5)$$

У випадку, коли один з параметрів  $q_1$  або  $q_2$  дорівнює нулю, то функції  $V_1$  і  $V_2$  визначаються з формул

$$V_i(t, x', \varphi) = \left(\frac{2}{\pi}\right)^{1/2} \frac{1}{\gamma_{s-i}} \mu_i(t, x') \int_0^t (t-\tau)^{-1/2} d\tau \times$$

$$\times \int_{R^{m-1}} G_i(t-\tau, x'-y') f_i(\tau, y', \varphi) f_i dy',$$

$$V_{s-i}(t, x', \varphi) = \frac{1}{q_{s-i}} \psi(t, x', \varphi), \quad i=1,2,$$

причому тут слід покласти  $i=1$  ( $i=2$ ), якщо  $q_1=0$  ( $q_2=0$ ).

Дальший аналіз побудованої підгрупи дає можливість сформулювати теорему.

**Теорема.** Нехай в евклідовому просторі  $R^m$ ,  $m \geq 2$ , задана додатно-визначена матричнозначна функція  $B(x) = B_i$ ,  $x \in D_i$ ,

$i=1,2$ , а параметри  $q_1$  і  $q_2$  з (2) зв'язані умовою

$$q_1 q_2 \leq 0 \quad (q_1^2 + q_2^2 \neq 0). \quad (6)$$

Тоді півгрупа операторів (1),(5) породжує клас неперервних процесів Феллера в  $R^m$ , імовірність переходу яких  $P(t, x, dy)$  задовольняє наступним співвідношенням

$$\begin{aligned} & \lim_{t \downarrow 0} \int_{R^m} \varphi(x) \left[ \frac{1}{t} \int_{R^m} \varphi(y-x, \theta) P(t, x, dy) \right] dx = \\ & = \frac{1}{2} \frac{\left[ (b_{mm}^{(1)})^{1/2} + (b_{mm}^{(2)})^{1/2} \right] \left[ q_1 N_1 + q_2 N_2, \theta \right]}{q_2 (b_{mm}^{(2)})^{1/2} - q_1 (b_{mm}^{(1)})^{1/2}} \int_{R^{m-1}} \varphi(x', 0) dx', \end{aligned}$$

$$\lim_{t \downarrow 0} \int_{R^m} \varphi(x) \left[ \frac{1}{t} \int_{R^m} \varphi(y-x, \theta)^2 P(t, x, dy) \right] dx = \int_{R^m} \varphi(x) (B(x)\theta, \theta) dx,$$

які б не були  $\theta \in R^m$  і  $\varphi$  — фінітна неперервна функція  $\varphi(x)$  з дійсними значеннями.

Для доведення теореми спочатку встановлюємо, що побудована півгрупа дійсно визначена на  $\mathfrak{B}(R^m)$ . Для цього достатньо довести лише існування потенціалу простого шару в (1). Останній факт випливає з нерівності

$$|V_i(t, x', \varphi)| \leq K \|\varphi\| t^{-1/2}, \quad (8)$$

де  $t > 0$ ,  $\varphi \in \mathfrak{B}(R^m)$ ,  $K$  — деяка константа. Дійсно, для  $t > 0$  маємо

$$\begin{aligned} V_i(t, x', \varphi) &= (2\pi)^{-1/2} \left\{ \sum_{l=1}^2 t^{-2} \int_0^t [t\mu_l(t, x') (t-\tau)^{1/2} - (t-\tau)^{1/2} - \right. \\ & \quad \left. - \tau(t-\tau)^{-1/2}] d\tau \int_{R^{m-1}} \left[ \frac{1}{\gamma_{s-l}} G_l(t-\tau, x'-y') - \right. \right. \\ & \quad \left. \left. - \frac{1}{2} \gamma_l^2 \int_0^1 \frac{G_l(t-\tau, x'-y', \beta) d\beta}{[\gamma_1^2 \beta + \gamma_2^2 (1-\beta)]^{s/2}} \right] f_i(\tau, y', \varphi) dy' + \right\} \quad (9) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& + \sum_{l=1}^2 t^{-1} \int_0^t (t-\tau)^{-1/2} d\tau \int_{R^{m-1}} \left[ \frac{1}{\gamma_2^{2-l}} G_l(t-\tau, x'-y') - \right. \\
& \left. - \frac{1}{2} \gamma_l^2 \int_0^1 \frac{G(t-\tau, x'-y', \beta) d\beta}{[\gamma_1^2 \beta + \gamma_2^2 (1-\beta)]^{3/2}} \right] \mu_l(\tau, y') [\tau f_l(\tau, y', \varphi)] dy' \Big\} .
\end{aligned}$$

Тоді потрібна оцінка для кожного з доданків (9), а значить, і для функції  $V_i(t, x', \varphi)$ , впливає з оцінок для фундаментальних розв'язків параболічних рівнянь [4].

Далі, використовуючи (9), доводимо, що якщо послідовність функцій  $\varphi_n(x)$  з простору  $\mathfrak{B}(R^m)$  така, що  $\varphi_n(x) \rightarrow \varphi(x)$ ,  $\varphi \in \mathfrak{B}(R^m)$ , для кожного  $x \in R^m$ , коли  $n \rightarrow \infty$ , і  $\sup_{n, x} |\varphi_n(x)| < \infty$ , то  $\lim_{n \rightarrow \infty} V_i(t, x', \varphi_n) = V_i(t, x', \varphi)$ , а тому  $\lim_{n \rightarrow \infty} T_t \varphi_n(x) = T_t \varphi(x)$ . Якщо виконується умова (6), то півгрупа  $T_t$ ,  $t \geq 0$  залишає конус невід'ємних функцій інваріантним. Обґрунтування цього факту з очевидними змінами проводиться за схемою доведення леми в праці [3]. Безпосередньою перевіркою встановлюємо, що для функцій  $\varphi_0(y) \equiv 1$ ,  $V_i(t, x', \varphi_0) \equiv 0$ ,  $i=1,2$ , а тому  $T_t \varphi_0(x) \equiv 1$ . З наведених властивостей півгрупи слідує, що вона визначає деякий однорідний, необривний, Феллерівський процес. Якщо позначити його імовірність переходу через  $P(t, x, dy)$ , то можна записати

$$T_t \varphi(x) = \int_{R^m} \varphi(y) P(t, x, dy) .$$

Висновок про те, що траєкторії процесу є неперервними впливає з оцінки

$$\sup_{x \in R^m} \int_{R^m} |y-x|^4 P(t, x, dy) \leq k t^2 . \quad (10)$$

Для доведення (10) зафіксуємо деяке  $\bar{x} \in R^m$  і визначимо функцію

$$\varphi_{\bar{x}}(y) = |y - \bar{x}|^4, \quad y \in R^m.$$

Підставляючи  $\varphi_{\bar{x}}(y)$  в формули для  $f_i(t, x', \varphi)$  і, використовуючи (9), а також відповідні оцінки для фундаментальних розв'язків параболічних рівнянь одержуємо нерівності

$$\begin{aligned} |f_i(t, x', \varphi_{\bar{x}})| &\leq K(t^2 + |x' - \bar{x}|^4), \quad i=1,2, \\ |V_i(t, x', \varphi_{\bar{x}})| &\leq K(|x' - \bar{x}|^4 + t^2)t^{-1/2}, \quad i=1,2. \end{aligned}$$

Таким чином для  $t > 0$ ,  $\bar{x} \in R^m$  маємо

$$\begin{aligned} \int_{R^m} |y - \bar{x}|^4 P(t, \bar{x}, dy) &= \int_{R^m} \varphi_{\bar{x}}(y) P(t, \bar{x}, dy) \leq K t^2 + \\ + \int_0^t d\tau \int_{R^{m-1}} (t-\tau)^{-m/2} \exp\left\{-h \frac{|y' - \bar{x}|^2}{t-\tau}\right\} &\left[\tau^{3/2} + |y' - \bar{x}|^4 \tau^{-1/2}\right] dy', \\ &h > 0. \end{aligned}$$

Звідки і випливає властивість (10).

Накінець, підрахунок дифузійних коефіцієнтів приводить до співвідношень (7), які означають, що побудований процес є узагальненою дифузиею в розумінні М.І.Портенка [1]. Для цього матриця дифузії дорівнює  $B(x)$ , а вектор переносу дорівнює

$$\frac{1}{2} \frac{[(b_{mm}^{(1)})^{1/2} + (b_{mm}^{(2)})^{1/2}](q_1 N_1 + q_2 N_2)}{q_2 (b_{mm}^{(2)})^{1/2} - q_1 (b_{mm}^{(1)})^{1/2}} \delta_{R^{m-1}}(x),$$

де  $\delta_{R^{m-1}}(x)$  - узагальнена функція, зосереджена на поверхні  $R^{m-1}$ .

### Список литературы

1. Портенко Н.И. Обобщенные диффузионные процессы. - Киев: Наук.думка, 1982. - 307 с.
2. Langer H., Schenk W. Knotting of one-dimensional Feller processes // *Math. Nachr.* - 1983. - Vol. 113. - P. 151-161.
3. Копытко Б.И. О склеивании двух неоднородных диффузионных процессов на прямой // *УМЖ.* - 1983. - 35. - С. 156-164.
4. Ладженская О.А., Солонников В.А., Уральцева Н.Н. Линейные и квазилинейные уравнения параболического типа. - М.: Наука, 1967. - 736 с.