

ЗАДАЧА З ІМПУЛЬСНОЮ ДІЄЮ ДЛЯ СИСТЕМ З ОПЕРАТОРАМИ БЕССЕЛЯ – КОЛМОГОРОВА

We construct the fundamental matrix of solutions of the Cauchy problem and a problem with impulse action for systems with Bessel–Kolmogorov operators degenerate in all space variables. Estimates for the fundamental matrix are obtained, and its properties are established.

Построена фундаментальная матрица решений задачи Коши и задачи с импульсным воздействием для систем с операторами Бесселя–Колмогорова, имеющими вырождение по всем пространственным переменным. Получены оценки фундаментальной матрицы и установлены ее свойства.

В останні роки глибоко розвивається теорія вироджених параболічних рівнянь. А. М. Колмогоров уперше при вивченні випадкових рухів фізичної системи отримав рівняння дифузії з інерцією, яке є виродженим параболічним рівнянням і належить класу ультрапараболічних рівнянь. Різним узагальненням таких рівнянь на даний час присвячено багато робіт. Зокрема, у монографії [1] детально вивчено рівняння з виродженнями за двома групами просторових змінних. Для таких рівнянь побудовано фундаментальні розв'язки, встановлено коректну розв'язність задачі Коші та описано властивості розв'язків. У дослідженнях італійських математиків (див., наприклад, [2, 3]) розглядаються ультрапараболічні рівняння з довільною кількістю груп виродження. Детально описано властивості фундаментальних розв'язків цих рівнянь, доведено теореми існування та єдиності. У працях Г. П. Малицької [4, 5] ці результати перенесено на випадок системи рівнянь зі сталими та залежними від t коефіцієнтами, побудовано фундаментальну матрицю розв'язків задачі Коші та встановлено її оцінки. У статтях [6, 7] ці результати узагальнено на випадок рівнянь другого порядку, які містять оператор Бесселя. У цих рівняннях по одній із змінних застосовується оператор Бесселя (називатимемо її бesselевою змінною), а по інших – оператор диференціювання. Зауважимо, що необмежені коефіцієнти містяться біля перших похідних по всіх змінних, крім бesselевої. По цій же змінній виродження є лише в тому розумінні, що коефіцієнт, який входить в оператор Бесселя, необмежений в околі нуля.

У даній статті розглядається система рівнянь довільного порядку з оператором Бесселя–Колмогорова. Слід зазначити, що у систему рівнянь входять доданки, які містять оператор Бесселя по одній із змінних (в даному випадку по x_n), а також доданок із необмеженим коефіцієнтом при першій похідній по x_n . У першому пункті побудовано фундаментальну матрицю розв'язків задачі Коші та встановлено її властивості. У другому пункті для таких систем побудовано розв'язок, який у фіксовані моменти часу τ_i , $i = \overline{0, p}$, зазнає імпульсного впливу. При цьому використано відомі результати з теорії звичайних диференціальних рівнянь з імпульсною дією [8–10].

1. Постановка задач. Побудова розв'язку задачі Коші для системи рівнянь з операторами Бесселя–Колмогорова. У шарі $\Pi^+ \equiv (0; T) \times E_n^+$, $E_n^+ = E_{n-1} \times (0, +\infty)$, розглянемо задачу про знаходження розв'язку

$$u(t, x) = \text{col}(u_1(t, x), \dots, u_N(t, x))$$

системи B -параболічних рівнянь

$$\frac{\partial u_s(t, x)}{\partial t} = \sum_{m=1}^N \sum_{|k|+2j \leq 2b} a_{kj}^{(sm)} D_{x'}^k B_{x_n}^j u_m(t, x) + \sum_{l=1}^n x_l \frac{\partial u_s(t, x)}{\partial x_l}, \quad (1)$$

$$t > 0, \quad x \in E_n^+, \quad s = \overline{1, N},$$

з умовами

$$u_s(t, x)|_{t=0} = \varphi_s(x), \quad x \in E_n^+, \quad s = \overline{1, N}, \quad (2)$$

$$\left. \frac{\partial u_s(t, x)}{\partial x_n} \right|_{x_n=0} = 0, \quad t > 0, \quad s = \overline{1, N}, \quad (3)$$

та імпульсними умовами

$$\Delta_t u_s(t, x)|_{t=\tau_i} = b_i^{(s)} u_s(\tau_i, x), \quad 0 < \tau_1 < \tau_2 < \dots < \tau_p = T, \quad s = \overline{1, N}. \quad (4)$$

У системі рівнянь (1) коефіцієнти $a_{kj}^{(sm)}$ – сталі, $D_{x'}^k = \frac{\partial^{|k|}}{\partial x_1^{k_1} \dots \partial x_{n-1}^{k_{n-1}}}$ – оператор диференціювання, $B_{x_n} = \frac{\partial^2}{\partial x_n^2} + \frac{2\nu + 1}{x_n} \frac{\partial}{\partial x_n}$, $\nu \geq -\frac{1}{2}$, – оператор Бесселя, $x = (x', x_n)$, $x' = (x_1, \dots, x_{n-1})$, $|k| = \sum_{l=1}^{n-1} k_l$. У початковій умові (2) φ_s , $s = \overline{1, N}$, – досить гладкі фінітні функції в E_n^+ , парні по x_n . В імпульсних умовах (4)

$$\Delta_t u_s|_{t=\tau_i} = u_s(\tau_i + 0, x) - u_s(\tau_i, x), \quad u_s(\tau_i, x) = \lim_{t \rightarrow \tau_i - 0} u_s(t, x),$$

елементи $b_i^{(s)}$ є сталими. У цьому пункті ми побудуємо розв'язок задачі Коші (1) – (3).

Вважатимемо, що система (1) B -параболічна, тобто характеристичне рівняння

$$\det \left\{ \sum_{|k|+2j=2b} A_{kj} (i\sigma') (-\sigma_n^2)^j - \lambda E \right\} = 0$$

має всі корені $\lambda = \lambda(\sigma)$, в яких $\operatorname{Re} \lambda \leq -\delta |\sigma|^{2b}$, $\delta > 0$, $\sigma \in E_n^+$, $A_{kj} = \left(a_{kj}^{(sm)} \right)_{s,m=1}^N$, E – одинична матриця.

Перш ніж перейти до побудови розв'язку (1) – (3), для зручності систему рівнянь (1) запишемо в матричній формі

$$Lu(t, x) \equiv \frac{\partial u(t, x)}{\partial t} - \sum_{|k|+2j \leq 2b} A_{kj} D_{x'}^k B_{x_n}^j u(t, x) - \sum_{l=1}^n x_l \frac{\partial u(t, x)}{\partial x_l} = 0 \quad (5)$$

та виконаємо заміну $u(t, x) = e^{-n_\nu t} w(t, x)$, де $n_\nu = n + 2\nu + 1$. Для нової невідомої функції $w(t, x)$ одержимо систему рівнянь вигляду

$$\frac{\partial w}{\partial t} = \sum_{|k|+2j \leq 2b} A_{kj} D_{x'}^k B_{x_n}^j w + \sum_{l=1}^{n-1} \frac{\partial}{\partial x_l} (x_l w) + \frac{1}{x_n} \frac{\partial}{\partial x_n} (x_n^2 w) + 2\nu w \quad (6)$$

з умовами

$$w(t, x)|_{t=0} = \varphi(x), \quad \left. \frac{\partial w(t, x)}{\partial x_n} \right|_{x_n=0} = 0, \quad (7)$$

$$\varphi(x) = \text{col}(\varphi_1(x), \dots, \varphi_N(x)).$$

Зауважимо, що зведення системи рівнянь (1) до (6) потрібне з наступних міркувань. Розв’язок задачі Коші (6), (7) будемо знаходити у вигляді оберненого перетворення Фур’є – Бесселя невідомої функції $v(t, \sigma)$:

$$w(t, x) = F^{-1}v(t, \sigma) = c'_\nu \int_{E_n^+} e^{i\sigma'x'} v(t, \sigma) j_\nu(\sigma_n x_n) \sigma_n^{2\nu+1} d\sigma, \tag{8}$$

де $c'_\nu = (2\pi)^{-n} 2^{-2\nu} \Gamma^{-2}(\nu + 1)$, $\sigma'x' = \sum_{l=1}^{n-1} \sigma_l x_l$, $j_\nu(\sigma_n x_n)$ – нормована функція Бесселя. Якщо підставити (8) у (6), (7) та припустити, що диференціювання можна виконувати під знаком інтеграла, то в результаті останній доданок у (6) скоротиться, а сама система зведеться до системи лінійних рівнянь першого порядку з частинними похідними. Доведемо це. Для цього покажемо, що

$$\frac{\partial}{\partial x_l} \left(x_l \int_{-\infty}^{+\infty} e^{i\sigma_l x_l} v(t, \sigma) d\sigma_l \right) = - \int_{-\infty}^{+\infty} e^{i\sigma_l x_l} \sigma_l \frac{\partial}{\partial \sigma_l} v(t, \sigma) d\sigma_l, l = \overline{1, n-1}, \tag{9}$$

$$\begin{aligned} & \frac{1}{x_n} \frac{\partial}{\partial x_n} \left(\int_0^{+\infty} x_n^2 j_\nu(\sigma_n x_n) v(t, \sigma) \sigma_n^{2\nu+1} d\sigma_n \right) = \\ & = - \int_0^{+\infty} j_\nu(\sigma_n x_n) \sigma_n \frac{\partial v}{\partial \sigma_n} \sigma_n^{2\nu+1} d\sigma_n - 2\nu \int_0^{+\infty} j_\nu(\sigma_n x_n) v(t, \sigma) \sigma_n^{2\nu+1} d\sigma_n. \end{aligned} \tag{10}$$

Рівність (9) легко отримати, якщо припустити, що $\sigma_l v(t, \sigma) \rightarrow 0$ при $\sigma_l \rightarrow \infty$, $l = \overline{1, n-1}$, та використати формулу диференціювання добутку двох функцій. Для отримання рівності (10) спочатку здиференціюємо вираз у лівій частині, використавши властивість нормованої функції $\frac{d}{d\lambda} j_\nu(\lambda x) = -c_\nu j_{\nu+1}(\lambda x) \lambda x^2$, $c_\nu = \frac{\Gamma(\nu + 1)}{2\Gamma(\nu + 2)}$ [11]. Позначимо ліву частину у (10) через I . Матимемо

$$I = 2 \int_0^{+\infty} j_\nu(\sigma_n x_n) v(t, \sigma) \sigma_n^{2\nu+1} d\sigma_n - c_\nu x_n^2 \int_0^{+\infty} j_{\nu+1}(\sigma_n x_n) v(t, \sigma) \sigma_n^{2\nu+3} d\sigma_n.$$

Далі у другому доданку внесемо $j_{\nu+1}(\sigma_n x_n)$ під диференціал, врахуємо згадану вище властивість функції $j_\nu(\lambda x)$ та зінтегруємо частинами. В результаті отримаємо

$$\begin{aligned} I = & 2 \int_0^{+\infty} j_\nu(\sigma_n x_n) v(t, \sigma) \sigma_n^{2\nu+1} d\sigma_n + \sigma_n^{2\nu+2} v(t, \sigma) j_\nu(\sigma_n x_n) \Big|_0^\infty - \\ & - \int_0^{+\infty} j_\nu(\sigma_n x_n) \frac{\partial}{\partial \sigma_n} (v \sigma_n^{2\nu+2}) d\sigma_n. \end{aligned}$$

Оскільки нормована функція Бесселя обмежена при $\sigma_n \rightarrow \infty$ і дорівнює одиниці при $\sigma_n = 0$, то позаінтегральний доданок дорівнює нулеві, якщо $\sigma_n^{2\nu+2}v(t, \sigma) \rightarrow 0$ при $\sigma_n \rightarrow \infty$. Обчислюючи в останньому інтегралі $\frac{\partial}{\partial \sigma_n}(v\sigma_n^{2\nu+2})$, дістаємо рівність (10).

Враховуючи рівності (9) та (10), для функції $v(t, \sigma)$ одержуємо систему лінійних рівнянь першого порядку з частинними похідними

$$\frac{\partial v_s}{\partial t} + \sum_{l=1}^n \sigma_l \frac{\partial v_s}{\partial \sigma_l} = \sum_{m=1}^N \sum_{|k|+2j \leq 2b} a_{kj}^{(sm)} (i\sigma')^k (-\sigma_n^2)^j v_m, \quad s = \overline{1, N}. \quad (11)$$

Припустимо, що для функції $\varphi(x)$ існує перетворення Фур'є – Бесселя, тоді

$$v_s(t, \sigma)|_{t=0} = \psi_s(\sigma), \quad s = \overline{1, N}. \quad (12)$$

Друга умова з (7) виконується на основі властивості $\left. \frac{\partial j_\nu(\sigma_n x_n)}{\partial x_n} \right|_{x_n=0} = 0$.

Система (11) еквівалентна однорідному лінійному диференціальному рівнянню з частинними похідними першого порядку функції g від $n+N+1$ незалежних змінних $(t, \sigma_1, \dots, \sigma_n, v_1, \dots, v_N)$ [12, с. 146–148]

$$\frac{\partial g}{\partial t} + \sum_{l=1}^n \sigma_l \frac{\partial g}{\partial \sigma_l} + \sum_{s=1}^N \sum_{m=1}^N \sum_{|k|+2j \leq 2b} a_{kj}^{(sm)} (i\sigma')^k (-\sigma_n^2)^j v_m \frac{\partial g}{\partial v_s} = 0, \quad (13)$$

а рівняння (13), як відомо, еквівалентне системі звичайних диференціальних рівнянь

$$\begin{aligned} \frac{dt}{1} = \frac{d\sigma_1}{\sigma_1} = \dots = \frac{d\sigma_n}{\sigma_n} &= \frac{dv_1}{\sum_{m=1}^N \sum_{|k|+2j \leq 2b} a_{kj}^{(1m)} (i\sigma')^k (-\sigma_n^2)^j v_m} = \dots \\ &\dots = \frac{dv_N}{\sum_{m=1}^N \sum_{|k|+2j \leq 2b} a_{kj}^{(Nm)} (i\sigma')^k (-\sigma_n^2)^j v_m}. \end{aligned} \quad (14)$$

З перших n рівнянь знаходимо $\sigma_l = C_l e^t$, $l = \overline{1, n}$. Підставляючи знайдені σ_l в інші N рівнянь, дістаємо

$$dv_s(t, C e^t) = \sum_{m=1}^N \sum_{|k|+2j \leq 2b} a_{kj}^{(sm)} (iC')^k (-C_n^2)^j e^{(|k|+2j)t} v_m dt, \quad s = \overline{1, N}, \quad (15)$$

$C = (C', C_n)$, $C' = (C_1, \dots, C_{n-1})$. Нехай $\hat{\sigma}$ – значення σ при $t = 0$, тоді $\hat{\sigma} = C$. Обчислюючи $v_s(t, \sigma)$, $s = \overline{1, N}$, при $t = 0$ отримуємо

$$v_s(t, \sigma)|_{t=0} = v_s(0, \hat{\sigma}) = v_s(0, C) = \psi_s(C). \quad (16)$$

Задача Коші (15), (16) при виконанні умов теореми Пікара має єдиний розв'язок для $0 \leq t \leq T < +\infty$. Якщо виконується умова Лаппо – Данилевського, то розв'язок $v(t, C e^t)$ набирає вигляду

$$v(t, C e^t) = \exp \left\{ \int_0^t \sum_{|k|+2j \leq 2b} A_{kj} (iC')^k (-C_n^2)^j e^{(|k|+2j)\beta} d\beta \right\} \psi(C), \quad (17)$$

де $\psi = \text{col}(\psi_1, \dots, \psi_N)$. Враховуючи, що $C = \sigma e^{-t}$, маємо

$$v(t, \sigma) = Q(t, \sigma)\psi(\sigma e^{-t}), \tag{18}$$

де

$$Q(t, \sigma) = \exp \left\{ \int_0^t \sum_{|k|+2j \leq 2b} A_{kj} (i\sigma')^k (-\sigma_n^2)^j e^{-(|k|+2j)(t-\beta)} d\beta \right\}.$$

Покажемо, що функція $v(t, \sigma)$, визначена формулою (18), є розв’язком системи рівнянь (11). Для зручності систему (11) запишемо у матричній формі. Дійсно, за побудовою $Q(t, \sigma)$ – нормальна фундаментальна матриця розв’язків (15), тобто $Q(t, \sigma)$ є розв’язком рівняння (15). З іншого боку,

$$\frac{dQ(t, \sigma)}{dt} = \frac{dQ(t, Ce^t)}{dt} \Big|_{Ce^t=\sigma} = \left(\frac{\partial}{\partial t} + \sum_{l=1}^n \sigma_l \frac{\partial}{\partial \sigma_l} \right) Q(t, \sigma).$$

Тоді, підставляючи $v(t, \sigma)$ в (11), одержуємо

$$\begin{aligned} \left(\frac{\partial}{\partial t} + \sum_{l=1}^n \sigma_l \frac{\partial}{\partial \sigma_l} \right) v(t, \sigma) &= \left(\frac{\partial}{\partial t} + \sum_{l=1}^n \sigma_l \frac{\partial}{\partial \sigma_l} \right) (Q(t, \sigma)\psi(\sigma e^{-t})) = \\ &= \sum_{|k|+2j \leq 2b} A_{kj} (iC')^k (-C_n^2)^j e^{(|k|+2j)t} Q(t, \sigma)\psi(\sigma e^{-t}) + \\ &+ Q(t, \sigma) (-e^{-t} \text{grad } \psi \cdot \sigma + e^{-t} \text{grad } \psi \cdot \sigma) = \\ &= \sum_{|k|+2j \leq 2b} A_{kj} (iC')^k (-C_n^2)^j e^{(|k|+2j)t} v(t, \sigma), \end{aligned}$$

що й потрібно було показати. Легко довести, що функція $v(t, \sigma)$ з (18) задовольняє початкову умову (12). Отже, функція $v(t, \sigma)$ є розв’язком задачі (11), (12), і навпаки, задача (11), (12) зводиться до задачі (15), (16) та правильною є формула (18).

Далі, аналогічно [13] можна встановити наступну оцінку матриці $Q(t, \sigma)$:

$$|Q(t, \alpha e^t)| \leq C \exp \left\{ -c_0 |\alpha|^{2b} \frac{e^{2bt} - 1}{2b} \right\}, \tag{19}$$

де сталі C, c_0 залежать лише від T, n та b .

Побудова та властивості фундаментального розв’язку задачі Коші (ФРЗК) (1)–(3). Оцінка (19) матриці $Q(t, \alpha e^t)$ гарантує можливість диференціювання інтеграла (8) під його знаком і дозволяє виконати заміну порядку інтегрування. Оскільки перетворення Фур’є–Бесселя добутку двох функцій є згортокою їхніх перетворень, то, підставляючи $v(t, \sigma)$ з (18) у (8), маємо

$$w(t, x) = \int_{E_n^+} T_{x_n}^{\xi_n} \tilde{G}(t, x' - \xi', x_n) \Phi(t, \xi) \xi_n^{2\nu+1} d\xi,$$

де $T_{x_n}^{\xi_n}$ – оператор узагальненого зсуву, що відповідає оператору Бесселя B_{x_n} ,

$$\tilde{G}(t, x) = c'_\nu \int_{E_n^+} e^{i\sigma' x'} Q(t, \sigma) j_\nu(\sigma_n x_n) \sigma_n^{2\nu+1} d\sigma,$$

$$\Phi(t, x) = c'_\nu \int_{E_n^+} e^{i\sigma'x'} \psi(\sigma e^{-t}) j_\nu(\sigma_n x_n) \sigma_n^{2\nu+1} d\sigma.$$

Спростимо вираз для $\Phi(t, x)$, врахувавши, що підінтегральна функція має пряме та обернене перетворення Фур'є–Бесселя. Для цього виконаємо заміну змінних $\sigma e^{-t} = \zeta$. В результаті дістанемо

$$\Phi(t, x) = c'_\nu \int_{E_n^+} e^{i(e^t \zeta')x'} \psi(\zeta) j_\nu((e^t \zeta_n) x_n) (e^t \zeta_n)^{2\nu+1} d\zeta \cdot e^{nt} = e^{n\nu t} \varphi(e^t x).$$

Врахувавши знайдену функцію $\Phi(t, x)$, для $w(t, x)$ матимемо зображення

$$w(t, x) = \int_{E_n^+} T_{x_n}^{\zeta_n} \tilde{G}(t, x' - \zeta', x_n) \varphi(e^t \zeta) \zeta_n^{2\nu+1} d\zeta \cdot e^{n\nu t}$$

або, виконавши заміну змінних $e^t \zeta = \xi$,

$$w(t, x) = \int_{E_n^+} T_{x_n}^{e^{-t}\xi_n} \tilde{G}(t, x' - e^{-t}\xi', x_n) \varphi(\xi) \xi_n^{2\nu+1} d\xi.$$

Повертаючись від функції $w(t, x)$ до $u(t, x)$, маємо

$$u(t, x) = \int_{E_n^+} G(t, x' - e^{-t}\xi'; x_n, e^{-t}\xi_n) \varphi(\xi) \xi_n^{2\nu+1} d\xi, \quad (20)$$

де $G(t, x' - e^{-t}\xi'; x_n, e^{-t}\xi_n) \equiv e^{-n\nu t} T_{x_n}^{e^{-t}\xi_n} \tilde{G}(t, x' - e^{-t}\xi', x_n)$. З цієї рівності очевидним є зв'язок між ФРЗК $G(t, x, \xi)$ для системи рівнянь (1) та ФРЗК $\tilde{G}(t, x, \xi)$ для системи рівнянь (6).

Наведемо основні властивості ФРЗК для системи рівнянь (1).

Властивість 1. Для довільного $T > 0$ і будь-яких k, l, j справджується оцінка для похідних ФРЗК $G(t - \tau, x'; x_n, \xi_n)$

$$\begin{aligned} & |D_{x'}^k D_{x_n}^l B_{x_n}^j G(t - \tau, x'; x_n, \xi_n)| \leq \\ & \leq C_{kjl} (\alpha(t - \tau))^{-\frac{n\nu + |k| + 2j + l}{2b}} e^{-n\nu(t - \tau)} T_{x_n}^{\xi_n} \left\{ e^{-c \left| \frac{x}{(\alpha(t - \tau))^{1/2b}} \right|^q} \right\}, \end{aligned} \quad (21)$$

де $\alpha(t - \tau) = \frac{1 - e^{-2b(t - \tau)}}{2b}$, C_{kjl}, c – додатні сталі, залежні від $b, n\nu, T$ та сталої параболічності,

$$q = \frac{2b}{2b - 1}.$$

Оцінку (21) одержуємо, скориставшись оцінкою (19) матриці Q та лемою про перетворення Фур'є–Бесселя цілих функцій.

Властивість 2 (властивість нормальності). Функція $G(t, \tau, x, \xi)$, $0 \leq \tau < t \leq T$, $x, \xi \in E_n^+$, як функція (t, x) є розв'язком системи рівнянь (1), а як функція (τ, ξ) – розв'язком спряженої системи рівнянь.

Властивість 3. Функція $G^*(\tau, t, \xi' - x'; \xi_n, x_n) = G(t, \tau, x' - \xi'; x_n, \xi_n)$ є ФРЗК для спряженої системи рівнянь.

Властивість 4. Правильними є рівності

$$\int_{E_n^+} G(t, x' - e^{-t}\xi'; x_n, e^{-t}\xi_n) \xi_n^{2\nu+1} d\xi = E, \quad t > 0, \quad x \in E_n^+,$$

$$\int_{E_n^+} G(t, x' - e^{-t}\xi'; x_n, e^{-t}\xi_n) \xi_n^{2\nu+1} dx = e^{-n\nu t} E, \quad t > 0, \quad \xi \in E_n^+.$$

Властивість 5. Для будь-якої неперервної та обмеженої в E_n^+ функції φ функція

$$u(t, x) = \int_{E_n^+} G(t, x' - e^{-t}\xi'; x_n, e^{-t}\xi_n) \varphi(\xi) \xi_n^{2\nu+1} d\xi, \quad t > 0, \quad x \in E_n^+,$$

задовольняє умову $\lim_{t \rightarrow 0} u(t, x) = \varphi(x)$, $x \in E_n^+$.

Властивість 6 (формула згортки). Правильною є формула згортки

$$T_{x_n}^{\xi_n} G(t, \tau, x' - \xi', x_n) = \int_{E_n^+} T_{x_n}^{y_n} G(t, \beta, x' - y', x_n) T_{y_n}^{\xi_n} G(\beta, \tau, y' - \xi', y_n) y_n^{2\nu+1} dy. \quad (22)$$

Теорема 1. Нехай в шарі Π^+ задано задачу Коші для B -параболічної системи (1) зі сталими коефіцієнтами, яка містить оператор Бесселя по x_n та виродження по всіх просторових змінних. Нехай початкова функція $\varphi(x)$ неперервна та обмежена в E_n^+ , парна по x_n . Тоді існує ФРЗК $G(t, x)$ для системи (1), який є оберненим перетворенням Фур'є–Бесселя нормальної фундаментальної матриці $Q(t, \sigma)$ системи рівнянь (14), для якого справджуються властивості 1–6. Розв'язок задачі Коші (1)–(3) визначається як згортка ФРЗК з початковою функцією $\varphi(x)$ і зображується у вигляді (20).

2. Побудова розв'язку задачі Коші з імпульсною дією для системи рівнянь з операторами Бесселя–Колмогорова. У даному пункті побудуємо розв'язок задачі Коші (1)–(3), який задовольняє імпульсні умови (4). Як і раніше, зведемо систему рівнянь (1) заміною $u(t, x) = e^{-n\nu t} w(t, x)$ до системи рівнянь (6), яка містить нову невідому функцію $w(t, x)$. Функція $w(t, x)$ повинна задовольняти (7) та імпульсні умови

$$\Delta_t w(t, x)|_{t=\tau_i} = e^{n\nu\tau_i} B_i w(\tau_i, x), \quad 0 < \tau_1 < \tau_2 < \dots < \tau_p = T. \quad (23)$$

Розв'язок задачі (6), (7), (23) шукаємо у вигляді оберненого перетворення Фур'є–Бесселя невідомої функції $v(t, \sigma)$ (8). У першому пункті показано, що система рівнянь (6) зводиться до системи лінійних рівнянь першого порядку з частинними похідними (11). Якщо для початкової функції $\varphi(x)$ існує перетворення Фур'є–Бесселя, то $v(t, \sigma)$ задовольняє початкову умову (12). Оскільки $w(t, x)$ задовольняє імпульсну умову (23), то $v(t, \sigma)$ повинна задовольняти відповідну імпульсну умову в образах Фур'є–Бесселя

$$\Delta_t v(t, \sigma)|_{t=\tau_i} = e^{n\nu\tau_i} B_i v(\tau_i, \sigma), \quad 0 < \tau_1 < \tau_2 < \dots < \tau_p = T. \quad (24)$$

Далі розіб'ємо проміжок $[0, T]$ точками τ_1, \dots, τ_p . Побудуємо спочатку розв'язок $v(t, \sigma)$ на проміжку $[0, \tau_1)$. Як і в першому пункті, систему рівнянь (11) можна звести до однорідного лінійного диференціального рівняння з частинними похідними першого порядку функції g від $n + N + 1$ незалежних змінних $(t, \sigma_1, \dots, \sigma_n, v_1, \dots, v_N)$, яке еквівалентне системі звичайних

диференціальних рівнянь (14). З перших n рівнянь системи (14) знаходимо $\sigma_l = C_l e^t$, $l = \overline{1, n}$. Підставляючи знайдені σ_l в інші N рівнянь, отримуємо рівняння (15) та початкову умову (16). На проміжку $[0, \tau_1)$ за теоремою Пікара розв'язок задачі (15), (16) існує і єдиний. Позначимо його через $v^{(1)}(t, \sigma)$. Згідно з (18) $v^{(1)}(t, \sigma)$ зображується у вигляді

$$v^{(1)}(t, \sigma) = Q(t, 0, \sigma)\psi(\sigma e^{-t}), \quad t \in [0, \tau_1).$$

Далі розглянемо проміжок $[\tau_1, \tau_2)$ і побудуємо на ньому розв'язок $v^{(2)}(t, \sigma)$. За теоремою Пікара на $[\tau_1, \tau_2)$ існує єдиний розв'язок, який з урахуванням імпульсної дії набирає вигляду

$$\begin{aligned} v^{(2)}(t, \sigma) &= Q(t, \tau_1, \sigma)(E + e^{n\nu\tau_1} B_1)v^{(1)}(\tau_1, \sigma) = \\ &= Q(t, \tau_1, \sigma)(E + e^{n\nu\tau_1} B_1)Q(\tau_1, 0, \sigma)\psi(\sigma e^{-t}), \quad t \in [\tau_1, \tau_2). \end{aligned}$$

Аналогічно на проміжку $[\tau_2, \tau_3)$ існує єдиний розв'язок

$$\begin{aligned} v^{(3)}(t, \sigma) &= Q(t, \tau_2, \sigma)(E + e^{n\nu\tau_2} B_2)v^{(2)}(\tau_2, \sigma) = \\ &= Q(t, \tau_2, \sigma)(E + e^{n\nu\tau_2} B_2)Q(\tau_2, \tau_1, \sigma)(E + e^{n\nu\tau_1} B_1)Q(\tau_1, 0, \sigma)\psi(\sigma e^{-t}), \quad t \in [\tau_2, \tau_3). \end{aligned}$$

На останньому проміжку $[\tau_{p-1}, T]$ аналогічним чином визначається розв'язок

$$v(t, \sigma) = v^{(p)}(t, \sigma) = V(t, 0, \sigma)\psi(\sigma e^{-t}),$$

де $V(t, 0, \sigma)$ – матрицант задачі (15), (16), (24) і

$$V(t, 0, \sigma) = Q(t, \tau_{p-1}, \sigma) \prod_{i=p-1}^1 ((E + e^{n\nu\tau_i} B_i)Q(\tau_i, \tau_{i-1}, \sigma)), \quad \tau_0 = 0, \quad \tau_{p-1} \leq t < \tau_p. \quad (25)$$

Якщо матриці $E + e^{n\nu\tau_i} B_i$ невідроджені, то матрицант $V(t, 0, \sigma)$ також є невідродженою матрицею. На основі оцінок (19) матриці $Q(t, \tau, \sigma)$ та зображення (25) матрицанта одержуємо відповідні оцінки $V(t, 0, \sigma)$:

$$|V(t, 0, \sigma)| = |V(t, 0, \alpha e^t)| \leq C^p B \exp \left\{ -c_0 |\alpha|^{2b} \frac{e^{2bt} - 1}{2b} \right\}, \quad (26)$$

де $B = \prod_{i=1}^{p-1} |E + e^{n\nu\tau_i} B_i|$. Тоді розв'язок задачі (6), (7), (23) визначається формулою

$$w(t, x) = \int_{E_n^+} T_{x_n}^{\xi_n} \tilde{\Gamma}(t, x' - \xi', x_n) \Phi(t, \xi) \xi_n^{2\nu+1} d\xi, \quad (27)$$

де

$$\tilde{\Gamma}(t, x) = c'_\nu \int_{E_n^+} e^{i\sigma'x'} V(t, 0, \sigma) j_\nu(\sigma_n x_n) \sigma_n^{2\nu+1} d\sigma.$$

Спрощуючи функцію $\Phi(t, x)$, як і в першому пункті, та повертаючись від функції $w(t, x)$ до $u(t, x)$, отримуємо формулу для зображення розв'язку $u(t, x)$ задачі (1)–(4):

$$u(t, x) = \int_{E_n^+} \Gamma(t, x' - e^{-t}\xi'; x_n, e^{-t}\xi_n) \varphi(\xi) \xi_n^{2\nu+1} d\xi, \quad (28)$$

де

$$\Gamma(t, x' - e^{-t}\xi'; x_n, e^{-t}\xi_n) \equiv e^{-n_\nu t} T_{x_n}^{e^{-t}\xi_n} \tilde{\Gamma}(t, x' - e^{-t}\xi', x_n).$$

Для фундаментального розв'язку $\Gamma(t - \tau, x', x_n, \xi_n) \equiv T_{x_n}^{\xi_n} \Gamma(t - \tau, x', x_n)$ задачі (1)–(4) справджується оцінка

$$\begin{aligned} & |D_{x'}^k D_{x_n}^l B_{x_n}^j \Gamma(t - \tau, x', x_n, \xi_n)| \leq \\ & \leq C_{kjl} (\alpha(t - \tau))^{-\frac{n_\nu + |k| + 2j + l}{2b}} e^{-n_\nu(t - \tau)} T_{x_n}^{\xi_n} \left\{ e^{-c \left| \frac{x}{(\alpha(t - \tau))^{1/2b}} \right|^q} \right\}, \end{aligned} \quad (29)$$

де $\alpha(t - \tau) = \frac{1 - e^{-2b(t - \tau)}}{2b}$, C_{kjl} , c – додатні сталі, залежні від b , n_ν , T та сталої параболічності, $q = \frac{2b}{2b - 1}$.

Теорема 2. Нехай в шарі Π^+ задано B -параболічну систему (1) зі сталими коефіцієнтами, яка містить оператор Бесселя по x_n та виродження по всіх просторових змінних, задано умови (2), (3) та імпульсну дію (4). Нехай початкова функція $\varphi(x)$ неперервна та обмежена в E_n^+ , парна по x_n , матриці B_i сталі, такі, що $(E + e^{n_\nu \tau_i} B_i)$ є невивірженими. Тоді існує фундаментальний розв'язок, який задовольняє нерівність (29) і за допомогою якого визначається розв'язок $u(t, x)$ задачі (1)–(4) формулою (28).

Автор висловлює подяку науковому керівнику професору Матійчуку М. І. за поставлену задачу та допомогу при написанні статті.

1. Eidelman S. D., Ivasyshen S. D., Koshubei A. N. Analytic methods in theory of differential and pseudo-differential equation of parabolic type. – Basel etc.: Birkhäuser, 2004. – 390 p.
2. Polidoro S. On a class of ultraparabolic operators of Kolmogorov–Fokker–Planck type // *Matematiche*. – 1994. – **49**, № 1. – P. 53–105.
3. Di Francesco M., Polidoro S. On a class of degenerate parabolic equation of Kolmogorov type // *AMRX Appl. Math. Res. Express*. – 2005. – № 3. – P. 77–116.
4. Малицька Г.П. Про фундаментальний розв'язок задачі Коші для виродженого за довільною кількістю груп змінних параболічного рівняння типу Колмогорова довільного порядку // *Мат. методи та фіз.-мех. поля*. – 2004. – **47**, № 4. – С. 131–138.
5. Малицька Г. П. Системи рівнянь типу Колмогорова // *Укр. мат. журн.* – 2008. – **60**, № 12. – С. 1650–1663.
6. Ивасишен Л.М. Интегральное представление и множества начальных значений решений параболических уравнений с оператором Бесселя и растущими коэффициентами. – Черновцы, 1992. – 62 с. – Деп. в УкрИНТЭИ № 1731-Ук.92.
7. Балабушенко Т. М., Ивасишен С. Д., Лавренчук В. П., Мельничук Л. М. Фундаментальний розв'язок задачі Коші для деяких параболічних рівнянь з оператором Бесселя і зростаючими коефіцієнтами // *Наук. вісн. Чернів. ун-ту. Математика*. – 2006. – Вип. 288. – С. 5–11.
8. Самоїленко А. М., Перестюк Н. А. Дифференциальные уравнения с импульсным воздействием. – Киев: Вышш. шк., 1987. – 228 с.
9. Perestyuk N. A., Plotnikov V. A., Samoilenko A. M., Skripnik N. V. Differential equations with impulse effects: Multivalued right-hand sides with discontinuities // *DeGruyter Stud. Math.* – Berlin: Walter de Gruyter, 2011. – **40**.
10. Samoilenko A. M., Perestyuk N. A. Impulsive differential equations. – Singapore: World Sci., 1995. – 462 p.
11. Корнев Б.Г. Введение в теорию бесселевых функций. – М.: Наука, 1971. – 287 с.
12. Курант Р. Уравнения с частными производными. – М.: Мир, 1964. – 830 с.
13. Эйдельман С. Д. Параболические системы. – М.: Наука, 1964. – 442 с.
14. Матійчук М. І. Параболічні сингулярні крайові задачі. – Київ: Ін-т математики НАН України, 1999. – 176 с.

Одержано 25.01.12