

М. И. Матищук

Задача Коши для одного класса вырождающихся параболических систем

При изучении температурных полей в симметричных средах, радиальных колебаний мембраны, в задачах о взаимодействии тел и кристаллографии возникают уравнения с оператором Бесселя. В статье определяется класс систем параболического типа с оператором Бесселя, для которого изучается задача Коши. Близкие по конструкции системы исследовались в работах [1, 2].

1. Определение $2\vec{B}$ -параболических систем. Функция Грина задачи Коши. Рассмотрим в области $\Pi^+ = (0, T) \times E_n^+$, $E_n^+ = E_{n-1} \times (0, \infty)$ задачу Коши для системы линейных дифференциальных уравнений

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \sum_{\tilde{k}+2\tilde{j} \leq 1} A_{kj}(t, x) D_x^k B_{x_n}^j u = f(t, x), \quad (1)$$

$$u|_{t=0} = \varphi(x), \quad \frac{\partial u}{\partial x_n} \Big|_{x_n=0} = 0, \quad (2)$$

где $B_{x_n} = \partial^2/\partial x_n^2 + (2\nu + 1)/x_n \partial/\partial x_n$ — оператор Бесселя, $\nu_0 = 2\nu + 1 > 0$, $\tilde{k} + 2\tilde{j} = k_1/2b_1 + \dots + k_{n-1}/2b_{n-1} + 2j/2b_n$, $b_1 \geq \dots \geq b_{n-1} \geq b_n$ — целые числа.

Определение. Система уравнений (1) называется $2\vec{B}$ -параболической в области Π^+ , если характеристическое уравнение

$$\det \left\| \sum_{\tilde{k}+2\tilde{j}=1} A_{kj}(t, x) (i\sigma')^k (-\sigma_n^2)^j - \lambda E \right\| = 0 \quad (3)$$

имеет корни, удовлетворяющие неравенству

$$\operatorname{Re} \lambda(t, x; \sigma_1, \dots, \sigma_n) \leq -\delta(\sigma_1^{2b_1} + \dots + \sigma_n^{2b_n}), \quad \delta = \operatorname{const} > 0. \quad (4)$$

Для решения задачи (1), (2) нужно построить функцию Грина задачи Коши для системы с коэффициентами, зависящими от параметра

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \sum_{\tilde{k}+2\tilde{j} \leq 1} A_{kj}(t, y) D_x^k B_{x_n}^j u. \quad (5)$$

Решение задачи Коши (5), (2) можно найти с помощью преобразования Фурье-Бесселя в виде

$$u(t, x) = \int_{E_n^+} G(t, 0, x, \xi; y) \varphi(\xi) \xi_n^{\nu_0} d\xi, \quad (6)$$

где G — матрица Грина:

$$G(t, \tau, x, \xi; y) = T_{x_n}^{\xi_n} G(t, \tau, x - \xi'; y) = \\ = C_v \int_0^\pi G(t, \tau, x' - \xi', \sqrt{x_n^2 + \xi_n^2 - 2x_n \xi_n \cos \alpha}; y) \sin^{2\nu} \alpha d\alpha, \quad (7)$$

$$G(t, \tau, x; y) = C_v \int_{E_n^+} \exp(-i\sigma' x') Q(t, \tau, \sigma; y) j_\nu(\sigma_n x_n) \sigma_n^{\nu_0} d\sigma_n,$$

Q — нормальная фундаментальная матрица решений двойственной к (5) системы

$$\frac{dv}{dt} = \sum_{\tilde{k}+2\tilde{j} \leq 1} A_{kj}(t, y) (i\sigma')^k (-\sigma_n^2)^j v, \quad (8)$$

для которой на основании (4) существует оценка

$$|Q(t, \tau, \hat{\sigma} + i\hat{\nu}; y)| \leq C \exp \left\{ -c \sum_{s=1}^n \sigma_s^{2b_s} + c_1 \sum_{s=1}^n \gamma_s^{2b_s} \right\}. \quad (9)$$

Последняя есть целая функция аргумента $\hat{s} = \hat{\sigma} + i\hat{\nu} = (\sigma_1 + i\gamma_1/(t - \tau)^{1/2b_1}, \dots, \sigma_n + i\gamma_n/(t - \tau)^{1/2b_n})$, четная по последнему аргументу. Ее аналитическое описание устанавливает следующая теорема.

Теорема 1. Матрица $G(t, \tau, x, \xi; y)$ как функция комплексных аргументов $(x_s - \xi_s)(t - \tau)^{-1/2b_s}$, $x_n(t - \tau)^{-1/2b_n}$, $\xi_n(t - \tau)^{-1/2b_n}$ есть целая функция порядка роста $q_s = 2b_s/2b_s - 1$, четная по последним аргументам, и при действительных аргументах справедлива оценка

$$|D_{x'}^{k'} D_{x_n}^{k_n} B_{x_n}^l G(t, \tau, x, \xi; y)| \leq C_{kj} (t - \tau)^{-\tilde{n}_v - \tilde{k} - 2\tilde{j}} T_{x_n}^{\xi_n} \left\{ \exp \left(-c \sum_{s=1}^n |\hat{x}_s - \hat{\xi}_s|^{q_s} \right) \right\}, \quad (10)$$

где положительные постоянные c, C_{kj} зависят от чисел $b, n, \nu, \delta, T, \sup |A_{kj}|$ и модуля непрерывности $A_{kj}(t, y)$ по t с $\tilde{k} + 2\tilde{j} = 1$, $\xi'_s = \xi_s, s < n$, $\xi'_n = 0$, $\tilde{n}_v = 1/2b_1 + \dots + 1/2b_{n-1} + 2(\nu + 1)/2b_n$.

Доказательство. Оно основано на леммах о преобразовании Бесселя [3] и Фурье [4, стр. 36] целых функций. Обозначим

$$\Psi(t, \tau, \sigma', x_n; y) = \int_0^\infty Q(t, \tau, \sigma; y) j_\nu(\sigma_n x_n) \sigma_n^{\nu_0} d\sigma_n. \quad (11)$$

Переходя в последнем интеграле от σ_n к $\hat{\sigma}_n$, получим

$$\Psi(t, \tau, \hat{\sigma}', x_n; y) = \int_0^\infty Q(t, \tau, \hat{\sigma}; y) j_\nu(\sigma_n \hat{x}_n) \sigma_n^{\nu_0} d\sigma_n \times \\ \times (t - \tau)^{-2(\nu+1)/2b_n} \equiv \Psi_1(t, \tau, \hat{\sigma}', \hat{x}_n; y) (t - \tau)^{-2(\nu+1)/2b_n}. \quad (12)$$

Функция $\Psi_1(t, \tau, \hat{\sigma}', \hat{x}_n; y)$ бесконечно дифференцируема по x_n , при этом, очевидно, имеет место равенство

$$D_{x_n}^{k_n} B_{x_n}^l T_{x_n}^{\xi_n} \Psi(t, \tau, \hat{\sigma}', x_n; y) = D_{x_n}^{k_n} B_{x_n}^l \hat{T}_{x_n}^{\xi_n} \Psi_1(t, \tau, \hat{\sigma}', \hat{x}_n; y) \times \\ \times (t - \tau)^{-2(\nu+1) + k_n + 2j)/2b_n}. \quad (13)$$

Отсюда на основании оценки (9) и леммы 2 из [3]

$$|D_{x_n}^{k_n} B_{x_n}^j T_{x_n}^{\xi_n} \Psi_1| \leq C_{k_n} \exp \left(-c \sum_{s=1}^{n-1} \sigma_s^{2b_s} + c_1 \sum_{s=1}^{n-1} \gamma_s^{2b_s} \right) T_{x_n}^{\xi_n} \{ \exp(-c_2 \hat{x}_n^{q_n}) \}. \quad (14)$$

Функцию $G(t, \tau, x; y)$ можно представить в виде

$$G(t, \tau, x; y) = C_v \int_{E_{n-1}} \exp(-i\sigma' x') \Psi(t, \tau, \sigma x_n; y) d\sigma'.$$

Перейдем от σ' к переменным $\hat{\sigma}'$:

$$G(t, \tau, x; y) = C_v \int_{E_{n-1}} \exp(-i\sigma' x') \Psi_1(t, \tau, \hat{\sigma}', \hat{x}_n; y) d\sigma' (t - \tau)^{-n\nu}.$$

Этот интеграл — преобразование Фурье по σ' функции $\Psi_1(t, \tau, \hat{\sigma}', x_n; y)$, целой в силу свойств матрицы $Q(t, \tau, s; y)$, удовлетворяющей неравенству (14). В силу леммы 1.1 из [4] ее преобразование Фурье $G(t, \tau, x; y)$, как функция аргументов $(\hat{x}_1, \dots, \hat{x}_{n-1})$, есть целая функция. Справедлива оценка

$$|G(t, \tau, x + i\bar{x}'; y)| \leq C(t - \tau)^{-n\nu} \exp \left\{ -c \sum_{s=1}^{n-1} \hat{x}_s^{q_s} + c_1 \sum_{s=1}^{n-1} \hat{x}_s^{q_s} \right\}. \quad (15)$$

Чтобы получить оценку производных функции $G(t, \tau, x, \xi; y)$, воспользуемся равенством (13):

$$D_{x'}^{k'} D_{x_n}^{k_n} B_{x_n}^j G(t, \tau, x, \xi; y) = C_v \int_{E_{n-1}} \exp(-i\sigma' (\hat{x}' - \hat{\xi}')) D_{x_n}^{k_n} B_{x_n}^j T_{x_n}^{\xi_n} \Psi_1 \times \\ \times (t, \tau, \hat{\sigma}', \hat{x}_n; y) (i\sigma')^{k'} d\sigma' (t - \tau)^{-\tilde{k}' - \tilde{n}\nu - 2\tilde{j} - \tilde{k}_n}.$$

Используя (14) и упомянутую лемму, находим

$$|D_{x'}^{k'} B_{x_n}^j D_{x_n}^{k_n} G(t, \tau, x + i\bar{x}', \xi_n; y)| \leq C_{k'j} (t - \tau)^{-\tilde{n}\nu - \tilde{k} - 2\tilde{j}} \times \\ \times T_{x_n}^{\xi_n} \left\{ \exp \left(-c \sum_{s=1}^n \hat{x}_s^{q_s} + c_1 \sum_{s=1}^{n-1} \bar{x}_s^{q_s} \right) \right\}. \quad (16)$$

Пусть x_n, ξ_n комплексные. На основании леммы 2 из [3] функция

$$\Psi(t, \tau, \hat{\sigma}', \hat{x}_n, \hat{\xi}_n; y) = \int_0^\infty Q(t, \tau, \hat{\sigma}; y) j_\nu(\sigma_n x_n) j_\nu(\sigma_n \hat{\xi}_n) \sigma_n^\nu d\sigma_n \text{ — целая по } \hat{x}_n,$$

$\hat{\xi}_n$ и выполняется неравенство

$$|\Psi(t, \tau, \hat{\sigma}', \hat{x}_n, \hat{\xi}_n; y)| \leq C \exp \left\{ -c \sum_{s=1}^{n-1} \sigma_s^{2b_s} + c_1 |\operatorname{Im} \hat{x}_n|^{q_n} + c_1 |\operatorname{Im} \hat{\xi}_n|^{q_n} \right\}.$$

Тогда для интеграла Фурье функции Ψ по σ' находим оценку

$$|G(t, \tau, x', x_n, \xi_n; y)| \leq C(t - \tau)^{-n\nu} \exp \left(-c \sum_{s=1}^{n-1} x_s^{q_s} + c' |\operatorname{Im} \hat{x}_n|^{q_n} + \right. \\ \left. + c' |\operatorname{Im} \hat{\xi}_n|^{q_n} \right). \quad (17)$$

Неравенства (16), (17) характеризуют поведение матрицы Грина при действительных и комплексных значениях аргументов. Теорема доказана. Заметим, что матрица Грина $G(t, \tau, x, \xi, y)$ обладает свойствами нормальности.

2. Решение задачи Коши. Определим банахово пространство функций, в котором решается задача (1), (2). Пусть $\omega_i(t)$, $F(t)$ — функции типа модуля непрерывности; $C_{\omega_1, \omega_2}^{(\vec{2b}, F)}(\Pi^+)$ — множество функций $u(t, x)$, имеющих производные, которые входят в уравнение (1), и норма $\|u\|_{\vec{2b}, \omega}^F = \|u\|_{\vec{2b}, \omega_1} + [u]_{\vec{2b}, \omega_2}^F$ конечна,

$$\begin{aligned} u|_{\vec{2b}, \omega_1} &= \sum_{0 < \vec{k} + 2\vec{j} \leq 1} \sup \{ |D_x^{\vec{k}} B_{x_n}^{\vec{j}} u(t, x) | \omega_1(\sqrt{t}) t^{-\vec{k} - 2\vec{j}} \psi(t, x) \} + \\ &+ \sup_{\Pi^+} \{ |u(t, x) | \psi(t, x) \}, [u]_{\vec{2b}, \omega_2}^F = \sum_{\vec{k} + 2\vec{j} = 1} \sup_{\Pi^+} \left\{ \frac{|\Delta_x D_x^{\vec{k}} B_{x_n}^{\vec{j}} u(t, x)|}{F(\|\Delta x\|)} \times \right. \\ &\times \left. \frac{t \psi(t, x, x + \Delta x)}{\omega_2(\sqrt{t})} \right\}, \|x\| = \sqrt{\sum_{s=1}^n x_s^{2b_s/b_1}}, \\ \psi(t, x) &= \exp \left\{ - \sum_{i=1}^n k_i(t) x_i^{q_i} \right\}, \psi(t, x, x + \Delta x) = \\ &= \max \{ \psi(t, x), \psi(t, x + \Delta x) \}. \end{aligned}$$

Теорема 2. 1. *Предположим: а) коэффициенты $A_{kj}(t, x)$ определены в Π^+ и непрерывны по t , причем непрерывность A_{kj} с $\vec{k} + 2\vec{j} = 1$ равномерна по x ; б) коэффициенты A_{kj} по x принадлежат классу $C_x^{0, \omega}(\Pi^+)$ и сходится интеграл $F_\omega(a) = \int_0^a \omega(\tau) \tau^{-1} d\tau$.*

Тогда для любых $\varphi \in C_{a, N}^{(0, \omega)}(E_n^+)$, $f \in C_{\omega, \omega}^{(0, \omega)}(\Pi^+)$ единственное решение задачи Коши (1), (2), определяется интегралом Стильтьеса с мерой Бореля

$$u(t, x) = \int_{E_n^+} P(t, x; 0, d\xi) \xi_n^{v_0} \varphi(\xi) + \int_0^t \int_{E_n^+} P(t, x; \tau, d\xi) \xi_n^{v_0} f(\tau, \xi). \quad (18)$$

Оно принадлежит классу $C_{\omega, 1}^{(\vec{2b}, F)}(\Pi^+) \equiv \hat{C}$ и

$$\|u\|_{\hat{C}} \leq C (\|\varphi\|_0^0 + \|f\|_{\omega, \omega}^0). \quad (19)$$

2. Если, кроме условий а), б), модуль непрерывности коэффициентов A_{kj} , $\vec{k} + 2\vec{j} > 1 - 1/2b_n$, удовлетворяет условию $\int_0^a F_\omega(t) t^{-1} dt < \infty$, то существует матрица $\mathfrak{K}(t, \tau, x, \xi)$ такая, что

$$u(t, x) = \int_{E_n^+} \mathfrak{K}(t, 0, x, \xi) \varphi(\xi) \xi_n^{v_0} d\xi + \int_0^t d\tau \int_{E_n^+} \mathfrak{K}(t, \tau, x, \xi) f(\tau, \xi) \xi_n^{v_0} d\xi \quad (20)$$

для $\varphi \in C_{a, N}(E_n^+)$, $f \in C^{(0, \omega)}(\Pi^+)$ и решение принадлежит классу $C^{(\vec{2b}, F)}(\Pi^+)$. Для \mathfrak{K} справедливы оценки

$$|D_x^{\vec{k}} B_{x_n}^{\vec{j}} \mathfrak{K}(t, \tau, x, \xi)| \leq C_{kj} (t - \tau)^{-\vec{n}_v - \vec{k} - 2\vec{j}} T_{x_n}^{\xi_n} \{ e^{-\rho(t, \tau, x, \xi)} \}, \vec{k} + 2\vec{j} \leq 1, \quad (21)$$

$$|\Delta_x D_x^{\vec{k}} B_{x_n}^{\vec{j}} \mathfrak{K}(t, \tau, x, \xi)| \leq C (t - \tau)^{-\vec{n}_v - 1} [F(\|\Delta x\|) + \|\Delta x\| (t - \tau)^{-1/2b_1}] \times$$

$$\times T_{x_n}^{\xi_n} \{ e^{-\rho(t, \tau, x, x + \Delta x, \xi')} \}, \rho(t, \tau, x, \xi) = \sum_{s=1}^n \left(\frac{x_s - \xi_s}{(t - \tau)^{1/2b_s}} \right)^{q_s}, \vec{k} + 2\vec{j} = 1. \quad (22)$$

Доказательство. Его можно провести с помощью теоремы 1 по развитой в [5] методике. Для доказательства второй части теоремы достаточно построить фундаментальную матрицу системы $\frac{\partial u}{\partial t} = \sum_{\substack{\tilde{k}+\tilde{j} \leq 1 \\ \tilde{k}+\tilde{j} > 1-1/2b_n}} A_{kj} \times \times (t, x) D_x^k B_{x_n}^j u - Au$, $A = \text{const} > 0$. Ее отыскиваем в виде $\tilde{\mathcal{G}}(t, \tau, x, \xi) = \tilde{G}(t, \tau, x, \xi; \xi) + W(t, \tau, x, \xi)$, где \tilde{G} — матрица Грина системы $\frac{\partial u}{\partial t} = \sum_{\substack{\tilde{k}+\tilde{j} > 1-1/2b_n}} A_{kj}(t, \xi) D_x^k B_{x_n}^j u - Au$. Тогда $W(t, \tau, x, \xi)$ будет решением системы

$$\begin{aligned} \frac{\partial W}{\partial t} = & \sum_{1-1/2b_n < \tilde{k}+\tilde{j} \leq 1} A_{kj}(t, y) D_x^k B_{x_n}^j W + F(t, \tau, x, \xi) + \\ & + \sum_{\tilde{k}+\tilde{j} \leq 1} [A_{kj}(t, x) - A_{kj}(t, y) \delta_{kj}^*] D_x^k B_{x_n}^j W, \\ F(t, \tau, x, \xi) = & \sum_{\tilde{m}+2\tilde{p} \leq 1} [A_{mp}(t, x) - A_{mp}(\tau, \xi) \delta_{mp}^*] D_x^m B_{x_n}^p \tilde{G}(t, \tau, x, \xi; \xi), \end{aligned} \quad (23)$$

$\delta_{mp}^* = 1$ при $\tilde{m} + 2\tilde{p} > 1 - 1/2b_n$ и $\delta_{mp}^* = 0$ при $\tilde{m} + 2\tilde{p} < 1 - 1/2b_n$, y — произвольно фиксировано в E_n^+ .

Воспользовавшись формулой Грина—Остроградского, из (23) получим, что W удовлетворяет интегро-дифференциальному уравнению

$$\begin{aligned} W(t, \tau, x, \xi) = & \int_{\tau}^t d\beta \int_{E_n^+} \tilde{G}(t, \beta, x, \xi; y) F(\beta, \tau, \xi, \xi) \zeta_n^0 d\zeta + \\ & + \int_{\tau}^t d\beta \int_{E_n^+} \tilde{G}(t, \beta, x, \xi; y) \sum_{\tilde{m}+2\tilde{p} \leq 1} [A_{mp}(\beta, \xi) - \delta_{mp}^* A_{mp}(\beta, y)] \times \\ & \times D_{\xi}^m B_{\xi_n}^p W(\beta, \tau, \xi, \xi) \zeta_n^0 d\zeta. \end{aligned} \quad (24)$$

Применяя к обеим частям последнего соотношения оператор $D_x^k B_{x_n}^j$ и переносывая производные с \tilde{G} на W с подстановкой $y = x$, приходим к системе интегральных уравнений относительно $D_x^k B_{x_n}^j W$:

$$\begin{aligned} D_x^k B_{x_n}^j W(t, \tau, x, \xi) = & F_{kj}(t, \tau, x, \xi) + \sum_{\tilde{m}+2\tilde{p} \leq 1} \int_{\tau}^t d\beta \int_{E_n^+} K_{kj}^{(m,p)}(t, \beta, x, \xi) \times \\ & \times D_{\xi}^m B_{\xi_n}^p W(\beta, \tau, \xi, \xi) \zeta_n^0 d\zeta, \end{aligned} \quad (25)$$

где F_{kj} обозначены производные потенциала в (24) с плотностью $F(t, \tau, x, \xi)$,

$$\begin{aligned} K_{kj}^{(m,p)}(t, \tau, x, \xi) \equiv & D_x^k B_{x_n}^j \tilde{G}(t, \tau, x, \xi; x) [A_{mp}(\tau, \xi) - A_{mp}(\tau, x)] + \\ & + \Pi_{kj}^{(m,p)}(t, \tau, x, \xi), \\ \Pi_{kj}^{(m,p)}(t, \tau, x, \xi) = & \begin{cases} \bar{D}_x^k \bar{B}_{x_n}^{j-1} \tilde{G} A_{m,p-1}(\tau, x) - \bar{D}_x^{k+1} \bar{B}_{x_n}^{j-1} \tilde{G} A_{m+1,p-1}(\tau, x), & p \geq 1, \\ -\bar{D}_x^{k+1} \bar{B}_{x_n}^{j-1} \tilde{G} A_{m+1,p-1}(\tau, x), & m \neq 0, j \geq 1, \\ -\bar{D}_x^{k-1} \bar{B}_{x_n}^j \tilde{G}(t, \tau, x, \xi; x) A_{m-1,p}(\tau, x), & A_{0,-1} \equiv 0, k \neq 0. \end{cases} \end{aligned}$$

Из условий теоремы и оценок (16) следует

$$|K_{kj}^{(mp)}(t, \tau, x, \xi)| \leq C_0 \omega [d(t, \tau, x, \xi)] d^{-2b_1(\tilde{n}_v + \tilde{k} + 2\tilde{j})}(t, \tau, x, \xi) \exp(-A(t-\tau)) \times \\ \times T_{x_n}^{\xi n} \{ \exp(-c\hat{\rho}(t, \tau, x, \xi')) \} \equiv C_0 T_{x_n}^{\xi n} \Psi_{2b_1(\tilde{n}_v + \tilde{k} + 2\tilde{j})}^{(c,A)}(t, \tau, x, \xi'), \\ d(t, \tau, x, \xi) = \sqrt{\|x - \xi\|^2 + |t - \tau|^{1/b_1}}, \hat{\rho}(t, \tau, x, \xi) = \\ = \sum_{s=1}^n \left(\frac{\tilde{d}(t, \tau, x, \xi)}{(t - \tau)^{1/2b_1}} \right)^{q_s}, \tilde{q}_s = \frac{2b_1}{2b_s - 1}. \quad (26)$$

Для ядра $K = (K_{kj}^{mp})$ определяются ряд Неймана

$$R(t, \tau, x, \xi) = K(t, \tau, x, \xi) + \sum_{p=1}^{\infty} \int_{\tau}^t d\beta \int_{E_n^+} K(t, \beta, x, y) K_p(\beta, \tau, y, \xi) y_n^{\nu_0} dy, \quad (27)$$

повторные ядра которого оцениваются с помощью (26) и неравенства

$$\int_{\tau}^t d\beta \int_{E_n^+} T_{x_n}^{\beta n} \Psi_{2b_1(\tilde{n}_v + \tilde{k} + 2\tilde{j})}^{(c,A)}(t, \beta, x, y') T_{y_n}^{\xi n} \Psi_{2b_1(\tilde{n}_v + 1)}^{(c,A)}(\beta, \tau, y, \xi') y_n^{\nu_0} dy \leq \\ \leq \Phi(A, \varepsilon) T_{x_n}^{\xi n} \Psi_{2b_1(\tilde{n}_v + \tilde{k} + 2\tilde{j})}^{(c_1 A/2)}(t, \tau, x, \xi'), \quad 0 < c_1 < c, \quad (28)$$

при этом

$$|K_p(t, \tau, x, \xi)| \leq C_0^p \Phi^{p-1}(A, \varepsilon) T_{x_n}^{\xi n} \Psi_{2b_1(\tilde{n}_v + 1)}^{(c_1 A/2)}(t, \tau, x, \xi'), \\ \Phi(A, \varepsilon) = c_1 \int_0^{\varepsilon} \omega(\tau) \tau^{-1} d\tau + c_2 \omega(\varepsilon) \varepsilon^{-2b_1(\tilde{n}_v + 1)} A^{-1/2b_1}. \quad (29)$$

Если параметры ε, A выбраны так, что $\Phi(A, \varepsilon) < c_0^{-1}$, ряд Неймана при $t > \tau$ сходится равномерно и абсолютно и для его суммы $R(t, \tau, x, \xi)$ выполняется неравенство вида (26), но с другими постоянными. Решение системы определяется формулой

$$D_{x'}^k B_{x_n}^j W(t, \tau, x, \xi) = F_{kj} + \sum_{\tilde{m} + 2\tilde{p} \leq 1} \int_{\tau}^t d\beta \int_{E_n^+} R_{kj}^{(mp)}(t, \beta, x, y) F_{mp} \times \\ \times (\beta, \tau, x, y, \xi) y_n^{\nu_0} dy, \quad \tilde{k} + 2\tilde{j} \leq 1. \quad (30)$$

Из формул (30), (25) с помощью рассуждений работы [5] устанавливаются оценки (21), (22) и формулой (20) определяется решение задачи (1), (2). При этом условие $\int_{+0} F_{\omega}(t) t^{-1} dt < \infty$ обеспечивает существование интегралов в

(30) за счет суммируемости F_{mp} .

При выполнении п. 1 теоремы производные решения задачи Коши удовлетворяют системе интегральных уравнений

$$D_{x'}^k B_{x_n}^j u(t, x) = \Phi_{kj}(t, x) + \sum_{\tilde{m} + 2\tilde{p} \leq 1} \int_0^t d\tau \int_{E_n^+} K_{kj}^{(mp)}(t, \tau, x, \xi) D_{\xi'}^{\tilde{m}} B_{\xi_n}^{\tilde{p}} u \times \\ \times (\tau, \xi) \xi_n^{\nu_0} d\xi, \quad \tilde{k} + 2\tilde{j} \leq 1, \quad (31)$$

где $K_{kj}^{(m,p)}(t, \tau, x, \xi) = \overline{D}_{x'}^k \overline{B}_{x_n}^j \overline{G}(t, \tau, x, \xi; x) [A_{mp}(\tau, \xi) - A_{mp}(\tau, x)]$, $\overline{G}(t, \tau, x, \xi; y) = G(t, \tau, x, \xi; y) \exp\{-A(t - \tau)\}$, $G(t, \tau, x, \xi; y)$ — матрица Грина сис-

темы (5), $\Phi_{kj}(t, x)$ — результат применения оператора $D_{x_j}^k B_{x_n}^j$ к потенциалам

$$\Phi(t, x) = \int_{E_n^+} \tilde{G}(t, 0, x, \xi; y) \varphi(\xi) \xi_n^{\nu_0} d\xi + \int_0^t d\tau \int_{E_n^+} \tilde{G}(t, \tau, x, \xi; y) \tilde{f}(\tau, \xi) \xi_n^{\nu_0} d\xi.$$

Решение системы (31) определяется по формуле (30) и устанавливается его оценка (19), а с помощью рассуждений работы [3, стр. 898] получаем представление решения интегралами Стильбеса с мерами Бореля в виде (18).

1. Киприянов И. А. Об одном классе сингулярных эллиптических операторов.— Сиб. мат. мат. журн., 1973, 14, № 3, с. 560—568.
2. Эйдельман С. Д. Об одном классе параболических систем.— Докл. АН СССР, 1960, 133, № 1, с. 40—43.
3. Матийчук М. И. Фундаментальные решения параболических систем с разрывными коэффициентами и их применения к краевым задачам. II, IV.— Дифференц. уравнения, 1975, 11, № 7, с. 1293—1303; 1978, 14, № 5, с. 885—899.
4. Эйдельман С. Д. Параболические системы.— М.: Наука, 1964.— 443 с.
5. Матийчук М. И., Эйдельман С. Д. О фундаментальных решениях и задаче Коши для параболических систем, коэффициенты которых удовлетворяют условию Дини.— Тр. семинара по функцион. анализу. Воронеж, 1967, вып. 9, с. 54—83.

Черновиц. гос. ун-т

Поступила в редакцию 23.03.83