

## Литература

1. Бицадзе А. В. // Докл. АН СССР. 1963. Т. 148, № 4. С. 749—752.
2. Borggelli R. // J. Math. and Mech. 1966. Vol. 1. P. 51—81.
3. Егоров Ю. В., Кондратьев В. А. // Мат. сб. 1969. Т. 78. С. 148—176.
4. Хёрмандер Л. // Псевдодифференциальные операторы. М., 1967. С. 297—367.
5. Мазья В. Г. // Мат. сб. 1972. Т. 87. С. 417—454.
6. Melin A., Sjostrand J. // Comm. in Partial Diff. Equat. 1976. Vol. 1. P. 313—400.
7. Winzell B. // Math. Scand. 1978. Vol. 43. P. 169—176.
8. Панеях Б. П. // Мат. сб. 1981. Т. 114, № 2. С. 226—268.
9. Алимов Ш. А. // Дифференц. уравнения. 1981. Т. 17, № 10. С. 1738—1751.
10. Егоров Ю. В. Линейные дифференциальные уравнения главного типа. М., 1984.
11. Хёрмандер Л. // Математика (сб. пер.). 1969. Т. 13, № 6. С. 114—137.
12. Миранда К. Уравнения с частными производными эллиптического типа. М., 1957.
13. Соболевский П. Е. // Докл. АН СССР. 1962. Т. 142, № 4. С. 804—807.

Самаркандский государственный университет  
им. Алишера Навои

Поступила в редакцию  
3 июля 1986 г.

УДК 517.956.4

Е. А. БАДЕРКО

### О «ПОЧТИ» МОДЕЛЬНОЙ КРАЕВОЙ ЗАДАЧЕ ДЛЯ ПАРАБОЛИЧЕСКОГО УРАВНЕНИЯ ВЫСОКОГО ПОРЯДКА

Рассматривается параболический оператор порядка  $2m$  ( $m$  — произвольное натуральное число) с вещественными постоянными коэффициентами

$$\mathcal{L} \equiv D_t + (-1)^m \sum_{|k|=2m} a_k D^k,$$

где  $D_t = \frac{\partial}{\partial t}$ ,  $D = (D_1, \dots, D_n)$ ,  $D_j = D_{x_j} = \frac{\partial}{\partial x_j}$ ,  $k = (k_1, \dots, k_n)$ ,  $|k| = k_1 + \dots + k_n$ ,  $D^k = D_1^{k_1} \dots D_n^{k_n}$ , причем  $\mathcal{A}(\sigma) \equiv \sum_{|k|=2m} a_k \sigma^k \geq \delta_0 |\sigma|^{2m}$ ,  $\sigma \in R^n$ , для некоторого  $\delta_0 > 0$ .

В слое  $\Omega_T = R^n \times (0, T)$  ( $T > 0$  фиксировано) выделяется полуограниченная область  $\Omega_T^+ = \{(x, t) \in \Omega_T \mid x_n > X(t)\}$  с негладкой боковой границей  $\Sigma_T = \{(x, t) \in \Omega_T \mid x_n = X(t)\}$ , где  $X$  — непрерывная на  $[0, T]$  функция, удовлетворяющая условию Гёльдера:

$$[X]_{r, \alpha} \equiv \sup_{t, t+\Delta t \in (0, T)} \frac{|X(t+\Delta t) - X(t)|}{|\Delta t|^{1-(r+\alpha)/2m}} < +\infty, \quad \alpha \in (0, 1), \quad (0.1)$$

число  $r$  указано ниже в (0.6).

Пусть  $\Omega_T' = R^{n-1} \times (0, T)$ ,  $x' = (x_1, \dots, x_{n-1})$ ,  $k' = (k_1, \dots, k_{n-1})$ ,  $\alpha \in (0, 1)$ . Следуя [1, с. 705], через  $H^{s+\alpha, (s+\alpha)/2m}(\bar{\Omega}_T')$  при  $0 \leq s \leq 2m-1$  обозначаем класс функций  $\psi$ , непрерывных в  $\bar{\Omega}_T'$  вместе со всеми производными  $D^{k'}\psi$  при  $|k'| \leq s$ , и с конечной нормой

$$\begin{aligned} |\psi|_{\Omega_T'}^{(s+\alpha)} \equiv & \sum_{0 \leq |k'| \leq s} \left\{ \sup_{\Omega_T'} |D^{k'}\psi(x', t)| + \right. \\ & \left. + \sup_{(x', t), (x', t+\Delta t) \in \Omega_T'} \frac{|D^{k'}\psi(x', t+\Delta t) - D^{k'}\psi(x', t)|}{|\Delta t|^{(s-|k'|+\alpha)/2m}} \right\} + \end{aligned}$$

$$+ \sum_{|k'|=s} \sup_{(x', t), (x'+\Delta x', t) \in \Omega'_T} \frac{|D^{k'}\psi(x'+\Delta x', t) - D^{k'}\psi(x', t)|}{|\Delta x'|^\alpha}.$$

Рассматриваются граничные операторы с вещественными постоянными коэффициентами

$$\mathcal{B}_j \equiv \mathcal{B}_j(D) \equiv \sum_{|k|=r_j} b_{jk} D^k, \quad j = \overline{0, m-1}, \quad 0 \leq r_0 < \dots < r_{m-1} \leq 2m-1,$$

удовлетворяющие условию дополненности (см. [1, с. 700; 2, с. 355] или (1.12) настоящей работы).

Ставится задача отыскания классического решения уравнения

$$\mathcal{L}u = 0 \quad \text{в } \Omega_T^+ \quad (0.2)$$

с начальным

$$u(x, 0) = 0, \quad x' \in R^{n-1}, \quad x_n \geq X(0), \quad (0.3)$$

и граничными условиями

$$\mathcal{B}_j u|_{\Sigma_T} = \psi_j, \quad j = \overline{0, m-1}, \quad \text{в } \overline{\Omega'_T}, \quad (0.4)$$

где

$$\psi_j \in H^{2m-r_j-1+\alpha, 1-(r_j+1-\alpha)/2m}(\overline{\Omega'_T}), \quad j = \overline{0, m-1}; \quad (0.5)$$

$H_{\alpha}^{s+\alpha, (s+\alpha)/2m}(\overline{\Omega'_T})$  — множество функций из  $H^{s+\alpha, (s+\alpha)/2m}(\overline{\Omega'_T})$ , обращающихся в нуль при  $t=0$ ;  $\mathcal{B}_j u|_{\Sigma_T}$  — предельные значения  $\mathcal{B}_j u$  на  $\Sigma_T$ , полученные предельным переходом «изнутри»  $\Omega_T^+$ . В условии (0.1) теперь полагаем

$$r = \min \{r_0, 2m-2\}. \quad (0.6)$$

Поставленная задача (0.2) — (0.4) имеет специальный характер: при  $X \equiv 0$  она превращается в хорошо известную модельную задачу (см. [1, с. 710; 2, с. 352; 3, с. 39], а в общем случае условия (0.1) ее можно рассматривать как «почти» модельную для перехода к решению задач в областях с негладкими боковыми границами. При этом негладкость боковой границы  $\Sigma_T$  не позволяет воспользоваться методами, разработанными для цилиндрических областей.

Если  $n=1, m \geq 1$  [4—6] или  $n \geq 1, m=1, r_0=0$  [7], то решение задачи (0.2) — (0.4) при условиях (0.1), (0.5) известно; оно строится методом теории потенциала.

В общем случае также обратимся к этому методу, используя в качестве компонент векторного ядра потенциала фундаментальное решение (ф. р.) уравнения (0.2) и некоторые его интегральные преобразования. Для решения возникающей при этом системы интегральных уравнений вводим специальный интегро-дифференциальный оператор  $\mathcal{E}$ , играющий роль регуляризатора системы.

Пусть  $\nu \in [0, 1)$ ,  $(x, t) \in R^n \times R^+$ ,  $R^+ = (0, +\infty)$ , и

$$Z_\nu(x, t) \equiv (2\pi)^{-n} \int_{R^n} (-i\sigma_n)^{-\nu} \exp(ix\sigma - A(\sigma)t) d\sigma; \quad (0.7)$$

под  $\nu$ -й степенью комплексного числа  $z$  понимается ветвь  $z^\nu = |z|^\nu \exp(iv \arg z)$ ,  $-\pi < \arg z \leq \pi$ . Полагаем

$$v_s = s\alpha/m, \quad s = \overline{0, m-1}, \quad \alpha - \text{из (0.1)}, \quad (0.8)$$

$$Z = (Z_{v_0}, \dots, Z_{v_{m-1}}).$$

Будет доказана

**Теорема.** При условиях (0.1), (0.5) для задачи (0.2)–(0.4) существует классическое решение  $u$ , непрерывное в  $\overline{\Omega_T^+}$ , имеющее вид обобщенного параболического потенциала

$$u(x, t) = \int_0^t d\tau \int_{R^{n-1}} \varphi(\xi', \tau) Z((x' - \xi', x_n - X(\tau)), t - \tau) d\xi', \quad (0.9)$$

где плотность  $\varphi = (\varphi_0, \dots, \varphi_{m-1})$  есть решение системы интегральных уравнений Вольтерра:

$$\gamma_j \varphi_0(x', t) + \sum_{s=0}^{m-1} \int_0^t d\tau \int_{R^{n-1}} \varphi_s(\xi', \tau) \mathcal{B}_j(D_x) Z_{v_s}((x' - \xi', X(t) - X(\tau)), t - \tau) d\xi' = \varphi_j(x', t), \quad (x', t) \in \overline{\Omega_T^+}, \quad j = \overline{0, m-1}, \quad (0.10)$$

где  $\gamma_j = 0$ , если  $j = \overline{0, m-2}$ ,

$$\gamma_{m-1} = \begin{cases} 0, & \text{если } r_{m-1} \leq 2m-2, \\ (-1)^m b_0 / 2a_0, & \text{если } r_{m-1} = 2m-1, \end{cases} \quad (0.11)$$

$$a_0 = a_{(0, \dots, 0, 2m)}, \quad b_0 = b_{m-1(0, \dots, 0, 2m-1)}.$$

В пп. 1 и 2 излагаются вспомогательные построения; в п. 3 проводится доказательство теоремы.

Всюду буквами  $C$  и  $c$  обозначаем положительные постоянные, конкретный вид которых нас не интересует, зависящие, быть может, от  $\delta_0$ ,  $T$ ,  $n$ ,  $m$ ,  $\alpha$ ,  $[X]_{r, \alpha}$  и от коэффициентов в (0.2), (0.4).

**1. Об условии дополненности для граничных операторов.** Функция  $Z_0$  из (0.7) есть ф. р. для уравнения (0.2) (см. [2, с. 44]), а для  $Z_{v_s}$  при  $s = \overline{1, m-1}$  справедлива формула

$$Z_{v_s}(x, t) = \Gamma^{-1}(v_s) \int_0^{+\infty} \lambda^{-1+v_s} Z_0((x', x_n + \lambda), t) d\lambda, \quad (1.1)$$

$(x, t) \in R^n \times R^+$ , где  $\Gamma(v_s)$  — гамма-функция Эйлера. Отсюда, учитывая оценки для ф. р., имеем

$$|D_t^N D^k Z_{v_s}(x, t)| \leq C_{N, k} t^{-(2mN + |k| + n - v_s)/2m} \exp(-C_{N, k} |x| q t^{-q/2m}), \quad (1.2)$$

$(x', t) \in R^{n-1} \times R^+$ ,  $x_n \geq 0$ ;  $N, |k| \geq 0$ ,  $s = \overline{0, m-1}$ ;  $q = 2m/(2m-1)$  (оценки (1.2) верны и, если  $x_n \geq -\varepsilon t^{1/2m}$ , для произвольного  $\varepsilon > 0$  с постоянными  $C_{N, k}$ , зависящими от  $\varepsilon$ ).

Для  $\sigma'$  и комплексных  $p$ , удовлетворяющих условию

$$\sigma' \in R^{n-1}, \quad \operatorname{Re} p \geq 0, \quad |\sigma'| + |p| \neq 0, \quad (1.3)$$

рассмотрим систему функций

$$\tilde{Z}_{v_s}(x_n; \sigma', p) = (2\pi)^{-1} \int_{-\infty}^{+\infty} (-i\sigma_n)^{-v_s} [p + \mathcal{A}(\sigma)]^{-1} \exp(ix_n \sigma_n) d\sigma_n, \quad (1.4)$$

$x_n \geq 0$ ,  $s = \overline{0, m-1}$ , полученную из (0.7) преобразованиями Фурье по  $x'$  и Лапласа по  $t$ .

Лемма 1. Для любых  $\sigma', p$ , удовлетворяющих (1.3), система (1.4) составляет базис в пространстве решений уравнения

$$[p + \mathcal{A}(\sigma', -iD_n)]v = 0, \quad x_n > 0, \quad (1.5)$$

для которых

$$v \rightarrow 0 \text{ при } x_n \rightarrow +\infty. \quad (1.6)$$

Доказательство. То, что  $Z_{v_s}$  удовлетворяют (1.5) и (1.6), легко следует из (1.4) и (1.2).

Покажем, что эти функции линейно независимы. Предположим обратное. Тогда для некоторых  $\sigma', p$ , удовлетворяющих (1.3), существуют постоянные  $K_j, \sum_{j=0}^{m-1} K_j^2 \neq 0$ , такие, что

$$\sum_{j=0}^{m-1} K_j D_n^j Z_{v_s}(0; \sigma', p) = 0, \quad s = \overline{0, m-1}. \quad (1.7)$$

Положим

$$v(x_n) \equiv \sum_{j=0}^{m-1} K_j D_n^j Z_0(x_n; \sigma', p)$$

и докажем тождество

$$v(x_n) \equiv 0, \quad x_n \geq 0, \quad (1.8)$$

противоречащее линейной независимости функций  $D_n^j Z_0(x_n; \sigma', p)$ ,  $j = \overline{0, m-1}$  [2, с. 360]. Пусть  $z_l, l = \overline{1, L}$ , различные  $\sigma_n$  — корни кратности  $h_l$  уравнения  $p + \mathcal{A}(\sigma', -i\sigma_n) = 0$  с отрицательной вещественной частью. Функция  $v$ , будучи решением (1.5), (1.6), представляется формулой

$$v(x_n) = \sum_{l=1}^L \exp(z_l x_n) \sum_{h=0}^{h_l-1} K_{l,h}^* x_n^h, \quad x_n \geq 0, \quad (1.9)$$

$K_{l,h}^*$  — постоянные. Кроме того, в силу (1.1) и (1.7),  $v$  удовлетворяет условиям

$$v(0) = 0,$$

$$\int_0^{+\infty} \lambda^{-1+v_s} v(\lambda) d\lambda = 0, \quad s = \overline{1, m-1}. \quad (1.10)$$

Подставляя (1.9) в (1.10), получаем однородную алгебраическую систему для определения коэффициентов  $K_{l,h}^*$ , определитель которой отличен от нуля, откуда и вытекает (1.8). Лемма доказана.

Введем обозначения

$$\tilde{F}_{js}(\sigma', p) \equiv (2\pi)^{-1} \int_{-\infty}^{+\infty} \mathcal{B}_j(i\sigma) (-i\sigma_n)^{-v_s} [p + \mathcal{A}(\sigma)]^{-1} d\sigma_n, \quad s = \overline{1, m-1}, \quad (1.11)$$

$$\tilde{F}_{j0}(\sigma', p) \equiv \gamma_j + (2\pi)^{-1} \int_{-\infty}^{+\infty} \mathcal{B}'_j(i\sigma) [p + \mathcal{A}(\sigma)]^{-1} d\sigma_n,$$

где  $\gamma_j$  из (0.11),  $\mathcal{B}'_j(i\sigma) \equiv \mathcal{B}_j(i\sigma) + im^{-1} \gamma_j \frac{\partial}{\partial \sigma_n} \mathcal{A}(\sigma)$ .

В силу леммы 1 условием дополненности для задачи (0.2)–(0.4)

может быть дана эквивалентная формулировка: для любых  $\sigma', p$ , удовлетворяющих (1.3),

$$\det \|F_{js}(\sigma', p)\|_{j,s=0}^{m-1} \neq 0, \quad (1.12)$$

где  $F_{js}$  заданы посредством (1.11).

Заметим, что условие (1.12) в действительности не зависит от условия (0.1), так как  $\alpha$ , входящее через (0.8) в (1.11), может быть заменено любым фиксированным числом из интервала (0.1).

**2. Построение оператора  $\mathcal{E}$ .** В силу условия (1.12) для матрицы  $F(\sigma', p) = \|F_{js}(\sigma', p)\|_{j,s=0}^{m-1}$  существует обратная  $T(\sigma', p) = \|T_{sl}(\sigma', p)\|_{s,l=0}^{m-1} = F^{-1}(\sigma', p)$ , элементы которой — аналитические функции по  $\sigma'$  и  $p$  в области  $\sigma' \in R^{n-1}$ ,  $\text{Re } p > 0$ , и справедливы оценки

$$|T_{sl}(\sigma', p)| \leq C(|\sigma'|^2 + |p|^{1/m})^{m-(r_l+1-\nu_s)/2}; \quad s, l = \overline{0, m-1}. \quad (2.1)$$

Через  $R_{sl}$  обозначим результат последовательного применения обратных преобразований Лапласа и Фурье к функциям  $\bar{R}_{sl}(\sigma', p) \equiv (\sigma'^{2m} + p)^{-2+r_l/2m} T_{sl}(\sigma', p)$ , т. е.

$$R_{sl}(x', t) = (2\pi)^{-n} \int_{R^{n-1}} \exp(ix'\sigma') d\sigma' \int_{-\infty}^{+\infty} \bar{R}_{sl}(\sigma', p) \exp[(p_0 + ip_1)t] dp_1,$$

$p_0 > 0$ .  $(x', t) \in R^{n-1} \times R^+$ ;  $s, l = \overline{0, m-1}$ . В силу оценок (2.1)

$$|D_t^N D^{k'} R_{sl}(x', t)| \leq C_{N,k'} t^{-(2mN+|k'|+n-2+\nu_s)/2m} \exp(-c_{N,k'} |x'|^q t^{-q/2m}), \quad (2.2)$$

$$(x', t) \in R^{n-1} \times R^+; \quad N, |k'| \geq 0.$$

Пусть  $\mathcal{M}$  — дифференциальный оператор вида  $\mathcal{M} \equiv D_t + (-1)^m \times \times (\sum_{j=1}^{n-1} D_j^2)^m$  и  $G$  — ф.р. уравнения  $\mathcal{M}u = 0$ , т. е.

$$G(x', t) = (2\pi)^{-n+1} \int_{R^{n-1}} \exp(ix'\sigma' - \sigma'^{2m}t) d\sigma', \quad (x', t) \in R^{n-1} \times R^+.$$

Полагаем  $H_{sl}(x', t) \equiv \mathcal{M}R_{sl}(x', t)$ , если  $r_l = 0$ ;  $H_{sl}(x', t) \equiv \Gamma^{-1}(r_l/2m) \times \times \mathcal{M} \int_0^t (t-\tau)^{-1+r_l/2m} d\tau \int_{R^{n-1}} G(x' - \xi', t-\tau) R_{sl}(\xi', \tau) d\xi'$ , если  $1 \leq r_l \leq 2m-1$ ;  $(x', t) \in R^{n-1} \times R^+$ . Введенные функции используем дальше в качестве элементов матричного ядра

$$H(x', t) = \|H_{sl}(x', t)\|_{s,l=0}^{m-1} \quad (2.3)$$

регуляризатора  $\mathcal{E}$  (см. ниже (2.8)). Они обладают свойствами:

$$1) |D_t^N D^{k'} H_{sl}(x', t)| \leq t^{-1+r_l/2m} \quad (\text{правая часть (2.2)}), \quad (2.4)$$

$$(x', t) \in R^{n-1} \times R^+, \quad N, |k'| \geq 0;$$

2) если

$$F_{js}(x', t) \equiv \mathcal{B}_j Z_{\nu_s}((x', 0), t), \quad F(x', t) = \|F_{js}(x', t)\|_{j,s=0}^{m-1} \quad (2.5)$$

и

$$H^1 = \left\| \begin{array}{cccc} H_{0\ m-1} & 0 & \dots & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ H_{m-1\ m-1} & 0 & \dots & 0 \end{array} \right\|, \quad H^2 = \left\| \begin{array}{ccc} 0 & \dots & 0 \\ \dots & \dots & \dots \\ 0 & \dots & 0 \\ H_{00} & \dots & H_{0\ m-1} \end{array} \right\|,$$

то справедливы соотношения

$$\begin{aligned} & \gamma_{m-1} H^1(x', t) + \int_0^t d\tau \int_{R^{n-1}} H(x' - \xi', t - \tau) F(\xi', \tau) d\xi' = \\ & = \gamma_{m-1} H^2(x', t) + \int_0^t d\tau \int_{R^{n-1}} F(x' - \xi', t - \tau) H(\xi', \tau) d\xi' = IG(x', t), \end{aligned} \quad (2.6)$$

где  $I$  — единичная матрица,  $(x', t) \in R^{n-1} \times R^+$ ;

3) для любого  $k'$  такого, что  $|k'| \leq 2m-1$ ,

$$\int_{R^{n-1}} (x')^{k'} H_{sl}(x', t) dx' = h_{sl, k'} t^{-1+(r_l+1+|k'|-v_s)/2m}, \quad (2.7)$$

$t > 0$ ,  $s, l = \overline{0, m-1}$ ,  $h_{sl, k'}$  — постоянные.

Введем интегро-дифференциальный оператор  $\mathcal{E}$ , действующий на функции  $\psi = (\psi_0, \dots, \psi_{m-1})$ , определенные в  $\Omega'_T$ , по правилу

$$(\mathcal{E}\psi)(x', t) \equiv \mathcal{M} \int_0^t d\eta \int_{R^{n-1}} H(x' - y', t - \eta) \psi(y', \eta) dy', \quad (x', t) \in \Omega'_T. \quad (2.8)$$

**Лемма 2.** Если  $\psi$  из класса (0.5), то  $\mathcal{E}_s \psi \in H_0^{\alpha-v_s, (\alpha-v_s)/2m}(\overline{\Omega}'_T)$ ,  $s = \overline{0, m-1}$ , где  $\mathcal{E}_s \psi$  — компоненты вектора (2.8).

**Доказательство.** Рассмотрим функции

$$\Psi_{sj}(x', t) \equiv \mathcal{M} \int_0^t d\eta \int_{R^{n-1}} H_{sj}(x' - y', t - \eta) \psi_j(y', \eta) dy', \quad s, j = \overline{0, m-1},$$

и докажем справедливость в  $\overline{\Omega}'_T$  оценок

$$|\Psi_{sj}(x', t)| \leq C |\psi_j|_{\Omega'_T}^{(2m-r_j-1+\alpha)t^{(\alpha-v_s)/2m}}, \quad (2.9)$$

$$|\Psi_{sj}(x' + \Delta x', t) - \Psi_{sj}(x', t)| \leq C |\psi_j|_{\Omega'_T}^{(2m-r_j-1+\alpha)} |\Delta x'|^{\alpha-v_s}, \quad (2.10)$$

$$|\Psi_{sj}(x', t + \Delta t) - \Psi_{sj}(x', t)| \leq C |\psi_j|_{\Omega'_T}^{(2m-r_j-1+\alpha)} |\Delta t|^{(\alpha-v_s)/2m}. \quad (2.11)$$

В самом деле, в силу (2.7) и (0.5) имеем

$$\begin{aligned} \Psi_{sj}(x', t) &= \sum_{l=0}^{2m-r_j-1} t^{-1+(r_j+l+1-v_s)/2m} \sum_{|k'|=l} \bar{h}_{sj, k'} D^{k'} \psi_j(x', t) + \\ &+ \int_0^t d\eta \int_{R^{n-1}} H_{sj}(x' - y', t - \eta) f_j(x', t; y', \eta) dy', \end{aligned} \quad (2.12)$$

где  $\bar{h}_{sj, k'}$  — постоянные,  $H_{sj}(x', t) \equiv \mathcal{M}H_{sj}(x', t)$  и

$$f_j(x', t; y', \eta) \equiv \psi_j(y', \eta) - \sum_{l=0}^{2m-r_j-1} \frac{1}{l!} \left[ \sum_{i=1}^{n-1} (y_i - x_i) D_i \right]^l \psi_j(x', t),$$

откуда, учитывая (2.4) и (0.5), получаем (2.9).

В силу (0.5) оценку (2.10) достаточно доказать для интеграла в (2.12), который обозначим через  $E_{sj}(x', t)$ . Считая  $0 < (\Delta x')^{2m} < t$ , получаем

$$\begin{aligned} & E_{sj}(x' + \Delta x', t) - E_{sj}(x', t) = \\ &= \sum_{i=0}^1 \int_{t - (\Delta x')^{2m}}^t d\eta \int_{R^{n-1}} H_{sj}(x' + i\Delta x' - y', t - \eta) f_j(x' + i\Delta x', t; y', \eta) dy' + \\ & \quad + \int_0^{t - (\Delta x')^{2m}} d\eta \int_{R^{n-1}} \Delta x' [H_{sj}(x' - y', t - \eta) f_j(x', t; y', \eta)] dy', \end{aligned}$$

откуда, оценивая отдельно каждое слагаемое, получаем (2.10). Оценка (2.11) доказывается аналогично. Лемма доказана.

Рассмотрим интегральный оператор  $J$ , действующий на функции  $\varphi = (\varphi_0, \dots, \varphi_{m-1})$ , определенные в  $\bar{\Omega}'_T$ , по правилу

$$(J\varphi)(x', t) \equiv \gamma_{m-1} \Phi^0(x', t) + \int_0^t d\eta \int_{R^{n-1}} F(x' - y', t - \eta) \varphi(y', \eta) dy', \quad (2.13)$$

где  $\Phi^0 = (0, \dots, 0, \varphi_0)$ . Если

$$\varphi_s \in H^{\alpha - \nu_s, (\alpha - \nu_s)/2m}(\bar{\Omega}'_T), \quad s = 0, m-1, \quad (2.14)$$

то компоненты вектора (2.13) принадлежат классу (0.5). Поэтому из (2.6) и леммы 2 получаем

С л е д с т в и е. Если  $\varphi$  из класса (2.14) и  $\psi$  из класса (0.5), то

$$\mathcal{E}J\varphi \equiv \varphi \text{ и } J\mathcal{E}\psi \equiv \psi \text{ в } \bar{\Omega}'_T. \quad (2.15)$$

**3. Доказательство теоремы.** Ищем решение поставленной задачи (0.2) — (0.4) в виде потенциала (0.9), предполагая, что плотность  $\varphi$  из класса (2.14). Потенциал (0.9) непрерывен в  $\bar{\Omega}'_T$ , удовлетворяет уравнению (0.2) и начальному условию (0.3). Из граничных условий (0.4) для неизвестной  $\varphi$  получаем систему интегральных уравнений (0.10). Пусть  $V_{js}(x', t, \tau) \equiv \mathcal{B}_j Z_{\nu_s}((x', X(t) - X(\tau)), t - \tau) - \mathcal{B}_j Z_{\nu_s}((x', 0), t - \tau)$  и  $V \equiv \|V_{js}\|_{j, s=0}^{m-1}$ . Систему (0.10) (см. (2.13)) можно переписать в виде

$$(J\varphi)(x', t) + \int_0^t d\tau \int_{R^{n-1}} V(x' - \xi', t, \tau) \varphi(\xi', \tau) d\xi' = \Psi(x', t). \quad (3.1)$$

В силу условий (0.1) и (0.5) обе части (3.1) принадлежат классу (0.5). Применяя к ним оператор  $\mathcal{E}$  из (2.8), получаем на основании (2.15) эквивалентную (3.1) систему уравнений Вольтерра второго рода

$$\varphi(x', t) + \int_0^t d\tau \int_{R^{n-1}} K(x', t; \xi', \tau) \varphi(\xi', \tau) d\xi' = \Psi(x', t), \quad (3.2)$$

$(x', t) \in \bar{\Omega}'_T$ , где  $K(x', t; \xi', \tau) \equiv$

$$\equiv \mathcal{M}_{x', t} \int_{\tau}^t d\eta \int_{R^{n-1}} H(x' - y', t - \eta) V(y' - \xi', \eta, \tau) dy'; \Psi(x', t) \equiv (\mathcal{E}\Psi)(x', t).$$

Элементы ядра  $K$  имеют слабую особенность:  $|K_{st}(x', t; \xi', \tau)| \leq C(t - \tau)^{-1 - (n-1 - \alpha + \nu_s)/2m} \exp(-c|x' - \xi'|^q(t - \tau)^{-q/2m})$ , поэтому решение системы (3.2) может быть найдено методом последовательных приближений, и, используя лемму 2, можно проверить, что это решение принадлежит классу (2.14). Подставляя его в потенциал (0.9), получаем окончательно утверждение теоремы.

Автор признателен А. В. Бицадзе и В. А. Ильину за полезные обсуждения.

### Литература

1. Ладыженская О. А., Солонников В. А., Уралцева Н. Н. Линейные и квазилинейные уравнения параболического типа. М., 1967.
2. Эйдельман С. Д. Параболические системы. М., 1964.
3. Солонников В. А. // Тр. Мат. ин-та им. В. А. Стеклова АН СССР. 1965. Т. 83, № 3. С. 3—162.
4. Gevrey M. // J. math. pures et appl. 1913. Vol. 9, N 1—4. P. 305—471.
5. Камынин Л. И. // Дифференц. уравнения. 1972. Т. 8, № 3. С. 1015—1025.
6. Бадерко Е. А. // Дифференц. уравнения. 1976. Т. 12, № 10. С. 1781—1792.
7. Бадерко Е. А. // Докл. АН СССР. 1985. Т. 283, № 1. С. 11—13.

Московский государственный университет  
им. М. В. Ломоносова

Поступила в редакцию  
3 июля 1986 г.

УДК 517.954

К. Б. БАЙКУЗИЕВ

## ОБ ОДНОЙ СИСТЕМЕ ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ С ОПЕРАТОРНЫМИ КОЭФФИЦИЕНТАМИ

### § 1. ВВЕДЕНИЕ

Пусть  $H$  — сепарабельное гильбертово пространство,  $L$  — положительный самосопряженный оператор в  $H$  с дискретным спектром.

Рассмотрим на отрезке  $(0, T)$  систему уравнений

$$\begin{aligned} u''(t) - (Lu)(t) &= \mu_1 u(t) - \mu_2 v(t), \\ v''(t) + (Lv)(t) &= \mu_2 u(t) + \mu_1 v(t) \end{aligned} \quad (1.1)$$

со следующими условиями на концах отрезка:

$$u(0) = \varphi, \quad v(0) = g, \quad u(T) = \psi, \quad v'(0) = f, \quad (1.2)$$

где  $\varphi, g, \psi, f \in H$ .

Пусть  $(\cdot, \cdot)$  — скалярное произведение в  $H$ ,  $D(A)$  — область определения оператора  $A$ .

Абстрактные функции  $u(t), v(t) \in C((0, T); H)$  назовем слабым решением задачи (1.1), (1.2), если для любого  $h \in D(L)$  функции  $p(t) = (u(t), h)$ ,  $q(t) = (v(t), h)$  принадлежат классу  $C^2[0, T]$  и удовлетворяют следующим равенствам:

$$\begin{aligned} p''(t) - (u(t), Lh) &= \mu_1 p(t) - \mu_2 q(t), \\ q''(t) + (v(t), Lh) &= \mu_2 p(t) + \mu_1 q(t). \end{aligned} \quad (1.3)$$