

## УРАВНЕНИЯ С ЧАСТНЫМИ ПРОИЗВОДНЫМИ

УДК 517.956+517.983

РЕШЕНИЕ ПОЛУГРАНИЧНОЙ ЗАДАЧИ  
ДЛЯ ВЫРОЖДЕННОГО УРАВНЕНИЯ  
В ЧАСТНЫХ ПРОИЗВОДНЫХ

© 2022 г. С. П. Зубова, Е. В. Раецкая

Исследуется разрешимость полуграничной задачи в банаховом пространстве для уравнения в частных производных с необратимыми операторными коэффициентами. За счёт регулярности операторного пучка уравнение расщепляется на два уравнения в подпространствах. Выявляются условия разрешимости задач, поставленных для этих уравнений, и строятся решения.

DOI: 10.31857/S0374064122090035, EDN: CHUCTT

**Введение.** Рассматривается уравнение

$$A \frac{\partial u}{\partial t} = B \frac{\partial u}{\partial x}, \quad (1)$$

где  $A : E_1 \rightarrow E_2$  – линейный замкнутый фредгольмов оператор с нулевым индексом,  $\overline{\text{dom}} A = E_1$ ;  $B \in L(E_1 \rightarrow E_2)$ ;  $E_1, E_2$  – банаховы пространства;  $(t, x) \in T \times X$ ,  $T = [0, t_k]$ ,  $X = [0, x_k]$ ;  $u = u(t, x)$  – искомая вектор-функция.

Под решением уравнения (1) понимается вектор-функция  $u = u(t, x) \in \text{dom } A$ , непрерывно дифференцируемая по  $t$  и по  $x$ , удовлетворяющая (1) при всех  $(t, x) \in T \times X$ .

Ищется решение уравнения (1), удовлетворяющее условиям

$$u(0, x) = \varphi(x), \quad x \in X, \quad (2)$$

$$u(t, 0) = \psi(t), \quad t \in T, \quad (3)$$

где  $\varphi(x)$ ,  $\psi(x)$  – заданные достаточно гладкие вектор-функции со значениями в  $E_2$ .

Интерес к уравнениям в частных производных с необратимым оператором при производной по выделенной переменной привлекла работа С.Л. Соболева [1], вследствие чего такие уравнения называют *уравнениями соболевского типа*. Уравнениями указанного типа описываются процессы гидродинамики, тепло- и влагопереноса, процессы в электромеханических системах (см., например, [2–4]).

Исследование уравнения (1) можно сопоставить с исследованием уравнения

$$A \frac{dz}{dt} = Bz(t) \quad (4)$$

с коэффициентами  $A$  и  $B$ , описанными выше, а решение задачи (1)–(3) – с решением уравнения (4), удовлетворяющим условию

$$z(0) = z_0 \in \text{dom } A. \quad (5)$$

При этом можно использовать многие факты, полученные при решении задачи (4), (5), начало исследования которой было положено, по-видимому, в середине XX века на семинаре проф. Л.А. Люстерника в Московском государственном университете.

В частном случае конечномерных пространств  $E_1, E_2$  определённые результаты описаны в книге [5, гл. XII, § 7]; в конечномерном случае значительные результаты получены в работах [6–9], в банаховом пространстве – в [10, 11].

С шестидесятых годов прошлого века активные исследования задачи (4), (5) велись в Воронежской математической школе под руководством проф. С.Г. Крейна. Подробные результаты получены в работах [12–15], часть их приведена в Математической энциклопедии [16, с. 332–337]. Опишем основные результаты.

В случае регулярного операторного пучка  $A - \lambda B$  (т.е. обратимости пучка при достаточно малых по модулю и не равных нулю  $\lambda$  ( $\lambda \in \dot{\bigcup}(0) \cap \mathbb{C}$ )) оператор  $A_\lambda = (A - \lambda B)^{-1}A: \text{dom } A \rightarrow \rightarrow E_1$  имеет число нуль нормальным собственным числом, т.е. имеет место разложение  $E_1$  в прямую сумму

$$E_1 = M \oplus N, \quad (6)$$

где  $N$  – корневое подпространство для  $A_\lambda$ ;  $M$  инвариантно относительно  $A_\lambda$  и такое, что сужение  $\tilde{A}_\lambda$  оператора  $A_\lambda$  на  $M$  обратимо (см. [12]). Определение нормального собственного числа приведено в [17, гл. I, § 2].

Далее: решение задачи (4), (5) существует в том и только в том случае, если  $z_0 \in M$ . Само решение целиком лежит в  $M$  и оно единственно. Получена формула для решения.

Результаты получены и в случае неоднородного уравнения (4), и в случае переменных коэффициентов  $A$  и  $B$ , и в случае ненулевого индекса оператора  $A$ .

Задача (1)–(3) в пространстве  $\mathbb{R}^n$  с дополнительным слагаемым  $Cu(t, x)$ , с постоянными или переменными коэффициентами исследована в работах В.Ф. Чистякова, в частности, в статьях [18, 19], в которых получены определённые условия разрешимости задачи, построено частное решение.

Цель настоящей работы – построить решение задачи (1)–(3). Для этого требуется определить необходимые условия согласования для функций  $\varphi(x)$ ,  $\psi(t)$ , достаточную степень их гладкости, убедиться, что достаточным условием на коэффициенты  $A$  и  $B$  для решения поставленных задач является условие регулярности пучка  $A - \lambda B$ .

**1. Расщепление уравнения и краевых условий.** Пусть пучок  $A - \lambda B$  регулярен;  $P_N$  и  $P_M$  – проекторы на подпространства  $N$  и  $M$  соответственно, отвечающие разложению (6). Тогда

$$u(t, x) = P_M u(t, x) + P_N u(t, x). \quad (7)$$

Обозначим  $P_M z = z_M$ ,  $P_N z = z_N$  для любого  $z \in E_1$ .

Представление  $B = \lambda^{-1}(\lambda B - A + A)$  и умножение уравнения (1) слева на  $(A - \lambda B)^{-1}$  приводит к уравнению

$$A_\lambda \frac{\partial u}{\partial t} = \frac{1}{\lambda}(A_\lambda - I) \frac{\partial u}{\partial x}, \quad (8)$$

и поскольку  $M$  и  $N$  инвариантны относительно  $A_\lambda$ , то, подставив (7) в (8) и отделив слагаемые в  $M$  и  $N$ , получим в подпространстве  $M$

$$\tilde{A}_\lambda \frac{\partial u_M}{\partial t} = \frac{1}{\lambda}(A_\lambda - P_M) \frac{\partial u_M}{\partial x} \quad (9)$$

и в подпространстве  $N$

$$A_\lambda \frac{\partial u_N}{\partial t} = \frac{1}{\lambda}(A_\lambda - P_N) \frac{\partial u_N}{\partial x}. \quad (10)$$

В  $M$  оператор  $A_\lambda$  обратим, следовательно, уравнение (9) разрешается относительно производной по  $t$  следующим образом:

$$\frac{\partial u_M}{\partial t} = \frac{1}{\lambda}(P_M - \tilde{A}_\lambda^{-1}) \frac{\partial u_M}{\partial x}. \quad (11)$$

Таким образом, справедлива

**Лемма 1.** Уравнение (1) эквивалентно системе, состоящей из равенства (7) и двух дифференциальных уравнений (10), (11).

**Замечание 1.** Равенство (7) – алгебраическое уравнение для нахождения функции  $u(t, x)$ , в этом смысле уравнение (1) является дифференциально-алгебраическим.

Из (7) следует, что

$$u(0, x) = u_M(0, x) + u_N(0, x) = \varphi_M(x) + \varphi_N(x),$$

$$u(t, 0) = u_M(t, 0) + u_N(t, 0) = \psi_M(t) + \psi_N(t),$$

отсюда получим

$$u_M(0, x) = \varphi_M(x), \quad u_M(t, 0) = \psi_M(t), \quad (12)$$

$$u_N(0, x) = \varphi_N(x), \quad u_N(t, 0) = \psi_N(t). \quad (13)$$

Недостатком уравнений (10) и (11) является наличие в них параметра  $\lambda$ . В статье [12] получена формула для оператора  $\lambda^{-1}(P_M - \tilde{A}_\lambda^{-1})$ , не содержащая  $\lambda$ . Доказательство независимости решения уравнения (10) от  $\lambda$  достаточно трудоёмко, поэтому преобразуем (10), умножив его слева на  $A - \lambda B$ :

$$A \frac{\partial u_N}{\partial t} = B \frac{\partial u_N}{\partial x}. \quad (14)$$

Итак, задача состоит в решении уравнений (14) и (11) с условиями (12) и (13).

**2. Предварительные сведения.** Фредгольмовость оператора  $A : E_1 \rightarrow E_2$  позволяет разложить пространства в прямые суммы

$$E_1 = \text{Coim } A \oplus \text{Ker } A, \quad E_2 = \text{Im } A \oplus \text{Coker } A, \quad (15)$$

где  $\text{Coim } A$  – прямое дополнение к ядру  $\text{Ker } A$  в пространстве  $E_1$ ,  $\text{Coker } A$  – дефектное подпространство; сужение  $\tilde{A}$  оператора  $A$  на  $\text{Coim } A$  имеет ограниченный обратный оператор  $\tilde{A}^{-1}$  (см. [20]).

Проекторы на  $\text{Ker } A$  и  $\text{Coker } A$ , отвечающие разложению (15), обозначаются через  $P_0$  и  $Q_0$  соответственно; через  $I$  – единичный оператор в соответствующем пространстве; оператор  $\tilde{A}^{-1}(I - Q_0)$  обозначается через  $A^-$  и называется *полуобратным оператором*.

Далее приведём результаты, полученные в [12, 13] и описанные в [14, 15].

**Лемма 2.** *Равенство*

$$Ay = z, \quad y \in E_1 \cap \text{dom } A, \quad z \in E_2,$$

эквивалентно системе

$$Q_0 z = 0,$$

$$y = A^- z + P_0 y \quad \text{для всех } P_0 y \in \text{Ker } A \cap \text{dom } A.$$

При построении оператора  $(A - \lambda B)^{-1}$ , при исследовании свойств оператора  $A_\lambda = (A - \lambda B)^{-1} A$  возникают операторы

$$S_0 = Q_0 B, \quad T_0 = A_0^- B \quad (A_0 = A), \quad A_j = S_{j-1} P_{j-1},$$

$$S_j = Q_j S_{j-1} T_{j-1}, \quad T_j = T_{j-1} - A_j^- S_{j-1} T_{j-1}, \quad j = \overline{1, p}, \quad (16)$$

$p$  – максимальная длина цепочек  $B$ -присоединённых элементов к элементам из  $\text{Ker } A$ . Имеются ввиду  $B$ -жордановы цепочки, отвечающие нулевому собственному числу.

Операторы  $A_j : \text{Ker } A_{j-1} \rightarrow \text{Coker } A_{j-1}$  – конечномерные операторы с соответствующими квадратными матрицами, следовательно, являются фредгольмовыми, тогда

$$\text{Ker } A_{j-1} = \text{Coim } A_j \oplus \text{Ker } A_j, \quad \text{Coker } A_{j-1} = \text{Im } A_j \oplus \text{Coker } A_j, \quad j = \overline{1, p-1}. \quad (17)$$

Операторы  $P_j$  и  $Q_j$  в (16) – это проекторы на  $\text{Ker } A_j$  и  $\text{Coker } A_j$  соответственно, отвечающие разложениям (17);  $A_j^- = \tilde{A}_j^{-1}(Q_{j-1} - Q_j)$ .

**Лемма 3.** *Пучок  $(A - \lambda B)$  регулярен в том и только в том случае, когда существует число  $q \in \mathbb{N}$  такое, что оператор  $A_q$  обратим. Число  $p$  есть минимальное из таких  $q$ .*

Разложение (15) с помощью равенств (17) переходит в разложения

$$E_1 = \text{Coim } A \oplus \text{Coim } A_1 \oplus \dots \oplus \text{Coim } A_{p-1} \oplus \text{Coim } A_p,$$

$$E_2 = \text{Im } A \oplus \text{Im } A_1 \oplus \dots \oplus \text{Im } A_{p-1} \oplus \text{Im } A_p,$$

$$\text{Coim } A_p = \text{Ker } A_{p-1}, \quad \text{Im } A_p = \text{Coker } A_{p-1}.$$

**Лемма 4.** *Справедливо представление пространства  $E_1$  в виде (6), где*

$$M = \{y \in E_1 : S_i y = 0, \quad i = \overline{0, p-1}\}.$$

Сужение  $\tilde{A}_\lambda$  оператора  $A_\lambda$  на  $M$  имеет ограниченный обратный оператор

$$\tilde{A}_\lambda^{-1} = P_M - \lambda T_p. \tag{18}$$

Получены формулы для построения проекторов  $P_M$  и  $P_N$  на  $M$  и  $N$  соответственно.

**3. Структура корневого подпространства.** Подпространство  $N$  есть линейная оболочка собственных и присоединённых элементов  $w_i(\lambda)$  оператора  $A_\lambda$ , отвечающих нулевому собственному числу. Оператор  $A_\lambda$  в  $N$  нильпотентен со степенью нильпотентности  $p$ :  $A_\lambda^p = 0$ .

Для элементов  $w_i(\lambda)$  получены формулы, однако при работе в подпространстве  $N$  удобнее использовать  $v_i$  – элементы  $B$ -жордановых цепочек для  $A$ , отвечающие нулевому собственному числу, не зависящие от  $\lambda$ , т.е. элементы  $v_1, v_2, \dots \in E_1 : Av_1 = 0, Av_i = Bv_{i-1}, \dots$ . Максимальная длина цепочек равна  $p$ , элементы цепочек длины  $k$  имеют вид

$$\begin{aligned} v_1 &= P_{k-1}z_1, \quad v_2 = T_{k-2}(P_{k-1}z_1) + P_{k-2}z_2, \quad \dots \\ \dots, \quad v_i &= \sum_{s=1}^i \prod_{j=i}^s T_{k-j}(P_{k-s+1}z_{s-1}) + P_{k-i}z_i, \quad i = \overline{1, k}, \end{aligned} \tag{19}$$

с произвольными элементами  $P_{k-i}z_i \in \text{Ker } A_{k-i}$ , т.е.  $v_i$  – блоки  $B$ -присоединённых элементов к блоку  $v_1$  собственных элементов оператора  $A$ , принадлежащих  $\text{Coim } A_k$ .

Переход от  $w_i(\lambda)$  к  $v_i$  возможен, поскольку  $w_i(\lambda)$  являются линейными комбинациями элементов  $v_i$ :

$$w_1(\lambda) = v_1,$$

$$w_i(\lambda) = \sum_{j=2}^i (-1)^{j-1} C_{i-2}^{j-2} \lambda^{j-1} v_j, \quad i = \overline{2, k}.$$

Теперь  $N$  – линейная оболочка собственных и  $B$ -присоединённых элементов оператора  $A$ , в таком случае проекторы  $P_M$  и  $P_N$  не зависят от параметра  $\lambda$ .

Элементы из  $\text{Coim } A_1$  не имеют  $B$ -присоединённых элементов, длины их  $B$ -жордановых цепочек равны единице. Элементы из  $\text{Coim } A_2$  имеют по одному  $B$ -присоединённому элементу, длины их  $B$ -жордановых цепочек равны 2, ..., элементы из  $\text{Coim } A_p = \text{Ker } A_{p-1}$  имеют  $B$ -жордановы цепочки длины  $p$ .

**Замечание 2.** Если  $A_r = (0)$  с некоторым  $r, 1 \leq r < p$ , то полагаем, что  $A_r^- = (0), \text{Coim } A_r = \{0\}$ , соответствующие присоединённые элементы являются нулевыми и  $P_r = P_{r-1}, Q_r = Q_{r-1}$ .

Представим

$$N = N_1 \oplus N_2 \oplus \dots \oplus N_p,$$

где  $N_k$  – линейная оболочка элементов из  $\text{Coim } A_k$  (это  $v_{k1}$ ) и  $B$ -присоединённых к ним элементов  $v_{ki}, i = \overline{2, k}$ .

**3.1. Структура подпространства  $N_k$ .**

**Лемма 5.**  $N_k = \text{lin} \{v_{k1}, v_{k2}, \dots, v_{kk}\}$ , где

$$v_{k1} = z_{k1}, \quad v_{k2} = T_0 z_{k1} + z_{k2}, \quad \dots$$

$$\dots, \quad v_{kj} = \sum_{i=1}^j T_0^{j-i} z_{ki}, \quad \text{для любых } z_{ki} \in \text{Coim } A_k, \quad i = \overline{1, k}, \quad (20)$$

и

$$\tilde{S}_i z_{kk-j} = 0, \quad j > i, \quad \tilde{S}_i z_{kk-i} \neq 0, \quad i = \overline{0, k-1}. \quad (21)$$

Здесь  $\tilde{S}_i = Q_0 B T_0^i |_{\text{Coim } A_k}$ .

**Доказательство.** Первое равенство в (20) очевидно. Далее из равенства  $Av_{k2} = Bv_{k1}$  в силу леммы 2 следует, что  $v_{k2}$  существует в том и только в том случае, когда  $Q_0 Bv_{k1} = S_0 v_{k1} = 0$ . Тогда  $v_{k2} = A^- Bv_{k1} + z_{k2}$  для всех  $z_{k2} \in \text{Coim } A_k$ .

Аналогично, так как существует  $v_{ki}$  такой, что  $Av_{ki} = Bv_{ki-1}$ , то  $S_0 v_{ki-1} = 0$  и  $v_{ki} = T_0 v_{ki-1} + z_{ki}$  для любых  $z_{ki} \in \text{Coim } A_k$ . При этом  $S_0 v_{ki-1} = S_0 T_0 v_{ki-2} = \dots = S_0 T_0^{i-2} v_{k1} = 0$ ,  $i = \overline{2, k}$ .

Уравнение  $Av_{kk+1} = Bv_{kk}$  не имеет решения  $v_{kk+1}$ , поэтому  $S_0 v_{kk} \neq 0$  и  $S_i v_{kk-i} \neq 0$ ,  $i = \overline{0, k-1}$ .

**Замечание 3.** Формулы (20) согласуются с формулами (19), поскольку  $A_j |_{\text{Coim } A_k} = (0)$ ,  $j = \overline{1, k-1}$ , и  $P_j = P_0$ ,  $Q_j = Q_0$ . Сужение  $\tilde{A}_k$  оператора  $A_k$  на  $\text{Coim } A_k$  обратимо в  $N_k$  и  $\tilde{A}_k = S_k |_{\text{Coim } A_k} = \tilde{S}_k$ .

**Замечание 4.** В формулах (20) нельзя отбросить младшие слагаемые, как это делается при построении  $B$ -присоединённых элементов к одномерному вектору из подпространств  $N$ . Иначе – элемент из  $N_k$  нельзя представить в виде суммы  $B$ -присоединённых элементов с элементами из  $\text{Coim } A_k$ , вообще говоря, неодномерными.

**3.2. Представление элементов в  $N_k$ .** Запишем произвольный элемент  $y \in N_k$  в виде суммы элементов, описанных формулами (20):

$$y = z_{k1} + (T_0 z_{k1} + z_{k2}) + \dots + \sum_{i=1}^k T_0^{k-i} z_{ki}, \quad (22)$$

с элементами  $z_{ki} \in \text{Coim } A_k$ , которые предстоит определить с помощью свойств (21), для чего целесообразно перегруппировать слагаемые в последнем равенстве:

$$y = \sum_{j=0}^{k-1} T_0^j z_{k1} + \sum_{j=0}^{k-2} T_0^j z_{k2} + \dots + (I + T_0) z_{kk-1} + z_{kk}.$$

Последовательным умножением этого равенства слева на  $S_0, S_1, \dots, S_{k-1}$  и с использованием свойств (21) формируется система

$$S_0 y = S_0 T_0^{k-1} z_{k1}, \quad S_1 y = S_1 T_0^{k-1} z_{k1} + S_1 T_0^{k-2} z_{k2}, \quad \dots$$

$$\dots, \quad S_{k-1} y = S_{k-1} T_0^{k-1} z_{k1} + S_{k-1} T_0^{k-2} z_{k2} + \dots + S_{k-1} T_0^0 z_{kk}. \quad (23)$$

Здесь  $S_0 T_0^{k-1} |_{\text{Coim } A_k} = S_1 T_0^{k-2} |_{\text{Coim } A_k} = \dots = S_{k-1} T_0^0 |_{\text{Coim } A_k} = \tilde{A}_k$  – обратимый оператор, вследствие чего из первого уравнения этой системы находится  $z_{k1} = \tilde{A}_k^{-1} S_0 y$ , из второго уравнения –  $z_{k2}$ , и т. д. Единственность решения  $z_{ki}$  системы очевидна. Логично обозначить  $z_{ki}$  через  $y_{ki}$ . Таким образом, доказана

**Лемма 6.** Любой элемент  $y \in N_k$  представим в виде (22) с элементами  $z_{ki} = y_{ki}$ ,  $i = \overline{1, k}$ , определяемыми из системы (23).

**4. Решение уравнения (14) с условиями (13).** Как правило, вектор-функцию из конечномерного пространства представляют в виде суммы элементов минимальной размерности. В данной работе  $u_N(t, x)$  ищется в виде суммы  $B$ -жордановых блоков:

$$\begin{aligned}
 u_N(t, x) &= \sum_{k=1}^p u_k, & \psi_N(t) &= \sum_{k=1}^p \psi_k, \\
 u_k &= u_{k1} + (T_0 u_{k1} + u_{k2}) + \dots + \sum_{i=1}^k T_0^{k-i} u_{ki}, \\
 \psi_k &= \psi_{k1} + (T_0 \psi_{k1} + \psi_{k2}) + \dots + \sum_{i=1}^k T_0^{k-i} \psi_{ki},
 \end{aligned} \tag{24}$$

$u_k = u_k(t, x) \in N_k$ ,  $\psi_k = \psi_k(t) \in N_k$ , где  $u_{ki}$  определяются из (23) с заменой  $y \rightarrow u_k$ ,  $z_{ki} \rightarrow u_{ki}$ , а  $\psi_{ki}$  – из (23) с заменой  $y \rightarrow \psi_k$ ,  $z_{ki} \rightarrow \psi_{ki}$ .

**4.1. Преобразование уравнения (14) в  $N_k$ .** Соотношение  $A \frac{\partial u_N}{\partial t} = B \frac{\partial u_N}{\partial x}$  в силу леммы 2 эквивалентно системе

$$S_0 \frac{\partial u_N}{\partial x} = 0,$$

$$\frac{\partial u_N}{\partial t} = T_0 \frac{\partial u_N}{\partial x} + z_{k1}(t, x), \quad \text{для любых } z_{k1}(t, x) \in \text{Coim } A_k,$$

т.е.

$$S_0 \left( \frac{\partial u_{k1}}{\partial x} + \left( T_0 \frac{\partial u_{k1}}{\partial x} + \frac{\partial u_{k2}}{\partial x} \right) + \dots + \sum_{i=1}^k T_0^{k-i} \frac{\partial u_{ki}}{\partial x} \right) = 0 \tag{25}$$

и

$$\begin{aligned}
 \frac{\partial u_{k1}}{\partial t} + \left( T_0 \frac{\partial u_{k1}}{\partial t} + \frac{\partial u_{k2}}{\partial t} \right) + \dots + \sum_{i=1}^k T_0^{k-i} \frac{\partial u_{ki}}{\partial t} &= T_0 \left( \frac{\partial u_{k1}}{\partial x} + \left( T_0 \frac{\partial u_{k1}}{\partial x} + \frac{\partial u_{k2}}{\partial x} \right) + \dots \right. \\
 &\left. \dots + \sum_{i=1}^k T_0^{k-i} \frac{\partial u_{ki}}{\partial x} \right) + z_{k1}.
 \end{aligned} \tag{26}$$

Равенство (25) в силу свойств (21) имеет вид  $S_0 T_0^{k-1} \frac{\partial u_{k1}}{\partial x} = 0$ , и в силу обратимости  $S_0 T_0^{k-1}|_{\text{Coim } A_k} = \tilde{A}_k$  имеем

$$\frac{\partial u_{k1}}{\partial x} = 0.$$

В соотношении (26) удобно сгруппировать слагаемые при одинаковых степенях  $T_0$ :

$$\sum_{j=1}^{k-1} T_0^{k-j} \sum_{i=1}^j \left( \frac{\partial u_{ki}}{\partial t} - \frac{\partial u_{k(i+1)}}{\partial x} \right) + \sum_{i=1}^{k-1} \left( \frac{\partial u_{ki}}{\partial t} - \frac{\partial u_{k(i+1)}}{\partial x} \right) + \left( \frac{\partial u_{kk}}{\partial t} - z_{k1} \right) = 0.$$

Умножая последнее равенство последовательно на  $S_0, S_1, \dots, S_{k-1}$  и учитывая свойства (21) и обратимость операторов  $S_0 T_0^{k-1}|_{\text{Coim } A_k} = S_1 T_0^{k-2}|_{\text{Coim } A_k} = \dots = S_{k-1} T_0^0|_{\text{Coim } A_k} = \tilde{A}_k$ , получаем

$$\begin{aligned}
 \frac{\partial u_{ki}}{\partial t} - \frac{\partial u_{k(i+1)}}{\partial x} &= 0, \quad i = \overline{1, k-1}, \\
 \frac{\partial u_{kk}}{\partial t} - z(t, x) &= 0,
 \end{aligned}$$

т.е. в подпространстве  $N_k$  уравнение (14) разрешается относительно производной по  $x$ :

$$\frac{\partial u_{k1}}{\partial x} = 0, \quad \frac{\partial u_{ki+1}}{\partial x} = \frac{\partial u_{ki}}{\partial t}, \quad i = \overline{1, k-1}. \quad (27)$$

**4.2. Решение уравнения (14) в  $N_k$  с условием  $u_N(t, 0) = \psi_N(t)$ .** Решая последовательно уравнения (27) с условиями  $u_{ki}(t, 0) = \psi_{ki}(t)$  при достаточной гладкости  $\psi_{ki}(t)$ , получаем

$$\begin{aligned} u_{k1}(t, x) &= \psi_{k1}(t), \quad u_{k2}(t, x) = x \frac{d\psi_{k1}}{dt} + \psi_{k2}(t), \quad \dots \\ \dots, \quad u_{ki}(t, x) &= \sum_{j=1}^i \frac{x^{i-j}}{(i-j)!} \frac{d^{i-j}\psi_{kj}}{dt^{i-j}}, \quad i = \overline{1, k}. \end{aligned} \quad (28)$$

Определяем и

$$z_{k1}(t, x) = \sum_{j=1}^p \frac{x^{k-j}}{(k-j)!} \frac{d^{k-j+1}\psi_{kj}}{dt^{k-j+1}}.$$

**4.3. Решение уравнения (14) с условием  $u_N(t, 0) = \psi_N(t)$ .** Согласно равенству (24)

$$u_N(t, x) = \sum_{k=1}^p u_k(t, x), \quad (29)$$

поэтому справедлива

**Лемма 7.** Пусть  $\psi_{ki}(t) \in C^{k-i+1}(T \rightarrow \mathbb{C})$ ,  $k = \overline{1, p}$ ,  $i \leq k$ . Решение  $u_N(t, x)$  уравнения (14) существует, единственно и описывается формулами (29), (24), (28).

**4.4. Решение уравнения (14) с условиями (13).** На основании результатов п. 4.3 справедлива

**Лемма 8.** Пусть  $\psi_{ki}(t) \in C^{k-i+1}(T \rightarrow \mathbb{C})$ ,  $k = \overline{1, p}$ ,  $i \leq k$ . Решение уравнения

$$A \frac{\partial u_N}{\partial t} = B \frac{\partial u_N}{\partial x}$$

с условиями  $u_N(t, 0) = \psi_N(t)$ ,  $u_N(0, x) = \varphi_N(x) = \sum_{i=1}^p \varphi_i(x)$  существует в том и только в том случае, когда выполняются условия согласования, вытекающие из (29), (24), (28):

$$\varphi_{ki}(x) = \sum_{j=1}^i \frac{x^{i-j}}{(i-j)!} \frac{d^{i-j}\psi_{kj}}{dt^{i-j}} \Big|_{t=0}, \quad i = \overline{1, k}. \quad (30)$$

**5. Решение задачи в дополнительном подпространстве.** Для решения уравнения (11) можно воспользоваться формулой (18), в результате чего уравнение приобретает вид

$$\frac{\partial u_M}{\partial t} = T_p \frac{\partial u_M}{\partial x}. \quad (31)$$

**5.1. Решение уравнения (31) с условием  $u_M(0, x) = \varphi_M(x)$ .** Использование спектральных свойств оператора  $T_p \in L(M \rightarrow M)$  приводит к следующему результату.

Пусть  $\Gamma$  – замкнутый спрямляемый контур, окружающий спектр ограниченного оператора  $xP_M + tT_p$ .

**Лемма 9.** Решение  $u_M(t, x)$  уравнения (31) с условием  $u_M(0, x) = \varphi_M(x)$  и аналитической на  $X$  вектор-функцией  $\varphi_M(x)$  имеет вид

$$u_M(t, x) = -\frac{1}{2\pi i} \oint_{\Gamma} (tT_p + (x - \mu)P_M)^{-1} \varphi_M(\mu) d\mu. \quad (32)$$

В этом нетрудно убедиться непосредственной подстановкой (32) в (31) и в начальное условие.

**5.2. Решение уравнения (31) с условиями (12).** Из формулы (32) при  $x = 0$  следует, что

$$\psi_M(t) = -\frac{1}{2\pi i} \oint_{\Gamma} (tT_p - \mu P_M)^{-1} \varphi_M(\mu) d\mu. \quad (33)$$

Это ещё одно условие согласования для вектор-функций  $\varphi(x)$ ,  $\psi(t)$ , необходимое для существования решения задачи (1)–(3).

**Лемма 10.** *Решение  $u_M(t, x)$  уравнения*

$$A \frac{\partial u_M}{\partial t} = B \frac{\partial u_M}{\partial x}$$

*с условиями  $u_M(0, x) = \varphi_M(x) \in C^\infty(X \rightarrow M)$ ,  $u_M(t, 0) = \psi_M(t)$  существует в том и только в том случае, когда выполняется условие (33). Решение имеет вид (32).*

**6. Решение задачи (1)–(3).** На основании результатов, полученных в предыдущих пунктах, справедлива следующая

**Теорема.** *Пусть  $\varphi_M(x) \in C^\infty(X \rightarrow M)$ . Решение задачи (1)–(3) существует в том и только в том случае, когда выполняются условия согласования (30) и (33). Решение единственно и определяется по формулам (7), (32), (29), (24), (28).*

Единственность решения в корневом подпространстве очевидна, а единственность  $u_M(t, x)$  доказывается с помощью преобразования Лапласа  $\tilde{z}(t, y)$  функции  $z(t, x)$ , равной разности двух предполагаемых решений  $u_{M1}(t, x)$  и  $u_{M2}(t, x)$ . За счёт условий  $z(t, 0) = 0$  и  $z(0, x) = 0$  преобразование  $\tilde{z}(t, y)$  тождественно равно нулю, следовательно,  $z(t, x) \equiv 0$  и  $u_{M1}(t, x) = u_{M2}(t, x)$ .

**7. Пример.** Решается задача (1)–(3) с операторами

$$A = \begin{pmatrix} \partial/\partial s & 1 \\ -1 & \partial/\partial s \end{pmatrix}, \quad B = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix}$$

в банаховом пространстве  $E = E_1 = E_2 = \{y(s) \in C^1([0, 2\pi] \rightarrow \mathbb{R}^2), y(0) = y(2\pi)\}$ ,  $\text{dom } A = C^2([0, 2\pi], y(0) = y(2\pi))$ ,  $\overline{\text{dom}} A = E$ , т.е. строится решение  $u(t, x, s) = (u_1(t, x, s), u_2(t, x, s))$  системы

$$\frac{\partial^2 u_1}{\partial s \partial t} + \frac{\partial u_2}{\partial t} = \frac{\partial u_2}{\partial x}, \quad -\frac{\partial u_1}{\partial t} + \frac{\partial^2 u_2}{\partial s \partial t} = -\frac{\partial u_1}{\partial x} \quad (34)$$

с условиями

$$u(0, x, s) = \varphi(x, s) = (\varphi_1(x, s), \varphi_2(x, s)), \quad u(t, 0, s) = \psi(t, s) = (\psi_1(t, s), \psi_2(t, s)),$$

$$u(t, x, 0) = u(t, x, 2\pi). \quad (35)$$

Известно [21], что оператор  $A$  в пространстве  $E$  является фредгольмовым. Легко проверяется обратимость пучка  $A - \lambda B$  при  $\lambda \in \bigcup (0) \cap \mathbb{C}$  и при выполнении условия (35), следовательно, оператор  $A_\lambda = (A - \lambda B)^{-1} A$  имеет число нуль нормальным собственным числом и справедливо разложение  $E$  в прямую сумму (6).

Ядро оператора  $A_\lambda$  совпадает с ядром  $A$ , а решение уравнения  $Ay = 0$ , т.е. уравнения

$$\frac{\partial y}{\partial s} = Ry, \quad R = \begin{pmatrix} 0 & -1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad y \in E,$$

имеет вид  $y = e^{sR} c$  для любых  $c = c(t, x) \in C^1([T \times X] \rightarrow \mathbb{R}^2)$ .

Заметим, что

$$e^{sR} c = \begin{pmatrix} c_1 \cos s - c_2 \sin s \\ c_1 \sin s + c_2 \cos s \end{pmatrix}.$$



$B$ -присоединённых элементов к элементам из  $\text{Ker } A$  нет, поэтому

$$N = \{e^{sR}c, \text{ для любых } c \in C^1([T \times X] \rightarrow \mathbb{R}^2)\}.$$

Для существования решения  $y$  уравнения  $A_\lambda y = z$  в пространстве  $E$  необходимо и достаточно выполнения условия

$$\int_0^{2\pi} e^{-\tau R} R y(t, x, \tau) d\tau = 0, \quad (36)$$

которое представляет собой условие принадлежности элемента  $y(t, x, s)$  подпространству  $M$ . Нетрудно убедиться в том, что если  $y$  обладает свойством (36), то и  $A_\lambda y$  обладает таким свойством, т.е.  $M$  инвариантно относительно  $A_\lambda$ .

Далее,  $y(t, x, s) = y_M(t, x, s) + y_N(t, x, s)$ , т.е.

$$y(t, x, s) = y_M(t, x, s) + e^{sR}c(t, x). \quad (37)$$

С помощью условия (36) для любых  $y \in E$  находим

$$c(t, x) = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} e^{-\tau R} y(t, x, \tau) d\tau. \quad (38)$$

Из (37) и (38) определяется проектор на  $N$ :  $P_N(\cdot) = (2\pi)^{-1} \int_0^{2\pi} e^{(s-\tau)R} R(\cdot) d\tau$  и  $P_M = I - P_N$ . Легко проверяется свойство  $P_N^2 = P_N$ , тогда и  $P_M^2 = P_M$ . Имеем

$$\tilde{A}_\lambda^{-1}(\cdot) = P_M(\cdot) - \lambda \int_s^{2\pi} e^{(s-\tau)R} R(\cdot) d\tau. \quad (39)$$

Теперь  $u(t, x, s) = u_M + u_N$ ,  $u_M = u_M(t, x, s)$ ,  $u_N = u_N(t, x, s)$ ;  $\varphi(x, s) = \varphi_M + \varphi_N$ ,  $\varphi_M = \varphi_M(x, s)$ ,  $\varphi_N = \varphi_N(x, s)$ ;  $\psi(t, s) = \psi_M + \psi_N$ ,  $\psi_M = \psi_M(t, s)$ ,  $\psi_N = \psi_N(t, s)$ .

**7.1. Решение уравнения (14) с условием  $u_N(t, 0, s) = \psi_N(t, s)$ .** Поскольку  $N = \text{Ker } A$ , то уравнение (14) состоит из одного уравнения

$$\frac{\partial u_N}{\partial x} = 0,$$

следовательно,

$$u_N(t, x, s) = \psi_N(t, s). \quad (40)$$

**7.2. Решение уравнения (14) с условиями (35).** Так как  $u_N(0, x, s) = \varphi_N(x, s)$ , то одно из условий согласования граничных значений –

$$\psi_N(0, s) = \varphi_N(x, s), \quad (41)$$

откуда следует, что вектор-функция  $\varphi_N$  не должна зависеть в этом примере от  $x$ .

Итак, решение поставленной в примере задачи в подпространстве  $N$  существует в том и только в том случае, если  $\psi_N(t, s) \in C^1(T \times [0, 2\pi] \rightarrow \mathbb{R}^2)$ ,  $\varphi_N = \varphi_N(s) \in C^1([0, 2\pi] \rightarrow \mathbb{R}^2)$  и выполняется условие (41). Это решение определяется формулой (40).

**7.3. Решение уравнения (31) с условием  $u_M(0, x, s) = \varphi_M(x, s)$ .** В уравнении (31)  $T_p = 1/\lambda(P_M - \tilde{A}_\lambda^{-1})$ . Из (39) следует, что  $T_p(\cdot) = \int_s^{2\pi} e^{(s-\tau)R} R(\cdot) d\tau$ . Решение уравнения (31) с условием  $u_M(0, x, s) = \varphi_M(x, s)$  имеет вид (32), если функция  $\varphi_M(x, s)$  аналитична по  $x$  в области, ограниченной контуром  $\Gamma$ , окружающим спектр ограниченного оператора  $tT_p + xP_M$ . Вычислим

$$(tT_p + (x - \mu)P_M)^{-1} \varphi_M(\mu, s) =$$

$$= \frac{1}{x - \mu} \varphi_M(\mu, s) - \frac{t}{(x - \mu)^2} \int_s^{2\pi} \exp\left(\left(1 + \frac{t}{x - \mu}\right)(s - \tau)R\right) R\varphi_M(\mu, \tau) d\tau.$$

Тогда

$$u_M(t, x, s) = \varphi_M(x, s) - t \int_s^{2\pi} e^{(s-\tau)R} R \left( -\frac{1}{2\pi i} \oint_{\Gamma} \frac{1}{(x - \mu)^2} \exp\left(\frac{t}{x - \mu}(s - \tau)R\right) R\varphi_M(\mu, \tau) d\mu \right) d\tau.$$

Здесь

$$R\varphi_M = \begin{pmatrix} -\varphi_2 \\ \varphi_1 \end{pmatrix}_M = \begin{pmatrix} -\varphi_{M2} \\ \varphi_{M1} \end{pmatrix},$$

$$\exp\left(\frac{t}{x - \mu}(s - \tau)R\right) R\varphi_M = \begin{pmatrix} -\varphi_{M2} \cos \frac{t(s - \tau)}{x - \mu} - \varphi_{M1} \sin \frac{t(s - \tau)}{x - \mu} \\ -\varphi_{M2} \sin \frac{t(s - \tau)}{x - \mu} + \varphi_{M1} \cos \frac{t(s - \tau)}{x - \mu} \end{pmatrix}.$$

Разложение функций  $\cos(t(s - \tau)/(x - \mu))$ ,  $\sin(t(s - \tau)/(x - \mu))$  в ряды Тейлора и интегрирование по частям в интегралах по контуру  $\Gamma$  приводит к результату

$$u_M(t, x, s) = \begin{pmatrix} \varphi_{M1}(x, s) \\ \varphi_{M2}(x, s) \end{pmatrix} + t \int_s^{2\pi} e^{(s-\tau)R} \begin{pmatrix} v_1(t, x, s, \tau) \\ v_2(t, x, s, \tau) \end{pmatrix} d\tau,$$

где

$$v_1 = v_1(t, x, s, \tau) =$$

$$= \sum_{k=0}^{\infty} (-1)^{k+1} \frac{t^{2k}(s - \tau)^{2k}}{(2k)!(2k + 1)!} \frac{\partial^{2k+1} \varphi_{M2}}{\partial x^{2k+1}} + \sum_{k=0}^{\infty} (-1)^k \frac{t^{2k+1}(s - \tau)^{2k+1}}{(2k + 1)!(2k + 2)!} \frac{\partial^{2k+2} \varphi_{M1}}{\partial x^{2k+2}},$$

$$v_2 = v_2(t, x, s, \tau) =$$

$$= \sum_{k=0}^{\infty} (-1)^k \frac{t^{2k+1}(s - \tau)^{2k+1}}{(2k + 1)!(2k + 2)!} \frac{\partial^{2k+2} \varphi_{M2}}{\partial x^{2k+2}} + \sum_{k=0}^{\infty} (-1)^k \frac{t^{2k}(s - \tau)^{2k}}{(2k)!(2k + 1)!} \frac{\partial^{2k+1} \varphi_{M1}}{\partial x^{2k+1}}. \tag{42}$$

Окончательно получим

$$u_M(t, x, s) = \begin{pmatrix} \varphi_{M1}(x, s) \\ \varphi_{M2}(x, s) \end{pmatrix} + t \int_s^{2\pi} \begin{pmatrix} v_1 \cos(x - \tau) - v_2 \sin(s - \tau) \\ v_1 \sin(x - \tau) + v_2 \cos(s - \tau) \end{pmatrix} d\tau. \tag{43}$$

**7.4. Решение уравнения (31) с условиями (35).** Условие  $u_M(t, 0, s) = \psi_M(t, s)$  выполняется в том и только в том случае, как это следует из формулы (43), когда

$$\begin{pmatrix} \varphi_{M1}(0, s) \\ \varphi_{M2}(0, s) \end{pmatrix} + t \int_s^{2\pi} \begin{pmatrix} v_1(t, 0, s, \tau) \cos(s - \tau) - v_2(t, 0, s, \tau) \sin(s - \tau) \\ v_1(t, 0, s, \tau) \sin(s - \tau) + v_2(t, 0, s, \tau) \cos(s - \tau) \end{pmatrix} d\tau = \psi_M(t, s).$$

Решение определяется по формулам (43), (42).

**7.5. Частный случай 1.** Пусть

$$\varphi(x, s) = \begin{pmatrix} x + a \cos s \\ bx \cos s + c \sin s \end{pmatrix}, \quad \psi(t, s) = \begin{pmatrix} t + (a - t) \cos s + t \sin s \\ (c - t) \sin s - t \cos s \end{pmatrix}. \tag{44}$$

Тогда

$$\varphi_N(x, s) = \begin{pmatrix} \frac{a+c}{2} \cos s - \frac{b}{2} x \sin s \\ \frac{a+c}{2} \sin s + \frac{b}{2} x \cos s \end{pmatrix}, \quad \varphi_M(x, s) = \begin{pmatrix} x + \frac{a-c}{2} \cos s + \frac{bx}{2} \sin s \\ \frac{c-a}{2} \sin s + \frac{bx}{2} \cos s \end{pmatrix},$$

$$\psi_N(t, s) = \begin{pmatrix} \frac{a+c}{2} \cos s + t \sin s \\ \frac{a+c}{2} \sin s - t \cos s \end{pmatrix}, \quad \psi_M(t, s) = \begin{pmatrix} t + \left(\frac{a-c}{2} - t\right) \cos s \\ \left(\frac{c-a}{2} - t\right) \sin s \end{pmatrix}.$$

Решение задачи в подпространстве  $M$ , построенное по формулам (43), (42), имеет вид

$$u_M(t, x, s) = \begin{pmatrix} t + x + \left(\frac{a-c}{2} - t\right) \cos s + \frac{b}{2}(t+x) \sin s \\ \left(\frac{c-a}{2} - t\right) \sin s + \frac{b}{2} x \cos s \end{pmatrix},$$

в  $N$  –

$$u_N(t, x, s) = \begin{pmatrix} (t + 3/2) \cos s \\ (t + 3/2) \sin s \end{pmatrix}.$$

Решение

$$u(t, x, s) = u_M(t, x, s) + u_N(t, x, s) = \begin{pmatrix} t + x + \frac{3+a-c}{2} \cos s + \frac{b}{2}(t+x) \sin s \\ \frac{3+c-a}{2} \sin s + \frac{b}{2} x \cos s \end{pmatrix}$$

не является решением задачи (34), (35), так как не выполняются условия согласования, в частности условие (41) ( $\varphi_N$  зависит от  $x$ ).

**7.6. Частный случай 2.** Пусть в (44)  $b = 0$ :

$$\varphi(x, s) = \begin{pmatrix} x + a \cos s \\ c \sin s \end{pmatrix}, \quad \varphi_M(x, s) = \begin{pmatrix} x + \frac{a-c}{2} \cos s \\ \frac{c-a}{2} \sin s \end{pmatrix}, \quad \varphi_N(s) = \begin{pmatrix} \frac{a+c}{2} \cos s \\ \frac{a+c}{2} \sin s \end{pmatrix},$$

$$u_M(t, x, s) = \begin{pmatrix} t + x + \left(\frac{a-c}{2} - t\right) \cos s \\ \left(\frac{c-a}{2} - t\right) \sin s \end{pmatrix},$$

вектор-функция  $\psi(t, s)$  прежняя. Тогда функция

$$u(t, x, s) = \begin{pmatrix} t + x + (a-t) \cos s + t \sin s \\ (c-t) \sin s - t \cos s \end{pmatrix}$$

есть решение задачи (34), (35), поскольку условия (35) с функциями (44) при  $b = 0$  выполняются.

**Заключение.** В работе показано, что решение задачи (1)–(3), как и задачи (4), (5), представимо в виде суммы решений уравнений в двух подпространствах, одинаковых для этих задач. Но уравнения в задаче (1)–(3) дифференциальные, причём одно из них разрешимо относительно одной переменной, а другое – относительно второй переменной. В задаче (4),

(5) одно уравнение является дифференциальным, а другое – алгебраическим, имеющим лишь тривиальное решение, т.е. задача (4), (5) разрешима лишь тогда, когда начальное значение задано в подпространстве, в котором уравнение является дифференциальным. Доказано, что задача (1)–(3) разрешима не при любых задаваемых значениях в (2), (3), а если только выполняются определённые условия согласования. Выявлены условия на гладкость граничных функций, достаточные для решения задачи (1)–(3). Построено решение, при этом от коэффициентов рассматриваемого уравнения, как и уравнения (4), требуется лишь регулярность операторного пучка. Приведён пример решения задачи (1)–(3) с системой уравнений в частных производных по трём переменным.

#### СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. *Соболев С.Л.* Об одной новой задаче математической физики // Изв. АН СССР. Сер. мат. 1954. Т. 18. С. 3–50.
2. *Чудновский А.Ф.* Теплофизика почв. М., 1976.
3. *Gunther M., Rentrop P.* PDAE-Netzwerkmodelle in der Elektrischen Schaltungssimulation. Karlsruhe, 1999 (Preprint/IWRMMM, № 99/3).
4. *Серов У.П., Корольков Б.П.* Динамика парогенераторов М., 1981.
5. *Гантмахер Ф.Р.* Теория матриц М., 1988.
6. *Campbell S.L.* The index of infinite dimensional implicit system // Math. and Comput. Model. of System. 1999. V. 5. № 1. P. 18–42.
7. *Бояринцев Ю.Е., Чистяков В.Ф.* Алгебро-дифференциальные системы. Методы численного решения и исследования. Новосибирск, 1988.
8. *Чистяков В.Ф., Щеглова А.А.* Избранные главы теории алгебро-дифференциальных систем. Новосибирск, 2003.
9. *Kunkel P., Mehrmann V.* Algebraic Equations: Analysis and Numerical Solution. Zurich, 2006.
10. *Сидоров Н.А., Романова О.А.* О применении некоторых результатов теории ветвления при решении дифференциальных уравнений с вырождением // Дифференц. уравнения. 1983. Т. 19. № 9. С. 1516–1526.
11. *Sviridyuk G.A., Fedorov V.E.* Linear Sobolev Type Equations and Degenerate Semigroups of Operators. Utrecht; Boston; Tokyo; Keln, 2003.
12. *Зубова С.П., Чернышов К.И.* О линейном дифференциальном уравнении с фредгольмовым оператором при производной // Дифференц. уравнения и их применение. Институт физики и математики АН Литовской ССР. 1976. Т. 14. С. 21–39.
13. *Зубова С.П.* Свойства возмущенного фредгольмовского оператора. Решение дифференциального уравнения с фредгольмовским оператором при производной // Деп. в ВИНТИ. Воронежский гос. ун-т. Воронеж, 1991. № 2516-B91.
14. *Зубова С.П.* Решение однородной задачи Коши для уравнения с нётеровым оператором при производной // Докл. РАН. 2009. Т. 428. № 4. С. 444–446.
15. *Зубова С.П.* Решение задач для дескрипторных уравнений методом декомпозиции // Вестн. Воронежского гос. ун-та. Сер. Физика. Математика. 2013. № 2. С. 134–140.
16. Математическая энциклопедия. Т. 3. Коо-Од. 1977–1985.
17. *Гохберг И.Ц., Крейн М.Г.* Введение в теорию линейных несамосопряжённых операторов М., 1965.
18. *Неуен Х.Д., Чистяков В.Ф.* О моделировании с использованием дифференциально-алгебраических уравнений в частных производных // Вестн. Южно-Уральского гос. ун-та. Серия: Математическое моделирование и программирование. 2013. Т. 6. № 1. С. 98–111.
19. *Бормотова О.В., Гайдомак С.В., Чистяков В.Ф.* О разрешимости вырожденных систем дифференциальных уравнений в частных производных // Изв. вузов. Математика. 2005. № 4. С. 18–29.
20. *Никольский С.М.* Линейные уравнения в линейных нормированных пространствах // Изв. АН СССР. Сер. мат. 1943. Т. 7. Вып. 3. С. 147–166.
21. *Зубова С.П., Усков В.И.* Приложения матрично-дифференциального оператора к решению задач для уравнений в частных производных // Итоги науки: избр. тр. Междунар. симпозиума по фундаментальным и прикладным проблемам науки. М., 2017. Вып. 31. С. 3–24.

Воронежский государственный университет,  
Воронежский государственный лесотехнический  
университет имени Г.Ф. Морозова

Поступила в редакцию 07.03.2022 г.  
После доработки 18.07.2022 г.  
Принята к публикации 15.08.2022 г.