

СИЛЬНАЯ РАЗРЕШИМОСТЬ КРАЕВОЙ ЗАДАЧИ ДЛЯ ЛИНЕЙНЫХ НЕДИВЕРГЕНТНЫХ ВЫРОЖДАЮЩИХСЯ УРАВНЕНИЙ ЭЛЛИПТИКО-ПАРАБОЛИЧЕСКОГО ТИПА *

Т.С. Гаджиев¹, С.Я. Алиев², М.Н. Керимова³

¹Институт Математики и Механика НАНА, Баку, Азербайджан

²Бакинский Государственный Университет, Баку, Азербайджан

e-mail: sardar_aliyev@yahoo.com

Резюме. Мы изучаем однозначную сильную (почти всюду) разрешимость первой краевой задачи для линейных недивергентных вырождающихся уравнений эллиптико-параболического типа. Получены априорные оценки обобщенных решений поставленной задачи. Получены оценки для модельного оператора, далее коэцидивные оценки для обобщенного решения. После этого доказывается разрешимость задачи для модельного уравнения, наконец сильная разрешимость первой краевой задачи.

Ключевые слова: линейных недивергентных вырождающихся уравнений, разрешимость задачи.

AMS Subject Classification: 35J25.

1. Постановка задачи.

Рассмотрим в цилиндре $Q_T = \Omega \times (0, T)$, $T \in (0, \infty)$, где $\Omega \subset R^n$ ограниченная область с гладкой границей $\partial\Omega$, первую краевую задачу для уравнения

$$Zu = \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x,t)u_{x_i x_j} + \psi(x,t)u_{tt} - u_t = f(x,t), \quad (1)$$

$$u|_{\Gamma(Q_T)} = 0, \quad (2)$$

где $\Gamma(Q_T) = (\partial\Omega \times [0, T]) \cup \{(x,t) : x \in \Omega, t = 0\}$ – параболическая граница цилиндра Q_T , $\psi(x,t)$ весовая функция стремящаяся к нулю,

коэффициенты $a_{ij}(x,t)$ вырождаются. Условия на них и правую часть будут сформулированы ниже. Пусть коэффициенты удовлетворяют следующим условиям: $\|a_{ij}(x,t)\|$ симметрическая матрица и для любых $(x,t) \in Q_T$ и $\xi \in R^n$ верно

* Работа была представлена на семинаре Института Прикладной Математики 09.10.2018

$$\gamma \omega(x) |\xi|^2 \leq \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x,t) \xi_i \xi_j \leq \gamma^{-1} \omega(x) |\xi|^2, \quad (3)$$

где γ - постоянная из полуинтервала $(0,1]$, $a_{ij}(x,t)$, $i, j = \overline{1,n}$ измеримые функции $(x,t) \in Q_T$, а $\omega(x) \in A_p$ - весовая функция из класса Макенхоупта (см. [1]), а

$$\psi(x,t) = \omega(x) \cdot \lambda(\rho) \cdot \phi(T-t), \quad (4)$$

и выполняются условия: для $\rho = \rho(x) = \text{dist}(x, \partial\Omega)$,

$$\begin{aligned} \lambda(\rho) \geq 0, \quad \lambda(\rho) \in C^1[0, \text{diam}\Omega], \quad \text{и} \quad |\lambda'(\rho)| \leq p\sqrt{\lambda(\rho)} \\ \phi(z) \in C^1[0, T], \quad \phi(z) \geq 0, \quad \phi'(z) \geq 0 \\ \phi(z) \geq \beta \cdot z \cdot \phi'(z), \quad \phi(0) = \phi'(0) = 0, \end{aligned} \quad (5)$$

здесь β и p положительные константы.

Рассмотрим модельный оператор

$$Z_0 = \omega(x) \cdot \Delta + \psi(x,t) \frac{\partial^2}{\partial t^2} - \frac{\partial}{\partial t}, \quad (6)$$

где $\Delta = \sum_{i=1}^n \frac{\partial^2}{\partial x_i^2}$ - оператор Лапласа, $\psi(x,t)$ удовлетворяет условиям (4),

(5). Всюду далее мы ограничимся рассмотрением наиболее интересного случая, когда $\psi(x,z) > 0$ при $z > 0$, для всех $x \in \Omega$. Если

$\psi(x,z) \equiv 0$, тогда уравнение (1) - параболическое с вырождающейся главной частью и соответствующий результат о разрешимости первой краевой задачи следует из известных результатов [4]. Но если $\psi(x,z) = 0$

при $z \in [0, z^0]$, тогда решения задачи (1), (2) может быть получено

склеивкой решения $u(x,t)$ первой краевой задачи в цилиндре Q_{z^0} и

решения $v(x,t)$ первой краевой задачи для параболического уравнения в цилиндре $\Omega \times (z^0, T)$ с краевыми условиями $v(x, z^0) = u(x, z^0)$,

$v|_{\partial\Omega \times [z^0, T]} = 0$. Зафиксируем произвольное $\varepsilon \in (0, T)$ и введем функцию

$\psi_\varepsilon(x, z)$ и $\omega_\varepsilon(x)$ аналогично статье [2].

Обозначим

$$q_\varepsilon(x, T) = \sup_{z \in [0, T]} \psi'_\varepsilon(x, z), \quad q(x, T) = \sup_{z \in [0, T]} \psi'(x, z), \quad (7)$$

для почти всех $x \in \Omega$.

$\psi_\varepsilon(x, z)$ выбирается так, чтобы удовлетворялась оценка

$$q_\varepsilon(x, T) \leq q(x, T). \quad (8)$$

Обозначим через $Q_T^R(x_0)$ – цилиндр $B_R(x_0) \times (0, T)$. Пусть $\bar{B}_R(x_0) \subset \Omega$. Скажем, что $u(x, t) \in A(Q_T^R(x_0))$, если $u(x, t) \in C^\infty(\bar{Q}_T^R(x_0))$, $u|_{t=0} = 0$ и $\text{supp} u \subset \bar{Q}_T^\rho(x_0)$ для некоторого $\rho \in (0, R)$.

Лемма 1. Пусть относительно коэффициентов оператора Z выполнены условия (3), а относительно весов (4)-(5), и условие Макенхоупта. Тогда для всякой функции $u(x, t) \in C^\infty(\bar{Q}_T)$, $u|_{\Gamma(Q_T)} = 0$ существует $T_1(\gamma, \psi, \omega, n, \Omega)$ такое, что при $T < T_1(\gamma, \psi, \omega, n, \Omega)$ и любом $\tau \in [0, 1]$ справедлива оценка

$$\|u(x, t)\|_{W_{2,\psi}^{2,2}(Q_T)} \leq C_1(\gamma, \sigma, \psi, \omega, n, \Omega) \left\| Zu - \frac{\tau}{T} u \right\|_{L_2(Q_T)}.$$

Доказательство аналогично доказательству коэрцитивной оценки для оператора Z , проведенному в [3].

В дальнейшем будем обозначать операторы $Z_0 - \mu$ и $Z_\varepsilon - \mu$ через M_0 и M_ε соответственно.

Теорема 1. Пусть относительно $\omega(x)$ удовлетворяет условию Макенхоупта, а относительно $\psi(x, t)$ выполнены условия (4)-(5). Тогда существует T^0 такое, что при $T \leq T^0$ первая краевая задача

$$M_0 u = f(x, t), \quad (x, t) \in Q_T, \quad (9)$$

$$u|_{\Gamma(Q_T)} = 0, \quad (10)$$

однозначно сильно разрешима в пространстве $\overset{\circ}{W}_{2,\psi}^{2,2}(Q_T)$ при всякой функции

$$f(x, t) \in L_2(Q_T).$$

Доказательство. В начале предположим, что $f(x, t) \in C^\infty(\bar{Q}_T^R)$. Пусть $v(x, t)$ обобщенное решение задачи

$$\omega(x) \cdot \Delta v - v_t = f(x, t), \quad (x, t) \in Q_T$$

$$v|_{\Gamma(Q_T)} = 0.$$

Известно, что такое решение существует, и согласно [2],

$$v(x, t) \in W_{2, \omega}^{2,2}(Q_T^R) \text{ и } \|v(x, t)\|_{W_{2, \omega}^{2,2}(Q_T^R)} \leq C_2(n, \Omega, f), \quad (11)$$

где $W_{2, \omega}^{2,2}(Q_T^R)$ – банахово пространство функций, заданных на Q_T^R , с конечной нормой вида $W_{2, \psi}^{2,2}(Q_T^R)$ при $\psi \equiv 1$. В силу того, что для $\varepsilon \in (0, T)$ функция $\psi_\varepsilon(x, z) \leq 1$ заключаем, что

$$\|v(x, t)\|_{W_{2, \psi_\varepsilon}^{2,2}(Q_T^R)} \leq C_3. \quad (12)$$

Через $\overset{\circ}{W}_{2, \omega}^{2,2}(Q_T)$ обозначим пополнение множества всех функций из $C^\infty(\overline{Q}_T^R)$, обращающихся в нуль на ∂Q_T^R , по норме пространства $W_{2, \omega}^{2,2}(Q_T^R)$, а через $u^\varepsilon(x, t)$ обозначим сильное (почти всюду) решение задачи Дирихле

$$\begin{aligned} M_\varepsilon u^\varepsilon(x, t) &= f(x, t), \quad (x, t) \in Q_T^R, \\ (u^\varepsilon(x, t) - v(x, t)) &\in \overset{\circ}{W}_{2, \omega}^{2,2}(Q_T^R). \end{aligned}$$

Такое решение существует при всяком $\varepsilon > 0$ в силу [2]. Ясно, что $(u^\varepsilon(x, t) - v(x, t)) \in W_{2, \psi_\varepsilon}^{2,2}(Q_T^R)$. Учитывая, что $v|_{\Gamma(Q_T)} = 0$ получим, что $u^\varepsilon(x, t) \in \overset{\circ}{W}_{2, \psi_\varepsilon}^{2,2}(Q_T^R)$. Кроме того, для $F_\varepsilon(x, t) = M_\varepsilon v$ с учетом (12), имеем

$$\|F_\varepsilon\|_{L_2(Q_T^R)} \leq C_3(n, \Omega, T, f). \quad (13)$$

Из леммы 1 следует, что

$$\|u^\varepsilon - v\|_{W_{2, \psi_\varepsilon}^{2,2}(Q_T^R)} \leq C_4(\|f\|_{L_2(Q_T^R)} + \|F_\varepsilon\|_{L_2(Q_T^R)}).$$

Тогда из (12), (13) заключаем

$$\|u^\varepsilon\|_{W_{2, \psi}^{2,2}(Q_T^R)} \leq C_{40} \|u^\varepsilon\|_{W_{2, \psi_\varepsilon}^{2,2}(Q_T^R)} \leq C_5(\psi, \omega, n, \Omega, T, f). \quad (14)$$

Значит, семейство функций $\{u^\varepsilon(x, t)\}$ ограничено по норме пространства $\overset{\circ}{W}_{2, \psi}^{2,2}(Q_T^R)$ равномерно относительно ε . То есть, это семейство слабо компактно в $\overset{\circ}{W}_{2, \psi}^{2,2}(Q_T^R)$. А это, частности, значит, что существуют такие последовательности положительных чисел $\{\varepsilon_k\}$, $\lim_{k \rightarrow \infty} \varepsilon_k = 0$ и функция $u_0(x, t) \in \overset{\circ}{W}_{2, \psi}^{2,2}(Q_T^R)$, что для любой функции $h(x, t) \in C^\infty(\overline{Q}_T^R)$

$$\lim_{k \rightarrow \infty} (M_0 u^{\varepsilon_k}, h) = (M_0 u_0, h), \quad (15)$$

где $(a, b) = \int_{Q_T^R} ab dx dt$. Но

$$(M_0 u^{\varepsilon_k}, h) = ((M_0 - M_{\varepsilon_k}) u^{\varepsilon_k}, h) + (M_{\varepsilon_k} u^{\varepsilon_k}, h) = ((M_0 - M_{\varepsilon_k}) u^{\varepsilon_k}, h) + (f, h) \quad (16)$$

Кроме того, учитывая (14), имеем

$$\begin{aligned} J(k) &= |(M_0 - M_{\varepsilon_k}) u^{\varepsilon_k}, h| \leq \|(\psi - \psi_{\varepsilon_k}) u^{\varepsilon_k}\|_{L_2(Q(\varepsilon_k))} \|h\|_{L_2(Q(\varepsilon_k))} \leq \\ &\leq 3 \|u^{\varepsilon_k}\|_{W_{2,\psi}^{2,2}(Q_T^R)} \|h\|_{L_2(Q(\varepsilon_k))} \leq 3C_6 \|h\|_{L_2(Q(\varepsilon_k))}, \end{aligned} \quad (17)$$

здесь $Q(\varepsilon) = \Omega \times (T - \varepsilon, T)$. Таким образом, имеем, что $J(k) \xrightarrow{k \rightarrow \infty} 0$.

Из (15)-(17) следует, что $(M_0 u_0, h) = (f, h)$, а значит, $M_0 u_0 = f(x, t)$ почти всюду в Q_T^R .

Теперь пусть $f(x, t) \in L_2(Q_T)$. Тогда существует такая последовательность $\{f_m(x, t)\}$, $m = 1, 2, \dots$, что $f_m(x, t) \in C^\infty(\overline{Q_T^R})$ и $\lim_{k \rightarrow \infty} \|f_m - f\|_{L_2(Q_T^R)} = 0$. Для всех натуральных m рассмотрим последовательность $\{u_m(x, t)\}$ сильных решений краевых задач

$$\begin{aligned} M_0 u_m &= f_m(x, t), \quad (x, t) \in Q_T^R, \\ u_m|_{\Gamma(Q_T)} &= 0. \end{aligned}$$

В силу ранее доказанного, для каждого m такая функция $\{u_m(x, t)\}$ существует. Используя оценку леммы для оператора Z_0 при $\tau = 1$, получим

$$\|u_m\|_{W_{2,\psi}^{2,2}(Q_T^R)} \leq C_7 \|f_m\|_{L_2(Q_T^R)} \leq C_8 (\psi, \omega, n, \Omega, T, f). \quad (18)$$

Таким образом, последовательность $\{u_m(x, t)\}$ слабо компактна в $W_{2,\psi}^{2,2}(Q_T^R)$, то есть существует такая последовательность $\{m_k\} \in N$,

$\lim_{k \rightarrow \infty} m_k = \infty$ и функция $u(x, t) \in \overset{\circ}{W}_{2,\psi}^{2,2}(Q_T^R)$, что для любой $h(x, t) \in C^\infty(\overline{Q_T^R})$

$$\lim_{k \rightarrow \infty} (M_0 u_{m_k}, h) = (M_0 u, h).$$

Но с другой стороны

$$\lim_{k \rightarrow \infty} (M_0 u_{m_k}, h) = \lim_{k \rightarrow \infty} (f_{m_k}, h) = (f, h).$$

Поэтому $(M_0 u, h) = (f, h)$, а значит $M_0 u = f(x, t)$ почти всюду в Q_T^R . Таким образом доказано существование сильного решения задачи (9)-(10). Единственность решения следует из леммы 1. Теорема доказана.

Теперь можно перейти к доказательству основной теоремы.

Теорема 2. Пусть относительно коэффициентов оператора Z выполнены условия (3), для веса $\psi(x, t)$ (4)-(5), а для веса $\omega(x)$ условие Макенхоупта. Тогда при $T \leq T^0$ первая краевая задача (1)-(2), однозначно сильно разрешима в пространстве $\overset{\circ}{W}_{2,\psi}^{2,2}(Q_T)$ для всякой функции $f(x, t) \in L_2(Q_T)$. Причем для решения $u(x, t)$ справедлива оценка

$$\|u(x, t)\|_{\overset{\circ}{W}_{2,\psi}^{2,2}(Q_T^R)} \leq C_9 \|f\|_{L_2(Q_T^R)}. \quad (19)$$

Доказательство. Оценка (19) и единственность решения вытекают из коэрцитивных оценок. Докажем существование решения. Рассмотрим семейство операторов

$$Z^{(\tau)} = (1 - \tau)M_0 + \tau \cdot Z, \text{ для } \tau \in [0, 1]$$

Покажем, что множество E точек τ , для которых задача

$$Z^{(\tau)} u = f(x, t), \quad (x, t) \in Q_T^R, \quad (20)$$

$$u|_{\Gamma(Q_T)} = 0, \quad (21)$$

однозначно сильно разрешима в пространстве $\overset{\circ}{W}_{2,\psi}^{2,2}(Q_T^R)$ при всякой функции $f(x, t) \in L_2(Q_T)$ непустой и одновременно открыто и замкнуто относительно отрезка $[0, 1]$. Отсюда следует, что $E = [0, 1]$ и в частности задача (20)-(21) разрешима при $\tau = 1$. То есть когда $Z^{(1)} = Z$. Из теоремы 2. сразу вытекает не пустота множества E . Докажем его открытость. Пусть $\tau_0 \in E$, а $\varepsilon > 0$ будет выбрано позже. Покажем, что задача (20)-(21) разрешима для всех $\tau \in [0, 1]$. Рассмотрим τ_0 такие, что $|\tau - \tau_0| < \varepsilon$. Задачу (20)-(21) можно переписать в эквивалентном виде

$$Z^{(\tau_0)} u = f(x, t) - (Z^{(\tau)} - Z^{(\tau_0)}) u, \quad (x, t) \in Q_T^R, \quad (22)$$

и $u(x, t) \in \overset{\circ}{W}_{2,\psi}^{2,2}(Q_T^R)$.

Введем в рассмотрение произвольную функцию $v(x, t) \in \overset{\circ}{W}_{2,\psi}^{2,2}(Q_T^R)$ и краевую задачу

$$Z^{(\tau_0)}u = f(x, t) - (Z^{(\tau)} - Z^{(\tau_0)})v(x, t), \quad (x, t) \in Q_T^R, \quad (23)$$

где $u(x, t) \in \overset{\circ}{W}_{2, \psi}^{2,2}(Q_T^R)$.

Ясно, что

$$(Z^{(\tau)} - Z^{(\tau_0)})v(x, t) \in L_2(Q_T^R).$$

Отметим, что для всех операторов $Z^{(\tau)}$ условия (3) выполняются с константами $\gamma'_{(\tau)} \geq \min\{\gamma, n\}$. Заметим, что из вышеуказанного и леммы

1. следует, что при $T \leq T^0$ для любого $\tau \in [0, 1]$ и всякой функции

$u(x, t) \in \overset{\circ}{W}_{2, \psi}^{2,2}(Q_T^R)$ верна оценка

$$\|u(x, t)\|_{\overset{\circ}{W}_{2, \psi}^{2,2}(Q_T^R)} \leq C_{10} \|Z^{(\tau)}u\|_{L_2(Q_T^R)}. \quad (24)$$

В силу сделанного предположения краевая задача (23) имеет сильное решение $u(x, t)$ для любой функции $v(x, t) \in W_{2, \psi}^{2,2}(Q_T^R)$.

Таким образом, определен оператор Φ , действующий из $\overset{\circ}{W}_{2, \psi}^{2,2}(Q_T^R)$ в $\overset{\circ}{W}_{2, \psi}^{2,2}(Q_T^R)$. Причем $u = \Phi v$. Этот оператор является сжимающим при ε выбранным соответствующим образом. Действительно, пусть

$$v^{(i)}(x, t) \in W_{2, \psi}^{2,2}(Q_T^R), \quad u^{(i)} = \Phi v^{(i)}, \quad i = 1, 2.$$

Тогда учитывая равенство

$$(Z^{(\tau)} - Z^{(\tau_0)}) = (\tau - \tau_0)(Z - M_0),$$

заключаем, что $u^{(1)}(x, t) - u^{(2)}(x, t)$ есть сильное решение первой краевой задачи

$$Z^{(\tau_0)}(u^{(1)}(x, t) - u^{(2)}(x, t)) = (\tau - \tau_0)(Z - M_0)(v^{(1)}(x, t) - v^{(2)}(x, t)),$$

где $(u^{(1)}(x, t) - u^{(2)}(x, t)) \in \overset{\circ}{W}_{2, \psi}^{2,2}(Q_T^R)$. Используя (24), получим

$$\|u^{(1)}(x, t) - u^{(2)}(x, t)\|_{\overset{\circ}{W}_{2, \psi}^{2,2}(Q_T^R)} = C_{11} |\tau - \tau_0| \|(Z - M_0)(v^{(1)}(x, t) - v^{(2)}(x, t))\|_{L_2(Q_T^R)} \quad (25)$$

С другой стороны

$$\begin{aligned} & \| (Z - M_0)(v^{(1)}(x, t) - v^{(2)}(x, t)) \|_{L_2(Q_T^R)} \leq \\ & \leq C_{12}(Z, n, \Omega, T) \|v^{(1)}(x, t) - v^{(2)}(x, t)\|_{\overset{\circ}{W}_{2, \psi}^{2,2}(Q_T^R)}. \end{aligned}$$

Итак

$$\|u^{(1)}(x,t) - u^{(2)}(x,t)\|_{W_{2,\psi}^{2,2}(Q_T^R)} \leq C_{11}C_{12}\varepsilon_1 \|v^{(1)}(x,t) - v^{(2)}(x,t)\|_{W_{2,\psi}^{2,2}(Q_T^R)}.$$

Теперь выбирая $\varepsilon_1 = \frac{1}{2}C_{11}C_{12}$, доказываем, что оператор Φ сжимающий.

Отсюда следует, что у него есть неподвижная точка $u = \Phi v$ являющаяся сильным решением краевой задачи (22), а следовательно краевой задачи (20)-(21). Таким образом доказана открытость множества E . Покажем замкнутость множества E .

Пусть $\tau_k \in E$ такая последовательность, что $\lim_{k \rightarrow \infty} \tau_k = \tau$. Для натуральных k обозначим через $u_{[k]}(x,t)$ решение первой краевой задачи

$$\begin{aligned} Z^{(\tau_k)}u_{[k]} &= f(x,t), \quad (x,t) \in Q_T^R, \\ u_{[k]}|_{\Gamma(Q_T)} &= 0. \end{aligned}$$

Согласно (24), имеем

$$\|u_{[k]}(x,t)\|_{W_{2,\psi}^{2,2}(Q_T^R)} \leq C_{13}\|f\|_{L_2(Q_T^R)}. \quad (26)$$

Итак, семейство функций $\{u_{[k]}(x,t)\}$ слабо компактно в $W_{2,\psi}^{2,2}(Q_T^R)$, т.е. существует подпоследовательность натуральных чисел $\{k_i\}$, $\lim_{k \rightarrow \infty} k_i = \infty$ и функция $u(x,t) \in W_{2,\psi}^{2,2}(Q_T^R)$ такая, что для всякой $\tilde{\varphi}(x,t) \in C^\infty(\overline{Q_T^R})$

$$\lim_{i \rightarrow \infty} (Z^{(\tau_{k_i})}u_{[k_i]}, \tilde{\varphi}) = (Z^{(\tau)}u, \tilde{\varphi}). \quad (27)$$

Но

$$(Z^{(\tau_{k_i})}u_{[k_i]}, \tilde{\varphi}) = ((Z^{(\tau)} - Z^{(\tau_{k_i})})u_{[k_i]}, \tilde{\varphi}) + (f, \tilde{\varphi}) = J_1(l) + J_2(l). \quad (28)$$

Кроме того, учитывая (26) и (27), имеем

$$\begin{aligned} J_1(l) &= |\tau - \tau_{k_i}| \|(Z - M_0)u_{[k_i]}, \tilde{\varphi}\| \leq \\ &\leq |\tau - \tau_{k_i}| C_{13} \|u_{[k_i]}\|_{W_{2,\psi}^{2,2}(Q_T^R)} \|\tilde{\varphi}\|_{L_2(Q(\varepsilon_k))} \leq C_{13}C_{14} |\tau - \tau_{k_i}| \|f\|_{L_2(Q_T^R)} \|\tilde{\varphi}\|_{L_2(Q_T^R)}, \end{aligned} \quad (29)$$

Из (29) следует, что $J_1(l) = 0$

Далее из (27), (28) заключаем, что

$$(Z^{(\tau)}u, \tilde{\varphi}) = (f, \tilde{\varphi})$$

т.е. $Z^{(\tau)}u = f$ почти всюду в Q_T^R . Тем самым показано, что $\tau \in E$, т.е. множество E замкнуто. Теорема доказана.

Авторы выражают глубокую благодарность уважаемому рецензенту за указанные неточности и ценные замечания в статье.

ЛИТЕРАТУРА

1. Chanillo S., Wheeden R. Weighted Poincare and Sobolev inequalities. Amer. J. Math., 107, 1985,107, 1191-1226.
2. Gadjiev T.S., Kerimova M.N. On some estimations of solutions for degenerate elliptic-parabolic equations. Transactions of NAS of Azerb, 2013, v. XXXIII, 4, pp.57-72.
3. Gadjiev T.S., Kerimova M.N. Coercive estimate for degenerate elliptic-parabolic equations. Proc. of Ins. Math. And Mech. of NAS of Azerb, 2015, v. 41, 1, pp.123-134.
4. Олейник О.А. О гладкости решений вырождающихся эллиптических и параболических уравнений второго порядка. ДАН СССР, 1965, 163, 3, сс. 557-580.
5. Gadjiev T.S., Kerimova M.N. The solutions degenerate elliptic-parabolic equations. Journal of Advances in Matematics. 2013, vol 3, No 3, pp.218-235.

THE STRONG SOLVABILITY BOUNDARY VALUE PROBLEM FOR LINEAR NON-DIVERGENT DEGENERATE EQUATIONS OF ELLIPTIC-PARABOLIC TYPE

T.S. Gadjiev¹, S.Y. Aliev², M.N. Kerimova³

^{1,3}Institute Mathematics and Mechanics of NANA, Baku, Azerbaijan

²Baku State University, Baku, Azerbaijan

e-mail: sardar.aliyev@yahoo.com

ABSTRACT

We study the unique strong (almost everywhere) solvability of the first boundary value problem for linear non-divergent degenerate equations of elliptic-parabolic type. The priori estimates of generalized solutions of the given problem are obtained. The estimates for the model operator, further the coercive estimates for the generalized solution are received. After that, the solvability of the problem for the model equation, finally the strong solvability of the first boundary value problem is proved.

Keywords: linear non-divergent degenerate equations the solvability of the problem.

References

1. Chanillo S., Wheeden R. Weighted Poincare and Sobolev inequalities. Amer. J. Math., 107, 1985,107, 1191-1226.

2. Gadjiev T.S., Kerimova M.N. On some estimations of solutions for degenerate elliptic-parabolic equations. Transactions of NAS of Azerb, 2013, v. XXXIII, 4, pp.57-72.
3. Gadjiev T.S., Kerimova M.N. Coercive estimate for degenerate elliptic-parabolic equations. Proc. of Ins. Math. And Mech. of NAS of Azerb, 2015, v. 41, 1, pp.123-134.
4. Oleynik O.A. О гладкости решений вырождающихся эллиптических и параболических уравнений второго порядка. DAN SSSR, 1965, 163, 3, ss. 557-580 ()
5. Gadjiev T.S., Kerimova M.N. The solutions degenerate elliptic-parabolic equations. Journal of Advances in Matematics. 2013, vol 3, No 3, pp.218-235.