

УДК 517.946

©2008. О.М. Болдовская

СУЩЕСТВОВАНИЕ И НЕСУЩЕСТВОВАНИЕ СЛАБОГО РЕШЕНИЯ ЗАДАЧИ НЕЙМАНА ДЛЯ ВЫРОЖДАЮЩИХСЯ КВАЗИЛИНЕЙНЫХ ПАРАБОЛИЧЕСКИХ УРАВНЕНИЙ В ОБЛАСТЯХ С НЕКОМПАКТНОЙ ГРАНИЦЕЙ. СЛУЧАЙ МЕДЛЕННОЙ ДИФФУЗИИ

В настоящей работе рассматривается начально-краевая задача Неймана для уравнения:

$$u_t = \operatorname{div}(u^{m-1}|Du|^{\lambda-1}Du) - u^p,$$

с начальной функцией – мерой. Доказывается существование и несуществование слабого решения задачи в зависимости от ограничений на показатели, а также при дополнительных условиях на геометрию области.

1. Введение. Пусть $\Omega \in R^N$, $N > 1$, – неограниченная область с достаточно гладкой некомпактной границей $\partial\Omega$ и $|\Omega|_N = \operatorname{mes}_N \Omega = \infty$. Не ограничивая общности будем считать, что начало координат принадлежит Ω .

Мы рассматриваем следующую начально-краевую задачу Неймана в $Q_T = \Omega \times (0, T)$, $T > 0$:

$$u_t = \operatorname{div}(u^{m-1}|Du|^{\lambda-1}Du) - u^p, \quad \text{в } Q_T, \quad (1.1)$$

$$u^{m-1}|Du|^{\lambda-1} \frac{\partial u}{\partial \nu} = 0, \quad \text{на } \partial\Omega \times (0, T), \quad (1.2)$$

$$u(x, 0) = \mu, \quad x \in \Omega, \quad (1.3)$$

где $m + \lambda - 2 > 0$, $\lambda > 0$, $p > 1$ и μ – неотрицательная конечная мера Радона, ν – внешняя единичная нормаль к $\partial\Omega$.

Основная цель этой работы касается существования и несуществования слабого решения $u(x, t)$ задачи (1.1)–(1.3) в Q_T при дополнительных условиях на геометрию области.

В [1] более 20 лет назад была рассмотрена задача Коши для полулинейного диффузионного уравнения с абсорбцией, с начальной мерой – $\delta(x)$ функцией Дирака:

$$u_t = \Delta u - |u|^{p-1}u, \quad \text{в } Q = R^N \times R_+, \quad (1.4)$$

$$u(x, 0) = \delta(x), \quad \text{в } R^N, \quad (1.5)$$

где $p > 0$ – фиксированный параметр. Был установлен критический показатель $p_0 = 1 + \frac{2}{N}$ такой, что:

Автор считает своим приятным долгом выразить благодарность А.Ф.Тедееву за постановку задачи и руководство работой.

(i) при $p < p_0$ существует единственное решение $u \in C^{2,1}(Q) \cap L^p(Q)$, удовлетворяющее уравнению (1.4) в смысле распределения, а начальному условию (1.5) так, что:

$$\operatorname{ess\,lim}_{t \rightarrow 0} \int u(x, t) \varphi(x) dx = \varphi(0), \quad \forall \varphi(x) \in C_0(R^N); \quad (1.6)$$

(ii) для $p \geq p_0$ задача Коши не имеет решения $u \in L^p_{loc}(Q)$, удовлетворяющего (1.4), (1.6). Более того, если рассмотреть любую подходящую регулярную аппроксимацию $u_j(x, t)$ – классические ограниченные решения (1), с ограниченными начальными функциями $u_{0j} \rightarrow \delta(x)$, то $u_j(x, t) \rightarrow 0$ равномерно на $R^N \times [\varepsilon, T]$, $\forall \varepsilon > 0$. Другими словами, факт (ii) можно трактовать, что решение $u(x, t)$ задачи (1.4), (1.5) имеет устранимую особенность в точке $(0, 0)$. Подобный результат об устранимой особенности для уравнения

$$u_t = \operatorname{div}(|\nabla u|^{\lambda-1} \nabla u) - |u|^{p-1} u,$$

где $\lambda > 1$, был получен в [2] при условии $p \geq \lambda + \frac{\lambda+1}{N}$. Вопросы устранимости особенностей для параболического уравнения с абсорбцией более общего вида (с измеримыми коэффициентами) изучались в работе [3] при тех же ограничениях на критический показатель. Этот результат удалось распространить и на уравнения высокого порядка [4].

Данная работа близка по духу к работе [5], где изучена соответствующая (1.1)–(1.3) задача Коши. В [5] получены результаты существования и несуществования решения при точных ограничениях на p . Там же рассмотрен и случай быстрой диффузии, то есть при $m + \lambda - 2 < 0$ и $\lambda > 0$.

Касаясь исследования начально-краевых задач в областях с некомпактными границами, отметим работы [6] (случай задачи Неймана), [7] (случай третьей краевой задачи) и [8] (случай задачи Дирихле). В этих работах изучался вопрос о качественном поведении решений в зависимости от геометрии области.

В дальнейшем мы будем предполагать, что Ω удовлетворяет условиям изопериметрического типа, которые необходимы для теорем вложения [9]. Перейдем к точному описанию класса областей, удовлетворяющих условиям изопериметрического типа. Введем функцию:

$$l(v) = \inf\{|\partial G \cap \Omega|_{N-1} : G \subset \Omega, |G| = v, \partial G \text{ липшицева}\}.$$

Пусть $g(v)$, $v \in (0, \infty)$ – положительная непрерывная функция, и такая, что

$$\frac{v^{(N-1)/N}}{g(v)} \text{ не убывает для всех } v > 0. \quad (1.7)$$

ОПРЕДЕЛЕНИЕ 1. Пусть $\Omega \subset R^N$, $N \geq 2$ – неограниченная область с непрерывной по Липшицу границей $\partial\Omega$, и $|\Omega|_N = \infty$. Будем говорить, что Ω принадлежит классу $\mathcal{B}(g)$ ($\Omega \in \mathcal{B}(g)$), если для всех $v > 0$

$$l(v) \geq g(v), \quad (1.8)$$

где $g(v) > 0$ удовлетворяет условию (1.7). Классы $\mathcal{B}(g)$ и близкие к ним были введены в работах [10], а также [6]. Геометрически области из класса $\mathcal{B}(g)$ характеризуются тем, что не сужаются на бесконечности. Типичным примером областей класса Ω является область типа бесконечного параболоида [6]:

Пусть $0 \leq h \leq 1$ – фиксированное число. Определим

$$\Omega = \{x \in R^N \mid |x'| < x_N^h\}, \quad x' = (x_1, \dots, x_{N-1}).$$

Из результатов [9], глава 4, следует, что $\Omega \in \mathcal{B}(g)$ с

$$g(v) = \gamma \min(v^{(N-1)N}, v^\eta), \quad v > 0; \quad \eta = \frac{h(N-1)}{1+h(N-1)} \leq \frac{N-1}{N}.$$

При $N = 2$ различные примеры рассмотрены в [10].

ОПРЕДЕЛЕНИЕ 2. $u(x, t)$ – слабое решение задачи (1.1)–(1.3), если $u(x, t) \geq 0$ и

$$u(x, t) \in C(0, T; L_{loc}^1(\bar{\Omega})) \cap L_{loc}^\infty(\bar{\Omega} \times (\tau, T)), \quad |Du|^{\frac{m+\lambda-1}{\lambda}} \in L_{loc}^{\lambda+1}(\bar{\Omega} \times (\tau, T));$$

$$\int_0^T \int_{\Omega} (-u \xi_t + u^{m-1} |Du|^{\lambda-1} Du D\xi + u^p \xi) dx dt = 0, \quad \forall \xi \in C_0^1(R^N \times (\tau, T));$$

$$\lim_{t \rightarrow 0} \int_{\Omega} u(x, t) X(x) dx = \int_{\Omega} X(x) d\mu, \quad \forall X(x) \in C_0^\infty(R^N).$$

Основным результатом данной работы являются

Теорема 1. Пусть $\Omega \in \mathcal{B}(g)$, μ – неотрицательная конечная мера Радона. Если $p < m + \lambda - 1 + \frac{\lambda+1}{N}$, тогда существует слабое решение задачи (1.1)–(1.3).

Теорема 2. Пусть $\Omega \in \mathcal{B}(g)$, $\mu = \delta(x)$. Если $p > m + \lambda - 1 + \frac{\lambda+1}{N}$, тогда задача (1.1)–(1.3) не имеет решения.

Основным инструментом доказательства являются комбинации локальных подходов работ [5], [6].

2. Мультипликативное неравенство.

Лемма 2.1. [11] Пусть $\Omega \in \mathcal{B}(g)$, $v \in L^\beta(\Omega) \cap L^q(\Omega)$, $Dv \in (L^p(\Omega))^N$, с $p > 1$, $q \geq 1$, $q > \beta > 0$. Тогда

$$E_q^{\frac{p}{q}} \leq \gamma G_{p,q} (E_\beta^{\frac{q}{q-\beta}} E_q^{-\frac{\beta}{q-\beta}}) J_p, \quad (2.1)$$

где $E_q = \int_{\Omega} v^q dx$, $J_p = \int_{\Omega} |Dv|^p dx$, $G_{p,q}(z) = (\frac{z}{g(z)})^p z^{\frac{p}{q}-1}$ и $\gamma = \gamma(q, p, N, \beta)$.

Лемма 2.2. [6] Пусть $\Omega \in \mathcal{B}(g)$, $v \in L^\infty((0, T); L^r(\Omega))$, $Dv \in (L^p(\Omega))^N$, с $p > 1$, $r \geq 1$, и предполагаем, что $\sup_{(0,T)} |\text{supp } v(\cdot, t)| < \infty$. Тогда

$$\int_0^T \int_{\Omega} |v|^{p+\frac{pr}{N}} dx dt$$

$$\leq \gamma \sup_{0 < t < T} \left[\omega(|\text{supp } v(\cdot, t)|)^p \left(\int_{\Omega} |v(x, t)|^r dx \right)^{\frac{p}{N}} \right] \int_0^T \int_{\Omega} |Dv|^p dx dt, \quad (2.2)$$

где $\gamma = \gamma(p, r, N)$, $\omega : [0, \infty) \rightarrow [0, \infty)$ – неубывающая функция: $\omega(z) = z^{1-1/N}/g(z)$.

Для неограниченных областей Ω , типа бесконечного конуса либо всего пространства, то есть $\Omega = R^N$, функция $\omega = \text{const}$.

Всюду в дальнейшем через γ, γ_i будем обозначать различные положительные постоянные, зависящие только от известных параметров задачи.

3. Доказательство теоремы 1. Обозначим $\Omega_\rho = \Omega \cap \{|x| < \rho\}$, $\rho > 0$. Рассмотрим последовательность решений $u_n \geq 0$, $n \geq 1$ следующих задач:

$$u_{nt} = \text{div}(u_n^{m-1} |Du_n|^{\lambda-1} Du_n) - u_n^p, \quad \text{в } \Omega_n \times (0, T), \quad (3.1')$$

$$u_n = 0 \quad \text{в } \Omega \cap \partial\Omega_n, \quad (3.2')$$

$$u_n^{m-1} |Du_n|^{\lambda-1} \frac{\partial u_n}{\partial \nu} = 0, \quad \text{на } \partial\Omega \cap \partial\Omega_n, \quad (3.3')$$

$$u_n(x, 0) = u_{0n}, \quad x \in \Omega_n. \quad (3.4')$$

Здесь $u_{0n} \in C^\infty(\overline{\Omega_n})$, $u_{0n} \rightarrow u_0$ в $L^1(\Omega) \cap L^q(\Omega)$ (полагаем $u_n = 0$ вне Ω_n , то есть u_n определены всюду на $\Omega \times (0, T)$). Из [12] следует, что вышеописанная задача Дирихле-Неймана имеет глобальное решение u_n (при любом фиксированном n). Пользуясь компактностью семейства решений u_n , мы можем перейти к пределу при $n \rightarrow \infty$ также как в [12–14]. Предельная функция будет решением следующей задачи Неймана:

$$u_t = \text{div}(u^{m-1} |Du|^{\lambda-1} Du) - u^p, \quad \text{в } \Omega \times (0, T), \quad (3.1'')$$

$$u^{m-1} |Du|^{\lambda-1} \frac{\partial u}{\partial \nu} = 0, \quad \text{на } \partial\Omega, \quad (3.2'')$$

$$u(x, 0) = u_0, \quad x \in \Omega, \quad (3.3'')$$

где $u_0 \in C_0^\infty(\overline{\Omega})$. Далее рассмотрим последовательность решений $u^{(n)}$ предыдущей задачи

$$(u^{(n)})_t = \text{div}((u^{(n)})^{m-1} |Du^{(n)}|^{\lambda-1} Du^{(n)}) - (u^{(n)})^p, \quad \text{в } \Omega \times (0, T), \quad (3.1)$$

$$(u^{(n)})^{m-1} |Du^{(n)}|^{\lambda-1} \frac{\partial u^{(n)}}{\partial \nu} = 0, \quad \text{на } \partial\Omega, \quad (3.2)$$

$$u^{(n)}(x, 0) = u_0^{(n)}, \quad x \in \Omega, \quad (3.3)$$

с $u_0^{(n)} \in C_0^\infty(\overline{\Omega})$:

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \int_{\Omega} u(x, t) X(x) dx = \int_{\Omega} X(x) d\mu, \quad \forall X(x) \in C_0^\infty(R^N).$$

Из [15] следует существование слабого решения задачи (3.1)–(3.3).

Для доказательства существования решения задачи (1.1)–(1.3) мы докажем ряд лемм, связанных с оценками аппроксимирующего решения $u^{(n)}$ задачи (3.1)–(3.3). Для удобства обозначений индекс n у решения $u^{(n)}$ опустим.

Лемма 3.1. *Для $\forall \rho > 0$, $\alpha > 0$ аппроксимационное решение u удовлетворяет неравенствам:*

$$\int_0^T \int_{\Omega_\rho} u^p dx dt \leq \gamma(\rho). \quad (3.4)$$

$$\int_0^T \int_{\Omega_\rho} u^{m+\alpha-2} \frac{|Du|^{\lambda+1}}{(u^\alpha + 1)^2} dx dt \leq \gamma(\rho). \quad (3.5)$$

Доказательство. Умножим уравнение (3.1) на функцию $\frac{u^\alpha \psi^{\lambda+1}}{u^\alpha + 1}$, где $\alpha > 0$, $\psi(x) \in C_0^\infty(\mathbb{R}^N)$ и проинтегрируем по $\Omega \times (0, T)$:

$$\begin{aligned} & \int_{\Omega} \int_{u(x,0)}^{u(x,T)} \frac{s^\alpha}{s^\alpha + 1} ds \psi^{\lambda+1} dx + \int_0^T \int_{\Omega} u^{m-1} |Du|^{\lambda-1} Du D\left(\frac{u^\alpha \psi^{\lambda+1}}{u^\alpha + 1}\right) dx dt \\ & + \int_0^T \int_{\Omega} u^p \frac{u^\alpha}{u^\alpha + 1} \psi^{\lambda+1} dx dt = 0. \end{aligned}$$

Тогда получим

$$\begin{aligned} & \int_{\Omega} \int_0^{u(x,T)} \frac{s^\alpha}{s^\alpha + 1} ds \psi^{\lambda+1} dx + \int_0^T \int_{\Omega} u^{m+\alpha-2} \frac{|Du|^{\lambda+1}}{(u^\alpha + 1)^2} \psi^{\lambda+1} dx dt \\ & + \int_0^T \int_{\Omega} u^p \frac{u^\alpha}{u^\alpha + 1} \psi^{\lambda+1} dx dt \\ & \leq \gamma \left(\int_{\Omega} \int_0^{u(x,0)} \frac{s^\alpha}{s^\alpha + 1} ds \psi^{\lambda+1} dx + \int_0^T \int_{\Omega} (u^{m+\lambda-1+\alpha} + u^{m+\lambda-1+\alpha\lambda}) |D\psi|^{\lambda+1} dx dt \right). \end{aligned} \quad (3.6)$$

Обозначим $u_+ = \max\{u - 1, 0\}$, из (3.6) имеем

$$\int_0^T \int_{\Omega} u^{m+\alpha-2} \frac{|Du|^{\lambda+1}}{(u^\alpha + 1)^2} \psi^{\lambda+1} dx dt + \int_0^T \int_{\Omega} u_+^p \psi^{\lambda+1} dx dt$$

$$\leq \gamma(1 + \int_0^T \int_{\Omega} (u^{m+\lambda-1+\alpha} + u^{m+\lambda-1+\alpha\lambda}) |D\psi|^{\lambda+1} dx dt). \quad (3.7)$$

Следовательно,

$$\int_0^T \int_{\Omega} u_+^p \psi^{\lambda+1} dx dt \leq \gamma(1 + \int_0^T \int_{\Omega} (u^{m+\lambda-1+\alpha} + u^{m+\lambda-1+\alpha\lambda}) |D\psi|^{\lambda+1} dx dt). \quad (3.8)$$

Выбирая $\alpha < (p - (m + \lambda - 1))\min\{1, 1/\lambda\}$, из (3.8) и неравенства Гельдера получим

$$\int_0^T \int_{\Omega} u_+^p \psi^{\lambda+1} dx dt \leq \gamma(1 + \frac{|\Omega_{2\rho}|}{\rho^{\lambda+1}}), \quad (3.9)$$

где константа ρ такова, что $\text{supp } \psi(x) \in B_{2\rho} = \{x : |x| < 2\rho\}$ – шар радиуса 2ρ . Соединяя (3.7) и (3.9), лемма 3.1. доказана. \square

Лемма 3.2. Для $\forall \rho > 0$ аппроксимационное решение u удовлетворяет неравенству:

$$\int_{\Omega_\rho} u(x, t) dx \leq \gamma(\rho). \quad (3.10)$$

Доказательство. Умножим уравнение (3.1) на функцию $\frac{u^\alpha \psi^{\lambda+1}}{u^\alpha + r}$, где $\alpha > 0$, $r > 0$, $\psi(x) \in C_0^\infty(\mathbb{R}^N)$ и проинтегрируем по $\Omega \times (0, T)$. После интегрирования по частям получим

$$\begin{aligned} & \int_{\Omega} \frac{u^{\alpha+1}(x, t) \psi^{\lambda+1}}{u^\alpha(x, t) + r} dx - \int_{\Omega} \frac{u^{\alpha+1}(x, 0) \psi^{\lambda+1}}{u^\alpha(x, 0) + r} dx - \int_0^T \int_{\Omega} \frac{\alpha r u^{\alpha-1} u_t u}{(u^\alpha + r)^2} \psi^{\lambda+1} dx dt \\ & + \int_0^T \int_{\Omega} u^{m-1} |Du|^{\lambda-1} Du \frac{\alpha r u^{\alpha-1} Du}{(u^\alpha + r)^2} \psi^{\lambda+1} dx dt \\ & + \int_0^T \int_{\Omega} u^{m-1} |Du|^{\lambda-1} Du \frac{u^\alpha}{u^\alpha + r} \psi^\lambda D\psi dx dt + \int_0^T \int_{\Omega} u^p \frac{u^\alpha}{u^\alpha + 1} \psi^{\lambda+1} dx dt = 0. \quad (3.11) \end{aligned}$$

Прделав с (3.11) стандартные вычисления, а затем устремив $r \rightarrow 0$, получим

$$\int_{\Omega} u(x, t) \psi^{\lambda+1} dx + \int_0^T \int_{\Omega} u^p \psi^{\lambda+1} dx dt \leq \int_{\Omega} u(x, 0) \psi^{\lambda+1} dx$$

$$+ \int_0^T \int_{\Omega} u^{m+\lambda-1+\alpha\lambda} |D\psi|^{\lambda+1} dx dt. \quad (3.12)$$

На основании леммы 3.1. из (3.12) получаем результат:

$$\int_{\Omega} u(x, t) \psi^{\lambda+1} dx \leq \gamma(1 + \frac{|\Omega_{2\rho}|}{\rho^{\lambda+1}}),$$

где константа ρ такова, что $\text{supp } \psi(x) \in B_{2\rho}$.

Лемма 3.2. доказана. \square

Лемма 3.3. Для $\forall \alpha \in (0, m + \lambda - 1)$, $\rho > 0$ имеет место оценка:

$$\int_0^T \int_{\Omega_{\rho}} u^{m+\lambda-1+\frac{\lambda+1}{N}-\alpha} dx dt \leq \gamma(\rho).$$

Доказательство. В неравенстве (2.1) возьмем $v = u^{\frac{m+\lambda-1-\alpha}{\lambda+1}} \psi$, $\psi(x) \in C_0^{\infty}(R^N)$,
 $q = \frac{(m+\lambda-1+\frac{\lambda+1}{N}-\alpha)(\lambda+1)}{m+\lambda-1-\alpha}$, $p = \lambda + 1$, $\beta = \frac{(q-p)N}{p} = \frac{\lambda+1}{m+\lambda-1-\alpha}$.

Прежде чем рассматривать, что получится в нашем случае, преобразуем неравенство (2.1). Пусть

$$w^{-1} = E_{\beta}^{\frac{q}{q-\beta}} E_q^{-\frac{\beta}{q-\beta}}, \quad (3.13)$$

откуда $E_q = E_{\beta}^{\frac{q}{\beta}} w^{\frac{q-\beta}{\beta}}$. Тогда из (2.1), (3.13) и определения функции $G_{p,q}$ имеем

$$J_p \geq E_q^{\frac{p}{q}} G_{p,q}^{-1}(E_{\beta}^{\frac{q}{q-\beta}} E_q^{-\frac{\beta}{q-\beta}}) = \left(E_{\beta}^{\frac{q}{\beta}} w^{\frac{q-\beta}{\beta}} \right)^{\frac{p}{q}} G_{p,q}^{-1}(w^{-1}) = E_{\beta}^{\frac{p}{\beta}} w^{\frac{p}{\beta}-1} (wg(w^{-1}))^p. \quad (3.14)$$

Введем функцию $(w) = w^{\frac{p}{\beta}-1} (wg(w^{-1}))^p$. Тогда (3.14) можно записать в виде

$$(w) \leq J_p E_{\beta}^{-\frac{p}{\beta}},$$

откуда

$$w \leq {}^{(-1)}(J_p E_{\beta}^{-\frac{p}{\beta}}).$$

Из последнего неравенства с учетом (3.13) получим

$$E_q \leq E_{\beta}^{\frac{q}{\beta}} \left({}^{(-1)}(J_p E_{\beta}^{-\frac{p}{\beta}}) \right)^{\frac{q-\beta}{\beta}}. \quad (3.15)$$

Обозначим $F(z) = ({}^{(-1)}(z))^{\frac{q-\beta}{\beta}}$. Проинтегрируем (3.15) от 0 до T, применяя неравенство Иенсена, получим

$$\int_0^T E_q dt \leq \int_0^T E_{\beta}^{\frac{q}{\beta}} F(J_p E_{\beta}^{-\frac{p}{\beta}}) dt \leq \int_0^T E_{\beta}^{\frac{q}{\beta}} dt \cdot F\left(\frac{\int_0^T F({}^{(-1)}(F(J_p E_{\beta}^{-\frac{p}{\beta}}))) E_{\beta}^{\frac{q}{\beta}} dt}{\int_0^T E_{\beta}^{\frac{q}{\beta}} dt} \right),$$

или

$$\int_0^T E_q dt \leq \int_0^T E_\beta^{\frac{q}{\beta}} dt \cdot F\left(\frac{\int_0^T J_p E_\beta^{\frac{q-p}{\beta}} dt}{\int_0^T E_\beta^{\frac{q}{\beta}} dt}\right). \quad (3.16)$$

Так как неравенство Йенсена можно применить, если функция $F^{(-1)}$ выпуклая, считаем её таковой. Если это не так, то, следуя [6], ниже мы построим выпуклую функцию M , которая эквивалентна $F^{(-1)}$ и, следовательно, окончательное неравенство будет справедливо и для $F^{(-1)}$. Из условия (1.7) следует, что функция $F(z)$ не убывает, а также не убывает функция $zF(\frac{A}{z})$ для фиксированного $A > 0$ (доказательство этого также приведем ниже). Можем продолжить оценку (3.16)

$$\int_0^T E_q dt \leq T \sup_t E_\beta^{\frac{q}{\beta}} \cdot F\left(\frac{\int_0^T J_p dt \sup_t E_\beta^{\frac{q-p}{\beta}}}{T \sup_t E_\beta^{\frac{q}{\beta}}}\right). \quad (3.17)$$

Вспоминая определение J_p , для v и p в нашем случае имеем

$$\begin{aligned} \int_0^T J_p dt &= \int_0^T \int_\Omega |Dv|^p dx dt = \int_0^T \int_\Omega |D(u^{\frac{m+\lambda-1-\alpha}{\lambda+1}} \psi)|^{\lambda+1} dx dt \\ &= \gamma \int_0^T \int_\Omega u^{m+\alpha-2} \frac{|Du|^{\lambda+1}}{(u^\alpha + 1)^2} \psi^{\lambda+1} dx dt + \int_0^T \int_\Omega u^{m+\lambda-1-\alpha} |D\psi|^{\lambda+1} dx dt. \end{aligned} \quad (3.18)$$

А правая часть (3.18) конечна в силу леммы 3.1. Таким образом, из (3.17) и (3.18) имеем

$$\int_0^T E_q dt \leq T \sup_t E_\beta^{\frac{q}{\beta}} \cdot F\left(\frac{\gamma(1 + \frac{|\Omega_{2\rho}|}{\rho^{\lambda+1}})}{T \sup_t E_\beta^{\frac{q}{\beta}}}\right)$$

или с учетом леммы 3.2. в наших обозначениях

$$\begin{aligned} \int_0^T \int_\Omega u^{m+\lambda-1+\frac{\lambda+1}{N}-\alpha} \psi^{\lambda+1} dx dt &\leq T \left(\sup_t \int_\Omega u \psi^{\frac{\lambda+1}{m+\lambda-1-\alpha}} dx \right)^{m+\lambda-1+\frac{\lambda+1}{N}-\alpha} \\ &\cdot F\left(\frac{\gamma(1 + \frac{|\Omega_{2\rho}|}{\rho^{\lambda+1}})}{T(\sup_t \int_\Omega u \psi^{\frac{\lambda+1}{m+\lambda-1-\alpha}} dx)^{m+\lambda-1-\alpha}}\right) \\ &\leq T \left(1 + \frac{|\Omega_{2\rho}|}{\rho^{\lambda+1}}\right)^{m+\lambda-1+\frac{\lambda+1}{N}-\alpha} \cdot F\left(\frac{\gamma_1(1 + \frac{|\Omega_{2\rho}|}{\rho^{\lambda+1}})}{T\gamma_2(1 + \frac{|\Omega_{2\rho}|}{\rho^{\lambda+1}})^{m+\lambda-1-\alpha}}\right). \end{aligned}$$

Константа ρ такова, что $\text{supp } \psi(x) \in B_{2\rho}$.

Таким образом, утверждение леммы 3.3. доказано. Осталось доказать, что: а) функция $zF(\frac{A}{z})$ не убывает для фиксированного $A > 0$; б) функция $F^{(-1)}$ ограничена сверху и снизу одной выпуклой функцией. Доказательство утверждения а). Имеем

$$(w) = g^p(w^{-1})w^{\frac{p-\beta}{\beta}+p}. \quad (3.19)$$

Запишем (3.19) для $w = {}^{(-1)}(z)$

$$z = g^p\left(\frac{1}{{}^{(-1)}(z)}\right)({}^{(-1)}(z))^{\frac{p-\beta}{\beta}+p}, \quad (3.20)$$

или

$$g^p\left(\frac{1}{{}^{(-1)}(z)}\right)({}^{(-1)}(z))^{p(N-1)/N} = z \cdot ({}^{(-1)}(z))^{p(N-1)/N-(p-\beta+p\beta)/\beta}. \quad (3.21)$$

Заметим в силу (1.7), что слева и справа (3.21) – неубывающие функции. Обозначим правую часть (3.21) через

$$\Psi(z) = z \cdot ({}^{(-1)}(z))^{p(N-1)/N-(p-\beta+p\beta)/\beta}.$$

Тогда

$$\Psi(1/z) = \frac{1}{z} \cdot ({}^{(-1)}(1/z))^{p(N-1)/N-(p-\beta+p\beta)/\beta}$$

– убывающая функция, следовательно

$$\frac{1}{\Psi(1/z)} = z \cdot ({}^{(-1)}(1/z))^{(p-\beta+p\beta)/\beta-p(N-1)/N}$$

– неубывающая функция. Напомним $\beta = \frac{(q-p)N}{p}$, тогда

$$(p - \beta + p\beta)/\beta - p(N - 1)/N = -1 + q/\beta.$$

В силу того, что $z \cdot ({}^{(-1)}(1/z))^{(q-\beta)/\beta}$ – неубывающая функция, утверждение а) доказано.

Доказательство утверждения б). Найдем явный вид функции $F^{(-1)}(z)$. Из определения $F(z)$ следует, что

$${}^{(-1)}(z) = (F(z))^{\frac{\beta}{q-\beta}}. \quad (3.22)$$

Запишем (3.22) в виде

$$z = g^p\left(\frac{1}{{}^{(-1)}(z)}\right)({}^{(-1)}(z))^{\frac{q-\beta}{\beta}+\frac{p-q}{\beta}+p},$$

откуда имеем

$$F(z) = z \cdot g^{-p}\left(\frac{1}{{}^{(-1)}(z)}\right)({}^{(-1)}(z))^{\frac{q-p}{\beta}-p}. \quad (3.23)$$

Запишем равенство (3.23) для аргумента $F^{(-1)}(z)$

$$F(F^{(-1)}(z)) = F^{(-1)}(z) \cdot g^{-p} \left(\frac{1}{(-1)(F^{(-1)}(z))} \right) ((-1)(F^{(-1)}(z)))^{\frac{q-p}{\beta}-p}. \quad (3.24)$$

Из (3.24) $(-1)(F^{(-1)}(z)) = z^{\frac{\beta}{q-\beta}}$, тогда (3.24) дает

$$z = F^{(-1)}(z) g^{-p} \left(\frac{1}{z^{\beta/(q-\beta)}} \right) z^{\frac{\beta}{q-\beta}(\frac{q-p}{\beta}-p)},$$

откуда

$$F^{(-1)}(z) = g^p (z^{-\beta/(q-\beta)}) z^{1+\frac{p-q+\beta p}{q-\beta}}, \quad z > 0.$$

Определим функцию

$$M(z) = \int_0^z \frac{d\tau}{\tau} \int_0^\tau y^{\frac{p-q+\beta p}{q-\beta}} g^p (y^{-\beta/(q-\beta)}) dy.$$

С одной стороны в силу неубывания функции g

$$M(z) \geq g^p (z^{-\beta/(q-\beta)}) \int_0^z \frac{d\tau}{\tau} \int_0^\tau y^{\frac{p-q+\beta p}{q-\beta}} dy \geq \gamma F^{(-1)}(z),$$

с другой стороны, в силу (1.4), $z^p g(z^{-1})^p$ не убывает и значит

$$M(z) \leq \int_0^z \frac{1}{\tau} \tau^p \frac{\beta}{q-\beta} g^p (\tau^{-\beta/(q-\beta)}) d\tau \int_0^\tau y^{\frac{p-q}{q-\beta}} dy \leq F^{(-1)}(z).$$

Таким образом, имеется двусторонняя оценка: $\gamma_1 M(z) \leq F^{(-1)}(z) \leq \gamma_2 M(z)$. Выпуклость же $M(z)$ проверяется дифференцированием, получаем $M''(z) \geq 0$ (здесь пользуемся (1.7): $g(1/z)z^{(N-1)/N}$ не убывает). \square

Пусть а) $Q_\rho = \Omega_\rho \times (t - \rho^{\lambda+1}, (2\rho)^{\lambda+1})$, если $(2\rho)^{\lambda+1} < t$. И б) $Q_\rho = \Omega_\rho \times (t/2, t)$, $Q_{2\rho} = \Omega_{2\rho} \times (t/4, t)$, если $(2\rho)^{\lambda+1} > t$.

Лемма 3.4. Для $\nu \in (0, 1 + \frac{\lambda+1}{N})$ имеет место оценка а):

$$\sup_{Q_\rho} u \leq \gamma \frac{\left(\iint_{Q_{2\rho}} u^{m+\lambda-2+\nu} dx dt \right)^{\frac{1}{\nu}}}{\rho^{\frac{\lambda+1}{\nu}} \Psi_\nu^{\frac{1}{\nu}}(\rho^N)},$$

где $\Psi : [0, \infty) \rightarrow [0, \infty)$ – обратная к функции $\omega^N(z) \cdot z$. И б):

$$\sup_{Q_\rho} u \leq \gamma \frac{\left(\iint_{Q_{2\rho}} u^{m+\lambda-2+\nu} dx dt \right)^{\frac{1}{\nu}}}{(t\Psi_1(t))^{\frac{1}{\nu}}},$$

где $\Psi_1 : [0, \infty) \rightarrow [0, \infty)$ – обратная к функции $\omega^{\lambda+1}(z) \cdot z^{\frac{\lambda+1}{N}}$.

Доказательство. Рассмотрим последовательности:

$$\begin{aligned} \rho_n &= \rho \left(1 + \frac{1}{2^n}\right), & n = 0, 1, \dots, \\ k_n &= k \left(1 - \frac{1}{2^{n+1}}\right), & n = 0, 1, \dots, \end{aligned}$$

где $k > 0$ будет выбрано позже. Положим

$$Q_n = Q_{\rho_n}.$$

Пусть $(x, t) \rightarrow \zeta_n(x, t)$ при каждом $n = 0, 1, \dots$ будет неотрицательная кусочно-гладкая срезающая функция в Q_n , то есть

$$\zeta_n(x, t) = \begin{cases} 1, & \text{на } Q_n, \\ 0, & \text{вне } Q_{n-1}, \end{cases}$$

и такая что $0 \leq \zeta_{nt} \leq \frac{\gamma}{t} \leq \frac{\gamma}{\rho^{\lambda+1}}$, $|D\zeta_n| \leq \frac{\gamma}{\rho}$.

Умножим уравнение (3.1) на функцию $(u - k_{n+1})_+^{\nu-1} \zeta_{n+1}^{\lambda+1}$ и интегрируя по Q_n по частям, стандартными вычислениями получим:

$$\begin{aligned} & \sup_t \int_{\Omega_n(t)} (u - k_{n+1})_+^\nu \zeta_{n+1}^{\lambda+1} dx + k^{m-1} \iint_{Q_n} |D((u - k_{n+1})_+^{\frac{\nu+\lambda-1}{\lambda+1}} \zeta_{n+1})|^{\lambda+1} dx dt \\ & \leq \gamma \left(\iint_{Q_n} (u - k_{n+1})_+^\nu \zeta_{(n+1)t} dx dt + \iint_{Q_n} (u - k_{n+1})_+^{\nu+m+\lambda-2} |D\zeta_{n+1}|^{\lambda+1} dx dt \right). \end{aligned} \quad (3.25)$$

Для того, чтобы оценить правую часть (3.25) проведем следующие рассуждения. Обозначим $A_{n+1} = \{(x, t) \in Q_n : u(x, t) > k_{n+1}\} \subset R^{N+1}$, тогда

$$\begin{aligned} \iint_{Q_n} (u - k_n)_+^{\nu+m+\lambda-2} dx dt & \geq \iint_{Q_n \cap \{u > k_{n+1}\}} (k_{n+1} - k_n)^{\nu+m+\lambda-2} dx dt \\ & = \gamma(2^n) k^{\nu+m+\lambda-2} |A_{n+1}|_{N+1}, \end{aligned}$$

откуда

$$|A_{n+1}|_{N+1} \leq \gamma(2^n) k^{-(\nu+m+\lambda-2)} \iint_{Q_n} (u - k_n)_+^{\nu+m+\lambda-2} dx dt. \quad (3.26)$$

Применяя неравенство Гельдера, а также (3.26), имеем

$$\iint_{Q_n} (u - k_{n+1})_+^\nu dx dt \leq \left(\iint_{Q_n} (u - k_{n+1})_+^{\nu+m+\lambda-2} dx dt \right)^{\frac{\nu}{\nu+m+\lambda-2}} |A_{n+1}|_{N+1}^{1 - \frac{\nu}{\nu+m+\lambda-2}}$$

$$\begin{aligned}
&\leq \left(\iint_{Q_n} (u - k_{n+1})_+^{\nu+m+\lambda-2} dx dt \right)^{\frac{\nu}{\nu+m+\lambda-2}} \\
&\times \gamma(2^n) \left(k^{-(\nu+m+\lambda-2)} \iint_{Q_n} (u - k_n)_+^{\nu+m+\lambda-2} dx dt \right)^{1 - \frac{\nu}{\nu+m+\lambda-2}} \\
&\leq \gamma(2^n) k^{-(m+\lambda-2)} \iint_{Q_n} (u - k_n)_+^{\nu+m+\lambda-2} dx dt. \tag{3.27}
\end{aligned}$$

Таким образом, из (3.25) и (3.27) имеем

$$\begin{aligned}
&\sup_t \int_{\Omega_n(t)} (u - k_{n+1})_+^\nu \zeta_{n+1}^{\lambda+1} dx + k^{m-1} \iint_{Q_n} |D((u - k_{n+1})_+^{\frac{\nu+\lambda-1}{\lambda+1}} \zeta_{n+1})|^{\lambda+1} dx dt \\
&\leq \frac{\gamma(2^n)}{\rho^{\lambda+1}} (k^{-(m+\lambda-2)} + 1) \iint_{Q_n} (u - k_n)_+^{\nu+m+\lambda-2} dx dt \\
&\leq \frac{\gamma(2^n)}{\rho^{\lambda+1}} \iint_{Q_n} (u - k_n)_+^{\nu+m+\lambda-2} dx dt. \tag{3.28}
\end{aligned}$$

Применяя неравенство Гельдера, имеем

$$\begin{aligned}
I_{n+1} &\equiv \iint_{Q_{n+1}} (u - k_{n+1})_+^{\nu+m+\lambda-2} dx dt \leq \|u\|_{\infty, Q_0}^{m+\lambda-2} \iint_{Q_n} (u - k_{n+1})_+^\nu \zeta_{n+1}^{\lambda+1} dx dt \\
&\leq \|u\|_{\infty, Q_0}^{m+\lambda-2} \left[\iint_{Q_n} (u - k_{n+1})_+^q \zeta_{n+1}^{\frac{q(\lambda+1)}{\nu}} dx dt \right]^{\frac{\nu}{q}} |A_{n+1}|_{N+1}^{1-\frac{\nu}{q}}. \tag{3.29}
\end{aligned}$$

Положим в (3.29) $q = \nu + \lambda - 1 + \frac{\nu(\lambda+1)}{N}$. В лемме 2.2. возьмем $v = (u - k_{n+1})_+^{\frac{\nu+\lambda-1}{\lambda+1}}$, $\zeta_{n+1}^{\frac{\nu+\lambda-1}{\nu}}$, $p = \lambda + 1$, $r = \frac{\nu(\lambda+1)}{\nu+\lambda-1}$. Тогда в силу леммы 2.2. из (3.29) получим

$$\begin{aligned}
I_{n+1} &\leq \gamma \|u\|_{\infty, Q_0}^{m+\lambda-2} \left[\sup_\tau \left(\omega(|A_{n+1}(\tau)|_N)^{\lambda+1} \left(\int_{\Omega_n} (u - k_{n+1})_+^\nu \zeta_{n+1}^{\lambda+1} dx \right)^{\frac{\lambda+1}{N}} \right) \right. \\
&\quad \left. \times \iint_{Q_n} |D((u - k_{n+1})_+^{\frac{\nu+\lambda-1}{\lambda+1}} \zeta_{n+1})|^{\lambda+1} dx dt \right]^{\frac{\nu}{q}} |A_{n+1}|_{N+1}^{1-\frac{\nu}{q}}, \tag{3.30}
\end{aligned}$$

где $A_{n+1}(\tau) = \{x \in \Omega_n : u(x, \tau) > k_{n+1}\} \subset R^N$.

Используя оценку (3.28), оценим меру:

$$|A_{n+1}(\tau)|_N \leq \gamma(2^n) k^{-\nu} \int_{\Omega_n} (u - k_n)_+^\nu dx \leq \gamma(2^n) \frac{k^{-\nu}}{\rho^{\lambda+1}} \iint_{Q_n} (u - k_{n-1})_+^{\nu+m+\lambda-2} dx dt$$

$$\leq \gamma(2^n) \frac{k^{-\nu}}{\rho^{\lambda+1}} \|u\|_{\nu+m+\lambda-2, Q_0}^{\nu+m+\lambda-2}. \quad (3.31)$$

Исходя из полученных оценок (3.26), (3.28), (3.31), а также неубывания функции ω , продолжим оценку (3.30):

$$\begin{aligned} I_{n+1} &\leq \gamma(2^n) \|u\|_{\infty, Q_0}^{m+\lambda-2} \omega\left(\gamma \frac{k^{-\nu}}{\rho^{\lambda+1}} \|u\|_{\nu+m+\lambda-2, Q_0}^{\nu+m+\lambda-2}\right)^{\frac{(\lambda+1)\nu}{q}} \\ &\times \left((\rho^{-(\lambda+1)} I_n)^{\frac{\lambda+1}{N}} k^{1-m} \rho^{-(\lambda+1)} I_n \right)^{\frac{\nu}{q}} \left(k^{-(\nu+m+\lambda-2)} I_n \right)^{1-\frac{\nu}{q}} \end{aligned}$$

или

$$\begin{aligned} I_{n+1} &\leq \gamma(2^n) \|u\|_{\infty, Q_0}^{m+\lambda-2} \omega\left(\gamma \frac{k^{-\nu}}{\rho^{\lambda+1}} \|u\|_{\nu+m+\lambda-2, Q_0}^{\nu+m+\lambda-2}\right)^{\frac{(\lambda+1)\nu}{q}} k^{-((m-1)\frac{\nu}{q} + (\nu+m+\lambda-2)(1-\frac{\nu}{q}))} \\ &\times \rho^{-(\lambda+1)(\frac{\lambda+1}{N} + 1)\frac{\nu}{q}} I_n^{1+\frac{(\lambda+1)\nu}{Nq}}. \end{aligned}$$

Для удобства обозначим $b = (m-1)\frac{\nu}{q} + (\nu+m+\lambda-2)(1-\frac{\nu}{q})$.

Из леммы 5.6, глава 2, [16, с.113], имеем

$$I_n = \iint_{Q_n} (u - k_n)_+^{\nu+m+\lambda-2} dx dt \xrightarrow{n \rightarrow \infty} 0,$$

то есть

$$\|u\|_{\infty, Q_\infty} \leq k, \quad (3.32)$$

если

$$\gamma(2^n) \|u\|_{\infty, Q_0}^{m+\lambda-2} \omega\left(\gamma \frac{k^{-\nu}}{\rho^{\lambda+1}} \|u\|_{\nu+m+\lambda-2, Q_0}^{\nu+m+\lambda-2}\right)^{\frac{(\lambda+1)\nu}{q}} k^{-b} \rho^{-(\lambda+1)(\frac{\lambda+1}{N} + 1)\frac{\nu}{q}} I_0^{\frac{(\lambda+1)\nu}{Nq}} \leq 1,$$

тем более, если

$$\begin{aligned} \gamma(2^n) \|u\|_{\infty, Q_0}^{\frac{q}{\nu}(m+\lambda-2)} \omega\left(\gamma \frac{k^{-\nu}}{\rho^{\lambda+1}} \|u\|_{\nu+m+\lambda-2, Q_0}^{\nu+m+\lambda-2}\right)^{\lambda+1} k^{-b\frac{q}{\nu}} \rho^{-(\lambda+1)(\frac{\lambda+1}{N} + 1)} \\ \times \|u\|_{\nu+m+\lambda-2, Q_0}^{\frac{\lambda+1}{N}} = 1. \end{aligned}$$

Используя (3.32) в последнем равенстве, получим

$$\begin{aligned} \|u\|_{\infty, Q_\infty} \leq \gamma(2^n) \|u\|_{\infty, Q_0}^{\frac{m+\lambda-2}{b}} \omega\left(\gamma \frac{\|u\|_{\infty, Q_\infty}^{-\nu}}{\rho^{\lambda+1}} \|u\|_{\nu+m+\lambda-2, Q_0}^{\nu+m+\lambda-2}\right)^{\frac{(\lambda+1)\nu}{qb}} \\ \times \rho^{-(\lambda+1)(\frac{\lambda+1}{N} + 1)\frac{\nu}{qb}} \|u\|_{\nu+m+\lambda-2, Q_0}^{\frac{(\lambda+1)\nu}{Nqb}}. \end{aligned} \quad (3.33)$$

Введем последовательности

$$r_{i+1} = r_i + \rho 2^{-(i+1)} ; r_0 = \rho, \quad i = 0, 1, \dots$$

$$Q^i = \Omega_{r_i} \times (\cdot) : \quad Q^0 = Q_\infty, \quad Q^\infty = Q_0, \quad Q^i \subset Q^{i+1}.$$

Обозначим $Y_i = \|u\|_{\infty, Q^i}$. Запишем неравенство (3.33) для пары цилиндров $Q^i \subset Q^{i+1}$:

$$\begin{aligned} Y_i &\leq \gamma(2^n) Y_{i+1}^{\frac{m+\lambda-2}{b}} \omega\left(\gamma \frac{\|u\|_{\infty, Q_\infty}^{-\nu}}{\rho^{\lambda+1}} \|u\|_{\nu+m+\lambda-2, Q_0}^{\nu+m+\lambda-2}\right)^{\frac{(\lambda+1)\nu}{qb}} \\ &\quad \times \rho^{-(\lambda+1)\left(\frac{\lambda+1}{N}+1\right)\frac{\nu}{qb}} \|u\|_{\nu+m+\lambda-2, Q_0}^{(\nu+m+\lambda-2)\frac{(\lambda+1)\nu}{Nqb}}. \end{aligned} \quad (3.34)$$

Применив к правой части (3.34) неравенство Юнга с показателями $\frac{b}{m+\lambda-2}$, $\frac{b}{b-(m+\lambda-2)}$, получим

$$\begin{aligned} Y_i &\leq \delta Y_{i+1} + \gamma(\delta) c^i \left[\omega\left(\gamma \frac{\|u\|_{\infty, Q_\infty}^{-\nu}}{\rho^{\lambda+1}} \|u\|_{\nu+m+\lambda-2, Q_0}^{\nu+m+\lambda-2}\right)^{\frac{(\lambda+1)\nu}{qb}} \rho^{-(\lambda+1)\left(\frac{\lambda+1}{N}+1\right)\frac{\nu}{qb}} \right. \\ &\quad \left. \times \|u\|_{\nu+m+\lambda-2, Q_0}^{(\nu+m+\lambda-2)\frac{(\lambda+1)\nu}{Nqb}} \right]^{\frac{b}{b-(m+\lambda-2)}}, \end{aligned} \quad (3.35)$$

где $c > 1$. Исходя из определения b , q , упростим (3.35):

$$Y_i \leq \delta Y_{i+1} + \gamma(\delta) c^i \omega\left(\gamma \frac{\|u\|_{\infty, Q_\infty}^{-\nu}}{\rho^{\lambda+1}} \|u\|_{\nu+m+\lambda-2, Q_0}^{\nu+m+\lambda-2}\right)^{\frac{N}{\nu}} \rho^{-\frac{N+\lambda+1}{\nu}} \|u\|_{\nu+m+\lambda-2, Q_0}^{(\nu+m+\lambda-2)\frac{1}{\nu}}. \quad (3.36)$$

Итерируя неравенство (3.36), получим

$$Y_0 \leq \delta^{i+1} Y_{i+1} + \gamma \sum_{k=0}^i (c\delta)^k \omega\left(\gamma \frac{\|u\|_{\infty, Q_\infty}^{-\nu}}{\rho^{\lambda+1}} \|u\|_{\nu+m+\lambda-2, Q_0}^{\nu+m+\lambda-2}\right)^{\frac{N}{\nu}} \rho^{-\frac{N+\lambda+1}{\nu}} \|u\|_{\nu+m+\lambda-2, Q_0}^{(\nu+m+\lambda-2)\frac{1}{\nu}},$$

$i = 0, 1, 2, \dots$. Выбираем $\delta = \frac{1}{2c}$ и устремим i к бесконечности. Это приведет к неравенству

$$\|u\|_{\infty, Q_\infty} \leq \gamma \omega\left(\gamma \frac{\|u\|_{\infty, Q_\infty}^{-\nu}}{\rho^{\lambda+1}} \|u\|_{\nu+m+\lambda-2, Q_0}^{\nu+m+\lambda-2}\right)^{\frac{N}{\nu}} \rho^{-\frac{N+\lambda+1}{\nu}} \|u\|_{\nu+m+\lambda-2, Q_0}^{(\nu+m+\lambda-2)\frac{1}{\nu}},$$

откуда после очевидных действий и следует утверждение а). В случае б) наряду с последовательностями ρ_n и k_n рассмотрим последовательность

$$t_n = \frac{t}{2} \left(1 - \frac{1}{2^{n+1}}\right), \quad n = 0, 1, \dots,$$

ПОЛОЖИМ

$$Q_n = Q_{\rho_n} \times (t_n, t).$$

$(x, t) \rightarrow \zeta_n(x, t)$ при каждом $n = 0, 1, \dots$ – неотрицательная кусочно-гладкая срезающая функция в Q_n , такая что $0 \leq \zeta_{nt} \leq \frac{\gamma}{t}$, $|D\zeta_n| \leq \frac{\gamma}{\rho}$. Доказательство проводится аналогично пункту а). Изменение возникнет в оценке (3.28), а именно:

$$\begin{aligned} & \sup_t \int_{\Omega_n(t)} (u - k_{n+1})_+^\nu \zeta_{n+1}^{\lambda+1} dx + k^{m-1} \iint_{Q_n} |D((u - k_{n+1})_+^{\frac{\nu+\lambda-1}{\lambda+1}} \zeta_{n+1})|^{\lambda+1} dx dt \\ & \leq \gamma(2^n) \left(\frac{k^{-(m+\lambda-2)}}{\rho^{\lambda+1}} + \frac{1}{t} \right) \iint_{Q_n} (u - k_n)_+^{\nu+m+\lambda-2} dx dt \\ & \leq \frac{\gamma(2^n)}{t} \left(t \frac{k^{-(m+\lambda-2)}}{\rho^{\lambda+1}} + 1 \right) \iint_{Q_n} (u - k_n)_+^{\nu+m+\lambda-2} dx dt \\ & \leq \frac{\gamma(2^n)}{t} \iint_{Q_n} (u - k_n)_+^{\nu+m+\lambda-2} dx dt. \end{aligned}$$

Далее, следуя изложенному в пункте а), приходим к оценке

$$\|u\|_{\infty, Q_\infty} \leq \gamma\omega \left(\gamma \frac{\|u\|_{\infty, Q_\infty}^{-\nu}}{t} \|u\|_{\nu+m+\lambda-2, Q_0}^{\nu+m+\lambda-2} \right)^{\frac{N}{\nu}} t^{-\frac{N+\lambda+1}{(\lambda+1)\nu}} \|u\|_{\nu+m+\lambda-2, Q_0}^{(\nu+m+\lambda-2)\frac{1}{\nu}},$$

откуда следует утверждение б) леммы 3.4. \square

Лемма 3.5. $\forall \tau \in (0, T)$, $\rho > 0$ имеет место оценка:

$$\int_{\tau}^T \int_{\Omega_\rho} |Du|^{\frac{m+\lambda-1}{\lambda}} dx dt \leq \gamma(\rho).$$

Доказательство. Пусть $\psi(x) \in C_0^\infty(R^N)$. Имеем

$$\begin{aligned} & \int_{\tau}^T \int_{\Omega} u^{m-\alpha-2} |Du|^{\lambda+1} \psi^{\lambda+1} dx dt \\ & = \int_{\tau}^T \int_{\Omega} u^{\frac{(m-1)(\lambda+1)}{\lambda}} |Du|^{\lambda+1} u^{m-\alpha-2-\frac{(m-1)(\lambda+1)}{\lambda}} \psi^{\lambda+1} dx dt \\ & = \int_{\tau}^T \int_{\Omega} u^{\frac{(m-1)(\lambda+1)}{\lambda}} |Du|^{\lambda+1} u^{-\alpha-\frac{m+\lambda-1}{\lambda}} \psi^{\lambda+1} dx dt \\ & \geq \gamma \left(\sup_{\Omega_\rho \times (\tau, T)} u \right)^{-\alpha-\frac{m+\lambda-1}{\lambda}} \int_{\tau}^T \int_{\Omega_\rho} u^{\frac{(m-1)(\lambda+1)}{\lambda}} |Du|^{\lambda+1} dx dt, \end{aligned}$$

где константа ρ такова, что $\text{supp } \psi(x) \in B_{2\rho}$. Из лемм 3.1. и 3.4. получаем требуемую оценку. \square

Доказательство теоремы 1.

Перепишем уравнение (1.1) в виде

$$u_t = (\lambda/(m + \lambda - 1))^\lambda \text{div}(|Du|^{\frac{m+\lambda-1}{\lambda}})^{\lambda-1} Du^{\frac{m+\lambda-1}{\lambda}} - u^p.$$

Из леммы 3.4. следует, что на любом компакте $K \subset \Omega_\rho \times (0, T)$ последовательность $u^{(n)}$ равномерно ограничена и из результатов [13,14] $u^{(n)}$ – равностепенно непрерывна. Из теоремы Асколи-Арцела имеем $u^{(n)} \xrightarrow[n \rightarrow \infty]{\frac{m+\lambda-1}{\lambda}} u^{\frac{m+\lambda-1}{\lambda}}$ равномерно.

Из леммы 3.5. следует, что существует подпоследовательность (обозначим ее также $u^{(n)}$), такая что $Du^{(n)} \xrightarrow[n \rightarrow \infty]{\frac{m+\lambda-1}{\lambda}} Du^{\frac{m+\lambda-1}{\lambda}}$ слабо в $L^{\lambda+1}(K)$.

Из вышеперечисленных сходимостей следует, что при $n \rightarrow \infty$ предельная функция $u(x, t)$ удовлетворяет уравнению (1.1) в смысле интегрального тождества, то есть

$$\int_{\tau}^T \int_{\Omega} (u\phi_t - u^{m-1} |Du|^{\lambda-1} Du D\phi - u^p \phi) dx dt = 0,$$

для всех $\phi \in C_0^1(R^N \times (0, T))$, $\tau \in (0, T)$.

Выберем $\psi(x) \in C_0^\infty(R^N)$. Умножим уравнение (3.1) (индекс n для удобства обозначений опустим) на функцию $\psi(x)$, и интегрируя по $\Omega \times (0, t)$, получим

$$\begin{aligned} & \left| \int_{\Omega} u(x, t) \psi(x) dx - \int_{\Omega} u(x, 0) \psi(x) dx \right| \\ & \leq \|\psi\|_{L^\infty} \int_0^t \int_{\Omega_{2\rho}} u^p dx d\tau + \|D\psi\|_{L^\infty} \int_0^t \int_{\Omega_{2\rho}} |Du|^\lambda u^{m-1} dx d\tau, \end{aligned} \quad (3.37)$$

где константа ρ такова, что $\text{supp } \psi(x) \in B_{2\rho}$.

Оценим интегралы справа в неравенстве (3.37)

$$\begin{aligned} \int_0^t \int_{\Omega_{2\rho}} u^p dx d\tau & \leq \gamma \left(\int_0^t \int_{\Omega_{2\rho}} u^{m+\lambda-1+\frac{\lambda+1}{N}-\alpha} dx d\tau \right)^{\frac{p}{m+\lambda-1+\frac{\lambda+1}{N}-\alpha}} t^{\frac{m+\lambda-1+\frac{\lambda+1}{N}-\alpha-p}{m+\lambda-1+\frac{\lambda+1}{N}-\alpha}} \\ & \leq c_1 f_1(t), \end{aligned}$$

где $f_1(t) = t^{\frac{m+\lambda-1+\frac{\lambda+1}{N}-\alpha-p}{m+\lambda-1+\frac{\lambda+1}{N}-\alpha}}$. Ко второму интегралу справа в (3.37) применим неравенство Гельдера

$$\int_0^t \int_{\Omega_{2\rho}} |Du|^\lambda u^{m-1} dx d\tau$$

$$\begin{aligned}
 &= \int_0^t \int_{\Omega_{2\rho}} |Du|^\lambda u^{\frac{(m+\alpha-2)\lambda}{\lambda+1}} (u^\alpha + 1)^{2\frac{-\lambda}{\lambda+1}} u^{-\frac{(m+\alpha-2)\lambda}{\lambda+1} + m-1} (u^\alpha + 1)^{2\frac{\lambda}{\lambda+1}} dx d\tau \\
 &\leq \gamma \left(\int_0^t \int_{\Omega_{2\rho}} |Du|^{\lambda+1} \frac{u^{m+\alpha-2}}{(u^\alpha + 1)^2} dx d\tau \right)^{\frac{\lambda}{\lambda+1}} \left(\int_0^t \int_{\Omega_{2\rho}} u^{m-1+(-\alpha+1)\lambda} (u^\alpha + 1)^{2\lambda} dx d\tau \right)^{\frac{1}{\lambda+1}}.
 \end{aligned}$$

В силу леммы 3.1. имеем

$$\begin{aligned}
 &\int_0^t \int_{\Omega_{2\rho}} |Du|^\lambda u^{m-1} dx d\tau \leq \gamma \left[\left(\int_0^t \int_{\Omega_{2\rho}} u^{m+\lambda-1-\alpha\lambda} dx d\tau \right)^{\frac{1}{\lambda+1}} \right. \\
 &\quad \left. + \left(\int_0^t \int_{\Omega_{2\rho}} u^{m+\lambda-1+\alpha\lambda} dx d\tau \right)^{\frac{1}{\lambda+1}} \right] \\
 &\leq \gamma \left[\left(\int_0^t \int_{\Omega_{2\rho}} u^{m+\lambda-1+\frac{\lambda+1}{N}-\alpha} dx d\tau \right)^{\frac{m+\lambda-1-\alpha\lambda}{(\lambda+1)(m+\lambda-1+\frac{\lambda+1}{N}-\alpha)}} t^{\frac{\alpha\lambda+\frac{\lambda+1}{N}-\alpha}{(\lambda+1)(m+\lambda-1+\frac{\lambda+1}{N}-\alpha)}} \right. \\
 &\quad \left. + \left(\int_0^t \int_{\Omega_{2\rho}} u^{m+\lambda-1+\frac{\lambda+1}{N}-\alpha} dx d\tau \right)^{\frac{m+\lambda-1+\alpha\lambda}{(\lambda+1)(m+\lambda-1+\frac{\lambda+1}{N}-\alpha)}} t^{\frac{-\alpha\lambda+\frac{\lambda+1}{N}-\alpha}{(\lambda+1)(m+\lambda-1+\frac{\lambda+1}{N}-\alpha)}} \right] \\
 &\leq c_2 f_2(t) + c_3 f_3(t).
 \end{aligned}$$

Выбираем α достаточно малым: $\alpha < \min\{\frac{1}{N}, \frac{m+\lambda-1}{\lambda}, m + \lambda - 1 + \frac{\lambda+1}{N} - p\}$.

Тогда $\lim_{t \rightarrow 0} f_1(t) = \lim_{t \rightarrow 0} f_2(t) = \lim_{t \rightarrow 0} f_3(t) = 0$. Таким образом, при $t \rightarrow 0$, $n \rightarrow \infty$ получаем

$$\int_{\Omega} u(x, t) \psi(x) dx \rightarrow \int_{\Omega} \psi(x) d\mu.$$

Теорема 1 доказана. \square

4. Доказательство теоремы 2. Доказательство от противного. Пусть в условиях теоремы 2 существует слабое решение задачи (1.1)–(1.3). Докажем следующие леммы.

Лемма 4.1. $\forall \alpha > 0, \rho > 0$ слабое решение задачи (1.1)–(1.3) удовлетворяет

$$\int_0^T \int_{\Omega_\rho} u^p dx dt \leq \gamma(\rho). \quad (4.1)$$

$$\int_0^T \int_{\Omega_\rho} u^{m+\alpha-2} \frac{|Du|^{\lambda+1}}{(u^\alpha + 1)^2} dx dt \leq \gamma(\rho). \quad (4.2)$$

Доказательство. Умножим уравнение (1.1) на функцию $\frac{u^\alpha \psi^{\lambda+1}}{u^\alpha + 1}$, где $\alpha > 0$, $\psi(x) \in C_0^\infty(\mathbb{R}^N)$, $\text{supp } \psi(x) \in B_{2\rho}$ и проинтегрируем по $\Omega \times (\epsilon, T)$:

$$\begin{aligned} & \int_{\Omega} \int_{u(x,\epsilon)}^{u(x,T)} \frac{s^\alpha}{s^\alpha + 1} ds \psi^{\lambda+1} dx + \int_{\epsilon}^T \int_{\Omega} u^{m-1} |Du|^{\lambda-1} Du D\left(\frac{u^\alpha \psi^{\lambda+1}}{(u^\alpha + 1)^2}\right) dx dt \\ & + \int_{\epsilon}^T \int_{\Omega} u^p \frac{u^\alpha}{u^\alpha + 1} \psi^{\lambda+1} dx dt = 0. \end{aligned}$$

Откуда стандартными вычислениями получим

$$\begin{aligned} & \int_{\Omega} \int_0^{u(x,T)} \frac{s^\alpha}{s^\alpha + 1} ds \psi^{\lambda+1} dx + \int_{\epsilon}^T \int_{\Omega} u^{m+\alpha-2} \frac{|Du|^{\lambda+1}}{(u^\alpha + 1)^2} \psi^{\lambda+1} dx dt \\ & + \int_{\epsilon}^T \int_{\Omega} u^p \frac{u^\alpha}{u^\alpha + 1} \psi^{\lambda+1} dx dt \\ \leq & \gamma \left(\int_{\Omega} \int_0^{u(x,\epsilon)} \frac{s^\alpha}{s^\alpha + 1} ds \psi^{\lambda+1} dx + \int_{\epsilon}^T \int_{\Omega} (u^{m+\lambda-1+\alpha} + u^{m+\lambda-1+\alpha\lambda}) |D\psi|^{\lambda+1} dx dt \right). \end{aligned} \quad (4.3)$$

При $\epsilon \rightarrow 0$ из (4.3) имеем

$$\begin{aligned} & \int_0^T \int_{\Omega} u^{m+\alpha-2} \frac{|Du|^{\lambda+1}}{(u^\alpha + 1)^2} \psi^{\lambda+1} dx dt + \int_0^T \int_{\Omega} u_+^p \psi^{\lambda+1} dx dt \\ & \leq \gamma \left(1 + \int_0^T \int_{\Omega} (u^{m+\lambda-1+\alpha} + u^{m+\lambda-1+\alpha\lambda}) |D\psi|^{\lambda+1} dx dt \right), \end{aligned} \quad (4.4)$$

где $u_+ = \max\{u - 1, 0\}$.

Следовательно,

$$\int_0^T \int_{\Omega} u_+^p \psi^{\lambda+1} dx dt \leq \gamma \left(1 + \int_0^T \int_{\Omega} (u^{m+\lambda-1+\alpha} + u^{m+\lambda-1+\alpha\lambda}) |D\psi|^{\lambda+1} dx dt \right). \quad (4.5)$$

Выбирая $\alpha < (p - (m + \lambda - 1)) \min\{1, 1/\lambda\}$, из (4.5) и неравенства Гельдера получим

$$\int_0^T \int_{\Omega} u_+^p \psi^{\lambda+1} dx dt \leq \gamma. \quad (4.6)$$

Соединяя (4.4) и (4.6), лемма 4.1. доказана. \square

Лемма 4.2. В условиях теоремы 2 $u(x, t)$ удовлетворяет

$$\int_0^T \int_{\Omega} (u\psi_t - u^{m-1}|Du|^{\lambda-1}DuD\psi - u^p\psi) dx dt = 0,$$

$\forall \psi \in C_0^\infty(R^N \times [-T; T])$, $T > 0$.

Доказательство. Прежде всего докажем, что $\forall \xi \in C_0^\infty(R^N \times [-T; T])$, $\xi(0, 0) = 0$

$$\int_0^T \int_{\Omega} (u\xi_t - u^{m-1}|Du|^{\lambda-1}DuD\xi - u^p\xi) dx dt = 0. \quad (4.7)$$

Выбираем $j(s) \in C_0^\infty(R^N)$, $j(s) > 0$; $j(s) = 0$ при $|s| > 1$; $\int_{-\infty}^{+\infty} j(s) ds = 1$. Пусть

$j_h(s) = h^{-1}j(s/h)$, $\eta_h(t) = \int_{-\infty}^t j_h(s - \tau) ds$. $\eta_h(t) = 1$ при $t > \tau + h$, $\eta_h(t) = 0$ при $t < \tau - h \forall \tau \in (0, T)$.

Умножим уравнение (1.1) на функцию $\xi(x, t)\eta_h(t)$, и проинтегрируем по $\Omega \times (0, T)$. После интегрирования по частям получим

$$-\int_0^T \int_{\Omega} u(x, t)j_h(t - \tau)\xi(x, t) dx dt = \int_0^T \int_{\Omega} (u\xi_t - u^{m-1}|Du|^{\lambda-1}DuD\xi - u^p\xi)\eta_h(t) dx dt.$$

Устремляем $h \rightarrow 0$

$$-\int_{\Omega} u(x, \tau) \xi(x, \tau) dx = \int_{\tau}^T \int_{\Omega} (u\xi_t - u^{m-1}|Du|^{\lambda-1}DuD\xi - u^p\xi) dx dt.$$

Устремляем $\tau \rightarrow 0$

$$\int_0^T \int_{\Omega} (u\xi_t - u^{m-1}|Du|^{\lambda-1}DuD\xi - u^p\xi) dx dt = - \langle \xi(x, 0), \delta(x) \rangle = -\xi(0, 0) = 0.$$

Таким образом, (4.7) доказано.

Возьмем $\eta \in C_0^\infty(R)$: $\eta(s) = 1$ при $s > 2$; $\eta(s) = 0$ при $s < 1$. Определим $\eta_k(s) = \eta(ks)$. В качестве пробной возьмем функцию $\xi_k(x, t) = \eta_k(\cdot)\Psi(x, t)$, $\Psi \in C_0^\infty(R^N \times [-T; T])$, тогда $\xi_k(0, 0) = 0$. Стандартными вычислениями получим

$$\int_0^T \int_{\Omega} u \eta_{kt} \Psi dx dt - \int_0^T \int_{\Omega} u^{m-1}|Du|^{\lambda-1}DuD\eta_k\Psi dx dt$$

$$+ \int_0^T \int_{\Omega} (u\Psi_t - u^{m-1}|Du|^{\lambda-1}DuD\Psi - u^p\Psi)\eta_k dx dt = 0.$$

Чтобы доказать утверждение леммы, надо показать, что

$$\int_0^T \int_{\Omega} u \eta_{kt} \Psi dx dt \rightarrow 0, \quad (4.8)$$

$$\int_0^T \int_{\Omega} u^{m-1}|Du|^{\lambda-1}DuD\eta_k\Psi dx dt \rightarrow 0. \quad (4.9)$$

Пусть

$$\eta_k = \eta_k(|x|^{N\nu} + t),$$

где $\nu = m + \lambda - 2 + \frac{\lambda+1}{N}$.

Определим

$$D_k = \{(x, t) : t > 0, k^{-1} < |x|^{N\nu} + t < 2k^{-1}\}.$$

Следовательно, мера $|D_k| \leq \gamma k^{-(1+\frac{1}{\nu})}$.

Имеем

$$\begin{aligned} \left| \int_0^T \int_{\Omega} u \eta_{kt} \Psi dx dt \right| &\leq \gamma k \iint_{D_k} u dx dt \leq \gamma k \left(\iint_{D_k} u^{\nu+1} dx dt \right)^{1/(\nu+1)} \times \left(\iint_{D_k} dx dt \right)^{\frac{\nu}{\nu+1}} \\ &\leq \gamma k k^{-(1+\frac{1}{\nu})\frac{\nu}{\nu+1}} \left(\iint_{D_k} u^{\nu+1} dx dt \right)^{1/(\nu+1)} = \gamma \left(\iint_{D_k} u^{\nu+1} dx dt \right)^{1/(\nu+1)} \end{aligned}$$

При $k \rightarrow \infty$ получаем (4.8).

Далее

$$\begin{aligned} \left| \int_0^T \int_{\Omega} u^{m-1}|Du|^{\lambda-1}DuD\eta_k\Psi dx dt \right| &\leq \gamma k \iint_{D_k} u^{m-1}|Du|^{\lambda} |x|^{N\nu-1} dx dt \\ &\leq \gamma k^{\frac{1}{N\nu}} \iint_{D_k} u^{m-1}|Du|^{\lambda} dx dt \leq \gamma k^{\frac{1}{N\nu}} \left(\iint_{D_k} u^{m+\alpha-2} \frac{|Du|^{\lambda+1}}{(u^{\alpha} + 1)^2} dx dt \right)^{\frac{\lambda}{\lambda+1}} \\ &\times \left(\iint_{D_k} u^{m-1} u^{-(\alpha-1)\lambda} (u^{\alpha} + 1)^{2\lambda} dx dt \right)^{\frac{1}{\lambda+1}} \leq \gamma k^{\frac{1}{N\nu}} \left(\iint_{D_k} u_1^{m+\lambda-1+\lambda\alpha} dx dt \right)^{\frac{1}{\lambda+1}} \\ &\leq \gamma k^{\frac{1}{N\nu}} \left(\iint_{D_k} u_1^p dx dt \right)^{\frac{m+\lambda-1+\lambda\alpha}{(\lambda+1)p}} |D_k|^{\frac{1}{\lambda+1} \left(1 - \frac{m+\lambda-1+\lambda\alpha}{p} \right)} \end{aligned}$$

$$\leq \gamma k^{-(1+\frac{1}{\nu})\frac{1}{\lambda+1}(1-\frac{m+\lambda-1+\lambda\alpha}{p})+\frac{1}{N\nu}} \left(\iint_{D_k} u_1^p dx dt \right)^{\frac{m+\lambda-1+\lambda\alpha}{(\lambda+1)^p}}.$$

Здесь $u_1 = \max\{u, 1\}$.

Так как $p > m + \lambda - 1 + \frac{\lambda+1}{N}$, выбираем α так, чтобы

$$0 < \alpha \leq \left(\frac{m + \lambda - 1}{\lambda} \right) \frac{p - (m + \lambda - 1 + \frac{\lambda+1}{N})}{m + \lambda - 1 + \frac{\lambda+1}{N}},$$

поэтому

$$-(1 + \frac{1}{\nu})\frac{1}{\lambda+1}(1 - \frac{m + \lambda - 1 + \lambda\alpha}{p}) + \frac{1}{N\nu} \leq 0.$$

Устремляя $k \rightarrow \infty$, получаем (4.9). \square

Доказательство теоремы 2.

Из леммы 4.2. имеем

$$\int_0^T \int_{\Omega} (u\Psi_t - u^{m-1}|Du|^{\lambda-1}DuD\Psi - u^p\Psi) dx dt = 0, \quad (4.10)$$

$\forall \Psi \in C_0^\infty(R^N \times (-T; T))$. Выбираем $j(s)$ и $j_h(s)$, описанные ранее. Положим

$$\eta_h(t) = 1 - \int_{-\infty}^{t-\tau-2h} j_h(s) ds, \quad \tau \in (0, T),$$

со свойствами: $0 \leq \eta_h \leq 1$, $\eta_h \in C^\infty(R)$; $\eta_h = 1$ при $t < \tau + h$; $\lim_{h \rightarrow 0} \eta_h = 0$ при $t > \tau$.

Для любого $X(x) \in C_0^\infty(R^N)$ берем в (4.10) $\Psi(x, t) = X(x)\eta_h$, получаем

$$- \int_0^T \int_{\Omega} j_h(t - \tau - 2h) u X dx dt = \int_0^T \int_{\Omega} (u^{m-1}|Du|^{\lambda-1}DuDX + u^p X)\eta_h(t) dx dt.$$

Пусть $h \rightarrow 0$, тогда

$$\int_{\Omega} u(x, \tau) X(x) dx = - \int_0^\tau \int_{\Omega} (u^{m-1}|Du|^{\lambda-1}DuDX + u^p X) dx dt.$$

Следовательно,

$$\lim_{\tau \rightarrow 0} \int_{\Omega} u(x, \tau) X(x) dx = 0, \quad \forall X(x) \in C_0^\infty(R^N).$$

Что противоречит (1.3). Теорема 2 доказана. \square

1. *Bresis H., Friedman A.* Nonlinear parabolic equations involving measures as initial conditions // J. Math. Pures Appl. – 1983. – 62. – P.73-97.
2. *Gmira A.* On quasilinear parabolic equations involving measure data // Asymptotic Anal. – 1990. – 3. – P.43-56.
3. *Skrypnik I.I.* Removability of isolated singularities of solutions of quasilinear parabolic equations with absorption // Sb. Math. – 2005. – 196. – P. 1693-1713.
4. *Galaktionov V.A., Shishkov A.E.* Higher-order quasilinear parabolic equations with singular initial data // Commun. in Cont. Math. – 2006. – V.8(3). – P.331-354.
5. *Fan H.J.* Cauchy problem of some doubly degenerate parabolic equations with initial datum a measure // Acta Math. Sinica, English Series. – 2004. – V.20(4). – P.663-682.
6. *Andreucci D., Tedeev A.F.* A Fujita type result for degenerate Neumann problem in domains with noncompact boundary // J. Math. Anal. Appl. – 1999. – V.231. – P.543-567.
7. *Ушаков В.И.* Стабилизация решений третьей смешанной задачи для параболического уравнения второго порядка в нецилиндрической области // Мат. сб. – 1980. – Т. 111(153). – С.95-115.
8. *Мукминов Ф.Х.* Стабилизация решений первой смешанной задачи для параболического уравнения второго порядка // Мат. сб. – 1980. – Т.111(153). – С.503-521.
9. *Maz'ja V.G.* Sobolev Spaces // Springer Series in Soviet Mathematics. Springer. Berlin. Germany. – 1985.
10. *Гулицин А.К.* Об оценках решений краевых задач для параболического уравнения второго порядка // Тр. МИАН. – 1973. – Т. СХХVI. – С.5-45.
11. *Тедеев А.Ф.* О мультипликативных неравенствах в областях с некомпактной границей // Укр. Мат. журн. – 1992. – Т.44. №2. – С.260-268.
12. *Tsutsumi M.* On solutions of some doubly nonlinear parabolic equations with absorption // J. Math. Anal. Appl. – 1988. – V.132. – P.187-212.
13. *Ivanov A.V.* Holder estimates near the boundary for generalized solutions of quasilinear parabolic equations that admit double degeneration // Zap. Nauchn. Sem. Leningrad. Otdel. Mat. Inst. Steklov. – 1991. – V.188. – P.45-69.
14. *Porzio M., Vespri V.* Holder estimates for local solutions of some doubly nonlinear degenerate parabolic equations // J. Diff. Eqns. – 1993. – V.103. – P.146-178.
15. *Alt H.W., Luckhaus S.* Quasilinear elliptic-parabolic differential equations // Math. Z. – 1983. – V.183. – P.311-341.
16. *Ладженская О.А., Солонников В.А., Уралъцева Н.Н.* Линейные и квазилинейные уравнения параболического типа. – М., 1967. – 736с.