

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  $\Omega$ .

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  $\mu$  – неотрицательная конечная мера Радона,  $\nu$  – 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  $\Omega$  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  $\Omega$  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  $\Omega$  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  $\Omega \in \mathcal{B}(g)$ ,  $\mu$  – 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  $\Omega$ , типа бесконечного конуса либо всего пространства, то есть  $\Omega = R^N$ , функция  $\omega = \text{const}$ .

Всюду в дальнейшем через  $\gamma, \gamma_i$  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  $\Omega_n$ , 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  $\rho$  такова, что  $\text{supp } \psi(x) \in B_{2\rho} = \{x : |x| < 2\rho\}$  – шар радиуса  $2\rho$ . 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

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

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

Таким образом, утверждение леммы 3.3. доказано. Осталось доказать, что: а) функция  $zF\left(\frac{A}{z}\right)$  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  $\omega$ , 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  $\rho_n$  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  $\rho$  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  $u^{(n)} \xrightarrow[n \rightarrow \infty]{} u^{\frac{m+\lambda-1}{\lambda}}$  равномерно.

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