

**ОБ ОДНОЙ СИСТЕМЕ С ВЫРОЖДЕНИЕМ,
ВОЗНИКАЮЩЕЙ В ГИДРОДИНАМИКЕ**

© Н. КРАСНОЩЕК
Донецк, Украина

РЕЗЮМЕ. Доказана локальная по времени разрешимость в весовом гильбертовском пространстве одной системы с вырождением, возникающей в гидродинамике.

1. Система уравнений, которая описывает в лагранжевых координатах (см. [1]) одномерное движение баротропного сжимаемого вязкого газа, имеет следующий вид:

$$\begin{aligned} \rho_0 u_t &= (J u_x)_x - p_x, \\ J_t &= -J^2 u_x, \quad p = (\rho_0 J)^\gamma, \quad \gamma \geq 1, \end{aligned} \tag{1}$$

где $\rho_0(x)$ - некоторая заданная функция.

Систему (1) будем рассматривать в области $Q_T = [0, 1] \times [0, T]$ при краевых и начальных условиях

$$\begin{aligned} u|_{t=0} &= u_0(x), \quad J|_{t=0} = 1, \quad 0 \leq x \leq 1, \\ (J u_x - p)|_{x=1} &= 0, \quad u|_{x=0} = 0. \end{aligned} \tag{2}$$

Задача (1), (2) в предположении, что

$$\rho_0(1) = 0, \quad \rho_0(x) > 0, \quad x \in [0, 1), \tag{3}$$

моделирует истечение газа в вакуум в случае, когда в начальный момент времени на свободной границе плотность обращается в нуль.

Классическая разрешимость в целом по времени задачи (1), (2) в невырожденном случае, т.е. $\rho_0(x) \geq \delta > 0, x \in [0, 1]$, доказана в работе [2], существование обобщенного решения задачи (1)-(3) получено в работе [1]. Подробный список работ, посвященных изучению системы (1) и систем более сложного вида, может быть найден в работе [3].

В данной работе основное исходное предположение состоит в том, что функцию ρ_0 можно записать в виде

$$\rho_0(x) = x^\alpha a_0(x), \quad a_0(x) > 0 \text{ при } x \in [0, 1]. \tag{4}$$

Мы требуем также, чтобы $\alpha\gamma > 1$. Это, в частности, означает, что функция ρ_0^γ и ее производная по x будут принадлежать некоторому классу Гельдера.

Обозначим $q = 2 + \alpha, r(x, y) = |x^{q/2} - y^{q/2}|^{2/q}$.

Введем гельдеровские полунормы

$$\langle u \rangle_{q,x,\Omega_T}^{(\beta)} = \sup_{(x,t),(y,t) \in \Omega_T} \frac{|u(x,t) - u(y,t)|}{r^\beta(x,y)},$$

$$\langle u \rangle_{q,t,\Omega_T}^{(\beta)} = \sup_{(x,t),(y,\tau) \in \Omega_T} \frac{|u(x,t) - u(x,\tau)|}{|t - \tau|^{\beta/q}},$$

$$\langle\langle u \rangle\rangle_{q\Omega_T}^{(\beta)} = \langle u \rangle_{q,x,\Omega_T}^{(\beta)} + \langle u \rangle_{q,t,\Omega_T}^{(\beta)}.$$

Далее введем следующие пространства:

1) $H_q^\beta(\overline{\Omega_T})$ с нормой

$$\|u\|_{\Omega_T}^{(\beta)} = \max_{\overline{\Omega_T}} |u| + \langle\langle u \rangle\rangle_{q,\Omega_T}^{(\beta)},$$

2) $H_q^{1+\beta}(\overline{\Omega_T})$ с нормой

$$\|u\|_{\Omega_T}^{(1+\beta)} = \max_{\overline{\Omega_T}} |u| + \max_{\overline{\Omega_T}} |u_x| + \langle\langle u \rangle\rangle_{q,\Omega_T}^{(\beta)} + \langle\langle u_x \rangle\rangle_{q,\Omega_T}^{(\beta)},$$

3) $H_q^{2+\beta}(\overline{\Omega_T})$ с нормой

$$\|u\|_{\Omega_T}^{(2+\beta)} = |u|_{q,\Omega_T}^{(2)} + \langle\langle x^\alpha u_t \rangle\rangle_{q,\Omega_T}^{(\beta)} + \langle\langle u_{xx} \rangle\rangle_{q,\Omega_T}^{(\beta)} + \langle u_x \rangle_{q,t,\Omega_T}^{(1+\beta)},$$

где

$$|u|_{q,\Omega_T}^{(2)} = \max_{\overline{\Omega_T}} |u| + \max_{\overline{\Omega_T}} |u_x| + \max_{\overline{\Omega_T}} |u_{xx}| + \max_{\overline{\Omega_T}} |x^\alpha u_t|.$$

Аналогично вводятся пространства $H_q^\beta(\overline{\Omega})$, $H_q^{1+\beta}(\overline{\Omega})$, $H_q^{2+\beta}(\overline{\Omega})$ - функций, независимых от переменной t .

Условия на данные задачи (1), (2), (4) состоят в следующем

H_1) (условия согласования):

$$u_o(0) = 0, u_{o_x}(1) = 0, u_{o_{xx}}(1) = 0, (\rho_o^\gamma)_x(1) = 0;$$

H_2) (условия регулярности):

$$\rho_o^\gamma \in H_q^{1+\beta}(\overline{\Omega}), u_o \in H_q^{2+\beta}(\overline{\Omega}), \beta < \min\{\alpha, \frac{q}{2}\}.$$

ТЕОРЕМА. Пусть выполнены условия H_1 , H_2 , тогда при достаточно малом значении τ существует единственное классическое решение задачи (1), (2), (4), причем $u \in H_q^{2+\beta}(\overline{\Omega_\tau})$, $J \in H_q^{1+\beta}(\overline{\Omega_\tau})$, $J_t \in H_q^\beta(\overline{\Omega_\tau})$.

2. Прежде всего отметим, что согласно результатам работы [1], если пара (u, J) является решением системы (1)-(3), то имеет место оценка

$$0 < \epsilon_o(T) \leq J(x, t) \leq \epsilon_1(T), \quad (x, t) \in \Omega_T,$$

для произвольного значения времени T . Для удобства, в дальнейшем полагаем, что $T = 1$, $\epsilon_o = \epsilon_o(1)$, $\epsilon_1 = \epsilon_1(1)$.

Докажем разрешимость в малом по времени задачи (1)-(3), используя принцип сжимающих отображений (см., например, [5]).

Рассмотрим в пространстве $H_q^{1+\beta}(\overline{\Omega_\tau})$ выпуклое замкнутое множество

$$\mathcal{M}(\tau, K) = \{J \in H_q^{1+\beta}(\overline{\Omega_\tau}) : \epsilon_o \leq J \leq 1 + \epsilon_1, \|u\|_{\Omega_\tau}^{(1+\beta)} \leq K\}.$$

Здесь τ, K -некоторые положительные постоянные, значения которых будут выбраны ниже ($\tau \leq 1$).

Для произвольной функции $J \in \mathcal{M}(\tau, K)$ рассмотрим задачу:

$$\begin{aligned} \rho_0 u_t &= (J u_x)_x - p_x, \quad p = (\rho_0 J)^\gamma, \quad (x, t) \in \Omega_\tau, \\ u|_{t=0} &= u_0(x), \quad x \in [0, 1], \quad (J u_x - p)|_{x=1} = 0, \quad u|_{x=0} = 0. \end{aligned} \quad (5)$$

Пусть уже доказано, что существует $u \in H_q^{2+\beta}(\overline{\Omega}_\tau)$ - единственное решение задачи (5) и справедлива оценка

$$\|u\|_{\Omega_\tau}^{(2+\beta)} \leq C \left(|\rho_0^\gamma|_{q, \Omega_\tau}^{(1+\beta)} + |u_0|_{q, \Omega}^{(2+\beta)} \right). \quad (6)$$

Введем функцию $\bar{J}(x, t)$ из решения задачи

$$\bar{J}_t = -u_x \bar{J}^2, \quad \bar{J}(x, 0) = 1.$$

Таким образом, определен оператор $\mathcal{A}: \bar{J} = \mathcal{A}J$, действующий из множества $\mathcal{M}(\tau, K)$ в $H_q^{1+\beta}(\overline{\Omega}_\tau)$. Рассуждая аналогично доказательству теоремы 2 работы [5] (с учетом справедливости оценки (6)), можно доказать, что при достаточно малом значении τ и подходящем выборе параметра K , оператор \mathcal{A} является сжимающим и переводит множество \mathcal{M} в себя. Отсюда следует утверждение Теоремы.

Вернемся к задаче (5). При доказательстве разрешимости данной задачи используется метод регуляризатора (см. [6]), а также результаты работы [4].

Основные аналитические трудности возникают при изучении следующей модельной задачи

$$\begin{aligned} x^\alpha w_t - w_{xx} &= f(x, t), \quad x > 0, \quad t > 0, \\ w(x, 0) &= w_0(x), \quad x > 0, \quad w_x(0, t) = \phi(t), \quad t > 0. \end{aligned} \quad (7)$$

3. Обозначим $D = (0, \infty)$, $D_T = D \times (0, T)$.

Решение модельной задачи (7) можно записать в виде

$$w(x, t) = \int_0^t ds \int_0^\infty G(x, y, t-s) f(y, s) dy + \int_0^\infty G(x, y, t-s) w_0(y) dy + \int_0^t g(x, t-s) \phi(s) ds,$$

где

$$G(x, y, t) = c_q^{(1)} t^{1-1/q} \exp(-(u^2 + v^2)) z^{1/q} I_{-1/q}(z),$$

$$g(x, t) = c_q^{(2)} t^{1-1/q} \exp(-v^2)$$

$$u = \frac{y^{q/2}}{q t^{1/2}}, \quad v = \frac{x^{q/2}}{q t^{1/2}}, \quad z = 2uv,$$

$c_q^{(1)}$, $c_q^{(2)}$ - некоторые постоянные, зависящие только от параметра q , а $I_{-1/q}(\cdot)$ - модифицированная функция Бесселя.

Сформулируем без доказательства две леммы.

ЛЕММА 1. *Имеют место оценки:*

$$|D_t^k D_t^l g(x, t)| \leq C t^{\frac{1-l}{q}-1-k} \exp\left(-C \frac{x^q}{t}\right), \quad k \geq 0, \quad 0 \leq l \leq 2,$$

$$|D_t^k G(x, y, t)| \leq C t^{\frac{1}{q}-1-k} \exp(-c_k(u-v)^2) \begin{cases} 1, & z \leq 1, \\ z^{\frac{1}{q}-\frac{1}{2}}, & z \geq 1, \end{cases}$$

$$|D_t^k D_x G(x, y, t)| \leq C t^{-1-k} \exp(-c_k(u-v)^2) \begin{cases} v^{1+\frac{\alpha}{q}}(1+u^2), & z \leq 1, \\ \frac{1+v}{v^{2/q}} z^{\frac{1}{q}-\frac{1}{2}}, & z \geq 1, \end{cases}$$

где $C > 0$, $0 < c_k < 1$.

ЛЕММА 2. Пусть $w_{0x}(0) = \phi(0)$, $w_{0xx}(0) = 0$, $f(0, t) = 0$, тогда

$$x^\alpha w_t(x, t)|_{x=0} = 0, \quad \text{для всех } t \in [0, T],$$

и выполнена оценка

$$\langle\langle x^\alpha w_t \rangle\rangle_{q, \Omega_T}^{(\beta)} + \langle\langle w_{xx} \rangle\rangle_{q, \Omega_T}^{(\beta)} + \langle w_x \rangle_{q, t, \Omega_T}^{(1+\beta)} \leq C \left(|f|_{D_T}^{(\beta)} + \|w_0\|_D^{(2+\beta)} + |\phi|_{[0, T]}^{\frac{1+\beta}{q}} \right).$$

Единственность полученного решения задачи (7) вытекает из следующей леммы (ср. Теорема 2.7, гл.1 работы [6]).

ЛЕММА 3. (ПРИНЦИП МАКСИМУМА). Пусть $f(x, t)$, $w_0(x)$, $\phi(t)$ - функции, ограниченные соответственно в \bar{D}_T , \bar{D} , $[0, T]$; функция $w(x, t)$ непрерывна в полуполосе \bar{D}_T и ее модуль не превосходит некоторого числа M , тогда для $w(x, t)$ справедлива оценка

$$|w(x, t)| \leq c(T) \left(\max_{\bar{D}} |w_0| + \max_{\bar{D}_T} |f| + \max_{[0, T]} |\phi| \right). \quad (8)$$

Доказательство. Введем вспомогательную функцию $\psi(x) = \frac{l^2+m^2}{2((x+l)^2+m^2)} + \frac{1}{2}$, где l, m произвольные положительные постоянные при условии что $m^2 - 3l^2 > 0$. Имеем

$$\frac{1}{2} \leq \psi(x) \leq 1, \quad x \in [0, \infty),$$

$$\psi'(x) \leq 0, \quad x \in [0, \infty), \quad \text{в частности, } \psi'(0) = -\frac{1}{l^2+m^2} = -\sigma < 0,$$

$$\psi''(x) = -\frac{(l^2+m^2)(m^2-3(x+l)^2)}{((x+l)^2+m^2)^3}, \quad \text{так что } \max_{[0, \infty)} \left| \frac{\psi''(x)}{\psi(x)} \right| \leq C_*, \quad (9)$$

$$\psi''(x_*) = 0, \quad \psi''(x) < 0, \quad \text{при } x \in [0, x_*]; \quad \psi''(x) > 0, \quad \text{при } x \in [x_*, \infty);$$

где σ, C_*, x_* - некоторые положительные постоянные, зависящие только от l и m .

Введем следующую функцию

$$u(x, t) = \frac{w(x, t)}{\psi(x)} e^{-at} - c_1 - \frac{2M}{R^{2+\alpha}} (x^{2+\alpha} + c_2 t),$$

где c_1, c_2 - некоторые положительные постоянные, зависящие только от $\max_{[0, T]} |\phi|$,

$\max_{[0, \infty)} |u_0|$, $\max_{D_T} |f|$ и постоянных l и m .

Непосредственными вычислениями убеждаемся в том, что функция u удовлетворяет следующим соотношениям

$$\begin{aligned} x^\alpha u_t - u_{xx} - 2 \frac{\psi_{xx}}{\psi} u_x + \left(x^\alpha a - \frac{\psi_{xx}}{\psi} \right) u &= F(x, t), \quad (x, t) \in D_T, \\ u(x, 0) &= w_0(x)/\psi(x), \quad x > 0, \\ u_x(0, t) - \sigma u(0, t) &= \phi(t) + \sigma \left(c_1 + \frac{M_*}{R^{2+\alpha}} c_2 t \right), \quad t > 0, \end{aligned} \quad (10)$$

где

$$\begin{aligned} F(x, t) &= e^{-at} \frac{f}{\psi} - c_2 x^\alpha - \left(x^\alpha a - \frac{\psi_{xx}}{\psi} \right) (c_1 + c_2 t) + 2(2 + \alpha) \frac{\psi_x}{\psi} x^{1+\alpha} - \\ &- \frac{M_*}{R^{2+\alpha}} \left[(x^{2+\alpha} + c_3 t) \left(x^\alpha a - \frac{\psi_{xx}}{\psi} \right) + x^\alpha (c_2 - (2 + \alpha)(1 + \alpha)) \right]. \end{aligned} \quad (11)$$

Обозначим через $S_{R,T}$ параболическую границу цилиндра $\Pi_{R,T} = \{(x, t) \mid x \in (0, R), t \in [0, T]\}$. Учитывая, что $\phi(x) \geq 1/2$ и, по предположению, $w(x, t) \leq M$, нетрудно убедиться в том, что если

$$2 \max_{[0, \infty)} |u_0| + \max_{[0, T]} |\phi| / \sigma \leq c_1, \quad (12)$$

то $u(x, t) \leq 0$ при $(x, t) \in S_{R,T}$.

Докажем, что и внутри $\Pi_{R,T}$ функция $u(x, t)$ неположительна. Выберем параметр a так, чтобы выражение $\left(x^\alpha a - \frac{\psi_{xx}}{\psi} \right)$ было положительно и отделено от нуля для всех $x \in D_T$. Положим $C_0 = \inf_{[0, x_*]} \left(x^\alpha a - \frac{\psi_{xx}}{\psi} \right)$. В силу (9) $C_0 > 0$. Напомним, что $\max_{[0, \infty)} \left| \frac{\psi''(x)}{\psi(x)} \right| \leq C_*$. Положим $a_0 = (C_0 + C_*) x^{-\alpha}$. Очевидно, что при $a = \max\{1, C_0\}$ имеем

$$\left(x^\alpha a - \frac{\psi_{xx}}{\psi} \right) \geq C_0, \quad \text{при } x \in [x_*, \infty).$$

Пусть $(x^*, t^*) \in \Pi_{R,T}$ - точка локального неотрицательного максимумма функции $u(x, t)$. Возвращаясь к (9)-(12) и полагая, что

$$\begin{aligned} c_2 &= 2(2 + \alpha)(1 + \alpha), \\ 2 \max_{D_T} |f| / C_0 &\leq c_1, \end{aligned} \quad (13)$$

имеем $u(x^*, t^*) \leq 0$. Таким образом $u(x, t) \leq 0$ при $(x, t) \in \bar{\Pi}_{R,T}$. Далее при $R \rightarrow \infty$ из (9), (12), (13) следует оценка (8). Доказательство леммы завершено.

Работа поддержана Государственным Фондом Фундаментальных Исследований Украины No.01.07/00130.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- [1] Терсенов А.С. *Задача об истечении вязкого газа в вакуум*, Динамика сплошной среды, **69** (1985), 82-95.
- [2] Кажихов А.В. *Корректность в целом смешанных задач для модельной системы уравнений вязкого газа*, Динамика сплошной среды, **21** (1975), 18-47.
- [3] Belov S.Ya., Belov V.Ya. *On a confluence problem for the equations of a viscous heat-conducting gas*, J. Math. Kyoto Univ., **36** (1996), p.597-618.
- [4] Базалий Б.В., Дегтярев С.П. *Первая краевая задача для вырождающихся параболических уравнений*, Нелинейные граничные задачи, **3** (1991), с.6-12.
- [5] Шелухин В.В. *Однозначная разрешимость задачи о движении поршня в вязком газе*, Динамика сплошной среды, **31** (1977), 132-150.
- [6] Ладыженская О.А., Солонников В.А., Уральцева Н.Н. *Линейные и квазилинейные уравнения параболического типа* - М.: Наука, 1967.