

О СУЩЕСТВОВАНИИ И ЕДИНСТВЕННОСТИ СЛАБОГО РЕШЕНИЯ НАЧАЛЬНО-КРАЕВОЙ ЗАДАЧИ ДЛЯ МОДЕЛИ ДВИЖЕНИЯ ЖИДКОСТИ ФОЙГТА В ОБЛАСТИ С ИЗМЕНЯЮЩЕЙСЯ СО ВРЕМЕНЕМ ГРАНИЦЕЙ*

В. Г. Звягин, М. В. Турбин

Воронежский государственный университет

В работе изучается разрешимость начально-краевой задачи для математической модели движения жидкости Фойгта в области с изменяющейся со временем границей. А именно, для данной начально-краевой задачи вводится понятие слабого решения и доказывается его существование и единственность.

ВВЕДЕНИЕ

В большинстве задач гидродинамики изучается движение жидкости в областях с неподвижной границей. Однако, встречаются и такие ситуации (причём очень часто для неньютоновских сред), когда граница области, где течет жидкость, подвижна. Например, такая ситуация встречается в некоторых разновидностях подшипников, в которых внутренний вал не круглый и может перемещаться в плоскости подшипника, но без соприкосновения с внешним валом. Полость между внешним и внутренним валом в этом случае заполнена жидкостью или гелем и изучение движения этой среды представляет определённый интерес (см., например, [1]).

Для системы Навье–Стокса одной из первых работ в данном направлении была статья О. А. Ладыженской [2]. Отметим также работы [3]–[7], где изучалась разрешимость (в слабом и сильном смысле) начально-краевых задач для различных моделей движения как ньютоновских, так и неньютоновских сред в случае подвижной границы.

В настоящей работе изучается начально-краевая задача для модели движения жидкости Фойгта в случае подвижной границы. Модель движения жидкостей Фойгта описывает течение жидкостей, которым требуется время, для того чтобы начать движение под действием внезапно приложенной силы [8]. Разрешимость начально-краевых задач для этой модели в случае неподвижной границы исследована в [9]–[11]. Для исследования разрешимости этой задачи в случае подвижной границы в настоящей работе

используется метод штрафа, предложенный Р. Курантом (см., например, [12]). Разрешимость (в слабом смысле) для данной начально-краевой задачи доказывается следующим образом. Вначале исходная задача сводится к начально-краевой задаче в области с постоянной границей для несколько более сложного уравнения. Далее рассматривается задача со штрафом, аппроксимирующая исходную. Затем на основе топологической степени и априорных оценок решений доказывается существование слабого решения этой аппроксимационной задачи и показывается, что из последовательности решений можно извлечь подпоследовательность, слабо сходящуюся к решению исходной задачи при стремлении параметров аппроксимации к нулю.

1. ПОСТАНОВКА ЗАДАЧИ О СЛАБЫХ РЕШЕНИЯХ И ФОРМУЛИРОВКА ОСНОВНОГО РЕЗУЛЬТАТА

Пусть $h : [0, T] \times \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^n$, $n = 2, 3$ достаточно гладкая соленоидальная вектор-функция, $\Omega_0 \subseteq \mathbb{R}^n$ — ограниченная область с достаточно гладкой границей Γ_0 .

Семейство ограниченных областей $\Omega_t \in \mathbb{R}^n$ с границей Γ_t , $t \in [0, T]$, определяется по траекториям векторного поля h , то есть

$$\Omega_t = \{z(t, x), x \in \Omega_0\}, \quad \Gamma_t = \{z(t, x), x \in \Gamma_0\},$$

где $z(t, x)$ — решение задачи Коши

$$z(t, x) = x + \int_0^t h(s, z(s, x)) ds, \quad x \in \Omega_0. \quad (1.1)$$

Поскольку, мы предположили, что векторное поле h достаточно гладко, то граница Γ_t будет также достаточно гладкой.

Положим

© Звягин В. Г., Турбин М. В., 2007

* Работа поддержана грантом РФФИ № 07-01-00137

$$Q = \{(t, x) : t \in [0, T], x \in \Omega_t\},$$

$$\Gamma = \{(t, x) : t \in [0, T], x \in \Gamma_t\}.$$

Для системы

$$\frac{\partial v}{\partial t} + \sum_{i=1}^n v_i \frac{\partial v}{\partial x_i} - \varkappa \frac{\partial \Delta v}{\partial t} - \nu \Delta v + \text{grad} p = f \quad (1.2)$$

$$(t, x) \in Q,$$

$$\text{div } v = 0, (t, x) \in Q, \quad (1.3)$$

где $v(t, x) = (v_1, \dots, v_n)$ — скорость жидкости в точке x в момент времени t , $p(t, x)$ — давление жидкости в точке x в момент времени t , ν — кинематический коэффициент вязкости, а \varkappa — время запаздывания (исходя из физического смысла задачи, будем считать, что $\nu, \varkappa > 0$), рассматриваются следующие начально-краевые условия

$$v(0, x) = h(0, x), \quad x \in \Omega_0, \quad (1.4)$$

$$v(t, x) = h(t, x), \quad (t, x) \in \Gamma. \quad (1.5)$$

Система (1.2)–(1.3) описывает движение жидкости Фойгта (см. [8]).

Для исследования задачи (1.2)–(1.5) сделаем замену $u = v - h$. Тогда задача (1.2)–(1.5) эквивалентна следующей задаче:

$$\frac{\partial u}{\partial t} + \sum_{i=1}^n u_i \frac{\partial u}{\partial x_i} + \sum_{i=1}^n h_i \frac{\partial u}{\partial x_i} + \sum_{i=1}^n u_i \frac{\partial h}{\partial x_i} - \varkappa \frac{\partial \Delta u}{\partial t} - \nu \Delta u + \text{grad } p = g, \quad (t, x) \in Q, \quad (1.6)$$

$$\text{div } u = 0, (t, x) \in Q, \quad (1.7)$$

$$u|_{t=0} = 0, \quad x \in \Omega_0, \quad (1.8)$$

$$u \equiv 0, \quad (t, x) \in \Gamma. \quad (1.9)$$

Здесь $g = f - \frac{\partial h}{\partial t} - h_i \frac{\partial h}{\partial x_i} + \varkappa \frac{\partial \Delta h}{\partial t} + \nu \Delta h$.

Обозначим через $\mathfrak{D}(\Omega_t)^n$ — пространство функций на Ω_t со значениями в \mathbb{R}^n класса C^∞ с компактным носителем, содержащимся в Ω_t ; V_t — замыкание множества соленоидальных функций $\{w \in \mathfrak{D}(\Omega_t)^n, \text{div } w = 0\}$ по норме пространства $W_2^1(\Omega_t)^n$.

Через V_t^* мы обозначим пространство сопряженное к пространству V_t , а через $\langle f, w \rangle_t$ — действие функционала $f \in V_t^*$ на элемент $w \in V_t$.

H_t — замыкание множества соленоидальных функций $\{w \in \mathfrak{D}(\Omega_t)^n, \text{div } w = 0\}$ по норме пространства $L_2(\Omega_t)^n$.

Обозначим через D множество соленоидальных функций класса C^∞ , определенных на Q ,

со значениями в \mathbb{R}^n с компактным носителем содержащимся в Ω_t для каждого $t \in [0, T]$.

Через Y_C^1, Y_C мы обозначим замыкание множества D по норме

$$\|u\|_{Y_C^1} = \max_{t \in [0, T]} \|u(t)\|_{V_t}, \quad \|u\|_{Y_C} = \max_{t \in [0, T]} \|u(t)\|_{H_t}$$

соответственно.

$Y_{L_2}^1$ — замыкание множества D по норме

$$\|u\|_{Y_{L_2}^1} = \left(\int_0^T \|u(t)\|_{V_t}^2 dt \right)^{\frac{1}{2}}.$$

Y_{L_2} — замыкание множества D по норме

$$\|u\|_{Y_{L_2}} = \left(\int_0^T \|u(t)\|_{H_t}^2 dt \right)^{\frac{1}{2}}.$$

$Y_{L_\infty}^1$ — замыкание множества D по норме

$$\|u\|_{Y_{L_\infty}^1} = \text{ess sup}_{t \in [0, T]} \|u(t)\|_{V_t}.$$

В [7] было показано, что функция $v \in Y_{L_2}^1$ принадлежит пространству V_t для почти всех $t \in (0, T)$, то есть $v(t, \cdot) \in V_t$ для почти всех $t \in (0, T)$. Также было показано, что сопряженное к пространству $Y_{L_2}^1$ пространство $(Y_{L_2}^1)^*$ может быть получено как замыкание множества D по норме

$$\|u\|_{(Y_{L_2}^1)^*} = \left(\int_0^T \|u(t)\|_{V_t^*}^2 dt \right)^{\frac{1}{2}}.$$

Функция $v \in (Y_{L_2}^1)^*$ при почти всех $t \in (0, T)$ принадлежит пространству V_t^* , то есть $v(t, \cdot) \in V_t^*$.

Пусть $\hat{\Omega}_0 = \bigcup_{t \in [0, T]} \Omega_t$. Обозначим через \tilde{V}

подпространство соленоидальных вектор-функций пространства $\overset{\circ}{W}_2(\hat{\Omega}_0)^n$ и заметим, что если функция w принимает при $t \in [0, T]$ значение в функциональном пространстве V_t , то ее можно продолжить нулем до функции, принимающей значение в пространстве \tilde{V} . Продолженную таким образом функцию мы будем обозначать \tilde{w} .

Пусть \tilde{H} — замыкание \tilde{V} по норме пространства $L_2(\hat{\Omega}_0)^n$.

Через \tilde{Y}_C^1 мы обозначим пространство функций из Y_C^1 , продолженных нулем до функции из $C([0, T], \tilde{V})$. Данное пространство является подпространством $C([0, T], \tilde{V})$.

\tilde{Y}_{L_2} — пространство функций из Y_{L_2} , продолженных нулем до функции из $L_2(0, T; \tilde{H})$.

$\tilde{Y}_{L_\infty}^1$ — пространство функций из $Y_{L_\infty}^1$, продолженных нулем до функции из $L_\infty(0, T; \tilde{V})$.

Обозначим через $\tilde{Y}_{L_2}^1$ пространство функций из $Y_{L_2}^1$, продолженных нулем до функции из $L_2(0, T; \tilde{V})$. Данное пространство является подпространством $L_2(0, T; \tilde{V})$. Важно отметить, что пространство $\tilde{Y}_{L_2}^1$ можно определить и другим образом, следуя [12], а именно это пространство функций, измеримых на Q , принимающих при почти всех $t \in (0, T)$ значение $u(t) \in V_t$ и таких, что $\tilde{u} \in L_2(0, T; \tilde{V})$.

$(\tilde{Y}_{L_2}^1)^*$ — пространство функционалов из $(Y_{L_2}^1)^*$, продолженных нулем до функционала из $L_2(0, T; \tilde{V}^*)$. Отметим, что мы имеем естественное вложение $L_2(0, T; \tilde{V}^*) \subset (\tilde{Y}_{L_2}^1)^*$.

Введём ещё два пространства, которые будут использоваться в дальнейшем:

$$E_1 = \{v : v \in Y_C^1, v' \in Y_{L_2}^1\}$$

с нормой $\|v\|_{E_1} = \|v\|_{Y_C^1} + \|v'\|_{Y_{L_2}^1}$;

$$\tilde{E}_1 = \{v : v \in \tilde{Y}_C, v' \in \tilde{Y}_{L_2}^1\}$$

с нормой $\|v\|_{\tilde{E}_1} = \|v\|_{\tilde{Y}_C} + \|v'\|_{\tilde{Y}_{L_2}^1}$.

Очевидно, что для функции $v \in E_1$ выполнено равенство $\|v\|_{E_1} = \|\tilde{v}\|_{\tilde{E}_1}$.

Пусть $f \in Y_{L_2}$. Тогда, в силу достаточной гладкости функции h , функция $g \in Y_{L_2}$.

Определение 1.1. Слабым решением начально-краевой задачи (1.6) — (1.9) называется функция $u \in E_1$, удовлетворяющая при почти всех $t \in (0, T)$ для любого $\varphi \in Y_{L_2}^1$ равенству

$$\int_{\Omega_t} \frac{\partial u}{\partial t} \varphi dx + \nu \int_{\Omega_t} \nabla u : \nabla \varphi dx - \int_{\Omega_t} \sum_{i,j=1}^n u_i u_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx -$$

$$- \int_{\Omega_t} \sum_{i,j=1}^n h_i u_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx - \int_{\Omega_t} \sum_{i,j=1}^n u_i h_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx +$$

$$+ \varkappa \int_{\Omega_t} \nabla \left(\frac{\partial u}{\partial t} \right) : \nabla \varphi dx = \int_{\Omega_t} g \varphi dx$$

(1.10)

и начальному условию

$$u(0, x) = 0, \quad x \in \Omega_0. \quad (1.11)$$

Здесь $\nabla u : \nabla \varphi$, $u = (u_1, \dots, u_n)$, $\varphi = (\varphi_1, \dots, \varphi_n)$ обозначает покомпонентное умножение матриц,

определяемое равенством $\nabla u : \nabla \varphi = \sum_{i,j=1}^n \frac{\partial u_i}{\partial x_j} \frac{\partial \varphi_i}{\partial x_j}$.

\tilde{g} — продолжение g нулем на \hat{Q}_0 . В силу того, что $g \in Y_{L_2}$, получим, что $g \in \tilde{Y}_{L_2}$.

В силу данных выше определений пространств можно дать следующее эквивалентное определение слабого решения:

Определение 1.2. Слабым решением начально-краевой задачи (1.6) — (1.9) называется

функция $u \in \tilde{E}_1$, удовлетворяющая при почти всех $t \in (0, T)$ для любого $\varphi \in \tilde{Y}_{L_2}^1$ равенству

$$\int_{\Omega_0} \frac{\partial u}{\partial t} \varphi dx + \nu \int_{\Omega_0} \nabla u : \nabla \varphi dx - \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n u_i u_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx -$$

$$- \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n h_i u_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx - \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n u_i h_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx +$$

$$+ \varkappa \int_{\Omega_0} \nabla \left(\frac{\partial u}{\partial t} \right) : \nabla \varphi dx = \int_{\Omega_0} g \varphi dx$$

(1.12)

и начальному условию

$$u(0, x) = 0, \quad x \in \hat{\Omega}_0. \quad (1.13)$$

В самом деле, из определения пространств E_1 и \tilde{E}_1 видно, что если есть слабое решение в смысле первого определения, то оно удовлетворяет второму определению и наоборот.

Основным результатом работы является следующая теорема:

Теорема 1.1. Существует единственное слабое решение начально-краевой задачи (1.6) — (1.9).

2. АППРОКСИМАЦИОННАЯ ЗАДАЧА И ЕЁ ОПЕРАТОРНАЯ ТРАКТОВКА

Для доказательства теоремы 1.1 введём некоторые аппроксимации и функцию штрафа. На первом этапе доказательства теоремы 1.1 рассмотрим вспомогательную аппроксимационную задачу и дадим её операторную трактовку.

Пусть функция $w \in C([0, T], \tilde{V})$. Продолжим ее на отрезок $[-\delta, 0]$, а именно мы будем считать, что $w(t) \equiv w(0)$ при $t < 0$. Полученная таким образом функция $w \in C([-\delta, T], \tilde{V})$ и $\|w\|_{C([-\delta, T], \tilde{V})} = \|w\|_{C([0, T], \tilde{V})}$. Учитывая это, определим для $w \in C([0, T], \tilde{V})$ функцию $R_\delta(w) \in C^1([0, T], \tilde{V})$ по формуле

$$R_\delta(w)(t) = \frac{1}{\delta} \int_{t-\delta}^t w(s) ds, \quad 0 < \delta < T.$$

Пусть $\hat{Q}_0 = [0, T] \times \hat{\Omega}_0$ и пусть $M \in L_\infty(\hat{Q}_0)$ — функция штрафа такая, что

$$M(t, x) = \begin{cases} 0, & (t, x) \in Q \\ 1, & (t, x) \in \hat{Q}_0 \setminus Q. \end{cases}$$

Рассмотрим в цилиндре \hat{Q}_0 следующую аппроксимационную систему:

$$\frac{\partial u}{\partial t} - \nu \Delta u + \sum_{i=1}^n (R_\delta(u))_i \frac{\partial u}{\partial x_i} + \sum_{i=1}^n h_i \frac{\partial u}{\partial x_i} +$$

$$+ \sum_{i=1}^n u_i \frac{\partial h}{\partial x_i} - \varkappa \frac{\partial \Delta u}{\partial t} + \text{grad } p + \frac{1}{\varepsilon} M u = \tilde{g},$$

(2.1)

О существовании и единственности слабого решения начально-краевой задачи для модели движения...

$$\operatorname{div} u = 0, (t, x) \in \hat{Q}_0. \quad (2.2)$$

Здесь $\varepsilon > 0$ — малый параметр.

Для системы (14), (15) рассмотрим начально-краевую задачу с начальным условием

$$u|_{t=0} = 0, \quad x \in \hat{\Omega}_0, \quad (2.3)$$

и граничным условием

$$u|_{[0, T] \times \partial \hat{\Omega}_0} = 0. \quad (2.4)$$

Определение 2.1. Слабым решением начально-краевой задачи (2.1) — (2.4) называется функция $u \in E_2 = \{u : u \in C([0, T], \tilde{V}), u' \in L_2(0, T; \tilde{V})\}$, удовлетворяющая при почти всех $t \in (0, T)$ и для любого $\varphi \in \tilde{V}$ равенству

$$\begin{aligned} & \int_{\hat{\Omega}_0} \frac{\partial u}{\partial t} \varphi dx + \nu \int_{\hat{\Omega}_0} \nabla u : \nabla \varphi dx - \\ & - \int_{\hat{\Omega}_0} \sum_{i,j=1}^n (R_\delta(u))_i u_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx - \int_{\hat{\Omega}_0} \sum_{i,j=1}^n h_i u_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx - \\ & - \int_{\hat{\Omega}_0} \sum_{i,j=1}^n u_i h_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx + \varkappa \int_{\hat{\Omega}_0} \nabla \left(\frac{\partial u}{\partial t} \right) : \nabla \varphi dx + \\ & + \frac{1}{\varepsilon} \int_{\hat{\Omega}_0} M u \varphi dx = \int_{\hat{\Omega}_0} \tilde{g} \varphi dx \end{aligned} \quad (2.5)$$

и начальному условию

$$u(0, x) = 0, \quad x \in \hat{\Omega}_0. \quad (2.6)$$

Введём операторы:

$$A : \tilde{V} \rightarrow \tilde{V}^*, \langle Aw, \varphi \rangle = \int_{\hat{\Omega}_0} \nabla w : \nabla \varphi dx, \quad w, \varphi \in \tilde{V};$$

$$\begin{aligned} B_1 : L_4(\hat{\Omega}_0)^n & \rightarrow \tilde{V}^*, \langle B_1(w), \varphi \rangle = \\ & = \int_{\hat{\Omega}_0} \sum_{i,j=1}^n (R_\delta(w))_i w_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx, \quad w \in L_4(\hat{\Omega}_0)^n, \varphi \in \tilde{V}; \end{aligned}$$

$$B_2 : L_2(\hat{\Omega}_0)^n \rightarrow \tilde{V}^*, \langle B_2 w, \varphi \rangle = \int_{\hat{\Omega}_0} \sum_{i,j=1}^n h_i w_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx,$$

$$w \in L_2(\hat{\Omega}_0)^n, \varphi \in \tilde{V};$$

$$B_3 : L_2(\hat{\Omega}_0)^n \rightarrow \tilde{V}^*, \langle B_3 w, \varphi \rangle = \int_{\hat{\Omega}_0} \sum_{i,j=1}^n w_i h_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx,$$

$$w \in L_2(\hat{\Omega}_0)^n, \varphi \in \tilde{V};$$

$$N : L_2(\hat{\Omega}_0)^n \rightarrow L_2(\hat{\Omega}_0)^n, \langle Nw, \varphi \rangle = \int_{\hat{\Omega}_0} Mw \varphi dx,$$

$$w \in L_2(\hat{\Omega}_0)^n, \varphi \in \tilde{V};$$

$$J : \tilde{V} \rightarrow \tilde{V}^*, \langle Jw, \varphi \rangle = \int_{\hat{\Omega}_0} w \varphi dx, \quad w, \varphi \in \tilde{V}.$$

Тогда равенство (2.5) при почти всех $t \in (0, T)$ можно переписать в виде

$$\begin{aligned} & \langle (\varkappa A + J)u', \varphi \rangle + \langle \nu Au, \varphi \rangle - \langle B_1(u), \varphi \rangle - \langle B_2 u, \varphi \rangle - \\ & - \langle B_3 u, \varphi \rangle + \left\langle \frac{1}{\varepsilon} Nu, \varphi \right\rangle = \langle \tilde{g}, \varphi \rangle. \end{aligned}$$

Поскольку в последнем равенстве функция $\varphi \in \tilde{V}$ произвольна, то оно эквивалентно следующему операторному уравнению:

$$\begin{aligned} & (\varkappa A + J)u' + \nu Au - B_1(u) - \\ & - B_2 u - B_3 u + \frac{1}{\varepsilon} Nu = \tilde{g}. \end{aligned} \quad (2.7)$$

Итак, слабое решение задачи (2.1) — (2.4) — это решение операторного уравнения (2.7), удовлетворяющее начальному условию (2.6).

Введём следующие обозначения:

$$\begin{aligned} L : E_2 & \rightarrow L_2(0, T; \tilde{V}^*) \times \tilde{V}, \\ L(w) & = ((\varkappa A + I)w' + \nu Aw, w|_{t=0}); \\ K : E_2 & \rightarrow L_2(0, T; \tilde{V}^*) \times \tilde{V}, \end{aligned}$$

$$K(w) = (B_1(w) - B_2 w - B_3 w + \frac{1}{\varepsilon} Nu, 0).$$

Тогда задача существования слабого решения аппроксимационной задачи эквивалентна задаче о разрешимости следующего операторного уравнения:

$$L(u) - K(u) = (\tilde{g}, 0). \quad (2.8)$$

Чтобы не нагромождать обозначения, мы используем одну и ту же букву для обозначения операторов, действующих в разных функциональных пространствах, но определённых одной и той же формулой. Например, в нижеследующей лемме A — это оператор, действующий и из \tilde{V} в \tilde{V}^* , и из $L_2(0, T; \tilde{V})$ в $L_2(0, T; \tilde{V}^*)$.

Лемма 2.1. Для оператора A имеют место следующие свойства:

а) Оператор $A : \tilde{V} \rightarrow \tilde{V}^*$ — непрерывен и для него имеет место оценка:

$$\|Au\|_{\tilde{V}^*} \leq \|u\|_{\tilde{V}}. \quad (2.9)$$

б) Для любой $u \in L_2(0, T; \tilde{V})$ значение $Au \in L_2(0, T; \tilde{V}^*)$ и оператор $A : L_2(0, T; \tilde{V}) \rightarrow L_2(0, T; \tilde{V}^*)$ — непрерывен.

в) Для любой $u \in C([0, T], \tilde{V})$ значение $Au \in L_2(0, T; \tilde{V}^*)$, оператор $A : C([0, T], \tilde{V}) \rightarrow L_2(0, T; \tilde{V}^*)$ — непрерывен и для него имеет место оценка:

$$\|Au\|_{L_2(0, T; \tilde{V}^*)} \leq C_0 \|u\|_{C([0, T], \tilde{V})}. \quad (2.10)$$

Лемма 2.2. Для оператора $\varkappa A + J$ имеют место следующие свойства:

а) Оператор $A + J : \tilde{V} \rightarrow \tilde{V}^*$ — непрерывен, сильно монотонен, то есть для любых $u, w \in \tilde{V}$ имеет место следующее неравенство

$$\langle (\varkappa A + J)u - (A + J)w, u - w \rangle \geq \varkappa \|u - w\|_{\tilde{V}}^2 \quad (2.11)$$

и для него имеют место оценки:

$$\varkappa \|u\|_{\tilde{V}} \leq \|(\varkappa A + J)u\|_{\tilde{V}^*} \leq (\varkappa + C_1^2) \|u\|_{\tilde{V}}. \quad (2.12)$$

b) Для любой $u \in L_2(0, T; \tilde{V})$ значение $(\varkappa A + J)u \in L_2(0, T; \tilde{V}^*)$, оператор $(\varkappa A + J) : L_2(0, T; \tilde{V}) \rightarrow L_2(0, T; \tilde{V}^*)$ — непрерывен и для него имеют место оценки:

$$\begin{aligned} \varkappa \|u\|_{L_2(0, T; \tilde{V})} &\leq \|(\varkappa A + J)u\|_{L_2(0, T; \tilde{V}^*)} \leq \\ &\leq (\varkappa + C_1^2) \|u\|_{L_2(0, T; \tilde{V})} \end{aligned} \quad (2.13)$$

Доказательство: Доказательство этих лемм следует из определений соответствующих операторов. \square

Лемма 2.3. Для отображения B_1 имеют место следующие свойства:

a) Отображение $B_1 : L_4(\hat{\Omega}_0)^n \rightarrow \tilde{V}^*$ — непрерывно.

b) Для любой $u \in C([0, T], L_4(\hat{\Omega}_0)^n)$ значение $B_1(u) \in L_2(0, T; \tilde{V}^*)$ и отображение $B_1 : C([0, T], L_4(\hat{\Omega}_0)^n) \rightarrow L_2(0, T; \tilde{V}^*)$ — непрерывно.

c) Для любой $u \in E_2$ значение $B_1(u) \in L_2(0, T; \tilde{V}^*)$, отображение $B_1 : E_2 \rightarrow L_2(0, T; \tilde{V}^*)$ — вполне непрерывно и для него имеет место оценка:

$$\|B_1(u)\|_{L_2(0, T; \tilde{V}^*)} \leq C_2 \|u\|_{C([0, T], \tilde{V})}^2. \quad (2.14)$$

Доказательство: Доказательство пунктов a, b и оценки (2.14) аналогично доказательству подобных утверждений для конвективного члена в задаче Навье—Стокса (см., например, [13]). Что касается вполне непрерывности оператора $B_1 : E_2 \rightarrow L_2(0, T; \tilde{V}^*)$, то здесь мы воспользуемся следствием 4 из теоремы 5 из [14]. Приведем ее формулировку, используя обозначения из [14].

Следствие 4. (см. [14]) Пусть X, B, Y — банаховы пространства. Предполагается, что они удовлетворяют следующему условию:

$$X \subset B \subset Y,$$

где вложения непрерывны, а вложение $X \rightarrow B$ компактно. Пусть, далее, $T > 0$ — фиксированное конечное число и r — число, $r > 1$.

Рассмотрим пространство $Z = \{v : v \in L_\infty(0, T; X); v' \in L_r(0, T; Y)\}$ с нормой $\|v\|_Z = \|v\|_{L_\infty(0, T; X)} + \|v'\|_{L_r(0, T; Y)}$.

При перечисленных предположениях вложение Z в $C([0, T], B)$ — компактно.

В нашем случае

$$X = \tilde{V}, B = L_4(\hat{\Omega}_0)^n, Y = L_2(\hat{\Omega}_0)^n, r = 2,$$

$$Z = \{v : v \in L_\infty(0, T; \tilde{V}); v' \in L_2(0, T; L_2(\hat{\Omega}_0)^n)\}.$$

Так как в силу теоремы вложения Соболева мы имеем компактное вложение $\tilde{V} \subset L_4(\hat{\Omega}_0)^n$, то выполнены все условия следствия 4 и из него вытекает компактность вложения Z в $C([0, T], L_4(\hat{\Omega}_0)^n)$. Далее $E_2 \subset Z$, причем вложение непрерывно. Из пункта (b) этой леммы мы имеем, что отображение $B_1 : C([0, T], L_4(\hat{\Omega}_0)^n) \rightarrow L_2(0, T; \tilde{V}^*)$ — непрерывно.

Таким образом получили

$$E_2 \subset Z \subset C([0, T], L_4(\hat{\Omega}_0)^n) \xrightarrow{B_1} L_2(0, T; \tilde{V}^*),$$

где первое вложение непрерывно, второе вложение — вполне непрерывно, а отображение B_1 — непрерывно. В итоге получим, что отображение $B_1 : E_2 \rightarrow L_2(0, T; \tilde{V}^*)$ — вполне непрерывно. \square

Лемма 2.4. Для отображений B_2 и B_3 имеют место следующие свойства:

Для $i = 2, 3$ отображение $B_i : L_2(\hat{\Omega}_0)^n \rightarrow \tilde{V}^*$ — непрерывно.

Для $i = 2, 3$ и для любой функции $u \in C([0, T], L_2(\hat{\Omega}_0)^n)$ функция $B_i u \in L_2(0, T; \tilde{V}^*)$ и оператор $B_i : C([0, T], L_2(\hat{\Omega}_0)^n) \rightarrow L_2(0, T; \tilde{V}^*)$ — непрерывен.

Для $i = 2, 3$ и для любой функции $u \in E_2$ функция $B_i u \in L_2(0, T; \tilde{V}^*)$ и оператор $B_i : E_2 \rightarrow L_2(0, T; \tilde{V}^*)$ — вполне непрерывен и для него имеет место оценка:

$$\|B_i u\|_{L_2(0, T; \tilde{V}^*)} \leq C_3 \|u\|_{C([0, T], \tilde{V})}. \quad (2.15)$$

Доказательство: Доказательство этой леммы аналогично доказательству леммы 2.3. \square

Лемма 2.5. Для отображения N имеют место следующие свойства:

a) Отображение $N : L_2(\hat{\Omega}_0)^n \rightarrow L_2(\hat{\Omega}_0)^n$ — непрерывно.

b) Для любой функции $u \in L_2([0, T], L_2(\hat{\Omega}_0)^n)$ функция $Nu \in L_2(0, T; L_2(\hat{\Omega}_0)^n)$ и оператор $N : L_2(0, T; L_2(\hat{\Omega}_0)^n) \rightarrow L_2(0, T; L_2(\hat{\Omega}_0)^n)$ — непрерывен.

c) Для любой функции $u \in E_2$ функция $Nu \in L_2(0, T; L_2(\hat{\Omega}_0)^n)$, оператор $N : E_2 \rightarrow L_2(0, T; L_2(\hat{\Omega}_0)^n)$ — вполне непрерывен и для него имеет место оценка:

$$\|Nu\|_{L_2(0, T; \tilde{V}^*)} \leq C_4 \|u\|_{C([0, T], \tilde{V})}. \quad (2.16)$$

Доказательство: a) Пусть $u \in L_2(\hat{\Omega}_0)^n$. Оператор N — линейный, поэтому достаточно показать его ограниченность:

$$\begin{aligned} |\langle Nu, \varphi \rangle| &= \left| \int_{\hat{\Omega}_0} Mw\varphi dx \right| \leq \sup_{(t,x) \in \hat{Q}_0} M(t,x) \left| \int_{\hat{\Omega}_0} w\varphi dx \right| \leq \\ &\leq \|u\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n} \|\varphi\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}. \end{aligned}$$

Отсюда следует, что

$$\|Nu\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n} \leq \|u\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}. \quad (2.17)$$

Таким образом и получаем непрерывность линейного отображения $N : L_2(\hat{\Omega}_0)^n \rightarrow L_2(\hat{\Omega}_0)^n$.

b) Пусть $u \in L_2(0, T; L_2(\hat{\Omega}_0)^n)$. В силу оценки (2.17) при почти всех $t \in (0, T)$ имеет место следующее неравенство

$$\|Nu(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n} \leq \|u(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}.$$

Возведем последнее неравенство в квадрат и проинтегрируем по t от 0 до T .

$$\int_0^T \|Nu(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2 dt \leq \int_0^T \|u(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2 dt = \|u\|_{L_2(0,T;L_2(\hat{\Omega}_0)^n)}^2.$$

Следовательно, $\|Nu(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2 \in L_2(0, T)$. Таким образом $Nu \in L_2(0, T; L_2(\hat{\Omega}_0)^n)$ и для него имеет место оценка

$$\|Nu\|_{L_2(0,T;L_2(\hat{\Omega}_0)^n)} \leq \|u\|_{L_2(0,T;L_2(\hat{\Omega}_0)^n)}. \quad (2.18)$$

В итоге в силу линейности оператор $N : L_2(0, T; L_2(\hat{\Omega}_0)^n) \rightarrow L_2(0, T; L_2(\hat{\Omega}_0)^n)$ — непрерывен.

c) Как уже отмечалось, вложение $E_2 \subset C([0, T], L_4(\hat{\Omega}_0)^n)$ — вполне непрерывно (пункт c) леммы 2.3). Тогда из непрерывности вложения $C([0, T], L_4(\hat{\Omega}_0)^n) \subset L_2(0, T; L_2(\hat{\Omega}_0)^n)$ получим вполне непрерывное вложение $E_2 \subset L_2(0, T; L_2(\hat{\Omega}_0)^n)$.

Таким образом имеем

$$\begin{aligned} E_2 \subset L_2(0, T; L_2(\hat{\Omega}_0)^n) \xrightarrow{N} L_2(0, T; L_2(\hat{\Omega}_0)^n) \subset \\ \subset L_2(0, T; \tilde{V}^*). \end{aligned}$$

Здесь первое вложение — вполне непрерывно, отображение N — непрерывно (пункт b) этой леммы, а последнее вложение непрерывно. В итоге получим, что отображение $N : E_2 \rightarrow L_2(0, T; \tilde{V}^*)$ — вполне непрерывно.

Требуемая оценка (2.16) следует из неравенства (2.18) и непрерывных вложений $C([0, T], \tilde{V}) \subset L_2(0, T; L_2(\hat{\Omega}_0)^n)$ и $L_2(0, T; L_2(\hat{\Omega}_0)^n) \subset L_2(0, T; \tilde{V}^*)$. □

Лемма 2.6. Для операторов L и K имеют место следующие свойства:

a) Оператор $L : E_2 \rightarrow L_2(0, T; \tilde{V}^*) \times \tilde{V}$ — обратим и обратный оператор непрерывен.

b) Оператор $K : E_2 \rightarrow L_2(0, T; \tilde{V}^*) \times \tilde{V}$ — вполне непрерывен.

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО: a) Обратимость оператора L и непрерывность обратного оператора следуют из теоремы 2.3 из [15] (с. 205).

b) Вполне непрерывность оператора $K : E_2 \rightarrow L_2(0, T; \tilde{V}^*) \times \tilde{V}$, $K(w) = (B_1(w) - B_2w - B_3w + \frac{1}{\varepsilon}Nu, 0)$ следует из вполне непрерывности операторов

$$B_1 : E_2 \rightarrow L_2(0, T; \tilde{V}^*),$$

$$B_2 : E_2 \rightarrow L_2(0, T; \tilde{V}^*),$$

$$B_3 : E_2 \rightarrow L_2(0, T; \tilde{V}^*),$$

$$N : E_2 \rightarrow L_2(0, T; \tilde{V}^*).$$

□

3. АПРИОРНАЯ ОЦЕНКА ДЛЯ СЛАБЫХ РЕШЕНИЙ АППРОКСИМАЦИОННОЙ ЗАДАЧИ

В этом пункте мы получим априорную оценку для решений операторного уравнения (2.8). А точнее мы получим априорную оценку для следующего семейства операторных уравнений

$$L(u) - \lambda K(u) = \lambda(\tilde{g}, 0), \quad \text{где } \lambda \in [0, 1], \quad (3.1)$$

которое при $\lambda = 1$ совпадает с операторным уравнением (2.8).

Теорема 3.1. Если $u \in E_2$ — решение операторного уравнения (3.1) для некоторого λ , то для него имеет место следующая оценка:

$$\|u\|_{C([0,T], \tilde{V})}^2 \leq C_6, \quad (3.2)$$

$$\text{где } C_6 = \frac{\|\tilde{g}\|_{L_2(0,T;L_2(\hat{\Omega}_0)^n)}^2}{\varepsilon} e^{\frac{\tau C_2^2 + 2\tau C_5 \|M\|_{C([0,T], C(\hat{\Omega}_0)^n)}}{\varepsilon}}.$$

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО: Пусть $u \in E_2$ — решение уравнения (3.1) для некоторого $\lambda \in [0, 1]$. Применим первую компоненту (3.1) при почти всех $t \in (0, T)$ к функции $u(t)$. Получим:

$$\begin{aligned} \langle (\varkappa A + J)u'(t), u(t) \rangle + \langle \nu A u(t), u(t) \rangle - \\ - \langle \lambda B_1(u)(t), u(t) \rangle - \langle \lambda B_2 u(t), u(t) \rangle - \\ - \langle \lambda B_3 u(t), u(t) \rangle + \left\langle \frac{\lambda}{\varepsilon} Nu(t), u(t) \right\rangle = \langle \lambda \tilde{g}(t), u(t) \rangle. \end{aligned}$$

По определению операторов B_1 и B_2 имеем, что

$$\begin{aligned} \langle B_1(u)(t), u(t) \rangle &= \int_{\hat{\Omega}_0} \sum_{i,j=1}^n (R_\delta(u))_i(t) u_j(t) \frac{\partial u_j(t)}{\partial x_i} dx = \\ &= \frac{1}{2} \int_{\hat{\Omega}_0} \sum_{i=1}^n (R_\delta(u))_i(t) \frac{\partial (u^2(t))}{\partial x_i} dx = \\ &= \frac{1}{2} \int_{\hat{\Omega}_0} \sum_{i=1}^n \frac{\partial}{\partial x_i} (R_\delta(u))_i(t) u^2(t) dx = \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 &= \frac{1}{2} \int_{\Omega_0} \operatorname{div} \left(\frac{1}{\delta} \int_{t-\delta}^t u(s) ds \right) u^2(t) dx = \\
 &= \frac{1}{2} \delta \int_{\Omega_0} \int_{t-\delta}^t \operatorname{div} u(s) ds u^2(t) dx = 0; \\
 \langle B_2(u)(t), u(t) \rangle &= \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n h_i(t) u_j(t) \frac{\partial u_j(t)}{\partial x_i} dx = \\
 &= \frac{1}{2} \int_{\Omega_0} \sum_{i=1}^n h_i(t) \frac{\partial (u^2(t))}{\partial x_i} dx = \frac{1}{2} \int_{\Omega_0} \operatorname{div} h(t) u^2(t) dx = 0.
 \end{aligned}$$

Тогда получим, что

$$\begin{aligned}
 &\langle (\varkappa A + J)u'(t), u(t) \rangle + \langle \nu A u(t), u(t) \rangle - \\
 &- \langle \lambda B_3 u(t), u(t) \rangle + \left\langle \frac{\lambda}{\varepsilon} N u(t), u(t) \right\rangle = \quad (3.3) \\
 &= \langle \lambda \tilde{g}(t), u(t) \rangle.
 \end{aligned}$$

Преобразуем слагаемые в последнем равенстве следующим образом.

$$\begin{aligned}
 &\langle (\varkappa A + J)u'(t), u(t) \rangle = \\
 &= \varkappa \int_{\Omega_0} \nabla u'(t) : \nabla u(t) dx + \int_{\Omega_0} u'(t) u(t) dx = \\
 &= \frac{\varkappa}{2} \frac{d}{dt} \int_{\Omega_0} \nabla u(t) : \nabla u(t) dx + \frac{1}{2} \frac{d}{dt} \int_{\Omega_0} u^2(t) dx = \\
 &= \frac{\varkappa}{2} \frac{d}{dt} \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2 + \frac{1}{2} \frac{d}{dt} \|u(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2; \\
 \langle \nu A u(t), u(t) \rangle &= \nu \int_{\Omega_0} \nabla u(t) : \nabla u(t) dx = \nu \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2; \\
 \left\langle \frac{\lambda}{\varepsilon} N u(t), u(t) \right\rangle &= \frac{\lambda}{\varepsilon} \int_{\Omega_0} M(t, x) u(t) u(t) dx = \\
 &= \frac{\lambda}{\varepsilon} \|M u\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2;
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 |\langle \lambda B_3 u(t), u(t) \rangle| &= \lambda \left| \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n u_i(t) h_j(t) \frac{\partial u_j(t)}{\partial x_i} dx \right| \leq \\
 &\leq \sum_{i,j=1}^n \|h_j(t)\|_{C(\hat{\Omega}_0)} \|u_i(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)} \left\| \frac{\partial u_j(t)}{\partial x_i} \right\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)} \leq \\
 &\leq \sum_{i,j=1}^n \|h_j(t)\|_{C(\hat{\Omega}_0)} \|u_i(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)} \|u(t)\|_{\tilde{V}} \leq \\
 &\leq C_5 \|h(t)\|_{C(\hat{\Omega}_0)^n} \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2;
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 |\langle \lambda \tilde{g}(t), u(t) \rangle| &\leq |\langle \tilde{g}(t), u(t) \rangle| \leq \|\tilde{g}(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n} \|u(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n} \leq \\
 &\leq \frac{\|\tilde{g}(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2}{2} + \frac{\|u(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2}{2} \leq \frac{\|\tilde{g}(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2}{2} + \frac{C_1^2 \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2}{2}.
 \end{aligned}$$

Тогда из (3.3) получим, что

$$\begin{aligned}
 &\frac{\varkappa}{2} \frac{d}{dt} \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2 + \frac{1}{2} \frac{d}{dt} \|u(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2 + \nu \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2 + \\
 &+ \frac{\lambda}{\varepsilon} \|M u(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2 \leq \\
 &\leq C_5 \|h(t)\|_{C(\hat{\Omega}_0)^n} \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2 + \frac{\|\tilde{g}(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2}{2} + \frac{C_1^2 \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2}{2}.
 \end{aligned}$$

Оценивая левую часть последнего неравенства снизу

$$\begin{aligned}
 &\frac{\varkappa}{2} \frac{d}{dt} \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2 + \frac{1}{2} \frac{d}{dt} \|u(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2 \leq \\
 &\leq \frac{\varkappa}{2} \frac{d}{dt} \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2 + \frac{1}{2} \frac{d}{dt} \|u(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2 + \\
 &+ \nu \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2 + \frac{\lambda}{\varepsilon} \|M u(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2,
 \end{aligned}$$

а правую часть сверху

$$\begin{aligned}
 &C_5 \|h(t)\|_{C(\hat{\Omega}_0)^n} \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2 + \frac{\|\tilde{g}(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2}{2} + \frac{C_1^2 \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2}{2} \leq \\
 &\leq \frac{2C_5 \|h(t)\|_{C(\hat{\Omega}_0)^n} + C_1^2}{2\varkappa} \left(\varkappa \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2 + \|u(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2 \right) + \\
 &+ \frac{\|\tilde{g}(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2}{2},
 \end{aligned}$$

получим, что

$$\begin{aligned}
 &\frac{\varkappa}{2} \frac{d}{dt} \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2 + \frac{1}{2} \frac{d}{dt} \|u(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2 \leq \\
 &\leq \frac{2C_5 \|h(t)\|_{C(\hat{\Omega}_0)^n} + C_1^2}{2\varkappa} \left(\varkappa \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2 + \|u(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2 \right) + \\
 &+ \frac{\|\tilde{g}(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2}{2}.
 \end{aligned}$$

Проинтегрируем последнее неравенство по t от 0 до s , где $s \in [0, T]$.

$$\begin{aligned}
 &\frac{\varkappa}{2} \|u(s)\|_{\tilde{V}}^2 + \frac{1}{2} \|u(s)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2 \leq \int_0^s \frac{\|\tilde{g}(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2}{2} dt + \\
 &+ \int_0^s \frac{2C_5 \|h(t)\|_{C(\hat{\Omega}_0)^n} + C_1^2}{2\varkappa} \left(\varkappa \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2 + \|u(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2 \right) dt. \quad (3.4)
 \end{aligned}$$

Оценим второе слагаемое из правой части следующим образом

$$\begin{aligned}
 &\int_0^s \frac{2C_5 \|h(t)\|_{C(\hat{\Omega}_0)^n} + C_1^2}{2\varkappa} \left(\varkappa \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2 + \|u(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2 \right) dt \leq \\
 &\leq \frac{2C_5 \|h\|_{C([0,T],C(\hat{\Omega}_0)^n)} + C_1^2}{2\varkappa} \int_0^s \left(\varkappa \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2 + \|u(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2 \right) dt.
 \end{aligned}$$

Таким образом из (3.4) получим

$$\begin{aligned} & \varkappa \|u(s)\|_{\tilde{V}}^2 + \|u(s)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2 \leq \int_0^s \|\tilde{g}(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2 dt + \\ & + \frac{2C_5 \|h\|_{C([0,T],C(\hat{\Omega}_0)^n)} + C_1^2}{\varkappa} \int_0^s \left(\varkappa \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2 + \|u(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2 \right) dt. \end{aligned} \quad (3.5)$$

Из (3.5) воспользовавшись неравенством Гро-нуолла—Беллмана, получим оценку

$$\begin{aligned} & \varkappa \|u(s)\|_{\tilde{V}}^2 + \|u(s)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2 \leq \\ & \leq e^{\frac{C_1^2 + 2C_5 \|h\|_{C([0,T],C(\hat{\Omega}_0)^n)}}{\varkappa} s} \int_0^s \|\tilde{g}(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2 dt \leq \\ & \leq e^{\frac{TC_1^2 + 2TC_5 \|h\|_{C([0,T],C(\hat{\Omega}_0)^n)}}{\varkappa}} \|\tilde{g}\|_{L_2(0,T;L_2(\hat{\Omega}_0)^n)}^2. \end{aligned}$$

Оценивая левую часть последнего неравенства слева и, переходя к максимуму по $t \in [0, T]$ в левой части, это можно сделать так как правая часть последней оценки не зависит от t , получим неравенство

$$\varkappa \max_{t \in [0, T]} \|u(s)\|_{\tilde{V}}^2 \leq e^{\frac{TC_1^2 + 2TC_5 \|h\|_{C([0,T],C(\hat{\Omega}_0)^n)}}{\varkappa}} \|\tilde{g}\|_{L_2(0,T;L_2(\hat{\Omega}_0)^n)}^2,$$

из которого и следует требуемая оценка (3.2). \square

Теорема 3.2. Если $u \in E_2$ — решение операторного уравнения (2.8), то для него имеет место оценка

$$\|Mu\|_{L_2(0,T;L_2(\hat{\Omega}_0)^n)}^2 \leq \varepsilon C_7, \quad (3.6)$$

$$\text{где } C_7 = \frac{2C_5 \|h\|_{C([0,T],C(\hat{\Omega}_0)^n)} + C_1^2}{2} C_6 T + \frac{1}{2} \|\tilde{g}\|_{L_2(0,T;L_2(\hat{\Omega}_0)^n)}^2.$$

Доказательство: Пусть $u \in E_2$ — решение уравнения (2.8). Применим первую компоненту (2.8) при почти всех $t \in (0, T)$ к функции $u(t)$. Получим:

$$\begin{aligned} & \varkappa \langle (A + J)u'(t), u(t) \rangle + \langle vAu(t), u(t) \rangle - \\ & - \langle B_1(u)(t), u(t) \rangle - \langle B_2u(t), u(t) \rangle - \\ & - \langle B_3u(t), u(t) \rangle + \left\langle \frac{1}{\varepsilon} Nu(t), u(t) \right\rangle = \langle \tilde{g}(t), u(t) \rangle. \end{aligned}$$

Действуя аналогично доказательству теоремы 3.1 (разница заключается в отсутствии в этом случае λ), получим

$$\begin{aligned} & \frac{\varkappa}{2} \frac{d}{dt} \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2 + \frac{1}{2} \frac{d}{dt} \|u(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2 + \\ & + v \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2 + \frac{1}{\varepsilon} \|Mu(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2 \leq \\ & \leq C_5 \|h(t)\|_{C(\hat{\Omega}_0)^n} \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2 + \frac{\|\tilde{g}(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2}{2} + \frac{C_1^2 \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2}{2}. \end{aligned}$$

Оценим левую часть последнего неравенства снизу

$$\begin{aligned} & \frac{\varkappa}{2} \frac{d}{dt} \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2 + \frac{1}{2} \frac{d}{dt} \|u(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2 + \frac{1}{\varepsilon} \|Mu(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2 \leq \\ & \leq \frac{\varkappa}{2} \frac{d}{dt} \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2 + \frac{1}{2} \frac{d}{dt} \|u(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2 + \\ & + v \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2 + \frac{1}{\varepsilon} \|Mu\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2. \end{aligned}$$

Тогда получим, что

$$\begin{aligned} & \frac{\varkappa}{2} \frac{d}{dt} \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2 + \frac{1}{2} \frac{d}{dt} \|u(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2 + \frac{1}{\varepsilon} \|Mu(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2 \leq \\ & \leq \frac{2C_5 \|h(t)\|_{C(\hat{\Omega}_0)^n} + C_1^2}{2} \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2 + \frac{\|\tilde{g}(t)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2}{2}. \end{aligned}$$

Проинтегрируем последнее неравенство по t от 0 до T .

$$\begin{aligned} & \frac{\varkappa}{2} \|u(T)\|_{\tilde{V}}^2 + \frac{1}{2} \|u(T)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2 + \frac{1}{\varepsilon} \|Mu\|_{L_2(0,T;L_2(\hat{\Omega}_0)^n)}^2 \leq \\ & \leq \frac{1}{2} \|\tilde{g}\|_{L_2(0,T;L_2(\hat{\Omega}_0)^n)}^2 + \int_0^T \frac{2C_5 \|h(t)\|_{C(\hat{\Omega}_0)^n} + C_1^2}{2} \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2 dt. \end{aligned} \quad (3.7)$$

Используя следующую оценку

$$\begin{aligned} & \frac{1}{\varepsilon} \|Mu\|_{L_2(0,T;L_2(\hat{\Omega}_0)^n)}^2 \leq \\ & \leq \frac{\varkappa}{2} \|u(T)\|_{\tilde{V}}^2 + \frac{1}{2} \|u(T)\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)^n}^2 + \frac{1}{\varepsilon} \|Mu\|_{L_2(0,T;L_2(\hat{\Omega}_0)^n)}^2, \end{aligned}$$

и оценки на второе слагаемое из правой части (3.7)

$$\begin{aligned} & \int_0^T \frac{2C_5 \|h(t)\|_{C(\hat{\Omega}_0)^n} + C_1^2}{2} \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2 dt \leq \\ & \leq \frac{2C_5 \|h\|_{C([0,T],C(\hat{\Omega}_0)^n)} + C_1^2}{2} \max_{t \in [0, T]} \|u(t)\|_{\tilde{V}}^2 \int_0^T dt \leq \\ & \leq \frac{2C_5 \|h\|_{C([0,T],C(\hat{\Omega}_0)^n)} + C_1^2}{2} C_6 T, \end{aligned}$$

мы из (3.7) и получим требуемую оценку. \square

Теорема 3.3. Если $u \in E_2$ — решение операторного уравнения (3.1) для некоторого λ , то для него имеет место следующая оценка:

$$\|u'\|_{L_2(0,T;\tilde{V})} \leq C_7 + \frac{C_8}{\varepsilon}, \quad (3.8)$$

$$\begin{aligned} \text{где } C_7 = \frac{1}{\varkappa} \left\{ (vC_0 + 2C_3) \sqrt{C_6} + C_2 C_6 + C \|\tilde{g}\|_{L_2(0,T;L_2(\hat{\Omega}_0)^n)} \right\}, \\ + C \|\tilde{g}\|_{L_2(0,T;L_2(\hat{\Omega}_0)^n)}, C_8 = \frac{C_4 \sqrt{C_6}}{\varkappa}. \end{aligned}$$

Доказательство: Заметим, что если $u \in E_2$ — решение уравнения (3.1) для некоторого $\lambda \in [0, 1]$, то оно удовлетворяет равенству:

$$(\varkappa A + J)u' + \nu Au - \lambda B_1(u) - \lambda B_2 u - \lambda B_3 u + \frac{\lambda}{\varepsilon} Nu = \lambda \tilde{g}.$$

Выразим из этого равенства $(\varkappa A + J)u'$. Имеем

$$\begin{aligned} (\varkappa A + J)u' &= \\ &= -\nu Au + \lambda B_1(u) + \lambda B_2 u + \lambda B_3 u - \frac{\lambda}{\varepsilon} Nu + \lambda \tilde{g}. \end{aligned}$$

Следовательно

$$\begin{aligned} \|(\varkappa A + J)u'\|_{L_2(0,T;\tilde{V}^*)} &= \\ &= \left\| -\nu Au + \lambda B_1(u) + \lambda B_2 u + \lambda B_3 u - \right. \\ &\quad \left. - \frac{\lambda}{\varepsilon} Nu + \lambda \tilde{g} \right\|_{L_2(0,T;\tilde{V}^*)}. \end{aligned} \quad (3.9)$$

Из левой части оценки (2.13) получим оценку снизу на левую часть последнего равенства

$$\varkappa \|u'\|_{L_2(0,T;\tilde{V})} \leq \|(\varkappa A + J)u'\|_{L_2(0,T;\tilde{V}^*)}. \quad (3.10)$$

Правую часть (3.9) при помощи неравенств (2.10), (2.14), (2.15), (2.16), (3.2) и, воспользовавшись тем, что $\lambda \leq 1$, оценим следующим способом

$$\begin{aligned} &\left\| -\nu Au + \lambda B_1(u) + \lambda B_2 u + \lambda B_3 u - \frac{\lambda}{\varepsilon} Nu + \lambda \tilde{g} \right\|_{L_2(0,T;\tilde{V}^*)} \leq \\ &\leq \nu \|Au\|_{L_2(0,T;\tilde{V}^*)} + \lambda \|B_1(u)\|_{L_2(0,T;\tilde{V}^*)} + \lambda \|B_2 u\|_{L_2(0,T;\tilde{V}^*)} + \\ &\quad + \lambda \|B_3 u\|_{L_2(0,T;\tilde{V}^*)} + \frac{\lambda}{\varepsilon} \|Nu\|_{L_2(0,T;\tilde{V}^*)} + \lambda \|\tilde{g}\|_{L_2(0,T;\tilde{V}^*)} \leq \\ &\leq \nu C_0 \|u\|_{C([0,T],\tilde{V})} + C_2 \|u\|_{C([0,T],\tilde{V})}^2 + 2C_3 \|u\|_{C([0,T],\tilde{V})} \\ &\quad + \frac{C_4}{\varepsilon} \|u\|_{C([0,T],\tilde{V})} + C \|\tilde{g}\|_{L_2(0,T;L_2(\hat{\Omega}_0)^n)} \leq \\ &\leq \left(\nu C_0 + 2C_3 + \frac{C_4}{\varepsilon} \right) \|u\|_{C([0,T],\tilde{V})} + C_2 \|u\|_{C([0,T],\tilde{V})}^2 + \\ &\quad + C \|\tilde{g}\|_{L_2(0,T;L_2(\hat{\Omega}_0)^n)} \leq \left(\nu C_0 + 2C_3 + \frac{C_4}{\varepsilon} \right) \sqrt{C_6} + \\ &\quad + C_2 C_6 + C \|\tilde{g}\|_{L_2(0,T;L_2(\hat{\Omega}_0)^n)}. \end{aligned}$$

Из последнего неравенства и неравенства (3.10) и следует требуемая оценка (3.8). \square

Из теорем 3.1 и 3.3 как непосредственное следствие получаем

Следствие 3.1. Если $u \in E_2$ — решение операторного уравнения (3.1) для некоторого λ , то для него имеет место следующая оценка:

$$\|u\|_{E_2} \leq \sqrt{C_6} + C_7 + \frac{C_8}{\varepsilon}. \quad (3.11)$$

Аналогично доказательству теоремы 3.3 получаем следующую оценку:

Замечание 3.1. Если $u \in E_2$ — решение операторного уравнения (3.1) для некоторого λ , то для него имеет место следующая оценка:

$$\left\| (\varkappa A + J)u' + \frac{1}{\varepsilon} Nu \right\|_{L_2(0,T;\tilde{V}^*)} \leq C_7. \quad (3.12)$$

4. ТЕОРЕМА СУЩЕСТВОВАНИЯ СЛАБОГО РЕШЕНИЯ АППРОКСИМАЦИОННОЙ ЗАДАЧИ

Теорема 4.1. Уравнение (2.8) при каждом $\varepsilon > 0$ и $\delta > 0$ имеет хотя бы одно решение $v \in E_2$.

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО: Для доказательства данной теоремы воспользуемся теорией степени Лере—Шаудера для вполне непрерывных векторных полей.

В силу априорной оценки (3.11) все решения семейства уравнений

$$L(u) - \lambda K(u) = \lambda(\tilde{g}, 0), \text{ где } \lambda \in [0, 1],$$

лежат в шаре B_R радиуса $R = \sqrt{C_6} + C_7 + \frac{C_8}{\varepsilon} + 1$ с центром в нуле. Поэтому все решения семейства уравнений $u + \lambda L^{-1}[K(u) - (\tilde{g}, 0)] = 0$, где $\lambda \in [0, 1]$, также лежат в том же самом шаре B_R . Отображение $[K(\cdot) - (\tilde{g}, 0)]: E_2 \rightarrow L_2(0, T; \tilde{V}^*) \times \tilde{V}$ является вполне непрерывным (лемма 2.6 (b)). Из пункта (a) той же самой леммы получим, что оператор $L^{-1}: L_2(0, T; \tilde{V}^*) \times \tilde{V} \rightarrow E_2$ непрерывен.

Следовательно отображение $L^{-1}[K(\cdot) - (\tilde{g}, 0)]: E_2 \rightarrow E_2$ вполне непрерывно как композиция вполне непрерывного и непрерывного отображений.

Тогда отображение $G: [0, 1] \times E_2 \rightarrow E_2, G(\lambda, u) = \lambda L^{-1}[K(u) - (\tilde{g}, 0)]$ вполне непрерывно по совокупности переменных λ и u .

Из всего вышеперечисленного следует, что вполне непрерывное векторное поле $\Phi(\lambda, u) = u - G(\lambda, u)$ невырождено на границе шара B_R . Поэтому для него определена степень Лере—Шаудера $\deg_{LS}(\Phi, B_R, 0)$. Воспользовавшись свойством гомотопической инвариантности степени получим, что $\deg_{LS}(\Phi(0, \cdot), B_R, 0) = \deg_{LS}(\Phi(1, \cdot), B_R, 0)$. Таким образом, вспомнив что $\Phi(0, \cdot) = I$, а $\deg_{LS}(I, B_R, 0) = 1$, получим, что $\deg_{LS}(\Phi(1, \cdot), B_R, 0) = 1$.

В итоге, существует хотя бы одно решение $u \in E_2$ уравнения $u + L^{-1}[K(u) - (\tilde{g}, 0)] = 0$ и, следовательно, уравнения (2.8). \square

В силу существования решения $u \in E_2$ уравнения (2.8) из вышеприведенных рассуждений следует, что начально-краевая задача (2.1) —

(2.4) имеет хотя бы одно слабое решение $u \in E_2$.

5. ПРЕДЕЛЬНЫЙ ПЕРЕХОД В АППРОКСИМАЦИОННОЙ ЗАДАЧЕ ПРИ $\varepsilon \rightarrow 0$.

Выберем теперь последовательность $\varepsilon_n = \frac{1}{n}$. В теореме 4.1 показано, что при каждом ε_n существует $u_n \in E_2$ — слабое решение начально-краевой задачи (2.1) — (2.4). Тогда каждое $u_n \in E_2$ удовлетворяет при почти всех $t \in (0, T)$ и для любого $\varphi \in \tilde{V}$ равенству

$$\begin{aligned} & \int_{\hat{\Omega}_0} \frac{\partial u_n}{\partial t} \varphi dx + \nu \int_{\hat{\Omega}_0} \nabla u_n : \nabla \varphi dx - \\ & - \int \sum_{\hat{\Omega}_0^{i,j=1}}^n (R_\delta(u_n))_i u_{n,j} \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx - \\ & - \int \sum_{\hat{\Omega}_0^{i,j=1}}^n h_i u_{n,j} \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx - \int \sum_{\hat{\Omega}_0^{i,j=1}}^n u_{n,i} h_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx + \\ & + \varkappa \int_{\hat{\Omega}_0} \nabla \left(\frac{\partial u_n}{\partial t} \right) : \nabla \varphi dx + n \int_{\hat{\Omega}_0} M u_n \varphi dx = \langle \tilde{g}, \varphi \rangle \end{aligned} \quad (5.1)$$

и начальному условию

$$u_n(0, x) = 0, \quad x \in \Omega_0. \quad (5.2)$$

Из оценки (3.6) следует, что

$$M u_n \rightarrow 0 \text{ сильно в } L_2(0, T; L_2(\hat{\Omega}_0)^n).$$

Но в силу оценки (3.2) имеем, что

$$u_n \rightharpoonup w \text{ слабо в } L_2(0, T; \tilde{V}). \quad (5.3)$$

Следовательно,

$$M u_n \rightharpoonup M w \text{ слабо в } L_2(0, T; L_2(\hat{\Omega}_0)^n).$$

В итоге в силу единственности предела имеем, что $M w = 0$. Отсюда получим, что $w = 0$ почти всюду в $\hat{Q}_0 \setminus Q$, то есть предельная функция w принадлежит пространству $\tilde{Y}_{L_2}^1$.

Таким образом без ограничения общности, в случае необходимости переходя к подпоследовательности, получим

$$\begin{aligned} & \nu \int_{\hat{\Omega}_0} \nabla u_n : \nabla \varphi dx \rightarrow \nu \int_{\hat{\Omega}_0} \nabla w : \nabla \varphi dx \\ & \text{при } n \rightarrow \infty; \end{aligned} \quad (5.4)$$

$$\begin{aligned} & \int_{\hat{\Omega}_0} \sum_{i,j=1}^n h_i u_{n,j} \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx \rightarrow \int_{\hat{\Omega}_0} \sum_{i,j=1}^n h_i w_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx \\ & \text{при } n \rightarrow \infty; \end{aligned} \quad (5.5)$$

$$\begin{aligned} & \int_{\hat{\Omega}_0} \sum_{i,j=1}^n u_{n,i} h_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx \rightarrow \int_{\hat{\Omega}_0} \sum_{i,j=1}^n w_i h_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx \\ & \text{при } n \rightarrow \infty. \end{aligned} \quad (5.6)$$

Далее, в силу оценки (3.2) получим, что

$$\begin{aligned} \|R_\delta(u_n)(t)\|_{\tilde{V}} &= \left\| \frac{1}{\delta} \int_{t-\delta}^t u_n(s) ds \right\|_{\tilde{V}} \leq \frac{1}{\delta} \int_{t-\delta}^t \|u_n(s)\|_{\tilde{V}} ds \leq \\ & \leq \frac{\max_{s \in [t-\delta, t]} \|u_n(s)\|_{\tilde{V}}}{\delta} \int_{t-\delta}^t ds \leq \max_{s \in [0, T]} \|u_n(s)\|_{\tilde{V}} = \|u_n\|_{C([0, T], \tilde{V})}. \end{aligned}$$

Так как для $u_n \in C[0, T], \tilde{V}$, функция $R_\delta(u_n) \in C^1([0, T], \tilde{V})$, то, переходя к максимуму по t в последнем неравенстве, и используя оценку (3.2) получим

$$\|R_\delta(u_n)(t)\|_{C([0, T], \tilde{V})} \leq \|u_n\|_{C([0, T], \tilde{V})} \leq C_6. \quad (5.7)$$

Оценим теперь $(R_\delta(u_n))'$. Имеем

$$\begin{aligned} (R_\delta(u_n))(t) &= \frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{1}{\delta} \int_{t-\delta}^t u_n(s) ds \right) = \\ &= \frac{1}{\delta} \frac{\partial}{\partial t} \left(\int_0^t u_n(s) ds - \int_0^{t-\delta} u_n(s) ds \right) = \frac{u_n(t) - u_n(t-\delta)}{\delta}. \end{aligned}$$

Отсюда

$$\begin{aligned} \|(R_\delta(u_n))(t)\|_{\tilde{V}} &= \left\| \frac{u_n(t) - u_n(t-\delta)}{\delta} \right\|_{\tilde{V}} \leq \\ & \leq \frac{1}{\delta} (\|u_n(t)\|_{\tilde{V}} + \|u_n(t-\delta)\|_{\tilde{V}}) \leq \\ & \leq \frac{2}{\delta} \max_{s \in [0, T]} \|u_n(s)\|_{\tilde{V}} = \frac{2}{\delta} \|u_n\|_{C([0, T], \tilde{V})}. \end{aligned}$$

Таким образом

$$\|(R_\delta(u_n))(t)\|_{C([0, T], \tilde{V})} \leq \frac{2}{\delta} \|u_n\|_{C([0, T], \tilde{V})} \leq \frac{2C_6}{\delta}. \quad (5.8)$$

В силу теоремы Арцела—Асколи мы имеем компактное вложение $C^1([0, T], \tilde{V}) \subset C([0, T], L_4(\hat{\Omega}_0)^n)$. Таким образом из оценок (5.7) и (5.8) следует, что $R_\delta(u_n) \rightarrow z$ сильно в $C([0, T], L_4(\hat{\Omega}_0)^n)$. Однако, поскольку для функции $u_n \in L_2(0, T; L_4(\hat{\Omega}_0)^n)$ мы имеем, что функция $R_\delta(u_n) \in C([0, T], L_4(\hat{\Omega}_0)^n)$ и оператор $R_\delta : L_2(0, T; L_4(\hat{\Omega}_0)^n) \rightarrow C([0, T], L_4(\hat{\Omega}_0)^n)$ — линейный и непрерывный, то в силу слабой сходимости (5.3) и единственности предела получим, что $z = R_\delta(w)$. В итоге имеем, что $R_\delta(u_n) \rightarrow R_\delta(w)$ сильно в $C([0, T], L_4(\hat{\Omega}_0)^n)$. Следовательно, в силу слабой сходимости (5.3) последовательность $R_\delta(u_n)u_n \rightharpoonup R_\delta(w)w$ слабо в $L_2(0, T; L_2(\hat{\Omega}_0)^n)$.

В итоге имеем

$$\begin{aligned} & \int_{\hat{\Omega}_0} \sum_{i,j=1}^n (R_\delta(u_n))_i u_{n,j} \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx \rightarrow \\ & \rightarrow \int_{\hat{\Omega}_0} \sum_{i,j=1}^n (R_\delta(w))_i w_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx \text{ при } n \rightarrow \infty. \end{aligned} \quad (5.9)$$

В силу оценки (3.12) имеем, что последовательность $(\varkappa A + J)u'_n + nNu_n$ сходится слабо в $L_2(0, T; \tilde{V}^*)$, откуда

$$\int_{\Omega_0} \frac{\partial u_n}{\partial t} \varphi dx + \varkappa \int_{\Omega_0} \nabla \left(\frac{\partial u_n}{\partial t} \right) : \nabla \varphi dx + n \int_{\Omega_0} Mu_n \varphi dx \rightarrow \langle F, \varphi \rangle \quad \text{при } n \rightarrow \infty. \quad (5.10)$$

Здесь F — некоторый функционал из $L_2(0, T; \tilde{V}^*)$. Переходя в (5.1) к пределу в каждом из интегралов, получим, что

$$\begin{aligned} \langle F, \varphi \rangle &= -v \int_{\Omega_0} \nabla w : \nabla \varphi dx + \\ &+ \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n h_i w_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx + \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n w_i h_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx + \\ &+ \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n (R_\delta(w))_{ij} w_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx + \langle \tilde{g}, \varphi \rangle. \end{aligned} \quad (5.11)$$

Дальше, поскольку равенство (5.1) выполнено при почти всех $t \in (0, T)$ для любого $\varphi \in \tilde{V}$, то оно будет выполнено при почти всех $t \in (0, T)$ и для $\varphi \in \tilde{Y}_{L_2}^1$. Действительно, при почти всех $t \in (0, T)$ функция $\varphi \in \tilde{Y}_{L_2}^1$ будет принадлежать пространству \tilde{V} .

Отметим, однако, что при почти всех $t \in (0, T)$ носитель функции φ лежит в Ω_t . Следовательно, член $n \int_{\Omega_0} Mu_n \varphi dx$, исчезнет, так как он для таких пробных функций обращается в нуль.

Таким образом для подобных пробных функций получим, что

$$\int_{\Omega_0} \frac{\partial u_n}{\partial t} dx + \varkappa \int_{\Omega_0} \nabla \left(\frac{\partial u_n}{\partial t} \right) : \nabla \varphi dx \rightarrow \langle F, \varphi \rangle \quad \text{при } n \rightarrow \infty.$$

Отметим, что в пространстве $\tilde{Y}_{L_2}^1$ следующее множество функций $\{\chi\psi, \chi \in \mathfrak{D}([0, T]), \psi \in \mathfrak{D}(\Omega_t)^n, \operatorname{div} \psi = 0, \operatorname{supp}(\chi\psi) \subset Q\}$ будет плотно. Действительно, согласно определению пространства $\tilde{Y}_{L_2}^1$ в нем плотным множеством будет множество D . То есть для любой функции $u \in \tilde{Y}_{L_2}^1$ существует последовательность функций $v_n \in D$, которая сходится к u по норме $\tilde{Y}_{L_2}^1$. Для каждой функции v_n рассмотрим функцию w_n , построенную следующим образом. Разобьем отрезок $[0, T]$ на интервалы вида (t_k, t_{k+1}) на которых для любых $\tau, s \in (t_k, t_{k+1})$ выполнено $\|v_n(\tau) - v_n(s)\|_{\tilde{V}} < \frac{1}{nT}$. Это можно осуществить, поскольку функция v_n равномерно непрерывна на отрезке $[0, T]$. Поскольку отрезок $[0, T]$ компактен, то можно выбрать конечное число таких интервалов. В каждом из интервалов

(t_k, t_{k+1}) произвольным образом выберем точку s_k и рассмотрим следующую функцию $w_n(t, x) = \sum_{l=1}^m \chi_l(t) v_n(s_l, x)$. Здесь χ_l — это функции из разбиения единицы, построенные по системе интервалов (t_k, t_{k+1}) , для точки s_l . Если мы теперь выберем последовательность w_n , то получим, что $w_n \rightarrow u$ по норме пространства $\tilde{Y}_{L_2}^1$.

На этом плотном множестве, то есть для любых $\chi \in \mathfrak{D}([0, T]), \psi \in \mathfrak{D}(\Omega_t)^n$ таких, что $\operatorname{div} \psi = 0, \operatorname{supp}(\chi\psi) \subset Q$, получим, что

$$\begin{aligned} &\int_0^T \int_{\Omega_0} \frac{\partial u_n}{\partial t} dx \chi dt + \varkappa \int_0^T \int_{\Omega_0} \nabla \left(\frac{\partial u_n}{\partial t} \right) : \nabla \varphi dx \chi dt = \\ &= \int_0^T \int_{\Omega_0} \frac{\partial u_n}{\partial t} \chi dt \varphi dx + \varkappa \int_{\Omega_0} \nabla \left(\int_0^T \frac{\partial u_n}{\partial t} \chi dt \right) : \nabla \psi dx = \\ &= - \int_0^T \int_{\Omega_0} u_n \frac{\partial \chi}{\partial t} dt \varphi dx - \varkappa \int_{\Omega_0} \nabla \left(\int_0^T u_n \frac{\partial \chi}{\partial t} dt \right) : \nabla \psi dx = \\ &= - \int_0^T \int_{\Omega_0} u_n \varphi dx \frac{\partial \chi}{\partial t} dt - \varkappa \int_0^T \int_{\Omega_0} \nabla u_n : \nabla \varphi dx \frac{\partial \chi}{\partial t} dt. \end{aligned}$$

Далее

$$\begin{aligned} &- \int_0^T \int_{\Omega_0} u_n \varphi dx \frac{\partial \chi}{\partial t} dt - \varkappa \int_0^T \int_{\Omega_0} \nabla u_n : \nabla \varphi dx \frac{\partial \chi}{\partial t} dt \rightarrow \\ &\rightarrow - \int_0^T \int_{\Omega_0} w \varphi dx \frac{\partial \chi}{\partial t} dt - \varkappa \int_0^T \int_{\Omega_0} \nabla w : \nabla \varphi dx \frac{\partial \chi}{\partial t} dt \\ &\quad \text{при } n \rightarrow \infty. \end{aligned}$$

Поскольку

$$\begin{aligned} &- \int_0^T \int_{\Omega_0} w \varphi dx \frac{\partial \chi}{\partial t} dt - \varkappa \int_0^T \int_{\Omega_0} \nabla w : \nabla \varphi dx \frac{\partial \chi}{\partial t} dt = \\ &= - \int_{\Omega_0} \int_0^T w \frac{\partial \chi}{\partial t} dt \varphi dx - \varkappa \int_{\Omega_0} \nabla \left(\int_0^T w \frac{\partial \chi}{\partial t} dt \right) : \nabla \psi dx = \\ &= \int_{\Omega_0} \int_0^T \frac{\partial w}{\partial t} \chi dt \varphi dx + \varkappa \int_{\Omega_0} \nabla \left(\int_0^T \frac{\partial w}{\partial t} \chi dt \right) : \nabla \psi dx = \\ &= \int_0^T \int_{\Omega_0} \frac{\partial w}{\partial t} \varphi dx \chi dt + \varkappa \int_0^T \int_{\Omega_0} \nabla \left(\frac{\partial w}{\partial t} \right) : \nabla \varphi dx \chi dt, \end{aligned}$$

где под обозначением $\frac{\partial w}{\partial t}$ понимается обобщенная производная функции w .

В итоге получим, что

$$\begin{aligned} &\int_0^T \int_{\Omega_0} \frac{\partial u_n}{\partial t} \varphi dx \chi dt + \varkappa \int_0^T \int_{\Omega_0} \nabla \left(\frac{\partial u_n}{\partial t} \right) : \nabla \varphi dx \chi dt \rightarrow \\ &\rightarrow \int_0^T \int_{\Omega_0} \frac{\partial w}{\partial t} \varphi dx \chi dt + \varkappa \int_0^T \int_{\Omega_0} \nabla \left(\frac{\partial w}{\partial t} \right) : \nabla \varphi dx \chi dt \\ &\quad \text{при } n \rightarrow \infty. \end{aligned}$$

Следовательно для $\varphi \in \tilde{Y}_{L_2}^1$

$$\int_{\Omega_0} \partial u_n \partial t \varphi dx + \varkappa \int_{\Omega_0} \nabla (\partial u_n \partial t) : \nabla \varphi dx \rightarrow \langle F, \varphi \rangle = \int_{\Omega_0} \partial w \partial t \varphi dx + \varkappa \int_{\Omega_0} \nabla (\partial w \partial t) : \nabla \varphi dx \quad (5.12)$$

при $n \rightarrow \infty$.

Таким образом получили сходимость

$$(J + \varkappa A) \frac{\partial u_n}{\partial t} \rightharpoonup (J + \varkappa A) \frac{\partial w}{\partial t} \text{ слабо в } (\tilde{Y}_{L_2}^1)^*.$$

В силу того, что оператор $(J + \varkappa A) : \tilde{Y}_{L_2}^1 \rightarrow (\tilde{Y}_{L_2}^1)^*$ непрерывно обратим, получим что $\frac{\partial w}{\partial t} \in \tilde{Y}_{L_2}^1$. Раньше уже было получено, что предельная функция w принадлежит пространству $\tilde{Y}_{L_2}^1$. Тогда $w \in \tilde{E}_1$.

Далее, поскольку последовательность $\{(J + \varkappa A) \frac{\partial u_n}{\partial t}\}$ слабо сходится в пространстве $(\tilde{Y}_{L_2}^1)^*$, а линейный оператор $(J + \varkappa A) : \tilde{Y}_{L_2}^1 \rightarrow (\tilde{Y}_{L_2}^1)^*$ — обратим, получим, что последовательность $\{\frac{\partial u_n}{\partial t}\}$ слабо сходится в пространстве $\tilde{Y}_{L_2}^1$ и, следовательно, ограничена в $\tilde{Y}_{L_2}^1$.

Таким образом имеем, что последовательность u_n ограничена в \tilde{Y}_{L_∞} , а последовательность $\{\frac{\partial u_n}{\partial t}\}$ ограничена в $\tilde{Y}_{L_2}^1$. Тогда аналогично замечанию 4 (его формулировка была приведена на странице 11 из [14] получим, что из последовательности u_n можно выделить подпоследовательность сильно сходящуюся в \tilde{Y}_{L_2} .

Последовательность u_n удовлетворяет начальному условию (5.2). Переходя в нем к пределу при $n \rightarrow \infty$, получим что предельная функция удовлетворяет начальному условию $w(0, x) = 0$ для $x \in \Omega_0$.

Поскольку все оставшиеся слагаемые в (5.1) сходятся при почти всех $t \in (0, T)$ для любого $\varphi \in \tilde{V}$, то они сходятся при почти всех $t \in (0, T)$ и для $\varphi \in \tilde{Y}_{L_2}^1$. Следовательно из (5.4), (5.5), (5.6), (5.9), (5.12) получим, что предельная функция $w \in \tilde{E}_1$ при почти всех $t \in (0, T)$ для любого $\varphi \in \tilde{Y}_{L_2}^1$ удовлетворяет равенству

$$\int_{\Omega_0} \frac{\partial w}{\partial t} \varphi dx + \varkappa \int_{\Omega_0} \nabla \left(\frac{\partial w}{\partial t} \right) : \nabla \varphi dx + v \int_{\Omega_0} \nabla w : \nabla \varphi dx - \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n (R_\delta(w))_{ij} w_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx - \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n h_i w_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx - \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n w_i h_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx = \langle \tilde{g}, \varphi \rangle$$

и начальному условию

$$w(0, x) = 0, \quad x \in \Omega_0. \quad (5.14)$$

6. ПРЕДЕЛЬНЫЙ ПЕРЕХОД В ЗАДАЧЕ (5.13), (5.14) ПРИ $\delta \rightarrow 0$

В предыдущем пункте было показано, что существует функция $w \in \tilde{E}_1$, которая при почти всех $t \in (0, T)$ и для любого $\varphi \in \tilde{Y}_{L_2}^1$ удовлетворяет равенству (5.13) и начальному условию (5.14). В этом пункте мы сделаем предельный переход в этой задаче при $\delta \rightarrow 0$. Таким образом и будет показано существование слабого решения исходной задачи.

6.1 АПРИОРНАЯ ОЦЕНКА ДЛЯ РЕШЕНИЙ ЗАДАЧИ (5.13), (5.14)

Для предельного перехода по δ при $\delta \rightarrow 0$ нам потребуются априорные оценки, которые мы сейчас и получим.

Теорема 6.1 Если $w \in \tilde{E}_1$ удовлетворяет равенству (5.13) и начальному условию (5.14), то для него имеет место следующая оценка:

$$\|w\|_{\tilde{Y}_C}^2 \leq C_6, \quad (6.1)$$

где C_6 — константа из априорной оценки (3.2).

Доказательство данного утверждения проводится полностью аналогично доказательству теоремы 3.2.

Теорема 6.2 Если $w \in \tilde{E}_1$ удовлетворяет равенству (5.13) и начальному условию (5.14), то имеет место следующая оценка:

$$\|w'\|_{\tilde{Y}_{L_2}^1}^2 \leq C_9, \quad (6.2)$$

где $C_9 = \frac{2T(C_6 C_{10} + (C_{11} + C_5) \sqrt{C_6} \|h\|_{C([0,T], C(\Omega_0)^n)})^2 + 2C_1^2 \|g\|_{\tilde{Y}_{L_2}^1}^2}{\varkappa^2}$.

Доказательство: Поскольку функция $w \in \tilde{E}_1$ удовлетворяет (5.13) при почти всех $t \in (0, T)$ для любого $\varphi \in \tilde{Y}_{L_2}^1$, то она удовлетворяет ему и для $\varphi = w'$.

$$\int_{\Omega_0} w'(t) w'(t) dx + \varkappa \int_{\Omega_0} \nabla w'(t) : \nabla w'(t) dx + v \int_{\Omega_0} \nabla w(t) : \nabla w'(t) dx - \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n (R_\delta(w))_{ij}(t) w_j(t) \frac{\partial w'_j(t)}{\partial x_i} dx - \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n h_i(t) w_j(t) \frac{\partial w'_j(t)}{\partial x_i} dx - \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n w_i(t) h_j(t) \frac{\partial w'_j(t)}{\partial x_i} dx = \langle \tilde{g}(t), w'(t) \rangle.$$

Преобразуем и оценим слагаемые в последнем равенстве следующим образом

$$\begin{aligned}
 & \int_{\Omega_0} w'(t)w'(t) dx = \|w'(t)\|_{L_2(\Omega_0)^n}^2; \\
 & \varkappa \int_{\Omega_0} \nabla w'(t) : \nabla w'(t) dx = \|w'(t)\|_{\tilde{V}}^2; \\
 & \nu \int_{\Omega_0} \nabla w(t) : \nabla w'(t) dx = \\
 & = \frac{\nu}{2} \frac{d}{dt} \int_{\Omega_0} \nabla w(t) : \nabla w(t) dx = \frac{\nu}{2} \frac{d}{dt} \|w(t)\|_{\tilde{V}}^2; \\
 & \langle \tilde{g}(t), w'(t) \rangle \leq \|\tilde{g}(t)\|_{\tilde{V}^*} \|w'(t)\|_{\tilde{V}} \leq \\
 & \leq \frac{\|\tilde{g}(t)\|_{L_2(\Omega_0)^n}^2}{2\gamma} + \frac{\gamma C_1^2 \|w'(t)\|_{\tilde{V}}^2}{2}; \\
 & \left| \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n (R_\delta(w))_i(t) w_j(t) \frac{\partial w'_j(t)}{\partial x_i} dx \right| \leq \\
 & \leq \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n |(R_\delta(w))_i(t)| |w_j(t)| \left| \frac{\partial w'_j(t)}{\partial x_i} \right| dx \leq \\
 & \leq \sum_{i,j=1}^n \|(R_\delta(w))_i(t)\|_{L_4(\Omega_0)} \|w_j(t)\|_{L_4(\Omega_0)} \left\| \frac{\partial w'(t)}{\partial x_i} \right\|_{L_2(\Omega_0)} = \\
 & = \sum_{i,j=1}^n \left\| \frac{1}{\delta} \int_{t-\delta}^t w_i(s) ds \right\|_{L_4(\Omega_0)} \|w_j(t)\|_{L_4(\Omega_0)} \left\| \frac{\partial w'(t)}{\partial x_i} \right\|_{L_2(\Omega_0)} \leq \\
 & \leq \frac{1}{\delta} \sum_{i,j=1}^n \int_{t-\delta}^t \|w_i(s)\|_{L_4(\Omega_0)} ds \|w_j(t)\|_{L_4(\Omega_0)} \|w'(t)\|_{\tilde{V}} \leq \\
 & \leq \frac{\|w'(t)\|_{\tilde{V}}}{\delta} \sum_{i,j=1}^n \max_{s \in [t-\delta, t]} \|w_i(s)\|_{L_4(\Omega_0)} \int_{t-\delta}^t ds \|w_j(t)\|_{L_4(\Omega_0)} \leq \\
 & \leq \|w'(t)\|_{\tilde{V}} \sum_{i,j=1}^n \max_{s \in [0, T]} \|w_i(s)\|_{L_4(\Omega_0)} \|w_j(t)\|_{L_4(\Omega_0)} \leq \\
 & \leq n^2 \|w'(t)\|_{\tilde{V}} \|w\|_{C([0, T], L_4(\Omega_0)^n)} \|w(t)\|_{L_4(\Omega_0)^n} \leq \\
 & \leq C_{10} \|w'(t)\|_{\tilde{V}} \|u\|_{C([0, T], \tilde{V})}^2; \\
 & \left| \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n h_i(t) w_j(t) \frac{\partial w'_j(t)}{\partial x_i} dx \right| \leq \\
 & \leq \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n |h_i(t)| |w_j(t)| \left| \frac{\partial w'_j(t)}{\partial x_i} \right| dx \leq \\
 & \leq \sum_{i,j=1}^n \|h_i(t)\|_{C(\Omega_0)} \|w_j(t)\|_{L_2(\Omega_0)} \left\| \frac{\partial w'(t)}{\partial x_i} \right\|_{L_2(\Omega_0)} \leq \\
 & \leq \sum_{i,j=1}^n \|h_i(t)\|_{C(\Omega_0)} \|w_j(t)\|_{L_2(\Omega_0)} \|w'(t)\|_{\tilde{V}} \leq \\
 & \leq n^2 \|h(t)\|_{C(\Omega_0)^n} \|w(t)\|_{L_2(\Omega_0)^n} \|w'(t)\|_{\tilde{V}} \leq \\
 & \leq C_{11} \|h\|_{C([0, T], C(\Omega_0)^n)} \|w\|_{C([0, T], \tilde{V})} \|w'(t)\|_{\tilde{V}};
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 & \left| \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n w_i(t) h_j(t) \frac{\partial w'_j(t)}{\partial x_i} dx \right| \leq \\
 & \leq \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n |w_i(t)| |h_j(t)| \left| \frac{\partial w'_j(t)}{\partial x_i} \right| dx \leq \\
 & \leq \sum_{i,j=1}^n \|w_i(t)\|_{L_2(\Omega_0)} \|h_j(t)\|_{C(\Omega_0)} \left\| \frac{\partial w'_j(t)}{\partial x_i} \right\|_{L_2(\Omega_0)} \leq \\
 & \leq \sum_{i,j=1}^n \|w_i(t)\|_{L_2(\Omega_0)} \|h_j(t)\|_{C(\Omega_0)} \|w'(t)\|_{\tilde{V}} \leq \\
 & \leq C_5 \|h(t)\|_{C(\Omega_0)^n} \|w(t)\|_{\tilde{V}} \|w'(t)\|_{\tilde{V}} \leq \\
 & \leq C_5 \|h\|_{C([0, T], C(\Omega_0)^n)} \|w\|_{C([0, T], \tilde{V})} \|w'(t)\|_{\tilde{V}}.
 \end{aligned}$$

Таким образом из (6.3) получим неравенство

$$\begin{aligned}
 & \|w'(t)\|_{L_2(\Omega_0)^n}^2 + \varkappa \|w'(t)\|_{\tilde{V}}^2 + \frac{\nu}{2} \frac{d}{dt} \|w(t)\|_{\tilde{V}}^2 \leq \\
 & \leq C_{10} \|w'(t)\|_{\tilde{V}} \|u\|_{C([0, T], \tilde{V})}^2 + \\
 & + (C_{11} + C_5) \|h\|_{C([0, T], C(\Omega_0)^n)} \|w\|_{C([0, T], \tilde{V})} \|w'(t)\|_{\tilde{V}} + \\
 & + \frac{\|\tilde{g}(t)\|_{L_2(\Omega_0)^n}^2}{2\gamma} + \frac{\gamma C_1^2 \|w'(t)\|_{\tilde{V}}^2}{2}.
 \end{aligned}$$

Отметим, что поскольку $w \in \tilde{Y}_C$, то $\|w\|_{C([0, T], \tilde{V})} = \|w\|_{\tilde{Y}_C}$. Воспользовавшись оценкой (6.1), оценим часть слагаемых из правой части последнего неравенства сверху

$$\begin{aligned}
 & C_{10} \|w'(t)\|_{\tilde{V}} \|u\|_{C([0, T], \tilde{V})}^2 + \\
 & + (C_{11} + C_5) \|h\|_{C([0, T], C(\Omega_0)^n)} \|w\|_{C([0, T], \tilde{V})} \|w'(t)\|_{\tilde{V}} \leq \\
 & \leq (C_6 C_{10} + (C_{11} + C_5) \sqrt{C_6} \|h\|_{C([0, T], C(\Omega_0)^n)}) \|w'(t)\|_{\tilde{V}} \leq \\
 & \leq \frac{(C_6 C_{10} + (C_{11} + C_5) \sqrt{C_6} \|h\|_{C([0, T], C(\Omega_0)^n)})^2}{2\gamma C_1^2} + \\
 & + \frac{\gamma C_1^2 \|w'(t)\|_{\tilde{V}}^2}{2}.
 \end{aligned}$$

Таким образом получим следующее неравенство

$$\begin{aligned}
 & \|w'(t)\|_{L_2(\Omega_0)^n}^2 + \varkappa \|w'(t)\|_{\tilde{V}}^2 + \frac{\nu}{2} \frac{d}{dt} \|w(t)\|_{\tilde{V}}^2 \leq \\
 & \leq \frac{(C_6 C_{10} + (C_{11} + C_5) \sqrt{C_6} \|h\|_{C([0, T], C(\Omega_0)^n)})^2}{2\gamma C_1^2} + \\
 & + \frac{\|\tilde{g}(t)\|_{L_2(\Omega_0)^n}^2}{2\gamma} + \gamma C_1^2 \|w'(t)\|_{\tilde{V}}^2.
 \end{aligned}$$

Проинтегрируем последнее неравенство по t от 0 до T .

$$\begin{aligned} & \|w'\|_{L_2(0,T;L_2(\hat{\Omega}_0)^n)}^2 + \varkappa \|w'\|_{L_2(0,T;\tilde{V})}^2 + \frac{\nu}{2} \|w(T)\|_{\tilde{V}}^2 \leq \\ & \leq \frac{T(C_6 C_{10} + (C_{11} + C_5) \sqrt{C_6} \|h\|_{C([0,T],C(\hat{\Omega}_0)^n)})^2}{2\gamma C_1^2} + \\ & + \frac{\|\tilde{g}\|_{\tilde{Y}_{L_2}}^2}{2\gamma} + \gamma C_1^2 \|w'\|_{L_2(0,T;\tilde{V})}^2. \end{aligned}$$

Отсюда, выбирая $\gamma = \frac{\varkappa}{2C_1^2}$, получим требуемую оценку (6.2). \square

6.2. ПРЕДЕЛЬНЫЙ ПЕРЕХОД В ЗАДАЧЕ (5.13), (5.14) ПРИ $\delta \rightarrow 0$.

Возьмём в качестве δ последовательность $\delta_n = \frac{1}{m}$. При каждом δ_m существует функция $w_m \in \tilde{E}_1$, удовлетворяющая при почти всех $t \in (0, T)$ и каждого $\varphi \in \tilde{Y}_{L_2}$ равенству (5.13):

$$\begin{aligned} & \int_{\Omega_0} \frac{\partial w_m}{\partial t} \varphi dx + \varkappa \int_{\Omega_0} \nabla \left(\frac{\partial w_m}{\partial t} \right) : \nabla \varphi dx + \\ & + \nu \int_{\Omega_0} \nabla w_m : \nabla \varphi dx - \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n \left(R_{\frac{1}{m}}(w_m) \right)_i w_{m,j} \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx - \\ & - \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n h_i w_{m,j} \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx - \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n w_m h_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx = \langle \tilde{g}, \varphi \rangle \end{aligned} \quad (6.4)$$

и начальному условию (5.14):

$$w_m(0, x) = 0, \quad x \in \Omega_0. \quad (6.5)$$

В силу оценок (6.1) и (6.2) получим, что

$w_m \rightharpoonup u$ *-слабо в $L_\infty(0, T; \tilde{V})$ при $m \rightarrow \infty$;

$w'_m \rightharpoonup u$ слабо в $L_2(0, T; \tilde{V})$ при $m \rightarrow \infty$.

Из следствия 4 получим, что

$w_m \rightarrow u$ сильно в $C(0, T; L_4(\hat{\Omega}_0)^n)$ при $m \rightarrow \infty$.

Так как все функции w_m удовлетворяют начальному условию (6.5) в силу указанной сильной сходимости получим, что предельная функция u удовлетворяет начальному условию

$$u(0, x) = 0, \quad x \in \Omega_0.$$

Далее в силу определения слабой сходимости при почти всех $t \in (0, T)$ для $\varphi \in L_2(0, T; \tilde{V})$ получим

$$\begin{aligned} & \int_{\Omega_0} \frac{\partial w_m}{\partial t} \varphi dx \rightarrow \int_{\Omega_0} \frac{\partial u}{\partial t} \varphi dx \quad \text{при } m \rightarrow \infty; \\ & \int_{\Omega_0} \nabla \left(\frac{\partial w_m}{\partial t} \right) : \nabla \varphi dx \rightarrow \varkappa \int_{\Omega_0} \nabla \left(\frac{\partial u}{\partial t} \right) : \nabla \varphi dx \\ & \quad \text{при } m \rightarrow \infty; \end{aligned}$$

$$\nu \int_{\Omega_0} \nabla w_m : \nabla \varphi dx \rightarrow \nu \int_{\Omega_0} \nabla u : \nabla \varphi dx \quad \text{при } m \rightarrow \infty;$$

$$\int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n h_i w_{m,j} \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx \rightarrow \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n h_i u_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx$$

при $m \rightarrow \infty$;

$$\int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n w_m h_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx \rightarrow \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n u_i h_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx$$

при $m \rightarrow \infty$.

Покажем, что при почти всех $t \in (0, T)$

$$\int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n \left(R_{\frac{1}{m}}(w_m) \right)_i w_{m,j} \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx \rightarrow \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n u_i u_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx$$

при $m \rightarrow \infty$.

Действительно

$$\begin{aligned} & \left| \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n \left(R_{\frac{1}{m}}(w_m) \right)_i w_{m,j} \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx - \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n u_i u_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx \right| = \\ & = \left| \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n \left\{ \left(R_{\frac{1}{m}}(w_m) \right)_i w_{m,j} \pm \left(R_{\frac{1}{m}}(u) \right)_i w_{m,j} \pm \right. \right. \\ & \quad \left. \left. \pm \left(R_{\frac{1}{m}}(u) \right)_i u_j - u_i u_j \right\} \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx \right| \leq \\ & \leq \left| \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n \left\{ \left(R_{\frac{1}{m}}(w_m) \right)_i w_{m,j} - \left(R_{\frac{1}{m}}(u) \right)_i w_{m,j} \right\} \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx \right| + \\ & + \left| \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n \left\{ \left(R_{\frac{1}{m}}(u) \right)_i w_{m,j} - \left(R_{\frac{1}{m}}(u) \right)_i u_j \right\} \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx \right| + \\ & + \left| \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n \left\{ \left(R_{\frac{1}{m}}(u) \right)_i u_j - u_i u_j \right\} \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx \right|. \end{aligned}$$

Покажем теперь, что каждое из трех слагаемых в правой части последней оценки стремится к нулю. Аналогично оценке похожего члена в априорной оценке получим

$$\begin{aligned} & \left| \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n \left\{ \left(R_{\frac{1}{m}}(w_m) \right)_i w_{m,j} - \left(R_{\frac{1}{m}}(u) \right)_i w_{m,j} \right\} \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx \right| = \\ & = \left| \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n \left\{ \left(R_{\frac{1}{m}}(w_m - u) \right)_i w_{m,j} \right\} \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx \right| \leq \\ & \leq \int_{\Omega_0} \sum_{i,j=1}^n \left| \left(R_{\frac{1}{m}}(w_m - u) \right)_i \right| |w_{m,j}| \left| \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} \right| dx \leq \\ & \leq \sum_{i,j=1}^n \left\| \left(R_{\frac{1}{m}}(w_m - u) \right)_i \right\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} \|w_{m,j}\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} \left\| \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} \right\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)} = \\ & = \sum_{i,j=1}^n \left\| m \int_{t-\frac{1}{m}}^t (w_m - u)_i(s) ds \right\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} \|w_{m,j}\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} \left\| \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} \right\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)} \leq \\ & \leq m \sum_{i,j=1}^n \int_{t-\frac{1}{m}}^t \|(w_m - u)_i(s)\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} ds \|w_{m,j}\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} \|\varphi_j\|_{\tilde{V}} \leq \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} &\leq m \|\varphi(t)\|_{\tilde{V}} \sum_{i,j=1}^n \max_{s \in [t-\frac{1}{m}, t]} \|(w_m - u)_i(s)\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} \int_{t-\frac{1}{m}}^t ds \|w_{m,j}(t)\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} \leq \\ &\leq \|\varphi(t)\|_{\tilde{V}} \sum_{i,j=1}^n \max_{s \in [0, T]} \|(w_m - u)_i(s)\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} \|w_{m,j}(t)\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} \leq \\ &\leq n^2 \|\varphi(t)\|_{\tilde{V}} \|w_m - u\|_{C([0, T], L_4(\hat{\Omega}_0)^n)} \|w_m\|_{C([0, T], L_4(\hat{\Omega}_0)^n)} \rightarrow 0 \\ &\text{при } m \rightarrow \infty. \end{aligned}$$

Для второго слагаемого опять же аналогично оценке подобного члена в априорной оценке имеем

$$\begin{aligned} &\left| \int_{\hat{\Omega}_0} \sum_{i,j=1}^n \left\{ \left(R_{\frac{1}{m}}(u) \right)_i(t) w_{m,j}(t) - \left(R_{\frac{1}{m}}(u) \right)_i(t) u_j(t) \right\} \frac{\partial \varphi_j(t)}{\partial x_i} dx \right| = \\ &= \left| \int_{\hat{\Omega}_0} \sum_{i,j=1}^n \left\{ \left(R_{\frac{1}{m}}(u) \right)_i(t) (w_m - u)_j(t) \right\} \frac{\partial \varphi_j(t)}{\partial x_i} dx \right| \leq \\ &\leq \int_{\hat{\Omega}_0} \sum_{i,j=1}^n \left| \left(R_{\frac{1}{m}}(u) \right)_i(t) \right| \|(w_m - u)_j(t)\| \left| \frac{\partial \varphi_j(t)}{\partial x_i} \right| dx \leq \\ &\leq \sum_{i,j=1}^n \left\| \left(R_{\frac{1}{m}}(u) \right)_i(t) \right\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} \|(w_m - u)_j(t)\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} \left\| \frac{\partial \varphi_j(t)}{\partial x_i} \right\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)} = \\ &= \sum_{i,j=1}^n \left\| m \int_{t-\frac{1}{m}}^t u_i(s) ds \right\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} \|(w_m - u)_j(t)\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} \left\| \frac{\partial \varphi_j(t)}{\partial x_i} \right\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)} \leq \\ &\leq m \sum_{i,j=1}^n \int_{t-\frac{1}{m}}^t \|u_i(s)\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} ds \|(w_m - u)_j(t)\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} \|\varphi(t)\|_{\tilde{V}} \leq \\ &\leq m \|\varphi(t)\|_{\tilde{V}} \sum_{i,j=1}^n \max_{s \in [t-\frac{1}{m}, t]} \|u_i(s)\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} \int_{t-\frac{1}{m}}^t ds \|(w_m - u)_j(t)\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} \leq \\ &\leq \|\varphi(t)\|_{\tilde{V}} \sum_{i,j=1}^n \max_{s \in [0, T]} \|u_i(s)\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} \|(w_m - u)_j(t)\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} \leq \\ &\leq n^2 \|\varphi(t)\|_{\tilde{V}} \|u\|_{C([0, T], L_4(\hat{\Omega}_0)^n)} \|w_m - u\|_{C([0, T], L_4(\hat{\Omega}_0)^n)} \rightarrow 0 \\ &\text{при } m \rightarrow \infty. \end{aligned}$$

Наконец для последнего члена аналогично предыдущим имеем

$$\begin{aligned} &\left| \int_{\hat{\Omega}_0} \sum_{i,j=1}^n \left\{ \left(R_{\frac{1}{m}}(u) \right)_i(t) u_j(t) - u_i(t) u_j(t) \right\} \frac{\partial \varphi_j(t)}{\partial x_i} dx \right| = \\ &= \left| \int_{\hat{\Omega}_0} \sum_{i,j=1}^n \left\{ \left[\left(R_{\frac{1}{m}}(u) \right)_i - u \right](t) u_j(t) \right\} \frac{\partial \varphi_j(t)}{\partial x_i} dx \right| \leq \\ &\leq \int_{\hat{\Omega}_0} \sum_{i,j=1}^n \left| \left(R_{\frac{1}{m}}(u) \right)_i(t) - u_i(t) \right| |u_j(t)| \left| \frac{\partial \varphi_j(t)}{\partial x_i} \right| dx \leq \\ &\leq \sum_{i,j=1}^n \left\| \left(R_{\frac{1}{m}}(u) \right)_i(t) - u_i(t) \right\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} \|u_j(t)\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} \left\| \frac{\partial \varphi_j(t)}{\partial x_i} \right\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)} = \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} &= \sum_{i,j=1}^n \left\| m \int_{t-\frac{1}{m}}^t u_i(s) ds - u_i(t) \right\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} \|u_j(t)\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} \left\| \frac{\partial \varphi_j(t)}{\partial x_i} \right\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)} = \\ &= \sum_{i,j=1}^n \left\| m \int_{t-\frac{1}{m}}^t (u_i(s) - u_i(t)) ds \right\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} \|u_j(t)\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} \left\| \frac{\partial \varphi_j(t)}{\partial x_i} \right\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)} = \\ &= \sum_{i,j=1}^n \left\| m \int_{-\frac{1}{m}}^0 (u_i(t + \tau) - u_i(t)) d\tau \right\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} \|u_j(t)\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} \left\| \frac{\partial \varphi_j(t)}{\partial x_i} \right\|_{L_2(\hat{\Omega}_0)} \leq \\ &\leq m \sum_{i,j=1}^n \int_{-\frac{1}{m}}^0 \|u_i(t + \tau) - u_i(t)\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} d\tau \|u_j(t)\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} \|\varphi(t)\|_{\tilde{V}} \leq \\ &\leq m \|\varphi(t)\|_{\tilde{V}} \sum_{i,j=1}^n \max_{\tau \in [-\frac{1}{m}, 0]} \|u_i(t + \tau) - u_i(t)\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} \int_{-\frac{1}{m}}^0 ds \|u_j(t)\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)} \leq \\ &\leq n^2 \|\varphi(t)\|_{\tilde{V}} \max_{\tau \in [-\frac{1}{m}, 0]} \|u(t + \tau) - u(t)\|_{L_4(\hat{\Omega}_0)^n} \|u\|_{C([0, T], L_4(\hat{\Omega}_0)^n)} \rightarrow 0 \\ &\text{при } m \rightarrow \infty. \end{aligned}$$

Таким образом переходя в каждом из интегралов равенства (6.4) к пределу при $m \rightarrow \infty$, получим, что предельная функция u будет удовлетворять при почти всех $t \in (0, T)$ и для любого $\varphi \in \tilde{Y}_{L_2}^1$ следующему равенству

$$\begin{aligned} &\int_{\hat{\Omega}_0} \frac{\partial u}{\partial t} \varphi dx + \varkappa \int_{\hat{\Omega}_0} \nabla \left(\frac{\partial u}{\partial t} \right) : \nabla \varphi dx + \\ &+ \nu \int_{\hat{\Omega}_0} \nabla u : \nabla \varphi dx - \int_{\hat{\Omega}_0} \sum_{i,j=1}^n u_i u_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx - \\ &- \int_{\hat{\Omega}_0} \sum_{i,j=1}^n h_i u_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx - \int_{\hat{\Omega}_0} \sum_{i,j=1}^n u_i h_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx = \langle \tilde{g}, \varphi \rangle \end{aligned} \quad (6.6)$$

и начальному условию:

$$u(0, x) = 0, \quad x \in \Omega_0. \quad (6.7)$$

А в силу полученных выше априорных оценок (6.1) и (6.2) получим, что $u \in \tilde{E}_1$. То есть функция u удовлетворяет определению 1.2 слабого решения.

Таким образом показано, что существует слабое решение начально-краевой задачи (1.6)–(1.9), и, следовательно, задачи (1.2)–(1.5)

7. ЕДИНСТВЕННОСТЬ СЛАБОГО РЕШЕНИЯ

Теорема 8. Слабое решение задачи (1.6)–(1.9) единственно.

Доказательство: Предположим противное. Пусть существуют два слабых решения u_1 и u_2 ($u_1 \neq u_2$) начально-краевой задачи (1.6)–(1.9). Вычтем из равенства (1.10) для u_1 равенство (1.10) для u_2 . Обозначим $w = u_1 - u_2$. Тогда для w мы получим равенство

$$\begin{aligned}
 & \int_{\Omega_t} \frac{\partial w}{\partial t} \varphi \, dx + \nu \int_{\Omega_t} \nabla w : \nabla \varphi \, dx - \\
 & - \int_{\Omega_t} \sum_{i,j=1}^n \{u_{1_i} u_{1_j} - u_{2_i} u_{2_j}\} \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} \, dx - \\
 & - \int_{\Omega_t} \sum_{i,j=1}^n h_i w_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} \, dx - \int_{\Omega_t} \sum_{i,j=1}^n w_i h_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} \, dx + \\
 & + \varkappa \int_{\Omega_t} \nabla \left(\frac{\partial w}{\partial t} \right) : \nabla \varphi \, dx = 0, \\
 & + \int_{\Omega_t} \sum_{i,j=1}^n (u_{1_i} u_{2_j} - u_{2_i} u_{2_j}) \frac{\partial w_j}{\partial x_i} \, dx = \\
 & = \int_{\Omega_t} \sum_{i,j=1}^n u_{1_i} w_j \frac{\partial w_j}{\partial x_i} \, dx + \int_{\Omega_t} \sum_{i,j=1}^n w_i u_{2_j} \frac{\partial w_j}{\partial x_i} \, dx = \\
 & = \frac{1}{2} \int_{\Omega_t} \sum_{i,j=1}^n u_{1_i} \frac{\partial (w_j w_j)}{\partial x_i} \, dx + \int_{\Omega_t} \sum_{i,j=1}^n w_i u_{2_j} \frac{\partial w_j}{\partial x_i} \, dx = \\
 & = \frac{1}{2} \int_{\Omega_t} \sum_{j=1}^n \operatorname{div} u_1 w_j^2 \, dx + \int_{\Omega_t} \sum_{i,j=1}^n w_i u_{2_j} \frac{\partial w_j}{\partial x_i} \, dx = \\
 & = \int_{\Omega_t} \sum_{i,j=1}^n w_i u_{2_j} \frac{\partial w_j}{\partial x_i} \, dx.
 \end{aligned}$$

которое выполнено при почти всех $t \in (0, T)$ для каждого $\varphi \in Y_{L_2}^1$. Поскольку, это равенство выполнено для всех $\varphi \in Y_{L_2}^1$, то оно выполнено и для $\varphi = w$. Таким образом при почти всех $t \in (0, T)$ получим:

$$\begin{aligned}
 & \int_{\Omega_t} \frac{\partial w}{\partial t} w \, dx + \nu \int_{\Omega_t} \nabla w : \nabla w \, dx - \\
 & - \int_{\Omega_t} \sum_{i,j=1}^n \{u_{1_i} u_{1_j} - u_{2_i} u_{2_j}\} \frac{\partial w_j}{\partial x_i} \, dx - \\
 & - \int_{\Omega_t} \sum_{i,j=1}^n h_i w_j \frac{\partial w_j}{\partial x_i} \, dx - \int_{\Omega_t} \sum_{i,j=1}^n w_i h_j \frac{\partial w_j}{\partial x_i} \, dx + \\
 & + \int_{\Omega_t} \nabla \left(\frac{\partial w}{\partial t} \right) : \nabla w \, dx = 0.
 \end{aligned} \tag{7.1}$$

Заметим, что

$$\begin{aligned}
 \int_{\Omega_t} \frac{\partial w}{\partial t} w \, dx &= \frac{1}{2} \int_{\Omega_t} \frac{\partial}{\partial t} w^2 \, dx = \frac{1}{2} \frac{d}{dt} \int_{\Omega_t} w^2 \, dx = \\
 &= \frac{1}{2} \frac{d}{dt} \|w\|_{L_2(\Omega_t)}^2, \\
 \int_{\Omega_t} \nabla \frac{\partial w}{\partial t} : \nabla w \, dx &= \frac{\varkappa}{2} \int_{\Omega_t} \frac{\partial}{\partial t} (\nabla w : \nabla w) \, dx = \\
 &= \frac{\varkappa}{2} \frac{d}{dt} \int_{\Omega_t} \nabla w : \nabla w \, dx = \frac{\varkappa}{2} \frac{d}{dt} \|w\|_{V_t}^2, \\
 \nu \int_{\Omega_t} \nabla w : \nabla w \, dx &= \nu \|w\|_{V_t}^2, \\
 \int_{\Omega_t} \sum_{i,j=1}^n h_i w_j \frac{\partial w_j}{\partial x_i} \, dx &= \frac{1}{2} \int_{\Omega_t} \sum_{i,j=1}^n h_i \frac{\partial (w_i w_j)}{\partial x_i} \, dx = \\
 &= -\frac{1}{2} \int_{\Omega_t} w^2 \operatorname{div} h \, dx = 0, \\
 \int_{\Omega_t} \sum_{i,j=1}^n (u_{1_i} u_{1_j} - u_{2_i} u_{2_j}) \frac{\partial w_j}{\partial x_i} \, dx &= \\
 &= \int_{\Omega_t} \sum_{i,j=1}^n (u_{1_i} u_{1_j} - u_{1_i} u_{2_j}) \frac{\partial w_j}{\partial x_i} \, dx +
 \end{aligned}$$

Тогда равенство (7.1) при почти всех $t \in (0, T)$ можно переписать в виде

$$\begin{aligned}
 & \frac{1}{2} \frac{d}{dt} \|w\|_{L_2(\Omega_t)}^2 + \frac{\varkappa}{2} \frac{d}{dt} \|w\|_{V_t}^2 + \nu \|w\|_{V_t}^2 - \\
 & - \int_{\Omega_t} \sum_{i,j=1}^n w_i (u_2 + h)_j \frac{\partial w_j}{\partial x_i} \, dx = 0.
 \end{aligned}$$

Проинтегрируем это равенство по t от 0 до t где $t \in [0, T]$ и перенесем нелинейный член в правую часть

$$\begin{aligned}
 & \frac{1}{2} \|w(t)\|_{L_2(\Omega_t)}^2 + \frac{\varkappa}{2} \|w(t)\|_{V_t}^2 + \nu \int_0^t \|w(s)\|_{V_s}^2 \, ds = \\
 & = \int_0^t \int_{\Omega_s} \sum_{i,j=1}^n w_i(x, s) (u_2 + h)_j(x, s) \frac{\partial w_j}{\partial x_i}(x, s) \, dx \, ds.
 \end{aligned} \tag{7.2}$$

Здесь мы воспользовались тем, что $w(x, 0) = u_1(x, 0) - u_2(x, 0) = 0$.

Перед тем как перейти к оценке нелинейного члена отметим, что для слабого решения начально-краевой задачи (1.6) — (1.9) имеет место оценка $\|u\|_{V_t^c}^2 \leq C_6$, где C_6 — константа из априорной оценки (3.2). Доказательство данной оценки полностью аналогично доказательству теоремы 6.1.

С помощью неравенства Гёльдера, непрерывного вложения V_t в $L_4(\Omega_t)^n$ и априорной оценки для функции u_2 правую часть (7.2) можно оценить следующим образом

$$\begin{aligned}
 & \left| \int_0^t \int_{\Omega_s} \sum_{i,j=1}^n w_i(x, s) (u_2 + h)_j(x, s) \frac{\partial w_j}{\partial x_i}(x, s) \, dx \, ds \right| \leq \\
 & \leq \int_0^t \int_{\Omega_s} \sum_{i,j=1}^n \left| w_i(x, s) (u_2 + h)_j(x, s) \frac{\partial w_j}{\partial x_i}(x, s) \right| \, dx \, ds \leq \\
 & \leq \sum_{i,j=1}^n \int_0^t \|w_i(s)\|_{L_4(\Omega)} \|(u_2 + h)_j(s)\|_{L_4(\Omega)} \left\| \frac{\partial w_j}{\partial x_i}(s) \right\|_{L_2(\Omega)} \, ds \leq \\
 & \leq C_{12} \int_0^t \|w(s)\|_{V_s}^2 \, ds.
 \end{aligned}$$

Поскольку в левой части (7.2) каждое слагаемое неотрицательно, то её можно оценить снизу:

$$\begin{aligned} & \frac{\varkappa}{2} \|w(t)\|_{V_i}^2 \leq \\ & \leq \frac{1}{2} \|w(t)\|_{L_2(\Omega_i)}^2 + \frac{\varkappa}{2} \|w(t)\|_{V_i}^2 + \nu \int_0^t \|w(s)\|_{V_i}^2 ds. \end{aligned}$$

Из оценок на левую и правую часть равенства (7.2) мы получаем следующее неравенство:

$$\frac{\varkappa}{2} \|w(t)\|_{V_i}^2 \leq C_{14} \int_0^t \|w(s)\|_{V_i}^2 ds,$$

которое имеет место при всех $t \in [0, T]$. Воспользовавшись неравенством Гронуолла—Беллмана получим, что $\|w(t)\|_{V_i} \equiv 0$, а следовательно $u_1 \equiv u_2$. Получили противоречие, из которого и следует единственность слабого решения задачи (1.6)–(1.9) на отрезке $[0, T]$. \square

8. ТЕХНИЧЕСКАЯ ЛЕММА

Лемма 8.1 *Определения пространства $Y_{L_2}^1$, введённые в первом пункте эквивалентны.*

Доказательство: Для того чтобы различать эти определения мы будем пространство $Y_{L_2}^1$, определенное согласно второму определению (определению, данному Лионсом [12]), обозначать через $Z_{L_2}^1$.

Сначала покажем, что $Y_{L_2}^1 \subset Z_{L_2}^1$.

Действительно, для каждой функции $u \in Y_{L_2}^1$ в силу определения пространства $Y_{L_2}^1$, имеем, что u при каждом $t \in [0, T]$ принимает значение $u(t) \in V_i$. Если же мы продолжим функцию u при каждом t нулём на всё \tilde{V} , то в силу проведенных выше рассуждений полученная таким образом функция \tilde{u} будет принадлежать пространству $L_2(0, T; \tilde{V})$.

Покажем теперь, что $Z_{L_2}^1 \subset Y_{L_2}^1$.

Для того чтобы показать, что функция $u \in Z_{L_2}^1$ принадлежит $Y_{L_2}^1$ достаточно показать, что u можно аппроксимировать по норме $Y_{L_2}^1$ функциями из D . В силу гладкости границы Q получим, что область Q — локально-звезда. Выберем теперь покрытие Q открытыми множествами U, U_1, \dots, U_k такими, что $U \subset \bar{U} \subset Q$ и каждое из множеств $U_j \cap Q, j = 1, \dots, k$ звездное относительно одной из своих точек (t_j^*, x_j^*) . Данное покрытие конечно в силу того, что Q — компакт.

Выберем C^∞ -гладкое разбиение единицы, подчиненное покрытию U, U_1, \dots, U_k множества

Q . Таким образом нами выбраны числовые функции $\phi, \phi_1, \dots, \phi_k$, определённые на Q и такие, что

$$1 = \phi + \sum_{j=1}^k \phi_j, \quad \text{supp } \phi \subset U, \text{supp } \phi_j \subset U_j, \\ j = 1, \dots, k,$$

Тогда имеем, что

$$u = \phi u + \sum_{j=1}^k \phi_j u.$$

Каждое слагаемое из правой части последнего равенства принадлежит $L_2(Q)^n$.

Обозначим через $\varrho_\varepsilon(t_j^*, x_j^*)$, $\varepsilon \neq 0$, преобразование гомотетии с коэффициентом $1 - \varepsilon$: $(t, x) \mapsto (t_j^* * \varepsilon + t * (1 - \varepsilon), x_j^* * \varepsilon + x * (1 - \varepsilon))$. Для этого преобразования

$$\sigma_\varepsilon(Q \cap U_j) \subset \sigma_\varepsilon(\bar{Q} \cap U_j) \subset Q \cap U_j \\ \text{для каждого } j = 1, 2, \dots, k.$$

Введем следующие обозначения $w_j = \phi_j u$ и $\sigma_\varepsilon[w_j](x) = w_j(\sigma_\varepsilon(x))$. Будем считать, что каждая функция w_j продолжена нулем на все пространство \mathbb{R}^{n+1} . Как показано в [16] (глава I, лемма 1.1) последовательность $\sigma_\varepsilon[w_j]$ сходится к w_j в $L_2(Q)^n$ при $\varepsilon \rightarrow 0$.

Далее при каждом фиксированном $\varepsilon > 0$ носитель каждой функции $\sigma_\varepsilon[w_j], j = 1, 2, \dots, k$ и его 2δ -окрестность содержатся в $Q \cap U_j$ для достаточно малого $\delta > 0$. Также для фиксированного $\varepsilon > 0$ носитель функции $w = \phi u$ и его 2δ -окрестность содержатся в $Q \cap U$ для достаточно малого $\delta > 0$ в силу того, что функция ϕ имеет компактный носитель в Ω . Таким образом получили, что функция

$$\bar{w} = w + \sum_{j=1}^k \sigma_\varepsilon[w_j]$$

имеет компактный носитель в Ω .

Выберем теперь подобласть

$$Q_\delta = \{(t, x) \in Q : \text{dist}((t, x), \partial Q) > \delta\}$$

области Q , содержащую носитель функции \bar{w} .

Обозначим через P_δ оператор ортогонального проектирования $L_2(Q_\delta)^n$ на $H(Q_\delta)$. (Здесь и далее принадлежность функции пространству $H(Q_\delta)$ означает, что функция суммируема с квадратом как функция двух переменных t и x и дивергенция этой функции равна нулю.) Применим этот оператор к функции \bar{w} , получим $w_\delta = P_\delta(\bar{w})$. Функция w_δ принадлежит пространству $H(Q_\delta)$ и поэтому ее продолжение

нулем на всю область Q обладает свойством $\operatorname{div} v_\delta = 0$ в каждой точке области Q и, следовательно, $v_\delta \in H = H(Q)$.

Применим операцию усреднения по Стеклову к полученной функции v_δ . Получим $\tilde{v} = \rho_\delta * v_\delta$. Здесь $\rho_\delta = \rho_\delta(t, x)$. В силу выбора δ имеем, что носитель \tilde{v} является компактом в Q . Поскольку

$$\operatorname{div} \tilde{v} = \operatorname{div}(\rho_\delta * v_\delta) = \rho_\delta * \operatorname{div} v_\delta = 0,$$

то \tilde{v} принадлежит пространству $C_0^\infty(Q)^n$ и при каждом $t \in [0, T]$ функция $\tilde{v} \in V_t$. Таким образом $\tilde{v} \in D$.

Сходимость функции \tilde{v} к u следует из свойств усреднения по Стеклову и доказывает аналогично [16] (глава I, теорема 1.1) и [17]. Это и завершает доказательство данного факта. \square

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. *Amedodji K.* On the unsteady Navier-Stokes equations in a time-moving domain with velocity-pressure boundary conditions / K. Amedodji, G. Bayada, M. Chambat // *Nonlinear Analysis*, 2002. — V. 49. — P. 565—587.
2. *Ладыженская О. А.* Начально-краевая задача для уравнений Навье—Стокса в областях с меняющейся со временем границей / О. А. Ладыженская // *Записки научных семинаров ЛОМИ*, 1968. — Т. 11. — С. 97—128.
3. *Fujita H.* On existence of weak solutions of the Navier-Stokes equations in region-moving boundaries / H. Fujita, N. Sauer // *J. Fac. Sci. Univ. Tokyo, Sect. IA Math*, 1970. — V. 17. — P. 403—420.
4. *Salvi R.* On the existence of weak solutions of a nonlinear mixed problem for the Navier-Stokes equations in time-dependent domain / R. Salvi // *J. Fac. Sci. Univ. Tokyo, Sect. IA Math*, 1985. — V. 32. — P. 213—221.
5. *Salvi R.* On the existence of periodic weak solutions of Navier-Stokes equations in regions with periodically moving boundaries / R. Salvi // *Acta Applicandae Mathematicae*, 1994. — V. 37. — P. 169—179.
6. *Salvi R.* On the Navier-Stokes equations in non-cylindrical domains: on the existence and regularity / R. Salvi // *Mathematische Zeitschrift*, 1988. — V. 199. — P. 153—170.
7. *Zvyagin V. G.* On weak solutions of the equations of motion of a viscoelastic medium with variable boundary / V. G. Zvyagin, V. P. Orlov // *Boundary Value Problems*, 2005. — I. 3. — P. 215—245.
8. *Бетчов Р.* Вопросы гидродинамической устойчивости / Р. Бетчов, В. Криминале — М.: Мир, 1971. — 350 с.
9. *Осколков А. П.* К теории нестационарных течений жидкостей Кельвина—Фойгта / А. П. Осколков // *Записки научных семинаров ЛОМИ*, 1982. — Т. 115. — С. 191—202.
10. *Осколков А. П.* Начально-краевые задачи для уравнений движений жидкостей Кельвина—Фойгта и жидкостей Олдройта / А. П. Осколков // *Труды МИАН СССР*, 1987. — Т. 179. — С. 126—164.
11. *Осколков А. П.* О единственности и разрешимости в целом краевых задач для уравнений движения водных растворов полимеров / А. П. Осколков // *Записки научных семинаров ЛОМИ*, 1973. — Т. 38. — С. 98—136.
12. *Лионс Ж.-Л.* Некоторые методы решения нелинейных краевых задач / Ж.-Л. Лионс — М.: Мир, 1972. — 587 с.
13. *Ладыженская О. А.* Математические вопросы динамики вязкой несжимаемой жидкости / О. А. Ладыженская — М.: Наука, 1970.
14. *Simon J.* Compact sets in the space $L^p(0, T; B)$ / J. Simon // *Ann. Mat. Pura Appl.*, 1987. — V. 146. — P. 65—96.
15. *Гаевский Х.* Нелинейные операторные уравнения и операторные дифференциальные уравнения / Х. Гаевский, К. Грёгер, К. Захариас — М.: Мир, 1978.
16. *Темам Р.* Уравнения Навье—Стокса. Теория и численный анализ / Р. Темам — М.: Мир, 1987.
17. *Дмитриенко В. Т.* Конструкции оператора регуляризации в моделях движения вязкоупругих сред / В. Т. Дмитриенко, В. Г. Звягин // *Вестник ВГУ. Серия Физика, Математика*, 2004. — № 2. — С. 148—153.

Поступила в редакцию 1.10.2007