#### МИНОБРНАУКИ РОССИИ ФЕДЕРАЛЬНОЕ ГОСУДАРСТВЕННОЕ БЮДЖЕТНОЕ ОБРАЗОВАТЕЛЬНОЕ УЧРЕЖДЕНИЕ ВЫСШЕГО ОБРАЗОВАНИЯ «ВОРОНЕЖСКИЙ ГОСУДАРСТВЕННЫЙ УНИВЕРСИТЕТ»

## Математический факультет Кафедра алгебры и математических моделей гидродинамики

Изучение единственности слабых решений системы Навье-Стокса

# Бакалаврская работа Направление 01.03.01 Математика Профиль Математическое моделирования

Зав. кафедрой		д.фм.н., проф.	В.Г. Звягин
	подпись		
Обучающийся			Д.А. Мукасеева
	подпись		
Руководитель		к.фм.н.	А.В. Звягин
	nodnuci		

Воронеж 2020

## Содержание

1	Эволюционная система уравнений			
Навье-Стокса				
	1.1	Понятие слабого решения	3	
	1.2	О единственности слабого решения в случае $n=2$	12	
Cı	писо	к литературы	16	

## Эволюционная система уравнений Навье-Стокса

## 1.1 Понятие слабого решения

Пусть  $\Omega$  — ограниченная область в пространстве  $R^n$ , где n=2,3, с достаточно гладкой границей  $\partial\Omega$ . Рассмотрим начально-краевую задачу для системы уравнений Навье-Стокса

$$\frac{\partial v}{\partial t} + \sum_{i=1}^{n} v_i \frac{\partial v}{\partial x_i} - \nu \Delta v + \nabla p = f; \tag{1}$$

$$\operatorname{div} v = 0; \tag{2}$$

$$v|_{t=0} = v_0; (3)$$

$$v|_{(0,T)\times\partial\Omega} = 0. (4)$$

Здесь  $v = (v_1(t,x), \ldots, v_n(t,x))$  — вектор-функция скорости движения частицы жидкости, p = p(t,x) — функция давления, f = f(t,x) — вектор-функция плотности внешних сил,  $\nu > 0$  — коэффициент вязкости.  $\Delta v = (\Delta v_1, \ldots, \Delta v_n), \quad \Delta v_i = \frac{\partial^2 v_i}{\partial x_1^2} + \ldots + \frac{\partial^2 v_i}{\partial x_n^2}; \text{ div } v = \frac{\partial v_1}{\partial x_1} + \ldots + \frac{\partial v_n}{\partial x_n}; \nabla p = (\frac{\partial p}{\partial x_1}, \ldots, \frac{\partial p}{\partial x_n}).$ 

Сформулируем определение сильного решения рассматриваемой задачи (1)-(4). Для этого введем необходимые функциональные пространства:

 $L_p(\Omega)$  — множество измеримых функций, суммируемых с p-ой степенью, где  $1 \le p < \infty$ , и нормой  $\|v\|_{L_p(\Omega)} = (\int\limits_{\Omega} |v(x)|^p dx)^{1/p}$ .

Пространство  $L_{\infty}(\Omega)$  состоит из измеримых существенно ограниченных функций  $v:\Omega\to R^n$ . Функция  $v:\Omega\to R^n$  называется существенной ограниченной, если существует число  $C_1<\infty$ , что  $|v(x)|\leq C_1$  при почти всех  $x\in\Omega$ . Норма в  $L_{\infty}(\Omega)$  задается  $\|v\|_{L_{\infty}(\Omega)}=ess\ sup\|v(x)\|$ .

 $W_p^m(\Omega)$  — где  $m\geqslant 1,\; p\geqslant 1,\;$  пространство Соболева, состоящее из функции, которые со своими обобщенными частными производными до порядка m включительно принадлежат пространству  $L_p(\Omega)$ .

Норма в  $W_p^m(\Omega)$  задается  $\|v\|_{W_p^m(\Omega)} = \left(\sum_{|\alpha| \leqslant m} \int\limits_{\Omega} |D^{\alpha}v(x)|^p dx\right)^{1/p}$ .

 $C_0^{\infty}(\Omega)$  — пространство бесконечно дифференцируемых функций на  $\Omega$  со значениями в  $R^n$  и с компактным носителем, содержащимся в  $\Omega$ .

 $\mathcal{V}$  — множество функций  $v \in C_0^\infty(\Omega)$ , таких что div v = 0;

H — замыкание  $\mathcal{V}$  по норме пространства  $L_2(\Omega)$ ;

V — замыкание  $\mathcal{V}$  по норме пространства  $W_1^1(\Omega)$ ;

 $L_p(a,b;X)$  — где  $1 \leq p < \infty$  пространство суммируемых с p-ой степенью функций на [a,b] со значениями в банаховом пространстве X. Норма пространства  $L_p(a,b;X)$  задается  $\|v\|_{L_p(a,b;X)} = (\int\limits_0^T \|v(s)\|_X^p ds)^{1/p}$ .

Через  $L_{\infty}(a,b;X)$  будем обозначать множество всех измеримых существенно ограниченных функций  $v:[a,b]\to X$ . Множество  $L_{\infty}(a,b;X)$  является банаховым пространством относительно нормы  $\|v\|_{L_{\infty}(a,b;X)}=ess\ sup\|v(s)\|_X$ .

Будем обозначать  $E^*$  сопряженное пространство к пространству E.

 $< f, \varphi > -$  обозначим действие функционала f из  $E^*$  на элемент  $\varphi$  из E.

 $C_i$  — будем обозначать положительные константы.

Пусть f и  $v_0$  — заданные функции, где  $f \in L_2(0,T;L_2(\Omega))$  и  $v_0 \in V$ .

Определение 1.1. Сильным решением начально-краевой задачи (1)-(4) называется пара функций  $v \in L_2(0,T;L_2(\Omega))$  и  $p \in L_2(0,T;L_2(\Omega))$ , удовлетворяющих следующим условиям:

- 1. обобщенные частные производные функций, содержащихся в равенствах (1)-(2), принадлежат пространству  $L_2(0,T;L_2(\Omega))$ ;
- 2. при подстановке функций уравнения (1)-(2) обращаются в равенства в пространстве  $L_2(0,T;L_2(\Omega))$ ;
- 3. функция v удовлетворяет начальному условию (3) и граничному условию (4).

Введем понятие слабого решения. Для этого пусть v и p — сильное решение задач (1)-(4).

Чтобы обеспечить понимание определения слабого решения, мы временно предположим, что v=v(t,x) и p=p(t,x) являются, фактически, гладкими решениями задачи. Сопоставим функции v отображение  $v:[0,T]\to W^1_2(\Omega)$ , определенное по формуле

$$[v(t)](x) = v(t, x), t \in [0, T], x \in \Omega.$$

Другими словами, v рассматривается не как функции переменных t и x, а как функция переменной t, определенная на отрезке [0,T] и принимающая значения в функциональном пространстве  $W_2^1(\Omega)$ .

Аналогично определим  $p:[0,T]\to L_2(\Omega)$  по формуле

$$[p(t)](x) = p(t, x), t \in [0, T], x \in \Omega$$

и функцию  $f:[0,T]\to L_2(\Omega)$  по формуле

$$[f(t)](x) = f(t, x), t \in [0, T], x \in \Omega.$$

Умножая равенство (1) при фиксированных значениях  $t\in [0,T]$  на функцию  $\varphi(x)\in V$  скалярно в  $L_2(\Omega)$ , получим

$$\int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial t} \varphi dx + \sum_{i=1}^{n} \int_{\Omega} v_i \frac{\partial v}{\partial x_i} \varphi dx -$$

$$-\nu \sum_{i,j=1}^{n} \int_{\Omega} \frac{\partial^{2} v_{j}}{\partial x_{i}^{2}} \varphi_{j} dx + \sum_{i=1}^{n} \int_{\Omega} \frac{\partial p}{\partial x_{i}} \varphi_{i} dx = \int_{\Omega} f \varphi dx.$$

Выполним преобразования слагаемых, связанные с интегрированием по частям  $^1$ 

$$-\nu \int_{\Omega} \sum_{i,j=1}^{n} \frac{\partial^{2} v_{j}}{\partial x_{i}^{2}} \varphi_{j} dx = \nu \int_{\Omega} \sum_{i,j=1}^{n} \frac{\partial v_{j}}{\partial x_{i}} \frac{\partial \varphi_{j}}{\partial x_{i}} = \nu \int_{\Omega} \nabla v : \nabla \varphi dx.$$

<sup>&</sup>lt;sup>1</sup> Метод интегрирования по частям.

Здесь символ «:» обозначает покомпонентное матричное произведение, т. е. для  $C=(c_{ij}), D=(d_{ij}), i,j=1,\ldots,m,$  имеем  $C:D=\sum\limits_{i,j=1}^m c_{ij}d_{ij}$ 

$$\begin{split} \sum_{i=1}^{n} \int\limits_{\Omega} \frac{\partial p}{\partial x_{i}} \varphi_{i} dx &= -\sum_{i=1}^{n} \int\limits_{\Omega} p \frac{\partial \varphi_{i}}{\partial x_{i}} dx = \int\limits_{\Omega} p \ div \ \varphi \ dx = 0; \\ \sum_{i=1}^{n} \int\limits_{\Omega} v_{i} \frac{\partial v}{\partial x_{i}} \varphi dx &= -\sum_{i=1}^{n} \int\limits_{\Omega} v \frac{\partial}{\partial x_{i}} (v_{i} \varphi) dx = \\ &= -\sum_{i=1}^{n} \int\limits_{\Omega} v \frac{\partial v_{i}}{\partial x_{i}} \varphi dx - \sum_{i=1}^{n} \int\limits_{\Omega} v v_{i} \frac{\partial \varphi}{\partial x_{i}} dx = \\ &= -\int\limits_{\Omega} v \ \varphi \ div \ v \ dx - \sum_{i=1}^{n} \int\limits_{\Omega} v_{i} v \frac{\partial \varphi}{\partial x_{i}} dx = -\sum_{i=1}^{n} \int\limits_{\Omega} v_{i} v \frac{\partial \varphi}{\partial x_{i}} dx. \end{split}$$

Таким образом, приходим к равенству

$$\frac{d}{dt} \int_{\Omega} v\varphi dx - \sum_{i=1}^{n} \int_{\Omega} v_{i}v \frac{\partial \varphi}{\partial x_{i}} dx + v \int_{\Omega} \nabla v : \nabla \varphi dx = \int_{\Omega} f\varphi dx. \tag{5}$$

Заметим, что равенство (5) может выполняться и при более слабых требованиях на функцию v(t,x). Покажем, что достаточно предполагать, что  $v \in L_2(0,T;V)$  для того, чтобы каждый интеграл, входящий в равенство (5), имел смысл.

В силу теоремы вложений Соболева<sup>2</sup>

вложение  $W_2^1(\Omega) \subset L_4(\Omega)$  непрерывно при  $n \leqslant 4$ . Поэтому, так как  $V \subset W_2^1(\Omega)$ , то  $v_i(t,x)v(t,x) \in L_2(\Omega)$  и  $v_i(t,x)v(t,x) \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} \in L_1(\Omega)$  при каждом фиксированном значении t. Следовательно, интеграл  $\sum_{i=1}^n \int_{\Omega} v_i v \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx$  определен.

Кроме того, это слагаемое определяет линейный непрерывный функцио-

 $<sup>^2</sup>$  Пусть  $p_1 \geq p$  и  $\operatorname{æ}(W^{m_1}_{p_1}(\Omega)) > \operatorname{æ}(W^m_p(\Omega))$ , то пространство  $W^m_p(\Omega)$  компактно вложено в пространоство  $W^{m_1}_{p_1}(\Omega)$ , где  $\operatorname{æ}(W^m_p(\Omega)) = \frac{n}{p} - m$ .

нал на V. Обозначим этот функционал через K(v):

$$\langle K(v), \varphi \rangle = \sum_{i=1}^{n} \int_{\Omega} v_i v \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx.$$

Отметим, что  $\int_{\Omega} v \varphi dx \in L_2(0,T)$  и производная в выражении  $\frac{d}{dt} \int_{\Omega} v \varphi dx$  понимается в смысле распределений на интервале (0,T). Поэтому равенство (5) выполняется в смысле распределений. Все слагаемые равенства, исключая первое, принадлежат пространству  $L_1(0,T)$ , поэтому  $\frac{d}{dt} \int_{\Omega} v \varphi dx \in L_1(0,T)$  и равенство (5) выполняется для почти всех значений  $t \in (0,T)$ .

Подводя итог рассуждениям, приходим к следующему определению слабого решения.

Определение 1.2. Пусть  $f \in L_2(0,T;L_2(\Omega))$  и  $v_0 \in H$ . Слабым решением задачи (1)-(4) называется функция  $v \in L_2(0,T;V)$ , удовлетворяющая для всех  $\varphi \in V$  и для почти всех значений  $t \in (0,T)$  равенству

$$\frac{d}{dt} \int_{\Omega} v\varphi dx - \sum_{i=1}^{n} \int_{\Omega} v_{i}v \frac{\partial \varphi}{\partial x_{i}} dx + \nu \int_{\Omega} \nabla v : \nabla \varphi dx = \int_{\Omega} f\varphi dx \tag{6}$$

и условию

$$v(0) = v_0. (7)$$

Выше показано, что равенство (6) корректно для  $v \in L_2(0,T;V)$  и если (v,p) сильное решение задачи (1)-(4), то v является слабым решением. Поэтому задачу о поиске сильных решений заменим задачей об исследовании слабых решений.

Заметим, однако, что для функции  $v \in L_2(0,T;V)$  условие (7) не имеет смысла, так как не определено значение функции v(t) в каждой точке  $t \in (0,T)$ . Покажем, что функция v(t), удовлетворяющая равенству (6), является непрерывной на [0,T] со значениями в  $V^*$  и слабо непрерывной со значениями в H. Поэтому равенство (7) имеет смысл и определение слабого решения корректно.

Преобразуем равенство (6). Скалярное произведение  $(v(t), \varphi)_{L_2(\Omega)}$  определяет линейный непрерывный функционал на H, а следовательно, эле-

мент из  $H^*$ . Учитывая отождествление  $H \equiv H^*$  и цепочку вложений  $V \subset H \subset H^* \subset V^*$ , элемент v(t) можно рассматривать как функционал на V, действие которого на функцию  $\varphi \in V$  определяется равенством  $\langle v(t), \varphi \rangle = (v(t), \varphi)_{L_2(\Omega)}$ . Тогда можно считать, что функция v(t) на [0, T] принимает значения в  $V^*$  и

$$\frac{d}{dt} \int_{\Omega} v\varphi dx = \frac{d}{dt} \langle v(t), \varphi \rangle.$$

С учетом введенных обозначений равенство (6) можно записать в виде

$$\frac{d}{dt}\langle v(t), \varphi \rangle - \nu \langle \Delta v(t), \varphi \rangle - \langle K(v(t)), \varphi \rangle = \langle f(t), \varphi \rangle,$$

где  $\Delta:V\to V^*$ , обозначает оператор Лапласа, действующий по правилу  $\langle \Delta v(t), \varphi \rangle = -\int\limits_{\Omega} \nabla v: \nabla \varphi dx.$  Или можно (6) переписать в виде:

$$\frac{d}{dt}\langle v(t), \varphi \rangle = \langle \nu \Delta v(t) + K(v(t)) + f(t), \varphi \rangle. \tag{8}$$

Исследуем свойства операторов, входящих в правую часть равенства.

#### Лемма 1.1.

1. Оператор  $\Delta$  :  $L_2(0,T;V) \rightarrow L_2(0,T;V^*)$  линейный и непрерывный, причем

$$\|\Delta v\|_{L_2(0,T;V^*)} = \|v\|_{L_2(0,T;V)}, \ \forall v \in L_2(0,T;V^*).$$
(9)

2. Оператор  $K: L_2(0,T;V) \to L_1(0,T;V^*)$  непрерывен и справедлива оценка

$$||K(v)||_{L_1(0,T;V^*)} \leqslant C_2 ||v||_{L_2(0,T;V)}^2, \ \forall v \in L_2(0,T;V^*), \tag{10}$$

для некоторой константы  $C_2$ .

Доказательство. Покажем, что оператор  $\Delta:V o V^*$  линейный. Для

этого возьмем v и  $u \in V$  и применим к ним оператор Лапласа

$$\Delta(\alpha v + \beta u) = \sum_{i,j=1}^{n} \frac{\partial^{2}}{\partial x_{i}^{2}} (\alpha v_{i} + \beta u_{i}) = \alpha \sum_{i,j=1}^{n} \frac{\partial^{2} v_{i}}{\partial x_{i}^{2}} + \beta \sum_{i,j=1}^{n} \frac{\partial^{2} u_{i}}{\partial x_{i}^{2}}.$$

Заметим, что оператор  $\Delta:V\to V^*$  определяет изометрию пространств. Действительно:

$$\begin{split} \|\Delta v\|_{V^*} &= \sup_{\varphi \in V} \frac{\left| \left\langle \Delta v, \varphi \right\rangle \right|}{\|\varphi\|_{V}} = \sup_{\varphi \in V} \frac{\left| \int\limits_{\Omega} \nabla v : \nabla \varphi dx \right|}{\|\varphi\|_{V}} \leq \sup_{\varphi \in V} \frac{\|\nabla v\|_{L_{2}(\Omega)} \|\nabla \varphi\|_{L_{2}(\Omega)}}{\|\varphi\|_{V}} \leq \\ &\leq \sup_{\varphi \in V} \frac{\|v\|_{V} \|\varphi\|_{V}}{\|\varphi\|_{V}} = \|v\|_{V} \end{split}$$

То есть  $\|\Delta v\|_{V^*} \leq \|v\|_V$ . С другой стороны, положим  $\varphi = v$ :  $|\langle \Delta v, v \rangle| = |\int\limits_{\Omega} \nabla v : \nabla v dx| = \|v\|_V^2$ .

Применим неравенство Коши-Буняковского

$$||v||_V^2 = |\langle \Delta v, v \rangle| \le ||\Delta v||_{V^*} ||v||_V.$$

Сократив на  $\|v\|_V$ , получим  $\|\Delta v\|_{V^*} \ge \|v\|_V$ . Следовательно получаем  $\|\Delta v\|_{V^*} = \|v\|_V$ . Заметим, что линейный ограниченный оператор является непрерывным.

Отсюда для  $v \in L_2(0,T;V)$  имеем  $\|\Delta v\|_{V^*} = \|v(t)\|_V$  для почти всех  $t \in [0,T]$ . Так как  $\|v(t)\|_V \in L_2(0,T)$ , то  $\|\Delta v(t)\|_{V^*} \in L_2(0,T)$ . Следовательно,  $\Delta v \in L_2(0,T;V^*)$  и справедливо равенство (9). Таким образом, линейный оператор  $\Delta$  определяет изометрию пространств  $L_2(0,T;V)$  и  $L_2(0,T;V^*)$ .

2) По определению оператора K для любых  $v, \varphi \in V$  действует по правилу

$$\langle K(v), \varphi \rangle = \sum_{i,j=1}^{n} \int_{\Omega} v_i v_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx.$$

Значит для любого  $v \in V$  получим

$$\left| \langle K(v), \varphi \rangle \right| \le \left| \int_{\Omega} \sum_{i,j=1}^{n} v_i v_j \frac{\partial \varphi_j}{\partial x_i} dx \right| \le$$

$$\leq (\sum_{i,j=1}^{n} \int_{\Omega} \left| v_{i} v_{j} \right|^{2} dx)^{1/2} (\sum_{i,j=1}^{n} \int_{\Omega} \left| \frac{\partial \varphi_{j}}{\partial x_{i}} \right|^{2} dx)^{1/2} \leq$$

$$\leq (\sum_{i=1}^{n} \int_{\Omega} \left| v_{i} \right|^{4} dx)^{1/4} (\sum_{j=1}^{n} \int_{\Omega} \left| v_{j} \right|^{4} dx)^{1/4} (\sum_{i,j=1}^{n} \int_{\Omega} \left| \frac{\partial \varphi_{j}}{\partial x_{i}} \right|^{2} dx)^{1/2} \leq \|v\|_{L_{4}(\Omega)}^{2} \|\varphi\|_{V}.$$

По теореме вложения Соболева вложение  $V \in L_4(\Omega)^n$  непрерывно для  $n \leq 4$ , поэтому,  $\|v\|_{L_4(\Omega)^n} \leq C_3 \|v\|_V$  и, следовательно,  $\|K(v)\|_{V^*} \leq C_3^2 \|v\|_V^2$ . Отсюда для  $v \in L_2(0,T;V)$  имеем  $K(v) \in L_1(0,T;V^*)$  и

$$||K(v)_{L_1(0,T;V^*)}|| \le \int_0^T ||K(v(t))||_{V^*} dt \le C_3^2 \int_0^T ||v(t)||_V^2 dt = C_3^2 ||v(t)||_{L_2(0,T;V)}^2.$$

Докажем непрерывность оператора K. Для любых функций  $v, u \in L_2(0,T;V)$  справедлива оценка

$$\int_{0}^{T} \|K(v) - K(u)\|_{V^{*}} dt \leq \int_{0}^{T} (\sum_{i,j=1}^{n} \int_{\Omega} (v_{i}v_{j} - u_{i}u_{j})^{2} dx)^{1/2} dt \leq 
\leq \int_{0}^{T} (\sum_{i,j=1}^{n} \int_{\Omega} (v_{i}(v_{j} - u_{j}) + (v_{i} - u_{i})u_{j})^{2} dx)^{1/2} dt \leq 
\leq \sqrt{2} \sum_{i,j=1}^{n} \int_{0}^{T} (\int_{\Omega} v_{i}^{2} (v_{j} - u_{j})^{2} dx)^{1/2} + (\int_{\Omega} (v_{i} - u_{i})^{2} u_{j} dx)^{1/2} \leq 
\leq \sqrt{2} \sum_{i,j=1}^{n} \int_{0}^{T} (\|v_{i}\|_{L_{4}(\Omega)} \|v_{j} - u_{j}\|_{L_{4}(\Omega)} + \|v_{i} - u_{i}\|_{L_{4}(\Omega)} \|u_{j}\|_{L_{4}(\Omega)}) dt \leq 
\leq C_{2} (\|v\|_{L_{2}(0,T;L_{4}(\Omega))} + \|u\|_{L_{2}(0,T;L_{4}(\Omega))}) \|v - u\|_{L_{2}(0,T;L_{4}(\Omega))}$$

. Отсюда, если  $\|v-u\|_{L_2(0,T;L_4(\Omega))} \to 0$ , то  $\|K(v)-K(u)\|_{L_1(0,T;L)} \to 0$ . Поэтому отображние K непрерывно.

По утверждению леммы  $\nu \Delta v \in L_2(0,T;V^*), K(v) \in L_1(0,T;V^*),$  поэтому  $\nu \Delta v(t) + K(v(t)) + f(t) \in L_1(0,T;V^*).$  Тогда из равенства (8) и теоремы

<sup>3</sup> следует:

- 1. что функция v(t) имеет суммируемую производную v'(t);
- 2. в силу равенства  $\frac{d}{dt}\langle\phi,u(t)\rangle=\langle\phi,g(t)\rangle;$

$$\frac{d}{dt}\langle v(t), \varphi \rangle = \langle v'(t), \varphi \rangle;$$

3. равенство  $\frac{d}{dt}\langle v(t), \varphi \rangle = \langle \Delta v(t) + K(v(t)) + f(t), \varphi \rangle$  можно записать в виде

$$v'(t) = \nu \Delta v(t) + K(v(t)) + f(t).$$

Подводя итог рассуждений, отметим, что так как  $v'(t) \in L_1(0,T;V^*)$ , в силу леммы 1.2

**Лемма 1.2.** Для  $p_0 \ge 1$ ,  $p_1 \ge 1$  имеет место вложение  $W_{p_0,p_1} = v \in L_{p_0}(a,b,X_0)$ ,  $v_1 \in L_{p_0}(a,b,X_0) \subset C([a,b],X_1)$  и это вложение непрерывно.

поэтому функция v(t) непрерывна на отрезке [0,T] со значениями в  $V^*$ . Кроме того, в виду леммы 1.3,

**Лемма 1.3.** Пусть X и Y — банаховы пространства, такие, что X — рефлективно и вложение  $X \subset Y$  непрерывно. Если функция  $v \in L_{\infty}(a,b;X)$  слабо непрерывна как функция со значениями в Y, то и слабо непрерывна и как функция со значениями в X.

(a) функция u(t) почти всюду равна первообразной от g(t) и для п.в.  $t \in [a,b]$ 

$$u(t) = \xi + \int_{a}^{b} g(s)ds, \xi \in X;$$

(b) для каждой пробной функции  $\eta \in \mathcal{D}(a,b)$ 

$$\int_{a}^{b} u(t)\eta'(t)dt = -\int_{a}^{b} g(t)\eta(t)dt;$$

(c) для кажого  $\phi \in X^*$ 

$$\frac{d}{dt}\langle\phi, u(t)\rangle = \langle\phi, g(t)\rangle$$

в смысле скалярных распределений на (a,b). Если условия (a)-(c) выполнены, то u, в частности, почти всюду равна некоторой непрерывной функции.

<sup>&</sup>lt;sup>3</sup> Тh Пусть X — банахово пространство с сопряженным  $X^*$  и функции u, g принадлежат пространству  $L_1(a, b, X)$ . Тогда следующие три условия эквивалентны:

если функция  $v \in L_{\infty}(0,T;H)$ , то эта функция слабо непрерывна со значениями в H. Поэтому начальное условие (7) имеет смысл.

Переформулируем понятие слабого решения

Определение 1.3. Пусть  $n \leq 4$ ,  $f \in L_2(0,T;L_2(\Omega))$  и  $v \in H$ . Слабым решением задачи (1)-(4) называется функция  $v \in L_2(0,T;V) \cap L_\infty(0,T;H) \subset v' \in L_1(0,T;V^*)$ , удовлетворяющая равенству при почти всех значений  $t \in (0,T)$ 

$$v'(t) - \nu \Delta v(t) - K(v(t)) = f(t)$$
(11)

и начальному условию

$$v(0) = v_0. (12)$$

Таким образом, имеет место теорема 1.1

**Теорема 1.1.** Пусть n=2,3. Для каждой функции  $f \in L_2(0,T;V^*)$  и  $v_0 \in H$  начально-краевая задача (1)-(4) имеет хотя бы одно слабое решение v.

## 1.2 О единственности слабого решения в случае n=2

В этом разделе мы рассмотрим вопрос о единственности слабого решения начально-краевой задачи (1)-(4) для эволюционной системы уравнений Навье-Стокса. Покажем, что в случае  $\Omega \subset R^2$  слабое решение начально-краевой задачи единственно. Однако для размерности n>2 аналогичное утверждение неверно. Примером, показывающим, что слабое решение задачи не единственно, служит результат о бифуркации решений, содержащийся, например, в [22, гл.II, §4,п.4.4].

Сформулируем и докажем утверждение о единственности слабого решения в случае n=2, следуя [22, гл.III, §3, теорема 3.2].

**Теорема 1.2.** Пусть  $\Omega$  ограниченная область в  $R^2$  с достаточно гладкой границей  $\partial\Omega$ . Тогда слабое решение v решение задачи (1)-(4) единственно.

Доказательство. Покажем единственность слабого решения. Предположим, что u и v – слабые решения начально-краевой задачи (1)-(4). Значит,

для этих функций выполнено операторное равентво (11). Рассмотрим разность полученных равенств. Для разности w=v-u получим равенство

$$w' - \nu \Delta w(t) - K(v(t)) + K(u(t)) = 0$$

Применим функционалы, стоящие в равенстве, к функции w(t)

$$\frac{1}{2} \frac{d}{dt} \int_{\Omega} w(t, x) w(t, x) dt + \nu \int_{\Omega} \nabla w(t, x) : \nabla w(t, x) dx = 
= \sum_{i=1}^{2} \int_{\Omega} v_{i}(t, x) v(t, x) \frac{\partial w(t, x)}{\partial x_{i}} dx - \sum_{i=1}^{2} \int_{\Omega} u_{i}(t, x) u(t, x) \frac{\partial w(t, x)}{\partial x_{i}} dx.$$
(13)

Оценим правую часть полученного равенства.

$$\begin{split} \sum_{i=1}^2 \int_{\Omega} v_i(t,x) v(t,x) \frac{\partial w(t,x)}{\partial x_i} dx - \sum_{i=1}^2 \int_{\Omega} u_i(t,x) u(t,x) \frac{\partial w(t,x)}{\partial x_i} dx = \\ &= \sum_{i=1}^2 \left[ \int_{\Omega} v_i(t,x) v(t,x) \frac{\partial w(t,x)}{\partial x_i} dx - \int_{\Omega} u_i(t,x) v(t,x) \frac{\partial w(t,x)}{\partial x_i} dx + \right. \\ &+ \int_{\Omega} u_i(t,x) v(t,x) \frac{\partial w(t,x)}{\partial x_i} dx - \int_{\Omega} u_i(t,x) u(t,x) \frac{\partial w(t,x)}{\partial x_i} dx \right] = \\ &= \sum_{i=1}^2 \left[ \int_{\Omega} v(t,x) \frac{\partial w(t,x)}{\partial x_i} (v_i(t,x) - u_i(t,x)) dx + \right. \\ &+ \int_{\Omega} u_i(t,x) \frac{\partial w(t,x)}{\partial x_i} (v(t,x) - u(t,x)) dx \right] = \sum_{i=1}^2 \left[ \int_{\Omega} w_i(t,x) v(t,x) \frac{\partial w(t,x)}{\partial x_i} + \right. \\ &+ \int_{\Omega} w(t,x) u_i(t,x) \frac{\partial w(t,x)}{\partial x_i} \right] dx. \end{split}$$

Используем интегрирование по частям для вычисления первого интеграла

$$\sum_{i=1}^{2} \int_{\Omega} w_i(t,x)v(t,x) \frac{\partial w(t,x)}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^{2} \int_{\Omega} w_i(t,x) \frac{\partial v(t,x)}{\partial x_i} w(t,x) dx,$$

так как  $\sum_{i=1}^2 \frac{\partial w_i(t,x)}{\partial x_i} = {
m div}\ w(t,x) = 0.$  Используем интегрирование по частям для вычисления второго из интегралов

$$\sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) w(t,x) \frac{\partial w(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) \cdot \frac{1}{2} \cdot \frac{\partial |w|^2(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) \cdot \frac{1}{2} \cdot \frac{\partial |w|^2(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) \cdot \frac{1}{2} \cdot \frac{\partial |w|^2(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) \cdot \frac{1}{2} \cdot \frac{\partial |w|^2(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) \cdot \frac{1}{2} \cdot \frac{\partial |w|^2(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) \cdot \frac{1}{2} \cdot \frac{\partial |w|^2(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) \cdot \frac{1}{2} \cdot \frac{\partial |w|^2(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) \cdot \frac{1}{2} \cdot \frac{\partial |w|^2(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) \cdot \frac{1}{2} \cdot \frac{\partial |w|^2(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) \cdot \frac{1}{2} \cdot \frac{\partial |w|^2(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) \cdot \frac{1}{2} \cdot \frac{\partial |w|^2(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) \cdot \frac{1}{2} \cdot \frac{\partial |w|^2(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) \cdot \frac{1}{2} \cdot \frac{\partial |w|^2(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) \cdot \frac{\partial |w|^2(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) \cdot \frac{\partial |w|^2(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) \cdot \frac{\partial |w|^2(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) \cdot \frac{\partial |w|^2(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) \cdot \frac{\partial |w|^2(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) \cdot \frac{\partial |w|^2(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) \cdot \frac{\partial |w|^2(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) \cdot \frac{\partial |w|^2(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) \cdot \frac{\partial |w|^2(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) \cdot \frac{\partial |w|^2(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) \cdot \frac{\partial |w|^2(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) \cdot \frac{\partial |w|^2(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) \cdot \frac{\partial |w|^2(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) \cdot \frac{\partial |w|^2(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) \cdot \frac{\partial |w|^2(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) \cdot \frac{\partial |w|^2(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) \cdot \frac{\partial |w|^2(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t,x) \cdot \frac{\partial |w|^2(t,x)}{\partial x_i} dx = \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} u_i(t$$

$$= -\frac{1}{2} \int_{\Omega} \sum_{i=1}^{n=2} \frac{\partial u_i(t, x)}{\partial x_i} \cdot |w|^2 (t, x) dx = 0,$$

так как  $\sum_{i=1}^2 \frac{\partial u_i(t,x)}{\partial x_i} = \mathrm{div} u(t,x) = 0$ . Отсюда и из равенства (13) получим

$$\frac{1}{2}\frac{d}{dt}\int\limits_{\Omega}w(t,x)w(t,x)dx+\nu\int\limits_{\Omega}\nabla w(t,x):\nabla w(t,x)dx=$$

$$= -\sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} w_i(t,x) \frac{\partial v(t,x)}{\partial x_i} w(t,x) dx$$

или

$$\frac{1}{2}\frac{d}{dt}\|w(t)\|_{H}^{2} + \nu\|w(t)\|_{V}^{2} \le \left|\sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} w_{i}(t,x) \frac{\partial v_{i}(t,x)}{\partial x_{i}} w(t,x) dx\right|. \tag{14}$$

Оценим правую часть неравенства, используя неравенства Шварца:

$$\left| \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} w_i(t,x) \frac{\partial v_i(t,x)}{\partial x_i} w(t,x) dx \right| = \left| \sum_{i,j=1}^{n=2} \int_{\Omega} w_i(t,x) \frac{\partial v_i(t,x)}{\partial x_i} w_j(t,x) dx \right| \le$$

$$\leq \left(\sum_{i,j=1}^{n=2} \int_{\Omega} |w_{i}(t,x)|^{2} |w_{j}(t,x)|^{2} dx\right)^{1/2} \cdot \left(\sum_{i,j=1}^{n=2} \int_{\Omega} \left|\frac{\partial v_{i}(t,x)}{\partial x_{i}}\right|^{2} dx\right)^{1/2} \leq \left(\sum_{i,j=1}^{n=2} \int_{\Omega} |w_{i}(t,x)|^{4} dx\right)^{1/4} \left(\sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} |w_{j}(t,x)|^{4} dx\right)^{1/4} \cdot \right)^{1/4} dx$$

$$\cdot \left( \sum_{i,j=1}^{n=2} \int_{\Omega} \left| \frac{\partial v_j(t,x)}{\partial x_i} \right|^2 dx \right)^{1/2}$$

ИЛИ

$$\left| \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} w_i(t,x) \frac{\partial v(t,x)}{\partial x_i} w(t,x) dx \right| \le$$

$$\leq \sum_{i=1}^{n=2} \|w_i(t)\|_{L_4(\Omega)} \|w_j(t)\|_{L_4(\Omega)} \|\frac{\partial v_j(t)}{\partial x_i}\|_{L_2(\Omega)}.$$

Учитывая, суммирование по повторяющимся индексам, получаем

$$\left| \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} w_i(t,x) \frac{\partial v(t,x)}{\partial x_i} w(t,x) dx \right| \le \|w(t)\|_{L_4(\Omega)}^2 \|v(t)\|_{V}.$$

Применим неравенство О.А. Ладыженской и далее неравенство Коши  $a\cdot b=\varepsilon a^2+rac{b^2}{4\varepsilon}c\ \varepsilon=rac{
u}{2^{1/2}},$  получим

$$\left| \sum_{i=1}^{n=2} \int_{\Omega} w_i(t, x) \frac{\partial v(t, x)}{\partial x_i} w(t, x) dx \right| \le$$

$$\le 2^{1/2} \|w(t)\|_{L_2(\Omega)} \|w(t)\|_V \|v(t)\|_V \le$$

$$\leq \nu \|w(t)\|_{V}^{2} + \frac{1}{2^{3/2}\nu} \|w(t)\|_{L_{2}(\Omega)}^{2} \|v(t)\|_{V}.$$

Подставляя полученное соотношение в неравенство (14), получаем

$$\frac{1}{2}\frac{d}{dt}\|w(t)\|_H^2 \leq \frac{1}{2^{3/2}\nu}\|w(t)\|_H^2\|v(t)\|_V.$$

Тогда из неравенство Гронуолла-Беллмана [1, теорема 26 глава IV, с.188] следует

$$||w(t)||_H^2 \le ||w(0)||_H^2 \exp\left(\int_0^t \frac{1}{2^{1/2}\nu} ||v(s)||_V ds\right).$$

Поскольку w(0) = v(0) - u(0) = 0, то из полученного выше неравенства приходим к выводу, что w(t) = 0 для всех  $t \in [0,T]$ . Следовательно, v = u и слабое и полное слабое решение задачи (1)-(4) единственно.

## Список литературы

1. *Темам Р.* Уравнения Навье-Стокса. Теория и численный анализ. — Москва, 1987. — с. 409.