## 1 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  $v=(v_1(t,x),...,v_n(t,x))$ - 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.  $\Delta v=(\Delta v_1,...,\Delta v_n),$   $\Delta v_i=\frac{\partial^2 v_i}{\partial x_1^2}+...+\frac{\partial^2 v_i}{\partial x_n^2},$  div  $v=\frac{\partial v}{\partial x_1}+...+\frac{\partial v}{\partial x_n},$   $\nabla p=\frac{\partial p}{\partial x_1}+...+\frac{\partial p}{\partial x_n}.$  Сформулируем определение сильного решения рассматриваемой задачи (1)-(4). Для этого введем необходимые функциональные пространства:

 $L_p(\Omega)$ - где  $1\leqslant p\leqslant \infty$ , множество измеримых функций, суммируемых с p-ой степенью,

 $W_p^m(\Omega)$ - где  $m\geqslant 1, p\geqslant 1$ , пространство Соболева, функции, которые со своими производными до порядка m включительно принадлежат пространству  $L_p(\Omega),$ 

 $C_0^\infty(\Omega)$ - бесконечно дифференцируемых функций на  $\Omega$  со значениями  $R^n(n=2,3)$  и компактным носителем  $\Omega,$ 

$$\nu$$
 - множество  $u \in C_0^\infty(\Omega), divu = 0$ 

H-....,

V-...,

 $L_{p}(a,b;X)$ - мы обозначим банаховы пространства непрерывных, слабо

непрерывных и суммируемых с p-ой степенью функций на [a,b] со значениями в банаховом пространстве X,

 $< f, \varphi >$ - обозначим действие функционала f из  $V^{-\alpha}$  на элемент  $\varphi$  из  $V^{\alpha}, \alpha \geqslant 0$ 

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  $p \in L_2(0,T;L_2(\Omega))$ , удовлетворяющие следующим условиям:

- 1. обобщенные частные производные функции, содержащиеся 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). Умножим равенство (1) на пробную функцию  $\varphi(x) \in V$  скалярно в  $L_2(\Omega)$ 

Пусть (v,p)-сильное решение задачи (1)-(4). Чтобы обеспечить понимание определения слабого решения, мы временно предположим, что v=v(t,x), p=p(t,x) являются, фактически, гладкими решениями задачи. Сопоставим функции v отображение  $v:[0,T]\to W_2^1(\Omega)$ , 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  $\varphi(x) \in C_0^\infty(\Omega)$  скалярно в  $L_2(\Omega)$ , получим

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

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

Выполним преобразования слагаемых, связанные с интегрированием по частям,

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

$$\sum_{i=1}^{n} \int_{\Omega} \frac{\partial p}{\partial x_{i}} \varphi_{i} dx = -\sum_{i=1}^{n} \int_{\Omega} p \frac{\partial \varphi_{i}}{\partial x_{i}} dx = \int_{\Omega} p div \varphi dx = 0;$$

$$\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v_i \frac{\partial v_i}{\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 = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = -\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v v$$

$$= -\int\limits_{\Omega} v\varphi divv dx - \sum\limits_{i=1}^{n}\int\limits_{\Omega} v_{i}v \frac{\partial \varphi}{\partial x_{i}} dx = -\sum\limits_{i=1}^{n}\int\limits_{\Omega} v_{i}v \frac{\partial \varphi}{\partial x_{i}} dx$$

приходим к равенству

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

Здесь символ ":"обозначает покомпонентное матричное произведение, т. е. для  $C = (c_{ij}), D = (d_{ij}), i, j = 1, ..., m$ , имеем  $C : D = \sum_{i,j=1}^{m} c_{i,j} d_{i,j}$  Заметим, что то же равенство (5) верно для любой функции  $\varphi \in V$ , так как каждая

часть этого равенства линейно и непрерывно зависит от  $\varphi$  в  $W_2^1(\Omega)$ . Кроме того, равенство 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), имеет смысл.

В силу теоремы вложений Соболева 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  $v_i(t,x)v(t,x)\partial_i\varphi \in L_1(\Omega)$  при каждом фиксированном значении t. Следовательно, интеграл  $\sum_{i=1}^n \int\limits_{\Omega} v_i v \cdot \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx$  определен.

Кроме того, это слагаемое определяет линейный непрерывный функционал 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  $f \in L_2(Q_T)$  и  $v_0 \in H$ . Слабым решением задачи (1)-(4) называется функция  $v \in L_2(0,T;V)$  такая,что равенство

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

выполняется для почти всех значений  $t \in (0,T)$  и выполнено для этой функции v начальное условие

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

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, элемент 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. Onepamop

 $\Delta: L_2(0,T;V) \to L_2(0,T;V^*)$  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  $K: L_2(0,T;V) \to L_1(0,T;V^*)$  непрерывнен и справедлива оценка

$$||K(v)||_{L_1(0,T;V^*)} \leqslant C_1 ||v||_{L_2(0,T;V)}^2, \ \forall v \in L_2(0,T;V^*),$$
 (10)

для некоторой константы  $C_1$ .

Доказательство.

- 1. В главе 2 показано, что отображение  $\Delta: V \to V^*$  линейно, непрерывно и определяет изометрию пространств. Следовательно,  $\|\Delta u\|_{V^*} = \|u\|_V$  для всех  $u \in V$ .Отсюда для  $u \in L_2(0,T;V)$  имеем  $\|\Delta u\|_{V^*} = \|u(t)\|_V$  для почти всех  $t \in [0,T]$ . Так как  $\|u(t)\|_V \in L_2(0,T)$ , то  $\|\Delta u(t)\|_V^* \in L_2(0,T)$ . Следовательно,  $\Delta u \in L_2(0,T;V^*)$  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

$$\langle K(t), u \rangle = \int_{\Omega} u_i(x)u_j(x) \cdot \partial_i u_j(x) dx$$

для  $u, v \in V$ . Повторяя рассуждения доказательства леммы 3.1 или используя оценки (3.10), получим

$$|| K(v(t)) ||_{V^*} \le c_0 || v(t) ||_V^2, \forall v \in V, t \in [0, T],$$

с некоторой константой  $c_0$ . Отсюда для  $v \in L_2(0,T;V)$  имеем  $K(v) \in L_1(0,T;V^*)$  и

$$||K(v)||_{L_1(0,T;V^*)} \le \int_0^T ||K(v(t))||_{V^*} dt \le c_0 \int_0^T ||v(t)||_V^2 dt =$$

$$= c_0 \parallel v(t) \parallel^2_{L_2(0,T;V)}$$

Повторяя рассуждения доказательства леммы 3.1, получим, что для  $v,u\in L_2(0,T;V)$  справедлива оценка

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

Кроме того, вложение  $V \subset (L_4(\Omega))^n$ , а следовательно, и вложение  $L_2(0,T;V) \subset L_2(0,T;(L_4(\subset))^n)$  непрерывны. Поэтому достаточно доказать непрерывность отображений

$$\phi_{ij}: L_2(0,T;(L_4(\Omega))^n) \to L_1(0,T;L_2(\Omega)), \varphi_{ij}(v) = v_i v_j$$

для  $i, j = 1, 2, \ldots, n$ . Для любых  $u, v \in L_2(0, T; (L_4(\Omega))^n)$  с помощью неравенства Шварца получаем оценку

$$\|\phi_{ij}(u) - \phi_{ij}(v)\|_{L_{1}(0,T;L_{2}(\Omega))} = \int_{0}^{T} (\int_{\Omega} (v_{i}v_{j} - u_{i}u_{j})^{2} dx)^{\frac{1}{2}} \leq$$

$$\leq \int_{0}^{T} (\int_{\Omega} v_{i}^{2}(v_{j} - u_{j})^{2} dx)^{\frac{1}{2}} + (\int_{\Omega} (v_{i} - u_{i})^{2} u_{j}^{2} dx)^{\frac{1}{2}} dt \leq$$

$$\int_{0}^{T} (\|v_{i}(t)\|_{L_{4}(\Omega)} \|v_{j}(t) - u_{j}(t)\|_{L_{4}(\Omega)} +$$

$$+ \|v_{i}(t) - u_{i}(t)\|_{L_{4}(\Omega)} \|u_{j}(t)\|_{L_{4}(\Omega)} dt \leq$$

$$\leq ||v_i||_{L_2(0,T;L_4(\Omega))} ||v_j - u_j||_{L_2(0,T;L_4(\Omega))} + + ||v_i - u_i||_{L_2(0,T;L_4(\Omega))} ||u_j||_{L_2(0,T;L_4(\Omega))}$$

Отсюда, если  $\|v-u\| L_2(0,T;(L_4(\Omega))^n) \to 0$ , то  $\|\phi_{ij}(u)-\phi_{ij}(v)\|$   $L_1(0,T;L_2(\Omega)) \to 0$ . Поэтому каждое из отображений  $\phi_{ij}$ , а следовательно, и отображение K непрерывны.

По утверждению леммы  $\Delta v \in L_2(0,T;V^*), K(v) \in L_1(0,T;VV^*),$  поэтому  $\Delta v(t) + K(v(t)) + f(t) \in L_1(0,T;VV^*).$  Тогда из равенства (8) и теоремы 4.6 следует

- 1. что функция v(t) имеет суммируемую производную  $v_{\prime}(t)$ ;
- 2. в силу равенства (4.3)

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

3. равенство (5.8) можно записать в виде

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

Подводя итог рассуждений, отметим, что так как  $v'(t) \in L_1(0,T;V^*)$ , то  $v \in W_{2,1}cX_0 = V$ ,  $X_1 = V^*$ . Поэтому в силу леммы 4.5 функция v(t) непрерывна на отрезке [0,T] со значениями в  $V^*$ . Кроме того, по лемме 4.6 эта функция слабо непрерывна со значениями в H. Поэтому начальное условие (7) имеет смысл.

Переформулируем понятие слабого решения

Определение 1.3. Пусть  $n \leq 4$ ,  $f \in L_2(0,T;(L_2(\Omega))^n)$  и  $v^0 \in H$ . Слабым (вариационным) решением задачи (1)-(4) называется функция  $v \in L_2(0,T;V)$  такая, что  $v^0 \in L_1(0,T;V^*)$ , равенство

$$v'(t) - \Delta v(t) - K(v(t)) = f(t) \tag{11}$$

выполняется для почти всех значений  $t \in (0,T)$  и

$$v(0) = v^0 \tag{12}$$

# 1.2 О единственности слабого и полного слабого решений в случае n=2

В этом разделе мы рассмотрим вопрос о единственности слабого и полного слабого решений краевой задачи (1)-(4) для эволюционной системы уравнений Навье-Стокса. Будем показано, что в случае  $\Omega \subset R^2$  слабое и полное слабое решение краевой задачи единственно. Однако для размерности n>2 аналогичное утверждение неверно. Примером, показывающим, что слабое решение задачи неединственно, 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 1.1.** Пусть  $\Omega$  ограниченная область в  $R^2$  с локально липшицевой границей. Тогда слабое решение v и полное слабое решение (v,p) (при условии  $(p)\Omega=0$ ) задачи (1)-(4) единственно. Кроме того, функция v непрерывна на отрезке [0,T] со значениями в H u

$$v(t) \to v_0 \in H \text{ npu } t \to \infty.$$
 (13)

 $\mathcal{A}$ оказательство. Достаточно установить единственность слабого решения v, так как компонента p полного слабого решения определяется компонентой v из равенства (5.34) единственным образом.

Пусть v — решение задачи (5.31), (5.32). Покажем, что  $v \in W$ , т.е.  $v' \in L_2(0,T;V^*)$ . Воспользуемся оценкой

$$\| K_{\varepsilon}(v) \|_{(H^{-1}(\Omega))^n} \le c_0 \| v \|_{(L_4(\Omega))^n}^2,$$

полученной при выводе неравенства (3.10), в случае n=2 и  $\varepsilon=0$ . Применяя

неравенство О.А.Ладыженской (1.7), получим для любого  $t \in [0, T]$ 

$$\sup_{v \in V} \langle K(v), \frac{u}{\|v\|} \rangle \le c_0 2^{1/2} (\int_{\Omega} v(t)^2 dt)^{1/2} \cdot \int_{\Omega} \sum_{i=1}^{n=3} \frac{\partial v^2}{\partial x_i} dt$$

Отсюда, возводя обе части неравенства в квадрат и интегрируя по t на отрезке [0,T], приходим к оценке

$$\int_0^T \sup(\langle K(v), \frac{u}{\parallel v \parallel} \rangle)^2 dt \le 2c_0 \int_0^T (\int_{\Omega} v(t)^2) \cdot \int_{\Omega} \sum_{i=1}^{n=3} \frac{\partial v^2}{\partial x_i} dt \le$$

$$\leq 2c_0 \max_{t \in [0,T]} \int_{\Omega} v(t)^2 dt \cdot \int_0^T \int_{\Omega} \sum_{i=1}^{n=3} \frac{\partial v^2}{\partial x_i} dt$$

Следовательно,

$$\left(\int_{0}^{T} \sup(\langle K(v), \frac{u}{\|v\|} \rangle)^{2} dt\right)^{1/2} \leq c_{0} 2^{1/2} \max_{t \in [0, T]} \int_{\Omega} v(t)^{2} dt \cdot \int_{0}^{T} v(t)^{2} dt$$

Из представления  $v' = \Delta v(t) + K(v(t)) + f(t)$  очевидно, что  $v' \in L_2(0,T;V^*)$  и  $v \in W$ . Воспользовавшись вложением  $W \subset C([0,T],H)$ , получаем  $v \in C([0,T],H)$  и заключение (13) теоремы.

Покажем теперь единственность слабого решения. Предположим, что u и v – слабые решения задачи (5.31), (5.32). Подставим эти решения в уравнение (5.31) и рассмотрим разность полученных равенств. Для разности w=v-u получим равенство

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

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

$$\frac{1}{2} \frac{d}{dt} \int_{\Omega} w(t, x) w(t, x) dt + v(w(t, x), w(t, x)) =$$

$$= \int_{\Omega} \frac{\partial v_i}{\partial t} \cdot v(t, x) \frac{\partial w(t, x)}{\partial x_i} dx - \int_{\Omega} \frac{\partial u_i}{\partial t} v(t, x) \cdot \frac{\partial w(t, x)}{\partial x_i} dx$$
(14)

Оценим правую часть полученного равенства.

$$\int_{\Omega} \frac{\partial v_{i}}{\partial t} v(t, x) \frac{\partial w(t, x)}{\partial x_{i}} dx - \int_{\Omega} \frac{\partial u_{i}}{\partial t} v(t, x) \frac{\partial w(t, x)}{\partial x_{i}} dx =$$

$$= \int_{\Omega} \frac{\partial v_{i}}{\partial t} v(t, x) \frac{\partial w(t, x)}{\partial x_{i}} dx - \int_{\Omega} \frac{\partial u_{i}}{\partial t} v(t, x) \frac{\partial w(t, x)}{\partial x_{i}} dx +$$

$$+ \int_{\Omega} \frac{\partial u_{i}}{\partial t} v(t, x) \frac{\partial w(t, x)}{\partial x_{i}} dx - \int_{\Omega} \frac{\partial u_{i}}{\partial t} v(t, x) \frac{\partial w(t, x)}{\partial x_{i}} dx =$$

$$= \int_{\Omega} \frac{\partial w_{i}(t, x)}{\partial t} \cdot v(t, x) \frac{\partial w(t, x)}{\partial x_{i}} - \int_{\Omega} \frac{\partial u_{i}}{\partial t} w(t, x) \cdot \frac{\partial w_{i}(t, x)}{\partial x_{i}} dx$$

Используем интегрирование по частям для вычисления первого интеграла

$$\int_{\Omega} \frac{\partial w_i(t,x)}{\partial t} v(t,x) \cdot w(t,x) = -\int_{\Omega} \frac{\partial w_i(t,x)}{\partial t} \cdot \frac{\partial v(t,x)}{\partial x_i} w(t,x) dx$$

так как  $\partial_i w_i(t,x) = \text{div } w(t,x) = 0$ . Используем интегрирование по частям для вычисления второго из интегралов

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

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

так как  $\sum_{i=1}^2 \partial_i u_i(t,x) = {
m div}\ u(t,x) = 0$  Отсюда и из равенства (14) получим

$$\frac{1}{2} \frac{d}{dt} \int_{\Omega} w(t, x) w(t, x) dx + v(w(t, x) w(t, x)) =$$

$$= -\int_{\Omega} \frac{\partial w_i(t, x)}{\partial t} \cdot \frac{\partial v(t, x)}{\partial x_i} w(t, x) dx$$

ИЛИ

$$\frac{1}{2}\frac{d}{dt} \| w(t) \|_{H}^{2} + v \| w(t) \|_{H}^{2} = \left| \int_{\Omega} w_{i}(t,x) \cdot \partial_{i} v(t,x) w(t,x) dx \right|$$
(15)

Оценим правую часть неравенства, используя неравенства Шварца,

$$\left| \int_{\Omega} w_{i}(t,x) \cdot \partial_{i}v(t,x)w(t,x)dx \right| = \left| \int_{\Omega} w_{i}(t,x) \cdot \partial_{j}(t,x)w_{j}(t,x)dx \right| \leq$$

$$\left( \int_{\Omega} |w_{i}(t,x)|^{2} |w_{j}(t,x)|^{2} dx \right)^{1/2} \cdot \left( \int_{\Omega} |\partial_{i}v_{j}(t,x)|^{2} dx \right)^{1/2} \leq$$

$$\left( \int_{\Omega} |w_{i}(t,x)|^{4} dx \right)^{1/4} \left( \int_{\Omega} |w_{j}(t,x)|^{4} dx \right)^{1/4} \cdot \left( \int_{\Omega} |\partial_{i}v_{j}(t,x)|^{2} dx \right)^{1/2}$$

$$\left| \int_{\Omega} w_{i}(t,x) \cdot \partial_{i}v(t,x)w(t,x)dx \right| \leq$$

$$\leq \|w_{i}(t)\|_{L_{4}(\Omega)} \cdot \|w_{j}(t)\|_{L_{4}(\Omega)} \cdot \|\partial_{i}v_{j}(t)\|_{L_{2}(\Omega)}$$

Учитывая, что запись, содержащая повторяющиеся индексы, предполагает суммирование по этим индексам, получаем

$$\left| \int_{\Omega} w_i(t,x) \cdot \partial_i v(t,x) w(t,x) dx \right| \leq \parallel w(t) \parallel^2_{(L_4(\Omega))^n} \cdot \parallel v(t) \parallel_V$$

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

$$\left| \int_{\Omega} w_i(t,x) \cdot \partial_i v(t,x) w(t,x) dx \right| \leq 2^{1/2} \| w(t) \|_{(L_2(\Omega))^n} \cdot \| w(t) \|_V \cdot \| v(t) \|_V \leq 2^{1/2} \| w(t) \|_{(L_2(\Omega))^n} \cdot \| w(t) \|_V \cdot \| v(t) \|_V \leq 2^{1/2} \| w(t) \|_{(L_2(\Omega))^n} \cdot \| w(t) \|_V \cdot \| v(t) \|_V \leq 2^{1/2} \| w(t) \|_{(L_2(\Omega))^n} \cdot \| w(t) \|_V \cdot \| v(t) \|_V \leq 2^{1/2} \| w(t) \|_{(L_2(\Omega))^n} \cdot \| w(t) \|_V \cdot \| v(t) \|_V \leq 2^{1/2} \| w(t) \|_{(L_2(\Omega))^n} \cdot \| w(t) \|_V \cdot \| v(t) \|_V \leq 2^{1/2} \| w(t) \|_{(L_2(\Omega))^n} \cdot \| w(t) \|_V \cdot \| v(t) \|_V \leq 2^{1/2} \| w(t) \|_{(L_2(\Omega))^n} \cdot \| w(t) \|_V \cdot \| v(t) \|_V \leq 2^{1/2} \| w(t) \|_{(L_2(\Omega))^n} \cdot \| w(t) \|_V \cdot \| v(t) \|_V \leq 2^{1/2} \| w(t) \|_{(L_2(\Omega))^n} \cdot \| w(t) \|_V \cdot \| v(t) \|_V \leq 2^{1/2} \| w(t) \|_{(L_2(\Omega))^n} \cdot \| w(t) \|_V \cdot \| v(t) \|_V \leq 2^{1/2} \| w(t) \|_{(L_2(\Omega))^n} \cdot \| w(t) \|_V \cdot \| v(t) \|_V \leq 2^{1/2} \| w(t) \|_{(L_2(\Omega))^n} \cdot \| w(t) \|_V \cdot \| v(t) \|_V \leq 2^{1/2} \| w(t) \|_{(L_2(\Omega))^n} \cdot \| w(t) \|_V \cdot \| v(t) \|_V \leq 2^{1/2} \| w(t) \|_V \cdot \| w(t) \|_V \cdot \| w(t) \|_V \cdot \| w(t) \|_V \leq 2^{1/2} \| w(t) \|_V \cdot \| w(t) \|_V \cdot$$

$$\leq v \parallel w(t) \parallel_{V}^{2} + \frac{1}{2^{3/2}v} \parallel v(t) \parallel_{(L_{2}(\Omega))^{n}}^{2} \cdot \parallel w(t) \parallel_{V}^{2}$$

Подставляя полученное соотношение в неравенство (15), получаем

$$\frac{1}{2} \frac{d}{dt} \parallel w(t) \parallel_{H}^{2} \leq \frac{1}{2^{3/2} v} \parallel w(t) \parallel_{H}^{2} \cdot \parallel v(t) \parallel_{V}$$

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

$$\| w(t) \|_{H}^{2} \le \| w(0) \|_{H}^{2} \exp \left( \int_{0}^{t} \frac{1}{2^{1/2}v} \cdot \| v(s) \|_{V} ds \right)$$

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.