1 Эволюционная система уравнений Навье-Стокса

1.1 Понятие слабого решения

Пусть Ω — 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. $\Delta v = (\Delta v_1, \ldots, \Delta v_n), \quad \Delta v_i = \frac{\partial^2 v_i}{\partial x_1^2} + \ldots + \frac{\partial^2 v_i}{\partial x_n^2}; \text{ div } v = \frac{\partial v}{\partial x_1} + \ldots + \frac{\partial v}{\partial x_n};$ $\nabla p = (\frac{\partial p}{\partial x_1}, \ldots, \frac{\partial p}{\partial x_n}).$

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 $p\geqslant 1$ и нормой является $\|f\|_p=(\int\limits_{\Omega}|f(x)|^pdx)^{1/p}$

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

$$||f||_{W_p^m(\Omega)} = \left(\sum_{|\alpha| \leqslant m} \int_{\Omega} |D^{\alpha} f(x)|^p dx\right)^{1/p}$$

 $C_0^\infty(\Omega)$ — пространство бесконечно дифференцируемых функций на Ω со значениями в $R^n(n=2,3)$ и с компактным носителем, содержащимся в Ω

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

H — замыкание ν по норме пространства $L_2(\Omega)$;

V — замыкание ν по норме пространства $W^1_1(\Omega)$;

 $L_p(a,b;X)$ — мы обозначим банаховы пространства непрерывных, слабо непрерывных и суммируемых с p-ой степенью функций на [a,b] со значениями в банаховом пространстве X,

Будем обозначать E^* сопряженное пространство к пространству E.

 $< f, \varphi >$ - обозначим действие функционала f из $V^{-\alpha}$ на элемент φ 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 $p \in L_2(0,T;L_2(\Omega))$, 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).

Пусть (v,p) — сильное решение задачи (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 $v:[0,T]\to W_2^1(\Omega)$, 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 $\varphi(x) \in V$ 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 частям¹,

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

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

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

$$\sum_{i=1}^{n} \int_{\Omega} v_{i} \frac{\partial v}{\partial x_{i}} \varphi dx = -\sum_{i=1}^{n} \int_{\Omega} v \frac{\partial}{\partial x_{i}} (v_{i} \varphi) dx =$$

 $^{^{1}}$ Метод интегрирования по частям.

Пусть функции $\varphi(x)$ и v(x) дифференцируемы на интервале I. Если одна из функций $\varphi(x)v'(x)$ или $\varphi'(x)v(x)$ имеет первообразную на интервале I, то на этом интервале имеет первообразную и другая функция, причем справедливо равенство $\int \varphi(x)v'(x)dx = \varphi(x)v(x) - \int \varphi'(x)v(x)dx$

$$= -\sum_{i=1}^{n} \int_{\Omega} v \frac{\partial v_{i}}{\partial x_{i}} \varphi dx - \sum_{i=1}^{n} \int_{\Omega} v v_{i} \frac{\partial \varphi}{\partial x_{i}} dx =$$

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

и 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 Соболева² вложение $W_2^1(\Omega) \subset L_4(\Omega)$ непрерывно при $n \leq 4$. 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 $\sum_{i=1}^n \int_{\Omega} v_i v \times \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx$ 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.

²Тут будет теорема вложений Соболева:)

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 $t \in (0,T)$

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

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

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

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

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

для некоторой константы C_1 .

Доказательство.

(ТУТ НАЧИНАЕТСЯ ДИЧЬ! СМОТРИ ВО ВСЕ 4 ГЛАЗА)

Покажем, что оператор $\Delta: V \to V^*$ линейный. Рассмотрим, то, что Δv линейный. Отператор A линейный, если $A(\alpha x_1 + \beta x_2) = \alpha A x_1 + \beta A x_2$

$$\Delta(\alpha v_1 + \beta v_2) = \left(\frac{\partial^2}{\partial^2 x_1} + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_n}\right)(\alpha v_1 + \beta v_2) = \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) = \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) = \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) = \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) = \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \ldots + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta v_2) + \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}(\alpha v_1 + \beta$$

$$+\frac{\partial^2}{\partial^2 x_n}(\alpha v_1 + \beta v_2)\alpha \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}v_1 + \beta \frac{\partial^2}{\partial^2 x_1}v_2 + \ldots + \alpha \frac{\partial^2}{\partial^2 x_n}v_1 + \beta \frac{\partial^2}{\partial^2 x_n}v_2 = \alpha \Delta v_1 + \beta \Delta v_2$$

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

$$\|\Delta v\|_{V^*} = \sup_{\varphi} \frac{\left|\langle \Delta v, \varphi \rangle\right|}{\|\varphi\|_V} = \sup_{\varphi} \frac{\left|\int\limits_{\Omega} \nabla v : \nabla \varphi dx\right|}{\|\varphi\|_V} \leq \sup_{\varphi} \frac{\|\nabla v\|_{L_2(\Omega)} \|\nabla \varphi\|_{L_2(\Omega)}}{\|\varphi\|_V} \leq$$

$$\leq \sup_{\varphi} \frac{\|v\|_V \|\varphi\|_V}{\|\varphi\|_V} = \|v\|_V$$

то есть $\|\Delta v\|_{V^*} \leq \|v\|_V$. С другой стороны, положим $\varphi = v$. $|\langle \Delta v, v \rangle| = |\int_{\Omega} \nabla v : \nabla v dx| = \|v\|_V^2$. Применим неравенство Коши-Буняковского $\|v\|_V^2 = |\langle \Delta v, v \rangle| \leq \|\Delta v\|_{V^*} \|v\|_V$. Сократив на $\|v\|_V$, получим $\|\Delta v\|_{V^*} \geq \|v\|_V$. Следовательно получаем $\|\Delta v\|_{V^*} = \|v\|_V$. Заметим, что линейный ограниченный оператор - непрерывен.

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 Δ определяет изометрию пространств $L_2(0,T;V)$ и $L_2(0,T;V^*)$.

2) По определению оператора K

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

для $v, \varphi \in V$. для любого $v \in V$ получим

$$\left| \langle K(v), \varphi \rangle \right| \leq \left| \int_{\Omega} \sum_{i,j=1}^{n} v_{i} v_{j} \frac{\partial \varphi_{j}}{\partial x_{i}} dx \right| \leq$$

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

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

По теореме вложения Соболева вложение $V \in L_4(\Omega)^n$ непрерывно для $n \leq 4$, поэтому, $\|v\|_{L_4(\Omega)^n} \leq C_1 \|v\|_V$ и, следовательно, $\|K(v)\|_{V^*} \leq C_1^2 \|v\|_V^2$. Отсюда для $v \in L_2(0,T;V)$ имеем $K(v) \in L_1(0,T;V^*)$ и

$$||K(v)_{L_1(0,T;V^*)}|| \le \int_0^T ||K(v(t))||_{V^*} dt \le C_1^2 \int_0^T ||v(t)||_V^2 dt = C_1^2 ||v(t)||_{L_2(0,T;V)}^2.$$

Для любых функций $v, \varphi \in L_2(0,T;V)$ справедлива оценка

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

Отсюда, если $||v-\varphi||_{L_2(0,T;L_4(\Omega))} \to 0$, то $||K(v)-K(\varphi)||_{L_1(0,T;L)} \to 0$ 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 3 следует

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

для п.в. $t \in [a, b]$

(b) для каждой приобретенной 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 каэжого $\phi \in X^*$

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

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

 $^{^3}$ Пусть X- банахово пространство с сопряженным X* и функции u,g принадлежат пространству $L_1(a,b,X)$. Тогда следующие три условия эквивалентны:

⁽a) функция u(t) почти всюду равна первообразной от q(t) и

- 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 $v'(t) \in L_1(0,T;V^*)$, поэтому функция v(t) непрерывна на отрезке [0,T] со значениями в V^* . Кроме того, 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 $v^0 \in H$. Слабым решением задачи (1)-(4) называется функция $v \in L_2(0,T;V)$ такая, что $v' \in L_1(0,T;V^*)$, равенство

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

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

$$v(0) = v_0 \tag{12}$$

1.2 О единственности слабого 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 1.1. Пусть Ω 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 задачи $v'(t)-\Delta v(t)-K(v(t))+gradp=f(t)$, $v(0)=v^0$. Подставим эти решения в уравнение $v(0)=v^0$ и 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)

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

$$= \int_{\Omega} \frac{\partial v_i}{\partial t} \cdot v(t, x) \frac{\partial w(t, x)}{\partial x_i} dx - \int_{\Omega} \frac{\partial u_i}{\partial t} v(t, x) \cdot \frac{\partial w(t, x)}{\partial x_i} dx$$
(13)

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

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

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

так как $\sum_{i=1}^2 \partial_i \varphi_i(t,x) = {
m div} \varphi(t,x) = 0$ Отсюда и из равенства (13) получим

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

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

ИЛИ

$$\frac{1}{2}\frac{d}{dt}\|w(t)\|_{H}^{2} + v\|w(t)\|_{H}^{2} = \left| \int_{\Omega} w_{i}(t,x) \cdot \partial_{i}v(t,x)w(t,x)dx \right|$$
(14)

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

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

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

$$\left| \int_{\Omega} w_i(t,x) \cdot \partial_i v(t,x) w(t,x) dx \right| \le$$

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

$$\le v \| w(t) \|_V^2 + \frac{1}{2^{3/2} v} \| v(t) \|_{(L_2(\Omega))^n}^2 \cdot \| w(t) \|_V$$

Подставляя полученное соотношение в неравенство (14), получаем

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

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

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

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.