

5 Решения Лере–Хопфа

5.1 Уравнения Навье–Стокса

1. Система уравнений Навье–Стокса

В этой главе: $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ — ограниченная область с гладкой границей, $n = 2$ или 3 , $Q_T := \Omega \times (0, T)$. Уравнениями Навье–Стокса называется система

$$\begin{cases} \partial_t u - \Delta u + (u \cdot \nabla)u + \nabla p = 0 \\ \operatorname{div} u = 0 \\ u|_{t=0} = a, \quad u|_{\partial\Omega \times (0, T)} = 0 \end{cases} \quad \text{в } Q_T \quad (\text{NS})$$

Здесь $a : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n$ — заданная функция, удовлетворяющая условиям

$$\operatorname{div} a = 0 \quad \text{в } \Omega, \quad a|_{\partial\Omega} = 0,$$

а неизвестными являются поле скоростей $u : Q_T \rightarrow \mathbb{R}^n$ и давление $p : Q_T \rightarrow \mathbb{R}$.

ОПРЕДЕЛЕНИЕ. *Гладким решением* уравнений Навье–Стокса мы будем называть функции $u \in C^\infty(\bar{Q}_T)$ и $p \in C^\infty(\bar{Q}_T)$, удовлетворяющие соотношениям (NS) поточечно.

2. Свойство конвективного члена (напоминание)

ТЕОРЕМА. Тогда для любых $u, w \in C^1(\bar{\Omega}; \mathbb{R}^n)$, таких что $\operatorname{div} w = 0$ в Ω , выполняется

$$(w \cdot \nabla)u = \operatorname{div}(u \otimes w)$$

Если дополнительно предположить, что $u|_{\partial\Omega} = 0$, то

$$\int_{\Omega} (\nabla u)w \cdot u \, dx = \int_{\Omega} (w \cdot \nabla)u \cdot u \, dx = - \int_{\Omega} u \otimes w : \nabla u \, dx = 0.$$

3. Энергетическое тождество

ТЕОРЕМА. Для любого гладкого решения u и p , соответствующего начальному данному a , справедливо *энергетическое тождество*

$$\forall t \in (0, T) \quad \frac{1}{2} \int_{\Omega} |u(x, t)|^2 \, dx + \int_0^t \int_{\Omega} |\nabla u(x, \tau)|^2 \, dx d\tau = \frac{1}{2} \int_{\Omega} |a(x)|^2 \, dx$$

из которого вытекает оценка

$$\sup_{t \in (0, T)} \|u(t)\|_{L_2(\Omega)} + \|\nabla u\|_{L_2(Q_T)} \leq c \|a\|_{L_2(\Omega)}.$$

4. Теорема единственности для гладких решений

ТЕОРЕМА. Пусть (u_1, p_1) и (u_2, p_2) — два гладких решения уравнения Навье–Стокса, соответствующих одному и тому же начальному данному $a \in J_0^\infty(\Omega)$. Тогда

$$u_1 = u_2 \quad \text{в } Q_T.$$

5. Уравнения Навье–Стокса для ротора

ТЕОРЕМА. Пусть u и p — гладкое решение уравнений Навье–Стокса. Тогда

1) если $n = 3$, то

$$(u \cdot \nabla)u = \text{rot } u \times u + \nabla \frac{1}{2}|u|^2$$

и функция $\omega := \text{rot } u$ удовлетворяет соотношениям

$$\begin{cases} \partial_t \omega + (u \cdot \nabla)\omega - \Delta \omega = (\omega \cdot \nabla)u & \text{в } Q_T \\ \omega|_{t=0} = \omega_0, \quad \omega_0 := \text{rot } a \end{cases}$$

2) если $n = 2$, то есть

$$u(x, t) = u_1(x_1, x_2, t)\mathbf{e}_1 + u_2(x_1, x_2, t)\mathbf{e}_2, \quad p(x, t) = p(x_1, x_2, t),$$

то

$$\text{rot } u = \omega(x_1, x_2, t)\mathbf{e}_3, \quad \text{где } \omega := u_{2,1} - u_{1,2}$$

и функция ω удовлетворяет соотношениям

$$\begin{cases} \partial_t \omega + (u \cdot \nabla)\omega - \Delta \omega = 0 & \text{в } Q_T \\ \omega|_{t=0} = \omega_0, \quad \omega_0 := a_{2,1} - a_{1,2} \end{cases}$$

5.2 Принцип Лере–Шаудера

1. Теорема Брауэра о неподвижной точке

ТЕОРЕМА. $\bar{B}_R := \{ x \in \mathbb{R}^n : |x| \leq R \}$, $f : \bar{B}_R \rightarrow \mathbb{R}^n$ – непрерывна на \bar{B}_R , $f(\bar{B}_R) \subset \bar{B}_R$
 $\implies \exists x_0 \in \bar{B}_R: f(x_0) = x_0$

СЛЕДСТВИЕ. Пусть $M \subset \mathbb{R}^n$ – выпуклое замкнутое ограниченное мн-во, $f : M \rightarrow M$ – непрерывно на M . Тогда $\exists x_0 \in M: f(x_0) = x_0$.

2. Принцип Шаудера – I

ТЕОРЕМА. X – банахово, $K \subset X$, $A : K \rightarrow X$

- 1) K – компакт
- 2) K – выпукло
- 3) A – непрерывен на K
- 4) $A(K) \subset K$

Тогда $\exists x_0 \in K: A(x_0) = x_0$.

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО.

1. A – непр. на $K \implies A$ – равном. непр. на $K \implies \forall \varepsilon > 0 \exists \delta = \delta(\varepsilon) > 0$:

$$\forall x, y \in K: \quad \|x - y\| < \delta \quad \implies \quad \|A(x) - A(y)\| < \varepsilon$$

2. K – компакт $\implies \exists$ набор $\{x_i\}_{i=1}^{N_\varepsilon} \subset K: K \subset \bigcup_{i=1}^{N_\varepsilon} B_\delta(x_i)$

3. Строим функции $\alpha_i : K \rightarrow \mathbb{R}$, $i = 1, \dots, N_\varepsilon$

$$\alpha_i(x) = \begin{cases} 0, & \|x - x_i\| \geq \delta \\ 1 - \frac{1}{\delta} \|x - x_i\|, & \|x - x_i\| < \delta \end{cases} \quad x \in K$$

Тогда

- $\alpha_i \in C(K)$, $0 \leq \alpha_i(x) \leq 1$
- $\alpha_i(x) \neq 0 \iff x \in B_\delta(x_i)$
- $\sum_{i=1}^{N_\varepsilon} \alpha_i(x) \neq 0, \quad \forall x \in K \quad \left(\iff K \subset \bigcup_{i=1}^{N_\varepsilon} B_\delta(x_i) \right)$

4. Строим функции $\beta_i : K \rightarrow \mathbb{R}$, $i = 1, \dots, N_\varepsilon$

$$\beta_i(x) = \frac{\alpha_i(x)}{\sum_{j=1}^{N_\varepsilon} \alpha_j(x)} \quad x \in K$$

Тогда

- $\beta_i \in C(K)$ т.к. $\sum_{i=1}^{N_\varepsilon} \alpha_i(x) \neq 0, \quad \forall x \in K$
- $0 \leq \beta_i(x) \leq 1$
- $\beta_i(x) \neq 0 \iff x \in B_\delta(x_i)$
- $\sum_{i=1}^{N_\varepsilon} \beta_i(x) = 1, \quad \forall x \in K$

5. Строим оператор $A_\varepsilon : K \rightarrow X$

$$A_\varepsilon(x) := \sum_{i=1}^{N_\varepsilon} \beta_i(x)A(x_i), \quad x \in K$$

Тогда

- A_ε непрерывен на K
- $A_\varepsilon(K) \subset K$, т.к. K – выпукло $\left(x_i \in K \Rightarrow A(x_i) \in K \Rightarrow \sum_{i=1}^{N_\varepsilon} \beta_i(x)A(x_i) \in K \right)$
- $A_\varepsilon(K) \subset L_\varepsilon := \text{Lin}\{A(x_1), A(x_2), \dots, A(x_{N_\varepsilon})\}$, $\dim L_\varepsilon < +\infty$

6. Аппроксимирующее свойство A_ε

$$\forall x \in K \quad \|A_\varepsilon(x) - A(x)\| \leq \varepsilon$$

Действительно, поскольку $\beta_i(x) \neq 0 \iff x \in B_\delta(x_i)$, в сумме ниже отличны от нуля только те слагаемые, в которых $\|A(x) - A(x_i)\| \leq \varepsilon$:

$$\|A_\varepsilon(x) - A(x)\| = \left\| \sum_{i=1}^{N_\varepsilon} \beta_i(x)(A(x_i) - A(x)) \right\| \leq \sum_{i=1}^{N_\varepsilon} \underbrace{\beta_i(x)}_{=0 \text{ вне } B_\delta(x_i)} \underbrace{\|A(x_i) - A(x)\|}_{\leq \varepsilon} \leq \varepsilon$$

7. Используем теорему Брауэра (следствие):

$$K_\varepsilon := K \cap L_\varepsilon, \quad L_\varepsilon := \text{Lin}\{A(x_1), A(x_2), \dots, A(x_{N_\varepsilon})\}$$

Тогда

- K_ε – выпукло

- K_ε — компактно
- A_ε — непр. на K_ε
- $A_\varepsilon(K_\varepsilon) \subset K_\varepsilon$ (т.к. $A_\varepsilon(K_\varepsilon) \subset A_\varepsilon(K) \subset K$ и $A_\varepsilon(K_\varepsilon) \subset A_\varepsilon(K) \subset L_\varepsilon$)

Следовательно, по теореме Брауэра (следствие)

$$\forall \varepsilon > 0 \quad \exists x_\varepsilon \in K_\varepsilon : \quad A_\varepsilon(x_\varepsilon) = x_\varepsilon$$

8. Строим неподвижную точку для оператора A . Пусть $\varepsilon_m \rightarrow 0$ и $x_m := x_{\varepsilon_m}$. Тогда

$$A_{\varepsilon_m}(x_m) = x_m, \quad x_m \in K_{\varepsilon_m} \subset K$$

и поскольку K — компакт, $\{x_m\}_{m=1}^\infty \subset K$, то $\exists \{x_{m_i}\}_{i=1}^\infty \subset \{x_m\}_{m=1}^\infty$ и $x_0 \in K$, такие что

$$\|x_{m_i} - x_0\| \rightarrow 0$$

При этом

$$\|A(x_0) - x_0\| \leq \underbrace{\|A(x_0) - A(x_m)\|}_{\rightarrow 0} + \underbrace{\|A(x_m) - A_{\varepsilon_m}(x_m)\|}_{\leq \varepsilon_m} + \underbrace{\|A_{\varepsilon_m}(x_m) - x_m\|}_{= 0} + \underbrace{\|x_m - x_0\|}_{\rightarrow 0}$$

Переходя к пределу при $m \rightarrow \infty$, получаем $A(x_0) = x_0$, $x_0 \in K$. \square

3. Компактные и вполне непрерывные нелинейные операторы

ОПРЕДЕЛЕНИЕ. Пусть X — банахово. Нелинейный оператор $A : X \rightarrow X$ называется *компактным*, если для любого ограниченного подмножества $B \subset X$ множество $A(B)$ предкомпактно в X . Будем говорить, что оператор A *вполне непрерывен* на X , если он непрерывен и компактен на X .

4. Принцип Шаудера — II

ЛЕММА. X — банахово, $K \subset X$ — предкомпакт $\implies \text{conv } K$ — предкомпакт.

$$\text{conv } K = \left\{ y \in X : \exists \{x_i\}_{i=1}^m \subset K, \exists \{\lambda_i\}_{i=1}^m, \lambda_i \in [0, 1], \sum_{i=1}^m \lambda_i = 1, y = \sum_{i=1}^m \lambda_i x_i \right\}$$

ТЕОРЕМА. X — банахово, $A : X \rightarrow X$

- 1) A — вполне непрерывен на X
- 2) \exists шар $\bar{B}_R \subset X$: $A(\bar{B}_R) \subset \bar{B}_R$

Тогда $\exists x_0 \in \bar{B}_R$: $A(x_0) = x_0$.

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Обозначим

$$K := \overbrace{\underbrace{\text{conv } A(\bar{B}_R)}_{\text{предкомп.}}}_{\text{предкомп.}}$$

Тогда

- K — компакт
- K — выпукло
- $K \subset \bar{B}_R$ (т.к. $A(\bar{B}_R) \subset \bar{B}_R$, \bar{B}_R выпукло $\Rightarrow \text{conv } A(\bar{B}_R) \subset \bar{B}_R$)
- $A(K) \subset K$ (т.к. $A(K) \subset A(\bar{B}_R) \subset \text{conv } A(\bar{B}_R) \subset K$)
- $A : K \rightarrow K$ — непрерывно на K

Следовательно, по теореме Шаудера-I

$$\exists x_0 \in K \subset \bar{B}_R : \quad A(x_0) = x_0$$

□

5. Теорема Лере–Шаудера

ТЕОРЕМА. X — сепарабельное банахово, $A : X \rightarrow X$

- 1) A — вполне непрерывен на X
- 2) множество решений уравнения $x = \lambda A(x)$ ограничено в X равномерно по $\lambda \in [0, 1]$, то есть существует $M > 0$, такое что для любых $x \in X$ и $\lambda \in [0, 1]$ справедлива следующая импликация

$$x = \lambda A(x) \quad \Longrightarrow \quad \|x\|_X \leq M.$$

Тогда $\exists x_0 \in \bar{B}_M : A(x_0) = x_0$.

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Обозначим $R := M + 1$.

1. Определим оператор $\tilde{A} : X \rightarrow X$

$$A(x) = \begin{cases} A(x), & \|A(x)\| \leq R \\ R \frac{A(x)}{\|A(x)\|}, & \|A(x)\| > R \end{cases}$$

2. $\tilde{A}(\bar{B}_R) \subset \bar{B}_R$ — очевидно

3. \tilde{A} непрерывен на X как композиция непрерывных, поскольку

$$\tilde{A} = P_R \circ A, \quad \text{где} \quad P_R(x) = \begin{cases} x, & \|x\| \leq R \\ R \frac{x}{\|x\|}, & \|x\| > R \end{cases}$$

и оператор $P_R : X \rightarrow X$ является “не растягивающим”, т.е.

$$\|P_R(x) - P_R(y)\| \leq \|x - y\|, \quad \forall x, y \in X$$

4. \tilde{A} — компактный, т.е.

$$\begin{aligned} f : X \rightarrow X \text{ — непр.}, \quad K \subset X \text{ — предкомп.} &\Longrightarrow f(\bar{K}) = \overline{f(K)} \\ f : X \rightarrow X \text{ — непр.}, \quad A : X \rightarrow X \text{ — комп.} &\Longrightarrow f \circ A \text{ — комп.} \end{aligned}$$

5. Применяем теорему Шаудера-II:

$$\exists x_0 \in \bar{B}_R : \quad \tilde{A}(x_0) = x_0$$

6. Докажем, что $\tilde{A}(x_0) = A(x_0) \iff \|A(x_0)\| \leq R$

От противного: пусть $\|A(x_0)\| > R$, тогда

$$x_0 = \tilde{A}(x_0) = \frac{R}{\|A(x_0)\|} A(x_0) \iff x_0 = \lambda A(x_0), \quad \lambda := \frac{R}{\|A(x_0)\|} < 1$$

Но по условию $x_0 = \lambda A(x_0) \Rightarrow \|x_0\| \leq M < R$. С другой стороны, $\|x_0\| = R$ (?!).

□

5.3 Регуляризованная задача

1. Оператор усреднения

Для любой $u \in L_1(Q_T)$ обозначим через \tilde{u} продолжение функции u нулем с Q_T на $\mathbb{R}^n \times \mathbb{R}$. Обозначим через ω_ε ядро усреднения по Соболеву по переменным (x, t) :

$$\omega_\varepsilon(x, t) := \frac{1}{\varepsilon^4} \omega\left(\frac{x}{\varepsilon}, \frac{t}{\varepsilon}\right), \quad \omega \in C_0^\infty(\mathbb{R}^n \times \mathbb{R}), \quad \int_{\mathbb{R}^n \times \mathbb{R}} \omega(x, t) dx dt = 1$$

Определим оператор усреднения по переменным (x, t) :

$$T_\varepsilon u := \omega_\varepsilon * \tilde{u}, \quad (T_\varepsilon u)(x, t) := \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{\mathbb{R}^n} \omega_\varepsilon(x - y, t - \tau) \tilde{u}(y, \tau) dy d\tau$$

ТЕОРЕМА. Пусть $u \in L_2(0, T; \mathring{J}_2(\Omega))$ и $w_\varepsilon := T_\varepsilon u$, $\varepsilon > 0$. Тогда

$$w_\varepsilon \in C^\infty(\bar{Q}_T), \quad \operatorname{div} w_\varepsilon = 0 \quad \text{в} \quad Q_T.$$

2. Регуляризованная система Навье-Стокса

ОПРЕДЕЛЕНИЕ. Пусть $a \in \mathring{J}_2(\Omega)$ и $\varepsilon > 0$. Регуляризованной системой уравнений Навье-Стокса мы будем называть систему

$$\begin{cases} \partial_t u - \Delta u + (T_\varepsilon u \cdot \nabla)u + \nabla p = 0 \\ \operatorname{div} u = 0 \\ u|_{t=0} = a, \quad u|_{\partial\Omega \times (0, T)} = 0 \end{cases} \quad \text{в} \quad Q_T \quad (\text{NS}_\varepsilon)$$

Заметим, что из $\operatorname{div}(T_\varepsilon u) = 0$ вытекают тождества

$$(T_\varepsilon u \cdot \nabla)u = \operatorname{div}(u \otimes T_\varepsilon u), \quad \int_{\Omega} (T_\varepsilon u \cdot \nabla)u \cdot u dx = 0, \quad \forall u \in \mathring{J}_2^1(\Omega).$$

3. Разрешимость регуляризованной задачи

ТЕОРЕМА. Пусть $a \in \mathring{J}_2^1(\Omega)$ и $\varepsilon > 0$. Тогда для любого $T > 0$ существуют единственная функция u^ε , являющиеся обобщенным решением задачи $(\text{NS})_\varepsilon$, т.е.

- 1) $u^\varepsilon \in C([0, T]; \mathring{J}_2(\Omega)) \cap L_2(0, T; \mathring{J}_2^1(\Omega))$, $\partial_t u^\varepsilon \in L_2(0, T; J_2^{-1}(\Omega))$
- 2) при п.в. $t \in (0, T)$ функция u^ε удовлетворяет интегральному тождеству

$$\langle \partial_t u^\varepsilon(t), w \rangle + (\nabla u^\varepsilon(t), \nabla w) - (u^\varepsilon(t) \otimes (T_\varepsilon u^\varepsilon)(t), \nabla w) = 0, \quad \forall w \in \mathring{J}_2^1(\Omega)$$

- 3) $u^\varepsilon(x, 0) = a(x)$ для п.в. $x \in \Omega$

4. План доказательства разрешимости регуляризованной задачи

- Определение оператора $A : \mathring{J}_2(Q_T) \rightarrow \mathring{J}_2(Q_T)$
- Непрерывность оператора $u \mapsto A(u)$ в $\mathring{J}_2(Q_T)$
- Компактность оператора $u \mapsto A(u)$ в $\mathring{J}_2(Q_T)$
- Априорная оценка: $\exists M > 0 : \forall u \in \mathring{J}_2(Q_T), \forall \lambda \in [0, 1] \quad u = \lambda A(u) \Rightarrow \|u\|_{\mathring{J}_2(Q_T)} \leq M$
- Принцип Лере–Шаудера: $\exists u \in \mathring{J}_2(Q_T) : u = A(u)$

5. Определение оператора A

ОПРЕДЕЛЕНИЕ. Пусть $\varepsilon > 0$ фиксировано. Для любой $v \in \mathring{J}_2(Q_T)$ обозначим через $v \in L_{2,\infty}(Q_T) \cap W_2^{1,0}(Q_T)$ обобщенное решение задачи Стокса–Озина

$$\left\{ \begin{array}{l} \partial_t u - \Delta u + (T_\varepsilon v \cdot \nabla)u + \nabla p = 0 \\ \operatorname{div} u = 0 \\ u|_{t=0} = a, \quad u|_{\partial\Omega \times (0,T)} = 0 \end{array} \right. \quad \text{в } Q_T \quad (\text{SO}_\varepsilon)$$

и определим нелинейный оператор

$$A : \mathring{J}_2(Q_T) \rightarrow \mathring{J}_2(Q_T), \quad A(v) := u$$

6. Непрерывность оператора A

ТЕОРЕМА. Если $v^m \rightarrow v$ в $L_2(Q_T)$, то $A(v^m) \rightarrow A(v)$ в $L_2(Q_T)$.

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Пусть $u^m = A(v^m)$ и $u = A(v)$. Тогда для любого $w \in \mathring{J}_2^1(\Omega)$ при п.в. $t \in (0, T)$ выполняется соотношение

$$\langle \partial_t(u^m - u), w \rangle + (\nabla(u^m - u), \nabla w) - ((u^m - u) \otimes T_\varepsilon v^m, \nabla w) = (u \otimes T_\varepsilon(v^m - v), \nabla w)$$

Пусть $w = u^m(t) - u(t) \in \mathring{J}_2^1(\Omega)$. С учетом $T_\varepsilon v^m \in L_\infty(\Omega)$, $\operatorname{div} T_\varepsilon v^m = 0$ в Ω , получаем

$$\int_{\Omega} (u^m - u) \otimes T_\varepsilon v^m : \nabla(u^m - u) dx = 0$$

Следовательно,

$$\frac{d}{dt} \|u^m - u\|_{L_2(\Omega)}^2 + \|\nabla u^m - \nabla u\|_{L_2(\Omega)}^2 \leq c \|T_\varepsilon(v^m - v)\|_{L_\infty(\Omega)}^2 \|u\|_{L_2(\Omega)}^2$$

Интегрируя это неравенство по $t \in (0, T)$, с учетом $u^m|_{t=0} = u|_{t=0} = a$, получаем

$$\|u^m - u\|_{L_{2,\infty}(Q_T)} + \|\nabla u^m - \nabla u\|_{L_2(Q_T)} \leq c \|T_\varepsilon(v^m - v)\|_{L_\infty(Q_T)} \|u\|_{L_2(Q_T)}$$

Из свойств оператора усреднения мы знаем оценку

$$\|T_\varepsilon(v^m - v)\|_{L_\infty(Q_T)} \leq c(\varepsilon) \|v^m - v\|_{L_2(Q_T)}$$

Следовательно,

$$\|u^m - u\|_{L_2, \infty(Q_T)} + \|\nabla u^m - \nabla u\|_{L_2(Q_T)} \leq c(\varepsilon) \|v^m - v\|_{L_2(Q_T)} \|u\|_{L_2(Q_T)}$$

откуда вытекает, что если $v^m \rightarrow v$ в $L_2(Q_T)$, то $u^m \rightarrow u$ в $L_2(Q_T)$.

7. Компактность оператора A

ТЕОРЕМА. Если $\{v^m\}$ ограничена в $L_2(Q_T)$, то $\{A(v^m)\}$ предкомпактна в $L_2(Q_T)$.

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Пусть $u^m := A(v^m)$. Поскольку v^m являются решениями задач (SO) с $w^m := T_\varepsilon v^m$, они удовлетворяют оценкам

$$\|u^m\|_{L_2, \infty(Q_T)} + \|u^m\|_{W_2^{1,0}(Q_T)} \leq c \|a\|_{L_2(\Omega)}$$

$$\|\partial_t u^m\|_{L_2(0,T;J_2^{-1}(\Omega))} \leq c \left(1 + \|w^m\|_{L_\infty(Q_T)}\right) \|u^m\|_{W_2^{1,0}(Q_T)}$$

Пусть

$$\sup_m \|v^m\|_{L_2(Q_T)} \leq M.$$

Тогда с учетом свойств оператора усреднения

$$\|w^m\|_{L_\infty(Q_T)} = \|T_\varepsilon v^m\|_{L_\infty(Q_T)} \leq c(\varepsilon) \|v^m\|_{L_2(Q_T)} \leq c(\varepsilon) M$$

и поэтому справедливы оценки

$$\|u^m\|_{W_2^{1,0}(Q_T)} \leq c \|a\|_{L_2(\Omega)}, \quad \|\partial_t u^m\|_{L_2(0,T;J_2^{-1}(\Omega))} \leq c \left(1 + c(\varepsilon)M\right) \|a\|_{L_2(\Omega)}$$

Обозначим $X := \mathring{J}_2^1(\Omega)$, $Y := \mathring{J}_2(\Omega)$, $Z := J_2^{-1}(\Omega)$. Тогда $X \hookrightarrow Y$ компактно и при этом мы установили, что последовательность $\{v^m\}$ ограничена по норме пространства

$$\mathcal{W} := \left\{ w \in L_2(0, T; X) : \partial_t w \in L_2(0, T; Z) \right\}.$$

В силу компактности вложения $\mathcal{W} \hookrightarrow L_2(0, T; Y)$ мы заключаем, что

$$\{u^m\} \text{ предкомпактна в } \mathring{J}_2(Q_T) = L_2(0, T; \mathring{J}_2(\Omega)).$$

8. Априорная оценка для неподвижных точек оператора λA

ТЕОРЕМА. Существует постоянная $c_a > 0$, зависящая только от $\|a\|_{L_2(\Omega)}$, такая что выполняется импликация

$$\forall u \in \mathring{J}_2(Q_T), \quad \forall \lambda \in [0, 1] : \quad u = \lambda A(u) \quad \implies \quad \|u\|_{L_2(Q_T)} \leq c_a.$$

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Обозначим $v := \frac{1}{\lambda}u$. Тогда $v = A(u)$ и, следовательно, v является обобщенным решением задачи (SO_ε) . Поэтому при $\lambda \in [0, 1]$ функция u является обобщенным решением следующей задачи Стокса-Озона

$$\left\{ \begin{array}{l} \partial_t u - \Delta u + (\lambda T_\varepsilon u \cdot \nabla)u + \nabla p = 0 \\ \operatorname{div} u = 0 \\ u|_{t=0} = a, \quad u|_{\partial\Omega \times (0, T)} = 0 \end{array} \right. \quad \text{в } Q_T$$

Поскольку для любого $\lambda \in [0, 1]$ дрефт $w_\varepsilon := \lambda T_\varepsilon u$ удовлетворяет условиям $w_\varepsilon \in L_\infty(Q_T)$ и $\operatorname{div} w_\varepsilon = 0$ в Q_T , для u выполняется энергетическая оценка

$$\|u\|_{L_{2,\infty}(Q_T)} + \|u\|_{W_2^{1,0}(Q_T)} \leq c \|a\|_{L_2(\Omega)} \implies \|u\|_{L_2(Q_T)} \leq c_a.$$

9. Существование неподвижной точки оператора A

ТЕОРЕМА. Пусть $\varepsilon > 0$ фиксировано. Тогда существует единственная функция u , являющаяся обобщенным решением задачи $(NS)_\varepsilon$.

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Вытекает из принципа Лере-Шаудера. \square

5.4 Мультипликативные неравенства

1. Неравенства О.А. Ладыженской

ТЕОРЕМА. Пусть $\Omega \subset \mathbb{R}^n$, $n = 2, 3$ — произвольная область (огр. или неогр.). Тогда

1) если $n = 2$, то

$$\|u\|_{L_4(\Omega)}^4 \leq 2 \|w\|_{L_2(\Omega)}^2 \|\nabla w\|_{L_2(\Omega)}^2, \quad \forall w \in C_0^\infty(\Omega)$$

2) если $n = 3$, то

$$\|w\|_{L_4(\Omega)}^4 \leq 4 \|w\|_{L_2(\Omega)} \|\nabla w\|_{L_2(\Omega)}^3, \quad \forall w \in C_0^\infty(\Omega)$$

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО.

1. Пусть $n = 2$, $u \in C_0^1(\mathbb{R}^2)$. Тогда

$$\begin{aligned} |u(x_1, x_2)|^2 &\leq 2 \int_{-\infty}^{+\infty} |u(x_1, s)| |u_{,2}(x_1, s)| ds \leq 2 \underbrace{\|u(x_1, \cdot)\|_{L_2(\mathbb{R})}}_{=: F_1(x_1)} \underbrace{\|u_{,2}(x_1, \cdot)\|_{L_2(\mathbb{R})}}_{=: G_1(x_1)} \\ |u(x_1, x_2)|^2 &\leq 2 \int_{-\infty}^{+\infty} |u(s, x_2)| |u_{,1}(s, x_2)| ds \leq 2 \underbrace{\|u(\cdot, x_2)\|_{L_2(\mathbb{R})}}_{=: F_2(x_2)} \underbrace{\|u_{,1}(\cdot, x_2)\|_{L_2(\mathbb{R})}}_{=: G_2(x_2)} \end{aligned}$$

Перемножим эти неравенства и результат проинтегрируем по \mathbb{R}^2 :

$$\begin{aligned} \int_{\mathbb{R}^2} |u(x_1, x_2)|^4 dx_1 dx_2 &= 4 \int_{\mathbb{R}^2} F_1(x_1) G_1(x_1) F_2(x_2) G_2(x_2) dx_1 dx_2 = \\ &= 4 \int_{-\infty}^{+\infty} F_1(x_1) G_1(x_1) dx_1 \cdot \int_{-\infty}^{+\infty} F_2(x_2) G_2(x_2) dx_2 \leq \\ &\leq 4 \underbrace{\left(\int_{-\infty}^{+\infty} F_1^2(x_1) dx_1 \right)^{1/2}}_{=\|u\|_{L_2(\mathbb{R}^2)}} \underbrace{\left(\int_{-\infty}^{+\infty} G_1^2(x_1) dx_1 \right)^{1/2}}_{=\|u_{,2}\|_{L_2(\mathbb{R}^2)}} \underbrace{\left(\int_{-\infty}^{+\infty} F_2^2(x_2) dx_2 \right)^{1/2}}_{=\|u\|_{L_2(\mathbb{R}^2)}} \underbrace{\left(\int_{-\infty}^{+\infty} G_2^2(x_2) dx_2 \right)^{1/2}}_{=\|u_{,1}\|_{L_2(\mathbb{R}^2)}} = \\ &= 4 \|u\|_{L_2(\mathbb{R}^2)}^2 \|u_{,1}\|_{L_2(\mathbb{R}^2)} \|u_{,2}\|_{L_2(\mathbb{R}^2)} \leq 2 \|u\|_{L_2(\mathbb{R}^2)}^2 \left(\|u_{,1}\|_{L_2(\mathbb{R}^2)}^2 + \|u_{,2}\|_{L_2(\mathbb{R}^2)}^2 \right) = \\ &= 2 \|u\|_{L_2(\mathbb{R}^2)}^2 \|\nabla u\|_{L_2(\mathbb{R}^2)}^2 \end{aligned}$$

2. Пусть $n = 3$, $u \in C_0^1(\mathbb{R}^3)$. По неравенству Гельдера

$$\int_{\mathbb{R}^3} |u|^4 dx = \int_{\mathbb{R}^3} |u| |u|^3 dx \leq \left(\int_{\mathbb{R}^3} |u|^2 dx \right)^{1/2} \left(\int_{\mathbb{R}^3} |u|^6 dx \right)^{1/2} = \|u\|_{L_2(\mathbb{R}^3)} \|u\|_{L_6(\mathbb{R}^3)}^3$$

Напомним неравенство Гальярдо–Ниренберга при $n = 3$:

$$\|u\|_{L_6(\mathbb{R}^3)} \leq 4 \|\nabla u\|_{L_2(\mathbb{R}^3)}, \quad \forall u \in C_0^1(\mathbb{R}^3)$$

Тогда

$$\|u\|_{L_4(\mathbb{R}^3)}^4 \leq \|u\|_{L_2(\mathbb{R}^3)} \|u\|_{L_6(\mathbb{R}^3)}^3 \leq 4 \|u\|_{L_2(\mathbb{R}^3)} \|\nabla u\|_{L_6(\mathbb{R}^3)}^3$$

□

2. Общее мультипликативное неравенство

ТЕОРЕМА. Пусть $\Omega \subset \mathbb{R}^3$ — произвольная область (огр. или неогр.) и $s \in [2, 6]$. Тогда

$$\|w\|_{L_s(\Omega)} \leq c_s \|w\|_{L_2(\Omega)}^{1-\lambda} \|\nabla w\|_{L_2(\Omega)}^\lambda, \quad \forall w \in C_0^1(\Omega).$$

где $\lambda \in [0, 1]$, $\lambda := \frac{3(s-2)}{2s} \Leftrightarrow \frac{1}{s} = \frac{1-\lambda}{2} + \frac{\lambda}{6}$.

3. Вложение энергетического класса в $L_s(Q_T)$

ТЕОРЕМА. Пусть $\Omega \subset \mathbb{R}^n$, $n = 2, 3$ — произвольная область (огр. или неогр.). Тогда

1) если $n = 2$, то

$$\|u\|_{L_4(Q_T)}^4 \leq c \|u\|_{L_{2,\infty}(Q_T)}^2 \|\nabla u\|_{L_2(Q_T)}^2, \quad \forall u \in L_{2,\infty}(Q_T) \cap L_2(0, T; \dot{W}_2^1(\Omega))$$

2) если $n = 3$, то

$$\|u\|_{L_{\frac{10}{3}}(Q_T)}^{\frac{10}{3}} \leq c \|u\|_{L_{2,\infty}(Q_T)}^{\frac{4}{3}} \|\nabla u\|_{L_2(Q_T)}^2, \quad \forall u \in L_{2,\infty}(Q_T) \cap L_2(0, T; \dot{W}_2^1(\Omega))$$

4. Вложение энергетического класса в $L_{s,l}(Q_T)$

ТЕОРЕМА. Пусть $\Omega \subset \mathbb{R}^3$ — произвольная область (огр. или неогр.). Тогда

$$\forall s \in [2, 6], \quad l \in [2, \infty] : \quad \frac{3}{s} + \frac{2}{l} = \frac{3}{2}$$

существует постоянная $c(s, l) > 0$, такая что

$$\|u\|_{L_{s,l}(Q_T)} \leq c(s, l) \|u\|_{L_{2,\infty}(Q_T)}^{1-\frac{2}{l}} \|\nabla u\|_{L_2(Q_T)}^{\frac{2}{l}}, \quad \forall u \in L_{2,\infty}(Q_T) \cap L_2(0, T; \dot{W}_2^1(\Omega))$$

5.5 Решения Лере-Хопфа

1. Определение решений Лере-Хопфа

ОПРЕДЕЛЕНИЕ. Пусть $a \in \mathring{J}_2(\Omega)$. Функция $u : Q_T \rightarrow \mathbb{R}^n$ называется *решением Лере-Хопфа* уравнений Навье-Стокса

$$\begin{cases} \partial_t u - \Delta u + (u \cdot \nabla)u + \nabla p = 0 \\ \operatorname{div} u = 0 \\ u|_{t=0} = a, \quad u|_{\partial\Omega \times (0,T)} = 0 \end{cases} \quad \text{в } Q_T \quad (\text{NS})$$

если выполняются следующие условия

- 1) $u \in L_\infty(0, T; \mathring{J}_2(\Omega)) \cap L_2(0, T; \mathring{J}_2^1(\Omega))$
- 2) $u \in C_w([0, T]; L_2(\Omega))$, т.е. для любого $t \in [0, T]$ $u(\cdot, t) \in L_2(\Omega)$ и

$$\forall w \in L_2(\Omega) \quad \text{функция } t \mapsto \int_{\Omega} u(x, t)w(x) dx \text{ непрерывна на } [0, T]$$

- 3) u удовлетворяет интегральному тождеству

$$\int_{Q_T} \left(-u \cdot \partial_t \eta + \nabla u : \nabla \eta - u \otimes u : \nabla \eta \right) dx dt = 0, \quad \forall \eta \in J_0^\infty(Q_T)$$

- 4) u удовлетворяет *глобальному энергетическому неравенству*

$$\forall t \in [0, T] \quad \frac{1}{2} \int_{\Omega} |u(x, t)|^2 dx + \int_0^t \int_{\Omega} |\nabla u(x, \tau)|^2 dx d\tau \leq \frac{1}{2} \int_{\Omega} |a(x)|^2 dx$$

- 5) u удовлетворяет начальному условию $u(x, 0) = a(x)$ п.в. $x \in \Omega$ и

$$\|u(t) - a\|_{L_2(\Omega)} \rightarrow 0 \quad \text{при } t \rightarrow +0$$

2. Глобальное существование решений Лере-Хопфа

ТЕОРЕМА. Пусть $T > 0$ произвольное и $Q_T := \Omega \times (0, T)$. Для любого $a \in \mathring{J}_2(\Omega)$ существует по крайней мере одна функция $u : Q_T \rightarrow \mathbb{R}^n$, являющаяся решением Лере-Хопфа уравнений Навье-Стокса (NS).

3. План

- Энергетическая оценка решений u^ε регуляризованной задачи (NS $_\varepsilon$).
- Оценка слабой производной по времени $\partial_t u^\varepsilon$ и компактность u^ε в $L_2(Q_T)$.

- Предельный переход в уравнениях.
- Непрерывность решения в слабой топологии $L_2(\Omega)$.
- Энергетическое неравенство.
- Сильная непрерывность решения в $L_2(\Omega)$ в начальный момент.

4. Доказательство теоремы существования в классе Лере-Хопфа

1. Для любого $\varepsilon > 0$ обозначим через $u^\varepsilon \in L_{2,\infty}(Q_T) \cap W_2^{1,0}(Q_T)$ обобщенное решение регуляризованной задачи (NS_ε) .

Поскольку при п.в. $t \in (0, T)$ имеет место включение $u^\varepsilon(t) \in \overset{\circ}{J}_2^1(\Omega)$, мы использовать $w = u^\varepsilon(t)$ в качестве пробной функции в тождестве для u^ε . Мы получим оценку

$$\|u^\varepsilon\|_{L_{2,\infty}(Q_T)} + \|u^\varepsilon\|_{W_2^{1,0}(Q_T)} \leq c \|a\|_{L_2(\Omega)}$$

Поэтому существует $u \in L_\infty(0, T; \overset{\circ}{J}_2^1(\Omega)) \cap L_2(0, T; \overset{\circ}{J}_2^1(\Omega))$, такая что для некоторой подпоследовательности (за которой мы сохраним обозначение $\{u^\varepsilon\}$) имеют место сходимости

$$u^\varepsilon \overset{*}{\rightharpoonup} u \text{ в } L_{2,\infty}(Q_T), \quad u^\varepsilon \rightharpoonup u \text{ в } W_2^{1,0}(Q_T)$$

2. Рассмотрим сначала случай $n = 3$. Из тождества

$$\langle \partial_t u^\varepsilon(t), w \rangle + (\nabla u^\varepsilon(t), \nabla w) - (u^\varepsilon(t) \otimes (T_\varepsilon u^\varepsilon)(t), \nabla w) = 0, \quad \forall w \in \overset{\circ}{J}_2^1(\Omega)$$

вытекает оценка

$$\|\partial_t u^\varepsilon(t)\|_{J_2^{-1}(\Omega)} \leq \|\nabla u^\varepsilon(t)\|_{L_{\frac{5}{3}}(\Omega)} + \|u^\varepsilon(t) \otimes (T_\varepsilon u^\varepsilon)(t)\|_{L_{\frac{5}{3}}(\Omega)}$$

откуда с учетом неравенства Гельдера мы получим

$$\|\partial_t u^\varepsilon\|_{L_{\frac{5}{3}}(0,T;J_2^{-1}(\Omega))} \leq c \|\nabla u^\varepsilon\|_{L_2(Q_T)} + \|u^\varepsilon\|_{L_{\frac{10}{3}}(Q_T)} \|T_\varepsilon u^\varepsilon\|_{L_{\frac{10}{3}}(Q_T)}$$

Из свойств оператора усреднения вытекает, что

$$\|T_\varepsilon u^\varepsilon\|_{L_{\frac{10}{3}}(Q_T)} \leq \|u^\varepsilon\|_{L_{\frac{10}{3}}(Q_T)}$$

откуда

$$\|\partial_t u^\varepsilon\|_{L_{\frac{5}{3}}(0,T;J_2^{-1}(\Omega))} \leq c \|\nabla u^\varepsilon\|_{L_2(Q_T)} + \|u^\varepsilon\|_{L_{\frac{10}{3}}(Q_T)}^2$$

Из мультипликативного неравенства мы знаем, что

$$\|u^\varepsilon\|_{L_{\frac{10}{3}}(Q_T)} \leq \|u^\varepsilon\|_{L_{2,\infty}(Q_T)}^{\frac{2}{5}} \|\nabla u^\varepsilon\|_{L_2(Q_T)}^{\frac{3}{5}}$$

и, с учетом энергетической оценки, мы получаем неравенство

$$\|\partial_t u^\varepsilon\|_{L_{\frac{5}{3}}(0,T;J_2^{-1}(\Omega))} \leq c \left(\|a\|_{L_2(\Omega)} + \|a\|_{L_2(\Omega)}^2 \right)$$

В случае $n = 2$ мы аналогичными рассуждениями приходим к оценке

$$\|\partial_t u^\varepsilon\|_{L_2(0,T;J_2^{-1}(\Omega))} \leq c \left(\|a\|_{L_2(\Omega)} + \|a\|_{L_2(\Omega)}^2 \right)$$

Обозначим $X := J_2^1(\Omega)$, $Y := J_2(\Omega)$, $Z := J_{\frac{5}{3}}^{-1}(\Omega)$, $X \hookrightarrow Y \hookrightarrow Z$, и пусть

$$\mathcal{W} := \{ v \in L_2(0,T;X) : \partial_t v \in L_{\frac{5}{3}}(0,T;Z) \}$$

Поскольку вложение $X \hookrightarrow Y$ компактно, вложение $\mathcal{W} \hookrightarrow L_2(0,T;Y)$ также компактно. Поскольку $\{u^\varepsilon\}$ ограничено в \mathcal{W} , $\{u^\varepsilon\}$ предкомпактно в $L_2(0,T;Y)$. С учетом сходимости $u^\varepsilon \rightharpoonup u$ в $W_2^{1,0}(Q_T)$ мы заключаем, что существует подпоследовательность $\{u^\varepsilon\}$, такая что

$$u^\varepsilon \rightarrow u \quad \text{в} \quad L_2(Q_T)$$

Кроме того, из ограниченности $\{\partial_t u^\varepsilon\}$ в $L_{\frac{5}{3}}(0,T;J_{\frac{5}{3}}^{-1}(\Omega))$ вытекает что

$$\partial_t u \in L_{\frac{5}{3}}(0,T;J_{\frac{5}{3}}^{-1}(\Omega)), \quad \partial_t u^\varepsilon \rightharpoonup \partial_t u \quad \text{в} \quad L_{\frac{5}{3}}(0,T;J_{\frac{5}{3}}^{-1}(\Omega))$$

3. Из соотношений при п.в. $t \in (0, T)$

$$\langle \partial_t u^\varepsilon(t), w \rangle + (\nabla u^\varepsilon(t), \nabla w) - (u^\varepsilon(t) \otimes (T_\varepsilon u^\varepsilon)(t), \nabla w) = 0, \quad \forall w \in J_2^1(\Omega)$$

стандартными рассуждениями вытекает тождество

$$\int_{Q_T} \left(-u^\varepsilon \cdot \partial_t \eta + \nabla u^\varepsilon : \nabla \eta - u^\varepsilon \otimes T_\varepsilon u^\varepsilon : \nabla \eta \right) dxdt = 0, \quad \forall \eta \in J_0^\infty(Q_T)$$

Заметим, что для $\eta \in J_0^\infty(\Omega)$ справедливо неравенство

$$\left| \int_{Q_T} (u^\varepsilon \otimes T_\varepsilon u^\varepsilon - u \otimes u) : \nabla \eta dxdt \right| \leq \|u^\varepsilon \otimes T_\varepsilon u^\varepsilon - u \otimes u\|_{L_1(Q_T)} \|\nabla \eta\|_{L_\infty(Q_T)}$$

Для первого сомножителя в правой части мы имеем оценку

$$\begin{aligned} & \|u^\varepsilon \otimes T_\varepsilon u^\varepsilon - u \otimes u\|_{L_1(Q_T)} \leq \\ & \leq \|u^\varepsilon - u\|_{L_2(Q_T)} \|T_\varepsilon u^\varepsilon\|_{L_2(Q_T)} + \|u\|_{L_2(Q_T)} \|T_\varepsilon(u^\varepsilon - u)\|_{L_2(Q_T)} + \|u\|_{L_2(Q_T)} \|T_\varepsilon u - u\|_{L_2(Q_T)} \end{aligned}$$

С учетом свойств оператора усреднения

$$\|T_\varepsilon u^\varepsilon\|_{L_2(Q_T)} \leq \|u^\varepsilon\|_{L_2(Q_T)}, \quad \|T_\varepsilon(u^\varepsilon - u)\|_{L_2(Q_T)} \leq \|u^\varepsilon - u\|_{L_2(Q_T)}$$

мы получаем

$$\|u^\varepsilon \otimes T_\varepsilon u^\varepsilon - u \otimes u\|_{L_1(Q_T)} \leq c (\|u^\varepsilon\|_{L_2(Q_T)} + \|u\|_{L_2(Q_T)}) \|u^\varepsilon - u\|_{L_2(Q_T)}$$

и поэтому из сходимости $u^\varepsilon \rightarrow u$ в $L_2(Q_T)$ вытекает сходимость

$$\int_{Q_T} u^\varepsilon \otimes T_\varepsilon u^\varepsilon : \nabla \eta \, dxdt \rightarrow \int_{Q_T} u \otimes u : \nabla \eta \, dxdt, \quad \forall \eta \in J_0^\infty(Q_T)$$

С учетом слабой сходимости $u^\varepsilon \rightharpoonup u$ в $W_2^{1,0}(Q_T)$ мы можем также перейти к пределу в линейных членах. В итоге мы получаем тождество

$$\int_{Q_T} \left(-u \cdot \partial_t \eta + \nabla u : \nabla \eta - u \otimes u : \nabla \eta \right) dxdt = 0, \quad \forall \eta \in J_0^\infty(Q_T)$$

4. Пусть $\varepsilon_m \rightarrow 0$. Возьмем произвольную $w \in \overset{\circ}{J}_{\frac{1}{2}}^1(\Omega)$ и обозначим

$$f_m(t) := (u^{\varepsilon_m}(t), w) = \int_{\Omega} u^{\varepsilon_m}(x, t) \cdot w(x) \, dx$$

Поскольку $u^{\varepsilon_m} \in C([0, T]; L_2(\Omega))$, заключаем, что $f_m \in C([0, T])$, $\forall m \in \mathbb{N}$.

Докажем, что последовательность $\{f_m\}$ предкомпактна в $C([0, T])$. Равномерная ограниченность вытекает из энергетического неравенства:

$$\sup_{t \in [0, T]} |f_m(t)| \leq \|u^{\varepsilon_m}\|_{L_2, \infty(Q_T)} \|w\|_{L_2(\Omega)} \leq \|a\|_{L_2(\Omega)} \|w\|_{L_2(\Omega)}$$

Для доказательства равномерной непрерывности воспользуемся тождеством

$$\frac{d}{dt} (u^{\varepsilon_m}(t), w) = \langle \partial_t u^{\varepsilon_m}(t), w \rangle, \quad w \in \overset{\circ}{J}_{\frac{1}{2}}^1(\Omega)$$

и проинтегрируем его по промежутку $(t, t + \Delta t)$. Получим

$$|f_m(t + \Delta t) - f_m(t)| \leq \int_t^{t+\Delta t} |\langle \partial_t u^{\varepsilon_m}(\tau), w \rangle| \, d\tau \leq \|w\|_{\overset{\circ}{J}_{\frac{1}{2}}^1(\Omega)} \int_t^{t+\Delta t} \|\partial_t u^{\varepsilon_m}\|_{J_{\frac{1}{3}}^{-1}(\Omega)} \, d\tau$$

и по неравенству Гельдера

$$|f_m(t + \Delta t) - f_m(t)| \leq \|w\|_{\overset{\circ}{J}_{\frac{1}{2}}^1(\Omega)} |\Delta t|^{\frac{2}{5}} \|\partial_t u^{\varepsilon_m}\|_{L_{\frac{5}{3}}(0, T; J_{\frac{1}{3}}^{-1}(\Omega))}$$

С учетом уже полученной оценки

$$\|\partial_t u^{\varepsilon_m}\|_{L_{\frac{5}{3}}(0, T; J_{\frac{1}{3}}^{-1}(\Omega))} \leq c \|a\|_{L_2(\Omega)} (1 + \|a\|_{L_2(\Omega)})$$

мы получаем

$$|f_m(t + \Delta t) - f_m(t)| \leq c_{a, w} |\Delta t|^{\frac{2}{5}}$$

что означает, что последовательность $\{f_m\}$ равномерно непрерывна. Таким образом, последовательность $\{f_m\}$ предкомпактна в $C([0, T])$, и поэтому для некоторой подпоследовательности

$$\sup_{t \in [0, T]} |(u^{\varepsilon_m}(t), w) - (u^{\varepsilon_k}(t), w)| = \sup_{t \in [0, T]} |f_m(t) - f_k(t)| \rightarrow 0.$$

Таким образом,

$$\left\{ \begin{array}{l} \|u^{\varepsilon_m}\|_{L_\infty(0, T; \dot{J}_2(\Omega))} \leq \|a\|_{L_2(\Omega)}, \\ \forall w \in \dot{J}_{\frac{1}{2}}(\Omega) \quad \sup_{t \in [0, T]} |(u^{\varepsilon_m}(t), w) - (u^{\varepsilon_k}(t), w)| \rightarrow 0 \quad \text{при } m, k \rightarrow \infty. \end{array} \right.$$

Поскольку $\dot{J}_{\frac{1}{2}}(\Omega)$ всюду плотно в $\dot{J}_2(\Omega)$, по следствию из теоремы Банаха–Штейнгауза (равномерная ограниченность последовательности плюс ее слабая сходимость на плотном подмножестве влечет слабую сходимость на всем банаховом пространстве) мы получаем

$$\forall w \in \dot{J}_2(\Omega) \quad \sup_{t \in [0, T]} |(u^{\varepsilon_m}(t), w) - (u^{\varepsilon_k}(t), w)| \rightarrow 0 \quad \text{при } m, k \rightarrow \infty.$$

то есть

$$\{u^{\varepsilon_m}\} \text{ фундаментальна в } C_w([0, T]; \dot{J}_2(\Omega))$$

Поскольку $C_w([0, T]; \dot{J}_2(\Omega))$ слабо секвенциально полно, $\exists \bar{u} \in C_w([0, T]; \dot{J}_2(\Omega))$, такая то

$$\forall w \in \dot{J}_2(\Omega) \quad \sup_{t \in [0, T]} |(u^{\varepsilon_m}(t), w) - (\bar{u}(t), w)| \rightarrow 0 \quad \text{при } m \rightarrow \infty.$$

Тогда для любой $v \in L_2(\Omega)$, используя разложение Гельмгольца

$$v = w + \nabla \pi, \quad w \in \dot{J}_2(\Omega), \quad \pi \in W_2^1(\Omega),$$

мы получаем

$$(u^{\varepsilon_m}(t), v) = (u^{\varepsilon_m}(t), w) + \underbrace{(u^{\varepsilon_m}(t), \nabla \pi)}_{= 0}, \quad (\bar{u}(t), v) = (\bar{u}(t), w) + \underbrace{(u(t), \nabla \pi)}_{= 0}$$

откуда

$$\forall v \in L_2(\Omega) \quad \sup_{t \in [0, T]} |(u^{\varepsilon_m}(t), v) - (\bar{u}(t), v)| \rightarrow 0 \quad \text{при } m \rightarrow \infty.$$

Следовательно,

$$\bar{u} \in C([0, T]; L_2(\Omega)) \quad \text{и} \quad \forall t \in [0, T] \quad u^{\varepsilon_m}(t) \rightharpoonup \bar{u}(t) \quad \text{в } L_2(\Omega)$$

Поскольку $u^{\varepsilon_m} \rightarrow u$ в $L_2(Q_T)$, для п.в. $t \in (0, T)$ имеет место $u^{\varepsilon_m}(t) \rightarrow u(t)$ в $L_2(\Omega)$. Следовательно, $u(t) = \bar{u}(t)$ для п.в. $t \in (0, T)$. Это, в частности, означает, что в классе эквивалентности $u \in L_\infty(0, T; L_2(\Omega))$ существует представитель \bar{u} , такой что

$$\bar{u}(t) \in L_2(\Omega) \quad \text{для любого } t \in [0, T].$$

5. Для любого $\varepsilon_m > 0$ И любого $t \in [0, T]$ имеет место энергетическое тождество

$$\frac{1}{2} \int_{\Omega} |u^{\varepsilon_m}(x, t)|^2 dx + \int_0^t \int_{\Omega} |\nabla u^{\varepsilon_m}(x, \tau)|^2 dx d\tau \leq \frac{1}{2} \int_{\Omega} |a(x)|^2 dx$$

Поскольку при фиксированном $t \in [0, T]$

$$u^{\varepsilon_m}(t) \rightharpoonup u(t) \text{ в } L_2(\Omega), \quad \nabla u^{\varepsilon_m} \rightharpoonup \nabla u \text{ в } L_2(Q_t)$$

в силу полунепрерывности снизу нормы относительно слабой сходимости получаем

$$\begin{aligned} \int_{\Omega} |u(x, t)|^2 dx &\leq \liminf_{\varepsilon_m \rightarrow 0} \int_{\Omega} |u^{\varepsilon_m}(x, t)|^2 dx, \\ \int_0^t \int_{\Omega} |\nabla u(x, \tau)|^2 dx d\tau &\leq \liminf_{\varepsilon_m \rightarrow 0} \int_0^t \int_{\Omega} |\nabla u^{\varepsilon_m}(x, \tau)|^2 dx d\tau \end{aligned}$$

откуда вытекает энергетическое *неравенство* для u :

$$\frac{1}{2} \int_{\Omega} |u(x, t)|^2 dx + \int_0^t \int_{\Omega} |\nabla u(x, \tau)|^2 dx d\tau \leq \frac{1}{2} \int_{\Omega} |a(x)|^2 dx$$

6. Поскольку $u^{\varepsilon_m}(0) = a$ и $u^{\varepsilon_m}(0) \rightharpoonup u(0)$ в $L_2(\Omega)$, заключаем, что $u(0) = a$ в $L_2(\Omega)$, т.е.

$$u(x, 0) = a(x) \quad \text{для п.в. } x \in \Omega.$$

В силу того, что $u \in C_w([0, T]; L_2(\Omega))$, мы заключаем, что $u(t) \rightharpoonup u(0)$ при $t \rightarrow +0$, откуда в силу полунепрерывности нормы

$$\|a\|_{L_2(\Omega)} \leq \liminf_{t \rightarrow +0} \|u(t)\|_{L_2(\Omega)}$$

С другой стороны, из энергетического неравенства вытекает, что

$$\limsup_{t \rightarrow +0} \|u(t)\|_{L_2(\Omega)} \leq \|a\|_{L_2(\Omega)}$$

Поскольку в гильбертовом пространстве слабая сходимость плюс сходимость норм означают сильную сходимость, заключаем

$$\|u(\cdot, t) - a\|_{L_2(\Omega)} \rightarrow 0 \quad \text{при } t \rightarrow +0.$$

□

5. Слабая производная по времени для решений Лере–Хопфа

ТЕОРЕМА. Пусть $\Omega \subset \mathbb{R}^n$, $n = 2, 3$ — ограниченная область, $a \in \mathring{J}_2(\Omega)$ и u — решение Лере–Хопфа уравнений (NS). Тогда

1) если $n = 2$, то $\partial_t u \in L_2(0, T; J_2^{-1}(\Omega))$ и соотношение

$$\langle \partial_t u(t), w \rangle + (\nabla u(t), \nabla w) - (u(t) \otimes u(t), \nabla w) = 0 \quad \text{п.в. } t \in (0, T)$$

выполняется для любой функции $w \in \overset{\circ}{J}_2^1(\Omega)$. В частности, справедлива оценка

$$\|\partial_t u\|_{L_2(0, T; J_2^{-1}(\Omega))} \leq \|\nabla u\|_{L_2(Q_T)} + \|u\|_{L_4(Q_T)}^2.$$

2) если $n = 3$, то $\partial_t u \in L_{\frac{5}{3}}(0, T; J_{\frac{5}{3}}^{-1}(\Omega))$ и соотношение

$$\langle \partial_t u(t), w \rangle + (\nabla u(t), \nabla w) - (u(t) \otimes u(t), \nabla w) = 0 \quad \text{п.в. } t \in (0, T)$$

выполняется для любой функции $w \in \overset{\circ}{J}_{\frac{5}{2}}^1(\Omega)$. В частности, справедлива оценка

$$\|\partial_t u\|_{L_{\frac{5}{3}}(0, T; J_{\frac{5}{3}}^{-1}(\Omega))} \leq \|\nabla u\|_{L_2(Q_T)} + \|u\|_{L_{\frac{10}{3}}(Q_T)}^2.$$

5.6 Двумерный случай

1. Свойства конвективного члена в 2D

ТЕОРЕМА. Пусть $\Omega \subset \mathbb{R}^2$ — произвольная область (огр. или неогр.). Тогда для любой функции $u \in L_{2,\infty}(Q_T) \cap L_2(0, T; \mathring{J}_2^1(\Omega))$ имеет место включение

$$u \otimes u : \nabla u \in L_1(Q_T)$$

и при п.в. $t \in (0, T)$

$$\int_{\Omega} u(t) \otimes u(t) : \nabla u(t) \, dx = 0.$$

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО: Из неравенства О.А. Ладыженской при $n = 2$ вытекает, что $u \in L_4(Q_T)$, откуда $u \otimes u \in L_2(Q_T)$ и, следовательно, $u \otimes u : \nabla u \in L_1(Q_T)$.

С другой стороны, из $u \in L_2(0, T; \mathring{J}_2^1(\Omega))$ вытекает, что при п.в. $t \in (0, T)$ $u(t) \in \mathring{J}_2^1(\Omega)$. Но для любой $v \in \mathring{J}_2^1(\Omega)$ при помощи интегрирования по частям мы получаем

$$\int_{\Omega} v \otimes v : \nabla v \, dx = \int_{\Omega} v_j v_k v_{j,k} \, dx = \frac{1}{2} \int_{\Omega} v \cdot \nabla |v|^2 \, dx = -\frac{1}{2} \int_{\Omega} \underbrace{\operatorname{div} v}_{=0} |v|^2 \, dx = 0$$

□

2. Энергетическое тождество в 2D

ТЕОРЕМА. Пусть $\Omega \subset \mathbb{R}^2$, $a \in \mathring{J}_2(\Omega)$, u — решение Лере–Хопфа уравнений (NS). Тогда

$$\forall t \in [0, T] \quad \frac{1}{2} \int_{\Omega} |u(x, t)|^2 \, dx + \int_0^t \int_{\Omega} |\nabla u(x, \tau)|^2 \, dx d\tau = \frac{1}{2} \int_{\Omega} |a(x)|^2 \, dx$$

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО: При $n = 2$ выполняется $\partial_t u \in L_2(0, T; J_2^{-1}(\Omega))$ и для п.в. $\tau \in (0, T)$

$$\langle \partial_t u(\tau), w \rangle + (\nabla u(\tau), \nabla w) - (u(\tau) \otimes u(\tau), \nabla w) = 0 \quad \forall w \in \mathring{J}_2^1(\Omega).$$

Полагая в этом тождестве $w = u(\tau) \in \mathring{J}_2^1(\Omega)$, получаем

$$\frac{1}{2} \frac{d}{d\tau} \|u(\tau)\|_{L_2(\Omega)}^2 + \|\nabla u(\tau)\|_{L_2(\Omega)}^2 = 0 \quad \text{п.в. } \tau \in (0, T)$$

откуда интегрированием по $\tau \in (0, t)$ получаем требуемое тождество. □

3. Теорема единственности в 2D

Следующая теорема доказана:

- 1958, О.А. Ладыженская — для случая $a \in \mathring{J}_2^1(\Omega)$
- 1959, J.L. Lions & Prodi — для случая $a \in \mathring{J}_2(\Omega)$

ТЕОРЕМА. Пусть $\Omega \subset \mathbb{R}^2$ и $a \in \mathring{J}_2(\Omega)$. Предположим, что u_1 и u_2 — два решения Лере–Хопфа системы уравнений Навье–Стокса (NS), соответствующих начальному данному a . Тогда $u_1 = u_2$ п.в. в Q_T .

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО: Обозначим $v := u_2 - u_1$. Тогда при п.в. $t \in (0, T)$

$$\langle \partial_t v(t), w \rangle + (\nabla v(t), \nabla w) = (u_2(t) \otimes u_2(t) - u_1(t) \otimes u_1(t), \nabla w) \quad \forall w \in \mathring{J}_2^1(\Omega).$$

Положим $w = v(t)$ и воспользуемся тождеством

$$(u_2(t) \otimes u_2(t) - u_1(t) \otimes u_1(t), \nabla v(t)) = \underbrace{(v(t) \otimes u_2(t), \nabla v(t))}_{=0} + (u_1(t) \otimes v(t), \nabla v(t))$$

С помощью неравенства Гельдера получаем

$$\frac{1}{2} \frac{d}{dt} \|v(t)\|_{L_2(\Omega)}^2 + \|\nabla v(t)\|_{L_2(\Omega)}^2 \leq \|u_1(t)\|_{L_4(\Omega)} \|v(t)\|_{L_4(\Omega)} \|\nabla v(t)\|_{L_2(\Omega)}$$

при помощи неравенства Ладыженской $\|v(t)\|_{L_4(\Omega)} \leq \|v(t)\|_{L_2(\Omega)}^{\frac{1}{2}} \|\nabla v(t)\|_{L_4(\Omega)}^{\frac{1}{2}}$

$$\frac{1}{2} \frac{d}{dt} \|v(t)\|_{L_2(\Omega)}^2 + \|\nabla v(t)\|_{L_2(\Omega)}^2 \leq c \|u_1(t)\|_{L_4(\Omega)} \|v(t)\|_{L_2(\Omega)}^{\frac{1}{2}} \|\nabla v(t)\|_{L_2(\Omega)}^{\frac{3}{2}}$$

откуда по неравенству Юнга

$$\frac{1}{2} \frac{d}{dt} \|v(t)\|_{L_2(\Omega)}^2 + \frac{1}{2} \|\nabla v(t)\|_{L_2(\Omega)}^2 \leq c \|u_1(t)\|_{L_4(\Omega)}^4 \|v(t)\|_{L_2(\Omega)}^2$$

Следовательно, $y(t) := \|v(t)\|_{L_2(\Omega)}^2$ удовлетворяет оценке

$$y'(t) \leq c b(t) y(t), \quad \text{где} \quad b(t) := \|u_1(t)\|_{L_4(\Omega)}^4.$$

Из неравенства Ладыженской при $n = 2$ мы получаем

$$u_1 \in L_{2,\infty}(Q_T) \cap L_2(0, T; \mathring{W}_2^1(\Omega)) \implies u_1 \in L_4(Q_T) \implies b \in L_1(0, T)$$

По лемме Гронуолла получаем

$$y(t) \leq y(0) e^{c \int_0^t b(\tau) d\tau}, \quad \forall t \in (0, T),$$

и поскольку $y(0) = \|u_2(0) - u_1(0)\|_{L_2(\Omega)}^2 = 0$, заключаем, что $y(t) = 0$ при всех $t \in (0, T)$. \square

5.7 Существование давления

1. Суммируемость конвективного члена в трехмерном случае

ТЕОРЕМА. Пусть $\Omega \subset \mathbb{R}^3$ — произвольная область (огр. или неогр.). Тогда для любой функции $u \in L_{2,\infty}(Q_T) \cap L_2(0, T; \mathring{W}_2^1(\Omega))$ справедливы оценки

$$\|(u \cdot \nabla)u\|_{L_{\frac{5}{4}}(Q_T)} \leq c \left(\|u\|_{L_{2,\infty}(Q_T)}^2 + \|\nabla u\|_{L_2(Q_T)}^2 \right)$$

Более того, для любых $s \in (1, \frac{3}{2})$, $l \in (1, 2)$, таких что

$$\frac{3}{s} + \frac{2}{l} = 4,$$

$$\|(u \cdot \nabla)u\|_{L_{s,l}(Q_T)} \leq c \left(\|u\|_{L_{2,\infty}(Q_T)}^2 + \|\nabla u\|_{L_2(Q_T)}^2 \right)$$

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО.

1. Пусть $s = l = \frac{5}{4}$. Тогда $L_{2,\infty}(Q_T) \cap W_2^{1,0}(Q_T) \hookrightarrow L_{\frac{10}{3}}(Q_T)$ и по неравенству Гельдера

$$\|(u \cdot \nabla)u\|_{L_{\frac{5}{4}}(Q_T)} \leq \|u\|_{L_{\frac{10}{3}}(Q_T)} \|\nabla u\|_{L_2(Q_T)} \leq c \|u\|_{L_{2,\infty}(Q_T)}^{\frac{2}{5}} \|\nabla u\|_{L_2(Q_T)}^{\frac{8}{5}}$$

2. Произвольные $\frac{3}{s} + \frac{2}{l} = 4$ — аналогично самостоятельно.

□

2. Существование вторых производных из $L_{\frac{5}{4}}(Q_{\delta,T})$ и давления из $L_{\frac{5}{3}}(Q_{\delta,T})$

ТЕОРЕМА. Пусть $\Omega \subset \mathbb{R}^3$ и $a \in \mathring{J}_2(\Omega)$. Пусть u — решение Лере–Хопфа уравнений (NS). Тогда для любых $s, l \in (1, +\infty)$, удовлетворяющих соотношению

$$\frac{3}{s} + \frac{2}{l} = 4,$$

имеет место включение

$$\forall \delta \in (0, T) \quad u \in W_{s,l}^{2,1}(Q_{\delta,T}), \quad Q_{\delta,T} := \Omega \times (\delta, T) \quad (*)$$

и существует единственная функция $p : Q_T \rightarrow \mathbb{R}$, $[p(t)]_{\Omega} = 0$ п.в. $t \in (0, T)$, такая что для любых $s, l \in (1, +\infty)$, удовлетворяющих (*), имеет место включение

$$\forall \delta \in (0, T) \quad p \in W_{s,l}^{1,0}(Q_{\delta,T})$$

и при этом функции u и p удовлетворяют системе Навье–Стокса п.в. в Q_T .

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО.

1. Функция u удовлетворяет соотношению

$$\int_{Q_T} (-u \cdot \partial_t \tilde{\eta} + \nabla u : \nabla \tilde{\eta}) dxdt = - \int_{Q_T} (u \cdot \nabla) u \cdot \tilde{\eta} dxdt, \quad \forall \tilde{\eta} \in J_0^\infty(Q_T).$$

2. Пусть $\chi \in C_0^\infty((0, T])$, $\chi(t) = 1$ при $t \in [\delta, T]$, и пусть

$$\eta \in W_2^{2,1}(Q_T) \text{ такова, что } \operatorname{div} \eta = 0 \text{ п.в. в } Q_T, \quad \eta|_{\partial\Omega \times (0, T)} = 0, \quad \eta|_{t=T} = 0$$

Положим $\tilde{\eta} := \chi\eta$. Заметим, что при $n = 3$ справедливо параболическое вложение

$$W_2^{2,1}(Q_T) \hookrightarrow W_2^{1,1}(Q_T) \cap L_5(Q_T)$$

Следовательно, функция $\tilde{\eta} \in W_2^{1,1}(Q_T) \cap L_5(Q_T)$, $\operatorname{div} \tilde{\eta} = 0$ п.в. в Q_T , $\tilde{\eta}|_{\partial Q_T} = 0$ может быть аппроксимирована в $W_2^{1,1}(Q_T) \cap L_5(Q_T)$ функциями $\tilde{\eta}_m \in J_0^\infty(Q_T)$. Поэтому тождество

$$\int_{Q_T} (-u \cdot \partial_t \tilde{\eta} + \nabla u : \nabla \tilde{\eta}) dxdt = - \int_{Q_T} (u \cdot \nabla) u \cdot \tilde{\eta} dxdt$$

выполняется для любой функции вида $\tilde{\eta} = \chi\eta$, где

$$\eta \in W_2^{2,1}(Q_T) : \quad \operatorname{div} \eta = 0 \text{ п.в. в } Q_T, \quad \eta|_{\partial\Omega \times (0, T)} = 0, \quad \eta|_{t=T} = 0$$

3. Обозначим

$$v(x, t) := \chi(t)u(x, t), \quad f := \chi(u \cdot \nabla)u + \chi'u$$

Тогда

$$f \in L_{\frac{5}{4}}(Q_T)$$

и v удовлетворяет соотношению

$$\int_{Q_T} (-v \cdot \partial_t \eta + \nabla v : \nabla \eta) dxdt = \int_{Q_T} f \cdot \eta dxdt, \\ \forall \eta \in W_2^{2,1}(Q_T) : \quad \operatorname{div} \eta = 0 \text{ п.в. в } Q_T, \quad \eta|_{\partial\Omega \times (0, T)} = 0, \quad \eta|_{t=T} = 0$$

Интегрированием по частям получаем

$$\int_{Q_T} v \cdot (\partial_t \eta + \Delta \eta) dxdt = \int_{Q_T} f \cdot \eta dxdt, \\ \forall \eta \in W_2^{2,1}(Q_T) : \quad \operatorname{div} \eta = 0 \text{ п.в. в } Q_T, \quad \eta|_{\partial\Omega \times (0, T)} = 0, \quad \eta|_{t=T} = 0$$

то есть, другими словами, v является *very weak solution* задачи Стокса с правой частью $f \in L_{\frac{5}{4}}(Q_T)$ и нулевым начальным данным.

4. По теореме В.А. Солонникова, для $f \in L_{\frac{5}{4}}(Q_T)$ существует единственное решение

$$\bar{v} \in W_{\frac{5}{4}}^{2,1}(Q_T), \quad \bar{p} \in W_{\frac{5}{4}}^{1,0}(Q_T), \quad [p(t)]_{\Omega} = 0 \quad \text{п.в.} \quad t \in (0, T)$$

задачи Стокса

$$\left\{ \begin{array}{l} \partial_t \bar{v} - \Delta \bar{v} + \nabla \bar{p} = -f \\ \operatorname{div} \bar{v} = 0 \\ \bar{v}|_{\partial\Omega \times (0, T)} = 0 \\ \bar{v}|_{t=0} = 0 \end{array} \right. \quad \text{п.в. в } Q_T$$

5. Заметим, что в случае $n = 3$ благодаря параболическим вложениям

$$\left\{ \begin{array}{ll} W_{\frac{5}{4}}^{2,1}(Q_T) \hookrightarrow W_{\frac{5}{3}}^{1,0}(Q_T), & W_{\frac{5}{4}}^{2,1}(Q_T) \hookrightarrow L_5(Q_T) \\ W_2^{2,1}(Q_T) \hookrightarrow W_{\frac{10}{3}}^{1,0}(Q_T), & W_2^{2,1}(Q_T) \hookrightarrow L_{10}(Q_T) \end{array} \right.$$

мы можем заключить, что для функций

$$\left\{ \begin{array}{l} \bar{v} \in W_{\frac{5}{4}}^{2,1}(Q_T) : \quad \operatorname{div} \bar{v} = 0 \quad \text{п.в. в } Q_T, \quad \bar{v}|_{\partial\Omega \times (0, T)} = 0, \quad \bar{v}|_{t=0} = 0 \\ \eta \in W_2^{2,1}(Q_T) : \quad \operatorname{div} \eta = 0 \quad \text{п.в. в } Q_T, \quad \eta|_{\partial\Omega \times (0, T)} = 0, \quad \eta|_{t=T} = 0 \end{array} \right.$$

и $\bar{p} \in W_{\frac{5}{4}}^{1,0}(Q_T)$ справедливы формулы интегрирования по частям

$$\begin{aligned} \int_{Q_T} \partial_t \bar{v} \cdot \eta \, dxdt &= - \int_{Q_T} \bar{v} \cdot \partial_t \eta \, dxdt, \\ \int_{Q_T} \Delta \bar{v} \cdot \eta \, dxdt &= - \int_{Q_T} \nabla \bar{v} \cdot \nabla \eta \, dxdt = \int_{Q_T} \bar{v} \cdot \Delta \eta \, dxdt, \\ \int_{Q_T} \nabla \bar{q} \cdot \eta \, dxdt &= 0 \end{aligned}$$

Поэтому функция \bar{v} удовлетворяет соотношению

$$\begin{aligned} \int_{Q_T} \bar{v} \cdot (\partial_t \eta + \Delta \eta) \, dxdt &= \int_{Q_T} f \cdot \eta \, dxdt, \\ \forall \eta \in W_2^{2,1}(Q_T) : \quad \operatorname{div} \eta &= 0 \quad \text{п.в. в } Q_T, \quad \eta|_{\partial\Omega \times (0, T)} = 0, \quad \eta|_{t=T} = 0 \end{aligned}$$

то есть, другими словами, \bar{v} также является *very weak solution* задачи Стокса с правой частью $f \in L_{\frac{5}{4}}(Q_T)$ и нулевым начальным данным.

6. Функция $w := v - \bar{v} \in L_2(Q_T)$ удовлетворяет соотношению

$$\begin{aligned} \int_{Q_T} w \cdot (\partial_t \eta + \Delta \eta) \, dxdt &= 0, \\ \forall \eta \in W_2^{2,1}(Q_T) : \quad \operatorname{div} \eta &= 0 \quad \text{п.в. в } Q_T, \quad \eta|_{\partial\Omega \times (0, T)} = 0, \quad \eta|_{t=T} = 0 \end{aligned}$$

и по теореме единственности О.А. Ладыженской в классе very weak solutions мы заключаем, что $w \equiv 0$ п.в. в Q_T , т.е.

$$v = \bar{v} \quad \text{в} \quad Q_T$$

7. Вспоминая, что $v \equiv u$ на $Q_{\delta,T}$, и $\bar{v} \in W_{\frac{5}{4}}^{2,1}(Q_T)$, мы заключаем, что

$$u \in W_{\frac{5}{4}}^{2,1}(Q_{\delta,T}), \quad \exists \text{ ассоциированное давление } p = \bar{p} \in W_{\frac{5}{4}}^{1,0}(Q_{\delta,T})$$

□

3. Комментарии

1) По параболической теореме вложения при $n = 3$ вытекает

$$u \in W_{\frac{5}{4}}^{2,1}(Q_{\delta,T}) \quad \implies \quad \nabla u \in L_{\frac{5}{3}}(Q_{\delta,T}),$$

но не $\nabla u \in L_2(Q_{\delta,T})$. Так что в случае $n = 3$ из коэрцитивной оценки для старших производных не удастся восстановить даже той информации о гладкости решения, которая у нас была изначально из энергетической оценки. Поэтому коэрцитивную оценку для решений Лере-Хопфа нужно воспринимать как очень слабую.

2) Из полученного нам включения $p \in W_{\frac{5}{4}}^{1,0}(Q_{\delta,T})$ и вложения

$$W_{\frac{5}{4}}^{1,0}(Q_{\delta,T}) \hookrightarrow L_{\frac{15}{7}, \frac{5}{4}}(Q_{\delta,T})$$

вытекает принадлежность p анизотропному пространству $p \in L_{\frac{15}{7}, \frac{5}{4}}(Q_{\delta,T})$.

3) Однако если на шаге **3** вместо $f \in L_{\frac{5}{4}}(Q_T)$ мы заметим, что f принадлежит анизотропному пространству

$$f \in L_{\frac{15}{14}, \frac{5}{3}}(Q_T), \quad \frac{3}{\frac{15}{14}} + \frac{2}{\frac{5}{3}} = 4,$$

и далее на шаге **4** воспользуемся коэрцитивной оценкой в анизотропных пространствах Соболева, то мы получим

$$\bar{v} \in W_{\frac{15}{14}, \frac{5}{3}}^{2,1}(Q_T), \quad \bar{p} \in W_{\frac{15}{14}, \frac{5}{3}}^{1,0}(Q_T)$$

откуда мы получим $p \in W_{\frac{15}{14}, \frac{5}{3}}^{1,0}(Q_{\delta,T})$. И по параболическому вложению

$$W_{\frac{15}{14}, \frac{5}{3}}^{1,0}(Q_{\delta,T}) = L_{\frac{5}{3}}(\delta, T; W_{\frac{15}{14}}^1(\Omega)) \hookrightarrow L_{\frac{5}{3}}(\delta, T; L_{\frac{5}{3}}(\Omega)) = L_{\frac{5}{3}}(Q_{\delta,T})$$

мы получим

$$p \in L_{\frac{5}{3}}(Q_{\delta,T}).$$