

*A.B. КАЛИНИН, A.A. КАЛИНКИНА*

## *L<sub>p</sub>-ОЦЕНКИ ВЕКТОРНЫХ ПОЛЕЙ*

При решении математических проблем гидродинамики и электромагнитной теории важную роль играют различные оценки, связывающие нормы вектор-функций, ее ротора и дивергенции в пространствах Лебега. В частности, глубокие результаты в этом направлении и их приложения к решению конкретных задач содержатся в [1]–[9]. В данной работе исследуется возможность получения подобных оценок с использованием некоторых представлений векторных полей, рассмотренных в [10].

**1. Обозначения.** Пусть  $\Omega \in R^3$  — открытая односвязная область с регулярной границей  $\Gamma$ ,  $\overline{\Omega}$  — замыкание  $\Omega$  в  $R^3$ ,  $\mathbf{n}(\mathbf{x})$ ,  $\mathbf{x} \in \Gamma$ , — единичный вектор внешней нормали. Через  $\mathcal{D}(\Omega) = C_0^\infty(\Omega)$  обозначено пространство пробных функций  $\varphi : \Omega \rightarrow R^1$ ; через  $\{\mathcal{D}(\Omega)\}^3$  — пространство пробных функций  $\varphi : \Omega \rightarrow R^3$  ( $\varphi = \{\varphi_1, \varphi_2, \varphi_3\}$ ,  $\varphi_i \in \mathcal{D}(\Omega)$ ,  $i = 1, 2, 3$ );  $\mathcal{D}(\overline{\Omega})$  — множество функций, являющихся сужениями на  $\Omega$  функций из  $\mathcal{D}(R^3)$ ;  $D'(\Omega)$  — пространство распределений (обобщенных функций) ([3], с. 19).

Пусть  $\{L_p(\Omega)\}^3$ ,  $1 \leq p < \infty$ , — банаховы пространства суммируемых со степенью  $p$  вектор-функций  $\mathbf{u} : \Omega \rightarrow R^3$  с соответствующими нормами

$$\|\mathbf{u}\|_{\{L_p(\Omega)\}^3} = \left\{ \int_{\Omega} |\mathbf{u}(\mathbf{x})|^p d\mathbf{x} \right\}^{1/p};$$

здесь  $|\mathbf{u}(\mathbf{x})| = (u_1^2(\mathbf{x}) + u_2^2(\mathbf{x}) + u_3^2(\mathbf{x}))^{1/2}$ . При  $p = 2$  пространство  $\{L_2(\Omega)\}^3$  является гильбертовым со скалярным произведением  $(\mathbf{u}, \mathbf{v})_{\{L_2(\Omega)\}^3} = \int_{\Omega} (\mathbf{u}(\mathbf{x}) \cdot \mathbf{v}(\mathbf{x})) d\mathbf{x}$ .

Будем говорить, что  $\operatorname{div} \mathbf{u} = g \in L_p(\Omega)$  для функции  $\mathbf{u} \in \{L_1(\Omega)\}^3$ , если

$$\int_{\Omega} g \varphi d\mathbf{x} = - \int_{\Omega} (\operatorname{grad} \varphi \cdot \mathbf{u}) d\mathbf{x} \quad \text{при всех } \varphi \in \mathcal{D}(\Omega), \quad \text{и}$$

$\operatorname{rot} \mathbf{u} = \mathbf{h} \in \{L_p(\Omega)\}^3$ , если

$$\int_{\Omega} (\mathbf{h} \cdot \boldsymbol{\psi}) d\mathbf{x} = \int_{\Omega} (\operatorname{rot} \boldsymbol{\psi} \cdot \mathbf{u}) d\mathbf{x} \quad \text{при всех } \boldsymbol{\psi} \in \{\mathcal{D}(\Omega)\}^3.$$

Определим следующие пространства вектор-функций:

$$\begin{aligned} H_p(\operatorname{div}; \Omega) &= \{\mathbf{u} \in \{L_p(\Omega)\}^3 \mid \operatorname{div} \mathbf{u} \in L_p(\Omega)\}, \\ H_p(\operatorname{rot}; \Omega) &= \{\mathbf{u} \in \{L_p(\Omega)\}^3 \mid \operatorname{rot} \mathbf{u} \in \{L_p(\Omega)\}^3\}. \end{aligned}$$

**Лемма 1.1.**  $H_p(\operatorname{div}; \Omega)$ ,  $H_p(\operatorname{rot}; \Omega)$  — банаховы пространства с соответствующими нормами

$$\begin{aligned} \|\mathbf{u}\|_{H_p(\operatorname{div}; \Omega)} &= \{\|\mathbf{u}\|_{\{L_p(\Omega)\}^3}^p + \|\operatorname{div} \mathbf{u}\|_{L_p(\Omega)}^p\}^{1/p}, \\ \|\mathbf{u}\|_{H_p(\operatorname{rot}; \Omega)} &= \{\|\mathbf{u}\|_{\{L_p(\Omega)\}^3}^p + \|\operatorname{rot} \mathbf{u}\|_{\{L_p(\Omega)\}^3}^p\}^{1/p}. \end{aligned}$$

Через  $H_p^0(\operatorname{div}; \Omega)$  и  $H_p^0(\operatorname{rot}; \Omega)$  обозначим замыкание множества  $\{\mathcal{D}(\Omega)\}^3$  в  $H_p(\operatorname{div}; \Omega)$  и в  $H_p(\operatorname{rot}; \Omega)$  соответственно.

**Замечание.** Если ограниченная область  $\Omega$  имеет гладкую границу, то при  $p = 2$  можно показать, что

$$H_0(\operatorname{div}; \Omega) = H_2^0(\operatorname{div}; \Omega) = \{\mathbf{u} \in H(\operatorname{div}; \Omega), \mathbf{u} \times \mathbf{n} = 0, \mathbf{x} \in \Gamma\},$$

$$H_0(\operatorname{rot}; \Omega) = H_2^0(\operatorname{rot}; \Omega) = \{\mathbf{u} \in H(\operatorname{rot}; \Omega), \mathbf{u} \cdot \mathbf{n} = 0, \mathbf{x} \in \Gamma\},$$

где граничные операторы понимаются в смысле теории следов ([4], с. 19; [5], с. 315).

**2. Основные результаты.** Неравенства, приведенные в теоремах 2.1–2.3, будут доказаны в п. 4 на основании рассмотренных в п. 3 представлений вектор-функций в звездных областях.

Пусть  $\Omega \subset R^3$  — открытое ограниченное множество с диаметром  $d(\Omega) > 0$ , звездное относительно некоторой точки.

**Теорема 2.1.** При  $p > 3/2$ ,  $q = p/(p - 1)$  существует положительная постоянная  $C_1$ , зависящая только от области  $\Omega$  и  $p$ , такая, что при любых  $\mathbf{u} \in H_p(\operatorname{div}; \Omega)$ ,  $\mathbf{v} \in H_q^0(\operatorname{rot}; \Omega)$  будет справедливо неравенство

$$\left| \int_{\Omega} (\mathbf{u} \cdot \mathbf{v}) dx \right| \leq C_1 (\|\mathbf{u}\|_{\{L_p(\Omega)\}^3} \|\operatorname{rot} \mathbf{v}\|_{\{L_q(\Omega)\}^3} + \|\mathbf{v}\|_{\{L_q(\Omega)\}^3} \|\operatorname{div} \mathbf{u}\|_{L_p(\Omega)}). \quad (2.1)$$

**Теорема 2.2.** При  $p > 3/2$ ,  $q = p/(p - 1)$  существует положительная постоянная  $C_2$ , зависящая только от области  $\Omega$  и  $p$ , такая, что при любых  $\mathbf{u} \in H_q^0(\operatorname{div}; \Omega)$ ,  $\mathbf{v} \in H_p(\operatorname{rot}; \Omega)$  будет справедливо неравенство

$$\begin{aligned} \left| \int_{\Omega} (\mathbf{u} \cdot \mathbf{v}) dx \right| \leq C_2 (\|\mathbf{u}\|_{\{L_q(\Omega)\}^3} \|\operatorname{rot} \mathbf{v}\|_{\{L_p(\Omega)\}^3} + \\ + \|\mathbf{v}\|_{\{L_p(\Omega)\}^3} \|\operatorname{div} \mathbf{u}\|_{L_q(\Omega)} + \|\operatorname{rot} \mathbf{v}\|_{\{L_p(\Omega)\}^3} \|\operatorname{div} \mathbf{u}\|_{L_q(\Omega)}). \end{aligned} \quad (2.2)$$

**Теорема 2.3.** При  $p > 3$ ,  $q = p/(p - 1)$  существует положительная постоянная  $C_3$ , зависящая только от области  $\Omega$  и  $p$ , такая, что при любых  $\mathbf{u} \in H_q^0(\operatorname{div}; \Omega)$ ,  $\mathbf{v} \in H_p(\operatorname{rot}; \Omega)$  справедливо неравенство

$$\left| \int_{\Omega} (\mathbf{u} \cdot \mathbf{v}) dx \right| \leq C_3 (\|\mathbf{u}\|_{\{L_q(\Omega)\}^3} \|\operatorname{rot} \mathbf{v}\|_{\{L_p(\Omega)\}^3} + \|\mathbf{v}\|_{\{L_p(\Omega)\}^3} \|\operatorname{div} \mathbf{u}\|_{L_q(\Omega)}). \quad (2.3)$$

### 3. Предварительные утверждения. Справедлива

**Теорема 3.1.** Пусть  $\Omega \subset R^3$  — открытая, ограниченная, локально-звездная область. Тогда множество вектор-функций, принадлежащих  $\{\mathcal{D}(\bar{\Omega})\}^3$  плотно в пространствах  $H_p(\operatorname{div}; \Omega)$  и  $H_p(\operatorname{rot}; \Omega)$ .

Доказательство этой теоремы для  $p = 2$  ([4], с. 14; [5], с. 314) практически без изменений переносится на случай  $1 \leq p < \infty$ .

Пусть область  $\Omega \subset R^3$  звездна относительно некоторой точки  $\mathbf{y} \in \Omega$ . Непосредственно проверяется

**Теорема 3.2.** Для всех  $\mathbf{u} \in \{C^1(\Omega)\}^3$  справедливы тождества

$$\mathbf{u}(\mathbf{x}) = \operatorname{grad}_{\mathbf{x}} \left\{ \int_0^1 \mathbf{u}(\mathbf{z}_\tau(\mathbf{x}, \mathbf{y})) \cdot (\mathbf{x} - \mathbf{y}) d\tau \right\} + \int_0^1 \tau [\operatorname{rot}_{\mathbf{z}} \mathbf{u}(\mathbf{z}_\tau(\mathbf{x}, \mathbf{y})) \times (\mathbf{x} - \mathbf{y})] d\tau, \quad (3.1)$$

$$\mathbf{u}(\mathbf{x}) = \operatorname{rot}_{\mathbf{x}} \left\{ \int_0^1 \tau [\mathbf{u}(\mathbf{z}_\tau(\mathbf{x}, \mathbf{y})) \times (\mathbf{x} - \mathbf{y})] d\tau \right\} + \int_0^1 \tau^2 (\mathbf{x} - \mathbf{y}) \operatorname{div}_{\mathbf{z}} \mathbf{u}(\mathbf{z}_\tau(\mathbf{x}, \mathbf{y})) d\tau. \quad (3.2)$$

Здесь  $\mathbf{z}_\tau(\mathbf{x}, \mathbf{y}) = \mathbf{y} + \tau(\mathbf{x} - \mathbf{y}) \in \Omega$ ,  $\operatorname{rot}_{\mathbf{z}} \mathbf{u}(\mathbf{z}_\tau(\mathbf{x}, \mathbf{y})) = \operatorname{rot}_{\mathbf{z}} \mathbf{u}(\mathbf{z})$  в том же  $\mathbf{z} = \mathbf{z}_\tau(\mathbf{x}, \mathbf{y})$ , аналогично  $\operatorname{div}_{\mathbf{z}} \mathbf{u}(\mathbf{z}_\tau(\mathbf{x}, \mathbf{y})) = \operatorname{div}_{\mathbf{z}} \mathbf{u}(\mathbf{z})$  в том же  $\mathbf{z} = \mathbf{z}_\tau(\mathbf{x}, \mathbf{y})$ .

Пусть  $r = |\mathbf{x} - \mathbf{y}|$ ,  $\mathbf{s} = (\mathbf{x} - \mathbf{y})/r \in S = \{\boldsymbol{\theta} \in R^3, |\boldsymbol{\theta}| = 1\}$ ,  $\xi = \tau r$ . Тогда тождества (3.1), (3.2) запишутся в виде

$$\mathbf{u}(\mathbf{x}) = \text{grad}_{\mathbf{x}} \left\{ \int_0^r (\mathbf{u}(\mathbf{y} + \xi \mathbf{s}) \cdot \mathbf{s}) d\xi \right\} + \frac{1}{r} \int_0^r \xi [\text{rot } \mathbf{u}(\mathbf{y} + \xi \mathbf{s}) \times \mathbf{s}] d\xi, \quad (3.3)$$

$$\mathbf{u}(\mathbf{x}) = \text{rot}_{\mathbf{x}} \left\{ \int_0^r \xi [\mathbf{u}(\mathbf{y} + \xi \mathbf{s}) \times \mathbf{s}] d\xi \right\} + \frac{\mathbf{s}}{r^2} \int_0^r \xi^2 \text{div } \mathbf{u}(\mathbf{y} + \xi \mathbf{s}) d\xi. \quad (3.4)$$

Получим некоторые оценки для интегралов, присутствующих в (3.1)–(3.4).

Пусть  $\Omega \subset R^3$  — открытое ограниченное множество с диаметром  $d(\Omega) > 0$ , звездное относительно некоторой точки  $\mathbf{y} \in \Omega$ . Для каждого  $m > -1$  и функций  $\varphi \in C(\overline{\Omega})$  и  $\boldsymbol{\varphi} \in \{C(\overline{\Omega})\}^3$  определим функции  $Q_m(\varphi) : \Omega \rightarrow R^1$ ,  $\mathbf{Q}_m(\boldsymbol{\varphi}) : \Omega \rightarrow R^3$  соотношениями

$$Q_m(\varphi)(\mathbf{x}) = r^{-m} \int_0^r \xi^m \varphi(\mathbf{y} + \xi \mathbf{s}) d\xi, \quad (3.5)$$

$$\mathbf{Q}_m(\boldsymbol{\varphi})(\mathbf{x}) = r^{-m} \int_0^r \xi^m \boldsymbol{\varphi}(\mathbf{y} + \xi \mathbf{s}) d\xi. \quad (3.6)$$

**Лемма 3.1.** *При всех  $m > -1$ ,  $q > \max\{1, 3/(m+1)\}$  существует такая положительная постоянная  $C_m(q, \Omega) > 0$ , зависящая только от  $m$ ,  $q$  и области  $\Omega$ , что для любых  $\varphi \in C(\overline{\Omega})$  справедливо неравенство*

$$\|Q_m(\varphi)\|_{L_q(\Omega)} \leq C_m(q, \Omega) \|\varphi\|_{L_q(\Omega)}. \quad (3.7)$$

**Доказательство.** Имеем

$$\begin{aligned} |Q_m(\varphi)(\mathbf{x})| &\leq r^{-m} \int_0^r \xi^m |\varphi(\mathbf{y} + \xi \mathbf{s})| d\xi = r^{-m} \int_0^r \xi^{m-\frac{2}{q}} \xi^{\frac{2}{q}} |\varphi(\mathbf{y} + \xi \mathbf{s})| d\xi \leq \\ &\leq r^{-m} \left\{ \int_0^r \xi^{(m-\frac{2}{q})\frac{q}{q-1}} d\xi \right\}^{\frac{q-1}{q}} \left\{ \int_0^r \xi^2 |\varphi(\mathbf{y} + \xi \mathbf{s})|^q d\xi \right\}^{1/q} = \\ &= \left( \frac{q-1}{q(m+1)-3} \right)^{\frac{q-1}{q}} r^{\frac{q-3}{q}} \left\{ \int_0^r \xi^2 |\varphi(\mathbf{y} + \xi \mathbf{s})|^q d\xi \right\}^{1/q}. \end{aligned}$$

Пусть, далее,  $R_s(\mathbf{y}) = \sup\{r \in R^1 : \mathbf{y} + r\mathbf{s} \in \Omega\}$  ( $0 < R_s(\mathbf{y}) < d(\Omega)$ ),  $d\mathbf{s}$  — элемент площади единичной сферы  $S$ . Тогда получим

$$\begin{aligned} \|Q_m(\varphi)\|_{L_q(\Omega)}^q &= \int_S d\mathbf{s} \int_0^{R_s(\mathbf{y})} r^2 |Q_m(\varphi)(\mathbf{y} + r\mathbf{s})|^q dr \leq \\ &\leq A \int_S d\mathbf{s} \int_0^{R_s(\mathbf{y})} r^{q-1} \int_0^r \xi^2 |\varphi(\mathbf{y} + \xi \mathbf{s})|^q d\xi dr \leq \\ &\leq A \int_S d\mathbf{s} \int_0^{R_s(\mathbf{y})} r^{q-1} \int_0^{R_s(\mathbf{y})} \xi^2 |\varphi(\mathbf{y} + \xi \mathbf{s})|^q d\xi dr \leq \\ &\leq A \int_S d\mathbf{s} \frac{R_s(\mathbf{y})}{q} \int_0^{R_s(\mathbf{y})} \xi^2 |\varphi(\mathbf{y} + \xi \mathbf{s})|^q d\xi dr \leq \\ &\leq A \frac{(d(\Omega))^q}{q} \int_S d\mathbf{s} \int_0^{R_s(\mathbf{y})} \xi^2 |\varphi(\mathbf{y} + \xi \mathbf{s})|^q d\xi dr = A \left( \frac{d(\Omega)}{q^{1/q}} \|\varphi\|_{L_q(\Omega)} \right)^q, \\ A &= \left( \frac{q-1}{q(m+1)-3} \right)^{q-1}. \end{aligned}$$

Остается положить

$$C_m(q, \Omega) = A^{1/q} \frac{d(\Omega)}{q^{1/q}}. \quad \square \quad (3.8)$$

В частности, из леммы 3.1 следуют справедливые при всех  $\varphi \in C(\overline{\Omega})$  оценки

$$\begin{aligned}\|Q_0(\varphi)\|_{L_q(\Omega)} &\leq \left(\frac{q-1}{q-3}\right)^{\frac{q-1}{q}} \frac{d(\Omega)}{q^{1/q}} \|\varphi\|_{L_q(\Omega)}, \quad q > 3, \\ \|Q_1(\varphi)\|_{L_q(\Omega)} &\leq \left(\frac{q-1}{2q-3}\right)^{\frac{q-1}{q}} \frac{d(\Omega)}{q^{1/q}} \|\varphi\|_{L_q(\Omega)}, \quad q > \frac{3}{2}, \\ \|Q_2(\varphi)\|_{L_q(\Omega)} &\leq \frac{3^{1/q} d(\Omega)}{3q^{1/q}} \|\varphi\|_{L_q(\Omega)}, \quad q > 1.\end{aligned}$$

Для функции  $\varphi \in \{C(\overline{\Omega})\}^3$ , применяя лемму 3.1 к функции  $|\varphi| \in C(\overline{\Omega})$ , имеем

$$\|\mathbf{Q}_m(\varphi)\|_{\{L_q(\Omega)\}^3} \leq \|Q_m(|\varphi|)\|_{L_q(\Omega)} \leq C_m(q, \Omega) \|\varphi\|_{L_q(\Omega)} = C_m(q, \Omega) \|\varphi\|_{\{L_q(\Omega)\}^3}.$$

Полученные оценки показывают, что оператор  $Q_m$ , рассматриваемый как отображение из  $L_q(\Omega)$  в  $L_q(\Omega)$ , непрерывен на множестве  $C(\overline{\Omega})$ , плотном в  $L_q(\Omega)$ . Следовательно, его можно продолжить до некоторого линейного ограниченного оператора, обозначаемого в дальнейшем также через  $Q_m$ , определенного на всем пространстве  $L_q(\Omega)$ . Оценка (3.7) остается справедливой и для этого оператора.

Аналогично, оператор  $\mathbf{Q}_m$  продолжается по непрерывности на  $\{L_q(\Omega)\}^3$ .

**Теорема 3.3.** Пусть  $\Omega \subset R^3$  — открытое ограниченное множество, звездное относительно некоторой точки  $y \in \Omega$ . Для всех  $\mathbf{u} \in H_p(\text{div}; \Omega)$  при  $p > 3/2$  справедливо тождество

$$\mathbf{u}(\mathbf{x}) = \text{rot}_{\mathbf{x}}[\mathbf{Q}_1(\mathbf{u}) \times \mathbf{s}] + \mathbf{s}Q_2(\text{div } \mathbf{u}). \quad (3.9)$$

**Доказательство.** Пусть  $\mathbf{u} \in H_p(\text{div}; \Omega)$ ,  $p > 3/2$ . Согласно теореме 3.1 найдется последовательность  $\{\mathbf{u}_n\} \subset \{\mathcal{D}(\overline{\Omega})\}^3$  такая, что  $\mathbf{u}_n \rightarrow \mathbf{u}$  при  $n \rightarrow \infty$  в  $H_p(\text{div}; \Omega)$ . Для всех  $\mathbf{u}_n$  справедливо представление (3.3), которое с учетом (3.5), (3.6) можно записать в виде

$$\mathbf{u}_n(\mathbf{x}) = \text{rot}_{\mathbf{x}}[\mathbf{Q}_1(\mathbf{u}_n) \times \mathbf{s}] + \mathbf{s}Q_2(\text{div } \mathbf{u}_n). \quad (3.10)$$

Ввиду (3.7)  $\mathbf{u}_n \rightarrow \mathbf{u}$ ,  $\mathbf{s}Q_2(\text{div } \mathbf{u}_n) \rightarrow \mathbf{s}Q_2(\text{div } \mathbf{u})$  в  $\{L_p(\Omega)\}^3$  при  $n \rightarrow \infty$ .

Последовательность  $\{\text{rot}_{\mathbf{x}}[\mathbf{Q}_1(\mathbf{u}_n) \times \mathbf{s}]\}$ , таким образом, фундаментальна в  $\{L_p(\Omega)\}^3$ , следовательно, сходится к некоторому элементу  $\mathbf{v} \in \{L_p(\Omega)\}^3$ . С другой стороны,  $\text{rot}_{\mathbf{x}}[\mathbf{Q}_1(\mathbf{u}_n) \times \mathbf{s}] \rightarrow \text{rot}_{\mathbf{x}}[\mathbf{Q}_1(\mathbf{u}) \times \mathbf{s}]$  в пространстве распределений. Действительно,

$$\begin{aligned}|\langle \text{rot}_{\mathbf{x}}[\mathbf{Q}_1(\mathbf{u}_n) \times \mathbf{s}] - \text{rot}_{\mathbf{x}}[\mathbf{Q}_1(\mathbf{u}) \times \mathbf{s}], \psi \rangle| &= |\langle [\mathbf{Q}_1(\mathbf{u}_n - \mathbf{u}) \times \mathbf{s}], \text{rot } \psi \rangle| \leq \\ &\leq C_1(p, \Omega) \|\mathbf{u}_n - \mathbf{u}\|_{\{L_p(\Omega)\}^3} \|\text{rot } \psi\|_{\{L_p(\Omega)\}^3} \rightarrow 0\end{aligned}$$

для любой  $\psi \in \{\mathcal{D}(\Omega)\}^3$ . Так как функции  $\text{rot}_{\mathbf{x}}[\mathbf{Q}_1(\mathbf{u}) \times \mathbf{s}]$  и  $\mathbf{v}$  определяют одинаковые распределения, то  $\text{rot}_{\mathbf{x}}[\mathbf{Q}_1(\mathbf{u}) \times \mathbf{s}] = \mathbf{v}$ , и, переходя к пределу в равенстве (3.10), получим (3.9).  $\square$

**Теорема 3.4.** Пусть  $\Omega \subset R^3$  — открытое ограниченное множество, звездное относительно некоторой точки. Для любой  $\mathbf{u} \in H_p(\text{rot}; \Omega)$  при  $p > 3/2$  найдется функция  $Q \in L_p(\Omega)$  такая, что справедливо тождество

$$\mathbf{u}(\mathbf{x}) = \text{grad}_{\mathbf{x}} Q + [\mathbf{Q}_1(\text{rot } \mathbf{u}) \times \mathbf{s}], \quad (3.11)$$

причем, если  $p > 3$ , можно взять  $Q = (\mathbf{Q}_0(\mathbf{u}) \cdot \mathbf{s})$ . Дифференциальные операторы понимаются в смысле теории распределений.

**Доказательство.** Пусть  $\mathbf{u} \in H_p(\text{rot}; \Omega)$ ,  $p > 3/2$ . Согласно теореме 3.1 найдется последовательность  $\{\mathbf{u}_n\} \subset \{\mathcal{D}(\overline{\Omega})\}^3$  такая, что  $\mathbf{u}_n \rightarrow \mathbf{u}$  при  $n \rightarrow \infty$  в  $H_p(\text{rot}; \Omega)$ . Для всех  $\mathbf{u}_n$  справедливо представление (3.4), которое с учетом (3.5), (3.6) можно записать в виде

$$\mathbf{u}_n(\mathbf{x}) = \text{grad}_{\mathbf{x}}(\mathbf{Q}_0(\mathbf{u}_n) \cdot \mathbf{s}) + [\mathbf{Q}_1(\text{rot } \mathbf{u}_n) \times \mathbf{s}]. \quad (3.12)$$

При  $n \rightarrow \infty$   $\mathbf{u}_n \rightarrow \mathbf{u}$ ,  $[\mathbf{Q}_1(\operatorname{rot} \mathbf{u}_n) \times \mathbf{s}] \rightarrow [\mathbf{Q}_1(\operatorname{rot} \mathbf{u}) \times \mathbf{s}]$  в  $\{L_p(\Omega)\}^3$  ввиду (3.7).

Последовательность  $\{\operatorname{grad}_{\mathbf{x}}(\mathbf{Q}_0(\mathbf{u}_n) \cdot \mathbf{s})\}$ , таким образом, фундаментальна в  $\{L_p(\Omega)\}^3$ , следовательно, сходится к некоторому  $\mathbf{v} \in \{L_p(\Omega)\}^3$ . Известны следующие утверждения.

**Лемма 3.2** ([4], с. 20) (характеризация градиента распределения). *Пусть  $\Omega \subset R^3$  — открытое множество,  $\mathbf{f} \in \{D'(\Omega)\}^3$ ,  $V = \{\mathbf{v} \in \{D(\Omega)\}^3; \operatorname{div} \mathbf{v} = 0\}$ . Для того чтобы  $\mathbf{f} = \operatorname{grad} p$  для некоторого  $p \in D'(\Omega)$ , необходимо и достаточно, чтобы  $\langle \mathbf{f}, \mathbf{v} \rangle = 0$  для всех  $\mathbf{v} \in V$ .*

**Лемма 3.3** ([9], с. 26) (неравенство Пуанкаре). *Пусть  $\Omega \subset R^3$  — область класса  $C^{0,1}$ ,  $p > 1$ . Существует положительная постоянная  $A(\Omega, p)$ , при которой для каждой  $u \in D'(\Omega)$  такой, что  $\operatorname{grad} u \in \{L_p(\Omega)\}^3$ , найдется такое число  $C^* > 0$ , что*

$$\|u - C^*\|_{L_p(\Omega)} \leq A(\Omega, p) \|\operatorname{grad} u\|_{\{L_p(\Omega)\}^3}.$$

Следовательно,  $\mathbf{v} = \operatorname{grad} Q$ , где  $Q \in L_p(\Omega)$  определена с точностью до аддитивной константы.

Если  $p > 3$ , то  $\operatorname{grad}_{\mathbf{x}}(\mathbf{Q}_0(\mathbf{u}_n) \cdot \mathbf{s})$  стремится к  $\operatorname{grad}_{\mathbf{x}}(\mathbf{Q}_0(\mathbf{u}) \cdot \mathbf{s})$  в пространстве распределений, поэтому можно положить  $Q = (\mathbf{Q}_0(\mathbf{u}) \cdot \mathbf{s})$ . Переходя к пределу в равенстве (3.12), получим (3.11).  $\square$

Следствием теорем 3.3, 3.4 является

**Лемма 3.4.** *Пусть  $\Omega \subset R^3$  — открытое ограниченное множество, звездное относительно некоторой точки. Для всех  $\mathbf{u} \in H_p(\operatorname{div}; \Omega)$   $[\mathbf{Q}_1(\mathbf{u}) \times \mathbf{s}] \in H_p(\operatorname{rot}; \Omega)$ . Для всех  $\mathbf{u} \in H_p(\operatorname{rot}; \Omega)$  функция  $Q$ , определяемая теоремой 3.4, лежит в пространстве Соболева  $W^{1,p}(\Omega)$ .*

**4. Доказательство основных неравенств.** Для доказательства теоремы 2.1 положим  $\mathbf{u} \in \{\mathcal{D}(\bar{\Omega})\}^3$ ,  $\mathbf{v} \in \{\mathcal{D}(\Omega)\}^3$ . Используя представление 3.9 для  $\mathbf{u}$ , получим

$$\begin{aligned} \int_{\Omega} (\mathbf{u}(\mathbf{x}) \cdot \mathbf{v}(\mathbf{x})) d\mathbf{x} &= \int_{\Omega} (\mathbf{v}(\mathbf{x}) \cdot \operatorname{rot}_{\mathbf{x}}[\mathbf{Q}_1(\mathbf{u}) \times \mathbf{s}]) d\mathbf{x} + \int_{\Omega} (\mathbf{v} \cdot \mathbf{s}) Q_2(\operatorname{div} \mathbf{u}) d\mathbf{x} = \\ &= \int_{\Omega} (\operatorname{rot} \mathbf{v}(\mathbf{x}) \cdot [\mathbf{Q}_1(\mathbf{u}) \times \mathbf{s}]) d\mathbf{x} + \int_{\Omega} (\mathbf{v} \cdot \mathbf{s}) Q_2(\operatorname{div} \mathbf{u}) d\mathbf{x} + \int_{\Gamma} ([\mathbf{v}(\mathbf{x}) \times [\mathbf{Q}_1(\mathbf{u}) \times \mathbf{s}]] \cdot \mathbf{n}(\mathbf{x})) d\Gamma. \end{aligned}$$

Последний интеграл, получившийся в результате применения тождества

$$(\operatorname{rot} \mathbf{a} \cdot \mathbf{b}) = (\operatorname{rot} \mathbf{b} \cdot \mathbf{a}) + \operatorname{div}[\mathbf{a} \times \mathbf{b}]$$

и теоремы Гаусса–Остроградского, равен нулю за счет выбора  $\mathbf{v}$ . Используя неравенство Гёльдера с показателями  $p$  и  $q$  и оценки для  $Q_m$ , получим

$$\begin{aligned} \left| \int_{\Omega} (\mathbf{u}(\mathbf{x}) \cdot \mathbf{v}(\mathbf{x})) d\mathbf{x} \right| &\leq \|\operatorname{rot} \mathbf{v}\|_{\{L_q(\Omega)\}^3} \|\mathbf{Q}_1(\mathbf{u})\|_{\{L_p(\Omega)\}^3} + \|\mathbf{v}\|_{\{L_q(\Omega)\}^3} \|Q_2(\operatorname{div} \mathbf{u})\|_{L_p(\Omega)} \leq \\ &\leq C_1 (\|\operatorname{rot} \mathbf{v}\|_{\{L_q(\Omega)\}^3} \|\mathbf{u}\|_{\{L_p(\Omega)\}^3} + \|\mathbf{v}\|_{\{L_q(\Omega)\}^3} \|\operatorname{div} \mathbf{u}\|_{L_p(\Omega)}), \end{aligned}$$

где  $C_1 = C_1(\Omega, p)$ .

Согласно теореме о плотности и определению пространства  $H_q^0(\operatorname{rot}; \Omega)$  найденная оценка справедлива для  $\mathbf{u} \in H_p(\operatorname{div}; \Omega)$ ,  $\mathbf{v} \in H_q^0(\operatorname{rot}; \Omega)$  и теорема 2.1 доказана.

Для доказательства теорем 2.2, 2.3 возьмем  $\mathbf{v} \in \{\mathcal{D}(\bar{\Omega})\}^3$ ,  $\mathbf{u} \in \{\mathcal{D}(\Omega)\}^3$ . Из представления (3.11) для  $\mathbf{v}$  и оценки для  $Q_1$  получаем

$$\|\operatorname{grad}_{\mathbf{x}}(\mathbf{Q}_0(\mathbf{v}) \cdot \mathbf{s})\|_{\{L_p(\Omega)\}^3} \leq \|\mathbf{v}\|_{\{L_p(\Omega)\}^3} + \|\mathbf{Q}_1(\operatorname{rot} \mathbf{v})\|_{\{L_p(\Omega)\}^3} \leq \|\mathbf{v}\|_{\{L_p(\Omega)\}^3} + C_1(\Omega, p) \|\operatorname{rot} \mathbf{v}\|_{\{L_p(\Omega)\}^3}.$$

Согласно лемме 3.3 найдется такое число  $C^* > 0$ , зависящее от  $\mathbf{v}$ , что

$$\begin{aligned} \|(\mathbf{Q}_0(\mathbf{v}) \cdot \mathbf{s}) - C^*\|_{L_p(\Omega)} &\leq A(\Omega, p) \|\operatorname{grad}_{\mathbf{x}}(\mathbf{Q}_0(\mathbf{v}) \cdot \mathbf{s})\|_{\{L_p(\Omega)\}^3} \leq \\ &\leq A(\Omega, p) \|\mathbf{v}\|_{\{L_p(\Omega)\}^3} + A(\Omega, p) C_1(\Omega, p) \|\operatorname{rot} \mathbf{v}\|_{\{L_p(\Omega)\}^3}. \end{aligned} \quad (4.1)$$

Далее,

$$\begin{aligned} \int_{\Omega} (\mathbf{u}(\mathbf{x}) \cdot \mathbf{v}(\mathbf{x})) d\mathbf{x} &= \int_{\Omega} (\mathbf{u}(\mathbf{x}) \cdot \operatorname{grad}_{\mathbf{x}} \{(\mathbf{Q}_0(\mathbf{u}) \cdot \mathbf{s}) - C^*\}) d\mathbf{x} + \\ &+ \int_{\Omega} (\mathbf{u} \cdot [\mathbf{Q}_1(\operatorname{rot} \mathbf{u}) \times \mathbf{s}]) d\mathbf{x} = - \int_{\Omega} ((\mathbf{Q}_0(\mathbf{u}) \cdot \mathbf{s}) - C^*) \operatorname{div} \mathbf{u} d\mathbf{x} + \\ &+ \int_{\Omega} (\mathbf{u} \cdot [\mathbf{Q}_1(\operatorname{rot} \mathbf{u}) \times \mathbf{s}]) d\mathbf{x} + \int_{\Gamma} ((\mathbf{Q}_0(\mathbf{u}) \cdot \mathbf{s}) - C^*) \mathbf{u}_n d\Gamma. \end{aligned}$$

Последний интеграл, полученный в результате применения тождества

$$b \operatorname{div} \mathbf{a} = \operatorname{div} b \mathbf{a} - (\operatorname{grad} b \cdot \mathbf{a})$$

и теоремы Гаусса–Остроградского, равен нулю за счет выбора  $\mathbf{u}$ . Применяя неравенство Гёльдера с показателями  $p$  и  $q$ , оценки для  $Q_m$  и неравенство 4.1, получим

$$\begin{aligned} \left| \int_{\Omega} (\mathbf{u}(\mathbf{x}) \cdot \mathbf{v}(\mathbf{x})) d\mathbf{x} \right| &\leq \| \operatorname{div} \mathbf{u} \|_{L_q(\Omega)} (A(\Omega, p) \| \mathbf{v} \|_{\{L_p(\Omega)\}^3} + \\ &+ A(\Omega, p) C_1(\Omega, p) \| \operatorname{rot} \mathbf{v} \|_{\{L_p(\Omega)\}^3}) + \| \mathbf{u} \|_{\{L_q(\Omega)\}^3} \| \mathbf{Q}_1(\operatorname{rot} \mathbf{u}) \|_{L_p(\Omega)} \leq \\ &\leq C_2 (\| \operatorname{div} \mathbf{u} \|_{L_q(\Omega)} \| \mathbf{v} \|_{\{L_p(\Omega)\}^3} + \| \operatorname{div} \mathbf{u} \|_{L_q(\Omega)} \| \operatorname{rot} \mathbf{v} \|_{\{L_p(\Omega)\}^3} + \| \mathbf{u} \|_{\{L_q(\Omega)\}^3} \| \operatorname{rot} \mathbf{v} \|_{\{L_p(\Omega)\}^3}), \end{aligned}$$

где  $C_2 = \max(A(\Omega, p), C_1(\Omega, p), A(\Omega, p) C_1(\Omega, p))$ .

С помощью предельного перехода, теоремы о плотности и определения пространства  $H_q^0(\operatorname{div}; \Omega)$  установим справедливость оценки (2.2) для  $\mathbf{u} \in H_q^0(\operatorname{div}; \Omega)$ ,  $\mathbf{v} \in H_p(\operatorname{rot}; \Omega)$ . Теорема 2.2, таким образом, доказана.

Если  $p > 3$ , из представления 3.12 для  $\mathbf{v}$  и оценок для  $\mathbf{Q}_1$ ,  $\mathbf{Q}_0$  имеем

$$\begin{aligned} \int_{\Omega} (\mathbf{u}(\mathbf{x}) \cdot \mathbf{v}(\mathbf{x})) d\mathbf{x} &= \int_{\Omega} (\mathbf{u}(\mathbf{x}) \cdot \operatorname{grad}_{\mathbf{x}} (\mathbf{Q}_0(\mathbf{u}) \cdot \mathbf{s})) d\mathbf{x} + \int_{\Omega} (\mathbf{u} \cdot [\mathbf{Q}_1(\operatorname{rot} \mathbf{u}) \times \mathbf{s}]) d\mathbf{x} = \\ &= - \int_{\Omega} (\mathbf{Q}_0(\mathbf{u}) \cdot \mathbf{s}) \operatorname{div} \mathbf{u} d\mathbf{x} + \int_{\Omega} (\mathbf{u} \cdot [\mathbf{Q}_1(\operatorname{rot} \mathbf{u}) \times \mathbf{s}]) d\mathbf{x}, \\ \left| \int_{\Omega} (\mathbf{u}(\mathbf{x}) \cdot \mathbf{v}(\mathbf{x})) d\mathbf{x} \right| &\leq C_0(\Omega, p) \| \operatorname{div} \mathbf{u} \|_{L_q(\Omega)} \| \mathbf{v} \|_{\{L_p(\Omega)\}^3} + \\ &+ \| \mathbf{u} \|_{\{L_q(\Omega)\}^3} \| \mathbf{Q}_1(\operatorname{rot} \mathbf{u}) \|_{\{L_p(\Omega)\}^3} \leq \\ &\leq C_3 (\| \operatorname{div} \mathbf{u} \|_{L_q(\Omega)} \| \mathbf{v} \|_{\{L_p(\Omega)\}^3} + \| \mathbf{u} \|_{\{L_q(\Omega)\}^3} \| \operatorname{rot} \mathbf{v} \|_{\{L_p(\Omega)\}^3}), \end{aligned}$$

где  $C_3 = C_0(\Omega, p)$ .

Так как  $\{\mathcal{D}(\overline{\Omega})\}^3$  плотно в пространстве  $H_p(\operatorname{rot}; \Omega)$ , а множество  $\{\mathcal{D}(\Omega)\}^3$  — в пространстве  $H_q^0(\operatorname{div}; \Omega)$ , теорема 2.3 доказана.

**5. Некоторые следствия основных неравенств для случая  $p = 2$ .** Обозначим  $H(\operatorname{rot}; \Omega) = H_2(\operatorname{rot}; \Omega)$ ,  $H(\operatorname{div}; \Omega) = H_2(\operatorname{div}; \Omega)$ .

Поскольку неравенства (2.1), (2.2) при  $p = q = 2$  оценивают скалярные произведения функций в  $\{L_2(\Omega)\}^3$ , из них следуют известные условия ортогональности соленоидальных и потенциальных векторных полей в  $\{L_2(\Omega)\}^3$  (см. [1]–[8]) для звездных областей.

Далее, из неравенств (2.1), (2.2) при  $\mathbf{v} = \mathbf{u}$  вытекают следствия теорем 2.1, 2.2. Пусть  $\Omega \subset R^3$  — открытое ограниченное множество с диаметром  $d(\Omega) > 0$ , звездное относительно некоторой точки.

**Теорема 5.1.** *Существует положительная постоянная  $C_4$ , зависящая только от области  $\Omega$ , такая, что при любых  $\mathbf{u} \in H(\operatorname{div}; \Omega) \cap H^0(\operatorname{rot}; \Omega)$  будет выполняться неравенство*

$$\| \mathbf{u} \|_{\{L_2(\Omega)\}^3} \leq C_4 (\| \operatorname{rot} \mathbf{u} \|_{\{L_2(\Omega)\}^3} + \| \operatorname{div} \mathbf{u} \|_{L_2(\Omega)}).$$

**Теорема 5.2.** Существует положительная постоянная  $C_5$ , зависящая только от области  $\Omega$ , такая, что при любых  $\mathbf{u} \in H^0(\text{div}; \Omega) \cap H(\text{rot}; \Omega)$  будет выполняться неравенство

$$\|\mathbf{u}\|_{\{L_2(\Omega)\}^3} \leq C_5 (\|\text{rot } \mathbf{u}\|_{\{L_2(\Omega)\}^3} + \|\text{div } \mathbf{u}\|_{L_2(\Omega)}).$$

**Доказательство.** Справедливо неравенство (2.2), где  $\mathbf{v} = \mathbf{u}$ , т. е.

$$\left| \int_{\Omega} \mathbf{u}^2 dx \right| \leq C_2 (\|\mathbf{u}\|_{\{L_2(\Omega)\}^3} (\|\text{rot } \mathbf{u}\|_{\{L_2(\Omega)\}^3} + \|\text{div } \mathbf{u}\|_{L_2(\Omega)}) + \|\text{rot } \mathbf{u}\|_{\{L_2(\Omega)\}^3} \|\text{div } \mathbf{u}\|_{L_2(\Omega)}).$$

Обозначив  $z = \|\mathbf{u}\|_{\{L_2(\Omega)\}^3}$ ,  $a = \|\text{div } \mathbf{u}\|_{L_2(\Omega)}$ ,  $b = \|\text{rot } \mathbf{u}\|_{\{L_2(\Omega)\}^3}$  и разрешив неравенство

$$z^2 - C_2(a+b)z - C_2ab \leq 0$$

относительно  $z \geq 0$ , получим

$$\begin{aligned} z &\leq \frac{C_2(a+b) + \sqrt{C_2^2(a+b)^2 + 4C_2ab}}{2} \leq \frac{C_2(a+b) + \sqrt{(a+b)^2(C_2^2 + 2C_2)}}{2} \leq \\ &\leq (a+b) \frac{C_2 + \sqrt{C_2^2 + 2C_2}}{2} \leq (a+b)(C_2 + \frac{1}{2}), \end{aligned}$$

откуда и следует требуемая оценка с константой  $C_5 = C_2 + 1/2$ .  $\square$

Пусть теперь  $\Omega \subset R^3$  — открытое ограниченное множество (не обязательно звездное).

Обозначим через  $\ker(\text{div}; \Omega)$ ,  $\ker(\text{rot}; \Omega)$  ядра операторов  $\text{div}$  и  $\text{rot}$  соответственно,  $\ker^\perp(\text{div}; \Omega)$ ,  $\ker^\perp(\text{rot}; \Omega)$  — ортогональные дополнения к ним в  $\{L_2(\Omega)\}^3$ .

**Лемма 5.1.**  $\ker^\perp(\text{div}; \Omega)$  совпадает с замыканием в  $\{L_2(\Omega)\}^3$  множества  $\{\text{grad } \varphi, \varphi \in \mathcal{D}(\Omega)\}$ .

**Доказательство.** Обозначим замыкание множества  $\{\text{grad } \varphi, \varphi \in \mathcal{D}(\Omega)\}$  в  $\{L_2(\Omega)\}^3$  через  $M$ . Пусть  $\varphi \in \mathcal{D}(\Omega)$ ,  $\mathbf{v} \in \ker(\text{div}; \Omega)$ ,  $\int_{\Omega} (\mathbf{v} \cdot \text{grad } \varphi) d\mathbf{x} = 0$  по определению  $\text{div } \mathbf{v}$ , т. е.  $\text{grad } \varphi \in \ker^\perp(\text{div}; \Omega)$ . Так как  $\ker^\perp(\text{div}; \Omega)$  — замкнутое подпространство  $\{L_2(\Omega)\}^3$ , то  $M \subset \ker^\perp(\text{div}; \Omega)$ .

Обратно, пусть  $M$  — собственное подпространство в  $\ker^\perp(\text{div}; \Omega)$ . Тогда найдется ненулевой элемент  $\mathbf{z} \in \ker^\perp(\text{div}; \Omega)$ , ортогональный  $M$ . В частности,  $\int_{\Omega} (\mathbf{z} \cdot \text{grad } \varphi) d\mathbf{x} = 0$  для всех  $\varphi \in \mathcal{D}(\Omega)$ , т. е.  $\mathbf{z} \in \ker(\text{div}; \Omega)$ , и, следовательно,  $\mathbf{z} = \mathbf{0}$ . Полученное противоречие доказывает лемму.  $\square$

Аналогично доказывается

**Лемма 5.2.**  $\ker^\perp(\text{rot}; \Omega)$  совпадает с замыканием в  $\{L_2(\Omega)\}^3$  множества  $\{\text{rot } \psi, \psi \in \{\mathcal{D}(\Omega)\}^3\}$ .

**Теорема 5.3** (теорема Юнга). Каждое открытое ограниченное множество  $\Omega \subset R^n$  с диаметром  $d(\Omega) > 0$  принадлежит некоторому открытым шару  $B_R(\mathbf{y}) = \{\mathbf{x} \in R^n : |\mathbf{x} - \mathbf{y}| \leq R\}$ , где

$$R = \sqrt{\frac{n}{2(n+1)}} d(\Omega). \quad (5.1)$$

**Теорема 5.4.** Пусть  $\Omega \subset R^3$  — открытое ограниченное множество с диаметром  $d(\Omega) > 0$ . Тогда при всех  $\mathbf{u} \in H_0(\text{div}; \Omega) \cap \ker^\perp(\text{div}; \Omega)$  выполняется неравенство

$$\int_{\Omega} \mathbf{u}^2(\mathbf{x}) d\mathbf{x} \leq \frac{d^2(\Omega)}{16} \int_{\Omega} |\text{div } \mathbf{u}(\mathbf{x})|^2 d\mathbf{x}.$$

**Доказательство.** Пусть  $\mathbf{u} \in H_0(\text{div}; \Omega) \cap \ker^\perp(\text{div}; \Omega)$ . Тогда существуют последовательности  $\{\varphi^n\} \in \mathcal{D}(\Omega)$ ,  $\{\psi^n\} \in \{\mathcal{D}(\Omega)\}^3$  пробных функций такие, что  $\|\mathbf{u} - \text{grad } \varphi^n\|_{\{L_2(\Omega)\}^3} \rightarrow 0$ ,  $\|\mathbf{u} - \psi^n\|_{H(\text{div}; \Omega)} \rightarrow 0$  при  $n \rightarrow \infty$ .

По теореме Юнга найдется  $\mathbf{y} \in R^3$ , при котором  $\Omega \subset B_R(\mathbf{y})$ , где  $R$  определяется соотношением (5.1).

Определим для каждого  $n = 1, 2, \dots$  пробные функции  $\varphi_R^n \in \mathcal{D}(B_R(\mathbf{y}))$ ,  $\psi_R^n \in \{\mathcal{D}(B_R(\mathbf{y}))\}^3$  соотношениями

$$\varphi_R^n = \begin{cases} \varphi^n, & \text{если } \mathbf{x} \in \Omega; \\ 0, & \text{если } \mathbf{x} \in B_R(\mathbf{y}) \setminus \Omega, \end{cases} \quad \psi_R^n = \begin{cases} \psi^n, & \text{если } \mathbf{x} \in \Omega; \\ 0, & \text{если } \mathbf{x} \in B_R(\mathbf{y}) \setminus \Omega. \end{cases}$$

Согласно (3.2) при всех  $\mathbf{x} \in B_R(\mathbf{y})$  имеем

$$\operatorname{div} \psi_R^n(\mathbf{x}) = \operatorname{div}_{\mathbf{x}} \left\{ \int_0^1 \tau^2(\mathbf{x} - \mathbf{y}) \operatorname{div} \psi_R^n(\tau \mathbf{x} + (1 - \tau)\mathbf{y}) d\tau \right\}.$$

Умножая это равенство на  $\varphi_R^n$  и интегрируя по шару  $B_R(\mathbf{y})$ , получим

$$\int_{B_R(\mathbf{y})} \varphi_R^n(\mathbf{x}) \operatorname{div} \psi_R^n(\mathbf{x}) d\mathbf{x} = \int_{B_R(\mathbf{y})} \varphi_R^n(\mathbf{x}) \operatorname{div}_{\mathbf{x}} \left\{ \int_0^1 \tau^2(\mathbf{x} - \mathbf{y}) \operatorname{div} \psi_R^n(\tau \mathbf{x} + (1 - \tau)\mathbf{y}) d\tau \right\} d\mathbf{x}$$

или

$$\begin{aligned} & \left| \int_{B_R(\mathbf{y})} (\psi_R^n(\mathbf{x}) \cdot \operatorname{grad} \varphi_R^n(\mathbf{x})) d\mathbf{x} \right| = \\ &= \left| \int_{B_R(\mathbf{y})} (\operatorname{grad} \varphi_R^n(\mathbf{x}) \cdot \int_0^1 \tau^2(\mathbf{x} - \mathbf{y}) \operatorname{div} \psi_R^n(\tau \mathbf{x} + (1 - \tau)\mathbf{y}) d\tau) d\mathbf{x} \right| \leq \\ & \left\{ \int_{B_R(\mathbf{y})} (\operatorname{grad} \varphi_R^n(\mathbf{x}))^2 d\mathbf{x} \right\}^{1/2} \left\{ \int_{B_R(\mathbf{y})} \left( \int_0^1 \tau^2(\mathbf{x} - \mathbf{y}) \operatorname{div} \psi_R^n(\tau \mathbf{x} + (1 - \tau)\mathbf{y}) d\tau \right)^2 d\mathbf{x} \right\}^{1/2}. \end{aligned}$$

В силу (3.7)

$$\left| \int_{B_R(\mathbf{y})} (\psi_R^n(\mathbf{x}) \cdot \operatorname{grad} \varphi_R^n(\mathbf{x})) d\mathbf{x} \right| \leq \frac{R}{\sqrt{6}} \left\{ \int_{B_R(\mathbf{y})} (\operatorname{grad} \varphi_R^n(\mathbf{x}))^2 d\mathbf{x} \right\}^{1/2} \left\{ \int_{B_R(\mathbf{y})} (\operatorname{div} \psi_R^n(\mathbf{x}))^2 d\mathbf{x} \right\}^{1/2}$$

или

$$\left| \int_{\Omega} (\psi_R^n(\mathbf{x}) \cdot \operatorname{grad} \varphi_R^n(\mathbf{x})) d\mathbf{x} \right| \leq \frac{R}{\sqrt{6}} \left\{ \int_{\Omega} (\operatorname{grad} \varphi_R^n(\mathbf{x}))^2 d\mathbf{x} \right\}^{1/2} \left\{ \int_{\Omega} (\operatorname{div} \psi_R^n(\mathbf{x}))^2 d\mathbf{x} \right\}^{1/2}.$$

Переходя в последнем неравенстве к пределу при  $n \rightarrow \infty$  и принимая во внимание (5.1), получим неравенство

$$\int_{\Omega} \mathbf{u}^2(\mathbf{x}) d\mathbf{x} \leq \frac{d(\Omega)}{4} \left\{ \int_{\Omega} \mathbf{u}^2(\mathbf{x}) d\mathbf{x} \right\}^{1/2} \left\{ \int_{\Omega} |\operatorname{div} \mathbf{u}(\mathbf{x})|^2 d\mathbf{x} \right\}^{1/2},$$

из которого следует требуемая оценка.  $\square$

**Теорема 5.5.** Пусть  $\Omega \subset R^3$  — открытое ограниченное множество с диаметром  $d(\Omega) > 0$ . Тогда при всех  $\mathbf{u} \in H_0(\operatorname{rot}; \Omega) \cap \ker^\perp(\operatorname{rot}; \Omega)$  выполняется неравенство

$$\int_{\Omega} \mathbf{u}^2(\mathbf{x}) d\mathbf{x} \leq \frac{3d^2(\Omega)}{16} \int_{\Omega} |\operatorname{rot} \mathbf{u}(\mathbf{x})|^2 d\mathbf{x}.$$

**Доказательство.** Пусть  $\mathbf{u} \in H_0(\operatorname{rot}; \Omega) \cap \ker^\perp(\operatorname{rot}; \Omega)$ . Тогда существуют последовательности  $\{\varphi^n\} \in \{\mathcal{D}(\Omega)\}^3$ ,  $\{\psi^n\} \in \{\mathcal{D}(\Omega)\}^3$  пробных функций такие, что  $\|\mathbf{u} - \operatorname{rot} \varphi^n\|_{\{L_2(\Omega)\}^3} \rightarrow 0$ ,  $\|\mathbf{u} - \psi^n\|_{H(\operatorname{rot}; \Omega)} \rightarrow 0$  при  $n \rightarrow \infty$ .

По теореме Юнга найдется  $\mathbf{y} \in R^3$ , при котором  $\Omega \subset B_R(\mathbf{y})$ , где  $R = \sqrt{3}d(\Omega)/2\sqrt{2}$ .

Определим для каждого  $n = 1, 2, \dots$  пробные функции  $\varphi_R^n \in \{\mathcal{D}(B_R(\mathbf{y}))\}^3$ ,  $\psi_R^n \in \{\mathcal{D}(B_R(\mathbf{y}))\}^3$  соотношениями

$$\varphi_R^n = \begin{cases} \varphi^n, & \text{если } \mathbf{x} \in \Omega; \\ 0, & \text{если } \mathbf{x} \in B_R(\mathbf{y}) \setminus \Omega, \end{cases} \quad \psi_R^n = \begin{cases} \psi^n, & \text{если } \mathbf{x} \in \Omega; \\ 0, & \text{если } \mathbf{x} \in B_R(\mathbf{y}) \setminus \Omega. \end{cases}$$

Согласно (3.1) при всех  $\mathbf{x} \in B_R(\mathbf{y})$  имеем

$$\operatorname{rot} \psi_R^n(\mathbf{x}) = \operatorname{rot}_{\mathbf{x}} \left\{ \int_0^1 \tau [\operatorname{rot} \psi_R^n(\tau \mathbf{x} + (1 - \tau)\mathbf{y}) \times (\mathbf{x} - \mathbf{y})] d\tau \right\}.$$

Умножая это равенство скалярно на  $\varphi_R^n$  и интегрируя по шару  $B_R(\mathbf{y})$ , получим

$$\begin{aligned} & \left| \int_{B_R(\mathbf{y})} (\varphi_R^n(\mathbf{x}) \cdot \operatorname{rot} \psi_R^n(\mathbf{x})) d\mathbf{x} \right| = \\ &= \left| \int_{B_R(\mathbf{y})} \left( \varphi_R^n(\mathbf{x}) \cdot \operatorname{rot}_{\mathbf{x}} \left\{ \int_0^1 \tau [\operatorname{rot} \psi_R^n(\tau \mathbf{x} + (1 - \tau)\mathbf{y}) \times (\mathbf{x} - \mathbf{y})] d\tau \right\} \right) d\mathbf{x} \right| = \\ &= \left| \int_{B_R(\mathbf{y})} \left( \operatorname{rot} \varphi_R^n(\mathbf{x}) \cdot \operatorname{rot} \left\{ \int_0^1 \tau [\operatorname{rot} \psi_R^n(\tau \mathbf{x} + (1 - \tau)\mathbf{y}) \times (\mathbf{x} - \mathbf{y})] d\tau \right\} \right) d\mathbf{x} \right| \leq \\ &\leq \left\{ \int_{B_R(\mathbf{y})} (\operatorname{rot} \varphi_R^n(\mathbf{x}))^2 d\mathbf{x} \right\}^{1/2} \left\{ \int_{B_R(\mathbf{y})} \left( \int_0^1 \tau [\operatorname{rot} \psi_R^n(\tau \mathbf{x} + (1 - \tau)\mathbf{y}) \times (\mathbf{x} - \mathbf{y})] d\tau \right)^2 d\mathbf{x} \right\}^{1/2}. \end{aligned}$$

В силу (3.8)

$$\left| \int_{B_R(\mathbf{y})} (\varphi_R^n(\mathbf{x}) \cdot \operatorname{rot} \psi_R^n(\mathbf{x})) d\mathbf{x} \right| \leq \frac{R}{\sqrt{2}} \left\{ \int_{B_R(\mathbf{y})} (\operatorname{rot} \varphi_R^n(\mathbf{x}))^2 d\mathbf{x} \right\}^{1/2} \left\{ \int_{B_R(\mathbf{y})} \left( \int_0^1 (\operatorname{rot} \psi_R^n(\mathbf{x})) d\tau \right)^2 d\mathbf{x} \right\}^{1/2},$$

откуда

$$\left| \int_{\Omega} (\varphi_R^n(\mathbf{x}) \cdot \operatorname{rot} \psi_R^n(\mathbf{x})) d\mathbf{x} \right| \leq \frac{R}{\sqrt{2}} \left\{ \int_{\Omega} (\operatorname{rot} \varphi_R^n(\mathbf{x}))^2 d\mathbf{x} \right\}^{1/2} \left\{ \int_{\Omega} (\operatorname{rot} \psi_R^n(\mathbf{x}))^2 d\mathbf{x} \right\}^{1/2}.$$

Переходя в последнем неравенстве к пределу при  $n \rightarrow \infty$  и принимая во внимание 5.1, получим оценку

$$\int_{\Omega} \mathbf{u}^2(\mathbf{x}) d\mathbf{x} \leq \frac{\sqrt{3}d(\Omega)}{4} \left\{ \int_{\Omega} (\operatorname{rot} \mathbf{u}(\mathbf{x}))^2 d\mathbf{x} \right\}^{1/2} \left\{ \int_{\Omega} \mathbf{u}^2(\mathbf{x}) d\mathbf{x} \right\}^{1/2},$$

из которой следует доказываемое неравенство.  $\square$

## Литература

1. Вейль Г. *Метод ортогональной проекции в теории потенциала*. В кн.: Вейль Г. Математика. Теоретическая физика. – М.: Наука, 1984. – 511 с.
2. Ладыженская О.А. *Математические вопросы динамики вязкой несжимаемой жидкости*. – М.: Физматгиз, 1961. – 203 с.
3. Владимиров В.С. *Обобщенные функции в математической физике*. – М.: Наука, 1976. – 280 с.
4. Темам Р. *Уравнение Навье–Стокса. Теория и численный анализ*. – М.: Мир, 1981. – 408 с.
5. Дюво Г., Лионс Ж.-Л. *Неравенства в механике и физике*. – М.: Наука, 1980. – 383 с.
6. Лионс Ж.-Л., Мадженес Э. *Неоднородные граничные задачи и их приложения*. – М.: Мир, 1971. – 371 с.

7. Галанин М.П., Попов Ю.П. *Квазистационарные электромагнитные поля в неоднородных средах*. – М.: Физматгиз, 1995. – 320 с.
8. Быховский Э.Б., Смирнов Н.В. *Об ортогональном разложении пространства вектор-функций, квадратично суммируемых по заданной области, и операторах векторного анализа* // Тр. матем. ин-та АН СССР. – 1960. – Т. 59. – С. 5–36.
9. Мазья В.Г. *Пространства С.Л. Соболева*. – Л.: Изд-во ЛГУ, 1985. – 415 с.
10. Калинин А.В. *Некоторые оценки теории векторных полей* // Вестн. Нижегородск. ун-та. Сер. матем. моделир. и оптималь. управление. – 1997. – № 1. – С.32–39.

*Нижегородский государственный университет*

*Поступила  
10.01.2002*