

ОЦЕНКИ ПРИ $t \rightarrow \infty$ РЕШЕНИЯ ПЕРВОЙ КРАЕВОЙ
ЗАДАЧИ ДЛЯ n -МЕРНОЙ СИСТЕМЫ С.Л. СОБОЛЕВА

С.И. Янов (Новосибирск)

Асимптотика решения первой краевой задачи для системы С.Л. Соболева [1] изучалась различными авторами (см., например, [2-6]). Нас будет интересовать вопрос поведения решения первой краевой задачи при $t \rightarrow \infty$ для одного из n -мерных обобщений системы С.Л. Соболева, полученных А.А. Дезиним [7]:

$$\begin{aligned} \partial \vec{v} - * (\vec{v} \wedge \vec{\omega}^{\wedge 2}) + d\rho &= 0, \\ \delta \vec{v} &= 0, \end{aligned}$$

где $\dot{\omega} = \omega$, $\omega = \omega dx_3 \wedge dx_4 \wedge \dots \wedge dx_n$ при $n \geq 3$, или в явной записи задачи:

$$\begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial t} - \bar{\omega} & 0 & \dots & 0 & \frac{\partial}{\partial x_1} \\ \bar{\omega} & \frac{\partial}{\partial t} & 0 & \dots & 0 & \frac{\partial}{\partial x_2} \\ 0 & 0 & \frac{\partial}{\partial t} & \dots & 0 & \frac{\partial}{\partial x_3} \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & 0 & 0 & \dots & \frac{\partial}{\partial t} & \frac{\partial}{\partial x_n} \\ \frac{\partial}{\partial x_1} & \frac{\partial}{\partial x_2} & \frac{\partial}{\partial x_3} & \dots & \frac{\partial}{\partial x_n} & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \sigma_1 \\ \sigma_2 \\ \sigma_3 \\ \vdots \\ \sigma_n \\ p \end{pmatrix} = 0, t > 0, \quad (1)$$

$$x = (x_1, \dots, x_n) \in G \subset \mathbb{R}^n$$

$$\vec{v}|_{t=0} = (\sigma_1, \dots, \sigma_n)|_{t=0} = \vec{v}_0, \operatorname{div} \vec{v}_0 = 0, p|_{\partial G} = 0.$$

Здесь G - ограниченная область, $\bar{\omega} = (-1)^{n-1} \omega$.

В данной работе, пользуясь методикой [8], мы получим оценки решения задачи (1) в нормах $W_2^m(G')$ и $C^\ell(G')$, где G' - область такая, что $\bar{G}' \subset G$.

Приведем обозначения и формулировку результата. Будем считать $G \subset \mathbb{R}^n$ ограниченной областью с $(n-1)$ -мерной достаточно гладкой границей ∂G ,

$$\mathcal{L}_{t \rightarrow \tau} f(t, x) = \int_0^{\infty} \exp(-\tau t) f(t, x) dt,$$

$$\Delta = \frac{\partial^2}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2}{\partial x_2^2} + \dots + \frac{\partial^2}{\partial x_n^2}, \quad \nabla = \frac{\partial}{\partial x_1} \vec{i}_1 + \frac{\partial}{\partial x_2} \vec{i}_2 + \dots + \frac{\partial}{\partial x_n} \vec{i}_n,$$

$W_2^{\ell}(G)$ - пространство Г.Л. Соболева с нормой

$$\|f, W_2^{\ell}(G)\| = \left(\sum_{|\alpha| \leq \ell} \int_G |\mathcal{D}^{\alpha} f|^2 dx \right)^{\frac{1}{2}}.$$

Теорема. Пусть $\vec{x} = (v_1, v_2, \dots, v_n, P)$ - решение задачи (1); G' - подобласть области G , $\bar{G}' \subset G$, $\vec{v}_0 \in \tilde{C}^{\infty}$. Тогда имеют место оценки:

$$\|\mathcal{D}_t^{\ell} P(t, x), W_2^m(G')\| \leq c_1 t^{m-1} + c_2, \quad m \geq 1, \ell \geq 1; \quad (1.1)$$

$$\|P(t, x), W_2^m(G')\| \leq c_3 t^m + c_4; \quad (1.2)$$

$$\|\mathcal{D}_t^{\ell} v_i(t, x), W_2^m(G')\| \leq \tilde{c}_1 t^m + \tilde{c}_2, \quad i=3 \dots n; \quad (1.3)$$

$$\|v_i, W_2^m(G')\| \leq \tilde{c}_3 t^{m+1} + \tilde{c}_4, \quad i=3 \dots n; \quad (1.4)$$

$$\|\mathcal{D}_t^{\ell} v_i, W_2^m(G')\| \leq c_1^{\circ} t^{m+1} + c_2^{\circ}, \quad i=1, 2; \quad (1.5)$$

$$\|v_i, W_2^m(G')\| \leq c_3^{\circ} t^{m+1} + c_4^{\circ}, \quad i=1, 2, \quad (1.6)$$

а также оценки:

$$\sup_{\substack{y \in G' \\ |\alpha| = K}} |\mathcal{D}_x^{\alpha} P(t, x)| \leq c_1' t^{\frac{n}{2} + K} + c_2'; \quad (1.7)$$

$$\sup_{\substack{x \in G' \\ |\alpha| = K}} |\mathcal{D}_t^{\ell} \mathcal{D}_x^{\alpha} P(t, x)| \leq c_1(\varepsilon) t^{\frac{n}{2} + K - 1 + \varepsilon} + c_2, \quad \ell \geq 1; \quad (1.8)$$

$$\sup_{\substack{x \in G' \\ |\alpha| = K}} |\mathcal{D}_x^{\alpha} v_i(t, x)| \leq c_1 t^{\frac{n}{2} + K + 1} + c_2, \quad i=3, \dots, n; \quad (1.9)$$

$$\sup_{\substack{x \in G' \\ |\alpha| = K}} |\mathcal{D}_t^{\ell} \mathcal{D}_x^{\alpha} v_i(t, x)| \leq c_1 t^{\frac{n}{2} + K} + c_2, \quad \ell \geq 1, i=3, \dots, n; \quad (1.10)$$

$$\sup_{\substack{x \in G \\ |\alpha| = k}} |D_t^\ell D_x^\alpha v_i(t, x)| \leq C_1(\varepsilon) t^{\frac{q}{2} + k + l + \varepsilon} + C_2, \quad \ell \geq 0, \quad i=1, 2, \quad (1.11)$$

где $\varepsilon > 0$ - любое, а C_2 - константы, не зависящие от t

§1. Оценки решения задачи (1) при $t \rightarrow \infty$

Делая замену $\vec{u} = \vec{v} - \vec{v}_0$ в задаче (1), перейдем к задаче

$$\begin{aligned} \frac{\partial u_1}{\partial t} - \bar{\omega} u_2 + \frac{\partial P}{\partial x_1} &= \bar{\omega} \sigma_2^0; \\ \bar{\omega} u_1 + \frac{\partial u_2}{\partial t} + \frac{\partial P}{\partial x_2} &= -\bar{\omega} \sigma_1^0; \\ \frac{\partial u_3}{\partial t} + \frac{\partial P}{\partial x_3} &= 0; \\ \dots &\dots \dots \dots \\ \frac{\partial u_n}{\partial t} + \frac{\partial P}{\partial x_n} &= 0; \\ \frac{\partial u_1}{\partial x_1} + \frac{\partial u_2}{\partial x_2} + \dots + \frac{\partial u_n}{\partial x_n} &= 0; \\ \vec{u}|_{t=0} = 0, \quad P|_{\partial G} &= 0. \end{aligned} \quad (1')$$

В силу результатов [9], решение (1') существует и единственно в классе $H_{j, 2\ell}^{2\ell, 2\nu}(Q)$, если

$$N^{-1}(\tau) \mathcal{L}_{t \rightarrow \tau} (\bar{\omega} \sigma_2^0, -\bar{\omega} \sigma_1^0, 0, \dots, 0) \tau^{k_0} \in H_{j, \ell_0 - s}(G \times C_j) \text{ (см. [9]).}$$

Таким образом, решение (1) будет достаточно гладким, если начальные данные достаточно гладкие. Дифференцируя каждое уравнение задачи (1) ℓ раз по t , $\ell \geq 0$, умножая полученное i -е уравнение на $D_t^\ell v_i$, $i=1, \dots, n$, и складывая, будем иметь

$$\sum_{i=1}^n D_t^{2\ell} v_i D_t^\ell v_i + \sum_{i=1}^n D_t^\ell D_{x_i} P \cdot D_t^\ell v_i = 0,$$

или

$$\frac{1}{2} \sum_{i=1}^n \frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{\partial^\ell v_i}{\partial t^\ell} \right)^2 + \operatorname{div} (D_t^\ell P \cdot D_t^\ell \vec{v}) - D_t^\ell P \cdot \operatorname{div} (D_t^\ell \vec{v}) = 0.$$

Интегрируя обе части этого уравнения по области G и учитывая, что $\operatorname{div}(\mathcal{D}_t^\ell \vec{v}) = 0$, $\mathcal{D}_t^\ell p|_{\partial G} = 0$, получаем

$$\frac{1}{2} \int_G \sum_{i=1}^n \frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{\partial^\ell v_i}{\partial t^\ell} \right)^2 dx = 0. \quad (1.12)$$

Интегрируя (1.12) от 0 до t , получаем n -мерный аналог интеграла энергии системы С.Л. Соболева [1]:

$$\mathcal{I}(t) = \int_G \sum_{i=1}^n \left(\frac{\partial^\ell v_i(t, x)}{\partial t^\ell} \right)^2 dx = \mathcal{I}(0), \quad t \geq 0. \quad (1.13)$$

Пользуясь (1.13) и системой уравнений задачи (1), нетрудно получить оценку

$$\left(\int_G \sum_{i=1}^n \left(\frac{\partial^{\ell+1} p}{\partial t^\ell \partial x_i} \right)^2 dx \right)^{\frac{1}{2}} \leq C, \quad t \geq 0, \quad i=1 \dots n.$$

Оценим теперь $\frac{\partial^\ell p}{\partial t^\ell}$ в $L_2(G)$, $t \geq 0$:

$$\begin{aligned} \int_G \left(\frac{\partial^\ell p}{\partial t^\ell} \right)^2 dx &= \int_G \left(\frac{\partial^\ell p}{\partial t^\ell} \right)^2 \frac{\partial x_i}{\partial x_i} dx = \int_G \frac{\partial}{\partial x_i} \left[\left(\frac{\partial^\ell p}{\partial t^\ell} \right)^2 x_i \right] dx - \\ &- \int_G 2 \frac{\partial^\ell p}{\partial t^\ell} \frac{\partial^{\ell+1} p}{\partial t^\ell \partial x_i} x_i dx = \left(\text{так как } \frac{\partial^\ell p}{\partial t^\ell} \Big|_{\partial G} = 0 \right) = \\ &= - \int_G 2 \frac{\partial^\ell p}{\partial t^\ell} x_i \frac{\partial^{\ell+1} p}{\partial t^\ell \partial x_i} dx. \end{aligned}$$

Отсюда

$$\left\| \frac{\partial^\ell p}{\partial t^\ell}, L_2(G) \right\|^2 \leq \left(\int_G \left(2 \frac{\partial^{\ell+1} p}{\partial t^\ell \partial x_i} x_i \right)^2 dx \right)^{\frac{1}{2}} \cdot \left(\int_G \left(\frac{\partial^\ell p}{\partial t^\ell} \right)^2 dx \right)^{\frac{1}{2}}$$

или

$$\text{в силу (1.14), } \left\| \frac{\partial^\ell p}{\partial t^\ell}, L_2(G) \right\| \leq C, \quad t \geq 0. \quad (1.15)$$

Пользуясь системой уравнений (1), найдем уравнение, которому должно удовлетворять p (при $n=3$ см., например, [4]).

Дифференцируя i -е уравнение (1) по x_i , $i=1 \dots n$, а потом складывая, получаем

$$\bar{\omega} \frac{\partial \sigma_1}{\partial x_2} - \bar{\omega} \frac{\partial \sigma_2}{\partial x_1} + \Delta P = 0. \quad (1.16)$$

Далее вычтем из второго уравнения (1), продифференцированного по x_1 , первое уравнение, продифференцированное по x_2 , имеем

$$\bar{\omega} \left(\frac{\partial \sigma_1}{\partial x_1} + \frac{\partial \sigma_2}{\partial x_2} \right) = \frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{\partial \sigma_1}{\partial x_2} - \frac{\partial \sigma_2}{\partial x_1} \right). \quad (1.17)$$

Дифференцируя (1.16) по t и подставляя вместо $\frac{\partial}{\partial t} \left(\bar{\omega} \frac{\partial \sigma_1}{\partial x_2} - \bar{\omega} \frac{\partial \sigma_2}{\partial x_1} \right)$ его выражение из (1.17), получаем

$$\bar{\omega}^2 \left(\frac{\partial \sigma_1}{\partial x_1} + \frac{\partial \sigma_2}{\partial x_2} \right) + \mathcal{D}_t \Delta P = 0. \quad (1.18)$$

Теперь, подставляя вместо $\frac{\partial \sigma_1}{\partial x_1} + \frac{\partial \sigma_2}{\partial x_2}$ его выражение из $(n+1)$ -го уравнения (1), будем иметь

$$-\bar{\omega}^2 \left(\frac{\partial \sigma_3}{\partial x_3} + \frac{\partial \sigma_4}{\partial x_4} + \dots + \frac{\partial \sigma_n}{\partial x_n} \right) + \mathcal{D}_t \Delta P = 0. \quad (1.19)$$

Продифференцировав (1.19) по t и подставив, пользуясь (1), вместо

$$\frac{\partial^2 \sigma_i}{\partial t \partial x_i}, \quad i=3 \dots n, \quad -\frac{\partial^2 P}{\partial x_i^2},$$

получим $\mathcal{D}_t^2 \Delta P + \bar{\omega}^2 \Delta' P = 0$, (1.20)

где $\Delta' = \frac{\partial^2}{\partial x_3^2} + \frac{\partial^2}{\partial x_4^2} + \dots + \frac{\partial^2}{\partial x_n^2}$.

Проведем теперь оценки P , пользуясь методикой [8].

Лемма 1. Пусть G' - подобласть $G, \bar{G}' \subset G$. Тогда для P имеют место оценки:

$$\|\mathcal{D}_t^\ell \mathcal{D}_{x_j x_k}^2 P, L_2(G')\| \leq c_1 t + c_2, \quad j, k=1 \dots n, \quad (1.21)$$

$$\|\mathcal{D}_t^{\ell-1} \mathcal{D}_{x_i} \nabla P, L_2(G')\| \leq c_3 t + c_4, \quad \ell \geq 1, \quad i=3 \dots n, \quad (1.22)$$

где константы C_i зависят от области G' , но не зависят от t .

Доказательство. Пусть функция $\chi(x) \in C_0^\infty(G)$

тождественно рав-

на 1 на \bar{G}' и 0 вне G'' , где $\bar{G}'' \subset G$, $\bar{G}' \subset G''$. Действуя оператором $\mathcal{D}_t^2 \Delta + \bar{\omega}^2 \Delta'$ на функцию $\sigma(t, x) = \chi(x) P(t, x)$, получаем

$$\mathcal{D}_t^2 \Delta \sigma + \bar{\omega}^2 \Delta' \sigma = (\bar{a}_1(x), \mathcal{D}_t^2 \nabla P) + (\bar{a}_2(x), \nabla' P) + a_3(x) \mathcal{D}_t^2 P + a_4(x) P, \quad (1.23)$$

где коэффициенты $a_i(x) \in C_0^\infty$ зависят от $\chi(x)$,

$$\nabla' = \frac{\partial}{\partial x_3} \vec{i}_3 + \frac{\partial}{\partial x_4} \vec{i}_4 + \dots + \frac{\partial}{\partial x_n} \vec{i}_n.$$

Обозначим правую часть (1.23) через $f(t, x)$. Из оценок (1.14), (1.15) вытекает равномерная по t оценка

$$\|f(t, x), L_2(G)\| \leq C. \quad (1.24)$$

Умножая скалярно в $L_2(G)$ обе части равенства (1.23) на функцию $\mathcal{D}_t \Delta \sigma$ и интегрируя от 0 до t , получаем

$$\frac{1}{2} \int_G (\mathcal{D}_t \Delta \sigma)^2 dx + \sum_{k=3}^n \sum_{i=1}^n \int_G \left(\frac{\partial^2 \sigma}{\partial x_i \partial x_k} \right)^2 dx \Big|_0^t = \int_0^t \int_G f \mathcal{D}_t \Delta \sigma dx dt'. \quad (1.25)$$

Из (1.24) следует равномерная по t оценка

$$\|\mathcal{D}_t \Delta \sigma(t, x), L_2(G)\| \leq C_1 + C_2 t.$$

Поскольку $\sigma(t, x) \equiv 0$ при $x \in \bar{G} \setminus G''$, то $\forall j, k = 1 \dots n$, имеет место оценка

$$\|\mathcal{D}_t \mathcal{D}_{x_j}^2 \sigma(t, x), L_2(G)\| \leq C_3 + C_4 t. \quad (1.26)$$

Учитывая эту оценку, из (1.25) получаем, что

$$\sum_{k=3}^n \sum_{i=1}^n \left(\int_G \left| \frac{\partial^2 \sigma}{\partial x_i \partial x_k} \right|^2 dx \right)^{\frac{1}{2}} \leq C_3 + C_4 t. \quad (1.27)$$

Так как $\sigma(t, x) = \chi(x) P(t, x)$, то из (1.26), (1.27) следуют оценки (1.21), (1.22) при $\ell = 1$. Для доказательства оценок (1.21), (1.22) при $\ell \geq 2$ продифференцируем обе части (1.23) по t $\ell - 1$ раз и, умножив скалярно на функцию $\mathcal{D}_t^\ell \Delta \sigma$, повторим предыдущие рассуждения.

Лемма 2. Пусть P - компонента решения задачи (1), а G' - под-область области G , $\bar{G}' \subset G$. Тогда для P имеют место оценки (1.1),

(1.2) и

$$\| \mathcal{D}_t^{\ell-1} \mathcal{D}_x^\alpha \mathcal{D}_{x_k} P, L_2(G') \| \leq \tilde{c}_3^0 t^m + \tilde{c}_4^0, \quad (1.28)$$

где $|\alpha| = m$, $k = 3, 4, \dots, n$, $\ell \geq 1$, — константы зависящие от G' , но не зависящие от t .

Доказательство аналогично проведенному в [8].

Повторяя рассуждения доказательства теоремы 3 из [8, § 3], получаем оценки (1.7), а используя интерполяционные неравенства [10], получаем (1.8)

Оценим v_i , $i = 3, \dots, n$. Из системы (1) имеем

$$(\mathcal{D}_t^\ell \mathcal{D}_{x_k}^m v_i)^2 = (\mathcal{D}_t^{\ell-1} \mathcal{D}_{x_k}^m \mathcal{D}_{x_i} P)^2, \quad i = 3, \dots, n.$$

Интегрируя по G' и пользуясь (1.28), получаем

$$\| \mathcal{D}_t^\ell \mathcal{D}_{x_k}^m v_i, L_2(G') \| \leq \tilde{c}_3^0 t^m + \tilde{c}_4^0.$$

Из системы (1) имеем

$$\mathcal{D}_{x_k}^m v_i = - \int_0^t \mathcal{D}_{x_k}^m \mathcal{D}_{x_i} P d\tau + \mathcal{D}_{x_k}^m v_i^0, \quad i = 3, \dots, n.$$

Отсюда

$$\| \mathcal{D}_{x_k}^m v_i, L_2(G') \| \leq \left(t \int_0^t \int_{G'} (\mathcal{D}_{x_k}^m \mathcal{D}_{x_i} P)^2 dx d\tau \right)^{\frac{1}{2}} + c',$$

или

$$\| \mathcal{D}_{x_k}^m v_i, L_2(G') \| \leq \tilde{c}_3' t^{m+1} + \tilde{c}_4'.$$

Итак, получим оценки (1.3), (1.4). Аналогично предыдущему получаем (1.10), (1.9).

Оценим теперь v_1 и v_2 . Пусть $\ell \geq 0$. Дифференцируя первое уравнение (1) по t ℓ раз и по x_k , $k = 1, \dots, n$, m раз, затем умножая на $\mathcal{D}_t^{\ell+1} \mathcal{D}_{x_k}^m v_2$, получаем

$$\mathcal{D}_t^{\ell+1} \mathcal{D}_{x_k}^m v_1 \cdot \mathcal{D}_t^{\ell+1} \mathcal{D}_{x_k}^m v_2 - \bar{w} \mathcal{D}_t^\ell \mathcal{D}_{x_k}^m v_1 \cdot \mathcal{D}_t^{\ell+1} \mathcal{D}_{x_k}^m v_2 + \mathcal{D}_t^\ell \mathcal{D}_{x_1} \mathcal{D}_{x_k}^m P \cdot \mathcal{D}_t^{\ell+1} \mathcal{D}_{x_k}^m v_2 = 0. \quad (1.29)$$

Дифференцируя второе уравнение (1) по t ℓ раз и по x_k , $k = 1, \dots, n, m$

раз, а затем, умножая на $\mathcal{D}_t^{\ell+1} \mathcal{D}_{x_k}^m v_1$, получаем

$$\begin{aligned} & \bar{\omega} \mathcal{D}_t^\ell \mathcal{D}_{x_k}^m v_1 \cdot \mathcal{D}_t^{\ell+1} \mathcal{D}_{x_k}^m v_1 + \mathcal{D}_t^{\ell+1} \mathcal{D}_{x_k}^m v_2 \cdot \mathcal{D}_t^{\ell+1} \mathcal{D}_t^{\ell+1} \mathcal{D}_{x_k}^m v_1 + \\ & + \mathcal{D}_t^\ell \mathcal{D}_{x_k}^m \mathcal{D}_{x_2} p \cdot \mathcal{D}_t^{\ell+1} \mathcal{D}_{x_k}^m v_1 = 0. \end{aligned} \quad (1.30)$$

Вычитая из (1.30), (1.29), имеем

$$\begin{aligned} & \bar{\omega} \frac{1}{2} \mathcal{D}_t (\mathcal{D}_t^\ell \mathcal{D}_{x_k}^m v_1)^2 + \bar{\omega} \frac{1}{2} \mathcal{D}_t (\mathcal{D}_t^\ell \mathcal{D}_{x_k}^m v_2)^2 = \mathcal{D}_t [\mathcal{D}_t^\ell \mathcal{D}_{x_1} \mathcal{D}_{x_k}^m p \times \\ & \times \mathcal{D}_t^\ell \mathcal{D}_{x_k}^m v_2 - \mathcal{D}_t^\ell \mathcal{D}_{x_2} \mathcal{D}_{x_k}^m p \cdot \mathcal{D}_t^\ell \mathcal{D}_{x_k}^m v_1] + \mathcal{D}_t^{\ell+1} \mathcal{D}_{x_k}^m \mathcal{D}_{x_2} p \cdot \mathcal{D}_t^\ell \mathcal{D}_{x_k}^m v_1 - \\ & - \mathcal{D}_t^{\ell+1} \mathcal{D}_{x_k}^m \mathcal{D}_{x_1} p \cdot \mathcal{D}_t^\ell \mathcal{D}_{x_k}^m v_2. \end{aligned} \quad (1.31)$$

Интегрируя обе части (1.31) по G' и по τ от 0 до t , будем иметь:

$$\begin{aligned} & \frac{1}{2} \int_{G'} (\mathcal{D}_t^\ell \mathcal{D}_{x_k}^m v_1)^2 + (\mathcal{D}_t^\ell \mathcal{D}_{x_k}^m v_2)^2 dx \leq \\ & \leq C(G') \|\mathcal{D}_t^\ell p, W_2^{m+1}(G')\| \cdot \left(\int_{G'} (\mathcal{D}_t^\ell \mathcal{D}_{x_k}^m v_2)^2 + (\mathcal{D}_t^\ell \mathcal{D}_{x_k}^m v_1)^2 dx \right)^{\frac{1}{2}} + \\ & + C_1(G') \int_0^t \|\mathcal{D}_\tau^{\ell+1} p, W_2^{m+1}(G')\| \cdot \left(\int_{G'} (\mathcal{D}_\tau^\ell \mathcal{D}_{x_k}^m v_2)^2 + \right. \\ & \left. + (\mathcal{D}_\tau^\ell \mathcal{D}_{x_k}^m v_1)^2 dx \right)^{\frac{1}{2}} d\tau + C_2(G'). \end{aligned}$$

Из этой оценки и из (1.1), (1.2) получаем (1.5), (1.6), а также (1.11).

Теорема доказана.

В заключение автор выражает благодарность своему научному руководителю профессору С.З.Успенскому за постановку задачи и внимание к работе.

Литература

1. Соболев С.Л. Об одной новой задаче математической физики. - Изв. АН СССР. Серия мат., 1954, т.18, № 1, с. 3-50.
2. Масленникова В.Н. Явные представления и априорные оценки решений граничных задач для системы Соболева - Сиб.мат. журн., 1968, т.9, № 5, с. 1182-1198.

3. Зеленьяк Т.И., Михайлов В.П. Асимптотическое поведение решений некоторых краевых задач математической физики при $t \rightarrow \infty$. - В кн.: Дифференциальные уравнения. Труды симпозиума, М., Наука, 1970, с.96-118.
4. Зеленьяк Т.И. Избранные вопросы качественной теории уравнений с частными производными.- Новосибирск, НГУ, 1970.-164 с.
5. Капитонов Б.В. Асимптотика решений краевых задач для уравнения малых колебаний вращающейся жидкости: Дис. на соиск. учен. степ. канд. физ.-мат. наук 01.01.02 .- Новосибирск, Б.и., 1977.
6. Капитонов Б.В. Теория потенциала для уравнений малых колебаний вращающейся жидкости.- Мат.сб., 1979, т.109, №4, с. 607-628.
7. Дезин А.А. Инвариантные дифференциальные операторы и граничные задачи.- Тр. Мат. ин-та им. В.А. Стеклова АН СССР, 1962, т.68, с. 3-89.
8. Успенский С.В., Демиденко Г.В. О смешанных краевых задачах для одного класса уравнений, не разрешенных относительно старшей производной.- В кн.: Дифференциальные уравнения с частными производными (Труды семинара С.Л.Соболева) . 1980, №2, с.92-115.
9. Янов С.И. О сведении смешанных задач для одного класса систем не типа Коши-Ковалевской к уравнениям Фредгольма второго рода.- В кн.: Теория кубатурных формул и приложения функционального анализа к задачам математической физики. (Труды семинара С.Л. Соболева), 1981, №1, с.139-149.
10. Трибель Х. Теория интерполяции, функциональные пространства, дифференциальные операторы.- М.: ИЛ., 1980.- 664 с.