

С. А. Плакса (Ин-т математики НАН Украины, Киев)

ЗАДАЧА ДИРИХЛЕ ДЛЯ ФУНКЦИИ ТОКА СТОКСА В ОДНОСВЯЗНОЙ ОБЛАСТИ МЕРИДИАННОЙ ПЛОСКОСТИ*

We develop a method of reduction of the Dirichlet problem for the Stokes flow function in a simply connected domain of the meridional plane to the Cauchy singular integral equation. For the case where a boundary of domain is smooth and satisfies certain additional conditions, we regularize the considered singular integral equation.

Розроблено метод редукції задачі Діріхле для функції течії Стокса в односв'язній області меридіанної площини до сингулярного інтегрального рівняння Коші. У випадку гладкої межі області, що задовольняє деякі додаткові умови, здійснено регуляризацію вказаного сингулярного інтегрального рівняння.

Известно, что при описании пространственного потенциального соленоидально-го поля; симметричного относительно оси Ox , в меридианной плоскости xOy используется функция тока Стокса $\psi(x, y)$. Эта функция удовлетворяет уравнению

$$y\Delta\psi(x, y) - \frac{\partial\psi(x, y)}{\partial y} = 0, \quad (1)$$

где $\Delta := \partial^2/\partial x^2 + \partial^2/\partial y^2$ — оператор Лапласа, и, следовательно, не является гармонической. Кроме того, функция $\psi(x, y)$ должна также удовлетворять условию

$$\psi(x, 0) \equiv 0, \quad (2)$$

которое соответствует ее физической природе. Например, в модели течения идеальной жидкости это условие выражает отсутствие перетекания жидкости через ось Ox .

Теория решений уравнения (1) развита в значительно меньшей степени, чем для гармонических функций на плоскости, что естественным образом связано с вырождением уравнения (1) на оси Ox . Поэтому для решения краевых задач в меридианной плоскости актуальной является разработка специальных методов, учитывающих природу и специфические особенности осесимметричных задач.

В работе [1], исходя из формул Грина для операторов Эйлера – Пуассона – Дарбу, получены интегральные представления решений уравнения (1) через значения этих функций и их нормальных производных на границе области. В случае круга в указанных интегральных представлениях исключаются слагаемые, содержащие нормальные производные. Таким способом в [1] получено решение задачи Дирихле для функции тока Стокса в круге в виде аналога интеграла Пуассона.

Отметим также, что решение задачи Дирихле для функции тока Стокса известно в отдельных случаях задачи обтекания осесимметричных тел (см. [2 – 4]).

В наших исследованиях для решения краевых задач в меридианной плоскости осесимметричного потенциального поля используются интегральные представления осесимметричного потенциала и функции тока Стокса, установленные в [5 – 7], и методы теории особых интегральных уравнений. В частности, в [8, 9] получено в явном виде решение задачи Дирихле для осесимметричного потенциала и функции тока Стокса в круге меридианной плоскости, при этом случай круга рассмотрен как модельный для апробации методики исследования.

* Частично поддержана проектом INTAS-99-00089.

Развивая далее идеи работ [8, 9], в [10, 11] разработан новый метод решения задачи Дирихле для осесимметричного потенциала в односвязной области меридианной плоскости путем ее редукции к интегральному уравнению Фредгольма.

Ниже использован такой же подход к решению задачи Дирихле для функции тока Стокса $\psi(x, y)$ в односвязной области меридианной плоскости. При этом разработан метод редукции этой задачи к сингулярному интегральному уравнению с ядром Коши, а для односвязной области с гладкой границей, удовлетворяющей некоторым дополнительным условиям, осуществлена регуляризация указанного сингулярного уравнения.

1. Постановка задачи Дирихле для функции тока Стокса и редукция задачи к сингулярному интегральному уравнению. Условимся, что всюду в дальнейшем D — область меридианной плоскости xOy , симметричная относительно оси Ox . Замыкание области D обозначим через \bar{D} , а ее границу — через ∂D .

Рассмотрим задачу Дирихле для функции тока Стокса об отыскании непрерывной на \bar{D} функции $\psi(x, y)$, которая в области D удовлетворяет уравнению (1) и условию (2), а на границе ∂D принимает заданные значения $\Psi_{\partial D}(x, y)$, т. е. выполняется равенство $\psi(x, y) = \Psi_{\partial D}(x, y)$ при всех $(x, y) \in \partial D$. Кроме того, в случае неограниченной области D предполагаем также, что выполняется условие

$$\lim_{x^2+y^2 \rightarrow \infty} \psi(x, y) = 0. \quad (3)$$

Заметим, что функция тока Стокса $\psi(x, y)$, удовлетворяющая условию (2) в области D , а также условию (3) в случае неограниченной области D , подчиняется принципу максимума. Естественным следствием принципа максимума является единственность решения задачи Дирихле для функции тока Стокса.

Через \mathbb{R} обозначим вещественную прямую комплексной плоскости \mathbb{C} . Область плоскости \mathbb{C} , конгруэнтную области D меридианной плоскости xOy при соответствии $z = x + iy$, $(x, y) \in D$, будем обозначать D_z , ее замыкание — \bar{D}_z , а границу — ∂D_z . Положительным направлением обхода границы ∂D_z будем считать такое направление, при котором область D_z остается слева.

В дальнейшем в качестве области D_z , как правило, рассматриваются области, граница которых является замкнутой жордановой спрямляемой кривой γ , симметричной относительно вещественной прямой. При этом через D_z^+ обозначим ограниченную область, а через D_z^- — неограниченную область, общей границей которых является кривая γ . Заметим, что в соответствии с принятым выше соглашением границы ∂D_z^+ и ∂D_z^- имеют противоположную ориентацию. Обозначим через b_1 и b_2 точки, в которых кривая γ пересекает вещественную прямую, при этом $b_1 < b_2$.

Как и в работе [5], зададим в области D_z гомотопическое семейство $\{\Gamma_{z\bar{z}}\}$ жордановых спрямляемых кривых, каждая кривая $\Gamma_{z\bar{z}}$ которого симметрична относительно вещественной прямой \mathbb{R} и соединяет точки z и \bar{z} при $\text{Im } z \neq 0$. В случае $D_z = D_z^-$ условимся также, что все кривые $\Gamma_{z\bar{z}}$ пересекают вещественную прямую на интервале $(-\infty, b_1)$. Дополним еще указанное семейство дугами $\Gamma_{z\bar{z}}$ кривой γ такими, что их концами являются точки z и \bar{z} при $\text{Im } z \neq 0$ и, кроме того, $b_1 \in \Gamma_{z\bar{z}}$.

Если $z \in \bar{D}_z$, $\text{Im } z \neq 0$, то $\sqrt{(t-z)(t-\bar{z})}$ понимаем как непрерывную ветвь

аналитической функции $G(t) = \sqrt{(t-z)(t-\bar{z})}$ с разрезом вдоль кривой $\Gamma_{z\bar{z}}$ такую, что $G(b_2) > 0$. Обозначим также

$$(\sqrt{(\tau-z)(\tau-\bar{z})})^\pm := \lim_{t \rightarrow \tau, t \in D_z^\pm} \sqrt{(t-z)(t-\bar{z})}$$

при $\tau \in \gamma \setminus \{z, \bar{z}\}$.

Из теоремы 1 работы [5] следует, что каждой голоморфной в области D_z функции F соответствует решение $\psi(x, y)$ уравнения (1) в области D , задаваемое формулой

$$\psi(x, y) = \begin{cases} \frac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma} F(t) \left(1 - \frac{t-x}{\sqrt{(t-z)(t-\bar{z})}}\right) dt & \text{при } y \neq 0; \\ 0 & \text{при } y = 0, \text{ если } b_1 < x < b_2 \text{ или } x < b_1; \\ \frac{1}{\pi i} \int_{\Gamma_0} F(t) dt & \text{при } y = 0, \text{ если } x > b_2. \end{cases} \quad (4)$$

Здесь $(x, y) \in D$, $z = x + iy$, Γ — произвольная замкнутая жорданова спрямляемая кривая в D_z , которая охватывает кривую $\Gamma_{z\bar{z}}$, а Γ_0 — произвольная замкнутая жорданова спрямляемая кривая в D_z , которая охватывает границу ∂D_z .

При этом очевидно, что если в случае $D_z = D_z^-$ голоморфная в области D_z функция F удовлетворяет дополнительному условию

$$\int_{\Gamma'} F(t) dt = 0, \quad (5)$$

где Γ' — произвольная замкнутая жорданова спрямляемая кривая в D_z , то равенство (4) принимает вид

$$\psi(x, y) = \begin{cases} -\frac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma} \frac{F(t)(t-x)}{\sqrt{(t-z)(t-\bar{z})}} dt & \text{при } y \neq 0; \\ 0 & \text{при } y = 0 \end{cases} \quad (6)$$

(очевидно также, что в случае $D_z = D_z^+$ правые части равенств (4) и (6) совпадают при всех $(x, y) \in D$).

Заметим, что в случае $D_z = D_z^-$ голоморфная в области D_z^- и обращающаяся в нуль в бесконечно удаленной точке функция F удовлетворяет условию (5) тогда и только тогда, когда она имеет в бесконечно удаленной точке нуль не ниже второго порядка, т. е. удовлетворяет соотношению

$$\lim_{z \rightarrow \infty} zF(z) = 0. \quad (7)$$

Справедливы следующие утверждения о представимости функции тока Стокса формулой (6) в области D , граница которой может быть и неспрямляемой кривой. При этом отдельно рассмотрим случаи ограниченной и неограниченной области D .

Теорема 1. Пусть область D ограничена. Тогда для каждой четной по переменной y функции тока Стокса $\psi(x, y)$, удовлетворяющей в области D условию (2), существует голоморфная в области D_z функция F_0 такая, что равенство (6) при $F = F_0$ выполняется для всех $(x, y) \in D$. Кроме того, любая голоморфная в области D_z функция F , удовлетворяющая равенству (6) и условию

$$F(\bar{z}) = \overline{F(z)} \quad \forall z \in D_z, \quad (8)$$

имеет вид $F(z) = F_0(z) + C$, где C — некоторая действительная постоянная.

Теорема 2. Пусть D — неограниченная область с ограниченной границей. Тогда для каждой четной по переменной y функции тока Стокса $\psi(x, y)$, удовлетворяющей в области D условиям (2) и (3), существует единственная голоморфная в области D_z функция F , удовлетворяющая условиям (7) и (8), такая, что равенство (6) выполняется для всех $(x, y) \in D$.

Доказательства теорем 1, 2 будут приведены ниже. Заметим, что в работах [6, 7] при некоторых дополнительных предположениях об области D и функции $\psi(x, y)$ голоморфная функция F найдена в явном виде.

В работе [5] показано, что при естественных предположениях о функции F и границе области D_z интеграл в формуле (6) можно заменить таким же интегралом по границе ∂D_z .

Основываясь на этих результатах, решение задачи Дирихле для функции тока Стокса будем искать в виде

$$\psi(x, y) = \begin{cases} -\frac{1}{2\pi i} \int_{\partial D_z} \frac{F(t)(t-x)}{\sqrt{(t-z)(t-\bar{z})}} dt & \text{при } y \neq 0; \\ 0 & \text{при } y = 0, \end{cases} \quad (9)$$

где функция F голоморфна в области D_z , удовлетворяет условию (8) и является решением интегрального уравнения

$$\frac{1}{2\pi i} \int_{\partial D_z^+} \frac{F(t)(t-x)}{(\sqrt{(t-z)(t-\bar{z})})^-} dt = \Psi_{\partial D}(x, y), \quad z = x + iy \in \partial D_z^+ \setminus \{b_1, b_2\}, \quad (10)$$

в случае задачи Дирихле для ограниченной области (внутренней задачи Дирихле) или решением интегрального уравнения

$$\frac{1}{2\pi i} \int_{\partial D_z^-} \frac{F(t)(t-x)}{(\sqrt{(t-z)(t-\bar{z})})^+} dt = \Psi_{\partial D}(x, y), \quad z = x + iy \in \partial D_z^- \setminus \{b_1, b_2\}, \quad (11)$$

в случае задачи Дирихле для неограниченной области (внешней задачи Дирихле).

Предположим, что граница ∂D_z является замкнутой жордановой спрямляемой кривой γ , метрическая характеристика которой (см., например, [12, 13]) $\theta(\varepsilon) := \sup_{z \in \gamma} \text{mes}\{t \in \gamma : |t-z| \leq \varepsilon\}$, где mes обозначает линейную меру Лебега на кривой γ , удовлетворяет условию $\theta(\varepsilon) = O(\varepsilon)$, $\varepsilon \rightarrow 0$. Предположим также, что функция F голоморфна в области D_z , непрерывна на множестве $\overline{D_z} \setminus \{b_1, b_2\}$ и удовлетворяет оценке

$$|F(z)| \leq c(|z-b_1|^{-\beta_F} + |z-b_2|^{-\beta_F}) \quad \forall z \in \overline{D_z} \setminus \{b_1, b_2\}, \quad (12)$$

где $\beta_F \in [0; 1)$ и постоянная c не зависит от z . Отметим, что если теперь в случае $D_z = D_z^-$ выполняется равенство $\Psi_{\partial D}(b_2, 0) = 0$ и функция F является решением интегрального уравнения (11), то она также удовлетворяет условию (5). Действительно, при сделанных предположениях, переходя к пределу в равенстве (11) при $z \rightarrow b_2$ и учитывая при этом теорему 4 из [14], получаем равенство

$$\frac{1}{2\pi i} \int_{\partial D_z^-} F(t) dt = 0,$$

из которого в силу теоремы Коши следует равенство (5). Следовательно, в этом

случае при дополнительном предположении о том, что функция F обращается в нуль в бесконечно удаленной точке, заключаем, что она имеет в этой точке нуль не ниже второго порядка.

Рассмотрим сначала однородные интегральные уравнения (10), (11) при $\Psi_{\partial D}(x, y) \equiv 0$.

Теорема 3. Пусть граница ∂D_z^+ является замкнутой жордановой спрямляемой кривой, удовлетворяющей условию $\theta(\varepsilon) = O(\varepsilon)$, $\varepsilon \rightarrow 0$, а функция F голоморфна в области D_z^+ , непрерывна на множестве $\overline{D_z^+} \setminus \{b_1, b_2\}$, удовлетворяет условию (8) и оценке вида (12). Если при этом для всех $z \in \partial D_z^+ \setminus \{b_1, b_2\}$ выполняется равенство

$$\int_{\partial D_z^+} \frac{F(t)(t - \operatorname{Re} z)}{(\sqrt{(t-z)(t-\bar{z})})^-} dt = 0, \quad (13)$$

то $F(z) \equiv C$, где C — некоторая действительная постоянная.

Доказательство. Заметим, что если при условиях теоремы равенство (13) выполняется для всех $z \in \partial D_z^+ \setminus \{b_1, b_2\}$, то оно выполняется также для всех $z \in D_z^+$. Это следует из единственности решения внутренней задачи Дирихле для функции тока Стокса и теоремы 7 из [14].

Выберем теперь круг с центром в точке вещественной прямой, содержащийся в области D_z^+ . Применяя к этому кругу теорему 7 из [6] и учитывая теорему единственности аналитических функций [15, с. 68], устанавливаем, что равенство (13) выполняется для всех z из указанного круга тогда и только тогда, когда голоморфная в области D_z^+ функция F тождественно равна некоторой постоянной C . Поскольку при этом функция F удовлетворяет условию (8), то $C \in \mathbb{R}$, что и завершает доказательство теоремы.

Теорема 4. Пусть граница ∂D_z^- является замкнутой жордановой спрямляемой кривой, удовлетворяющей условию $\theta(\varepsilon) = O(\varepsilon)$, $\varepsilon \rightarrow 0$, а функция F голоморфна в области D_z^- , непрерывна на множестве $\overline{D_z^-} \setminus \{b_1, b_2\}$ и удовлетворяет оценке вида (12). Если при этом функция F обращается в нуль в бесконечно удаленной точке и для всех $z \in \partial D_z^- \setminus \{b_1, b_2\}$ выполняется равенство

$$\int_{\partial D_z^-} \frac{F(t)(t - \operatorname{Re} z)}{(\sqrt{(t-z)(t-\bar{z})})^+} dt = 0, \quad (14)$$

то $F(z) \equiv 0$.

Доказательство. Как отмечено выше, функция F , удовлетворяющая равенству (14) в точках множества $\partial D_z^- \setminus \{b_1, b_2\}$, при условиях теоремы имеет в бесконечно удаленной точке нуль не ниже второго порядка, т. е. удовлетворяет условию (7). Далее, как и при доказательстве теоремы 3, заключаем, что равенство (14) выполняется для всех $z \in D_z^-$.

Выберем теперь окрестность бесконечно удаленной точки, содержащуюся в области D_z^- . Наконец, применяя к этой окрестности теорему 10 из [7] и учитывая теорему единственности аналитических функций [15, с. 68], устанавливаем, что равенство (14) выполняется для всех z из указанной окрестности тогда и только тогда, когда голоморфная в области D_z^- и обращающаяся в нуль в бесконечно удаленной точке функция F тождественно равна нулю. Теорема доказана.

Далее при более жестких, чем в теоремах 3, 4, ограничениях на границу ∂D_z осуществляется преобразование неоднородных интегральных уравнений (10), (11) задачи Дирихле для функции тока Стокса к сингулярному интегральному уравнению Коши на вещественной прямой.

Как и в работе [10], при решении внутренней задачи Дирихле будем использовать некоторое конформное отображение $\sigma_+(Z)$ единичного круга $\{Z \in \mathbb{C} : |Z| < 1\}$ на область D_z^+ такое, что образом полукруга $\{Z \in \mathbb{C} : |Z| < 1, \text{Im } Z > 0\}$ при отображении $\sigma_+(Z)$ является область $\{z \in D_z^+ : \text{Im } z > 0\}$, $\sigma_+(-1) = b_1$, $\sigma_+(1) = b_2$ и при всех $Z \in \{Z \in \mathbb{C} : |Z| \leq 1\}$ выполняется равенство $\sigma_+(\bar{Z}) = \overline{\sigma_+(Z)}$.

Введем при этом в рассмотрение функцию

$$M_+(Z, T) := \sqrt{\frac{(T-Z)(T-\bar{Z})}{(\sigma_+(T) - \sigma_+(Z))(\sigma_+(T) - \sigma_+(\bar{Z}))}},$$

которую при каждом фиксированном $Z \neq -1$ будем понимать как непрерывную ветвь функции, аналитической в единичном круге по переменной T , такую, что $M_+(Z, -1) > 0$.

При решении внешней задачи Дирихле аналогично будем использовать конформное отображение $\sigma_-(Z)$ единичного круга $\{Z \in \mathbb{C} : |Z| < 1\}$ на область D_z^- , удовлетворяющее условиям нормировки $\sigma_-(-1) = b_1$. Заметим, что образом полукруга $\{Z \in \mathbb{C} : |Z| < 1, \text{Im } Z > 0\}$ при отображении $\sigma_-(Z)$ является область $\{z \in D_z^- : \text{Im } z < 0\}$, и при всех $Z \in \{Z \in \mathbb{C} : |Z| \leq 1\}$ выполняется равенство $\sigma_-(\bar{Z}) = \overline{\sigma_-(Z)}$ (см. [10]).

Введем также в рассмотрение функцию

$$M_-(Z, T) := \sqrt{\frac{(T-Z)(T-\bar{Z})}{T^2(\sigma_-(T) - \sigma_-(Z))(\sigma_-(T) - \sigma_-(\bar{Z}))}},$$

которую при каждом фиксированном Z таком, что $Z \neq -1$ и $Z \neq 0$, будем понимать как непрерывную ветвь функции, аналитической в единичном круге по переменной T , такую, что $M_-(Z, -1) > 0$.

Рассмотрим гильбертовский класс $\tilde{\mathcal{H}}_\alpha$ функций $g : \partial D_z \rightarrow \mathbb{R}$, для каждой из которых при фиксированном $\alpha \in (0; 1]$ существует $\nu \in [0; \alpha)$ такое, что выполняется условие

$$\begin{aligned} & |g(z_1) - g(z_2)| \leq \\ & \leq c(\max\{|z_1 - b_1| |z_1 - b_2|, |z_2 - b_1| |z_2 - b_2|\})^{-\nu} |z_1 - z_2|^\alpha \\ & \quad \forall z_1, z_2 \in \partial D_z, \end{aligned}$$

где постоянная c не зависит от z_1 и z_2 . Соответствующий ему класс функций $g_{\partial D} : \partial D \rightarrow \mathbb{R}$, для каждой из которых функция g , определяемая равенством $g(x + iy) := g_{\partial D}(x, y) \quad \forall x, y \in \partial D$, принадлежит классу $\tilde{\mathcal{H}}_\alpha$, будем обозначать $\tilde{\mathcal{H}}_\alpha(\partial D)$.

В следующей теореме устанавливаются достаточные условия редукции интегральных уравнений (10), (11) задачи Дирихле для функции тока Стокса к сингулярному интегральному уравнению на вещественной прямой. При этом сингулярные интегралы понимаются в смысле главного значения.

Теорема 5. Пусть функция $\Psi_{\partial D}$ принадлежит классу $\tilde{H}_\alpha(\partial D)$, $1/2 < \alpha \leq 1$, и удовлетворяет условиям

$$\Psi_{\partial D}(b_1, 0) = \Psi_{\partial D}(b_2, 0) = 0, \tag{15}$$

$$\Psi_{\partial D}(x, -y) = \Psi_{\partial D}(x; y) \quad \forall (x, y) \in \partial D. \tag{16}$$

Пусть при этом отображение $\sigma_\pm(Z)$ дифференцируемо в точках множества $\{Z \in \mathbb{C} : |Z| = 1, Z \neq \pm 1\}$ и функция $\sigma'_\pm(Z)$ в тех же точках непрерывна и удовлетворяет оценке

$$c_1(|Z-1|^{-\beta} + |Z+1|^{-\beta}) \leq |\sigma'_\pm(Z)| \leq c_2(|Z-1|^{-\beta} + |Z+1|^{-\beta}), \tag{17}$$

где $\beta \in [0; 1)$ и постоянные c_1, c_2 не зависят от Z .

Тогда справедливы утверждения:

1) если функция F голоморфна в области D_z^+ , непрерывна на множестве $\overline{D_z^+} \setminus \{b_1, b_2\}$, удовлетворяет условию (8) и оценке вида (12), а также является решением интегрального уравнения (10), то функция

$$V_*(\xi) = \operatorname{Im} \frac{iF(\sigma_+((\xi-i)/(\xi+i)))\sigma'_+((\xi-i)/(\xi+i))}{2(\xi+i)} \quad \forall \xi > 0$$

является решением сингулярного интегрального уравнения

$$D(\xi, \xi)V_*(\xi) - \frac{2C(\xi, \xi)}{\pi} \int_0^\xi \frac{\tau V_*(\tau)}{\tau^2 - \xi^2} d\tau - \frac{2\xi}{\pi} \int_0^\xi V_*(\tau) \int_\tau^\xi \frac{s(D(s, \tau) - D(\xi, \tau))}{(\xi^2 - s^2)^{3/2} \sqrt{s^2 - \tau^2}} ds d\tau + \\ + \frac{4\xi}{\pi^2} \int_0^\xi \left(\int_\tau^\xi \frac{s(C(s, \tau) - C(\xi, \tau))}{(\xi^2 - s^2)^{3/2} \sqrt{s^2 - \tau^2}} ds \int_0^\infty \frac{\eta V_*(\eta)}{\eta^2 - \tau^2} d\eta \right) d\tau = g_*(\xi) \quad \forall \xi > 0, \tag{18}$$

в котором

$$C(\xi, \tau) := 2\operatorname{Re} n(\xi, \tau), \quad D(\xi, \tau) := 2\operatorname{Im} n(\xi, \tau), \tag{19}$$

$$g_*(\xi) := \Psi_*(\xi) - \xi \int_0^\xi \frac{s(\Psi_*(s) - \Psi_*(\xi))}{(\xi^2 - s^2)^{3/2}} ds. \tag{20}$$

Здесь

$$n(\xi, \tau) = M_+((\xi-i)/(\xi+i), (\tau-i)/(\tau+i))(\sigma_+((\tau-i)/(\tau+i)) - \operatorname{Re} \sigma_+((\xi-i)/(\xi+i))),$$

а функция Ψ_* выражается через заданную функцию $\Psi_{\partial D}$ равенством

$$\Psi_*(\xi) := \frac{\Psi_{\partial D}(x, y)}{\sqrt{\xi^2 + 1}}, \tag{21}$$

где $x + iy = \sigma_+((\xi-i)/(\xi+i))$;

2) если в сингулярном интегральном уравнении (18) функции C, D, g_* определены равенствами (19), (20) и функция V_* является таким его решением, что функция

$$F(z) = \frac{2(\xi+i)}{\pi i \sigma'_+((\xi-i)/(\xi+i))} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\tau V_*(|\tau|)}{|\tau| \tau - \xi} d\tau, \quad (22)$$

$$z = \sigma_+\left(\frac{\xi-i}{\xi+i}\right) \in D_z^+, \quad \text{Im} \xi > 0,$$

непрерывно продолжается из области D_z^+ в точки множества $\partial D_z^+ \setminus \{b_1, b_2\}$ и выполняется оценка вида (12), то предельные значения функции (22) на множестве $\partial D_z^+ \setminus \{b_1, b_2\}$ удовлетворяют интегральному уравнению (10);

3) если функция F голоморфна в области D_z^- , непрерывна на множестве $\partial D_z^- \setminus \{b_1, b_2\}$, удовлетворяет условию (8) и оценке вида (12), а также является решением интегрального уравнения (11), то функция

$$V_*(\xi) = \text{Im} \frac{i(\xi-i)F(\sigma_-((\xi-i)/(\xi+i)))\sigma'_-((\xi-i)/(\xi+i))}{2(\xi+i)^2} \quad \forall \xi > 0$$

является решением сингулярного интегрального уравнения (18), в котором функции $C(\xi, \tau)$, $D(\xi, \tau)$, g_* определяются равенствами (19), (20) и при этом

$$n(\xi, \tau) = M_- \left(\frac{\xi-i}{\xi+i}, \frac{\tau-i}{\tau+i} \right) \left(\sigma_- \left(\frac{\tau-i}{\tau+i} \right) - \text{Re} \sigma_- \left(\frac{\xi-i}{\xi+i} \right) \right)$$

и $x+iy = \sigma_-((\xi-i)/(\xi+i))$ для точки (x, y) в равенстве (21);

4) если в сингулярном интегральном уравнении (18) функции C , D , g_* определены равенствами (19), (20) и при этом

$$n(\xi, \tau) = M_- \left(\frac{\xi-i}{\xi+i}, \frac{\tau-i}{\tau+i} \right) \left(\sigma_- \left(\frac{\tau-i}{\tau+i} \right) - \text{Re} \sigma_- \left(\frac{\xi-i}{\xi+i} \right) \right)$$

и $x+iy = \sigma_-((\xi-i)/(\xi+i))$ для точки (x, y) в равенстве (21), а функция V_* является таким его решением, что функция

$$F(z) = \frac{2(\xi+i)^2}{\pi i (\xi-i) \sigma'_-((\xi-i)/(\xi+i))} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\tau V_*(|\tau|)}{|\tau| \tau - \xi} d\tau, \quad (23)$$

$$z = \sigma_- \left(\frac{\xi-i}{\xi+i} \right) \in D_z^-, \quad \text{Im} \xi > 0,$$

непрерывно продолжается из области D_z^- в точки множества $\partial D_z^- \setminus \{b_1, b_2\}$ и удовлетворяет оценке вида (12), то предельные значения функции (23) на множестве $\partial D_z^- \setminus \{b_1, b_2\}$ удовлетворяют интегральному уравнению (11).

Доказательство. Отметим, что при предположениях теоремы об отображении σ_{\pm} для произвольного $A \in (0; 1)$ существуют положительные постоянные c_1 и c_2 такие, что при всех $T, Z \in \{Z \in \mathbb{C} : |Z| = 1, |Z+1| > A, |Z-1| > A\}$ выполняется двойное неравенство

$$c_1 \leq \left| \frac{\sigma_{\pm}(T) - \sigma_{\pm}(Z)}{T - Z} \right| \leq c_2.$$

Кроме того, с учетом этого неравенства для произвольных $A_1, A_2, A_3, A_4 \in (-1; 1)$: $A_1 < A_2 < A_3 < A_4$ легко устанавливается оценка

$$|M_{\pm}(Z_1, T) - M_{\pm}(Z_2, T)| \leq c |Z_1 - Z_2| \quad \forall T, Z_1, Z_2 \in \{Z \in \mathbb{C} : |Z| = 1\};$$

$$A_1 < \operatorname{Re} T < A_2, \quad A_3 < \operatorname{Re} Z_1 < \operatorname{Re} Z_2 < A_4,$$

$$\operatorname{Im} Z_1 \operatorname{Im} T > 0, \quad \operatorname{Im} Z_2 \operatorname{Im} T > 0,$$

в которой постоянная c не зависит от Z_1 и Z_2 .

При решении интегрального уравнения (10) используем функцию $F_+(T) := F(\sigma_+(T))\sigma'_+(T)$, а при решении интегрального уравнения (11) — функцию $F_-(T) := TF(\sigma_-(T))\sigma'_-(T)$. Заметим, что следствием оценки (17) и оценки вида (12) является оценка

$$|F_{\pm}(Z)| \leq c(|Z-1|^{-\beta_1} + |Z+1|^{-\beta_1}) \quad \forall Z \in \mathbb{C} : |Z| \leq 1, \quad Z \neq \pm 1, \quad (24)$$

в которой $\beta_1 = \beta + \beta_F - \beta\beta_F$, при этом $\max\{\beta, \beta_F\} \leq \beta_1 < 1$. Аналогично из оценки (24) при $\beta_1 \in [0; 1)$ и при условии (17) получим оценку вида (12), в которой $\beta_F = (\beta - \beta_1)/(1 - \beta)$, причем $\beta_F \in [0; 1)$.

Введем в рассмотрение функцию $F_*(\tau) := iF_{\pm}(T)/(2(\tau + i))$. При этом F_* голоморфна в полуплоскости $\{\tau \in \mathbb{C} : \operatorname{Im} \tau > 0\}$, непрерывно продолжается на $\mathbb{R} \setminus \{0\}$ и обращается в нуль на бесконечности.

Путем таких же рассуждений, как при доказательстве теоремы 2 работы [10] преобразованы соответствующие интегральные уравнения задачи Дирихле для осесимметричного потенциала, интегральные уравнения (10), (11) преобразуются к виду

$$\begin{aligned} D(\xi, \xi)V_*(\xi) - C(\xi, \xi)U_*(\xi) - \frac{2\xi}{\pi} \int_0^{\xi} V_*(\tau) \int_{\tau}^{\xi} \frac{s(D(s, \tau) - D(\xi, \tau))}{(\xi^2 - s^2)^{3/2} \sqrt{s^2 - \tau^2}} ds d\tau + \\ + \frac{2\xi}{\pi} \int_0^{\xi} U_*(\tau) \int_{\tau}^{\xi} \frac{s(C(s, \tau) - C(\xi, \tau))}{(\xi^2 - s^2)^{3/2} \sqrt{s^2 - \tau^2}} ds d\tau = g_*(\xi). \end{aligned} \quad (25)$$

Здесь $U_*(\xi) := \operatorname{Re} F_*(\xi)$ и $V_*(\xi) := \operatorname{Im} F_*(\xi)$.

Используя формулу Гильберта для обращения сингулярного интеграла Коши [16, с. 93], с учетом нечетности функции V_* получаем равенства

$$U_*(\xi) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{V_*(\tau)}{\tau - \xi} d\tau = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \frac{\tau V_*(\tau)}{\tau^2 - \xi^2} d\tau \quad \forall \xi > 0.$$

Теперь после подстановки полученного для функции U_* выражения в равенство (25) получим сингулярное интегральное уравнение (18) для нахождения функции V_* . Таким образом, утверждения 1, 3 теоремы доказаны, а для завершения доказательства утверждения 2 (или утверждения 4) остается заметить, что функция F выражается через функцию V_* по формуле (22) (или, соответственно, по формуле (23)) в результате решения задачи Шварца для полуплоскости [15, с. 209].

2. Вспомогательные утверждения. Прежде чем приступить к регуляризации сингулярного интегрального уравнения (18) задачи Дирихле для функции тока Стокса, докажем ряд вспомогательных утверждений.

В дальнейшем предполагаем, что области D_z^+ , D_z^- имеют гладкие границы ∂D_z^+ , ∂D_z^- и такие, что конформное отображение $\sigma_{\pm}(Z)$ на границе единичного круга имеет непрерывную контурную производную. Введем в рассмотрение ее модуль непрерывности

$$\omega(\sigma'_{\pm}, \varepsilon) := \sup_{|Z_1|=|Z_2|=1, |Z_1-Z_2|\leq\varepsilon} |\sigma'_{\pm}(Z_1) - \sigma'_{\pm}(Z_2)|.$$

В этом случае при всех $T, Z \in \{Z \in \mathbb{C} : |Z| = 1\}$ таких, что $\operatorname{Re} T < \operatorname{Re} Z$, $\operatorname{Im} Z \operatorname{Im} T > 0$, справедливы оценки

$$|\operatorname{Re} \sigma_{\pm}(T) - \operatorname{Re} \sigma_{\pm}(Z)| \leq c \omega(\sigma'_{\pm}, \rho_{T,Z}) |T - Z|,$$

$$|\operatorname{Im} \sigma_{\pm}(T) - \operatorname{Im} \sigma_{\pm}(Z)| \leq c |T - Z|,$$

где $\rho_{T,Z} := \min\{|T-1|, |Z+1|\}$ и постоянная c не зависит от T и Z .

Из этих оценок и оценок (37), (38) из [10] для функции $M_{\pm}(Z, T)$ при сделанных предположениях об отображении σ_{\pm} следуют аналогичные оценки для функции $N_{\pm}(Z, T) := M_{\pm}(Z, T)(\sigma_{\pm}(T) - \operatorname{Re} \sigma_{\pm}(Z))$:

$$|N_{\pm}(Z_1, T_0) - N_{\pm}(Z_0, T_0)| \leq c \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, |T_0 - Z_0|)}{|T_0 - Z_0|} \rho_{T_0, Z_0} |Z_1 - Z_0|, \quad (26)$$

$$|N_{\pm}(Z_0, T_1) - N_{\pm}(Z_0, T_0)| \leq c \left(\frac{\omega(\sigma'_{\pm}, |T_0 - Z_0|)}{|T_0 - Z_0|} \rho_{T_0, Z_0} + 1 \right) |T_1 - T_0| \quad (27)$$

$$\forall T_0, T_1, Z_1, Z_0 \in \{Z \in \mathbb{C} : |Z| = 1\}:$$

$$-1 < \operatorname{Re} T_0 < \operatorname{Re} T_1 < \operatorname{Re} Z_1 < \operatorname{Re} Z_0 < 1,$$

$$\operatorname{Im} T_1 \operatorname{Im} T_0 > 0, \quad \operatorname{Im} Z_1 \operatorname{Im} T_0 > 0, \quad \operatorname{Im} Z_0 \operatorname{Im} T_0 > 0,$$

где постоянная c не зависит от T_0, T_1, Z_1 и Z_0 .

Оценки (26), (27) существенно используются при доказательстве следующей леммы.

Лемма 1. Пусть конформное отображение $\sigma_{\pm}(Z)$ имеет непрерывную контурную производную на границе единичного круга. Тогда для функции

$$\bar{n}(\xi, \tau) = \frac{2\xi}{\pi} \int_{\tau}^{\xi} \frac{s(n(s, \tau) - n(\xi, \tau))}{(\xi^2 - s^2)^{3/2} \sqrt{s^2 - \tau^2}} ds,$$

где $n(\xi, \tau) := N_{\pm}((\xi - i)/(\xi + i), (\tau - i)/(\tau + i))$, справедливы оценки

$$|\bar{n}(\xi, \tau)| \leq c \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, |T - Z|)}{|T - Z|} \frac{\xi}{(\xi + 1)^{5/2} (\tau + 1)^{3/2}} \quad \forall \xi > \tau > 0, \quad (28)$$

$$|\bar{n}(\xi, \tau) - \bar{n}(\xi - \varepsilon, \tau)| \leq c \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, |T - Z|)}{|T - Z|} \frac{\xi}{(\xi + 1)^{5/2} (\tau + 1)^{3/2}} \frac{\sqrt{\varepsilon}}{\sqrt{\xi - \tau}}, \quad (29)$$

$$|\bar{n}(\xi, \tau + \varepsilon) - \bar{n}(\xi, \tau)| \leq c \left(\frac{\omega(\sigma'_{\pm}, |T - Z|)}{|T - Z|} \frac{\xi}{(\xi + 1)(\tau^3 + 1)} + \frac{1}{\tau^2 + 1} \right) \frac{\sqrt{\varepsilon}}{\sqrt{\xi - \tau}} \quad (30)$$

$$\forall \varepsilon > 0 \quad \forall \tau > 0 \quad \forall \xi > \tau + 3\varepsilon.$$

Здесь $T = (\tau - i)/(\tau + i)$, $Z = (\xi - i)/(\xi + i)$ и постоянная c не зависит от τ , ξ и ε .

Доказательство. Оценка (28) является следствием неравенства (26), с учетом которого устанавливается также оценка (29) подобно соответствующей оценке леммы 3 из [10].

Для доказательства оценки (30) представим приращение функции $\bar{n}(\xi, \tau)$ по второй переменной в виде

$$\bar{n}(\xi, \tau + \varepsilon) - \bar{n}(\xi, \tau) =$$

$$\begin{aligned}
 &= \frac{2\xi}{\pi} \int_{\tau+\varepsilon}^{\tau+2\varepsilon} \frac{s(n(s, \tau+\varepsilon) - n(\xi, \tau+\varepsilon))}{(\xi^2 - s^2)^{3/2} \sqrt{s^2 - (\tau+\varepsilon)^2}} ds - \frac{2\xi}{\pi} \int_{\tau}^{\tau+2\varepsilon} \frac{s(n(s, \tau) - n(\xi, \tau))}{(\xi^2 - s^2)^{3/2} \sqrt{s^2 - \tau^2}} ds + \\
 &+ \frac{2\xi}{\pi} \int_{\xi-\varepsilon}^{\xi} \frac{s(n(s, \tau+\varepsilon) - n(\xi, \tau+\varepsilon))}{(\xi^2 - s^2)^{3/2} \sqrt{s^2 - (\tau+\varepsilon)^2}} ds - \frac{2\xi}{\pi} \int_{\xi-\varepsilon}^{\xi} \frac{s(n(s, \tau) - n(\xi, \tau))}{(\xi^2 - s^2)^{3/2} \sqrt{s^2 - \tau^2}} ds + \\
 &+ \frac{2\xi}{\pi} \int_{\tau+2\varepsilon}^{\xi-\varepsilon} \frac{s(n(s, \tau+\varepsilon) - n(\xi, \tau+\varepsilon))}{(\xi^2 - s^2)^{3/2}} \left(\frac{1}{\sqrt{s^2 - (\tau+\varepsilon)^2}} - \frac{1}{\sqrt{s^2 - \tau^2}} \right) ds + \\
 &+ \frac{2\xi}{\pi} \int_{\tau+2\varepsilon}^{\xi-\varepsilon} \frac{s(n(s, \tau+\varepsilon) - n(s, \tau))}{(\xi^2 - s^2)^{3/2} \sqrt{s^2 - \tau^2}} ds - \\
 &- \frac{2\xi(n(\xi, \tau+\varepsilon) - n(\xi, \tau))}{\pi} \int_{\tau+2\varepsilon}^{\xi-\varepsilon} \frac{s ds}{(\xi^2 - s^2)^{3/2} \sqrt{s^2 - \tau^2}} ds =: \sum_{j=1}^7 I_j.
 \end{aligned}$$

Учитывая оценку (26), получаем

$$\begin{aligned}
 |I_1| &\leq c \frac{\omega(\sigma_{\pm}^{\prime}, |T-Z|)}{|T-Z|} \rho_{T,Z} \xi \int_{\tau+\varepsilon}^{\tau+2\varepsilon} \frac{s}{(\xi^2 - s^2)^{3/2} \sqrt{s^2 - (\tau+\varepsilon)^2}} \frac{(\xi-s) ds}{(\xi+1)(s+1)} \leq \\
 &\leq c \frac{\omega(\sigma_{\pm}^{\prime}, |T-Z|)}{|T-Z|} \rho_{T,Z} \frac{\sqrt{\tau}}{(\xi+1)(\tau+1) \sqrt{\xi}} \frac{\sqrt{\varepsilon}}{\sqrt{\xi-\tau}} \leq \\
 &\leq c \frac{\omega(\sigma_{\pm}^{\prime}, |T-Z|)}{|T-Z|} \frac{\sqrt{\xi\tau}}{(\xi^2+1)(\tau^2+1)} \frac{\sqrt{\varepsilon}}{\sqrt{\xi-\tau}}.
 \end{aligned}$$

Здесь, как и всюду в доказательстве, через c обозначены постоянные, значения которых не зависят от τ , ξ и ε , но, вообще говоря, различны даже в пределах одной цепочки неравенств.

Аналогично оцениваются интегралы I_2 , I_3 , I_4 и I_5 . При оценке интеграла I_7 с учетом неравенства (27) получаем

$$\begin{aligned}
 |I_7| &\leq c \left(\frac{\omega(\sigma_{\pm}^{\prime}, |T-Z|)}{|T-Z|} \rho_{T,Z} + 1 \right) \frac{\varepsilon \xi}{\tau^2 + 1} \int_{\tau+2\varepsilon}^{\xi-\varepsilon} \frac{s ds}{(\xi^2 - s^2)^{3/2} \sqrt{s^2 - \tau^2}} \leq \\
 &\leq c \left(\frac{\omega(\sigma_{\pm}^{\prime}, |T-Z|)}{|T-Z|} \rho_{T,Z} + 1 \right) \frac{1}{\tau^2 + 1} \frac{\sqrt{\varepsilon}}{\sqrt{\xi-\tau}} \leq \\
 &\leq c \left(\frac{\omega(\sigma_{\pm}^{\prime}, |T-Z|)}{|T-Z|} \frac{\xi}{(\xi+1)(\tau^3+1)} + \frac{1}{\tau^2+1} \right) \frac{\sqrt{\varepsilon}}{\sqrt{\xi-\tau}}.
 \end{aligned}$$

Наконец, при оценке интеграла I_6 , используя неравенство (27) и обозначая при этом $S := (s-i)/(s+i)$, получаем

$$|I_6| \leq c \frac{\varepsilon \xi}{\tau^2 + 1} \int_{\tau+2\varepsilon}^{\xi-\varepsilon} \left(\frac{\omega(\sigma_{\pm}^{\prime}, |T-S|)}{|T-S|} \rho_{T,S} + 1 \right) \frac{s ds}{(\xi^2 - s^2)^{3/2} \sqrt{s^2 - \tau^2}} \leq$$

$$\begin{aligned}
&\leq c \frac{\varepsilon \xi}{\tau^2 + 1} \left(\int_{\tau+2\varepsilon}^{\xi-\varepsilon} \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, |T-S|)}{|T-S|} \frac{s}{(s+1)(\tau+1)} \frac{s ds}{(\xi^2 - s^2)^{3/2} \sqrt{s^2 - \tau^2}} + \right. \\
&\quad \left. + \int_{\tau+2\varepsilon}^{\xi-\varepsilon} \frac{s ds}{(\xi^2 - s^2)^{3/2} \sqrt{s^2 - \tau^2}} \right) \leq \\
&\leq c \left(\frac{\varepsilon \xi}{\tau^2 + 1} \omega(\sigma'_{\pm}, |T-Z|) \int_{\tau+2\varepsilon}^{\xi-\varepsilon} \frac{s^2}{(\xi+s)^{3/2} \sqrt{s+\tau}} \frac{ds}{(\xi-s)^{3/2} (s-\tau)^{3/2}} + \right. \\
&\quad \left. + \frac{1}{\tau^2 + 1} \frac{\sqrt{\varepsilon}}{\sqrt{\xi-\tau}} \right) \leq c \left(\frac{\xi \sqrt{\varepsilon}}{\tau^2 + 1} \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, |T-Z|)}{(\xi-\tau)^{3/2}} + \frac{1}{\tau^2 + 1} \frac{\sqrt{\varepsilon}}{\sqrt{\xi-\tau}} \right) \leq \\
&\leq c \left(\frac{\omega(\sigma'_{\pm}, |T-Z|)}{|T-Z|} \frac{\xi}{(\xi+1)(\tau^3+1)} + \frac{1}{\tau^2 + 1} \right) \frac{\sqrt{\varepsilon}}{\sqrt{\xi-\tau}}.
\end{aligned}$$

Следствием полученных оценок является оценка (30).

Лемма доказана.

Введем в рассмотрение функцию $\Pi(\xi) := |\xi|^{\beta_0} (|\xi|+1)^{\beta_{\infty}-\beta_0}$, где $\beta_0 \in (0; 1)$, $\beta_{\infty} \in (0; 1/2)$. Очевидно, что для функции $\Pi(\xi)$ выполняются соотношения

$$c_1 |\xi|^{\beta_0} \leq \Pi(\xi) \leq c_2 |\xi|^{\beta_0} \quad \forall \xi \in \mathbb{R} : 0 < |\xi| \leq 1, \quad (31)$$

$$c_1 |\xi|^{\beta_{\infty}} \leq \Pi(\xi) \leq c_2 |\xi|^{\beta_{\infty}} \quad \forall \xi \in \mathbb{R} : |\xi| \geq 1, \quad (32)$$

в которых c_1 и c_2 — некоторые абсолютные постоянные.

Условимся, что всюду в доказательстве следующих лемм 2, 3 через c обозначены постоянные, значения которых не зависят от ξ и ε , но, вообще говоря, различны даже в пределах одной цепочки неравенств.

Лемма 2. Пусть конформное отображение $\sigma_{\pm}(Z)$ на границе единичного круга имеет непрерывную контурную производную, модуль непрерывности которой удовлетворяет условию

$$\int_0^1 \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, \eta)}{\eta} d\eta < \infty,$$

а для функции $\tilde{n}(\xi, \tau)$ выполняются оценки (28), (29). Тогда справедливы также оценки

$$\int_0^{\xi} \frac{|\tilde{n}(\xi, \tau)|}{\Pi(\tau)} d\tau \leq c \frac{1}{\xi \Pi(\xi)} \frac{1}{\xi^{1/2-\beta_{\infty}}} \int_0^2 \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, \eta)}{\eta (\xi^{\beta_{\infty}-1/2} + \eta^{1/2-\beta_{\infty}})} d\eta \quad \forall \xi \geq 1, \quad (33)$$

$$\int_0^{\xi} \frac{|\tilde{n}(\xi, \tau)|}{\Pi(\tau)} d\tau \leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)} \int_0^{\varepsilon} \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, \eta)}{\eta} d\eta \quad \forall \xi \in (0; 1], \quad (34)$$

$$\begin{aligned}
&\left| \int_0^{\xi+\varepsilon} \frac{|\tilde{n}(\xi+\varepsilon, \tau)|}{\Pi(\tau)} d\tau - \int_0^{\xi} \frac{|\tilde{n}(\xi, \tau)|}{\Pi(\tau)} d\tau \right| \leq \\
&\leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)(\xi^2+1)} \varepsilon^{1/2-\beta_{\infty}} \int_0^2 \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, \eta)}{\eta (\varepsilon^{1/2-\beta_{\infty}} + \eta^{1/2-\beta_{\infty}})} d\eta \quad \forall \xi > 4\varepsilon > 0, \quad (35)
\end{aligned}$$

где $\varepsilon_1 := \varepsilon / (\xi^2 + 1)$ и постоянная c не зависит от ξ и ε .

Доказательство. Следствием оценки (28) является неравенство

$$\int_0^\xi \frac{|\tilde{n}(\xi, \tau)|}{\Pi(\tau)} d\tau \leq c \frac{\xi}{(\xi+1)^{5/2}} \int_0^\xi \frac{\omega(\sigma_\pm, |T-Z|)}{|T-Z|} \frac{d\tau}{\Pi(\tau)(\tau+1)^{3/2}} =: I_8.$$

Далее при $\xi \geq 1$ с учетом неравенств (31), (32) получаем соотношения

$$\begin{aligned} I_8 &\leq c \left(\frac{1}{\xi^{3/2}} \int_0^{1/2} \frac{\omega(\sigma_\pm, |T-Z|)}{|T-Z|} \frac{d\tau}{\tau^{\beta_0}} + \frac{1}{\xi^{3/2}} \int_{1/2}^{\xi/2} \frac{\omega(\sigma_\pm, |T-Z|)}{|T-Z|} \frac{\tau^{1/2-\beta_\infty} d\tau}{\tau^2+1} + \right. \\ &+ \left. \frac{1}{\xi^{1+\beta_\infty}} \int_{\xi/2}^\xi \frac{\omega(\sigma_\pm, |T-Z|)}{|T-Z|} \frac{d\tau}{\tau^2+1} \right) \leq c \left(\frac{1}{\xi^{3/2}} + \frac{1}{\xi^{3/2}} \int_{\xi/(\xi^2+4)}^2 \frac{\omega(\sigma_\pm, \eta)}{\eta^{3/2-\beta_\infty}} d\eta + \right. \\ &+ \left. \frac{1}{\xi^{1+\beta_\infty}} \int_0^{\xi/(\xi^2+1)} \frac{\omega(\sigma_\pm, \eta)}{\eta} d\eta \right) \leq c \frac{1}{\xi \Pi(\xi)} \frac{1}{\xi^{1/2-\beta_\infty}} \int_0^2 \frac{\omega(\sigma_\pm, \eta)}{\eta(\xi^{\beta_\infty-1/2} + \eta^{1/2-\beta_\infty})} d\eta \end{aligned}$$

и оценка (33) доказана. Аналогично доказывается неравенство (34).

Для получения оценки (35) используем неравенство

$$\begin{aligned} \left| \int_0^{\xi+\varepsilon} \frac{|\tilde{n}(\xi+\varepsilon, \tau)|}{\Pi(\tau)} d\tau - \int_0^\xi \frac{|\tilde{n}(\xi, \tau)|}{\Pi(\tau)} d\tau \right| &\leq \int_{\xi-\varepsilon}^\xi \frac{|\tilde{n}(\xi, \tau)|}{\Pi(\tau)} d\tau + \int_{\xi-\varepsilon}^{\xi+\varepsilon} \frac{|\tilde{n}(\xi+\varepsilon, \tau)|}{\Pi(\tau)} d\tau + \\ &+ \int_0^{\xi-\varepsilon} \frac{|\tilde{n}(\xi+\varepsilon, \tau) - \tilde{n}(\xi, \tau)|}{\Pi(\tau)} d\tau := I_9 + I_{10} + I_{11}. \end{aligned}$$

Теперь с учетом неравенств (28), (31) и (32) оцениваем I_9 :

$$\begin{aligned} I_9 &\leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)(\xi^2+1)} \int_{\xi-\varepsilon}^\xi \frac{\omega(\sigma_\pm, |T-Z|)}{|T-Z|} \frac{d\tau}{(\tau^2+1)} \leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)(\xi^2+1)} \int_0^{\varepsilon_1} \frac{\omega(\sigma_\pm, \eta)}{\eta} d\eta \leq \\ &\leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)(\xi^2+1)} \varepsilon_1^{1/2-\beta_\infty} \int_0^2 \frac{\omega(\sigma_\pm, \eta)}{\eta(\varepsilon_1^{1/2-\beta_\infty} + \eta^{1/2-\beta_\infty})} d\eta. \end{aligned}$$

Аналогично оценивается интеграл I_{10} .

При оценивании интеграла I_{11} , используя неравенство (29), получаем

$$I_{11} \leq c \frac{\xi \sqrt{\varepsilon}}{(\xi^2+1)^{5/2}} \int_0^{\xi-\varepsilon} \frac{\omega(\sigma_\pm, |T-Z|)}{|T-Z|} \frac{d\tau}{\sqrt{\xi-\tau} \Pi(\tau)(\tau+1)^{3/2}}.$$

Далее из этого неравенства при $\xi \geq 1$ с учетом неравенств (31), (32) получаем соотношения

$$\begin{aligned} I_{11} &\leq c \frac{\sqrt{\varepsilon}}{\xi^2} \left(\int_0^{1/2} \frac{\omega(\sigma_\pm, |T-Z|)}{|T-Z|} \frac{d\tau}{\tau^{\beta_0}} + \right. \\ &+ \left. \int_{1/2}^{\xi/2} \frac{\omega(\sigma_\pm, |T-Z|)}{|T-Z|} \sqrt{\frac{(\xi+1)(\tau+1)}{\xi-\tau}} \frac{d\tau}{\tau^{\beta_\infty}(\tau^2+1)} + \right. \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& + \frac{1}{\xi^{\beta_\infty}} \int_{\xi/2}^{\xi-\varepsilon} \frac{\omega(\sigma'_\pm, |T-Z|)}{|T-Z|} \sqrt{\frac{(\xi+1)(\tau+1)}{\xi-\tau}} \frac{d\tau}{\tau^2+1^2} \Big) \leq \\
& \leq c \sqrt{\frac{\varepsilon}{\xi^2}} \left(1 + \int_{\xi/(\xi^2+4)}^2 \frac{\omega(\sigma'_\pm, \eta)}{\xi^{3/2-\beta_\infty}} d\eta + \frac{1}{\xi^{\beta_\infty}} \int_{\varepsilon_1}^{\xi/(\xi^2+1)} \frac{\omega(\sigma'_\pm, \eta)}{\eta^{3/2}} d\eta \right) \leq \\
& \leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)(\xi^2+1)} \varepsilon_1^{1/2-\beta_\infty} \int_0^2 \frac{\omega(\sigma'_\pm, \eta)}{\eta(\varepsilon_1^{1/2-\beta_\infty} + \eta^{1/2-\beta_\infty})} d\eta.
\end{aligned}$$

При $\xi \in (0; 1]$ интеграл I_{11} оценивается аналогично.

Таким образом, оценка (35) установлена.

Лемма доказана.

Лемма 3. Пусть конформное отображение $\sigma_\pm(Z)$ на границе единичного круга имеет непрерывную контурную производную, модуль непрерывности которой удовлетворяет условию

$$\int_0^1 \frac{\omega(\sigma'_\pm, \eta)}{\eta} \ln \frac{1}{\eta} d\eta < \infty,$$

а для функции $\tilde{n}(\xi, \tau)$ выполняются оценки (28) – (30). Тогда для функции

$$n_f(\xi, \tau) = \int_0^\xi \frac{\tilde{n}(\xi, s)}{s-\tau} ds,$$

в свою очередь, справедливы оценки

$$\begin{aligned}
& \int_{-\infty}^{\infty} \frac{|n_f(\xi, \tau)|}{\Pi(\tau)} d\tau \leq \\
& \leq \frac{c}{\xi \Pi(\xi)} \frac{\ln(\xi+1)^2}{\xi^{1/2-\beta_\infty}} \int_0^2 \frac{\omega(\sigma'_\pm, \eta)}{\eta} \frac{\ln(3/\eta)}{\xi^{\beta_\infty-1/2} \ln(\xi+1) + \eta^{1/2-\beta_\infty} \ln(3/\eta)} d\eta \quad \forall \xi \geq 1, \quad (36)
\end{aligned}$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{|n_f(\xi, \tau)|}{\Pi(\tau)} d\tau \leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)} \int_0^\xi \frac{\omega(\sigma'_\pm, \eta)}{\eta} \ln \frac{3}{\eta} d\eta \quad \forall \xi \in (0; 1], \quad (37)$$

$$\begin{aligned}
& \int_{-\infty}^{\infty} \frac{|n_f(\xi+\varepsilon, \tau) - n_f(\xi, \tau)|}{\Pi(\tau)} d\tau \leq \\
& \leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)(\xi^2+1)} \varepsilon_1^{1/2-\beta_\infty} \ln \frac{1}{\varepsilon_1} \int_0^2 \frac{\omega(\sigma'_\pm, \eta)}{\eta} \frac{\ln(3/\eta)}{\varepsilon_1^{1/2-\beta_\infty} \ln(1/\varepsilon_1) + \eta^{1/2-\beta_\infty} \ln(3/\eta)} d\eta, \quad (38)
\end{aligned}$$

$$\varepsilon_1 := \frac{\varepsilon}{\xi^2+1}, \quad \forall \xi > 4\varepsilon > 0,$$

где постоянная c не зависит от ξ и ε .

Доказательство. Для доказательства неравенства (36) используем равенство

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{|n_f(\xi, \tau)|}{\Pi(\tau)} d\tau = \left(\int_{-\infty}^{-\xi} + \int_{2\xi}^{\infty} \right) \frac{|n_f(\xi, \tau)|}{\Pi(\tau)} d\tau + \int_{-\xi}^0 \frac{|n_f(\xi, \tau)|}{\Pi(\tau)} d\tau +$$

$$+ \int_{\xi}^{2\xi} \frac{|n_f(\xi, \tau)|}{\Pi(\tau)} d\tau + \int_{\xi/2}^{\xi} \frac{|n_f(\xi, \tau)|}{\Pi(\tau)} d\tau + \int_0^{\xi/2} \frac{|n_f(\xi, \tau)|}{\Pi(\tau)} d\tau =: \sum_{j=12}^{16} I_j \quad (39)$$

и оценим интегралы $I_{12}, I_{13}, \dots, I_{16}$ при любом $\xi \geq 1$.

С учетом оценки (28) получаем соотношения

$$I_{12} \leq c \left(\int_{-\infty}^{-\xi} + \int_{2\xi}^{\infty} \right) \frac{d\tau}{\Pi(\tau)\tau} \int_0^s |\tilde{n}(\xi, s)| ds \leq$$

$$\leq c \frac{1}{\Pi(\xi)\xi^{3/2}} \left(\int_0^{\xi/2} + \int_{\xi/2}^{\xi} \right) \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, |S-Z|)}{|S-Z|} \frac{ds}{(s+1)^{3/2}},$$

где $S := (s-i)/(s+i)$.

Далее аналогично оценке интеграла I_8 получаем

$$I_{12} \leq c \frac{1}{\xi \Pi(\xi)} \left(\frac{1}{\sqrt{\xi}} \int_{\xi/(\xi^2+4)}^2 \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, \eta)}{\eta^{3/2}} d\eta + \int_0^{\xi/(\xi^2+1)} \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, \eta)}{\eta} d\eta \right) \leq$$

$$\leq c \frac{1}{\xi \Pi(\xi)} \frac{\ln(\xi+1)}{\xi^{1/2-\beta_{\infty}}} \int_0^2 \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, \eta)}{\eta} \frac{\ln(3/\eta)}{\xi^{\beta_{\infty}-1/2} \ln(\xi+1) + \eta^{1/2-\beta_{\infty}} \ln(3/\eta)} d\eta.$$

С учетом теоремы Фубини и оценок (28), (31) и (32) имеем

$$I_{13} = \int_0^{\xi} \frac{|n_f(\xi, -\tau)|}{\Pi(\tau)} d\tau = \int_0^{\xi} |\tilde{n}(\xi, s)| \int_0^{\xi} \frac{d\tau}{\Pi(\tau)(\tau+s)} ds \leq$$

$$\leq \frac{c}{\xi^{3/2}} \left(\int_0^1 \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, |S-Z|)}{|S-Z|} \left(\int_0^s \frac{d\tau}{s\tau^{\beta_0}} + \int_s^1 \frac{d\tau}{\tau^{1+\beta_0}} + \int_1^{\xi} \frac{d\tau}{\tau^{1+\beta_{\infty}}} \right) \frac{ds}{(s+1)^{3/2}} + \right.$$

$$\left. + \int_1^{\xi} \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, |S-Z|)}{|S-Z|} \left(\int_0^1 \frac{d\tau}{s\tau^{\beta_0}} + \int_1^s \frac{d\tau}{s\tau^{\beta_{\infty}}} + \int_s^{\xi} \frac{d\tau}{\tau^{1+\beta_{\infty}}} \right) \frac{ds}{(s+1)^{3/2}} \right) \leq$$

$$\leq \frac{c}{\xi^{3/2}} \left(\int_0^1 \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, |S-Z|)}{|S-Z|} \frac{ds}{s^{\beta_0}} + \left(\int_1^{\xi/2} + \int_{\xi/2}^{\xi} \right) \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, |S-Z|) s^{1/2-\beta_{\infty}} ds}{|S-Z| s^2 + 1} \right).$$

Далее I_{13} оценивается подобно интегралу I_8 .

Аналогично с учетом теоремы Фубини и оценок (28), (32) получаем соотношения

$$I_{14} \leq \frac{c}{\Pi(\xi)} \int_0^{\xi} |\tilde{n}(\xi, s)| \int_{\xi}^{2\xi} \frac{d\tau}{\tau-s} ds \leq \frac{c}{\Pi(\xi)} \left(\int_0^{\xi/2} + \int_{\xi/2}^{\xi} \right) |\tilde{n}(\xi, s)| \ln \frac{2\xi}{\xi-s} ds \leq$$

$$\leq c \frac{1}{\xi \Pi(\xi)} \left(\frac{1}{\sqrt{\xi}} \int_{\xi/(\xi^2+4)}^2 \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, \eta)}{\xi^{3/2}} d\eta + \int_0^{\xi/(\xi^2+1)} \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, \eta)}{\eta} \ln \frac{1}{\eta} d\eta \right) \leq$$

$$\leq c \frac{1}{\xi \Pi(\xi)} \frac{\ln(\xi+1)^2}{\xi^{1/2-\beta_\infty}} \int_0^2 \frac{\omega(\sigma'_\pm, \eta)}{\eta} \frac{\ln(3/\eta)}{\xi^{\beta_\infty-1/2} \ln(\xi+1) + \eta^{1/2-\beta_\infty} \ln(3/\eta)} d\eta.$$

Введем теперь в рассмотрение множества $e_1 := [\tau - \delta_1, \tau + \delta_1]$, $e_2 := [\xi/4, \tau - \delta_1] \cup [\tau + \delta_1, \tau + (\xi - \tau)/2]$, $e_3 := [\tau + (\xi - \tau)/2, \xi]$, где $\delta_1 = (\xi - \tau)/(2\xi)$, и оценим I_{15} суммой четырех интегралов:

$$I_{15} \leq \int_{\xi/2}^{\xi} \int_{e_1} \frac{|\bar{n}(\xi, s) - \bar{n}(\xi, \tau)|}{|s - \tau|} ds \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} + \int_{\xi/2}^{\xi} \int_{e_2} \frac{|\bar{n}(\xi, s)|}{|s - \tau|} ds \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} + \\ + \int_{\xi/2}^{\xi} \int_{e_3} \frac{|\bar{n}(\xi, s)|}{|s - \tau|} ds \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} + \int_{\xi/2}^{\xi} \int_0^{\xi/4} \frac{|\bar{n}(\xi, s)|}{|s - \tau|} ds \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} =: I_{15}^1 + I_{15}^2 + I_{15}^3 + I_{15}^4. \quad (40)$$

Далее с учетом неравенств (30), (32) получаем оценку интеграла I_{15}^1 :

$$I_{15}^1 \leq \frac{c}{\Pi(\xi)} \int_{\xi/2}^{\xi} \left(\frac{\omega(\sigma'_\pm, |T-Z|)}{|T-Z|} \frac{1}{\tau^3+1} + \frac{1}{\tau^2+1} \right) \int_{e_1} \frac{ds}{\sqrt{|s-\tau|}} \frac{d\tau}{\sqrt{\xi-\tau}} \leq \\ \leq c \frac{1}{\Pi(\xi) \sqrt{\xi}} \left(\frac{1}{\xi} \int_0^{\xi/(\xi^2+1)} \frac{\omega(\sigma'_\pm, \eta)}{\eta} d\eta + \int_{\xi/2}^{\xi} \frac{d\tau}{\tau^2+1} \right) \leq c \frac{1}{\xi \Pi(\xi) \sqrt{\xi}}$$

и, используя неравенства (28), (32) и свойства модуля непрерывности (см., например, [16]), оцениваем интегралы I_{15}^2 , I_{15}^3 , I_{15}^4 :

$$I_{15}^2 \leq \frac{c}{\Pi(\xi)(\xi+1)^{3/2}} \int_{\xi/2}^{\xi} \int_{e_2} \frac{\omega(\sigma'_\pm, |S-Z|)}{|S-Z|} \frac{ds}{|s-\tau|(s+1)^{3/2}} d\tau \leq \\ \leq \frac{c}{\Pi(\xi)(\xi+1)^3} \int_{\xi/2}^{\xi} \frac{\omega(\sigma'_\pm, |T-Z|)}{|T-Z|} \int_{e_2} \frac{ds}{|s-\tau|} d\tau \leq \\ \leq \frac{c}{\xi \Pi(\xi)} \int_{\xi/2}^{\xi} \frac{\omega(\sigma'_\pm, |T-Z|)}{|T-Z|} \ln \frac{2\xi^2}{\xi-\tau} \frac{d\tau}{\tau^2+1} \leq \frac{c}{\xi \Pi(\xi)} \int_0^{\xi/(\xi^2+1)} \frac{\omega(\sigma'_\pm, \eta)}{\eta} \ln \frac{1}{\eta} d\eta, \\ I_{15}^3 \leq \frac{c}{\Pi(\xi)(\xi+1)} \int_{\xi/2}^{\xi} \int_{e_3} \frac{\omega(\sigma'_\pm, |S-Z|)}{|S-Z|} \frac{ds}{s^2+1} \frac{d\tau}{\xi-\tau} \leq \\ \leq \frac{c}{\xi \Pi(\xi)} \int_0^{\xi/(\xi^2+1)} \int_0^{\eta_1} \frac{\omega(\sigma'_\pm, \eta)}{\eta} d\eta \frac{d\eta_1}{\eta_1} = \frac{c}{\xi \Pi(\xi)} \int_0^{\xi/(\xi^2+1)} \frac{\omega(\sigma'_\pm, \eta)}{\eta} \int_{\eta}^{\xi/(\xi^2+1)} \frac{d\eta_1}{\eta_1} d\eta \leq \\ \leq \frac{c}{\xi \Pi(\xi)} \int_0^{\xi/(\xi^2+1)} \frac{\omega(\sigma'_\pm, \eta)}{\eta} \ln \frac{1}{\eta} d\eta, \\ I_{15}^4 \leq \frac{c}{\Pi(\xi)(\xi+1)^{3/2} \xi} \int_{\xi/2}^{\xi} d\tau \int_0^{\xi/4} \frac{\omega(\sigma'_\pm, |S-Z|) \sqrt{s} ds}{|S-Z| s^2+1} \leq \\ \leq \frac{c}{\xi \Pi(\xi) \sqrt{\xi}} \int_{\xi/(\xi^2+4)}^2 \frac{\omega(\sigma'_\pm, \eta)}{\eta^{3/2}} d\eta.$$

Таким образом, при любом $\xi \geq 1$ справедливы соотношения

$$I_{15} \leq \frac{c}{\xi\Pi(\xi)} \left(\int_0^{\xi/(\xi^2+1)} \frac{\omega(\sigma_{\pm}, \eta)}{\eta} \ln \frac{1}{\eta} d\eta + \frac{1}{\sqrt{\xi}} \int_{\xi/(\xi^2+4)}^2 \frac{\omega(\sigma_{\pm}, \eta)}{\eta^{3/2}} d\eta \right) \leq$$

$$\leq c \frac{1}{\xi\Pi(\xi)} \frac{\ln(\xi+1)}{\xi^{1/2-\beta_{\infty}}} \int_0^2 \frac{\omega(\sigma_{\pm}, \eta)}{\eta} \frac{\ln(3/\eta)}{\xi^{\beta_{\infty}-1/2} \ln(\xi+1) + \eta^{1/2-\beta_{\infty}} \ln(3/\eta)} d\eta.$$

Наконец, введем в рассмотрение множества $e'_1 := [\tau - \delta_2, \tau + \delta_2]$, $e'_2 := [0, \tau - \delta_2]$, $e'_3 := [\tau + \delta_2, 3\xi/4]$, где $\delta_2 = \tau^3/\xi^3$, и оценим I_{16} суммой четырех интегралов:

$$I_{16} \leq \int_0^{\xi/2} \int_{e'_1} \frac{|\tilde{n}(\xi, s) - \tilde{n}(\xi, \tau)|}{|s - \tau|} ds \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} + \int_0^{\xi/2} \int_{e'_2} \frac{|\tilde{n}(\xi, s)|}{|s - \tau|} ds \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} +$$

$$+ \int_0^{\xi/2} \int_{e'_3} \frac{|\tilde{n}(\xi, s)|}{s - \tau} ds \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} + \int_0^{\xi/2} \int_{3\xi/4}^{\xi} \frac{|\tilde{n}(\xi, s)|}{s - \tau} ds \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} =: I_{16}^1 + I_{16}^2 + I_{16}^3 + I_{16}^4. \quad (41)$$

Теперь с учетом неравенств (30) – (32) получаем оценку интеграла I_{16}^1 :

$$I_{16}^1 \leq c \int_0^{\xi/2} \left(\frac{\omega(\sigma_{\pm}, |T-Z|)}{|T-Z|} \frac{1}{\tau^3+1} + \frac{1}{\tau^2+1} \right) \int_{e'_1} \frac{ds}{\sqrt{|s-\tau|}} \frac{d\tau}{\Pi(\tau)\sqrt{\xi-\tau}} \leq$$

$$\leq \frac{c}{\xi^2} \left(\int_0^{1/2} + \int_{1/2}^{\xi/2} \right) \left(\frac{\omega(\sigma_{\pm}, |T-Z|)}{|T-Z|} \frac{1}{\tau^3+1} + \frac{1}{\tau^2+1} \right) \tau^{3/2} \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} \leq$$

$$\leq \frac{c}{\xi^2} \left(\int_0^{1/2} \tau^{3/2-\beta_0} d\tau + \int_{\xi/(\xi^2+4)}^2 \frac{\omega(\sigma_{\pm}, \eta)}{\eta^{3/2-\beta_{\infty}}} d\eta + \int_{1/2}^{\xi/2} \tau^{-1/2-\beta_{\infty}} d\tau \right) \leq$$

$$\leq c \frac{1}{\xi\Pi(\xi)\sqrt{\xi}}.$$

С учетом неравенств (28), (31), (32) и свойств модуля непрерывности (см., например, [16]) оцениваем интегралы I_{16}^2, I_{16}^4 :

$$I_{16}^2 \leq \frac{c}{(\xi+1)^{3/2}} \left(\int_0^{1/2} \int_{e'_2} \frac{\omega(\sigma_{\pm}, |S-Z|)}{|S-Z|} \frac{ds}{(\tau-s)(s+1)^{3/2}} \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} + \right.$$

$$\left. + \int_{1/2}^{\xi/2} \left(\int_0^{\tau/2} + \int_{\tau/2}^{\tau-\delta_2} \right) \frac{\omega(\sigma_{\pm}, |S-Z|)}{|S-Z|} \frac{ds}{(\tau-s)(s+1)^{3/2}} \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} \right) \leq$$

$$\leq \frac{c}{\xi^{3/2}} \left(\int_0^{1/2} \frac{\omega(\sigma_{\pm}, |T-Z|)}{|T-Z|} \int_{e'_2} \frac{ds}{\tau-s} \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} + \int_{1/2}^{\xi/2} \int_0^{\tau/2} \frac{\omega(\sigma_{\pm}, |S-Z|)\sqrt{s+1}}{|S-Z|} \frac{ds}{s^2+1} \frac{d\tau}{\tau\Pi(\tau)} + \right.$$

$$\left. + \int_{1/2}^{\xi/2} \frac{\omega(\sigma_{\pm}, |T-Z|)}{|T-Z|} \int_{\tau/2}^{\tau-\delta_2} \frac{ds}{\tau-s} \frac{d\tau}{\Pi(\tau)(\tau+1)^{3/2}} \right) \leq$$

$$\begin{aligned}
&\leq \frac{c}{\xi^{3/2}} \left(\int_0^{1/2} \ln \frac{\xi^3}{\tau^2} \frac{d\tau}{\tau^{\beta_0}} + \int_{1/\xi\tau_1}^2 \int_{\tau_1}^2 \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, \eta)}{\eta^{3/2}} d\eta \frac{d\tau_1}{\tau_1^{1-\beta_{\infty}}} + \right. \\
&\quad \left. + \int_{1/2}^{\xi/2} \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, |T-Z|)}{|T-Z|} \ln \frac{\xi^3}{\tau^2} \frac{\tau^{1/2-\beta_{\infty}} d\tau}{\tau^2+1} \right) \leq \\
&\leq \frac{c}{\xi^{3/2}} \left(\ln(\xi+1) + \int_{1/\xi}^2 \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, \eta)}{\eta^{3/2}} \int_{1/\xi}^{\eta} \frac{d\tau_1}{\tau_1^{1-\beta_{\infty}}} d\eta + \right. \\
&\quad \left. + \ln(\xi+1) \int_{1/\xi}^2 \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, \eta)}{\eta^{3/2-\beta_{\infty}}} d\eta \right) \leq c \frac{1}{\xi \Pi(\xi)} \frac{\ln(\xi+1)}{\xi^{1/2-\beta_{\infty}}} \int_{1/\xi}^2 \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, \eta)}{\eta^{3/2-\beta_{\infty}}} d\eta, \\
I_{16}^4 &\leq \frac{c}{(\xi+1)\xi} \int_0^{\xi/2} \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} \int_{3\xi/4}^{\xi} \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, |S-Z|)}{|S-Z|} \frac{ds}{s^2+1} \leq \frac{c}{\xi \Pi(\xi)} \int_0^{1/\xi} \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, \eta)}{\eta} d\eta,
\end{aligned}$$

и, используя дополнительно теорему Фубини, оцениваем интеграл I_{16}^3 :

$$\begin{aligned}
I_{16}^3 &\leq \frac{c}{(\xi+1)^{3/2}} \int_0^{\xi/2} \left(\int_{\tau+\delta_2}^{3\tau/2} + \int_{3\tau/2}^{3\xi/4} \right) \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, |S-Z|)}{|S-Z|} \frac{ds}{(s-\tau)(s+1)^{3/2}} \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} \leq \\
&\leq \frac{c}{\xi^{3/2}} \left(\int_0^{\xi/2} \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, |T-Z|)}{|T-Z|} \int_{\tau+\delta_2}^{3\tau/2} \frac{ds}{s-\tau} \frac{d\tau}{\Pi(\tau)(\tau+1)^{3/2}} + \right. \\
&\quad \left. + \int_0^{3\xi/4} \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, |S-Z|)}{|S-Z|} \int_0^{2s/3} \frac{d\tau}{\Pi(\tau)(s-\tau)(s+1)^{3/2}} ds \right) \leq \\
&\leq \frac{c}{\xi^{3/2}} \left(\left(\int_0^{1/2} + \int_{1/2}^{\xi/2} \right) \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, |T-Z|)}{|T-Z|} \ln \frac{\xi^3}{\tau^2} \frac{d\tau}{\Pi(\tau)(\tau+1)^{3/2}} + \right. \\
&\quad \left. + \left(\int_0^{3/4} + \int_{3/4}^{3\xi/4} \right) \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, |S-Z|)}{|S-Z|} \int_0^{2s/3} \frac{d\tau}{\Pi(\tau)s(s+1)^{3/2}} ds \right) \leq \\
&\leq c \frac{\ln(\xi+1)}{\xi^{3/2}} \int_{1/\xi}^2 \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, \eta)}{\eta^{3/2-\beta_{\infty}}} d\eta = \frac{c}{\xi \Pi(\xi)} \frac{\ln(\xi+1)}{\xi^{1/2-\beta_{\infty}}} \int_{1/\xi}^2 \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, \eta)}{\eta^{3/2-\beta_{\infty}}} d\eta.
\end{aligned}$$

Таким образом, при любом $\xi \geq 1$ справедливы соотношения

$$\begin{aligned}
I_{16} &\leq \frac{c}{\xi \Pi(\xi)} \left(\int_0^{1/\xi} \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, \eta)}{\eta} d\eta + \frac{\ln(\xi+1)}{\xi^{1/2-\beta_{\infty}}} \int_{1/\xi}^2 \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, \eta)}{\eta^{3/2-\beta_{\infty}}} d\eta \right) \leq \\
&\leq c \frac{1}{\xi \Pi(\xi)} \frac{\ln(\xi+1)}{\xi^{1/2-\beta_{\infty}}} \int_0^{1/\xi} \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, \eta)}{\eta} \frac{\ln(3/\eta)}{\xi^{\beta_{\infty}-1/2} \ln(\xi+1) + \eta^{1/2-\beta_{\infty}} \ln(3/\eta)} d\eta.
\end{aligned}$$

Следствием полученных оценок является неравенство (36).

Для доказательства неравенства (37) оценим интегралы $I_{12}, I_{13}, \dots, I_{16}$ из равенства (39) при любом $\xi \in (0; 1]$. При оценивании интегралов I_{15}, I_{16} ис-

пользуем соотношения (40), (41), в которых при определении множеств $e_1, e_2, e'_1, e'_2, e'_3$ следует принять $\delta_1 = (\xi - \tau)^2$ и $\delta_2 = \tau^2$. Теперь интегралы I_{15}^j при $j = 1, 2, 3, 4$ и интегралы $I_{12}, I_{14}, I_{16}^1, I_{16}^4$ оцениваются аналогично тому, как это сделано при $\xi \geq 1$. Интеграл I_{13} оценивается с учетом теоремы Фубини и неравенств (28), (31):

$$I_{13} = \int_0^\xi |\tilde{n}(\xi, s)| \left(\int_0^s + \int_s^\xi \right) \frac{d\tau}{\Pi(\tau)(\tau+s)} ds \leq c\xi \int_0^\xi \frac{\omega(\sigma'_\pm, |S-Z|)}{|S-Z|} \frac{ds}{s^{\beta_0}} \leq$$

$$\leq c \left(\omega(\sigma'_\pm, \xi) \int_0^{\xi/2} \frac{ds}{s^{\beta_0}} + \xi^{1-\beta_\infty} \int_{\xi/2}^\xi \frac{\omega(\sigma'_\pm, |S-Z|)}{|S-Z|} ds \right) \leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)} \int_0^\xi \frac{\omega(\sigma'_\pm, \eta)}{\eta} d\eta,$$

а при оценивании интеграла I_{16}^2 с учетом неравенств (28), (31) и свойств модуля непрерывности (см., например, [16]) получаем

$$I_{16}^2 \leq c\xi \int_0^{\xi/2} \int_{e'_2} \frac{\omega(\sigma'_\pm, |S-Z|)}{|S-Z|} \frac{ds}{\tau-s} \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} \leq c\xi \int_0^{\xi/2} \frac{\omega(\sigma'_\pm, |T-Z|)}{|T-Z|} \int_{e'_2} \frac{ds}{\tau-s} \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} \leq$$

$$\leq c\omega(\sigma'_\pm, \xi) \int_0^{\xi/2} \ln \frac{1}{\tau} \frac{d\tau}{\tau^{\beta_0}} \leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)} \omega(\sigma'_\pm, \xi) \ln \frac{2}{\xi}.$$

Аналогично оценивается интеграл I_{16}^3 . Следствием этих оценок является неравенство (37).

Перейдем к доказательству оценки (38). С этой целью рассмотрим произвольные ξ и ε , удовлетворяющие соотношению $\xi > 4\varepsilon > 0$, и используем неравенство

$$\int_{-\infty}^\infty \left| \frac{n_f(\xi + \varepsilon, \tau) - n_f(\xi, \tau)}{\Pi(\tau)} \right| d\tau \leq \int_{-\infty}^\infty \left| \int_{\xi-\varepsilon}^\xi \frac{\tilde{n}(\xi, s)}{s-\tau} ds \right| \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} +$$

$$+ \int_{-\infty}^\infty \left| \int_{\xi-\varepsilon}^{\xi+\varepsilon} \frac{\tilde{n}(\xi + \varepsilon, s)}{s-\tau} ds \right| \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} + \int_{-\infty}^\infty \left| \int_0^{\xi-\varepsilon} \frac{\tilde{n}(\xi + \varepsilon, s) - \tilde{n}(\xi, s)}{s-\tau} ds \right| \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} =:$$

$$=: I_{17} + I_{18} + I_{19}.$$

Далее оценим I_{17} суммой интегралов:

$$I_{17} \leq \left(\int_{-\infty}^{-\xi} + \int_{2\xi}^\infty \right) \left| \int_{\xi-\varepsilon}^\xi \frac{\tilde{n}(\xi, s)}{s-\tau} ds \right| \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} + \int_{-\xi}^0 \left| \int_{\xi-\varepsilon}^\xi \frac{\tilde{n}(\xi, s)}{s-\tau} ds \right| \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} +$$

$$+ \int_{\xi}^{2\xi} \left| \int_{\xi-\varepsilon}^\xi \frac{\tilde{n}(\xi, s)}{s-\tau} ds \right| \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} + \int_0^{\xi-\varepsilon} \left| \int_{\xi-\varepsilon}^\xi \frac{\tilde{n}(\xi, s)}{s-\tau} ds \right| \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} + \int_{\xi-\varepsilon}^\xi \left| \int_{\xi-\varepsilon}^\xi \frac{\tilde{n}(\xi, s)}{s-\tau} ds \right| \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} =:$$

$$=: \sum_{j=1}^5 I_{17}^j.$$

Оценивая теперь интегралы $I_{17}^1, I_{17}^2, I_{17}^3$ по аналогии с оценками интегралов I_{12}, I_{13}, I_{14} соответственно, получаем

$$I_{17}^1 + I_{17}^2 + I_{17}^3 \leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)(\xi^2 + 1)} \int_0^{2\varepsilon_1} \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, \eta)}{\eta} \ln \frac{1}{\eta} d\eta.$$

Также подобно интегралу I_{14} оценивается I_{17}^4 :

$$I_{17}^4 \leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)(\xi^2 + 1)} \int_0^{2\varepsilon_1} \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, \eta)}{\eta} \ln \frac{1}{\eta} d\eta.$$

Оценим интеграл I_{17}^5 сначала при $\xi \geq 1$. В этом случае введем в рассмотрение множества $\bar{e}_1 := [\tau - \delta_3, \tau + \delta_3]$, $\bar{e}_2 := [\tau - \xi\delta_3, \tau - \delta_3] \cup [\tau + \delta_3, \tau + \xi\delta_3]$, $\bar{e}_3 := [\xi - \varepsilon, \tau - \xi\delta_3] \cup [\tau + \xi\delta_3, \xi]$, где $\delta_3 = \min\{(\xi - \tau)/(2\xi), (\tau - (\xi - \varepsilon))/(2\xi)\}$, и оценим I_{17}^5 суммой трех интегралов:

$$\begin{aligned} I_{17}^5 \leq & \int_{\xi - \varepsilon}^{\xi} \int_{\bar{e}_1} \frac{|\bar{n}(\xi, s) - \bar{n}(\xi, \tau)|}{|s - \tau|} ds \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} + \int_{\xi - \varepsilon}^{\xi} \int_{\bar{e}_2} \frac{|\bar{n}(\xi, s)|}{|s - \tau|} ds \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} + \\ & + \int_{\xi - \varepsilon}^{\xi} \int_{\bar{e}_3} \frac{|\bar{n}(\xi, s)|}{|s - \tau|} ds \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} =: i_1 + i_2 + i_3. \end{aligned} \quad (42)$$

Далее, оценивая интегралы i_1, i_2 по аналогии с получением оценок интегралов I_{15}^1, I_{15}^2 соответственно, получаем

$$\begin{aligned} i_1 & \leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)(\xi^2 + 1)} \frac{\varepsilon}{\xi^{3/2}} \leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)(\xi^2 + 1)} \sqrt{\varepsilon_1}, \\ i_2 & \leq \frac{c}{\xi \Pi(\xi)} \ln(\xi + 1) \int_0^{2\varepsilon_1} \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, \eta)}{\eta} d\eta \leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)(\xi^2 + 1)} \int_0^{2\varepsilon_1} \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, \eta)}{\eta} \ln \frac{1}{\eta} d\eta. \end{aligned}$$

Используя обозначение $\delta_* := \max\{2s - \xi, (2s + \xi - \varepsilon)/3\}$, оцениваем интеграл i_3 с учетом неравенства (28), теоремы Фубини и свойств модуля непрерывности (см., например, [16]):

$$\begin{aligned} i_3 & \leq \frac{c}{\Pi(\xi)(\xi^3 + 1)} \int_{\xi - \varepsilon}^{\xi} \int_{\bar{e}_3} \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, |S - Z|)}{|S - Z| |s - \tau|} ds d\tau \leq \\ & \leq \frac{c}{\Pi(\xi)\xi^3} \left(\int_{\xi - \varepsilon}^{\xi} \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, |T - Z|)}{|T - Z|} \int_{\xi - \varepsilon}^{\tau - \xi\delta_3} \frac{ds}{\tau - s} d\tau + \int_{\xi - \varepsilon}^{\xi} \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, |S - Z|)}{|S - Z|} \int_{\xi - \varepsilon}^{\delta_*} \frac{d\tau}{s - \tau} ds \right) \leq \\ & < \frac{c}{\xi \Pi(\xi)} \left(\int_{\xi - \varepsilon}^{\xi} \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, |T - Z|)}{|T - Z|} \ln \frac{\tau - (\xi - \varepsilon)}{\xi\delta_3} \frac{d\tau}{\tau^2 + 1} + \right. \\ & \left. + \int_{\xi - \varepsilon}^{\xi} \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, |S - Z|)}{|S - Z|} \ln \frac{s - (\xi - \varepsilon)}{s - \delta_*} \frac{ds}{s^2 + 1} \right) \leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)(\xi^2 + 1)} \int_0^{2\varepsilon_1} \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, \eta)}{\eta} \ln \frac{1}{\eta} d\eta. \end{aligned}$$

Для оценивания интеграла I_{17}^5 в случае $\xi \in (0; 1)$ используем соотношение (42), в котором через $\bar{e}_1, \bar{e}_2, \bar{e}_3$ теперь обозначены следующие множества: $\bar{e}_1 := [\tau - \delta_4^2, \tau + \delta_4^2]$, $\bar{e}_2 := [\tau - \delta_4/2, \tau - \delta_4^2] \cup [\tau + \delta_4^2, \tau + \delta_4/2]$, $\bar{e}_3 := [\xi - \varepsilon,$

$\tau - \delta_4/2] \cup [\tau + \delta_4/2, \xi]$, где $\delta_4 = \min \{ \xi - \tau, \tau - (\xi - \varepsilon) \}$.

Оценивая интегралы i_1, i_2 в этом случае по аналогии с получением оценок интегралов I_{15}^1, I_{15}^2 соответственно, получаем

$$\begin{aligned}
 i_1 &\leq \frac{c}{\Pi(\xi)} \left(\int_0^\varepsilon \frac{\omega(\sigma'_\pm, \eta)}{\sqrt{\eta}} \xi + \sqrt{\eta} \right) d\eta \leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)(\xi^2 + 1)} \sqrt{\varepsilon}, \\
 i_2 &\leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)} \int_{\xi-\varepsilon}^\xi \frac{\omega(\sigma'_\pm, |T-Z|)}{|T-Z|} \ln \frac{1}{\delta_4} d\tau \leq \\
 &\leq \frac{c\xi}{\Pi(\xi)} \left(\frac{\omega(\sigma'_\pm, \varepsilon)}{\varepsilon} \int_{\xi-\varepsilon}^{(2\xi-\varepsilon)/2} \ln \frac{1}{\tau - (\xi - \varepsilon)} d\tau + \int_{(2\xi-\varepsilon)/2}^\xi \frac{\omega(\sigma'_\pm, |T-Z|)}{|T-Z|} \ln \frac{1}{\xi - \tau} d\tau \right) \leq \\
 &\leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)(\xi^2 + 1)} \int_0^\varepsilon \frac{\omega(\sigma'_\pm, \eta)}{\eta} \ln \frac{1}{\eta} d\eta.
 \end{aligned}$$

Интеграл i_3 оценивается подобно тому, как это сделано в случае $\xi \geq 1$.

Таким образом, при любом $\xi > 0$ справедливы оценки

$$\begin{aligned}
 I_{17} &\leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)(\xi^2 + 1)} \left(\sqrt{\varepsilon_1} + \int_0^{2\varepsilon_1} \frac{\omega(\sigma'_\pm, \eta)}{\eta} \ln \frac{1}{\eta} d\eta \right) \leq \\
 &\leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)(\xi^2 + 1)} \varepsilon_1^{1/2 - \beta_\infty} \ln \frac{1}{\varepsilon_1} \int_0^{2\varepsilon_1} \frac{\omega(\sigma'_\pm, \eta)}{\eta} \frac{\ln(3/\eta)}{\varepsilon_1^{1/2 - \beta_\infty} \ln(1/\varepsilon_1) + \eta^{1/2 - \beta_\infty} \ln(3/\eta)} d\eta.
 \end{aligned}$$

Аналогично оценивается интеграл I_{18} .

Оценим еще I_{19} суммой интегралов:

$$\begin{aligned}
 I_{19} &\leq \left(\int_{-\infty}^{-\xi} + \int_{2\xi}^{\infty} \right) \int_0^{\xi-\varepsilon} \frac{\tilde{n}(\xi + \varepsilon, s) - \tilde{n}(\xi, s)}{s - \tau} ds \Big| \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} + \\
 &+ \int_{-\xi}^0 \int_0^{\xi-\varepsilon} \frac{\tilde{n}(\xi + \varepsilon, s) - \tilde{n}(\xi, s)}{s - \tau} ds \Big| \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} + \int_{\xi-\varepsilon}^{2\xi} \int_0^{\xi-\varepsilon} \frac{\tilde{n}(\xi + \varepsilon, s) - \tilde{n}(\xi, s)}{s - \tau} ds \Big| \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} + \\
 &+ \int_{\xi/2}^{\xi-\varepsilon} \int_0^{\xi-\varepsilon} \frac{\tilde{n}(\xi + \varepsilon, s) - \tilde{n}(\xi, s)}{s - \tau} ds \Big| \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} + \int_0^{\xi/2} \int_0^{\xi-\varepsilon} \frac{\tilde{n}(\xi + \varepsilon, s) - \tilde{n}(\xi, s)}{s - \tau} ds \Big| \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} =: \\
 &=: \sum_{j=1}^5 I_{19}^j.
 \end{aligned}$$

Оценивая интеграл I_{19}^1 сначала подобно интегралу I_{12} , а затем подобно интегралу I_{11} , с учетом неравенства (29) получаем

$$I_{19}^1 \leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)(\xi^2 + 1)} \sqrt{\varepsilon_1} \int_{\varepsilon_1}^2 \frac{\omega(\sigma'_\pm, \eta)}{\eta^{3/2}} d\eta.$$

Аналогично, оценивая интегралы I_{19}^2, I_{19}^3 сначала подобно интегралам I_{13}, I_{14} соответственно, а затем подобно интегралу I_{11} , получаем

$$I_{19}^2 \leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)(\xi^2 + 1)} \varepsilon_1^{1/2 - \beta_\infty} \int_{\varepsilon_1}^2 \frac{\omega(\sigma'_\pm, \eta)}{\eta^{3/2 - \beta_\infty}} d\eta,$$

$$I_{19}^3 \leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)(\xi^2 + 1)} \sqrt{\varepsilon_1} \int_{\varepsilon_1}^2 \frac{\omega(\sigma'_\pm, \eta)}{\eta^{3/2}} \ln \frac{3}{\eta} d\eta.$$

Оценим теперь интеграл I_{19}^4 .

Рассматривая сначала случай $\xi \geq 1$, введем в рассмотрение множества $e'_{1,\varepsilon} := [\tau - \delta'_\varepsilon, \tau + \delta'_\varepsilon]$, $e'_{2,\varepsilon} := [\tau - (\xi - \varepsilon - \tau)/2, \tau - \delta'_\varepsilon] \cup [\tau + \delta'_\varepsilon, \tau + (\xi - \varepsilon - \tau)/2]$, $e'_{3,\varepsilon} := [0, \xi - \varepsilon] \setminus (e'_{1,\varepsilon} \cup e'_{2,\varepsilon})$, где $\delta'_\varepsilon = \min\{(\xi - \varepsilon - \tau)/(2\xi), \varepsilon/(2\xi)\}$, и оценим I_{19}^4 суммой трех интегралов:

$$\begin{aligned} I_{19}^4 &\leq \int_{\xi/2}^{\xi - \varepsilon} \int_{e'_{1,\varepsilon}} \frac{|\bar{n}(\xi + \varepsilon, s) - \bar{n}(\xi + \varepsilon, \tau) - (\bar{n}(\xi, s) - \bar{n}(\xi, \tau))|}{|s - \tau|} ds \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} + \\ &\quad + \int_{\xi/2}^{\xi - \varepsilon} \int_{e'_{2,\varepsilon}} \frac{|\bar{n}(\xi + \varepsilon, s) - \bar{n}(\xi, s)|}{|s - \tau|} ds \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} + \\ &\quad + \int_{\xi/2}^{\xi - \varepsilon} \int_{e'_{3,\varepsilon}} \frac{|\bar{n}(\xi + \varepsilon, s) - \bar{n}(\xi, s)|}{|s - \tau|} ds \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} =: i'_1 + i'_2 + i'_3. \end{aligned} \quad (43)$$

Теперь, оценивая i'_1 с учетом неравенства (30), подобно оцениванию интегралов I_{15}^1 и I_{11} получаем

$$\begin{aligned} i'_1 &\leq \frac{c}{\xi^2 \Pi(\xi)} \left(\int_{\xi/2}^{\xi - 2\varepsilon} + \int_{\xi - 2\varepsilon}^{\xi - \varepsilon} \right) \left(\frac{\omega(\sigma'_\pm, |T - Z|)}{|T - Z|} \frac{1}{\tau + 1} + 1 \right) \int_{\varepsilon_{i,\varepsilon}} \frac{ds}{\sqrt{|s - \tau|}} \frac{d\tau}{\sqrt{\xi - \tau}} \leq \\ &\leq \frac{c}{\xi^2 \Pi(\xi)} \left(\frac{\sqrt{\varepsilon}}{\sqrt{\xi}} \left(\int_{\xi/2}^{\xi - 2\varepsilon} \frac{\omega(\sigma'_\pm, |T - Z|)}{|T - Z|^{3/2}} \frac{d\tau}{\tau^2 + 1} + \int_{\xi/2}^{\xi - 2\varepsilon} \frac{d\tau}{\sqrt{\xi - \tau}} \right) + \sqrt{\xi} \omega(\sigma'_\pm, \varepsilon_1) \right) \leq \\ &\leq \frac{c}{\xi \Pi(\xi)} \sqrt{\varepsilon_1} \int_{\varepsilon_1}^2 \frac{\omega(\sigma'_\pm, \eta)}{\eta^{3/2}} d\eta. \end{aligned}$$

Комбинируя приемы, использованные при оценивании интегралов I_{15}^2 и i'_1 , с учетом неравенства (29) получаем оценку

$$i'_2 \leq \frac{c}{\xi \Pi(\xi)} \sqrt{\varepsilon_1} \ln \frac{1}{\varepsilon_1} \int_{\varepsilon_1}^2 \frac{\omega(\sigma'_\pm, \eta)}{\eta^{3/2}} d\eta,$$

а при оценивании i'_3 , используя, кроме того, обозначение $Z_1 := (\xi + \varepsilon - i)/(\xi + \varepsilon + i)$, имеем

$$i'_3 \leq \frac{c\sqrt{\varepsilon}}{\Pi(\xi)(\xi^3 + 1)} \left(\int_{\xi/2}^{\xi - \varepsilon} \int_{\tau + (\xi - \varepsilon - \tau)/2}^{\xi - \varepsilon} \frac{\omega(\sigma'_\pm, |S - Z_1|)}{|S - Z_1|} \frac{ds}{\sqrt{\xi + \varepsilon - s}} \frac{d\tau}{\sqrt{\xi - \varepsilon - \tau}} + \right.$$

$$\begin{aligned}
 & + \int_{\xi/2}^{\xi-\varepsilon} \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, |T-Z_1|)}{|T-Z_1|} \int_0^{\tau-(\xi-\varepsilon-\tau)/2} \frac{ds}{\tau-s} \frac{d\tau}{\sqrt{\xi+\varepsilon-\tau}} \Big) \leq \\
 \leq & \frac{c\sqrt{\varepsilon_1}}{\xi\Pi(\xi)} \left(\left(\int_{\xi/2}^{\xi-2\varepsilon} + \int_{\xi-2\varepsilon}^{\xi-\varepsilon} \right) \frac{\xi^2+1}{\xi-\varepsilon-\tau} \int_{\tau+(\xi-\varepsilon-\tau)/2}^{\xi-\varepsilon} \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, |S-Z_1|)}{|S-Z_1|^{3/2}} \frac{ds}{s^2+1} \frac{d\tau}{\tau^2+1} + \right. \\
 & \left. + \left(\int_{\xi/2}^{\xi-2\varepsilon} + \int_{\xi-2\varepsilon}^{\xi-\varepsilon} \right) \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, |T-Z_1|)}{|T-Z_1|^{3/2}} \ln \frac{\tau}{\xi-\varepsilon-\tau} \frac{d\tau}{\tau^2+1} \right) \leq \\
 & \leq \frac{c}{\xi\Pi(\xi)} \sqrt{\varepsilon_1} \int_{\varepsilon_1}^2 \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, \eta)}{\eta^{3/2}} \ln \frac{3}{\eta} d\eta.
 \end{aligned}$$

При оценивании интеграла I_{19}^4 в случае $\xi \in (0; 1)$ используем соотношение (43), в котором при определении множеств $e'_{1,\varepsilon}$, $e'_{2,\varepsilon}$, $e'_{3,\varepsilon}$ следует принять $\delta'_\varepsilon = \min \{(\xi - \varepsilon - \tau)^2, \varepsilon^2\}$. Теперь интегралы i'_1 , i'_2 , i'_3 оцениваются так, как это сделано в случае $\xi \geq 1$.

Таким образом, при любом $\xi > 0$ справедливы оценки

$$\begin{aligned}
 I_{19}^4 & \leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)(\xi^2+1)} \sqrt{\varepsilon_1} \ln \frac{1}{\varepsilon_1} \int_{\varepsilon_1}^2 \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, \eta)}{\eta^{3/2}} d\eta \leq \\
 & \leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)(\xi^2+1)} \varepsilon_1^{1/2-\beta_\infty} \ln \frac{1}{\varepsilon_1} \int_0^2 \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, \eta)}{\eta} \frac{\ln(3/\eta)}{\varepsilon_1^{1/2-\beta_\infty} \ln(1/\varepsilon_1) + \eta^{1/2-\beta_\infty} \ln(3/\eta)} d\eta.
 \end{aligned}$$

Наконец, оценим интеграл I_{19}^5 . С этой целью введем в рассмотрение множества $e'_{1,\varepsilon} := [\tau - \delta''_\varepsilon, \tau + \delta''_\varepsilon]$, $e'_{2,\varepsilon} := [0, \tau - \delta''_\varepsilon] \cup [\tau + \delta''_\varepsilon, 3\xi/4]$, $e'_{3,\varepsilon} := [3\xi/4, \xi - \varepsilon]$, где $\delta''_\varepsilon = \min \{\tau^2 / (\xi + 1)^3, \varepsilon\tau / (\xi + 1)^3\}$, и оценим I_{19}^5 суммой трех интегралов:

$$\begin{aligned}
 I_{19}^5 & \leq \int_0^{\xi/2} \int_{e'_{1,\varepsilon}} \frac{|\bar{n}(\xi + \varepsilon, s) - \bar{n}(\xi + \varepsilon, \tau) - (\bar{n}(\xi, s) - \bar{n}(\xi, \tau))|}{|s - \tau|} ds \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} + \\
 & + \int_0^{\xi/2} \int_{e'_{2,\varepsilon}} \frac{|\bar{n}(\xi + \varepsilon, s) - \bar{n}(\xi, s)|}{|s - \tau|} ds \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} + \\
 & + \int_0^{\xi/2} \int_{e'_{3,\varepsilon}} \frac{|\bar{n}(\xi + \varepsilon, s) - \bar{n}(\xi, s)|}{|s - \tau|} ds \frac{d\tau}{\Pi(\tau)} =: i''_1 + i''_2 + i''_3.
 \end{aligned}$$

Далее, оценивая i''_1 подобно интегралу I_{15}^1 , имеем

$$i''_1 \leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)(\xi^2+1)} \varepsilon_1^{1/2-\beta_\infty}.$$

Оценивая теперь i''_3 по аналогии с интегралами I_{16}^4 и I_{11} , с учетом неравенства (29) получаем

$$i_3' \leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)(\xi^2+1)} \sqrt{\varepsilon_1} \int_{\varepsilon_1}^2 \frac{\omega(\sigma_{\pm}', \eta)}{\eta^{3/2}} d\eta.$$

Наконец, оценивая i_2'' по аналогии с интегралами I_{16}^2 и I_{16}^3 , при $\xi \geq 1$ получаем

$$i_2'' \leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)(\xi^2+1)} \varepsilon_1^{1/2-\beta_{\infty}} \ln \frac{1}{\varepsilon_1} \int_{\varepsilon_1}^2 \frac{\omega(\sigma_{\pm}', \eta)}{\eta^{3/2-\beta_{\infty}}} d\eta,$$

а при $\xi \in (0; 1)$

$$\begin{aligned} i_2'' &\leq c \frac{\sqrt{\varepsilon} \omega(\sigma_{\pm}', \xi)}{\sqrt{\xi}} \int_0^{\xi/2} \ln \frac{\xi}{\delta_{\varepsilon}'' \Pi(\tau)} d\tau \leq c \frac{\sqrt{\xi} \omega(\sigma_{\pm}', \xi)}{\Pi(\xi)} \sqrt{\varepsilon} \ln \frac{1}{\varepsilon} \leq \\ &\leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)(\xi^2+1)} \sqrt{\varepsilon} \ln \frac{1}{\varepsilon} \int_{\xi}^{2\xi} \frac{\omega(\sigma_{\pm}', \eta)}{\eta^{3/2}} d\eta. \end{aligned}$$

Таким образом, при любом $\xi > 0$ справедливы оценки

$$\begin{aligned} I_{19}^5 &\leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)(\xi^2+1)} \varepsilon_1^{1/2-\beta_{\infty}} \ln \frac{1}{\varepsilon_1} \int_{\varepsilon_1}^2 \frac{\omega(\sigma_{\pm}', \eta)}{\eta^{3/2-\beta_{\infty}}} d\eta \leq \\ &\leq c \frac{\xi}{\Pi(\xi)(\xi^2+1)} \varepsilon_1^{1/2-\beta_{\infty}} \ln \frac{1}{\varepsilon_1} \int_0^2 \frac{\omega(\sigma_{\pm}', \eta)}{\eta} \frac{\ln(3/\eta)}{\varepsilon_1^{1/2-\beta_{\infty}} \ln(1/\varepsilon_1) + \eta^{1/2-\beta_{\infty}} \ln(3/\eta)} d\eta. \end{aligned}$$

Следствием оценок интегралов I_{17} , I_{18} , I_{19} является неравенство (38). Лемма доказана.

Введем в рассмотрение модуль непрерывности

$$\omega_{\mathbb{R}, \infty}(g_*, \varepsilon) := \sup_{\tau_1, \tau_2 \in \mathbb{R}, |\tau_1 - \tau_2| \leq \varepsilon} |g_*(\tau_1) - g_*(\tau_2)|,$$

а также локальный центрированный (относительно бесконечно удаленной точки) модуль непрерывности

$$\omega_{\mathbb{R}}(g_*, \varepsilon) := \sup_{\tau \in \mathbb{R}, |\tau| \geq 1/\varepsilon} |g_*(\tau) - g_*(\infty)|$$

функции g_* , непрерывной на расширенной вещественной прямой $\mathbb{R} \cup \{\infty\}$. Обозначим теперь через $\mathcal{D}(\mathbb{R})$ класс функций g_* , непрерывных на расширенной вещественной прямой, модули непрерывности которых удовлетворяют условиям Дини:

$$\int_0^1 \frac{\omega_{\mathbb{R}}(g_*, \eta)}{\eta} d\eta < \infty, \quad \int_0^1 \frac{\omega_{\mathbb{R}, \infty}(g_*, \eta)}{\eta} d\eta < \infty, \quad (44)$$

а через $\mathcal{D}_u(\mathbb{R})$ — множество нечетных функций класса $\mathcal{D}(\mathbb{R})$.

В следующей лемме устанавливается необходимое в дальнейшем свойство сингулярного интеграла Коши

$$\tilde{f}(\xi) := \int_{-\infty}^{\infty} \frac{f(s)}{s - \xi} ds, \quad \xi \in \mathbb{R} \setminus \{0\},$$

в случае, когда его плотность $f: (\mathbb{R} \setminus \{0\}) \rightarrow \mathbb{C}$ допускает разрыв. При доказательстве этой леммы используются оценки

$$|\tilde{f}(\xi)| \leq c \left(\int_0^1 \sup_{s: s=\pm\eta} |f(s)| \frac{d\eta}{\eta+\xi} + \int_0^1 \sup_{s: s=\pm 1/\eta} |f(s)| \frac{d\eta}{\eta(\eta+\xi^{-1})} + \int_0^{\xi/4} \sup_{s \in [\xi-\eta, \xi+\eta]} |f(s) - f(\xi)| \frac{d\eta}{\eta} \right) \quad \forall \xi \in \mathbb{R} \setminus \{0\}, \quad (45)$$

$$|\tilde{f}(\xi \pm \varepsilon) - \tilde{f}(\xi)| \leq c \left(\varepsilon \int_0^{\xi/2} \sup_{s_1, s_2 \in [\xi/2; 3\xi/2], |s_2 - s_1| \leq \eta} |f(s_2) - f(s_1)| \frac{d\eta}{\eta(\eta + \varepsilon)} + \varepsilon \int_0^1 \sup_{s: s=\pm\eta} |f(s)| \frac{d\eta}{\eta^2 + \xi^2} + \frac{\varepsilon}{\xi^2} \int_0^1 \sup_{s: s=\pm 1/\eta} |f(s)| \frac{d\eta}{\eta^2 + \xi^{-2}} \right) \quad \forall \xi \in \mathbb{R} \setminus \{0\} \quad \forall \varepsilon \in (0, |\xi|/4) \quad (46)$$

(здесь c — некоторая абсолютная постоянная), которые устанавливаются аналогично соответствующим оценкам теоремы 2 из [17].

Лемма 4. Если функция $h_0: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$ обращается в нуль в бесконечно удаленной точке и точке 0, а ее модули непрерывности удовлетворяют условиям

$$\int_0^1 \frac{\omega_{\mathbb{R}}(h_0, \eta)}{\eta} \ln \frac{1}{\eta} d\eta < \infty, \quad \int_0^1 \frac{\omega_{\mathbb{R}, \infty}(h_0, \eta)}{\eta} \ln \frac{1}{\eta} d\eta < \infty, \quad (47)$$

то функция

$$H(\xi) := \Pi(\xi) \int_{-\infty}^{\infty} \frac{h_0(s)}{\Pi(s)(s - \xi)} ds, \quad \xi \in \mathbb{R},$$

принадлежит классу $\mathcal{D}(\mathbb{R})$ и выполняются равенства

$$H(0) = H(\infty) = 0. \quad (48)$$

Доказательство. Используя оценку (45) для функции $f(s) := \frac{h_0(s)}{\Pi(s)}$ и учитывая при этом соотношения

$$\sup_{s: s=\pm\eta} |h_0(s)| \leq \omega_{\mathbb{R}}(h_0, \eta), \quad \sup_{s: s=\pm 1/\eta} |h_0(s)| \leq \omega_{\mathbb{R}, \infty}(h_0, \eta)$$

и условия (47), получаем равенства (48). Теперь путем несложных выкладок устанавливается, что $H \in \mathcal{D}(\mathbb{R})$, при этом используется также оценка (46). Лемма доказана.

При регуляризации сингулярного интегрального уравнения задачи Дирихле для функции тока Стокса нам также понадобится следующее утверждение об изменении порядка интегрирования в повторных интегралах по вещественной прямой в случае, когда один из интегралов является сингулярным и его плотность допускает разрыв.

Лемма 5. Пусть функция V_0 принадлежит классу $\mathcal{D}(\mathbb{R})$ и обращается в нуль в бесконечно удаленной точке, а для функции $\tilde{m}(\xi, \tau)$ справедливы оценки

$$|\bar{m}(\xi, \tau)| \leq \Omega(\xi, \tau) \quad \forall \xi, \tau: 0 < \tau < \xi, \quad (49)$$

$$|\bar{m}(\xi, s) - \bar{m}(\xi, \tau)| \leq \Omega(\xi, \tau) \left(\frac{s - \tau}{\xi - \tau} \right)^{\beta'} \quad \forall \xi, s, \tau: 0 < \tau < s < \xi, \quad (50)$$

где $\beta' \in (0; 1]$ и функция $\Omega(\xi, \tau)$ удовлетворяет условиям

$$\sup_{\tau \in [0, s]} \Omega(\xi, \tau) \leq c(\xi, s) \quad \forall \xi, s: 0 < s < \xi,$$

$$\sup_{\tau: \eta \leq \xi - \tau \leq 2\eta} \Omega(\xi, \tau) \leq c(\xi) \quad \sup_{\tau: \eta \leq \xi - \tau \leq 2\eta} \Omega(\xi, \tau) \quad \forall \eta \in (0; 1), \quad (51)$$

$$\int_0^\xi \sup_{\tau: \eta \leq \xi - \tau \leq 2\eta} \Omega(\xi, \tau) \ln \frac{\xi}{\eta} d\eta \leq c(\xi), \quad (52)$$

в которых постоянная $c(\xi, s)$ зависит только от ξ и s , а постоянная $c(\xi)$ — только от ξ .

Тогда при всех $\xi > 0$ выполняется равенство

$$\int_0^\xi \bar{m}(\xi, \tau) \int_{-\infty}^{\infty} \frac{V_0(s)}{\Pi(s)(s - \tau)} ds d\tau = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{V_0(s)}{\Pi(s)} \int_0^\xi \frac{\bar{m}(\xi, \tau)}{s - \tau} d\tau ds. \quad (53)$$

Доказательство. Представим каждый из повторных интегралов, входящих в равенство (53), суммой интегралов:

$$\begin{aligned} I' &:= \int_{-\infty}^{\infty} \frac{V_0(s)}{\Pi(s)} \int_0^\xi \frac{\bar{m}(\xi, \tau)}{s - \tau} d\tau ds = \\ &= \left(\int_{-\infty}^{-N} + \int_N^{\infty} \right) \frac{V_0(s)}{\Pi(s)} \int_0^\xi \frac{\bar{m}(\xi, \tau)}{s - \tau} d\tau ds + \int_{-N}^N \frac{V_0(s)}{\Pi(s)} \int_0^{\xi - \varepsilon} \frac{\bar{m}(\xi, \tau)}{s - \tau} d\tau ds + \\ &+ \int_{-N}^N \frac{V_0(s)}{\Pi(s)} \int_{\xi - \varepsilon}^\xi \frac{\bar{m}(\xi, \tau)}{s - \tau} d\tau ds =: I'_1 + I'_2 + I'_3, \\ I^* &:= \int_0^\xi \bar{m}(\xi, \tau) \int_{-\infty}^{\infty} \frac{V_0(s)}{\Pi(s)(s - \tau)} ds d\tau = \\ &= \int_0^\xi \bar{m}(\xi, \tau) \left(\int_{-\infty}^{-N} + \int_N^{\infty} \right) \frac{V_0(s)}{\Pi(s)(s - \tau)} ds d\tau + \int_0^{\xi - \varepsilon} \bar{m}(\xi, \tau) \int_{-N}^N \frac{V_0(s)}{\Pi(s)(s - \tau)} ds d\tau + \\ &+ \int_{\xi - \varepsilon}^\xi \bar{m}(\xi, \tau) \int_{-N}^N \frac{V_0(s)}{\Pi(s)(s - \tau)} ds d\tau =: I_1^* + I_2^* + I_3^*. \end{aligned}$$

В соответствии с теоремой о композиции сингулярного и регулярного интегралов в пространствах Лебега [18, с. 93] выполняется равенство $I'_2 = I_2^*$. В силу соотношений (49), (52) и предположения о том, что $V_0 \in \mathcal{D}(\mathbb{R})$ и $V_0(\infty) = 0$, интегралы I'_1, I_1^* стремятся к нулю при $N \rightarrow \infty$. Кроме того, при том же предположении справедлива оценка

$$\int_{-N}^N \frac{V_0(s)}{\Pi(s)(s-\tau)} ds \leq c(\xi) \quad \forall \tau \in [\xi/2, \xi],$$

в которой постоянная $c(\xi)$ зависит от ξ , но не зависит от N . Поэтому интеграл I_3^* стремится к нулю при $\varepsilon \rightarrow 0$ и $N \rightarrow \infty$. Наконец, с учетом соотношений (49) – (52) I_3^* оценивается аналогично интегралу I_{17} и также стремится к нулю при $\varepsilon \rightarrow 0$ и $N \rightarrow \infty$.

Таким образом, выполняется равенство

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} (I' - I^*) = 0,$$

из которого в силу того, что интегралы I' , I^* не зависят ни от N , ни от ε , следует равенство (53). Лемма доказана.

3. Регуляризация сингулярного интегрального уравнения задачи Дирихле. Установим теперь условия на границу области D_z^\pm , достаточные для регуляризации сингулярного интегрального уравнения (18) задачи Дирихле для функции тока Стокса.

Всюду в дальнейшем

$$m(\xi, \tau) := M_\pm \left(\frac{\xi - i, \tau - i}{\xi + i, \tau + i} \right),$$

$$A(\xi, \tau) := 2 \operatorname{Re} m(\xi, \tau), \quad B(\xi, \tau) := 2 \operatorname{Im} m(\xi, \tau),$$

и в качестве функции $\Pi(\xi)$ рассматривается функция $\Pi_*(\xi) := |\xi|^{\beta_0} (|\xi| + 1)^{\beta_\infty - \beta_0}$, где числа β_0, β_∞ удовлетворяют соотношениям $1 - \alpha + \nu < \beta_0 < 1$, $0 < \beta_\infty < \min\{\alpha - \nu, 1/2\}$, в которых числа $\alpha \in (1/2; 1]$ и $\nu \in [0, \alpha)$ те же, что

и в определении класса $\tilde{\mathcal{H}}_\alpha(\partial D)$.

Введем в рассмотрение функции

$$\bar{n}(\xi, \tau) := \begin{cases} \frac{2\xi}{\pi} \int_\tau^\xi \frac{s(n(s, \tau) - n(\xi, \tau))}{(\xi^2 - s^2)^{3/2} \sqrt{s^2 - \tau^2}} ds & \text{при } \xi\tau > 0, \quad |\tau| < |\xi|; \\ 0 & \text{при } \xi\tau < 0 \text{ или } \xi\tau > 0, \quad |\tau| > |\xi|, \end{cases}$$

$$\bar{C}(\xi, \tau) := 2 \operatorname{Re} \bar{n}(\xi, \tau), \quad \bar{D}(\xi, \tau) := 2 \operatorname{Im} \bar{n}(\xi, \tau),$$

$$k_f(\xi, \tau) := -\frac{\xi}{|\xi|} \bar{D}(\xi, \tau) - \frac{1}{\pi} \int_0^\xi \frac{\bar{C}(\xi, \eta)}{\eta - \tau} d\eta,$$

$$\hat{g}_*(\tau) := \begin{cases} g_*(\tau) & \text{при } \tau \geq 0; \\ g_*(-\tau) & \text{при } \tau < 0 \end{cases}$$

и интегральные операторы

$$(k_f g)(\xi) := \int_{-\infty}^{\infty} \frac{k_f(\xi, \tau)}{\Pi_*(\tau)} g(\tau) d\tau,$$

$$(Qg)(\xi) := \Pi_*(\xi) \left(\frac{A(\xi, \xi)}{(A(\xi, \xi))^2 + (B(\xi, \xi))^2} \frac{g(\xi)}{\operatorname{Im} \sigma_\pm \left(\frac{\xi - i}{\xi + i} \right)} + \right.$$

$$+ \frac{P_{\pm}(\xi)}{4\pi i} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{g(\tau)}{\operatorname{Im} \sigma_{\pm} \left(\frac{\tau-i}{\tau+i} \right)} \sqrt{\frac{(\tau^2+1) \left| \operatorname{Im} \sigma_{\pm} \left(\frac{\tau-i}{\tau+i} \right) \right|}{2|\tau|}} \frac{d\tau}{\tau-\xi},$$

где

$$P_{+}(\xi) := \sqrt{\sigma'_{+} \left(\frac{\xi-i}{\xi+i} \right)} - \sqrt{\sigma'_{+} \left(\frac{\xi+i}{\xi-i} \right)}$$

и

$$P_{-}(\xi) := \sqrt{-\left(\frac{\xi-i}{\xi+i} \right)^2 \sigma'_{-} \left(\frac{\xi-i}{\xi+i} \right)} - \sqrt{-\left(\frac{\xi+i}{\xi-i} \right)^2 \sigma'_{-} \left(\frac{\xi+i}{\xi-i} \right)},$$

при этом значения корней положительны при $\xi = 0$.

Обозначим через $C(\mathbb{R})$ банахово пространство функций $g_*: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$, непрерывных на расширенной вещественной прямой $\mathbb{R} \cup \{\infty\}$, с нормой $\|g_*\|_{C(\mathbb{R})} := \sup_{\tau \in \mathbb{R}} |g_*(\tau)|$, а через $C_u(\mathbb{R})$ — подпространство пространства $C(\mathbb{R})$, состоящее из нечетных функций.

В следующей теореме приведены условия, достаточные для регуляризации сингулярного интегрального уравнения (18), к которому при доказательстве теоремы 5 редуцирована задача Дирихле для функции тока Стокса.

Теорема 6. Пусть функция $\psi_{\partial D}$ принадлежит классу $\tilde{\mathcal{H}}_{\alpha}(\partial D)$, $1/2 < \alpha \leq 1$, и удовлетворяет условиям (15) и (16), а конформное отображение $\sigma_{\pm}(Z)$ на границе единичного круга имеет непрерывную контурную производную, модуль непрерывности которой удовлетворяет условию

$$\int_0^1 \frac{\omega(\sigma'_{\pm}, \eta)}{\eta} \ln^3 \frac{1}{\eta} d\eta < \infty. \quad (54)$$

Тогда любое решение сингулярного интегрального уравнения (18) вида

$$V_*(\xi) = \frac{V_0(\xi)}{\Pi_*(\xi)}, \quad (55)$$

где $V_0 \in \mathcal{D}_u(\mathbb{R})$ и $V_0(\infty) = 0$, может быть получено в результате решения интегрального уравнения Фредгольма

$$V_0(\xi) + (Q(k_f V_0))(\xi) = (Q\hat{g}_*)(\xi) \quad \forall \xi \in \mathbb{R}, \quad (56)$$

в котором оператор $Q k_f$ компактен в пространстве $C_u(\mathbb{R})$. При этом уравнение (56) имеет единственное решение в пространстве $C_u(\mathbb{R})$, принадлежащее классу $\mathcal{D}_u(\mathbb{R})$, и выполняются равенства

$$V_0(0) = V_0(\infty) = 0. \quad (57)$$

Доказательство. Из оценок (28), (30) следует, что для функции $\tilde{C}(\xi, \tau)$ выполняются неравенства вида (49), (50) при $\Omega(\xi, \tau) = c \left(\frac{\omega(\sigma'_{\pm}, |T-Z|)}{|T-Z|} + 1 \right)$, где c — некоторая не зависящая от ξ и τ постоянная, и $\beta' = 1/2$. Поэтому с учетом леммы 5 перепишем сингулярное интегральное уравнение (18) в виде

$$\begin{aligned}
 & D(\xi, \xi) V_*(\xi) - \frac{iC(\xi, \xi)}{\pi i} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{V_*(\tau)}{\tau - \xi} d\tau + \\
 & + \int_{-\infty}^{\infty} k_f(\xi, \tau) V_*(\tau) d\tau = \hat{g}_*(\xi) \quad \forall \xi \in \mathbb{R} \setminus \{0\}.
 \end{aligned} \tag{58}$$

Заметим, что для функции $k_f(\xi, \tau)$ выполняется равенство

$$k_f(-\xi, -\tau) = k_f(\xi, \tau) \quad \forall \xi, \tau \in \mathbb{R} \setminus \{0\} : \xi \neq \tau,$$

следствием которого является четность функции $(k_f V_0)(\xi)$ при любой нечетной функции V_0 . Таким образом, обе части уравнения (58) являются четными функциями и, следовательно, уравнения (58) и (18) эквивалентны.

Индекс [19, с. 176] сингулярного интегрального уравнения (58)

$$\kappa := \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} d \arg \frac{\overline{m(\xi, \xi)}}{m(\xi, \xi)}.$$

При доказательстве теоремы 3 из [10] показано, что $\kappa = 0$. Поэтому для характеристического уравнения, соответствующего уравнению (58), единственное решение в классе функций, обращающихся в нуль в бесконечно удаленной точке и допускающих слабостепенную особенность в точке 0, задается оператором

$$(Q_h f)(\xi) := \frac{1}{\Pi_*(\xi)} (Qf)(\xi).$$

Применяя метод Карлемана – Векуа [19, 20] регуляризации уравнения (58) решением соответствующего характеристического уравнения, получаем интегральное уравнение (56), равносильное уравнению (58).

Покажем, что любое решение V_0 уравнения (56) в пространстве $C_u(\mathbb{R})$ принадлежит классу $\mathcal{D}_u(\mathbb{R})$ и выполняются равенства (57). С этой целью отметим сначала следующие соотношения для функции \hat{g}_* , которые следуют из условия $\Psi_{\partial D} \in \tilde{\mathcal{H}}_{\alpha}(\partial D)$. Так, оценки (37), (48) из [8] для функции \hat{g}_* принимают вид

$$|\hat{g}_*(\xi)| \leq \frac{c}{\xi^{1+\alpha-\nu}} \quad \forall \xi \geq 2,$$

$$|\hat{g}_*(\xi)| \leq c \xi^{\alpha-\nu} \quad \forall \xi \in (0; 2),$$

где постоянная c не зависит от ξ . Кроме того, вследствие оценок (39), (40) из [8] существует $\alpha_1 \in (0; 1)$ такое, что модуль непрерывности функции \hat{g}_* удовлетворяет соотношению

$$\omega_{\mathbb{R}}(\hat{g}_*, \varepsilon) \leq c \varepsilon^{\alpha_1} \quad \forall \varepsilon > 0,$$

где постоянная c не зависит от ε .

Далее, используя указанные для функции \hat{g}_* соотношения, путем несложных выкладок устанавливаем, что для функции

$$h_*(\xi) := \Pi_*(\xi) \frac{\hat{g}_*(\xi)}{\operatorname{Im} \sigma_{\pm} \left(\frac{\xi - i}{\xi + i} \right)}$$

выполняются равенства $h_*(0) = h_*(\infty) = 0$ и существует $\alpha_2 \in (0; 1)$ такое, что выполняются соотношения

$$\omega_{\mathbb{R}}(h_*, \varepsilon) \leq c \varepsilon^{\alpha_2}, \quad \omega_{\mathbb{R}, \infty}(h_*, \varepsilon) \leq c \varepsilon^{\alpha_2} \quad \forall \varepsilon > 0,$$

в которых постоянная c не зависит от ε . Поэтому с учетом леммы 4 заключаем, что функция $(Q\hat{g}_*)(\xi)$ принадлежит классу $\mathcal{D}(\mathbb{R})$ и выполняются равенства $(Q\hat{g}_*)(0) = (Q\hat{g}_*)(\infty) = 0$. При этом очевидно также, что эта функция является нечетной.

В то же время вследствие четности функции $k_f V_0$ функция $Q(k_f V_0)$, в свою очередь, является нечетной и при условии (54) с учетом лемм 2–4 приходим к выводу о том, что эта функция принадлежит классу $\mathcal{D}(\mathbb{R})$ и выполняются равенства $(Q(k_f V_0))(0) = (Q(k_f V_0))(\infty) = 0$.

Таким образом, из предположения о том, что решение уравнения (56) $V_0 \in C_u(\mathbb{R})$, следует, что $V_0 = (Q\hat{g}_* - Q(k_f V_0)) \in \mathcal{D}_u(\mathbb{R})$ и выполняются равенства (57).

Заметим также, что условия Дини вида (44) для модуля непрерывности и локального центрированного относительно бесконечно удаленной точки модуля непрерывности функции $Q(k_f V_0)$ выполняются равномерно по V_0 из единичного шара пространства $C_u(\mathbb{R})$. Следовательно, оператор $Q k_f$ компактен в пространстве $C_u(\mathbb{R})$.

Наконец, покажем, что уравнение (56) имеет единственное решение в пространстве $C_u(\mathbb{R})$. С этой целью заметим, что согласно теореме 5 однородное уравнение (56) с нулевой правой частью равносильно уравнению

$$\frac{1}{2\pi i} \int_{\partial D_z^\pm} \frac{F(t)(t - \operatorname{Re} z)}{(\sqrt{(t-z)(t-\bar{z})})^\mp} dt = 0, \quad z \in \partial D_z^\pm \setminus \{b_1, b_2\}, \quad (59)$$

где верхние знаки (+ или $-$) соответствуют внутренней задаче Дирихле, а нижние знаки — внешней задаче Дирихле для функции тока Стокса, при этом связь функции F с функцией (55) описана в указанной теореме.

В случае внутренней задачи Дирихле согласно теореме 3 голоморфная в области D_z^+ функция F , удовлетворяющая уравнению (59), тождественно равна постоянной. В случае внешней задачи Дирихле согласно теореме 4 голоморфная в области D_z^- функция F , удовлетворяющая уравнению (59) и обращающаяся в нуль в бесконечно удаленной точке, тождественно равна нулю.

В обоих случаях в соответствии с теоремой 5 и равенством (55) найденным решениям F уравнения (59) соответствует решение $V_0 \equiv 0$ уравнения (56) с нулевой правой частью. Следовательно, однородное уравнение (56) с нулевой правой частью имеет в пространстве $C_u(\mathbb{R})$ только нулевое решение. Поэтому в соответствии с альтернативой Фредгольма уравнение (56) имеет единственное решение в пространстве $C_u(\mathbb{R})$ и доказательство завершено.

В работе [10] указаны условия на угол, который образует касательная к границе ∂D_z^\pm с положительным направлением оси Ox , достаточные для выполнения неравенства (54).

Сформулируем теперь результат о разрешимости задачи Дирихле для функции тока Стокса.

Теорема 7. Пусть выполняются условия теоремы 6. Тогда решение задачи Дирихле для функции тока Стокса в области D представляется формулой (9), где $z = x + iy$, $F(t)$ — предельные значения на множестве $\partial D_z \setminus \{b_1, b_2\}$ функции F , которая в случае внутренней задачи Дирихле выражается равенством (22), а в случае внешней задачи Дирихле — равенством (23). При этом функция V_* имеет вид (55), где V_0 — решение уравнения Фредгольма (56) в пространстве $C_u(\mathbb{R})$.

Доказательство. В случае внешней задачи Дирихле, используя теоремы 4 – 6, заключаем, что существует единственная голоморфная в D_z^- функция F , удовлетворяющая условию (8) и обращающаяся в нуль в бесконечно удаленной точке, такая, что ее граничные значения удовлетворяют интегральному уравнению (11). Эта функция задается равенством (23) и порождает решение задачи Дирихле по формуле (9).

В случае внутренней задачи Дирихле в силу теоремы 3 голоморфная в области D_z^+ функция F , удовлетворяющая условию (8) и такая, что ее граничные значения удовлетворяют интегральному уравнению (10), находится с точностью до действительного постоянного слагаемого. Поскольку при этом

$$\int_{\partial D_z^+} \frac{t - \operatorname{Re} z}{\sqrt{(t-z)(t-\bar{z})}} dt = 0, \quad \forall z \in D_z^+,$$

то все указанные решения уравнения (10) порождают одно и то же решение задачи Дирихле для функции тока Стокса по формуле (9). В частности, в соответствии с теоремами 5, 6 одно из решений уравнения (10) задается формулой (22) и доказательство завершено.

Перейдем к **доказательству теоремы 1**. Обозначим через γ_ρ образ окружности $\{Z \in \mathbb{C} : |Z| = \rho < 1\}$ при отображении $\sigma_+(Z)$, а через $D_{z,\rho}^+$ — область, ограниченную кривой γ_ρ . В качестве семейства $\{\Gamma_{z\bar{z}}\}$ возьмем гомотопическое семейство дуг всех возможных кривых γ_ρ , $0 < \rho < 1$.

Пусть $\psi(x, y)$ — решение уравнения (1) в ограниченной области D . Покажем, что существует голоморфная в D_z^+ функция F_0 такая, что при $F = F_0$ и всех $(x, y) \in D$ выполняется равенство (6), где $z = x + iy$, а Γ — произвольная замкнутая жорданова спрямляемая кривая в D_z^+ , которая охватывает кривую $\Gamma_{z\bar{z}}$.

Предположим, что точка z лежит на кривой γ_ρ при некотором $\rho \in (0; 1)$ и такая, что $\operatorname{Im} z \neq 0$. Тогда с учетом теоремы Коши равенство (6) приводится к виду

$$-\frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma_\rho} \frac{F(t)(t-x)}{(\sqrt{(t-z)(t-\bar{z})})^-} dt = \psi(x, y), \quad (60)$$

где

$$(\sqrt{(t-z)(t-\bar{z})})^- := \lim_{\tau \rightarrow t, \tau \in \mathbb{C} \setminus D_{z,\rho}^+} \sqrt{(\tau-z)(\tau-\bar{z})}.$$

В соответствии с теоремами 5, 6 уравнение (60) с помощью конформного отображения $z = \sigma_+ \left(\rho \frac{\xi - i}{\xi + i} \right)$ приводится к уравнению Фредгольма вида (56), которое имеет единственное решение в пространстве $C_\mu(\mathbb{R})$. Обозначим это решение через V_ρ . Тогда согласно теореме 5 граничные значения на множестве $\gamma_\rho \setminus \mathbb{R}$ функции

$$F_\rho(z) = \frac{2(\xi + i)}{\pi i \sigma'_+ \left(\rho \frac{\xi - i}{\xi + i} \right)} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\tau V_\rho(|\tau|)}{|\tau| \tau - \xi} \frac{d\tau}{\Pi_*(\tau)} - \frac{4}{\pi \rho \sigma'_+(0)} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{|\tau| V_\rho(|\tau|)}{\tau^2 + 1} \frac{d\tau}{\Pi_*(\tau)}, \quad z = \sigma_+ \left(\rho \frac{\xi - i}{\xi + i} \right) \in D_{z,\rho}^+, \quad \operatorname{Im} \xi > 0,$$

голоморфной в области $D_{z,\rho}^+$, удовлетворяют уравнению (60) при $F = F_\rho$. Заметим, что при этом выполняется равенство $F_\rho(\sigma_+(0)) = 0$.

Рассмотрим теперь два уравнения вида (60) при $\rho = \rho_1$ и $\rho = \rho_2$, где $0 < \rho_1 < \rho_2 < 1$, а также их решения F_{ρ_1} и F_{ρ_2} . Из единственности решения задачи Дирихле для функции тока Стокса в области $D_{\rho_2} := \{(x, y) : z = x + iy \in D_{z,\rho_2}^+\}$ с заданными граничными значениями $\psi(x, y)$, $(x, y) \in \partial D_{\rho_2}$, следует, что функция F_{ρ_2} является также решением уравнения (60) при $\rho = \rho_1$. Поскольку граница области D_{z,ρ_1}^+ является аналитической кривой, то к этой области применима теорема 3. Из этой теоремы следует, что при всех $z \in D_{z,\rho_1}^+$ выполняется равенство $F_{\rho_2}(z) = F_{\rho_1}(z) + C_0$, где C_0 — некоторая действительная постоянная. Поскольку при этом значения функций F_{ρ_1} и F_{ρ_2} совпадают в точке $\sigma_+(0)$, то $C_0 = 0$.

Следовательно, функции F_ρ при различных значениях $\rho \in (0; 1)$ являются сужением на область $D_{z,\rho}^+$ голоморфной в области D_z^+ функции F_0 , удовлетворяющей равенству (6) при $F = F_0$ и всех $(x, y) \in D$. Теперь, используя теорему 3, заключаем, что любая голоморфная в D_z^+ функция F , удовлетворяющая условию (8) и равенству (6) при всех $(x, y) \in D$, выражается равенством $F(z) = F_0(z) + C$, где C — некоторая действительная постоянная. Доказательство завершено.

Аналогично доказывается теорема 2. При этом используется отображение σ_- вместо отображения σ_+ и теорема 4 вместо теоремы 3.

4. Внешняя задача Дирихле для функции тока Стокса в случае, когда граница области — единичная окружность. Отметим, что в случае, когда область D является единичный круг, при доказательстве теоремы 5 работы [9] уравнение (10) несколько иным путем редуцировано не к уравнению (18), а к характеристическому сингулярному интегральному уравнению с ядром Коши, в котором искомая функция

$$u_*(\xi) = \xi^{-1} \int_0^\xi \operatorname{Re} \frac{-2iF_*(\tau)}{\tau + i} d\tau$$

найдена в явном виде. По такой же схеме доказывается следующая теорема, в которой устанавливается формула решения задачи Дирихле для функции тока Стокса в случае, когда область D является дополнением к замыканию единичного круга.

Теорема 8. Пусть $D = \{(x, y) : x^2 + y^2 > 1\}$, а функция $\psi_{\partial D}$ принадлежит классу $\tilde{H}_\alpha(\partial D)$, $1/2 < \alpha \leq 1$, и удовлетворяет условиям (15), (16). Тогда решение задачи Дирихле для функции тока Стокса в области D выражается формулой

$$\Psi(x, y) = \begin{cases} -\frac{1}{2\pi i} \int_{\partial D_z} \frac{G_* \left(i \frac{1+t}{1-t} \right) (t-x)}{\sqrt{(t-z)(t-\bar{z})}} dt & \text{при } y \neq 0; \\ 0 & \text{при } y = 0, \end{cases} \quad (61)$$

в которой $z = x + iy$,

$$G_*(\xi) = (\xi - i)^2 U(|\xi|) + \frac{2\xi(\xi - i)^2}{\pi i} \int_0^\infty \frac{U(\tau)}{\tau^2 - \xi^2} d\tau \quad \forall \xi \in \mathbb{R} \setminus \{0\}, \quad (62)$$

где

$$U(\tau) = \frac{2\tau}{(\tau^2 + 1)^2} g(\tau) + \frac{\tau^2}{\tau^2 + 1} g'(\tau) + \frac{2(1 - \tau^2)}{\pi(\tau^2 + 1)} \int_0^\infty \frac{sg(s)}{(s^2 + 1)(s^2 - \tau^2)} ds + \frac{2}{\pi(\tau^2 + 1)} \int_0^\infty \frac{s^2 g'(s)}{s^2 - \tau^2} ds, \quad (63)$$

$$g(\tau) = - \int_0^\tau \frac{(s^2 + 1)\Psi_*(s)}{2s\sqrt{\tau^2 - s^2}} ds, \quad (64)$$

а функция Ψ_* связана с заданными граничными значениями $\Psi_{\partial D}$ равенством (21).

Доказательство. Очевидно, что в этом случае $b_1 = -1$ и $b_2 = 1$.

Рассмотрим интегральное уравнение (11), в котором искомая функция F должна быть непрерывной на множестве $D_z^- \setminus \{-1; 1\}$, голоморфной в области D_z^- , удовлетворять условию (8) и оценке вида (12), а также иметь в бесконечно удаленной точке нуль не ниже второго порядка.

Учитывая, что при замене переменных $t = \frac{\tau + i}{\tau - i}$, $z = \frac{\xi + i}{\xi - i}$, где $\tau, \xi \in \mathbb{R}$, справедливы равенства

$$t - x = t - \frac{1}{2}(z + \bar{z}) = \frac{\tau + i}{\tau - i} - \frac{1}{2} \left(\frac{\xi + i}{\xi - i} + \frac{\xi - i}{\xi + i} \right) = \frac{2(\tau + i\xi^2)}{(\tau - i)(\xi^2 + 1)},$$

$$(\sqrt{(t - z)(t - \bar{z})})^+ = - \frac{2i}{(\tau - i)\sqrt{\xi^2 + 1}} \sqrt{\xi^2 - \tau^2} \quad \forall t \in \partial D_z^-,$$

путем таких же рассуждений, как и при доказательстве теоремы 5 из [9], интегральное уравнение (11) приводим к характеристическому сингулярному уравнению с ядром Коши

$$\xi u_*(\xi) - \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^\infty \frac{u_*(s)}{s - \xi} ds = \hat{g}(\xi) \quad \forall \xi \in \mathbb{R} \setminus \{0\}. \quad (65)$$

Здесь

$$u_*(\xi) := \xi^{-1} \int_0^\xi \operatorname{Re} \frac{F\left(\frac{\tau + i}{\tau - i}\right)}{(\tau - i)^2} d\tau,$$

$$\hat{g}(\tau) := \begin{cases} g(\tau) & \text{при } \tau > 0; \\ -g(-\tau) & \text{при } \tau < 0, \end{cases}$$

а функция g определяется формулой (64).

Поскольку индекс [19, с. 176] уравнения (65)

$$\kappa := \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^\infty d \arg \frac{\xi + i}{\xi - i} = -1,$$

то его решение u_* находится по формуле

$$u_*(\xi) = \frac{\xi}{\xi^2 + 1} \hat{g}(\xi) + \frac{1}{\pi(\xi + i)} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\hat{g}(s)}{s - i} \frac{ds}{s - \xi}, \quad (66)$$

если при этом выполняется условие разрешимости характеристического сингулярного уравнения [19, с. 190]:

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{\hat{g}(s)}{s^2 + 1} ds = 0.$$

Заметим, что условие выполняется вследствие нечетности функции \hat{g} .

Также с учетом нечетности функции \hat{g} преобразуем формулу (66) к виду

$$\begin{aligned} u_*(\xi) &= \frac{\xi}{\xi^2 + 1} \hat{g}(\xi) + \frac{\xi - i}{\pi(\xi^2 + 1)} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\hat{g}(s)}{s - i} \frac{ds}{s - \xi} = \\ &= \frac{\xi}{\xi^2 + 1} \hat{g}(\xi) + \frac{1}{\pi(\xi^2 + 1)} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\hat{g}(s)}{s - \xi} ds - \frac{1}{\pi(\xi^2 + 1)} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{s \hat{g}(s)}{s^2 + 1} ds. \end{aligned}$$

Далее с учетом леммы 8 из [9] получаем

$$\begin{aligned} \operatorname{Re} \frac{F\left(\frac{\tau + i}{\tau - i}\right)}{(\tau - i)^2} &= \frac{d}{d\xi} (\xi u_*(\xi)) = \frac{2\xi}{(\xi^2 + 1)^2} \hat{g}(\xi) + \frac{\xi^2}{\xi^2 + 1} \hat{g}'(\xi) + \\ &+ \frac{1 - \xi^2}{\pi(\xi^2 + 1)^2} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\hat{g}(s)}{s - \xi} ds + \frac{1}{\pi(\xi^2 + 1)} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{s \hat{g}'(s)}{s - \xi} ds - \\ &- \frac{1 - \xi^2}{\pi(\xi^2 + 1)^2} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{s \hat{g}(s)}{s^2 + 1} ds = U(|\xi|) \quad \forall \xi \in \mathbb{R} \setminus \{0\}, \end{aligned}$$

где функция U определяется равенством (63).

Теперь, используя решение задачи Шварца для полуплоскости [15, с. 209], находим функцию $G_*(\xi) := F\left(\frac{\xi + i}{\xi - i}\right)$:

$$G_*(\xi) = \frac{(\xi - i)^2}{\pi i} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{U(|\tau|)}{\tau - \xi} d\tau \quad \forall \xi \in \mathbb{C} : \operatorname{Im} \xi > 0.$$

Функция G_* непрерывно продолжается из верхней полуплоскости $\{\xi \in \mathbb{C} : \operatorname{Im} \xi > 0\}$ на множество $\mathbb{R} \setminus \{0\}$ и может иметь слабостепенной рост в окрестностях бесконечно удаленной точки и точки 0. Это устанавливается аналогично тому, как при доказательстве теоремы 5 из [9] установлены аналогичные свойства функции F_* .

Следовательно, функция $F(t) := G_*\left(i \frac{1+t}{1-t}\right)$ является решением интегрального уравнения (11) и, кроме того, удовлетворяет условию (8) и оценке вида (12). Поскольку при этом она имеет в бесконечно удаленной точке нуль не ниже второго порядка, выполняется также условие (5).

Таким образом, решение задачи Дирихле для функции тока Стокса выражается формулой (61), в которой предельные значения функции G_* на $\mathbb{R} \setminus \{0\}$

выражаются по формуле Сохоцкого [19, с. 47] и с учетом четности функции $U(|\xi|)$ записываются в виде (62). Теорема доказана.

Автор признателен И. П. Мельниченко за полезные обсуждения результатов работы.

1. Михайлов Л. Г., Раджабов Н. Аналог формулы Пуассона для некоторых уравнений второго порядка с сингулярной линией // Докл. АН ТаджССР. – 1972. – 15, № 11. – С. 6–9.
2. Лаврентьев М. А., Шабат Б. В. Проблемы гидродинамики и их математические модели. – М.: Наука, 1977. – 408 с.
3. Лойцянский Л. Г. Механика жидкости и газа. – М.: Наука, 1987. – 840 с.
4. Бэтчелор Дж. Введение в динамику жидкости. – М.: Мир, 1973. – 758 с.
5. Плакса С. А. Об интегральных представлениях осесимметричного потенциала и функции тока Стокса в областях меридианной плоскости. I // Укр. мат. журн. – 2001. – 53, № 5. – С. 631–646.
6. Мельниченко И. П., Плакса С. А. Потенциальные поля с осевой симметрией и алгебры многозначных функций векторного аргумента. I // Там же. – 1996. – 48, № 11. – С. 1518–1529.
7. Мельниченко И. П., Плакса С. А. Потенциальные поля с осевой симметрией и алгебры многозначных функций векторного аргумента. II // Там же. – № 12. – С. 1695–1703.
8. Плакса С. А. Задачи Дирихле для осесимметричных потенциальных полей в круге меридианной плоскости. I // Там же. – 2000. – 52, № 4. – С. 491–511.
9. Плакса С. А. Задачи Дирихле для осесимметричных потенциальных полей в круге меридианной плоскости. II // Там же. – № 6. – С. 748–757.
10. Плакса С. А. Задача Дирихле для осесимметричного потенциала в односвязной области меридианной плоскости // Там же. – 2001. – 53, № 12. – С. 1623–1640.
11. Плакса С. А. К решению внешней задачи Дирихле для осесимметричного потенциала // Там же. – 2002. – 54, № 12. – С. 1634–1641.
12. Салаев В. В. Прямые и обратные оценки для особого интеграла Коши по замкнутой кривой // Мат. заметки. – 1976. – 19, № 3. – С. 365–380.
13. David G. Operateurs intégraux sur certaines courbes du plan complexe // Ann. sci. Ecole Supér. Ser. 4. – 1984. – 14, № 1. – P. 157–189.
14. Плакса С. А. Об интегральных представлениях осесимметричного потенциала и функции тока Стокса в областях меридианной плоскости. II // Укр. мат. журн. – 2001. – 53, № 6. – С. 800–809.
15. Лаврентьев М. А., Шабат Б. В. Методы теории функций комплексного переменного. – М.: Наука, 1987. – 688 с.
16. Тиман А. Ф. Теория приближения функций действительного переменного. – М.: Физматгиз, 1960. – 540 с.
17. Салаев В. В. Некоторые свойства сингулярного оператора // Уч. зап. Азербайдж. ун-та. Сер. физ.-мат. наук. – 1966. – № 6. – С. 12–17.
18. Хведелидзе Б. В. Метод интегралов типа Коши в разрывных задачах теории голоморфных функций одной комплексной переменной // Итоги науки и техники. Сер. Соврем. пробл. математики. – 1975. – 7. – С. 5–162.
19. Гахов Ф. Д. Краевые задачи. – М.: Наука, 1977. – 640 с.
20. Мухелишвили Н. И. Сингулярные интегральные уравнения. – М.: Наука, 1968. – 511 с.

Получено 26.12.2001