



# Math-Net.Ru

Общероссийский математический портал

Л. А. Аксентьев, А. М. Елизаров, М. И. Киндер,  
Обратные краевые задачи для многосвязных об-  
ластей на римановых поверхностях рода нуль. III,  
*Тр. сем. по краев. задачам*, 1987, выпуск 23, 25–36

Использование Общероссийского математического портала Math-  
Net.Ru подразумевает, что вы прочитали и согласны с пользователь-  
ским соглашением

<http://www.mathnet.ru/rus/agreement>

Параметры загрузки:

IP: 18.97.9.174

17 января 2025 г., 08:45:25



*Аксентьев Л. А., Елизаров А. М., Киндер М. И.*

**ОБРАТНЫЕ КРАЕВЫЕ ЗАДАЧИ  
ДЛЯ МНОГОСВЯЗНЫХ ОБЛАСТЕЙ  
НА РИМАНОВЫХ ПОВЕРХНОСТЯХ РОДА НУЛЬ, III**

Данная статья является продолжением двух первых частей работы [1]. В ней дана оценка числа решений системы уравнений Гахова в  $p$ -симметричном случае, доказана разрешимость окз в многосвязной области при наличии точки ветвления порядка  $(m-1) \in \infty$ , причем рассмотрены также  $p$ -симметричные решения. Метод исследования состоит в изучении вращения векторного поля, связанного с задачей.

Возможность использования методов теории плоских векторных полей в окз следует из работы [2], в которой вопрос разрешимости внешней окз в односвязной области сведен к исследованию разрешимости уравнения, выражающего необходимое условие экстремума гладкой вещественной поверхности  $\Phi = \Phi(b)$ ,  $b = u + iv$ , определенной исходными данными задачи. Это означает, что для доказательства разрешимости окз необходимо установить наличие нулевых векторов у векторного поля  $\text{grad } \Phi(b)$ . В [2] доказано существование глобального максимума поверхности  $\Phi$  и, следовательно, существование хотя бы одного нулевого вектора поля градиентов. Применение методов теории плоских векторных полей (см., например, [3]) позволяет не только доказать существование корней уравнения  $\Phi$ . Д. Гахова, но и оценить снизу их число. Этот подход в применении к внешним окз в многосвязной области реализован в [4], а при исследовании новых классов окз в односвязной области — в статье [5]. В настоящей работе указанные методы использованы при изучении окз на римановых поверхностях.

Нумерация формул и теорем продолжает нумерацию из [1].  
1°. Дадим оценку снизу числа решений уравнения

$$\partial\Phi/\partial b = 0, \quad (31)$$

$$\Phi(b) = \left| e^{p\lambda_1(b)} / \left( b^{p(p-1)} \prod_{k,j=1}^p f(b_k, b_j) \right) \right|, \quad b_k = e^{2\pi ik/p} b.$$

**Теорема 5.** *Уравнение (31) имеет в  $(n+1)$ -связной  $p$ -симметричной области  $D_\omega$ , не содержащей  $\omega = 0$ , не менее  $(n-1)/p + 2$  различных решений.*

**Доказательство.** В [1] доказано существование точки  $b_* \in D_\omega$ , в которой  $\Phi(b)$  достигает своей точной верхней грани. В силу  $p$ -симметрии функции  $\Phi(b)$  точек ее абсолютного максимума будет не менее  $p$ .

Зададим векторное поле градиентов  $\text{grad } \Phi(b) = (\partial\Phi/\partial u, \partial\Phi/\partial v)$ , где  $b = u + iv$ . Нулевыми векторами этого поля будут решения (31). В силу граничного поведения  $\Phi(b)$  вращение поля градиентов вдоль границы  $(n + 1)$ -связной области  $D_w$  может быть найдено аналогично [4]:

$$\text{ind grad } \Phi = 1 - n.$$

По основной теореме теории плоских векторных полей (см., например, [3, с. 28]) алгебраическая сумма индексов особых точек  $\alpha_k$  равна вращению векторного поля по границе области, т. е.

$$\sum_k \gamma(\alpha_k) = 1 - n. \quad (32)$$

Так как  $p$  точек абсолютного максимума функции  $\Phi(b)$  являются в то же время особыми точками поля градиентов с индексами, равными  $+1$ , из равенства (32) выводим

$$p + \sum_{k=1}^l \gamma(\alpha_k) = 1 - n. \quad (33)$$

Оценим снизу число  $l$  остальных особых точек, предполагая его конечным (в противном случае будем иметь бесконечно много решений уравнения (31), и теорема 5 будет доказана). Для этого покажем, что индексы всех оставшихся точек  $\alpha_k$  равны  $\pm 1$  или  $0$ .

Иследуем вторую дифференциальную форму функции  $\Phi(b)$ :  $\Delta = \Phi_{uu}\Phi_{vv} - \Phi_{uv}^2$ . Известно (см., например, [3, с. 69—70]), что если одно из чисел  $\Phi_{uu}$ ,  $\Phi_{vv}$  отлично от нуля в особой точке  $\alpha_k$ , то индекс  $\gamma(\alpha_k)$  равен  $+1$ ,  $-1$  или  $0$ . Для этого достаточно потребовать, чтобы в каждой особой точке выполнялось соотношение  $\Phi_{uu} + \Phi_{vv} < 0$ . Последнее неравенство следует из супергармоничности функции  $\ln \Phi(b)$  [4].

Учитывая, что в силу  $p$ -симметричности области  $D_w$  и  $p$ -симметрии функции  $\Phi(b)$  число  $l$  седловых точек будет кратно  $p$ , из (33) получим неравенство

$$p + p \sum_{k=1}^s \gamma(\alpha_k) \leq 1 - n$$

(здесь  $s$  — число особых точек с индексами  $-1$ ), т. е.  $s \geq (n - 1)/p + 1$ . Общее число решений уравнения (31) будет не меньше, чем  $p + ps \geq n - 1 + 2p$ . Так как наборы решений, получающиеся из какого-то одного поворотами на углы, кратные  $2\pi/p$ , мы отождествляем, то различных решений будет не менее, чем  $(n - 1)/p + 2$ . Теорема доказана.

Отметим, что при  $p = 1$  из теоремы 5 следует результат для уравнения Ф. Д. Гахова, полученный в [6].

2°. Исследуем разрешимость системы уравнений Гахова (14) в случае, когда  $z(w) \in [N; m]$ ,  $m > 1$ , т. е. когда  $z'(w)$  имеет единственный полюс порядка  $m + 1$  в неизвестной точке  $b \in D_w$  и нули порядков  $n_l$  в фиксированных точках  $a_l$ ,  $l = \overline{1, N_0}$ , причем  $N = \sum_{l=1}^{N_0} n_l$ . Класс областей  $D_z$  считается фиксированным, а необходимое условие разрешимости (2) — выполненным. При этом постоянные  $\xi_i$  в представлении функции  $\chi_1(w)$  однозначно определены в (12).

Функция  $z'(w)$  имеет представление

$$z'(w) = \varphi(w) [F(w, b)]^{-m-1}, \quad \varphi(w) = \exp \chi_1(w) \prod_{l=1}^{N_0} [F(w, a_l)]^{n_l},$$

где  $F(w, b) = (w - b)f(w, b)$ . Пусть  $p(w, b) = 1/f(w, b)$ . Система (14) содержит единственное уравнение  $\text{выч}_{w=b} z'(w) = 0$ , эквивалентное уравнению

$$Q(b) = \sum_{\nu=0}^m C_m^\nu \varphi^{(\nu)}(b) \left. \frac{\partial^{m-\nu}}{\partial w^{m-\nu}} p^{m+1}(w, b) \right|_{w=b} = 0. \quad (34)$$

**Теорема 6.** Пусть  $n_l \geq m$  для всех  $l = \overline{1, N_0}$ , причем  $N_0 \neq 0$  в случае  $n = 1$  и  $N_0 \neq 1$  в случае  $n = 0$ . Тогда уравнение (34) разрешимо.

**Доказательство.** В случае односвязной области ( $n = 0$ ) теорема 6 схематично доказана Ф. Г. Авхадиевым [5] (следует, правда, учесть, что случай  $N_0 = 1$  при наших обозначениях в формулировке теоремы Ф. Г. Авхадиева нужно отбросить). Методика его доказательства обобщается нами на случай многосвязной области с преодолением нескольких сложных моментов в обосновании теоремы.

В качестве  $D_w$  возьмем круговую  $(n + 1)$ -связную область, так как к этому всегда можно прийти, совершая предварительно конформное отображение  $D_w$  на круговую область с внешней граничной окружностью  $|w| = 1$ .

Исследуем поведение векторного поля  $Q(b)$  на границе  $\partial D_w$ . Для выделения главной части  $Q(b)$  используем следующие утверждения. Обозначим  $p_1^{(\nu)}(b, b) = \left. \partial^\nu p(w, b) / \partial w^\nu \right|_{w=b}$ , т. е. индекс 1

показывает, что производная берется по первому аргументу.

**Лемма 1.** В случае круговой области  $D_w$  производные  $p_1^{(\nu)}(b, b)$  являются ограниченными для  $b \in \overline{D_w}$  при любом  $\nu$ .

**Доказательство.** В круговых многосвязных областях функцию  $F(w, b)$ , дающую конформное и однолистное отображение области  $D_w$  на единичный круг с концентрическими круговыми разрезами и принимающую на границе области постоянные по модулю значения, по принципу симметрии можно аналитически

продолжить в более широкую область  $D_w^*$ . Эта область получается присоединением к  $D_w$  симметричных относительно граничных контуров кольцевых областей  $D_{w_k}^*$ ,  $k = \overline{0, n}$ . Тем самым будет аналитически продолженной в  $D_w^*$  и функция  $p(w, b)$ . Поскольку  $p(w, b)$  при любом  $w \in \overline{D_w^*}$  является непрерывной по  $b \in \overline{D_w}$  (в силу аналогичного поведения функции  $F(w, b)$ , связанной с функцией Грина), то

$$|p(t, b)| \leq c \text{ при } t \in \partial D_w^* \text{ и } b \in \overline{D_w}, \quad (35)$$

причем оценка является равномерной по  $t$  и  $b$ .

Рассмотрим теперь представление функции  $p(w, b)$  интегралом типа Коши

$$p(w, b) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\partial D_w^*} \frac{p(t, b) dt}{t - w}.$$

После дифференцирования и подстановки  $w = b$  получим

$$p_1^{(\nu)}(b, b) = \frac{\nu!}{2\pi i} \int_{\partial D_w^*} \frac{p(t, b) dt}{(t - b)^{\nu+1}}.$$

На основании (35) из этого представления легко вытекает ограниченность производной

$$|p_1^{(\nu)}(b, b)| \leq cM = cM(\nu, \text{dist}(\partial D_w, \partial D_w^*))$$

равномерно для всех  $b \in \overline{D_w} \subset D_w^*$ . Лемма 1 доказана.

Лемма 2. Если функция  $\varphi(w)$  непрерывна в замкнутой области  $\overline{D_w}$ , то при  $\nu \neq 0$

$$|p_1^{(\nu)}(b)| = d^{-\nu-1} o(d), \quad (36)$$

где  $d = \text{dist}(b, \partial D_w)$  — расстояние от точки  $b$  до границы  $\partial D_w$ .

Доказательство. Докажем это утверждение методом математической индукции. Сначала обоснуем асимптотическое поведение (36) при  $\nu = 1$ , т. е. докажем, что  $\lim_{b \rightarrow \partial D_w} d \cdot \varphi'(b) = 0$ .

Рассмотрим функцию  $\Omega(\zeta) = \varphi(b + \zeta d) - \varphi(b)$ ,  $|\zeta| < 1$ , которая допускает оценку  $|\Omega(\zeta)| \leq \omega(\varphi, d)$ , где  $\omega(\varphi, d) = \sup |\varphi(\zeta_1) - \varphi(\zeta_2)|$  при  $\zeta_1, \zeta_2 \in \overline{D_w}$  и  $|\zeta_1 - \zeta_2| < d$ . Поэтому по лемме Шварца для  $\Omega(\zeta)/\omega$  будем иметь  $|\Omega'(0)|/\omega(\varphi, d) \leq 1$ , следовательно,  $|\varphi'(b)|d \leq \omega(\varphi, d) \rightarrow 0$  при  $d \rightarrow 0$ .

Предположим теперь, что утверждение (36) доказано для всех  $\nu \leq k$  и докажем его для  $\nu = k + 1$ . Вычтем из  $\varphi(b + \zeta d)$  первые  $k + 1$  слагаемых разложения этой функции в ряд по степеням  $\zeta$  и (не учитывая зависимости от  $k$ ) обозначим

$$\Omega(\zeta) = \varphi(b + \zeta d) - \left\{ \varphi(b) + \varphi'(b)\zeta d + \frac{1}{2!}\varphi''(b)\zeta^2 d^2 + \dots + \frac{1}{k!}\varphi^{(k)}(b)\zeta^k d^k \right\},$$

причем для всех  $\zeta$ ,  $|\zeta| < 1$ ,

$$|\Omega(\zeta)| \leq \omega(\varphi, d) + \sum_{\nu=1}^k \frac{1}{\nu!} |\varphi^{(\nu)}(b)| d^\nu \equiv \omega_k(\varphi, d).$$

Так как первые  $k$  производных регулярной функции  $\Omega(\zeta)$  в точке  $\zeta=0$  равны нулю, то по лемме Шварца справедлива оценка

$$|\Omega^{(k+1)}(0)| \leq (k+1)! \omega_k(\varphi, d).$$

Учитывая соотношения  $\Omega^{(k+1)}(0) = \varphi^{(k+1)}(b) d^{k+1}$  и (в силу предположения индукции для  $\nu \leq k$ )  $|\varphi^{(\nu)}(b)| d^\nu \rightarrow 0$ , получаем при  $d \rightarrow 0$

$$|\varphi^{(k+1)}(b)| d^{k+1} \rightarrow 0.$$

Лемма 2 доказана.

Поведение остальных слагаемых, входящих в уравнение (34), также оценим в зависимости от близости точки  $b$  к границе области  $\partial D_w$ . Определим характер функции  $p(b, b)$  при приближении  $b$  к одной из граничных окружностей  $\mathcal{L}_{wk} \subset \partial D_w$ , например, к  $|\omega|=1$ . Так как в точке  $b^* = 1/\bar{b} \in D_w^*$ , симметричной с точкой  $b$  относительно  $|\omega|=1$ , продолженная функция  $F(\omega, b)$  имеет полюс, то получаем представление

$$F(\omega, b) = \frac{\omega - b}{1 - \bar{b}\omega} \Psi(\omega, b), \quad \Psi(b, b) \neq 0,$$

где  $\Psi(\omega, b)$  — аналитическая по  $\omega$  функция, непрерывная и равномерно ограниченная по  $\omega$  и  $b$  в области  $\bar{D}_w \subset D_w^*$ . Поэтому для функции

$$p(b, b) = 1/f(b, b) = (1 - b\bar{b})/\Psi(b, b) \quad (37)$$

справедлива оценка

$$|p(b, b)| \leq Ad \quad (d = \text{dist}(b, \partial D_w)). \quad (38)$$

Так как в случае круговой области  $D_w$  все производные  $p_1^{(\nu)}(b, b)$  ограничены (лемма 1), то в силу (38) имеем

$$\left| \frac{\partial^{m-\nu}}{\partial \omega^{m-\nu}} [p(\omega, b)]^{m+1} \right|_{\omega=b} \leq B |p(b, b)|^{\nu+1} \leq \tilde{B} d^{\nu+1}.$$

Здесь величиной  $B$  оценена сумма слагаемых, содержащих функцию  $p(b, b)$  и ее производные  $p_1^{(k)}(b, b)$  до порядка  $k = m - \nu$  включительно. Из этих слагаемых предварительно вынесена за скобки наименьшая степень функции  $p(b, b)$ .

Учитывая поведение  $|\varphi^{(\nu)}(b)|$ , обоснованное при  $\nu \neq 0$  в лемме 2, получим

$$\left| \frac{\partial^{m-\nu}}{\partial \omega^{m-\nu}} [p(\omega, b)]^{m+1} \right|_{\omega=b} \varphi^{(\nu)}(b) = o(d),$$

а при  $\nu = 0$  будем иметь

$$\varphi(b) \frac{\partial^m}{\partial \omega^m} [p(\omega, b)]^{m+1} \Big|_{\omega=b} = \varphi(b) p(b, b) (p'_1(b, b))^m + o(p(b, b)). \quad (39)$$

Для доказательства того, что первое слагаемое в правой части (39) представляет собой главный член асимптотического поведения левой части (39), понадобится

*Лемма 3. Функция  $p'_1(b, b)$  отлична от нуля в малых круговых кольцах, содержащих граничные окружности  $\partial D_\omega$ .*

Доказательство. Как и выше, докажем сформулированное утверждение лишь для внешней граничной окружности  $|\omega| = 1$ , так как для остальных граничных контуров доказательство аналогично.

Используя представление (37) для  $p(b, b)$  в области  $D_\omega$ , получим

$$p'_1(b, b) = -\bar{b}\psi(b, b) + (1 - b\bar{b})\psi'(b, b),$$

где  $\psi(\omega, b) = 1/\Psi(\omega, b)$  — регулярная в  $D_\omega$  функция. Так как множитель перед  $\psi'(b, b)$  в пределе при  $|b| \rightarrow 1$  будет равен нулю, то остается показать, что

$$\lim_{|b| \rightarrow 1} \psi(b, b) = \lim_{|b| \rightarrow 1} \frac{p(b, b)}{1 - b\bar{b}} \neq 0.$$

Для этой цели заметим, что величина  $|p(b, b)| = 1/|f(b, b)|$  является конформным радиусом области  $D_\omega$  относительно точки  $b \in D_\omega$ . Конформный радиус убывает при сжатии области  $D_\omega$  [7], поэтому справедливо неравенство  $|p(b, b)| \geq |p_0(b, b)| = 1/|f_0(b, b)|$ , где  $|p_0(b, b)|$  — конформный радиус кругового кольца  $q < |\omega| < 1$ , вложенного в  $D_\omega$  и содержащего точку  $b$ . Используя явный вид функции  $F_0(\omega, b) = (\omega - b)f_0(\omega, b)$ , отображающей кольцо  $q < |\omega| < 1$  на единичный круг с круговым разрезом [8, с. 233], имеем

$$|p_0(b, b)| = (1 - b\bar{b}) \prod_{k=1}^{\infty} [(1 - q^{2k} b\bar{b})(1 - q^{2k}/b\bar{b}) / (1 - q^{2k})^2].$$

Отсюда видно, что при  $|b| \rightarrow 1$  величина

$$|\psi(b, b)| = |p(b, b)| / (1 - b\bar{b}) \geq |p_0(b, b)| / (1 - b\bar{b})$$

стремится к выражению, отличному от нуля. Лемма 3 доказана.

Таким образом, установлено, что главную часть векторного поля  $Q(b)$  вблизи  $\partial D_w$  определяет слагаемое

$$Q_0(b) = \varphi(b) p(b, b) \left[ \frac{\partial p(w, b)}{\partial w} \Big|_{w=b} \right]^m.$$

Асимптотическое поведение поля  $Q_0(b)$  характеризуется величиной  $O(d)$ , и его вращение на  $\partial D_w$  в силу [3, с. 37] равно вращению  $Q(b)$ . В дальнейшем при подсчете вращения векторного поля по окружности  $\mathcal{L}_{wk} \subset \partial D_w$  учтем, что  $\text{ind } Q_0(b) =$

$= \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \text{ind}_{\mathcal{L}_{wk}^\varepsilon} Q_0(b)$ , где  $\mathcal{L}_{wk}^\varepsilon$  — некоторая кривая, близкая к  $\mathcal{L}_{wk}$  и содержащаяся в  $D_w$ . Преобразуем слагаемое  $Q_0(b)$  к удобному виду. Из равенства  $2[\ln |f(w, w)|]_1' = \frac{\partial}{\partial w} \ln |f(w, w)|$  [1, ч. II, с. 17] с учетом того, что  $|f(w, w)| = 1/|p(w, w)|$ , следует  $2(|p(w, w)|^2)_1' = \frac{\partial}{\partial w} |p(w, w)|^2$ . Поэтому

$$\frac{\partial p(w, b)}{\partial w} \Big|_{w=b} = p_1'(b, b) = [ |p(b, b)|^2 ]_1' / \overline{p(b, b)} = \frac{\partial |p(b, b)|^2}{\partial b} / (2\overline{p(b, b)}).$$

Дополнительно использовано то, что  $[p(b, b)]_1' = 0$ . Следовательно,  $\text{ind}_{\partial D_w} Q_0(b) = m \cdot \text{ind}_{\partial D_w} \tilde{Q}(b) + \text{ind}_{\partial D_w} \varphi(b)$ , где  $\tilde{Q}(b) = \partial P(b) / \partial b$ ,  $P(b) = |p(b, b)|^2$  — вещественная функция, причем  $\text{ind} [p(b, b) / \overline{p(b, b)}] = 0$ . Поле  $\tilde{Q}(b)$  сопряжено к полю  $\text{grad } P = (\partial P / \partial u, \partial P / \partial v)$ ,  $b = u + iv$ . Значит, вращение  $\tilde{Q}(b)$  отличается только знаком от вращения поля градиентов.

Будем считать, что все нулевые вектора поля изолированы (в противном случае их бесконечно много и теорема доказана). Тогда можно подобрать сколь угодно малое  $\varepsilon > 0$  так, что линии уровня  $\mathcal{L}_{wk}^\varepsilon : P(u, v) = \varepsilon$  будут гомотопны граничным контурам  $\mathcal{L}_{wk}$  и, следовательно, при переходе от  $\partial D_w$  к совокупности кривых  $\mathcal{L}_{wk}^\varepsilon$  вращение поля градиентов не изменится. Известно, что  $\mathcal{L}_{wk}^\varepsilon$  — гладкие замкнутые жордановы кривые, охватывающие  $\mathcal{L}_{wk}$ . На них вращение поля градиентов равно вращению поля касательных, т. е. равно 1. Окончательно

$$\text{ind}_{\partial D_w} Q_0(b) = -m \cdot \text{ind}_{\partial D_w} \text{grad } P(b) + \sum_{l=1}^{N_0} n_l = m(n-1) + N.$$

Критическими точками поля  $Q(b)$  в области  $D_w$  являются точки  $a_l$ ,  $l = \overline{1, N_0}$ . Действительно, в окрестности точек  $a$   $\varphi(b) = g_l(b)(b - a_l)^{n_l}$ , где функция  $g_l(b)$  регулярна и  $g_l(a_l) \neq 0$ . Следовательно, при условии, что  $n_l \geq 1$ ,



$$\varphi^{(\nu)}(b) = \sum_{j=0}^{\nu} C_{\nu}^j g_l^{(j)}(b) (b - a_l)^{n_l - \nu + j} n_l! / (n_l + j - \nu)! \quad (40)$$

Из (40) следует, что поведение  $\varphi^{(\nu)}(b)$  в окрестности точки  $a_l$  определяется слагаемым с  $j=0$ . Возвращаясь к (34) и учитывая ограниченность производных функций  $p(w, b)$  в окрестности  $a_l$ , а также указанное выше поведение  $\varphi^{(\nu)}(b)$  и неравенства  $n_l \geq m$ ,  $l = \overline{1, N_0}$ , приходим к заключению, что главная часть  $Q_0(b)$  в окрестности точки  $a_l$  определяется слагаемым с  $\nu = m$  и имеет вид  $[p(b, b)]^{m+1} (b - a_l)^{n_l - m} g_l(b)$ , причем  $p(b, b) \neq 0$ . Вырезая из  $D_w$  круговую окрестность  $U_{l\eta} = \{|\omega - a_l| \leq \eta\}$  точки  $a_l$  при достаточно малом  $\eta > 0$ , получаем, что  $\text{ind}_{\Gamma_{l\eta}^-} Q(b) = -\text{ind}_{b=a_l} Q(b) = m - n_l$ , где  $\Gamma_{l\eta}^- = \{|\omega - a_l| = \eta\}$ , а знак „-“ у  $\Gamma_{l\eta}^-$  указывает, что индекс вычисляется при обходе  $\Gamma_{l\eta}^-$  по часовой стрелке.

По условию задачи нас интересуют решения уравнения (34), не совпадающие с  $a_l$ ,  $l = \overline{1, N_0}$ . Рассмотрим область  $D_{w\eta} = D_w \setminus (\bigcup_{l=1}^{N_0} U_{l\eta})$ . Вращение векторного поля  $Q(b)$  на границе  $\partial D_{w\eta}$  складывается из вращения  $Q(b)$  по  $\partial D_w$  и вращений  $Q(b)$  по совокупности  $\Gamma_{l\eta}$ , т. е.

$$\begin{aligned} \text{ind}_{\partial D_{w\eta}} Q(b) &= \text{ind}_{\partial D_w} Q(b) + \sum_{l=1}^{N_0} \text{ind}_{\Gamma_{l\eta}} Q(b) = \\ &= m(n-1) + N + \sum_{l=1}^{N_0} (m - n_l) = m(n-1 + N_0) \neq 0 \end{aligned}$$

в силу предположений теоремы. Следовательно, уравнение (34) разрешимо. Доказательство закончено.

3°. Пусть граничные функции  $w_0(\tau)$ ,  $w_1(\tau)$ , ...,  $w_n(\tau)$  в обратной краевой задаче удовлетворяют условиям  $p$ -симметрии и определяют границу плоской  $(n+1)$ -связной  $p$ -симметричной области  $D_w$ . Рассмотрим случай, когда  $z(\omega) \in [N; \underbrace{m, \dots, m}_p]$ ,  $m \geq 1$ ,

причем дополнительно будем предполагать, что полюсы функции  $z(\omega)$  порядков  $m \geq 1$  расположены симметрично в точках  $b \exp(2\pi k i/p)$ ,  $k = \overline{0, p-1}$ , значение  $b$  неизвестно, а  $z'(\omega)$  имеет нули порядков  $n_l$  в фиксированных точках  $a_l$ ,  $l = \overline{1, N_0}$  ( $a_l \neq 0$ ), в точках, получающихся из них поворотами на углы  $2\pi k/p$ ,  $k = \overline{1, p-1}$  (тех же порядков), и нуль порядка  $r \geq 0$  в начале координат. Если  $0 \notin D_w$ , считаем, что  $r = 0$ . При этом  $N = p \sum_{l=1}^{N_0} n_l + r$ . Необходимым условием разрешимости задачи

для класса  $\{n_{z0}, n_{z1}, \dots, n_{zn}\}$  искомым областям  $D_z$  является в данном случае равенство

$$\begin{aligned} \sum_{k=0}^n n_{zk} &= 1 - n + p \sum_{l=1}^{N_0} n_l + r - (mp + p) = \\ &= 1 - n + r + p \left( \sum_{l=1}^{N_0} n_l - m - 1 \right). \end{aligned} \quad (41)$$

Так как

$$z'(\omega) = e^{\chi_1(\omega)} G_k(\omega) / (\omega - b_k)^{m+1}, \quad (42)$$

где

$$G_k(\omega) = \frac{[F(\omega, 0)]^p \prod_{j=1}^p \prod_{l=1}^{N_0} [F(\omega, \alpha_l \varepsilon^{j-1})]^{n_l}}{\prod_{j=1, j \neq k}^p [F(\omega, b \varepsilon^{j-1})]^{m+1} [f(\omega, b_k)]^{m+1}},$$

то система уравнений Гахова примет вид

$$\begin{aligned} m. \text{выч}_{\omega=b_k} z'(\omega) &\equiv [\exp \chi_1(\omega) G_k(\omega)]^{(m)} \Big|_{\omega=b_k} = 0, \\ b_k &= \varepsilon^{k-1} b, \quad k = \overline{1, p}. \end{aligned} \quad (43)$$

Перепишем (43) в следующей форме:

$$\sum_{\nu=0}^m C_m^\nu [\exp \chi_1(b_k)]^{(\nu)} G_k^{(m-\nu)}(b_k) = 0, \quad k = \overline{1, p}, \quad (44)$$

и покажем, что все уравнения в (44) совпадают. Действительно, по доказанной в [1, часть II] лемме  $F(\varepsilon\omega, \varepsilon\omega_0) = \varepsilon F(\omega, \omega_0)$ ,  $f(\varepsilon\omega, \varepsilon\omega_0) = f(\omega, \omega_0)$ . Учитывая эти свойства и равенство  $\varepsilon^{-1} = \varepsilon^{p-1}$ , получаем  $G_{k+1}(\varepsilon\omega) = \varepsilon^{m+1+r} G_k(\omega)$ , откуда следует, что  $G_k^{(\nu)}(b_k) = \varepsilon^{\nu-(m+1+r)} G_{k+1}^{(\nu)}(b_{k+1})$ ,  $\nu = \overline{0, m}$ . Из последнего равенства и свойства  $[\exp \chi_1(b)]^{(\nu)} = \varepsilon^{(k-1)\nu} [\exp \chi_1(b_k)]^{(\nu)}$  (справедливого в силу  $p$ -симметричности граничных функций окз) выведем совпадение первого и второго уравнений в (44):

$$\begin{aligned} 0 &= \sum_{\nu=0}^m C_m^\nu \varepsilon^{-\nu} [\exp \chi_1(b)]^{(\nu)} G_2^{(m-\nu)}(b_2) = \sum_{\nu=0}^m C_m^\nu \varepsilon^{-\nu} [\exp \chi_1(b)]^{(\nu)} \times \\ &\times G_1^{(m-\nu)}(b) \varepsilon^{r+\nu+1} = \varepsilon^{r+1} \sum_{\nu=0}^m C_m^\nu [\exp \chi_1(b)]^{(\nu)} G_1^{(m-\nu)}(b). \end{aligned}$$

Аналогично доказывается совпадение всех остальных уравнений. Следовательно, в системе (44) остается единственное уравнение для определения  $b$

$$Q(b) \equiv \sum_{\nu=0}^m C_m^\nu \frac{\partial^{m-\nu}}{\partial w^{m-\nu}} g(w, b) \Big|_{w=b} \left| [\varphi(w) p^{m+1}(w, b)]_{w=b}^{(\nu)} = 0, \quad (45)$$

где

$$\varphi(w) = \exp \chi_1(w) \prod_{j=1}^p \prod_{l=1}^{N_0} [F(w, a_l \varepsilon^{j-1})]^{n_l},$$

$$g(w, b) = [F(w, 0)]^r \prod_{j=2}^p [F(w, b \varepsilon^{j-1})]^{-(m+1)} \quad \text{при } p \geq 2,$$

$$g(w, b) = [F(w, 0)]^r \quad \text{при } p = 1.$$

Отметим, что при  $p = 1$  уравнение (45) совпадает с рассмотренным выше уравнением (34).

**Теорема 7.** Пусть граничные функции в окз удовлетворяют условиям  $p$ -симметрии и определяют границу плоской  $(n+1)$ -связной  $p$ -симметричной области  $D_w$ ,  $p \geq 1$ , функция  $z(w)$  из класса  $[N; \underbrace{m, \dots, m}_p]$  имеет представление (42), причем

$n_l \geq m$ ,  $l = \overline{1, N_0}$ , а класс искомым областей  $D_z$  выбран так, что выполняется необходимое условие разрешимости (41). Тогда уравнение Гахова (45) будет разрешимо, если

1°.  $n - 1 + N_0 p \neq 0$ ,  $p \geq 1$ , с двумя вариантами: а)  $0 \notin D_w$  (т. е.  $r = 0$ ); б)  $0 \in D_w$  и  $r = (m+1)(p-1)$ ;

2°.  $n + N_0 p \neq 0$ ,  $p \geq 1$ , область  $D_w$  содержит  $w = 0$ , а  $r$  удовлетворяет одному из неравенств: а)  $r \geq (m+1)(p-1) + m$ , б)  $0 \leq r < (m+1)(p-1)$ .

Соответствующее решение окз при выполнении условий замкнутости будет  $p$ -симметричной функцией в  $p$ -симметричной области  $D_z$ .

**Доказательство.** Выделим главную часть векторного поля  $Q(b)$  на границе  $\partial D_w$ . Как показано в теореме 6, поведенные выражения  $[\varphi(w) p^{m+1}(w, b)]_{w=b}^{(\nu)}$  на  $\partial D_w$  определяется производной  $\frac{\partial^\nu}{\partial w^\nu} p^{m+1}(w, b) \Big|_{w=b}$ . Так как  $p(b, b) \rightarrow 0$  при  $b \rightarrow t \in \partial D_w$ , то

главная часть  $Q(b)$  на  $\partial D_w$  определяется слагаемым суммы (45) с  $\nu = m$ , т. е. членом  $\tilde{Q}(b) = \left[ \frac{\partial}{\partial w} p(w, b) \Big|_{w=b} \right]^m \varphi(b) g(b, b) =$

$= Q_0(b) g(b, b)$ . По вышедоказанному,  $\text{ind } Q_0(b) = m(n-1) + pN$ .

Далее,  $\text{ind } g(b, b) = r - (m+1)(p-1)$ . Окончательно  $\text{ind } \tilde{Q}(b) = \text{ind}_{\partial D_w} Q_0(b) + \text{ind}_{\partial D_w} g(b, b) = m(n-1) + pN + r - (m+1)(p-1)$ .

Теперь необходимо выделить критические точки  $Q(b)$ . К их числу относятся точки  $a_l$ ,  $l = \overline{1, N_0}$ , и получающиеся из них

поворотом. Как и в теореме 6, при  $n_l \geq m$  поведение  $Q(b)$  в окрестности  $a_l$  можно легко определить:  $\text{ind}_{b=a_l} Q(b) = n_l - m$ .

Вырезая из  $D_w$  круговые окрестности с достаточно малым радиусом  $\eta$  точек  $a_l$ , получаем, что  $\text{ind}_{\Gamma_{l\eta}} Q(b) = m - n_l$ , где

$\Gamma_{l\eta} = \{|\omega - a_l| = \eta\}$ , причем обход осуществляется по часовой стрелке. При ограничениях а) и б) на величину  $r$  в  $1^\circ$  векторное поле  $Q(b)$  не имеет в  $D_w$  других критических точек. Записывая вращение  $Q(b)$  на границе области  $\partial D_{w\eta}$ , полученной из  $D_w$  удалением указанных окрестностей точек  $a_l$ , будем иметь  $\gamma = \text{ind}_{\partial D_{w\eta}} Q(b) = m(n - 1 + N_0 p) \neq 0$  при любых  $N_0$  и  $p$  в случае  $n > 1$ , при  $N_0 \neq 0$  в случае  $n = 1$ , и при  $N_0 \neq 1$  в случае  $n = 0$ ,  $p = 1$ , что эквивалентно разрешимости уравнения (45) при предположении  $1^\circ$ .

Пусть имеют место ограничения а) и б) в  $2^\circ$ . В этом случае критическими точками векторного поля  $Q(b)$  будут точки  $a_l e^{j-1}$ ,  $l = \overline{1, N_0}$ ,  $j = \overline{1, p}$  (поведение в окрестности которых определено выше), и точка  $b = 0$ . Из представления функции  $g(w, b)$  следует, что в окрестности  $w = 0$   $g(w, b) = w^\delta h(w, b)$ , где  $\delta = r - (m + 1)(p - 1)$  и  $h(b, b) \neq 0$  в окрестности  $b = 0$ . При ограничениях а) или б) п.  $2^\circ$  на величину  $r$  главная часть  $Q(b)$  в окрестности  $b = 0$  определяется членом

$$\left. \frac{\partial^m w^\delta}{\partial w^m} \right|_{w=b} p^{m+1}(b, b) h(b, b) \varphi(b), \quad p(b, b) \neq 0.$$

Вырезая круговую окрестность точки  $b = 0$ , получим, что  $\text{ind}_{\Gamma_{0\eta}} Q(b) = m - \delta$ , где  $\Gamma_{0\eta} = \{|\omega| = \eta\}$  обходится по часовой стрелке. Окончательно

$$\Gamma = \text{ind}_{\partial D_{w\eta}} Q(b) = m(n - 1 + N_0 p) + m = m(n + N_0 p) \neq 0$$

при всех  $N_0$  и  $p$  для  $n > 0$  и при всех  $p$  и  $N_0 \neq 0$  для случая односвязной области ( $n = 0$ ). Теорема доказана.

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Аксентьев Л. А., Елизаров А. М., Киндер М. И. Обратные краевые задачи для многосвязных областей на римановых поверхностях рода нуль, I, II.— В кн.: Тр. семинара по краевым задачам.— Казань: Изд-во Казан. ун-та, 1984, вып. 21, с. 19–32; 1985, вып. 22, с. 16–29.
2. Гахов Ф. Д. Об обратных краевых задачах.— Уч. записки Казанского ун-та, 1953, т. 113, кн. 10, с. 9–20.
3. Красносельский М. А. и др. Векторные поля на плоскости.— М.: Физматгиз, 1963.—245 с.

4. Киндер М. И. Внешние обратные краевые задачи в многосвязных областях и на римановых поверхностях. Автореферат дисс. ... канд. физ.-мат. наук.—Казань, 1984.—14 с.

5. Авхадиев Ф. Г. Обратная краевая задача для функции с особенностями.—В. кн.: Тр. семинара по краевым задачам.—Казань: Изд-во Казан. ун-та, 1984, вып. 21, с. 5—17.

6. Киндер М. И. О числе решений уравнения Ф. Д. Гахова в случае многосвязной области.—Изв. вузов. Математика, 1984, № 8, с. 69—72.

7. Ahlfors L., Beurling A. Conformal invariants and function-theoretic null-sets.—Acta Math., 1950, Bd. 83, N 1/2, p. 101—129.

8. Ахиезер Н. И. Элементы теории эллиптических функций.—2-е изд., перераб.—М.: Наука, 1970.—304 с.

*Доложено на семинаре 26 января 1984 г.*