

## О задаче Римана—Гильберта с ненулевым индексом для $n$ -связной круговой области

*Л. Е. Дундученко, В. И. Поряденная*

1. Пусть  $K_n$  —  $n$ -связная область, содержащая  $z = \infty$  и ограниченная окружностями  $\Gamma_k: |z - a_k| = R_k; |a_k - a_j| > R_k + R_j, k \neq j, k, j = 1, \dots, n; \bar{K}_n$  — замыкание области  $K_n$  ( $n \geq 3$ ). Будем искать регулярную и однозначную в  $K_n$  функцию  $w = f(z) = u + iv$ , непрерывную в  $\bar{K}_n$ , если ее вещественная и мнимая части удовлетворяют на  $\partial K_n$  условиям:

$$\begin{aligned} l_k(\theta) u(a_k + R_k e^{i\theta}) + m_k(\theta) v(a_k + R_k e^{i\theta}) &= p_k(\theta), \\ \theta = \arg(\zeta_k - a_k), 0 \leq \theta \leq 2\pi, \zeta_k \in \Gamma_k, & \quad k = 1, \dots, n, \end{aligned} \quad (1)$$

где  $l_k(\theta)$ ,  $m_k(\theta)$  и  $p_k(\theta)$  — заданные на отрезке  $[0, 2\pi]$  функции, подчиняющиеся определенным условиям, о которых скажем позднее, а сейчас лишь заметим, что они непрерывные и периодические с периодом  $2\pi$  и, кроме того,

$$l_k^2(\theta) + m_k^2(\theta) \neq 0, \quad k = 1, \dots, n.$$

Без ограничения общности можно положить

$$l_k(\theta) = \cos \omega_k(\theta), \quad m_k(\theta) = -\sin \omega_k(\theta),$$

где  $\omega_k(\theta)$ ,  $k = 1, \dots, n$ , — непрерывные функции, подчиняющиеся условию

$$\omega_k(\theta + 2\pi) = \omega_k(\theta) + 2\nu_k\pi, \quad \sum_{k=1}^n \nu_k = q, \quad (2)$$

$0 \leq \theta \leq 2\pi$ ,  $\nu_k$  ( $k = 1, \dots, n$ ),  $q$  — целые числа, причем  $q \neq 0$ , так как случай  $q = 0$  уже исследован [1].

Условия (1) можно короче записать так:

$$\operatorname{Re}[f(a_k + R_k e^{i\theta}) e^{i\omega_k(\theta)}] = p_k(\theta), \quad k = 1, \dots, n.$$

Решению этой краевой задачи для многосвязных областей посвящено много работ [2—4] и др., (см., например, библиографию в работе [4]). Первое решение этой задачи дали М. В. Келдыш и Л. И. Седов [2]. Но, насколько нам известно, нигде не ставился вопрос о таком ее решении, которое допускало бы вычислительную обработку с априорной погрешностью для областей  $K_n$  при условии, что  $n \geq 3$ . Тем не менее важность с прикладной точки

зрения такого приближения несомненна. В данной работе авторы приводят именно такое решение этой проблемы для многосвязных круговых областей  $K_n$  при условии, что  $n \geq 3$ . Ввиду простоты приводимого решения, нам кажется, что оно представляет не только прикладной, но и теоретический интерес.

Для решения подставленной задачи понадобятся следующие функции: а)  $w = \theta_j(z)$ ,  $j = 1, \dots, n-1$ , — однолистные функции, отображающие  $K_n$  на кольца  $q_{jj} < |w| < 1$ , так что  $\Gamma_n$  переходит в  $|w| = 1$ , а  $\Gamma_j$  — в  $|w| = q_{jj}$ ; остальные  $\Gamma_k$ ,  $k = 1, \dots, n-1$ ,  $k \neq j$ , переходят в разрезы по дугам окружностей  $|w| = q_{kj}$ ;  $q_{kj} > q_{jj}$ ;  $q_{kj} < 1$ . Эти функции имеют вид:

$$\theta_j(z) = \frac{z - a_j}{z - a_n} \cdot e^{f(z)},$$

где

$$f(z) = A + \sum_{k=1}^n \Phi_k(z) + \sum_{k=1}^n \sum_{\nu=2}^{+\infty} \sum_{\substack{k_\nu=1 \\ (k_\nu \neq k)}}^n \dots \sum_{\substack{k_1=1 \\ (k_1 \neq k_2)}}^n \{ \Phi_k([k_1, \dots, k_\nu, z] - \\ - \Phi_k([k_1, \dots, k_\nu, \infty])) - \sum_{k=1}^n \sum_{\nu=1}^{+\infty} \sum_{\substack{k_\nu=1 \\ (k_\nu \neq k)}}^n \dots \sum_{\substack{k_1=1 \\ (k_1 \neq k_2)}}^n \{ \bar{\Phi}_k([k_1, \dots, k_\nu, z] - \\ - \bar{\Phi}_k([k_1, \dots, k_\nu, \infty])) \}, \quad (3)$$

$$\Phi_k(z) = \begin{cases} -\ln \left( 1 + \frac{R_n^2}{(\bar{a}_n - \bar{a}_j)(z - a_n)} \right), & k = n; \\ \ln \left( 1 + \frac{R_k^2}{(\bar{a}_k - \bar{a}_n)(z - a_k)} \right) - \ln \left( 1 + \frac{R_k^2}{(\bar{a}_k - \bar{a}_j)(z - a_k)} \right), & k \neq n, j; \\ \ln \left( 1 + \frac{R_j^2}{(\bar{a}_j - \bar{a}_n)(z - a_j)} \right), & k = j. \end{cases}$$

Здесь знак (") указывает на то, что сумма берется только по четным значениям, а знак (') — на то, что суммируем только по нечетным значениям. Кроме того, использованы общепринятые обозначения для цепных дробей [5].

б)  $w = H(z)$  — функция, однолистно отображающая  $K_n$  на круг  $|w| < 1$  с разрезами по дугам окружностей  $|w| = r_k$ ,  $0 < r_k < 1$ ,  $k = 1, \dots, n-1$ , так что  $\Gamma_n$  переходит в  $|w| = 1$  и точка  $z = \infty$  переходит в точку  $w = 0$ . Эта функция построена в [6] и имеет вид:

$$H(z) = (z - a_n)^{-1} e^{f(z)},$$

причем  $f(z)$  записывается по формуле (3), где

$$\Phi_k(z) = \ln \left( 1 + \frac{R_k^2}{(\bar{a}_k - \bar{a}_n)(z - a_k)} \right), \quad k = 1, \dots, n-1; \quad \Phi_n(z) = 0.$$

в)  $w = \zeta_k(z)$ ,  $k = 1, \dots, n$ , — однолистные функции, отображающие  $K_n$  на  $w$ -плоскость с разрезами вдоль отрезков мнимой оси, так что  $\Gamma_n$  переходит в фиксированный отрезок. Следовательно, при  $k \neq j$   $\Gamma_n$  отображается

функциями  $\zeta_k(z)$  и  $\zeta_j(z)$  в различные отрезки:  $k, j = 1, \dots, n$ . Кроме того, в окрестности точки  $z = \infty$  функции  $\zeta_k(z)$  имеют разложения:

$$\zeta_k(z) = z + \beta_0^{(k)} + \frac{\beta_1^{(k)}}{z} + \dots, \quad k = 1, \dots, n.$$

Для построения функции  $\zeta_k(z)$  при фиксированном  $k$  воспользуемся функцией  $\psi_k(z)$ , построенной Голузиным [5] и совершающей однолистное конформное отображение области  $K_n$  на  $w$ -плоскость с  $n$  прямолинейными и параллельными действительной оси разрезами.

Эта функция имеет вид:

$$\psi_k(z) = z + f(z),$$

$f(z)$  — определяется по формуле (3), где  $\Phi_k(z) = R_k^2(z - a_k)^{-1}$ ,  $k = 1, \dots, n$ . Заметим, что если все центры окружностей  $|z - a_k| = R_k$ ,  $k = 1, \dots, n$ , лежат на действительной оси, то и все разрезы отображения лежат на действительной оси [5], поэтому в дальнейшем считаем, что  $\text{Im } a_k = 0$ ,  $k = 1, \dots, n$ . В таком случае можно положить

$$\zeta_k(z) = i\psi_k(z).$$

2. Будем решать задачу Римана — Гильберта с ненулевым индексом. Исследуем два случая:  $q \geq 1$  и  $q \leq -1$  (см. (2)).

Пусть  $q \geq 1$ . Рассмотрим функции

$$\psi_k(\theta) = \omega_k(\theta) - \sum_{j=1}^{n-1} \nu_j \arg \theta_j(a_k + R_k e^{i\theta}) + q \arg H(a_k + R_k e^{i\theta}),$$

$$k = 1, \dots, n. \quad (4)$$

Исходя из свойств функций  $\theta_j(z)$ ,  $j = 1, \dots, n-1$ ,  $H(z)$ , и условий (1), легко видеть, что

$$\psi_k(\theta + 2\pi) = \psi_k(\theta), \quad 0 \leq \theta \leq 2\pi, \quad k = 1, \dots, n.$$

Рассматривая  $\psi_k(z)$  как значения вещественной части на  $\partial K_n$  некоторой регулярной и однозначной в  $K_n$  функции  $\pi(z)$ , можем с помощью формулы Шварца [7] написать

$$\pi(z) = \frac{1}{2\pi} \sum_{k=1}^n \int_0^{2\pi} \psi_k(\theta) F_k(z, a_k + R_k e^{i\theta}) d\theta - \alpha_\pi + i\beta_\pi, \quad (5)$$

причем

$$\alpha_\pi = \frac{1}{2\pi} \sum_{k=1}^n \int_0^{2\pi} \psi_k(\theta) \text{Re } F_k(a_k + R_k e^{i\theta}, \zeta_k) d\theta = \text{const}$$

при любом  $j$ ,  $j = 1, \dots, n$  (это условия, которым должны удовлетворять функции  $\omega_k(\theta)$ ,  $k = 1, \dots, n$ ). Постоянную  $\beta_\pi$  можем считать равной нулю. Это, как показывает анализ полученного ниже решения, не ограничивает общности. Здесь ядерные функции  $w = F_k(z, \zeta_k)$ ,  $\zeta_k = a_k + R_k e^{i\theta}$ , достаточно подробно изучены в работах [7—9], а именно, в работе [7] установлено, что при фиксированном параметре  $\theta$ ,  $0 < \theta \leq 2\pi$ ,  $w = F_k(z, a_k + R_k e^{i\theta})$  однолистно отображает  $K_n$  на правую полуплоскость  $\text{Re } w > 0$  так, что каждая из граничных окружностей  $\Gamma_j$ ,  $j \neq k$ ,  $j = 1, \dots, n$ , переходит в отрезок прямой, параллельной мнимой оси, окружность  $\Gamma_k$  переходит при этом в мни-

мую ось  $\operatorname{Re} w = 0$  и в окрестности точки  $\zeta_k = a_k + R_k e^{i\theta}$   $w = F_k(z, \zeta_k)$  имеет разложение:

$$F_k(z, \zeta_k) = \frac{z + \zeta_k - 2a_k}{z - \zeta_k} + \varphi_k(z, \zeta_k).$$

Здесь  $\varphi_k(z, \zeta_k)$  регулярна в некотором кольце  $R_k(1 - \delta) < |z - a_k| < R_k(1 + \delta)$ ,  $\delta > 0$  — некоторое достаточно малое число, не зависящее от „ $k$ “, и удовлетворяет условиям:

$$\operatorname{Re} \varphi_k(z, \zeta_k)|_{z \in \Gamma_k} = 0, \quad \varphi_k(\zeta_k, \zeta_k) = 0.$$

В работе [8] эти функции построены в виде некоторых достаточно простых по конструкции функциональных рядов, сходящихся равномерно на любом компакте из  $K_n$ , а в работе [9] показано, что абсциссы граничных разрезов при отображении  $w = F_k(z, \zeta_k)$  изменяются при изменении параметра  $\theta$  (для довольно широкого класса областей  $K_n$ ,  $0 \leq \theta \leq 2\pi$ ).

Таким образом, как нетрудно понять, все ниже приведенные построения носят конструктивный характер и допускают достаточно простую вычислительную обработку, чего мы не наблюдаем в работах, посвященных проблеме Римана — Гильберта для  $n$ -связной круговой области при условии, что  $n \geq 3$ .

Положим, что  $\pi(z)$  непрерывна в  $\overline{K_n}$  и обозначим

$$\lambda_k(\theta) = \lim_{z \rightarrow \zeta_k} \operatorname{Im} \pi(z) = \operatorname{Im} \pi(a_k + R_k e^{i\theta}), \quad k = 1, \dots, n,$$

т. е.  $\pi(a_k + R_k e^{i\theta}) = \omega_k(\theta) + i\lambda_k(\theta)$ . Обозначим однозначную аналитическую в  $K_n$  функцию:

$$\xi(z) = f(z) \prod_{i=1}^{n-1} [\theta_i(z)]^{v_i} e^{i\pi(z)} H^{-q}(z). \quad (6)$$

Эта функция имеет в  $K_n$  единственный полюс порядка  $q$  в точке  $z = \infty$ , кроме того, она непрерывна на  $\partial K_n$  по предположению об искомой функции  $f(z)$ . На  $\partial K_n$  имеем:

$$\operatorname{Re} \left\{ f(a_k + R_k e^{i\theta}) \prod_{i=1}^{n-1} [\theta_i(a_k + R_k e^{i\theta})]^{v_i} e^{i\pi(a_k + R_k e^{i\theta})} H^{-q}(a_k + R_k e^{i\theta}) \right\} = s_k r_k^{-q} e^{-\lambda_k(\theta)} p_k(\theta), \quad k = 1, \dots, n, \quad (7)$$

где  $s_k = \prod_{j=1}^{n-1} |\theta_j(a_k + R_k e^{i\theta})|^{v_j} = \prod_{j=1}^{n-1} q_{kj}^{v_j} = \operatorname{const} > 0$ , а  $p_k(\theta)$  — заданные по условию функции, непрерывные на  $[0, 2\pi]$ . Снова, применяя формулу Шварца [7], построим регулярную в  $K_n$  функцию  $F(z)$  по значениям (7) ее вещественной части на  $\partial K_n$ :

$$F(z) = \frac{1}{2\pi} \sum_{k=1}^n s_k r_k^{-q} \int_0^{2\pi} e^{-\lambda_k(\theta)} p_k(\theta) F_k(z, a_k + R_k e^{i\theta}) d\theta - \alpha_F + i\beta_F, \quad (8)$$

где  $\alpha_F = \frac{1}{2\pi} \sum_{k=1}^n s_k r_k^{-q} \int_0^{2\pi} e^{-\lambda_k(\theta)} p_k(\theta) \operatorname{Re} F_k(a_k + R_k e^{i\theta}, a_k + R_k e^{i\theta}) d\theta = \operatorname{const}$ ,  $j = 1, \dots, n$  (условия однозначности). Эта функция регулярна и однозначна в  $K_n$  и имеет одинаковые значения вещественной части на  $\partial K_n$

с функцией  $\xi(z)$ , мероморфной в  $K_n$ , такой, которая может иметь в точке  $z = \infty$  полюс не выше  $q$ -го порядка. Следовательно, к функции  $F(z)$  надо добавить такую мероморфную  $\Phi(z)$ , которая обладала бы свойствами:

1) в точке  $z = \infty$  может иметь полюс не выше  $q$ -го порядка ( $q \geq 1$ );

2)  $\operatorname{Re} \Phi(a_k + R_k e^{i\theta}) = 0$ ,  $k = 1, \dots, n$ ;

3) главная часть ряда Лорана в окрестности точки  $z = \infty$  такая же, как и у функции  $\xi(z)$ .

Тогда

$$F(z) + \Phi(z) = f(z) \prod_{j=1}^{n-1} [\theta_j(z)]^{\nu_j} e^{i\pi(z)} H^{-q}(z). \quad (9)$$

Функция  $\Phi(z)$  определяется неоднозначно с точностью до некоторого числа произвольных вещественных постоянных и, в частности, если воспользоваться функциями  $w = \zeta_k(z)$ ,  $k = 1, \dots, n$ , имеет вид:

$$\Phi(z) = iA_0 + \sum_{k=1}^n A_k \zeta_k(z) + \sum_{k=1}^n \sum_{\mu=2}^q (i)^{\mu+1} A_{\mu}^{(k)} [\zeta_k(z)]^{\mu}, \quad (10)$$

где  $A_0, A_k, A_{\mu}^{(k)}$  — произвольные вещественные постоянные. Если  $q = 1$ , то последнее слагаемое в формуле (10) отсутствует.

Заметим теперь, что функция  $\Phi(z)$  имеет  $nq + 1$  произвольную постоянную, подчиняющихся условиям связи между ними, которые определяются условием 3), наложенным на функцию  $\Phi(z)$ . Эти условия связи, как мы видим, таковы: главная часть лоранова разложения в окрестности точки  $z = \infty$  у функции

$$f(z) = H^q(z) e^{-i\pi(z)} \prod_{j=1}^{n-1} [\theta_j(z)]^{-\nu_j} [F(z) + \Phi(z)] \equiv \Omega(z)$$

должна отсутствовать, т. е. если в окрестности точки  $z = \infty$  имеем

$$\Omega(z) = \beta_q z^q + \beta_{q-1} z^{q-1} + \dots + \beta_1 z + \beta_0 + \frac{\beta_{-1}}{z} + \frac{\beta_{-2}}{z^2} + \dots,$$

то  $\beta_k = 0$ ,  $k = 1, \dots, q$ . Это дает еще  $q$  условий.

Таким образом, произвольных постоянных будет всего  $(n-1)q$  ( $A_0$  относим к произвольной постоянной формулы Шварца).

**З а м е ч а н и е 1.** Остается пока открытым вопрос, будет ли функция (10) наиболее общего вида и, следовательно, будет ли наше решение являться в данном случае наиболее общим, хотя, как видно из его рассмотрения, с прикладной точки зрения оно имеет достаточно общий характер.

3. Пусть теперь  $q \leq -1$ . Дословно, повторяя предыдущие рассуждения, придем к такому решению поставленной задачи:

$$f(z) = e^{-i\pi(z)} \prod_{j=1}^{n-1} [\theta_j(z)]^{-\nu_j} F(z) H^q(z) \quad (q \leq -1). \quad (11)$$

Чтобы правая часть была регулярной функцией (левая часть регулярна по условию) в точке  $z = \infty$ , необходимо и достаточно, чтобы главная часть ряда Лорана в окрестности точки у правой части отсутствовала, т. е. если

$$e^{-i\pi(z)} \prod_{j=1}^{n-1} [\theta_j(z)]^{-\nu_j} F(z) H^q(z) = \gamma_{-q} z^{-q} + \gamma_{-q-1} z^{-q-1} + \dots \\ \dots + \gamma_1 z + \gamma_0 + \frac{\gamma_{-1}}{z} + \frac{\gamma_{-2}}{z^2} + \dots,$$

то  $\gamma_{-q} = \gamma_{-q-1} = \dots = \gamma_1 = 0$ . При выполнении этих условий задача

имеет решение, при их невыполнении — не имеет. Всего независимых условий будет  $|q| - 1$  (так как в формуле Шварца содержится произвольная постоянная). Поэтому, если  $q = -1$ , то решение существует и будет единственным.

**З а м е ч а н и е 2.** Полученные решения задачи Римана — Гильберта (9) и (10) в случае  $q \geq 1$  и (11) в случае  $q \leq -1$  допускают вычислительную обработку. Нам кажется, что представляет интерес получение в явном виде таких приближенных решений (с априорной погрешностью) для областей  $n = 3$  и  $n = 4$  в первую очередь.

#### Л И Т Е Р А Т У Р А

1. Л. Е. Дундученко, О задаче Римана — Гильберта для многосвязной области, ДАН СССР, т. 196, № 1, 1971.
2. М. В. Келдыш и Л. И. Седов, Эффективные решения некоторых краевых задач для гармонических функций, ДАН СССР, т. 16, 1937.
3. Дун Гуан Чан, Задача Римана — Гильберта для многосвязных областей, Аста math. Sinica, vol. 8, № 2, 1928, 290—304.
4. Э. И. Зверович, Краевые задачи теории аналитических функций в гильдеровских классах на римановых поверхностях, УМН, т. 26, вып. 1, 1971.
5. Г. М. Голузин, Решение основных плоских задач математической физики для случая уравнения Лапласа и многосвязных областей, ограниченных окружностями, Матем. сб., т. 41, вып. 2, 1934.
6. С. В. Гончаренко, В. И. Поряденная, О приближенном построении функции, отображающей круговую трехсвязную область на круг с разрезами, УМЖ, т. 23, № 3, 1971.
7. В. А. Зморевич, Про узагальнення інтегральної формули Шварца на  $n$ -зв'язні кругові області, ДАН УРСР, № 5, 1958.
8. Л. О. Дундученко, Ще про формулу Шварца для  $n$ -зв'язної кругової області, ДАН УРСР, № 11, 1966.
9. Л. Е. Дундученко, Об одном свойстве ядерных функций формулы Шварца для конечно-связной круговой области, УМЖ, т. 23, № 3, 1971.

Поступила 11.V 1972 г.

Киевский политехнический институт,