



# Math-Net.Ru

Общероссийский математический портал

В. О. Кузнецов, К задаче о произведении конформных радиусов неналегающих областей,  
*Зап. научн. сем. ПОМИ*, 1994, том 212, 114–128

<https://www.mathnet.ru/zns15900>

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

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

Параметры загрузки:

IP: 18.97.14.80

18 мая 2025 г., 06:18:16



В. О. Кузнецов

## К ЗАДАЧЕ О ПРОИЗВЕДЕНИИ КОНФОРМНЫХ РАДИУСОВ НЕНАЛЕГАЮЩИХ ОБЛАСТЕЙ

### § 1. ВВЕДЕНИЕ. ФОРМУЛИРОВКА РЕЗУЛЬТАТОВ

1<sup>0</sup>. Одним из классических объектов исследования геометрической теории функций является задача о максимуме произведения конформных радиусов неналегающих областей. Эту задачу можно сформулировать следующим образом. Конформный радиус односвязной области  $D$  относительно точки  $a$  обозначаем, как обычно, через  $R(D, a)$ .

**Задача А.** Пусть  $a_1, \dots, a_n$  и  $b_1, \dots, b_m$  — различные точки  $\bar{\mathbb{C}}$  ( $n \geq 2, m+n \geq 3$ , точки  $b_k$  могут отсутствовать:  $m \geq 0$ ),  $\alpha_1, \dots, \alpha_n$  — фиксированные положительные числа. Найти максимум произведения

$$\prod_{k=1}^n R_k(D_k, a_k)^{\alpha_k^2} \quad (1)$$

в семействе всех систем  $\{D_1, \dots, D_n\}$  неналегающих односвязных областей на  $\bar{\mathbb{C}} \setminus \{b_1, \dots, b_m\}$  таких, что  $a_k \in D_k$ ,  $k = 1, \dots, n$  (штрих у произведения означает, что в случае, когда  $a_k = \infty$ , под показателем степени в соответствующем сомножителе следует понимать  $-\alpha_k^2$ ).

Задача А исследовалась с начала 30-х гг. и до настоящего времени многими авторами и различными методами. Первые результаты в этой задаче были получены М. А. Лаврентьевым в 1934 г., Г. М. Голузиным в 1947 г., Л. И. Колбиной в 1952 и 1955 гг., Дж. Дженкинсом в 1954 г. (см., например, монографии [1, 2, 3]). В указанных работах было получено решение задачи А в случаях  $n = 2, m = 1$  и  $n = 3, m = 0$ . В этих случаях искомый максимум выражается в элементарных функциях. Позднее законченная геометрическая характеристика экстремального семейства областей задачи А в терминах ассоциированного квадратичного дифференциала и описание метрических условий, определяющих искомый максимум при любых  $m$  и  $n$ , были получены как следствие общих результатов метода экстремальных метрик (см. [2, 3]). Решение задачи А в указанных выше случаях получается из упомянутых результатов вполне элементарно.

При  $n = 4$ ,  $m = 0$ , задача А в случае  $\alpha_1 = \dots = \alpha_4$  была решена в 1980 г. Г. В. Кузьминой [4] (см. также работы С. И. Федорова [5, 6]). Нахождение искомого максимума в явном виде при  $n + m > 3$  в тех случаях, когда в расположении точек  $a_1, \dots, a_n$  и  $b_1, \dots, b_m$  нет надлежащей симметрии, значительно усложняется тем обстоятельством, что приходится иметь дело с эллиптическими и гиперэллиптическими интегралами. В связи с этим рассматривались различные варианты задачи А, в которых а priori предполагалась та или иная симметрия в расположении отмеченных точек (см., например, обзор В. Н. Дубинина [7]).

В настоящей работе рассматривается задача А при  $n = 3$ ,  $m = 1$ ,  $\alpha_1 = \alpha_2 = \alpha_3 = 1$ . Эту задачу будем называть задачей 1. Задачу А при  $n = 3$ ,  $m = 0$  будем называть задачей 1<sup>0</sup>. Максимум произведения (1) в задачах 1 и 1<sup>0</sup> далее обозначаем соответственно через  $I(a_1, a_2, a_3, b)$  и  $I(a_1, a_2, a_3)$ . При помощи надлежащего дробно-линейного преобразования римановой сферы  $\bar{C}$  на себя решение задач 1 и 1<sup>0</sup> сводится к решению этих же задач для случая, когда точками  $a_1, a_2, a_3$  служат точки  $\omega_1, \omega_2, \omega_3$ , где  $\omega_k = \omega^{k-1}$ ,  $k = 1, 2, 3$ ,  $\omega = \exp(2\pi i/3)$ . В дальнейшем для упрощения формулировок мы ограничимся этим случаем. Пусть при  $k = 1, 2, 3$

$$\begin{aligned} S_k &= \{z : |\arg z - \arg \omega_k| < \pi/3\}, \\ l_k^+ &= \{z = t\omega_k\}, t > 0, l_k^- = \{z : -z \in l_k^+\} \\ l_k &= l_k^+ \cup l_k^-, L^+ = \bigcup_{k=1}^3 l_k^+, L^- = \bigcup_{k=1}^3 l_k^-, L = L^+ \cup L^-, \\ T &= \{|z| = 1\}, U = \{|z| < 1\}. \end{aligned}$$

Значение  $I(1, \omega, \omega^2) = 64/27$ , найденное Г. М. Голузиным [1], достигается только для областей  $S_k$ , являющихся круговыми для квадратичного дифференциала

$$Q_0(z)dz^2 = -\frac{9z}{4\pi^2(z^3 - 1)^2} dz^2. \quad (2)$$

Лучи  $l_k^-$  и  $l_k^+$  являются соответственно критическими траекториями и критическими ортогональными траекториями этого дифференциала, а окружность  $T$  — объединением замыканий трех его ортогональных траекторий. При отображении  $w = z^{3/2}$  регулярные траектории дифференциала (2) переходят в окружности  $|(w-1)/(w+1)| = t$ , где  $t \neq 1$ , а регулярные ортогональные траектории — в дуги окружностей с концами в точках  $+1$  и  $-1$ .

Очевидно,

$$I(a_1, a_2, a_3, b) \leq I(a_1, a_2, a_3).$$

Г. М. Голузин [1] и позднее Л. И. Колбина [8] указали все четверки точек  $a_1, a_2, a_3, b$ , для которых в этом неравенстве имеет место равенство (см. также утверждения 1) в формулируемых ниже теоремах 1 и 2). Однако при произвольном расположении отмеченных точек значение  $I(a_1, a_2, a_3, b)$  до настоящего времени найдено не было.

Упомянутые выше результаты метода экстремальных метрик для задачи 1 в случае  $a_k = \omega_k, k = 1, 2, 3, b \neq \infty$ , могут быть сформулированы следующим образом [2,3].

**Теорема А.** *Экстремальной системой областей задачи 1 для точек  $1, \omega, \omega^2, b$ , где  $b \neq \infty$ , является только система  $\{D_1^*, D_2^*, D_3^*\}$  круговых областей квадратичного дифференциала*

$$Q(z)dz^2 = -\frac{P(z)}{4\pi^2(z^3-1)^2(z-b)}dz^2, \quad (3)$$

где  $P(z)$  — многочлен степени  $\leq 3$ , определяемый единственным образом из условий:

$$P(\omega_k) = (\omega_k - b) \prod_{j \neq k} (\omega_k - \omega_j)^2, \quad k = 1, 2, 3; \quad (4)$$

$$\bar{D}_1^* \cup \bar{D}_2^* \cup \bar{D}_3^* = \bar{C}. \quad (5)$$

**Замечание.** Из единственности решения задачи 1 и нормирующих условий (4) вытекает, что дифференциал (3) теоремы А можно представить также в виде:

$$Q(z)dz^2 = \frac{1}{4\pi^2} \left( \frac{-9z}{(z^3-1)^2} + \frac{q}{(z^3-1)(z-b)} \right) dz^2, \quad (3')$$

где  $q$  — некоторая постоянная.

2<sup>0</sup>. Переходим к изложению результатов данной работы. При исследовании задачи 1 существенную роль играет следующая теорема, описывающая геометрические свойства экстремальной системы областей в этой задаче.

**Теорема 1.** *Пусть  $b \in \bar{S}_k$ . Тогда справедливы следующие утверждения.*

1) *если  $b \in L^-$ , то дифференциалы (2) и (3) совпадают,  $D_k^* = S_k, k = 1, 2, 3$ .*

2) *Если  $b \notin L^-$ , то дифференциал (3) имеет простой полюс  $b$  и три нуля  $c_1, c_2, c_3$  (два из которых могут совпасть), причем  $c_1, c_2, c_3, b \in \bar{D}_k \subset S_k$ . Пусть  $\Gamma_b$  — критическая траектория дифференциала (3), выходящая из точки  $b$ , и пусть  $c_1$  — тот из нулей дифференциала (3), в котором оканчивается эта траектория. Пусть*

$\mathcal{D}_b \subset S_k$  - область, ограниченная траекторией  $\gamma_b$  дифференциала (2), проходящей через точку  $b$ . Тогда  $\bar{\Gamma}_b \subset (S_k \setminus \mathcal{D}_b) \cup \{b\}$ , один из нулей  $c_2, c_3$  лежит внутри окружности  $T$ , другой вне нее.

3) Если  $b \in l_k^+$ , то экстремальная система областей симметрична относительно прямой  $l_k$ ,  $c_1 = c_2 = c$  - двойной нуль дифференциала (3),  $\Gamma_b \cup \{c\} \subset l_k^+$ , все критические траектории дифференциала (3), выходящие из его простого нуля  $c_3$ , оканчиваются в точке  $c$ .

4) Если  $b \notin L$ , то все нули дифференциала (3) простые. Три критические траектории, выходящие из точки  $c_1$ , оканчиваются в точках  $b, c_2, c_3$ . Пусть  $S_b$  - содержащий точку  $b$  сектор, отсекаемый лучом  $l_k^+$  от сектора  $S_k$ ,  $S_b' = S_k \setminus \bar{S}_b$ ,  $-b \in S_n$ . Тогда  $c_1 \in S_b$ ,  $c_2, c_3 \in S_b'$ ,  $\bar{D}_n^* \subset S_n \cup \bar{S}_b' \setminus l_k$ .

5) Если  $b \in T \setminus L$ , то экстремальная система областей симметрична относительно окружности  $T$ ,  $\Gamma_b \cup \{c_1\} \subset T$ ,  $c_3 = \bar{c}_2^{-1}$ .

6) Если  $b \notin L \cup T$ , то пусть  $G_b$  - область, ограниченная ортогональной траекторией  $\gamma_b^0$  дифференциала (2), проходящей через точку  $b$ , и окружностью  $T$ , и не содержащая точек  $0$  и  $\infty$ . Тогда  $\bar{\Gamma}_b \subset G_b \cup \{b\}$ .

Так как при  $b \notin L$  дифференциал (3) по теореме 1 имеет три простых нуля, то решение задачи 1 выражается в элементарных функциях только, если  $b \in L$ . Верна следующая теорема.

**Теорема 2.** 1) Если  $b \in L^-$ , то [1]

$$I(1, \omega, \omega^2, b) = I(1, \omega, \omega^2) = 64/27.$$

2) Если  $b \in L^+$ , то

$$I(1, \omega, \omega^2, b) = \left( \frac{4|1 - c^3|}{3(1 + c^3)} \right)^3, \quad (6)$$

где  $c$  - двойной нуль дифференциала (3'), определяемый единственным образом из условия

$$b/c = (c^3 + 2)/(2c^3 + 1) > 0. \quad (7)$$

Экстремальная система областей состоит из круговых областей дифференциала (3'), где

$$q = 9c^2/(2c^3 + 1).$$

Как было сообщено автору, решение задачи 1 в случае  $b \in L^+$  было получено ранее в несколько другой форме Е. Г. Емельяновым. Однако этот результат не был опубликован и автор не имел возможности с ним ознакомиться.

Приведем метрические условия, определяющие экстремальную систему областей при  $b \notin L$ . Достаточно ограничиться случаем  $b \in \bar{U}$ , для которого теорема 1 позволяет в качестве соответствующих путей интегрирования рассматривать прямолинейные отрезки.

**Теорема 3.** 1) Если  $b \in U \setminus L$ , то экстремальная система областей задачи 1 состоит из круговых областей дифференциала (3'), где  $q$  однозначно определяется из условий

$$\operatorname{Im} \int_{[b, c_k]} \sqrt{Q(z)} dz = 0, \quad k = 1, 2, \quad (8)$$

где  $c_1, c_2 \in U$  — нули дифференциала (3').

2) Если  $b \in T \setminus L$ , то экстремальная система областей задачи 1 состоит из круговых областей дифференциала (3'), где  $q$  однозначно определяется следующими условиями:

$$2 \arg q = \arg b, \quad \operatorname{Re} q^3 > 0; \quad (9)$$

дифференциал (3') имеет нуль  $c \in U$  такой, что

$$\operatorname{Im} \int_{[b, c]} \sqrt{Q(z)} dz = 0. \quad (10)$$

В силу теоремы 3 значение величины  $I(1, \omega, \omega^2, b)$  при  $b \notin L$  может быть выражено в терминах эллиптических функций. Однако получающиеся при этом выражения довольно громоздки и непосредственно из них трудно получить информацию о характере изменения величины  $I(1, \omega, \omega^2, b)$  при изменении точки  $b$ . Следующая теорема непосредственно вытекает из теоремы 1 и теоремы о градиенте модуля экстремально-метрической проблемы для семейств кривых (см. работы А. Ю. Солянина [9] и Е. Г. Емельянова [10]).

**Теорема 4.** Величина  $I(1, \omega, \omega^2, b)$  монотонно возрастает при движении точки  $b$  вдоль ортогональной траектории дифференциала (2) от его двойного полюса к множеству  $L^-$  и монотонно убывает при движении точки  $b$  вдоль траектории дифференциала (2) от окружности  $T$  к множеству  $L^+$ .

3<sup>0</sup>. Полагая в задаче 1  $b = \infty$ , получаем задачу о максимуме произведения  $|f'_1(0)f'_2(0)f'_3(0)|$  в семействе регулярных конформных отображений  $z = f_k(\zeta)$  круга  $|\zeta| < 1$  на неналегающие друг на друга области,  $f_k(0) = a_k$ ,  $k = 1, 2, 3$ . Положим

$$J(a_1, a_2, a_3, b) = \frac{I(a_1, a_2, a_3, b)}{|(a_1 - a_2)(a_3 - a_1)(a_2 - a_3)|},$$

где, как обычно, если  $a_k = \infty$ , то под соответствующими сомножителями в знаменателе понимается 1. В силу результата Г. М. Голузина [1],

$$J(a_1, a_2, a_3, \infty) \leq 64/81\sqrt{3},$$

причем в [1] дано описание всех случаев, при которых в этом неравенстве имеет место равенство. Так как величина  $J(a_1, a_2, a_3, \infty)$  инвариантна при линейных отображениях, то задача нахождения  $J(a_1, a_2, a_3, \infty)$  для произвольного набора точек  $a_k$  сводится к той же задаче для точек  $1, -1, a$ , где  $a = (2a_3 - a_1 - a_2)/(a_1 - a_2)$ . Пусть  $w = w(z)$  — дробно-линейное преобразование, переводящее точки  $1, \omega, \omega^2$  в точки  $1, -1, \infty$ . Производя в (2) замену переменной, приходим к дифференциалу

$$Q_1(w)dw^2 = -\frac{w^2 + 3}{4\pi^2(w^2 - 1)^2} dw^2. \quad (11)$$

Пусть  $L_w^+$  и  $L_w^-$  — образы соответственно множеств  $L^+$  и  $L^-$  при отображении  $w = w(z)$ . Следующая теорема дополняет результат Г. М. Голузина.

**Теорема 5.** 1) Если  $a \in L_w^-$ , то [1]

$$J(1, -1, a, \infty) = 64/81\sqrt{3}.$$

2) Если  $a \in L_w^+$ , то

$$J(1, -1, a, \infty) = \frac{64}{81\sqrt{3}} \left( \frac{|1 - c^3|}{1 + c^3} \right)^3,$$

где

$$c = |(a - i\sqrt{3})/(a + i\sqrt{3})|.$$

3) Величина  $J(1, -1, a, \infty)$  монотонно возрастает при движении точки  $a$  вдоль ортогональной траектории дифференциала (11) от его двойного полюса к множеству  $L_w^-$  и монотонно убывает при движении точки  $a$  вдоль траектории дифференциала (11) от вещественной оси к множеству  $L_w^+$ .

## § 2. ВСПОМОГАТЕЛЬНЫЕ УТВЕРЖДЕНИЯ

<sup>10</sup>. Этот параграф посвящен доказательству лемм 1–4, используемых при доказательстве теорем 1–3.

**Лемма 1.** В выражении (3') для квадратичного дифференциала теоремы А равенство  $q = 0$  имеет место тогда и только тогда, когда  $b \in L^-$ . Если  $b \notin L^-$ , то параметр  $q$  однозначно определяется условиями

$$\operatorname{Im} \int_{\gamma(c'_k)} \sqrt{Q(z)} dz = 0, \quad k = 1, 2, \quad (12)$$

где  $c'_1, c'_2$  — два любых нуля дифференциала (3'),  $\gamma(c'_k)$  — произвольный путь на  $\bar{C} \setminus \{1, \omega, \omega^2\}$ , соединяющий точки  $b$  и  $c'_k$ .

**Доказательство.** Пусть  $b \in L^-$ . Тогда из теоремы А и упомянутого выше результата Г. М. Голузина в задаче 1<sup>0</sup> вытекает, что дифференциалы (2) и (3') совпадают, откуда  $q = 0$ . Обратно, если  $q = 0$ , то дифференциалы (2) и (3') совпадают,  $S_1, S_2, S_3$  — круговые области дифференциала (3'), и из условия (5) получаем  $b \in L^-$ .

Пусть  $b \notin L^-$ . Покажем, что для дифференциала (3') условия (5) и (12) равносильны. Необходимость условий (12) очевидна. Покажем, что они являются и достаточными. Пусть  $D_k, k = 1, 2, 3$ , — круговые области дифференциала (3'), удовлетворяющего условиям (12). По основной структурной теореме Лж. Дженкинса [3], граница каждой из этих областей состоит из замыканий конечного числа траекторий дифференциала (3') и содержит по крайней мере один нуль этого дифференциала. Пусть  $\Gamma$  — критическая ортогональная траектория, выходящая из нуля дифференциала (3'), лежащего на границе области  $D_k$ , в область  $\bar{C} \setminus D_k$ . Повторяя рассуждения работы [5], относящиеся к доказательству аналогичного факта, показываем, что  $\Gamma \subset D_j$ , где  $j \neq k$ . Отсюда вытекает, что множество  $D^0 = \bar{D}_1 \cup \bar{D}_2 \cup \bar{D}_3$  связно. Остается доказать, что  $D^0 = \bar{C}$ . В противном случае пусть  $G$  — компонента связности множества  $\bar{C} \setminus D^0$ ,  $\Gamma'$  — критическая ортогональная траектория, выходящая из нуля дифференциала (3'), лежащего на границе области  $G$ , в область  $G$ . Повторяя еще раз упомянутые выше рассуждения работы [5], получаем, что  $\Gamma' \subset D_l$  при некотором  $l$ , что невозможно. Полученное противоречие доказывает лемму.

2<sup>0</sup>. **Лемма 2.** Каждая критическая траектория дифференциала (3') имеет своими концами различные точки  $\bar{C}$ .

**Доказательство.** Предположим, что концы какой-либо критической траектории совпадают. Тогда замыкание этой критической траектории является границей одной из круговых областей  $D_k^*$  дифференциала (3'). Пусть  $D_j^*$  — круговая область этого дифференциала, граничащая с  $D_k^*$ . Так как  $\partial D_k^* \subset \partial D_j^*$ , то при надлежа-



щем выборе ветви корня

$$\int_{\partial D_k^*} \sqrt{Q(z)} dz < \int_{\partial D_j^*} \sqrt{Q(z)} dz.$$

Пришли к противоречию, так как из теоремы А вытекает, что

$$\int_{\partial D_k^*} \sqrt{Q(z)} dz = 2\pi, \quad k = 1, 2, 3.$$

Всюду в дальнейшем используем обозначения пунктов 2), 4) и 6) теоремы 1. В частности, нуль  $c_1$  и критическая траектория  $\Gamma_b$  дифференциала  $(3')$  определены в пункте 2) теоремы 1.

**Лемма 3.** Дифференциал  $(3')$  не имеет нулей третьего порядка. Если  $c_1$  — простой нуль дифференциала  $(3')$ , то  $c_2$  и  $c_3$  — простые нули, каждый из которых соединяется с  $c_1$  критической траекторией. Если  $c_1$  — двойной нуль дифференциала  $(3')$ , то все критические траектории, выходящие из простого нуля дифференциала  $(3')$ , оканчиваются в  $c_1$ .

**Доказательство.** Если  $c_1$  — нуль третьего порядка, то всякая критическая траектория, выходящая из  $c_1$  и отличная от  $\Gamma_b$ , должна оканчиваться в  $c_1$ , что невозможно по лемме 2. Пусть  $c_1$  — простой нуль и пусть две критические траектории  $\Gamma_1$  и  $\Gamma_2$ , выходящие из точки  $c_1$ , оканчиваются в одном и том же нуле  $c_2$ . Тогда существует критическая траектория  $\Gamma_3$ , соединяющая точку  $c_2$  с нулем  $c_3$ , причем, по лемме 2,  $c_3 \neq c_2$ . В этом случае вторым концом критической траектории, выходящей из точки  $c_3$  и отличной от  $\Gamma_3$ , может быть только та же точка  $c_3$ , что противоречит лемме 2. Если  $c_1$  — нуль второго порядка, то критическая траектория, выходящая из  $c_1$ , по лемме 2 не может оканчиваться в  $c_1$ . Следовательно, все три критические траектории, выходящие из простого нуля, оканчиваются в  $c_1$ .

$3^0$ . Пусть  $\bar{\Phi} = \mathbb{C} \setminus (D_1^* \cup D_2^* \cup D_3^*)$ . В силу теоремы А, множество  $\bar{\Phi}$  связно и является объединением замыканий критических траекторий дифференциала  $(3')$ .

**Лемма 4.** Если  $b \notin I_k^+ \cup L^-$ , то на прямой  $l_k$  существует только одна точка касания с траекториями дифференциала  $(3')$  и нет нулей этого дифференциала, прямая  $l_k$  пересекает множество  $\bar{\Phi}$  только в двух точках,  $l_k \cap \bar{\Gamma}_b = \emptyset$ .

**Доказательство.** Из леммы 2 и 3 вытекает, что любые две из областей  $D_1^*$ ,  $D_2^*$ ,  $D_3^*$  имеют общий участок границы. Поэтому  $l_k \cap \bar{\Phi}$

состоит не менее чем из двух точек. Следовательно, на прямой  $l_k$  должна существовать по крайней мере одна точка касания с траекториями дифференциала (3'). Пусть, для определенности,  $k = 1$ . Условия  $t \in l_1$ ,  $\text{Im } Q(t) = 0$  приводят к уравнению

$$\text{Im}\{q/(t - b)\} = 0. \quad (13)$$

Так как  $\text{Im } b \neq 0$  и  $q \neq 0$ , то это уравнение имеет только один корень. Следовательно, на прямой  $l_k$  существует только одна точка касания с траекториями дифференциала (3') и нет нулей дифференциала (3'). Прямая  $l_k$  пересекает множество  $\bar{\Phi}$  только в двух точках и, в частности, не пересекает дугу  $\bar{\Gamma}_b$ , так как в противном случае на прямой  $l_k$  существовало бы не менее двух точек касания с траекториями дифференциала (3').

**Следствие 1.** Если  $b \in S_k$ , то  $\Gamma_b \cup \{c_1\} \subset S_k$ , если  $b \notin L$ , то  $\Gamma_b \cup \{c_1\} \subset S_b$ .

Известно (см., например, [9]), что дифференциал (3') непрерывно зависит от параметра  $b$ . Поэтому из леммы 4 вытекает:

**Следствие 2.** Число нулей (с учетом их кратности) дифференциала (3'), лежащих в секторах  $S_k$  и  $S_b$ , не зависит от положения точки  $b$  внутри каждого из этих секторов.

### § 3. ДОКАЗАТЕЛЬСТВО ТЕОРЕМЫ 1

1°. Утверждение 1) теоремы 1 вытекает из леммы 1. Из леммы 1 получаем также, что при  $b \notin L^-$  дифференциал (3') имеет простой полюс и три нуля (с учетом их кратности).

Докажем 3). Пусть  $b \in l_1^+$ . Из единственности решения задачи 1 и симметрии в расположении точек  $1, \omega, \omega^2, b$  вытекает, что экстремальная система областей симметрична относительно прямой  $l_1$ . Поэтому из следствия 1 получаем, что  $\Gamma_b \cup \{c_1\} \subset l_1^+$ . Предположим, что  $c_1$  — простой нуль дифференциала (3'). Тогда, по лемме 3, критические траектории  $\Gamma_1$  и  $\Gamma_2$  соединяют нуль  $c_1$  с двумя различными простыми нулями дифференциала  $c_2$  и  $c_3$ , симметричными относительно прямой  $l_1$ . Пусть  $\Gamma_3$  — критическая траектория, выходящая из точки  $c_2$  и отличная от  $\Gamma_1$ . По лемме 3, вторым концом  $\Gamma_3$  является точка  $c_3$ . Аналогичное утверждение справедливо и для третьей критической траектории  $\Gamma_4$ , выходящей из точки  $c_2$  и отличной от  $\Gamma_1$  и  $\Gamma_3$ . Тогда все круговые области дифференциала (3') имели бы ось симметрии прямую  $l_1$ , что невозможно, так как точки  $\omega$  и  $\omega^2$  симметричны относительно прямой  $l_1$ . Полученное противоречие и лемма 3 показывают, что  $c_1$  — двойной нуль.

**Следствие 3.** Если  $b \in S_k$ , то в  $S_k$  лежит не менее двух нулей (с учетом их кратности) дифференциала (3').

2°. Докажем утверждение 5) теоремы 1. Так как решение задачи 1 единственно и точки  $1, \omega, \omega^2, b$  лежат на окружности  $T$ , то экстремальная система областей симметрична относительно  $T$ . Поэтому из следствия 1 вытекает, что  $\Gamma_b \cup \{c_1\} \subset T \cap S_b$ . Предположим, что  $c_1$  – двойной нуль дифференциала (3'). Тогда, по лемме 3, критические траектории, выходящие из нуля  $c_1$ , ограничивают все три круговые области дифференциала (3'). В этом случае, однако, две из трех круговых областей дифференциала (3') были бы взаимно симметричны относительно окружности  $T$ , что невозможно, так как точки  $1, \omega, \omega^2$  лежат на  $T$ . Полученное противоречие и лемма 3 показывают, что  $c_1, c_2$  и  $c_3$  – простые нули. Так как экстремальная система областей симметрична относительно окружности  $T$ , то  $c_3 = \bar{c}_2^{-1}$  и, по следствию 3,  $c_2, c_3 \in S_1$ . Утверждение 5) доказано.

Из (3') получаем, что

$$c_1 c_2 c_3 = 1, \quad (14)$$

и, так как  $c_1 \in S_b$ , то  $c_2, c_3 \in S'_b$ . Так как дифференциал (3') непрерывно зависит от  $b$ , то из следствия 2 вытекает, что  $c_2, c_3 \in S'_b$  при любом  $b \notin L$ . Применяя лемму 4, заключаем, что при  $b \notin L$  две критические траектории, соединяющие точки  $c_2$  и  $c_3$ , не пересекают прямую  $l_k$ . Поэтому для круговой области  $D_n^*$  дифференциала (3'), ограниченной замыканиями этих критических траекторий, имеем  $\bar{D}_n^* \subset (S_n \cup \bar{S}'_b) \setminus l_k$ . Этим доказано утверждение 4).

3°. Этот и следующие три пункта этого параграфа посвящены доказательству утверждений 2) и 6) теоремы 1.

Пусть  $b \in S_1$ . Из (3') получаем:

$$9/q = c_1 + c_2 + c_3, \quad 9b/q = c_1^{-1} + c_2^{-1} + c_3^{-1}. \quad (15)$$

Так как  $c_1, c_2, c_3 \in S_1$ , то

$$|\arg q| < \pi/3, \quad |\arg\{q/b\}| < \pi/3. \quad (16)$$

Пусть  $t_n$  – угол наклона внешней нормали к области  $D_b$  в точке  $b$ . Тогда

$$t_n = \arg\{(b^3 - 1)/\sqrt{b}\}.$$

Здесь и в дальнейшем выбираем главную ветвь корня. Пусть  $t_k$  – угол наклона касательной к траектории  $\Gamma_b$  в точке  $b$ . Из (3') находим

$$t_k = \arg\{(b^3 - 1)/q\}.$$

Следовательно,

$$t_k - t_n = \arg\{\sqrt{b}/q\}. \quad (17)$$

Из (16) вытекает, что

$$|t_k - t_n| < \pi/3. \quad (18)$$

Пусть  $b \in T \cap S_1 \cup I_1^+$ . Тогда, так как  $\Gamma_b \subset \gamma_b^0$ , то из (18) получаем, что

$$t_k = t_n, \quad 2 \arg q = \arg b. \quad (19)$$

Следовательно,  $\bar{\Gamma}_b \subset \partial D_1$  и  $\bar{\Gamma}_b \subset (S_1 \setminus \bar{D}_b) \cup \{b\}$ . Из непрерывной зависимости дифференциала (3') от  $b$  и леммы 1 вытекает, что  $\bar{\Gamma}_b \subset \partial D_k$  при любом  $b \in S_k$ .

4°. Пусть  $S_1^0 = S_1 \cap U \{ \operatorname{Im} z > 0 \}$ ,  $b \in S_1^0$ ,  $G^0 = G_b \cap S_1 \setminus \bar{D}_b$ ,  $\delta_0 = \partial G^0 \cap \gamma_b^0$ . Так как  $\bar{D}_1^* \subset S_1$ , то  $\delta_0 \cap \Phi \setminus \{b\} \neq \emptyset$ . Следовательно, на дуге  $\delta_0 \cap S_1$  должна быть точка  $z_0$  касания с траекториями дифференциала (3'), что приводит к условию

$$q(z_0^3 - 1)/[z_0(z_0 - b)] > 0. \quad (20)$$

Пусть  $B, w_0$  и  $\delta'_0$  — образы соответственно точек  $b, z_0$  и дуги  $\delta_0$  при отображении  $w = z^{3/2}$ ,  $v = w_0/B$ . Тогда  $\delta'_0$  — дуга окружности  $T_1$ , проходящей через точки 1 и  $-1$ ,  $\delta'_0 \subset \{|w| < 1\}$ ,  $0 < \operatorname{Im} w_0 < \operatorname{Im} B$ ,  $0 < \arg v < \pi/2$  и  $|v| < 1$ . Из (20) получаем:

$$\arg\{\sqrt{b}/q\} = \arg\{(w_0 - w_0^{-1})/(v^{1/3} - v^{-1/3})\}. \quad (21)$$

Имеем:

$$-\pi/2 < \arg\{(v - v^{-1})/(v^{1/3} - v^{-1/3})\} = \arg\{v^{2/3} + 1 + v^{-2/3}\} < 0. \quad (22)$$

Так как  $1, B, w_0, -\bar{w}_0^{-1} \in T_1$ , то

$$\frac{(1 + \bar{w}_0^{-1})(B - w_0)}{(1 - w_0)(B + \bar{w}_0^{-1})} > 0.$$

Следовательно,

$$-\frac{\pi}{2} < \arg \frac{w_0 - w_0^{-1}}{v - v^{-1}} = \arg \frac{w_0 + \bar{B}^{-1}}{w_0 + B} < 0. \quad (23)$$

Из (17), (18) и (21)–(23) получаем

$$-\pi/3 < t_k - t_n = \arg\{\sqrt{b}/q\} < 0. \quad (24)$$

Пусть  $T^0 = T \cap \bar{S}_1^0$ ,  $z \in T^0$ . Тогда  $1 = |z| > |b|$ ,  $|\arg(z/b)| < \pi/3$ ,  $|\arg((z/b)^{1/2} - (b/z)^{-1/2})| < \pi/2$ , и из (24) получаем

$$0 < \arg \frac{q(z^3 - 1)}{z(z - b)} = \arg \left\{ \frac{q}{\sqrt{b}} (z^{3/2} - z^{-3/2}) \left( \frac{\sqrt{z}}{\sqrt{b}} - \frac{\sqrt{b}}{\sqrt{z}} \right) \right\} < 4\pi/3.$$

Поэтому из (20) вытекает, что на дуге  $T^0$  нет нулей дифференциала (3') и точек касания с его траекториями. Следовательно,  $\bar{\Gamma}_b \cap T^0 = \emptyset$  и так как  $\bar{\Gamma}_b \subset S_b$ , то  $\bar{\Gamma}_b \subset S_1^0$ . Далее, если  $b \in (0, 1)$ , то из (14) и (19) получаем  $c_1 = c_2 < 1 < c_3 = c_1^{-2}$ ; если  $b \in T \cap S_1$ , то  $c_3 = \bar{c}_2^{-1}$ ,  $c_3 \neq c_2$ . Следовательно, при  $b \in I_1^+ \cup T_1$  один из нулей  $c_2, c_3$  лежит внутри окружности  $T$ , другой вне нее. Так как дифференциал (3') непрерывно зависит от  $b$ , то это справедливо при любом  $b \notin L^-$ .

5°. Пусть  $b \in S_1^0$ . Предположим, что  $\delta_0 \cap \bar{\Gamma}_b \neq \{b\}$ . Тогда на  $\delta_0$  существует либо не менее двух точек касания с траекториями дифференциала (3'), либо точка касания и нуль этого дифференциала. В обоих случаях для двух различных точек дуги  $\delta'_0$  должно выполняться равенство (21). Чтобы показать, что это невозможно, достаточно доказать монотонность оцениваемых в (22) и (23) величин при движении точки  $w_0$  по  $\delta'_0$ . Пусть  $h(w) = \arg\{(w + \bar{B}^{-1})/(w + B)\}$ ,  $w \in \delta'_0$ ,  $h(w) = h(w_0)$ . Тогда точки  $-B, -\bar{B}^{-1}, w, w_0$  лежат на окружности  $T_1$ , что невозможно. Так как  $h(B) = 0$ , то из (23) вытекает, что  $h(w)$  монотонно убывает при движении точки  $w$  от точки  $B$  по дуге  $\delta'_0$ . Далее,

$$\begin{aligned} \arg d(\log(v^{2/3} + 1 + v^{-2/3})) &= \arg \left\{ \frac{v^{2/3} - v^{-2/3}}{v^{2/3} + 1 + v^{-2/3}} \frac{dw}{w} \right\} = \\ &= \arg \frac{(w - w^{-1})(v^{2/3} - v^{-2/3})}{v^{2/3} + 1 + v^{-2/3}}. \end{aligned} \quad (25)$$

Имеем:

$$\begin{aligned} \pi/2 < \arg\{w - w^{-1}\} < \pi, \\ 0 < -\arg\{v^{2/3} + 1 + v^{-2/3}\} < (2 \arg v)/3, \\ \pi/2 < \arg\{v^{2/3} - v^{-2/3}\} < \pi - (2 \arg v)/3. \end{aligned}$$

Складывая почленно эти неравенства и учитывая (25), получаем

$$\pi < h_1(w) = \arg\{d(\log(v^{2/3} + 1 + v^{-2/3}))\} < 2\pi.$$

Поэтому  $h_1(w)$  также монотонно убывает при движении точки  $w$  от точки  $B$  по дуге  $\delta'_0$ . Следовательно,  $\delta_0 \cap \bar{\Gamma}_b = \{b\}$ .

6<sup>0</sup>. Пусть  $b \notin T \cup L$ ,  $\delta = \partial G^0 \cap \gamma_b$ ,  $\delta \cap \bar{\Gamma}_b \neq \{b\}$ . Тогда на дуге  $\delta$  существует точка касания  $z_0$  с траекториями дифференциала (3'). Пусть  $B$ ,  $w_0$  и  $\delta'$  — образы соответственно точек  $b$ ,  $z_0$  и дуги  $\delta$  при отображении  $w = z^{3/2}$ ,  $v = w_0/B$ . Тогда  $\delta'$  — дуга окружности  $T_2$ ,  $0 < \arg v < \pi/2$  и  $|v| > 1$ . Пусть

$$H = q(w_0 - w_0^{-1})/(\sqrt{b}(v^{1/3} - v^{-1/3})).$$

Из (3') получаем

$$\operatorname{Im} H = \operatorname{Im}\{q(z_0^3 - 1)/[z_0(z_0 - b)]\} = 0. \quad (26)$$

Так как  $w_0, w_0^{-1}, B, B^{-1} \in T_2$ , то

$$\operatorname{Im} \frac{(w_0 - B)(B^{-1} - w_0^{-1})}{(w_0 - w_0^{-1})(B^{-1} - B)} = \operatorname{Im} \frac{B(v^{1/2} - v^{-1/2})^2}{(w_0 - w_0^{-1})(1 - B^2)} = 0.$$

Поэтому

$$H = \frac{qB(v^{1/2} - v^{-1/2})^2}{\sqrt{b}(v^{1/3} - v^{-1/3})(1 - B^2)} = \frac{q(w_0 - B)(v^{1/3} + 1 + v^{-1/3})}{\sqrt{bv}(1 - B^2)(v^{1/6} + v^{-1/6})}.$$

Имеем:

$$0 < \arg\{v^{1/6} + v^{-1/6}\} < \arg \frac{v^{1/3} + 1 + v^{-1/3}}{v^{1/6} + v^{-1/6}} < \frac{1}{6} \arg v < \frac{\pi}{12},$$

$$\pi/4 < \arg\{(w_0 - B)/(1 - B^2)\} < \pi/2.$$

Складывая почленно эти неравенства и учитывая (24), получаем

$$0 < \arg H < 11\pi/12,$$

что противоречит (26). Поэтому  $\delta \cap \bar{\Gamma}_b = \{b\}$ . Ранее доказано, что  $\bar{\Gamma}_b \cap (L \cup T) = \emptyset$  и  $\bar{\Gamma}_b \cap \delta_0 = \{b\}$ . Следовательно,  $\bar{\Gamma}_b \cap \partial G^0 = \{b\}$  и из (24) получаем  $\bar{\Gamma}_b \subset G^0 \cup \{b\}$ , что завершает доказательство утверждений 2) и 6). Этим теорема 1 доказана.

#### § 4. ДОКАЗАТЕЛЬСТВО ТЕОРЕМ 2, 3 И 5

1<sup>0</sup>. Доказательство теоремы 2. Утверждение 1) теоремы 2 содержится в результате Г. М. Голузина [1].

Докажем 2). Пусть, для определенности,  $0 < b < 1$ . По теореме 1,  $c_1 = c_2 = c$ ,  $0 < c < b$ . Из (14) и (15) получаем

$$c_3 = c^{-2}, \quad b = c(c^3 + 2)/(2c^3 + 1), \quad q = 9c^2/(2c^3 + 1).$$

Так как функция  $f(x) = x(x^3 + 2)/(2x^3 + 1)$  возрастает на интервале  $(0, +\infty)$ , то значение  $c$  однозначно определяется условием (7). Рассмотрим суперпозицию  $w = w(z)$  дробно-линейного отображения  $u = (c^4 - z)/[c(c^2z - 1)]$ , переводящего точки  $c, b, c^{-2}$  соответственно в  $1, 2, \infty$ , и функции, обратной к функции Жуковского  $u = w + w^{-1}$ . Производя в (3') замену переменной, получаем дифференциал

$$Q_2(w)dw^2 = -\frac{w(w^3 + 1)^2}{4\pi^2(w^3 - c^3)^2(w^3c^3 - 1)^2} dw^2.$$

Шесть круговых областей этого дифференциала получаются при разбиении  $w$ -плоскости лучами  $\arg w = 2\pi n/3, n = 0, 1, 2$  и окружностью  $|w| = 1$ . Подсчитывая произведение конформных радиусов для тех трех из этих областей, которые лежат в круге  $|w| < 1$ , и учитывая искажение конформных радиусов при отображении  $w = w(z)$ , приходим к формуле (6).

**2<sup>o</sup>. Доказательство теоремы 3.** Из теоремы Коши и теоремы 1 вытекает, что при  $b \in U \setminus L$  условия (8) для дифференциала (3') эквивалентны условиям (12). Поэтому справедливость утверждения 1) теоремы 3 вытекает из леммы 1.

Пусть  $b \in T \setminus L$ . Необходимость условий (9) и (10) вытекает из (19) и теоремы 1. Покажем достаточность этих условий. Действительно, из (9) вытекает, что окружность  $T$  является объединением замыканий траекторий и ортогональных траекторий дифференциала (3'). Поэтому  $c_1 \in T$ , что означает выполнение условий (12) для двух различных нулей дифференциала (3'). Применяя лемму 1, получаем требуемое утверждение.

**Доказательство теоремы 5.** Пусть  $w \rightarrow V_a(w)$  — дробно-линейное преобразование, переводящее точки  $1, -1, a$  соответственно в  $-1, 1, \infty$ . Так как величина  $J(a_1, a_2, a_3, b)$  инвариантна при дробно-линейных преобразованиях и  $V_a(\infty) = a$ , то

$$J(1, -1, a, \infty) = J(-1, 1, \infty, V_a(\infty)) = I(1, -1, \infty, a)/2.$$

Из этого равенства и теоремы 2 получаем все утверждения теоремы 5.

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Голузин Г. М. *Геометрическая теория функций комплексного переменного*. 2-ое изд., М., 1966.
2. Дженкинс Дж. *Однолистные функции и конформные отображения*. М., 1962.

3. Кузьмина Г. В. *Модули семейств кривых и квадратичные дифференциалы.* — Тр. Матем. ин-та АН СССР **139** (1980), 1–240.
4. Кузьмина Г. В. *К задаче о максимуме произведения конформных радиусов неналегающих областей.* — В кн.: Аналитическая теория чисел и теория функций. 3. Зап. научн. семин. ЛОМИ **100** (1980), 131–145.
5. Федоров С. И. *О максимуме произведения конформных радиусов четырех неналегающих областей.* — В кн.: Аналитическая теория чисел и теория функций. 3. Зап. научн. семин. ЛОМИ **100** (1980), 146–165.
6. Федоров С. И. *О максимуме одного конформного инварианта в задаче о неналегающих областях.* — В кн.: Аналитическая теория чисел и теория функций. 4. Зап. научн. семин. ЛОМИ **112** (1981), 172–183.
7. Дубинин В. Н. *Симметризация в геометрической теории функций комплексного переменного.* — Успехи мат. наук **49**, вып. **1(295)** (1994), 3–76.
8. Колбина Л. И. *Конформное отображение единичного круга на неналегающие друг на друга области.* — Вестн. ЛГУ, No. 5, сер. мат., физ., хим., вып. **2** (1955), 37–43.
9. Солянин А. Ю. *Зависимость проблемы модуля для семейства нескольких классов кривых от параметров.* — В кн.: Аналитическая теория чисел и теория функций. 6. Зап. научн. семин. ЛОМИ **144** (1985), 136–145.
10. Емельянов Е. Г. *Некоторые свойства модулей семейств кривых.* — В кн.: Аналитическая теория чисел и теория функций. 6. Зап. научн. семин. ЛОМИ **144** (1985), 72–82.

С.-Петербургский  
государственный университет  
водных коммуникаций

Поступило 21 марта 1994 г.