

ВЕЩЕСТВЕННЫЙ АНАЛОГ ПРОБЛЕМЫ ОБРАЩЕНИЯ ЯКОБИ НА РИМАНОВОЙ ПОВЕРХНОСТИ С КРАЕМ, ЕГО ОБОБЩЕНИЯ И ПРИЛОЖЕНИЯ

Э. И. Зверович, О. Б. Долгополова,
Е. А. Крушевский

Аннотация. На конечной римановой поверхности рода $h \geq 1$ с краем, состоящим из $m + 1$ связных компонент, рассматривается система из $m + h$ вещественных сравнений, аналогичная классической проблеме обращения Якоби. Дается решение этой системы, а также приложения этого решения к краевым задачам.

DOI 10.17377/smzh.2016.57.207

Ключевые слова: риманова поверхность, проблема обращения Якоби, абелевы дифференциалы, задача сопряжения (Римана), задача Гильберта, тэта-функция Римана, дубль, аналог ядра Коши.

§ 1. Предварительные сведения

Пусть $\mathfrak{M} = \mathfrak{M}^\circ \sqcup \partial\mathfrak{M}$ — конечная ориентируемая (двусторонняя) риманова поверхность рода $h \geq 1$ с краем $\partial\mathfrak{M} = \mathfrak{b}_0 \sqcup \mathfrak{b}_1 \cdots \sqcup \mathfrak{b}_m$, состоящим из $m + 1$ связных компонент \mathfrak{b}_ν , каждая из которых гомеоморфна окружности. Краю $\partial\mathfrak{M}$ припишем стандартную ориентацию, т. е. такую, что если точка движется вдоль $\partial\mathfrak{M}$ согласно этой ориентации, то при этом выбранная сторона поверхности остается слева. На рис. 1 показана пространственная модель одной из простейших поверхностей такого типа ($m = h = 1$). Выберем на поверхности \mathfrak{M} удобную для дальнейшего систему локальных координат (униформизацию).

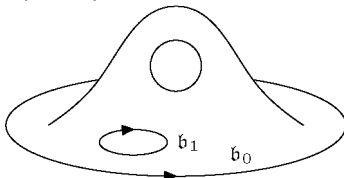


Рис. 1. Поверхность \mathfrak{M}
при $m = h = 1$.

С этой целью проведем и зафиксируем на \mathfrak{M} простые достаточно гладкие замкнутые не гомологичные нулю, а также кривым $\mathfrak{b}_0, \mathfrak{b}_1, \dots, \mathfrak{b}_m$ и друг другу замкнутые кривые $\mathfrak{b}_{m+1}, \dots, \mathfrak{b}_{m+h}$. Произвольно зафиксировав на них ориентацию, разрежем по ним поверхность \mathfrak{M} и будем различать берега разрезов: \mathfrak{b}_ν^+ (левый) и \mathfrak{b}_ν^- (правый).

Разрезанная поверхность подобна однолистным и $(2h + m + 1)$ -связна. Возьмем функцию $z = f(p)$, реализующую конформный гомеоморфизм разрезанной поверхности на $(2h + m + 1)$ -связную область с достаточно гладким краем, лежащую в верхней полуплоскости $\text{Im } z \geq 0$. Потребуем, чтобы при этом гомеоморфизме образом кривой \mathfrak{b}_0 была вещественная ось $\text{Im } z = 0$. В результате в плоскости переменного z получим картину, которая при $m = h = 1$ изображена на рис. 2. Область плоскости z , заштрихованную на

рис. 2, будем использовать в качестве основной системы локальных координат римановой поверхности \mathfrak{M} . В связи с этим для образов кривых

$$b_0, b_1, \dots, b_m, b_{m+1}^\pm, \dots, b_{m+h}^\pm \quad (1)$$

в плоскости переменного z будем использовать те же обозначения, что и на самой поверхности \mathfrak{M} . Пары кривых $b_{m+\nu}$ и $b_{m+\nu}^{-1}$, лежащие в полуплоскости $\text{Im } z > 0$ и рассматриваемые как различные кривые, связаны гомеоморфизмом

$$\alpha : b_{m+\nu} \rightarrow b_{m+\nu}^{-1},$$

полученным исключением точки $p \in b_{m+\nu} \subset \mathfrak{M}$ из уравнений

$$t = f^+(p), \quad \alpha(t) = f^-(p).$$

Обозначив обратный гомеоморфизм $\alpha^{-1} : b_{m+\nu}^{-1} \rightarrow b_{m+\nu}$ снова через α , получим, что для любого $t \in b_{m+\nu} \sqcup b_{m+\nu}^{-1}$ выполняется «тождество Карлемана» $\alpha(\alpha(t)) \equiv t$. Приписав краю области, изображенной на рис. 2, стандартную ориентацию (оставляющую область слева), заключаем, что гомеоморфизм $\alpha(t)$ изменяет ориентацию. Соединим вещественную ось b_0 с линиями b_ν ($\nu = 1, \dots, m$) попарно не пересекающимися гладкими разомкнутыми кривыми a_ν , причем кривая a_ν начинается в точке $t_{0\nu} \in b_0$ и оканчивается в точке $t_\nu \in b_\nu$. Соединим каждую кривую $b_{m+\nu}^+$ с кривой $b_{m+\nu}^-$ ($\nu = 1, \dots, h$) гладкой (замкнутой) кривой $a_{m+\nu}$, причем кривая $a_{m+\nu}$ начинается в точке $t_{m+\nu} \in b_{m+\nu}^-$ и оканчивается в эквивалентной точке $\alpha(t_{m+\nu}) \in b_{m+\nu}^+$. Эти кривые также считаем попарно не пересекающимися. Построенные таким образом ориентированные линии вместе с ориентированными линиями (1) образуют *каноническое рассечение римановой поверхности \mathfrak{M}* , и будем считать его зафиксированным (рис. 3).

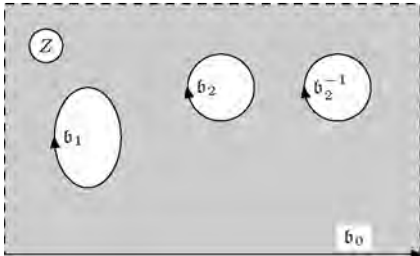


Рис. 2. Образ разрезанной поверхности \mathfrak{M} на плоскости переменного z при $m = h = 1$.

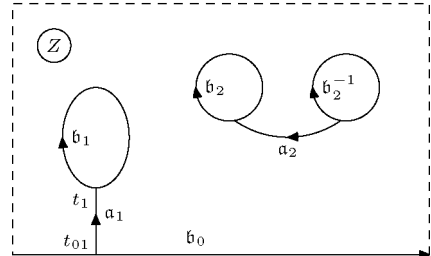


Рис. 3. Каноническое рассечение поверхности \mathfrak{M} .

ОПРЕДЕЛЕНИЕ. *Абелевыми дифференциалами 1-го рода на \mathfrak{M}* будем называть всюду конечные дифференциалы $dw(z)$, аналитические на \mathfrak{M}° и чисто мнимые¹⁾ на $\partial\mathfrak{M}$.

Будем рассматривать соответствующие абелевы интегралы 1-го рода

$$w(z) = \int_{\infty}^z dw(t) \quad (2)$$

с фиксированным нижним пределом (в данном случае точкой ∞), а штрих перед интегралом означает, что путь интегрирования лежит в \mathfrak{M}° и не пересекает линий канонического рассечения (тогда интеграл не зависит от пути).

¹⁾ Дифференциал dw называется *чисто мнимым на $\partial\mathfrak{M}$* , если чисто мнимыми являются все интегралы $\int_l dw$, где $l \subseteq \partial\mathfrak{M}$.

Лемма 1. *Линейное пространство \mathcal{L} абелевых дифференциалов 1-го рода на \mathcal{M} имеет размерность $m + 2h$ над полем \mathbb{R} .*

Доказательство. Будем исходить из того, что классическая задача Дирихле о нахождении гармонической функции по заданным на краю непрерывным краевым условиям безусловно и однозначно разрешима. Возьмем решения следующих задач Дирихле (гармонические меры кривых b_ν):

$$\Delta\omega_\nu(z) = 0, \quad z \in \mathcal{M}^\circ, \quad \omega_\nu(t) = \begin{cases} 1 & \text{при } t \in b_\nu, \\ 0 & \text{при } t \in \partial\mathcal{M} \setminus b_\nu, \end{cases} \quad \nu = 1, 2, \dots, m. \quad (3)$$

Пусть $\tilde{\omega}_\nu(z)$ — функция, гармонически сопряженная к $\omega_\nu(z)$. Тогда $w_\nu(z) = \omega_\nu(z) + i\tilde{\omega}_\nu(z)$ — абелев интеграл, дифференциал которого

$$dw_\nu(z) = d\omega_\nu(z) + i d\tilde{\omega}_\nu(z)$$

аналитичен на \mathcal{M}° и чисто мнимый на $\partial\mathcal{M}$. Значит, $dw_1(z), \dots, dw_m(z)$ — абелевы дифференциалы 1-го рода на \mathcal{M} . Они, очевидно, линейно независимы, но базиса не образуют, так как $h \geq 1$.

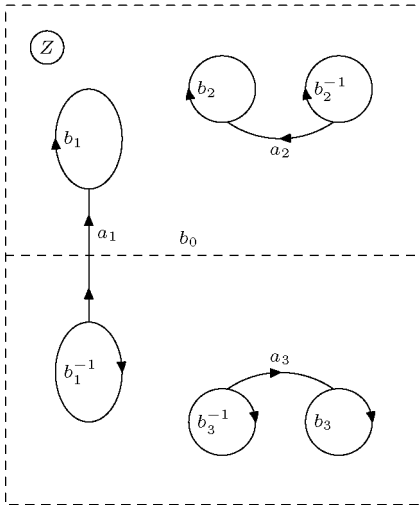


Рис. 4. Каноническое рассечение поверхности \mathcal{R} .

Для нахождения остальных элементов этого базиса возьмем дубль [1, гл. 2, § 1] $\mathcal{R} := \mathcal{M} \cup \tilde{\mathcal{M}}$ римановой поверхности \mathcal{M} и продолжим на него построенное выше каноническое рассечение. Дубль \mathcal{R} — замкнутая риманова поверхность рода $\rho = m + 2h$. Она симметрична, а инволютивное отображение $\sim: \mathcal{M} \rightarrow \tilde{\mathcal{M}}$ есть отображение симметрии. Используя построенную выше униформизацию римановой поверхности \mathcal{M} (см. рис. 2) и беря отображение комплексного сопряжения в качестве отображения симметрии \sim , построим униформизацию римановой поверхности \mathcal{R} (рис. 4). При такой интерпретации на поверхности \mathcal{R} оказываются склеенными:

- каждая точка $t \in b_\nu$ с точкой $\bar{t} \in \bar{b}_\nu$ при $\nu = 1, \dots, m$;
- каждая точка $t \in \bar{b}_\nu$ с точкой $\alpha(t) \in \alpha(b_\nu)$ при $\nu = m + 1, \dots, m + h$;
- каждая точка $t \in \bar{b}_\nu$ с точкой $\alpha(t) \in \alpha(b_\nu)$ при $\nu = m + h + 1, \dots, \rho$.

Каноническое рассечение поверхности \mathcal{M} продолжим до канонического рассечения поверхности \mathcal{R}

$$a_1, a_2, \dots, a_\rho, \quad b_1, b_2, \dots, b_\rho \quad (4)$$

следующим образом:

$$\begin{aligned} a_\nu &:= a_\nu \cup \bar{a}_\nu^{-1}, \quad \nu = 1, \dots, m, \\ a_\nu &:= a_\nu, \quad \nu = m + 1, \dots, m + h, \\ a_\nu &:= \bar{a}_{\nu-h}^{-1}, \quad \nu = m + h + 1, \dots, m + 2h = \rho, \\ b_\nu^+ &:= b_\nu, \quad b_\nu^- := \bar{b}_\nu^{-1}, \quad \nu = 1, \dots, m, \\ b_\nu^+ &:= b_\nu, \quad b_\nu^- := \alpha(b_\nu), \quad \nu = m + 1, \dots, m + h, \\ b_\nu &:= \bar{b}_{\nu-h}^{-1}, \quad \nu = m + h + 1, \dots, m + 2h = \rho. \end{aligned} \quad (5)$$

Каноническое рассечение (4), определенное формулами (5), переходит само на себя с изменением ориентации при отображении симметрии $z \mapsto \bar{z}$. Дифференциалы $dw_1(z), \dots, dw_m(z)$ по принципу симметрии аналитически продолжаются до абелевых дифференциалов 1-го рода на \mathfrak{R} . Таким образом, $\mathcal{L} \subset L$, где L — линейное пространство абелевых дифференциалов 1-го рода на \mathfrak{R} . Как известно [2, гл. 10, п. 10], пространство L имеет размерность ρ над полем \mathbb{C} , и у него существует единственный базис

$$d\zeta_1(z), d\zeta_2(z), \dots, d\zeta_\rho(z), \tag{6}$$

a -периоды которого образуют единичную матрицу. Более того, периоды этого базиса удовлетворяют следующим условиям нормировки:

$$\int_{a_\mu} d\zeta_\nu(z) = \delta_{\mu\nu}, \quad \int_{b_\mu} d\zeta_\nu(z) = \Omega_{\mu\nu}, \quad \mu, \nu = 1, \dots, \rho, \tag{7}$$

где $\delta_{\mu\nu}$ — символ Кронекера, матрица $(\Omega_{\mu\nu})_{\mu, \nu=1}^\rho$ симметрична, а ее мнимая часть положительно определена. Рассмотрим следующие дифференциалы:

$$-d\overline{\zeta_1(\bar{z})}, -d\overline{\zeta_2(\bar{z})}, \dots, -d\overline{\zeta_\rho(\bar{z})}. \tag{8}$$

Так как отображение симметрии $z \mapsto \bar{z}$ является конформным гомеоморфизмом 2-го рода поверхности \mathfrak{R} на себя, дифференциалы (8) всюду на \mathfrak{R} аналитические и к тому же линейно независимые. Значит, (8) — базис пространства L , притом комплексно нормированный, поскольку

$$\int_{a_\nu} (-d\overline{\zeta_\mu(\bar{z})}) = - \int_{\bar{a}_\nu} d\overline{\zeta_\mu(z)} = - \overline{\int_{a_\nu^{-1}} d\zeta_\mu(z)} = \delta_{\mu\nu} \quad \text{при } \nu = 1, \dots, m,$$

$$\int_{a_\nu} (-d\overline{\zeta_\mu(\bar{z})}) = - \int_{\bar{a}_{\nu+h}} d\overline{\zeta_\mu(z)} = - \overline{\int_{a_{\nu+h}^{-1}} d\zeta_\mu(z)} = \delta_{\mu, \nu+h} \quad \text{при } \nu = m+1, \dots, m+h,$$

$$\int_{a_\nu} (-d\overline{\zeta_\mu(\bar{z})}) = - \int_{\bar{a}_{\nu-h}} d\overline{\zeta_\mu(z)} = - \overline{\int_{a_{\nu-h}^{-1}} d\zeta_\mu(z)} = \delta_{\mu, \nu-h} \quad \text{при } \nu = m+h+1, \dots, \rho.$$

Сравнивая это с первым равенством (7), видим, что a -периоды базиса (6) и базиса (8) (при надлежащем упорядочении) совпадают. Отсюда в силу единственности нормированного базиса следует совпадение этих базисов, а именно $d\zeta_\mu(z) \equiv -d\overline{\zeta_\mu(\bar{z})}$ при $\mu = 1, \dots, m$ и $d\zeta_\mu(z) \equiv -d\overline{\zeta_{h+\mu}(\bar{z})}$ при $\mu = m+1, \dots, m+h$. Значит, общий вид абелева дифференциала 1-го рода на \mathfrak{R} таков:

$$d\zeta(z) = \sum_{\nu=1}^m A_\nu d\zeta_\nu(z) + \sum_{\nu=m+1}^{m+h} B_\nu d\zeta_\nu(z) - \sum_{\nu=m+1}^{m+h} C_\nu d\overline{\zeta_\nu(\bar{z})}, \tag{9}$$

где $A_\nu, B_\nu, C_\nu \in \mathbb{C}$ — произвольные постоянные. Заменяя в (9) z на \bar{z} , переходя к комплексно сопряженным значениям и меняя знаки, представим общий абелев дифференциал 1-го рода в виде

$$-d\overline{\zeta(\bar{z})} = \sum_{\nu=1}^m \bar{A}_\nu d\zeta_\nu(z) - \sum_{\nu=m+1}^{m+h} \bar{B}_\nu d\overline{\zeta_\nu(\bar{z})} + \sum_{\nu=m+1}^{m+h} \bar{C}_\nu d\zeta_\nu(z). \tag{10}$$

Условие $d\zeta(z) \equiv -d\overline{\zeta(\bar{z})}$ выражает тот факт, что дифференциал $d\zeta(z)$ принимает на $\partial\mathfrak{M}$ чисто мнимые значения, т. е. является дифференциалом на \mathfrak{M} . Приравнивая правые части равенств (9) и (10), получим $A_\nu = \overline{A_\nu}$, $C_\nu = \overline{B_\nu}$. Таким образом, общий вид абелевых дифференциалов 1-го рода на \mathfrak{M} таков:

$$d\zeta(z) = \sum_{\nu=1}^m A_\nu d\zeta_\nu(z) + \sum_{\nu=m+1}^{m+h} (B_\nu d\zeta_\nu(z) - \overline{B_\nu} d\overline{\zeta_\nu(\bar{z})}), \quad (11)$$

где $A_\nu \in \mathbb{R}$, $B_\nu \in \mathbb{C}$ — произвольные постоянные. Лемма доказана.

Нас интересуют дифференциалы 1-го рода на \mathfrak{M} , не все отличные от нуля a -периоды которых чисто мнимые. Чтобы найти размерность и базис этого пространства, положим в (11)

$$A_\nu = 2\alpha_\nu, \quad B_\nu = \beta_\nu + i\gamma_\nu,$$

где $\alpha_\nu, \beta_\nu, \gamma_\nu \in \mathbb{R}$ — произвольные постоянные. Тогда равенство (11) переписывается в следующем виде:

$$d\zeta(z) = 2 \sum_{\nu=1}^m \alpha_\nu d\zeta_\nu(z) + \sum_{\nu=m+1}^{m+h} \beta_\nu (d\zeta_\nu(z) - d\overline{\zeta_\nu(\bar{z})}) + \sum_{\nu=m+1}^{m+h} i\gamma_\nu (d\zeta_\nu(z) + d\overline{\zeta_\nu(\bar{z})}).$$

В правой части этого равенства только последняя сумма обладает тем свойством, что все ее ненулевые a -периоды чисто мнимые. Отбрасывая ее, получим общий вид интересующих нас дифференциалов. Таким образом, доказана

Лемма 2. *Линейное пространство \mathfrak{N} абелевых дифференциалов 1-го рода на \mathfrak{M} , не все ненулевые a -периоды которых чисто мнимые, имеет размерность $m+h$ над полем \mathbb{R} .*

Построим базис $dw_1(z), \dots, dw_{m+h}(z)$ пространства \mathfrak{N} , при $\text{Im } z \geq 0$ полагая

$$\begin{aligned} dw_\mu(z) &:= d\zeta_\mu(z) - d\overline{\zeta_\mu(\bar{z})} \equiv 2d\zeta_\mu(z), \quad \mu = 1, \dots, m; \\ dw_\mu(z) &:= d\zeta_\mu(z) - d\overline{\zeta_\mu(\bar{z})}, \quad \mu = m+1, \dots, m+h. \end{aligned} \quad (12)$$

Исследуем свойства нормированности этого базиса по отношению к каноническому рассечению $\mathfrak{a}_1, \mathfrak{a}_2, \dots, \mathfrak{a}_{m+h}, \mathfrak{b}_1, \mathfrak{b}_2, \dots, \mathfrak{b}_{m+h}$ поверхности \mathfrak{M} .

Лемма 3. *Имеют место равенства*

$$\text{Re} \int_{\mathfrak{a}_\nu} dw_\mu(z) = \delta_{\mu\nu}, \quad \mu, \nu = 1, 2, \dots, m+h,$$

где $\delta_{\mu\nu}$ — символ Кронекера.

Доказательство. При $\mu = 1, \dots, m, \nu = 1, \dots, m+h$ имеем (см. рис. 3)

$$\text{Re} \int_{\mathfrak{a}_\nu} dw_\mu(z) = 2 \text{Re} \int_{\mathfrak{a}_\nu} d\zeta_\mu(z) = 2 \text{Re} \zeta_\mu(z) \Big|_{t_{0\nu}}^{t_{\nu}} = 2 \text{Re} \zeta_\mu(t_\nu) = 2 \cdot \frac{\delta_{\mu\nu}}{2} = \delta_{\mu\nu},$$

поскольку дифференциал $d\zeta_\mu(z)$ чисто мнимый на $\partial\mathfrak{M}$.

При $\mu = m+1, \dots, m+h, \nu = 1, \dots, m+h$ получим

$$\text{Re} \int_{\mathfrak{a}_\nu} dw_\mu(z) = \text{Re} \left(\int_{\mathfrak{a}_\nu} d\zeta_\mu(z) - \int_{\mathfrak{a}_\nu} d\overline{\zeta_\mu(\bar{z})} \right) = \delta_{\mu\nu} + \text{Re} \int_{\mathfrak{a}_\nu} d\zeta_{\mu+h}(z) = \delta_{\mu\nu},$$

так как $\mu+h > \nu$, и потому последний интеграл равен нулю. Лемма доказана.

Введем обозначение

$$\int_{\mathfrak{b}_\nu} dw_\mu(z) =: A_{\nu\mu} + iB_{\nu\mu}, \quad \text{где } A_{\nu\mu}, B_{\nu\mu} \in \mathbb{R}. \quad (13)$$

Лемма 4. Матрица $\mathbf{B} := (B_{\mu\nu})_{\mu,\nu=1}^{m+h}$ симметрична и положительно определена.

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Обозначим через $\widehat{\mathfrak{M}} = \widehat{\mathfrak{M}}^\circ \sqcup \partial\widehat{\mathfrak{M}}$ поверхность \mathfrak{M} , разрезанную линиями канонического рассечения. Ее край $\partial\widehat{\mathfrak{M}}$ можно представить в виде следующей композиции (последовательного объединения) кривых:

$$\partial\widehat{\mathfrak{M}} = \mathfrak{b}_0 \mathfrak{a}_1 \mathfrak{b}_1 \mathfrak{a}_1^{-1} \dots \mathfrak{a}_m \mathfrak{b}_m \mathfrak{a}_m^{-1} \mathfrak{a}_{m+1} \mathfrak{b}_{m+1} \mathfrak{a}_{m+1}^{-1} \mathfrak{b}_{m+1}^{-1} \dots \mathfrak{a}_{m+h} \mathfrak{b}_{m+h} \mathfrak{a}_{m+h}^{-1} \mathfrak{b}_{m+h}^{-1},$$

где «показатель степени» (-1) означает изменение ориентации. Абелевы дифференциалы и интегралы 1-го рода аналитичны на $\widehat{\mathfrak{M}}^\circ$ и непрерывно продолжимы на край. Построенные в лемме 2 базисные интегралы удовлетворяют следующим краевым условиям:

$$w_\mu(t) = \delta_{\mu\nu} + iB_{\mu\nu} \text{ при } t \in \mathfrak{b}_\nu, \quad B_{\mu\nu} \in \mathbb{R}, \quad \mu, \nu = 1, \dots, m;$$

$$w_\mu(t^+) - w_\mu(t^-) = \delta_{\mu\nu} \text{ при } t \in \mathfrak{b}_\nu, \quad \mu, \nu = m+1, \dots, m+h;$$

$$w_\mu(t^+) - w_\mu(t^-) = -A_{\mu\nu} - iB_{\mu\nu} \text{ при } t \in \mathfrak{a}_\nu, \quad \mu, \nu = m+1, \dots, m+h.$$

В силу интегральной теоремы Коши имеем $\int_{\partial\widehat{\mathfrak{M}}} w_\mu(t) dw_\nu(t) = 0$. Выделив в этом равенстве мнимую часть, преобразуем его:

$$\begin{aligned} 0 &= \text{Im} \int_{\partial\widehat{\mathfrak{M}}} w_\mu(t) dw_\nu(t) = \text{Im} \left(\int_{\mathfrak{b}_0} w_\mu(x) dw_\nu(x) + \sum_{k=1}^m \left(\int_{\mathfrak{a}_k} w_\mu(t^+) dw_\nu(t) \right. \right. \\ &\quad \left. \left. + \int_{\mathfrak{b}_k} w_\mu(t) dw_\nu(t) - \int_{\mathfrak{a}_k} w_\mu(t^-) dw_\nu(t) \right) + \sum_{k=m+1}^{m+h} \left(\int_{\mathfrak{a}_k} w_\mu(t^+) dw_\nu(t) \right. \right. \\ &\quad \left. \left. + \int_{\mathfrak{b}_k} w_\mu(t^+) dw_\nu(t) - \int_{\mathfrak{a}_k} w_\mu(t^-) dw_\nu(t) - \int_{\mathfrak{b}_k} w_\mu(t^-) dw_\nu(t) \right) \right) \\ &= \text{Im} \left(\sum_{k=1}^m \left(-iB_{k\mu} \int_{\mathfrak{a}_k} dw_\nu(t) + \delta_{k\mu} \int_{\mathfrak{b}_k} dw_\nu(t) \right) \right. \\ &\quad \left. + \sum_{k=m+1}^{m+h} \left(-iB_{k\mu} \int_{\mathfrak{a}_k} dw_\nu(t) + \delta_{k\mu} \int_{\mathfrak{b}_k} dw_\nu(t) \right) \right) \\ &= \text{Im} \sum_{k=1}^{m+h} (-iB_{k\mu} \delta_{k\nu} + i\delta_{k\mu} B_{k\nu}) = -B_{\nu\mu} + B_{\mu\nu}, \end{aligned}$$

что и означает симметричность матрицы $\mathbf{B} = (B_{\mu\nu})_{\mu,\nu=1}^{m+h}$.

Для доказательства положительной определенности этой матрицы обозначим

$$w(z) = u(z) + iv(z) = \sum_{k=1}^{m+h} \xi_k w_k(z) = \sum_{k=1}^{m+h} \xi_k (u_k(z) + iv_k(z)), \quad (14)$$

где $\xi_k \in \mathbb{R}$. Положим $z = x + iy$ и на основании формулы Грина — Стокса будем иметь

$$\int_{\partial\widehat{\mathfrak{M}}} v(z) \cdot du(z) = \iint_{\widehat{\mathfrak{M}}} d(u(z) \cdot dv(z)) = \iint_{\widehat{\mathfrak{M}}} du(z) \wedge dv(z)$$

$$\begin{aligned}
&= \iint_{\widehat{\mathfrak{M}}} \left(\frac{\partial v}{\partial x} dx + \frac{\partial v}{\partial y} dy \right) \wedge \left(\frac{\partial u}{\partial x} dx + \frac{\partial u}{\partial y} dy \right) \\
&= \iint_{\widehat{\mathfrak{M}}} \left(\frac{\partial v}{\partial x} dx + \frac{\partial v}{\partial y} dy \right) \wedge \left(\frac{\partial v}{\partial y} dx - \frac{\partial v}{\partial x} dy \right) \\
&= - \iint_{\widehat{\mathfrak{M}}} \left(\left(\frac{\partial v}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial v}{\partial y} \right)^2 \right) dx \wedge dy < 0,
\end{aligned}$$

поскольку подынтегральная функция положительна. Подставляя в это неравенство выражение из (14), имеем

$$\begin{aligned}
0 > \int_{\partial \widehat{\mathfrak{M}}} v(z) \cdot du(z) &= \sum_{k,j=1}^{m+h} \xi_k \xi_j \int_{\partial \widehat{\mathfrak{M}}} v_k(z) \cdot du_j(z) \\
&= \sum_{k,j=1}^{m+h} \xi_k \xi_j \left(\sum_{\mu=1}^m \left(\int_{\mathfrak{a}_\mu} v_k(t^+) du_j(t) + \int_{\mathfrak{b}_\mu} v_k(t) du_j(t) - \int_{\mathfrak{a}_\mu} v_k(t^-) du_j(t) \right) \right. \\
&+ \left. \sum_{\mu=m+1}^{m+h} \left(\int_{\mathfrak{a}_\mu} v_k(t^+) du_j(t) + \int_{\mathfrak{b}_\mu} v_k(t^+) du_j(t) - \int_{\mathfrak{a}_\mu} v_k(t^-) du_j(t) - \int_{\mathfrak{b}_\mu} v_k(t^-) du_j(t) \right) \right) \\
&= \sum_{k,j=1}^{m+h} \xi_k \xi_j \left(- \sum_{\mu=1}^m B_{k\mu} \int_{\mathfrak{a}_\mu} du_j(t) - \sum_{\mu=m+1}^{m+h} B_{k\mu} \int_{\mathfrak{a}_\mu} du_j(t) \right) = - \sum_{k,j=1}^{m+h} B_{kj} \xi_k \xi_j.
\end{aligned}$$

Таким образом, $\sum_{k,j=1}^{m+h} B_{kj} \xi_k \xi_j > 0$, и лемма доказана.

§ 2. Вещественный аналог проблемы обращения Якоби

Так принято называть следующую систему сравнений:

$$\sum_{\nu=1}^{m+h} \operatorname{Im} w_\mu(z_\nu) \equiv e_\mu - k_\mu \quad (\text{по модулю } B\text{-периодов}), \quad \mu = 1, 2, \dots, m+h, \quad (15)$$

где неизвестными являются точки $z_1, z_2, \dots, z_{m+h} \in \mathfrak{M}$, а правые части равенств (15) и нормированные интегралы 1-го рода $w_\mu(z)$ считаются известными. Константы

$$k_\mu = -\frac{1}{2} B_{\mu\mu} - \sum_{\substack{k=1, \\ k \neq \mu}}^{m+h} \operatorname{Im} \int_{\mathfrak{a}_k} w_\mu(t^+) dw_k(t), \quad \mu = 1, 2, \dots, m+h, \quad (16)$$

также считаются известными и вводятся для удобства выкладок.

В случае $h = 0$ система (15) решена в [3, 4]. При $h \geq 1$ неудачная попытка решить ее содержится в [5].

Удобно записать систему (15) в виде одного векторного сравнения. С этой целью вводим в рассмотрение следующие $(m+h)$ -мерные векторы-столбцы:

$$w(z) = \begin{pmatrix} w_1(z) \\ w_2(z) \\ \vdots \\ w_{m+h}(z) \end{pmatrix}, \quad e = \begin{pmatrix} e_1 \\ e_2 \\ \vdots \\ e_{m+h} \end{pmatrix} \in \mathbb{R}^{m+h}, \quad k = \begin{pmatrix} k_1 \\ k_2 \\ \vdots \\ k_{m+h} \end{pmatrix} \in \mathbb{R}^{m+h}. \quad (17)$$

В этих обозначениях система (15) записывается в виде одного векторного сравнения:

$$\sum_{\nu=1}^{m+h} \operatorname{Im} w(z_\nu) \equiv \mathbf{e} - \mathbf{k} \quad (\text{по модулю } B\text{-периодов}). \quad (18)$$

Для доказательства существования решений этого сравнения сопоставим ему следующую однородную краевую задачу на римановой поверхности \mathfrak{M} . Найти все функции $F(z) \not\equiv 0$, кусочно аналитические на \mathfrak{M} с линиями разрыва $\mathfrak{a}_1, \mathfrak{a}_2, \dots, \mathfrak{a}_{m+h}$, по следующим краевым условиям:

$$\begin{aligned} F(t^+) &= F(t^-) \exp(-\pi B_{\nu\nu} + 2\pi i(w_\nu(t^-) - ie_\nu)), \quad t \in \mathfrak{a}_\nu, \quad \nu = 1, 2, \dots, m+h, \\ \operatorname{Im} F(t) &= 0, \quad t \in \partial\mathfrak{M}. \end{aligned} \quad (19)$$

Желая изучить картину разрешимости этой задачи, сведем ее к задаче линейного сопряжения на дубле [1, гл. 2, § 2] $\mathfrak{X} = \mathfrak{M} \cup \widetilde{\mathfrak{M}}$ (см. рис. 4). Этот дубль — замкнутая симметричная риманова поверхность, род которой равен $\rho = m + 2h$. Введем новую неизвестную функцию, кусочно аналитическую на дубле:

$$\Phi(z) = \begin{cases} F(z), & z \in \mathfrak{M}, \\ \overline{F(\bar{z})}, & z \in \widetilde{\mathfrak{M}}. \end{cases} \quad (20)$$

Эта функция аналитически продолжима через край $\partial\mathfrak{M}$. Поэтому, отбрасывая второе краевое условие (19), приводим первое краевое условие к следующему виду:

$$\begin{cases} \Phi(t^+) = \Phi(t^-) \exp(-\pi B_{\nu\nu} + 2\pi i(w_\nu(t^-) - ie_\nu)), & t \in \mathfrak{a}_\nu, \\ \Phi(t^+) = \Phi(t^-) \exp(-\pi B_{\nu\nu} - 2\pi i(w_\nu(t^+) - ie_\nu)), & t \in \bar{\mathfrak{a}}_\nu, \end{cases} \quad (21)$$

$$\nu = 1, 2, \dots, m+h,$$

Задачи (19) и (21) равносильны, если искать решения задачи (21), вещественные на вещественной оси. Применим к задаче (21) известную [3, 6] теорию задачи линейного сопряжения. Индекс \varkappa равен сумме приращений $\frac{1}{2\pi} \operatorname{Re} w_\nu(t)$ вдоль линий \mathfrak{a}_ν и $\bar{\mathfrak{a}}_\nu$, каждое из которых равно 1. Суммируя их, получаем $\varkappa = 2m + 2h$. Род поверхности \mathfrak{X} равен $\rho = m + 2h$. Далее, $2\rho - 2 = 2m + 4h - 2 \geq 2m + 2h = \varkappa$ при $h \geq 1$. В этом случае теория [2, 6] дает для числа l решений (над полем \mathbb{R}) оценку $m + 1 \leq l \leq \varkappa - \rho + 1 = m + h + 1$. Таким образом, задача (19) имеет не менее $m + 1$ линейно независимых решений над полем \mathbb{R} . При этом число l устойчиво²⁾ только тогда, когда оно минимально, т. е. когда $l = m + 1$.

Вычислим число N нулей (с учетом кратностей) любого нетривиального решения $F(z)$ задачи (19) в \mathfrak{M} , применяя к условию сопряжения (19) принцип аргумента:

$$\begin{aligned} N &= \frac{1}{2\pi} \arg F(t)|_{\partial\mathfrak{M}} = \operatorname{Re} \int_{\partial\mathfrak{M}} \frac{1}{2\pi i} d \ln F(t) \\ &= \operatorname{Re} \sum_{k=1}^{m+h} \frac{1}{2\pi i} \left(\int_{\mathfrak{a}_\nu} d \ln F(t^+) - \int_{\mathfrak{a}_\nu} d \ln F(t^-) \right) \\ &= \operatorname{Re} \sum_{k=1}^{m+h} \frac{1}{2\pi i} \int_{\mathfrak{a}_\nu} d \ln \frac{F(t^+)}{F(t^-)} = \operatorname{Re} \sum_{k=1}^{m+h} \int_{\mathfrak{a}_\nu} dw_\nu(t) = \sum_{k=1}^{m+h} 1 = m+h. \end{aligned}$$

²⁾ Устойчивость здесь понимается как устойчивость по отношению к малым вариациям вектора \mathbf{e} .

Пусть $z_1, z_2, \dots, z_{m+h} \in \mathfrak{M}^\circ$ — нули функции $F(z)$. По теореме о логарифмическом вычете имеем

$$\operatorname{Im} \frac{1}{2\pi i} \int_{\partial \widehat{\mathfrak{M}}} w_\mu(t) d \ln F(t) = \sum_{\nu=1}^{m+h} \operatorname{Im} w_\mu(z_\nu). \quad (22)$$

Этот же интеграл вычислим иначе:

$$\begin{aligned} \operatorname{Im} \frac{1}{2\pi i} \int_{\partial \widehat{\mathfrak{M}}} w_\mu(t) d \ln F(t) &= \operatorname{Im} \frac{1}{2\pi i} \left(\sum_{k=1}^m \left(\int_{a_\nu} w_\mu(t^+) d \ln F(t^+) \right. \right. \\ &+ \int_{b_\nu} w_\mu(t) d \ln F(t) - \int_{a_\nu} w_\mu(t^-) d \ln F(t^-) \left. \right) + \sum_{k=m+1}^{m+h} \left(\int_{a_\nu} w_\mu(t^+) d \ln F(t^+) \right. \\ &+ \int_{b_\nu} w_\mu(t^+) d \ln F(t) - \int_{a_\nu} w_\mu(t^-) d \ln F(t^-) - \left. \int_{b_\nu} w_\mu(t^-) d \ln F(t) \right) \left. \right) \\ &= \operatorname{Im} \frac{1}{2\pi i} \left(\sum_{k=1}^m \left(\int_{a_k} w_\mu(t^+) d \ln \frac{F(t^+)}{F(t^-)} - i B_{k\mu} \int_{a_k} d \ln F(t^-) + \delta_{\mu k} \int_{b_k} d \ln F(t) \right) \right. \\ &+ \sum_{k=m+1}^{m+h} \left(\int_{a_k} w_\mu(t^+) d \ln \frac{F(t^+)}{F(t^-)} - i B_{k\mu} \int_{a_k} d \ln F(t^-) \right. \\ &+ \left. \left. \delta_{\mu k} \int_{b_k} d \ln F(t) + \int_{b_k} w_\mu(t^-) d \ln \frac{F(t^+)}{F(t^-)} \right) \right) \\ &\equiv \operatorname{Im} \frac{1}{2\pi i} \left(\sum_{k=1}^m \left(2\pi i \int_{a_k} w_\mu(t^+) dw(t) + \delta_{\mu k} (-\pi B_{kk} + 2\pi i (w_k(t_k^+) - ie_k)) \right) \right. \\ &+ \left. \sum_{k=m+1}^{m+h} \left(2\pi i \int_{a_k} w_\mu(t^+) dw(t) + \delta_{\mu k} (-\pi B_{kk} + 2\pi i (w_k(t_k^+) - ie_k)) \right) \right) \\ &= \sum_{k=1}^{m+h} \operatorname{Im} \int_{a_k} w_\mu(t^+) dw_k(t) + \frac{1}{2} B_{\mu\mu} - \operatorname{Im} w_\mu(t_\mu^+) + e_\mu. \end{aligned}$$

Чтобы избавиться от неопределенного слагаемого $\operatorname{Im} w_\mu(t_\mu^+)$, вычислим тот интеграл в сумме правой части, который соответствует значению $k = \mu$. Применив к нему интегрирование по частям, при $\mu = 1, \dots, m$ получим

$$\begin{aligned} \int_{a_\mu} w_\mu(t^+) dw_\mu(t) &= \frac{1}{2} ((w_\mu(t_\mu^+))^2 - (w_\mu(t_{0\mu}^+))^2) \\ &= \frac{1}{2} (w_\mu(t_\mu^+) - w_\mu(t_{0\mu}^+))(w_\mu(t_\mu^+) + w_\mu(t_{0\mu}^+)). \end{aligned}$$

Учитывая, что $\operatorname{Re} w_\mu(t_\mu^+) = 1$, $w_\mu(t_\mu^+) - w_\mu(t_{0\mu}^+) = 1 + i\lambda_\mu$, где $\lambda_\mu \in \mathbb{R}$, при $\mu = 1, \dots, m$ имеем

$$\operatorname{Im} \int_{a_\mu} w_\mu(t^+) dw_\mu(t) = \frac{1}{2} \operatorname{Im} ((1 + i\lambda_\mu)(2w_\mu(t_\mu^+) - 1 - i\lambda_\mu)) = \operatorname{Im} w_\mu(t_\mu^+).$$

Если $\mu = m + 1, \dots, m + h$, то

$$\int_{\alpha_\mu} w_\mu(t^+) dw_\mu(t) = -\frac{1}{2} + w_\mu(t_\mu^+), \quad \text{т. е. } \operatorname{Im} \int_{\alpha_\mu} w_\mu(t^+) dw_\mu(t) = \operatorname{Im} w_\mu(t_\mu^+).$$

Таким образом, при $\mu = 1, \dots, m + h$ получим

$$\operatorname{Im} \frac{1}{2\pi i} \int_{\partial \widehat{\mathfrak{M}}} w_\mu(t) d \ln F(t) \equiv e_\mu - k_\mu \quad (\text{по модулю } B\text{-периодов}), \quad (23)$$

где k_μ вычисляются по формулам (16). Итак, для нулей любого решения краевой задачи (19) выполняется сравнение (18), что и означает его безусловную разрешимость.

Желая конструктивно построить решение сравнения (18), рассмотрим $(m + h)$ -кратный тэта-ряд [7]:

$$\theta(\mathbf{u}) := \sum_{\mathbf{n} \in \mathbb{Z}^{m+h}} \exp(\pi i \cdot {}^t \mathbf{n} \boldsymbol{\Omega} \mathbf{n} + 2\pi i \cdot {}^t \mathbf{n} \mathbf{u}), \quad \mathbf{u} \in \mathbb{C}^{m+h}, \quad (24)$$

где $\boldsymbol{\Omega}$ — симметричная матрица порядка $m + h$, мнимая часть которой положительно определена, а верхний левый индекс t у вектора означает его транспонирование. Как известно, при указанных условиях ряд (24) быстро сходится, представляет четную целую функцию от \mathbf{u} и обладает следующими свойствами квазипериодичности: $\theta(\mathbf{u} + \mathbf{E}_\nu) = \theta(\mathbf{u})$, $\theta(\mathbf{u} + \Omega_{\nu\nu} \mathbf{E}_\nu) = \theta(\mathbf{u}) \exp(\pi i \Omega_{\nu\nu} + 2\pi i u_\nu)$. Здесь \mathbf{E}_ν — ν -й столбец единичной матрицы \mathbf{E} порядка $m + h$, а $\Omega_{\nu\nu}$ — диагональный элемент матрицы $\boldsymbol{\Omega}$.

Для упрощения дальнейших исследований примем следующее ограничение. Именно, будем предполагать, что все \mathfrak{b} -периоды базиса $dw_1(z), \dots, dw_{m+h}(z)$ (т. е. интегралы (13)) чисто мнимые. Фактически речь идет только о том, что в равенствах (13) $A_{\mu\nu} = 0$ при $\mu, \nu = m + 1, \dots, m + h$. Это означает, что поверхность \mathfrak{M} устроена «правильно» в следующем смысле. На \mathfrak{M} существует такое каноническое рассечение, что для элементов $dw_{m+1}(z), \dots, dw_{m+h}(z)$ нормированного базиса выполняются равенства $A_{\mu\nu} = 0$ (для остальных элементов базиса они выполняются автоматически).

Подставим в тэта-ряд (24) вместо \mathbf{u} вектор $\mathbf{w}(z) - i\mathbf{e}$ из (17) и положим $\boldsymbol{\Omega} = i\mathbf{B}$. Подстановка законна, и в результате получаем следующую функцию от z :

$$\theta(\mathbf{w}(z) - i\mathbf{e}) = \sum_{\mathbf{n} \in \mathbb{Z}^{m+h}} \exp(-\pi \cdot {}^t \mathbf{n} \mathbf{B} \mathbf{n} + 2\pi i \cdot {}^t \mathbf{n} (\mathbf{w}(z) - i\mathbf{e})), \quad (25)$$

называемую *тэта-функцией Римана* [8, ч. I, ст. 2, п. 22]. Она аналитична на поверхности \mathfrak{M} , разрезанной линиями α_ν , положительна при $z \in \partial \mathfrak{M}$ (в частности, отлична от тождественного нуля). Из свойств квазипериодичности вытекает, что она удовлетворяет следующим краевым условиям:

$$\begin{cases} \theta(\mathbf{w}(t^+) - i\mathbf{e}) = \theta(\mathbf{w}(t^-) - i\mathbf{e}) \exp(-\pi B_{\nu\nu} + 2\pi i (w_\nu(t^-) - i e_\nu)), \\ \quad t \in \alpha_\nu, \quad \nu = 1, 2, \dots, m + h, \\ \theta(\mathbf{w}(t) - i\mathbf{e}) > 0, \quad t \in \partial \mathfrak{M}. \end{cases} \quad (26)$$

Это означает, что функция (25) является частным решением задачи (19).

Для вычисления нулей функции (25) можно применить теорему о логарифмическом вычете:

$$\sum_{\nu=1}^{m+h} z_{\nu}^k = \frac{1}{2\pi i} \int_{\partial\mathfrak{M}} t^k d \ln \theta(\mathbf{w}(t) - i\mathbf{e}), \quad k = 1, 2, \dots, m+h.$$

Вычислив правые части, получим систему алгебраических уравнений для нахождения точек z_{ν} .

Как отмечалось выше, размерность пространства решений задачи (19) не меньше $m+1$, и это число устойчиво по отношению к малым вариациям вектора $\mathbf{e} \in \mathbb{R}^{m+h}$. Выше найдено частное решение (25). Для краткости будем обозначать его через $\theta_0(z)$. Желая найти общее решение задачи (19) в устойчивом случае, вводим *эта-функции Римана с полуцелыми характеристиками* [7, гл. II, § 1]:

$$\begin{aligned} \theta_{\nu}(z) &= \sum_{\mathbf{n} \in \mathbb{Z}^{m+h}} \exp\left(-\pi \cdot t \left(\mathbf{n} + \frac{1}{2} \mathbf{E}_{\nu}\right) \mathbf{B} \left(\mathbf{n} + \frac{1}{2} \mathbf{E}_{\nu}\right) + 2\pi i \cdot t \left(\mathbf{n} + \frac{1}{2} \mathbf{E}_{\nu}\right) (\mathbf{w}(z) - i\mathbf{e})\right) \\ &= \exp\left(-\frac{\pi}{4} \cdot t \mathbf{E}_{\nu} \mathbf{B} \mathbf{E}_{\nu} + \pi i \cdot t \mathbf{E}_{\nu} (\mathbf{w}(z) - i\mathbf{e})\right) \theta\left(\mathbf{w}(z) - i\mathbf{e} + \frac{i}{2} \mathbf{B} \mathbf{E}_{\nu}\right), \quad \nu = 1, 2, \dots, m. \end{aligned} \quad (27)$$

Если $z \in \partial\mathfrak{M}$, то при $\mathbf{e} \in \mathbb{R}^{m+h}$ оба последних множителя в (27) вещественные и потому $\operatorname{Im} \theta_{\nu}(t) = 0$ при $t \in \partial\mathfrak{M} = \mathfrak{b}_0 \sqcup \mathfrak{b}_1 \sqcup \dots \sqcup \mathfrak{b}_m$. Более того, $\theta_{\nu}(t) < 0$ при $t \in \mathfrak{b}_{\nu}$ и $\theta_{\nu}(t) > 0$ при $t \in \partial\mathfrak{M} \setminus \mathfrak{b}_{\nu}$. Отсюда видно, что функции $\theta_0(t), \theta_1(t), \dots, \theta_m(t)$ линейно независимы и удовлетворяют второму краевому условию (19). Покажем, что они удовлетворяют и первому краевому условию (19). При $t \in \mathfrak{a}_{\mu}$ имеем

$$\begin{aligned} \theta_{\nu}(t^{-}) &= \exp\left(-\frac{\pi}{4} \cdot t \mathbf{E}_{\nu} \mathbf{B} \mathbf{E}_{\nu} + \pi i \cdot t \mathbf{E}_{\nu} (\mathbf{w}(t^{-}) - i\mathbf{e})\right) \theta\left(\mathbf{w}(t^{-}) - i\mathbf{e} + \frac{i}{2} \mathbf{B} \mathbf{E}_{\nu}\right) \\ &= \exp\left(-\frac{\pi}{4} \cdot t \mathbf{E}_{\nu} \mathbf{B} \mathbf{E}_{\nu} + \pi i \cdot t \mathbf{E}_{\nu} (\mathbf{w}(t^{+}) - i\mathbf{e}) - \pi^2 \cdot t \mathbf{E}_{\nu} \mathbf{B} \mathbf{E}_{\nu}\right) \\ &\times \exp\left(\pi \cdot t \mathbf{E}_{\mu} \mathbf{B} \mathbf{E}_{\mu} - 2\pi i \cdot t \mathbf{E}_{\mu} \left(\mathbf{w}(t^{-}) - i\mathbf{e} + \frac{i}{2} \mathbf{B} \mathbf{E}_{\nu}\right)\right) \theta\left(\mathbf{w}(t^{+}) - i\mathbf{e} + \frac{i}{2} \mathbf{B} \mathbf{E}_{\nu}\right) \\ &= \theta_{\nu}(t^{+}) \exp(\pi B_{\mu\mu} - 2\pi i (w_{\mu}(t^{-}) - i e_{\mu})). \end{aligned}$$

Отсюда, беря начало и конец, получаем

$$\theta_{\nu}(t^{+}) = \theta_{\nu}(t^{-}) \exp(-\pi B_{\mu\mu} + 2\pi i (w_{\mu}(t^{-}) - i e_{\mu}))$$

при $t \in \mathfrak{a}_{\mu}$, что и требовалось. Таким образом, общее решение задачи (19) в устойчивом случае имеет вид $F(z) = \sum_{k=0}^m c_k \theta_k(z)$, где все c_k вещественны. Дивизор его нулей является в этом случае общим решением сравнения (18).

Задавая произвольно $n \in \mathbb{N}$, рассмотрим следующее обобщение сравнения (18):

$$\sum_{\nu=1}^n \operatorname{Im} \mathbf{w}(z_{\nu}) \equiv \mathbf{e} - \mathbf{k} \quad (\text{по модулю } B\text{-периодов}), \quad (28)$$

где неизвестными являются точки z_1, z_2, \dots, z_n . В случае $n = m+h$ сравнение (28) совпадает со сравнением (18). Если $n > m+h$, то, произвольно задавая

точки z_{m+1}, \dots, z_n (например, полагая $z_{m+1} = \dots = z_m = \infty$), относительно остальных точек получим сравнение (18). В случае $1 \leq n \leq m+h-1$, учитывая формулу (2), заключаем, что сравнение (21) равносильно системе

$$\begin{cases} \sum_{\nu=1}^{m+h} \operatorname{Im} w(z_\nu) \equiv e - k \quad (\text{по модулю } B\text{-периодов}), \\ z_{m+h+1} = \dots = z_n = \infty. \end{cases} \quad (29)$$

В устойчивом случае эта система равносильна тому, что общее решение краевой задачи (19) равно $\sum_{\nu=0}^m c_\nu \theta_\nu(z)$, где все c_ν принадлежат \mathbb{R} , имеет в точке $z = \infty$ нуль кратности $n - m - h$. Переходя в окрестности точки $z = \infty$ к локальным координатам $t = \frac{1}{z}$, запишем это в виде системы линейных уравнений

$$\sum_{\nu=0}^m c_\nu \left(\frac{d}{dt} \right)^k \theta_\nu \left(\frac{1}{t} \right) \Big|_{t=0} = 0, \quad k = 0, 1, \dots, n - m - h - 1,$$

от ранга матрицы которой зависят разрешимость сравнения (28) и произвол в ее решении.

Рассмотрим проблему обращения Якоби на дубле. Дубль $\mathfrak{R} = \mathfrak{M} \cup \widetilde{\mathfrak{M}}$ — замкнутая риманова поверхность рода $\rho = m + 2h$, симметричная относительно отображения $z \mapsto \bar{z}$. Присоединив к каноническому рассечению

$$a_1 \cup b_1 \cup \dots \cup a_{m+h} \cup b_{m+h} \subset \mathfrak{M}$$

его образ $\bar{a}_1 \cup \bar{b}_1 \cup \dots \cup \bar{a}_{m+h} \cup \bar{b}_{m+h} \subset \widetilde{\mathfrak{M}}$ при отображении $z \mapsto \bar{z}$, получим каноническое рассечение $a_1, b_1, \dots, a_\rho, b_\rho$ римановой поверхности \mathfrak{R} . Желая уточнить это рассечение, а также ориентации его кривых, положим

$$\begin{aligned} a_k &:= a_k \cup \bar{a}_k^{-1}, & b_k &:= b_k, & k &= 1, \dots, m, \\ a_k &:= a_k, & b_k &:= b_k, & k &= m + 1, \dots, m + h, \\ a_k &:= \bar{a}_k^{-1}, & b_k &:= \bar{b}_k, & k &= m + h + 1, \dots, m + 2h. \end{aligned} \quad (30)$$

Введем базис абелевых дифференциалов 1-го рода:

$$\zeta(z) = {}^t(d\zeta_1(z), d\zeta_2(z), \dots, d\zeta_\rho(z)), \quad z \in \mathfrak{R}, \quad (31)$$

комплексно нормированный относительно канонического рассечения (30). Он связан с существующим в силу леммы 1 базисом

$$dw(z) = {}^t(dw_1(z), dw_2(z), \dots, dw_{m+h}(z)), \quad z \in \mathfrak{M}, \quad (32)$$

равенствами

$$\begin{aligned} d\zeta_\nu(z) &= \begin{cases} \frac{1}{2} dw_\nu(z), & \operatorname{Im} z \geq 0, \\ -\frac{1}{2} \overline{dw_\nu(\bar{z})}, & \operatorname{Im} z \leq 0, \end{cases} & \nu &= 1, 2, \dots, m, \\ d\zeta_\nu(z) &= dw_\nu(z), & \nu &= m + 1, \dots, m + h, \\ d\zeta_\nu(z) &= -\overline{dw_{\nu-h}(\bar{z})}, & \nu &= m + h + 1, \dots, m + 2h = \rho. \end{aligned} \quad (33)$$

В силу принятого выше ограничения на риманову поверхность периоды базиса (32) таковы:

$$\int_{a_\mu} d\zeta_\nu(t) = \delta_{\mu\nu}, \quad \int_{b_\mu} d\zeta_\nu(t) = i\Omega_{\mu\nu}, \quad \mu, \nu = 1, 2, \dots, \rho,$$

где $\delta_{\mu\nu}$ — символ Кронекера, $\Omega_{\mu\nu} \in \mathbb{R}$, а матрица $\Omega = (\Omega_{\mu\nu})_{\mu,\nu=1}^{\rho}$ симметрична и положительно определена.

Возьмем ρ -кратный тэта-ряд вида (24), заменим в нем Ω на $i\Omega$, а вместо аргумента подставим в него $\zeta(z) - ie$, где $e \in \mathbb{R}^{\rho}$. Тогда возникнет тэта-функция Римана, которую будем обозначать немного иначе, чем (25):

$$\vartheta(\zeta(z) - ie) = \sum_{n \in \mathbb{Z}^{\rho}} \exp(-\pi \cdot {}^t n \Omega n + 2\pi i \cdot {}^t n (\zeta(z) - ie)). \quad (34)$$

Эта функция также положительна на вещественной оси (в частности, нетривиальна, т. е. отлична от тождественного нуля), поэтому ее нули расположены симметрично относительно вещественной оси. Она разрывна вдоль линий a_{ν} , где выполняются следующие условия сопряжения, аналогичные условиям (19):

$$\vartheta(\zeta(t^+) - ie) = \vartheta(\zeta(t^-) - ie) \exp(-\pi \Omega_{\nu\nu} + 2\pi i (\zeta_{\nu}(t^-) - ie_{\nu})), \quad (35)$$

$$t \in a_{\nu}, \quad \nu = 1, 2, \dots, \rho.$$

Так как функция (34) нетривиальна, ее нули образуют единственное решение классической проблемы обращения Якоби:

$$\sum_{k=1}^{\rho} \zeta(z_k) \equiv e - \mathbf{k} \quad (\text{по модулю периодов}), \quad (36)$$

где $\mathbf{k} = {}^t(k_1, k_2, \dots, k_{\rho})$, а

$$k_{\mu} = -\frac{1}{2} + \frac{i}{2} \Omega_{\mu\mu} + \zeta_{\mu}(t_{\mu}) - \sum_{k=1}^{\rho} \int_{a_k} \zeta_{\mu}(t^+) d\zeta_k(t), \quad \mu = 1, 2, \dots, \rho. \quad (37)$$

Лемма 5. *Справедливы соотношения $\operatorname{Re} k_{\mu} \equiv \frac{1}{2}$ по модулю \mathbb{Z} .*

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Так как $\Omega_{\mu\mu} \in \mathbb{R}$, $\operatorname{Re} \zeta_{\mu}(t_{\mu}) = 1$, достаточно показать, что сумма в (37) чисто мнимая. Имеем

$$\begin{aligned} \overline{\sum_{k=1}^{\rho} \int_{a_k} \zeta_{\mu}(t) d\zeta_k(t)} &= \sum_{k=1}^{\rho} \int_{a_k} \overline{\zeta_{\mu}(t) d\zeta_k(t)} \\ &= \sum_{k=1}^{\rho} \int_{\bar{a}_k} \zeta_{\mu}(\bar{t}) d\bar{\zeta}_k(\bar{t}) = - \sum_{k=1}^{\rho} \int_{a_k} \zeta_{\mu}(t) d\zeta_k(t), \end{aligned}$$

так как множество $\bigcup_{\mu} a_{\mu}$ переходит само на себя при изменяющем ориентацию отображении $t \mapsto \bar{t}$, при этом $\zeta_{\mu}(t)$, $d\zeta_k(t)$ меняют знаки. Лемма доказана.

§ 3. Некоторые приложения

1. Функции Шоттки (см. [9, гл. VI, § 6]). *Функциями Шоттки* на римановой поверхности с краем $\mathfrak{M} = \mathfrak{M}^{\circ} \sqcup \partial\mathfrak{M}$ называются мероморфные в \mathfrak{M}° функции, имеющие там конечное число полюсов, непрерывно продолжимые на край $\partial\mathfrak{M}$ и принимающие на нем чисто вещественные значения.

Ясно, что множество всех функций Шоттки на \mathfrak{M} является полем, в котором полем констант служит \mathbb{R} . Применяя к функции Шоттки принцип аргумента, заключаем, что общее число ее нулей равно общему числу ее полюсов (с учетом кратностей). Пусть $z_1, z_2, \dots, z_n \in \mathfrak{M}^{\circ}$ — произвольно заданные точки. Ставим искать функции Шоттки, кратные дивизору Δ^{-1} , где $\Delta = (z_1) \cdot (z_2) \cdot \dots \cdot (z_n)$

— заданный дивизор. Если такая функция существует, то она должна иметь нули, дивизор которых можно записать в виде $\Delta' = (z'_1) \cdot (z'_2) \cdot \dots \cdot (z'_n)$, где точки $z'_1, z'_2, \dots, z'_n \in \mathfrak{M}^\circ$ неизвестные. Рассмотрим вещественный аналог проблемы Якоби

$$\sum_{\nu=1}^{m+h} \operatorname{Im} \mathbf{w}(z'_\nu) \equiv \operatorname{Im} \mathbf{w}(z) \quad (\text{по модулю } B\text{-периодов}) \quad (38)$$

с известной точкой z и неизвестными точками $z'_1, z'_2, \dots, z'_{m+h}$. Его очевидным решением является дивизор $\Delta' = (z) \cdot (\infty)^{m+h-1}$. Соответствующая сравнению (38) тэта-функция Римана $\theta(\mathbf{w}(z') - i \cdot \operatorname{Im} \mathbf{w}(z) - i\mathbf{k})$ имеет простой нуль при $z' = z$ и нуль кратности $m + h - 1$ в точке $z' = \infty$. Отсюда очевидно, что функцию Шоттки, кратную дивизору Δ^{-1} , следует искать в виде

$$S(z) = C \cdot \frac{\prod_{k=1}^n \theta(\mathbf{w}(z) - i \operatorname{Im} \mathbf{w}(z'_k) - i\mathbf{k})}{\prod_{k=1}^n \theta(\mathbf{w}(z) - i \operatorname{Im} \mathbf{w}(z_k) - i\mathbf{k})}, \quad (39)$$

где $z'_1, z'_2, \dots, z'_n \in \mathfrak{M}^\circ$ — неизвестные точки, а $C \in \mathbb{R}$ — постоянная.

Теорема 1. *Нетривиальная функция Шоттки, кратная дивизору Δ^{-1} , существует и представима в виде (39), если и только если разрешим следующий обобщенный аналог проблемы обращения:*

$$\sum_{\nu=1}^n \operatorname{Im} \mathbf{w}(z'_\nu) \equiv \sum_{\nu=1}^n \operatorname{Im} \mathbf{w}(z_\nu) \quad (\text{по модулю } B\text{-периодов}). \quad (40)$$

Доказательство. Очевидно, что при $z \rightarrow \infty$ числитель и знаменатель в (39) имеют одинаковые порядки, и потому особенности в точке $z = \infty$ сокращаются. Значит, $S(\infty) \in \mathbb{R}$. Все множители числителя и знаменателя в (39) имеют по переменной z разрывы вдоль линий $\mathfrak{a}_1, \mathfrak{a}_2, \dots, \mathfrak{a}_{m+h}$. Используя формулу (19), найдем соотношение между предельными значениями функции (39) на этих линиях:

$$S(t^+) = S(t^-) \exp\left(2\pi \sum_{k=1}^n (\operatorname{Im} w_\nu(z'_k) - \operatorname{Im} w_\nu(z_k))\right), \quad t \in \mathfrak{a}_\nu, \nu = 1, 2, \dots, m + h.$$

Отсюда видно, что $S(z)$ непрерывна, если и только если выполняются равенства

$$\sum_{k=1}^n \operatorname{Im} w_\nu(z'_k) = \sum_{k=1}^n \operatorname{Im} w_\nu(z_k), \quad \nu = 1, 2, \dots, m + h,$$

равносильные одному векторному равенству

$$\sum_{k=1}^n \operatorname{Im} \mathbf{w}(z'_k) = \sum_{k=1}^n \operatorname{Im} \mathbf{w}(z_k). \quad (41)$$

Различие между (40) и (41) состоит в том, что первое из них — сравнение, а второе — равенство. Однако они равносильны, так как сравнение можно превратить в равенство, сняв ограничение, согласно которому в абелевых интегралах (2) пути интегрирования не пересекают линий канонического рассечения. Надо разрешить путям интегрирования нужное число раз обходить линии $\mathfrak{b}_1, \mathfrak{b}_2, \dots, \mathfrak{b}_m$, и тогда сравнения превратятся в равенства. Теорема доказана.

2. Задачи Шварца и Дирихле. Рассмотрим следующую задачу Шварца: найти все функции $F(z)$, однозначные и аналитические на римановой поверхности \mathfrak{M}° , H -непрерывно (это означает, что функции, о которых идет речь, удовлетворяют условию Гёльдера [11]) продолжимые на край $\partial\mathfrak{M}$, по следующему краевому условию:

$$\operatorname{Re} F(t) = c(t), \quad t \in \partial\mathfrak{M}, \quad (42)$$

где $c(t)$ — заданная H -непрерывная функция.

Если искать гармоническую на \mathfrak{M}° функцию по краевому условию (42), то это — хорошо изученная классическая задача Дирихле. Наша цель — найти условия разрешимости задачи Шварца (условия однозначности) и явно выразить решения задач Шварца и Дирихле через тэта-функцию.

С этой целью рассмотрим следующее сравнение:

$$\sum_{\nu=1}^{\rho} \zeta(z_\nu) \equiv \rho \cdot \zeta(z) \quad (\text{по модулю периодов}). \quad (43)$$

Очевидным решением этого сравнения является дивизор $(z_1)(z_2)\dots(z_\rho) = (z)^\rho$. Он является дивизором нулей нетривиальной тэта-функции Римана от τ :

$$\vartheta(\zeta(\tau) - \rho\zeta(z) - \mathbf{k}) = \sum_{\mathbf{n} \in \mathbb{Z}^\rho} \exp(-\pi \cdot {}^t \mathbf{n} \Omega \mathbf{n} + 2\pi i \cdot {}^t \mathbf{n} (\zeta(\tau) - \rho\zeta(z) - \mathbf{k})), \quad (44)$$

где \mathbf{k} — вектор римановых констант (37). В силу леммы 5 имеем $\operatorname{Re} k_\mu \equiv 0$ по модулю $\frac{1}{2}$. Таким же свойством обладают и $\zeta_\mu(t)$ при $t \in \partial\mathfrak{M}$. Отсюда следует, что функция (44) вещественна при $z, \tau \in \partial\mathfrak{M}$. Значит, дифференциал $d_\tau \ln \vartheta(\zeta(\tau) - \rho\zeta(z) - \mathbf{k})$ имеет при $\tau = z$ простой полюс с вычетом ρ , а при $\tau, z \in \partial\mathfrak{M}$ чисто вещественный. Интеграл

$$F(z) = \frac{1}{\rho\pi i} \int_{\partial\mathfrak{M}} c(\tau) d_\tau \ln \vartheta(\zeta(\tau) - \rho\zeta(z) - \mathbf{k}) + i\beta_0, \quad z \in \mathfrak{M}, \quad (45)$$

где $\beta_0 \in \mathbb{R}$ — произвольная постоянная, можно рассматривать как удвоенный интеграл типа Коши, так как его ядро $\frac{2}{\rho} d_\tau \ln \vartheta(\zeta(\tau) - \rho\zeta(z) - \mathbf{k})$ имеет при $\tau = z$ полюс с вычетом 2, а ядро интеграла типа Коши $\frac{d\tau}{\tau-z}$ — полюс с вычетом 1. Применив к нему формулу Сохоцкого, в пределе при $z \rightarrow t$, $z \in \mathfrak{M}$, будем иметь

$$F(t) = c(t) + \frac{1}{\rho\pi i} \int_{\partial\mathfrak{M}} c(\tau) d_\tau \ln \vartheta(\zeta(\tau) - \rho\zeta(t) - \mathbf{k}) + i\beta_0, \quad t \in \partial\mathfrak{M}. \quad (46)$$

Здесь интегральный член чисто мнимый, поскольку ядро и плотность интеграла вещественные. Поэтому, выделив в (46) вещественные части, получим равенство (42). Найдем условия, при которых функция (45) однозначна. Ее многозначность может возникать из-за того, что при обходе точкой z линии b_μ ($\mu = 1, 2, \dots, m+h$) ядро интеграла получает приращение, которое в силу формул (35) отличается лишь постоянным множителем от дифференциала $d\zeta_\mu(\tau)$, который, в свою очередь, отличается лишь постоянным множителем от дифференциала $dw_\mu(\tau)$ в силу формул (33). Значит, необходимые и достаточные условия разрешимости задачи Шварца можно задать в виде

$$\int_{\partial\mathfrak{M}} c(\tau) dw_\mu(\tau) = 0, \quad \mu = 1, 2, \dots, m+h. \quad (47)$$

Так как приращения интеграла (45) чисто мнимые, его вещественная часть однозначна, что дает однозначную и безусловную разрешимость задачи Дирихле. Таким образом, решение задачи Дирихле может быть задано в виде

$$\operatorname{Re} F(z) = \frac{1}{\rho\pi} \int_{\partial\mathfrak{M}} c(\tau) d_\tau \arg \vartheta(\zeta(\tau) - \rho\zeta(z) - \mathbf{k}), \quad z \in \mathfrak{M}.$$

3. Однородная задача Гильберта. Рассмотрим краевую задачу

$$\operatorname{Im}(\overline{\lambda(t)}F(t)) = 0, \quad t \in \partial\mathfrak{M}, \tag{48}$$

где $F : \mathfrak{M} \rightarrow \mathbb{C}$ — неизвестная функция, однозначная и аналитическая в \mathfrak{M}° , H -непрерывно продолжимая на $\partial\mathfrak{M}$, а $\lambda(t)$ — заданная H -непрерывная функция, нигде не обращающаяся в нуль. Поскольку краевое условие (48) не изменяется от умножения или деления его на положительную функцию, будем считать, что уже в (48) выполняется тождество $|\lambda(t)| \equiv 1$.

Обозначим через $\varkappa = \frac{1}{2\pi} \arg \lambda(t)|_{\partial\mathfrak{M}}$ индекс функции $\lambda(t)$. Чтобы его вычислить, вспомним, что $\partial\mathfrak{M} = \mathfrak{b}_0 \sqcup \mathfrak{b}_1 \sqcup \dots \sqcup \mathfrak{b}_m$, и на каждой кривой \mathfrak{b}_ν произвольно зафиксируем точку t_ν . На разомкнутой кривой $\mathfrak{b}_\nu \setminus t_\nu$ произвольно зафиксируем непрерывную ветвь функции $\frac{1}{2\pi} \arg \lambda(t)$. Индекс \varkappa по определению равен сумме приращений выделенных ветвей функции $\frac{1}{2\pi} \arg \lambda(t)$ вдоль всех разомкнутых кривых $\mathfrak{b}_\nu \setminus t_\nu$ и не зависит от того, какие именно ветви выбраны.

Так как очевидно, что при $\varkappa < 0$ задача (48) имеет только тривиальное решение, будем считать, что $\varkappa \geq 0$. К задаче (48) будем применять метод регуляризующего множителя. Идея этого метода заключается в том, чтобы, умножив краевое условие (48) на подходящую функцию $p(t) > 0$, добиться того, чтобы в новом краевом условии

$$\operatorname{Im}(p(t)\overline{\lambda(t)}F(t)) = 0, \quad t \in \partial\mathfrak{M}, \tag{49}$$

под знаком Im оказалось предельное значение некоторой функции Шоттки. Найдя ее, легко найдем и $F(z)$.

В случае, когда \mathfrak{M}° — круг (или область, конформно эквивалентная кругу), эта идея реализована классиками. В случае, когда \mathfrak{M}° — $(m + 1)$ -связная область на плоскости ($h = 0$), в [10] было предложено искать регуляризующий множитель $p(t) > 0$ и точки $z_1, \dots, z_\varkappa \in \mathfrak{M}^\circ$ так, чтобы выполнялось равенство

$$p(t)\overline{\lambda(t)} = \frac{e^{i(u(t)+iv(t))}}{\prod_{\nu=1}^{\varkappa} (t - z_\nu)}, \quad t \in \partial\mathfrak{M}, \tag{50}$$

где $u(z) + iv(z)$ — однозначная аналитическая в \mathfrak{M}° функция. Задача свелась к обобщенному вещественному аналогу проблемы Якоби:

$$\sum_{\nu=1}^{\varkappa} \operatorname{Im} w_\mu(z_\nu) \equiv \frac{1}{2\pi i} \int_{\partial\mathfrak{M}} \lambda(t) dw_\mu(t), \quad \mu = 1, \dots, m + h, \tag{51}$$

общее решение которого найдено в [4]. В случае $h = 0$ задача Гильберта была рассмотрена также в [11, 12] и во многих других источниках.

В случае $h \geq 1$ искать регуляризующий множитель из равенства (50) не имеет смысла, так как функции $z - z_\nu$ не являются аналитическими на \mathfrak{M}° из-за разрывов на линиях $\mathfrak{b}_{m+1}, \dots, \mathfrak{b}_{m+h}$. Поэтому предлагается в равенстве

(50) вместо множителя $(t - z_\nu)$ подставить некоторую функцию $f(t, z_\nu)$, аналитическую и однолиственную по $t \in \mathfrak{M}^\circ$, имеющую единственный простой нуль при $t = z_\nu$. Эту функцию надо подобрать с таким расчетом, чтобы возникающая система уравнений для нахождения точек z_ν оказалась вещественным аналогом проблемы Якоби. Итак, регуляризирующий множитель $p(t) > 0$ будем искать, исходя из равенства

$$p(t)\overline{\lambda(t)} = \frac{e^{i(u(t)+iv(t))}}{\prod_{\nu=1}^{\infty} f(t, z_\nu)}, \quad t \in \partial\mathfrak{M}, \tag{52}$$

где $u(z) + iv(z)$ — однозначная аналитическая в \mathfrak{M}° функция. Выделив в (52) аргументы, получим

$$-\arg \lambda(t) = u(t) - \sum_{\nu=1}^{\infty} \arg f(t, z_\nu), \quad t \in \partial\mathfrak{M}. \tag{53}$$

Строго говоря, это не является равенством, а будет сравнением по модулю $2\pi\mathbb{Z}$ на каждой связной компоненте края $\partial\mathfrak{M}$, но при надлежащей фиксации ветвей его можно сделать равенством. Будем считать, что это сделано. Применяя к функции $u(z) + iv(z)$ условия однозначности (47), из (53) выводим, что

$$\frac{1}{2\pi i} \int_{\partial\mathfrak{M}} \arg \lambda(t) d\zeta_\mu(t) = \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{1}{2\pi i} \int_{\partial\mathfrak{M}} \arg f(t, z_\nu) d\zeta_\mu(t), \quad \mu = 1, 2, \dots, m + h. \tag{54}$$

Теперь надо подобрать функцию $f(t, z)$ так, чтобы входящие в правую часть равенства (54) интегралы оказались интегральными представлениями для $\text{Im} \zeta_\mu(z_\nu)$. С этой целью введем разрывный аналог ядра Коши [2] на \mathfrak{R} :

$$\omega_{z\infty}(t) dt := \frac{1}{\rho} \frac{\partial}{\partial t} \ln \frac{\vartheta(\zeta(t) - \rho\zeta(z) - \kappa)}{\vartheta(\zeta(t) - \kappa)} dt, \tag{55}$$

имеющий простые полюсы в точках $t = z$ и $t = \infty$, вычеты в которых равны $+1$ и -1 соответственно. Его можно использовать в качестве ядра Коши в областях, лежащих на \mathfrak{R} . Единственное неудобство его в том, что оно имеет по переменной z разрывы на линиях a_1, \dots, a_ρ . Поэтому преобразуем его в мероморфный аналог ядра Коши [2], не имеющий линий разрыва:

$$A(t, z) dt = \frac{\begin{vmatrix} \omega_{z\infty}(t) & \zeta'_1(t) & \dots & \zeta'_\rho(t) \\ \omega_{z\infty}(t_1) & \zeta'_1(t_1) & \dots & \zeta'_\rho(t_1) \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \omega_{z\infty}^{(\rho)}(t_1) & \zeta_1^{(\rho)}(t_1) & \dots & \zeta_\rho^{(\rho)}(t_1) \end{vmatrix}}{\begin{vmatrix} \zeta'_1(t_1) & \dots & \zeta'_\rho(t_1) \\ \dots & \dots & \dots \\ \zeta_1^{(\rho)}(t_1) & \dots & \zeta_\rho^{(\rho)}(t_1) \end{vmatrix}} dt, \tag{56}$$

где $t_1 \in \widetilde{\mathfrak{M}}^\circ$ — фиксированная точка, отличная от точек Вейерштрасса поверхности \mathfrak{R} . Это последнее условие обеспечивает отличие от нуля знаменателя в (56). Ядро (56) пригодно для представления аналитических функций в областях, лежащих на \mathfrak{M} . В частности, при $\tau \in \mathfrak{M}^\circ$ имеем

$$\zeta'_\mu(\tau) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\partial\mathfrak{M}} \zeta'_\mu(t) A(t, \tau) dt = \frac{1}{2\pi i} \int_{\partial\mathfrak{M}} \zeta'_\mu(t) A(t, \tau) dt, \quad \mu = 1, 2, \dots, \rho, \tag{57}$$

так как интегралы по линиям $a_1, \dots, a_\rho, b_{m+1}, \dots, b_\rho$ взаимно уничтожаются. Интегрируя равенство (57) в пределах от ∞ до z , получим

$$\zeta_\mu(z) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\infty}^z d\tau \int_{\partial\mathfrak{M}} \zeta'_\mu(t) A(t, \tau) dt = \frac{1}{2\pi i} \int_{\partial\mathfrak{M}} d\zeta_\mu(t) \int_{\infty}^z A(t, \tau) d\tau, \quad \mu = 1, \dots, \rho.$$

Выделив здесь мнимые части, найдем нужное нам интегральное представление

$$\operatorname{Im} \zeta_\mu(z) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\partial\mathfrak{M}} d\zeta_\mu(t) \cdot \operatorname{Im} \int_{\infty}^z A(t, \tau) d\tau, \quad \mu = 1, \dots, \rho. \quad (58)$$

Отсюда видно, что если в равенствах (54) положить

$$\arg f(t, z_\nu) = \operatorname{Im} \int_{\infty}^{z_\nu} A(t, \tau) d\tau,$$

то они превратятся в обобщение вещественного аналога проблемы Якоби:

$$\sum_{\nu=1}^{\varkappa} \operatorname{Im} \zeta_\mu(z_\nu) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\partial\mathfrak{M}} \arg \lambda(t) d\zeta_\mu(t), \quad \mu = 1, \dots, m+h. \quad (59)$$

При $\varkappa \geq m+h$ эта система безусловно разрешима, и пусть z_1, \dots, z_\varkappa — какое-нибудь ее решение. Функция, входящая в (52) и (53), такова:

$$f(t, z) = \exp \left(\int_{\infty}^z A(t, \tau) d\tau \right).$$

Уравнение (53) есть задача Шварца относительно неизвестной однозначной аналитической функции $u(z) + iv(z)$. Решив ее, получим

$$u(z) + iv(z) = \mathfrak{S} \left(\sum_{\nu=1}^{\varkappa} \arg f(t, z_\nu) - \arg \lambda(t) \right) (z),$$

где \mathfrak{S} — оператор Шварца. После этого, выделив модули в (50), найдем регуляризующий множитель $p(t) = \frac{\exp(-v(t))}{\prod_{\nu=1}^{\varkappa} |f(t, z_\nu)|}$. Умножив на него краевое условие (48),

получим равенство

$$\operatorname{Im} \left(\frac{e^{i(u(t)+iv(t))} F(t)}{\prod_{\nu=1}^{\varkappa} f(t, z_\nu)} \right) = 0, \quad t \in \partial\mathfrak{M}. \quad (60)$$

Здесь под знаком Im стоит предельное значение функции Шоттки, кратной дивизору $(z_1)^{-1}(z_2)^{-1} \dots (z_\varkappa)^{-1}$. Пусть $z'_1, z'_2, \dots, z'_\varkappa \in \mathfrak{M}$ — произвольные точки, для которых

$$\sum_{\nu=1}^{\varkappa} \operatorname{Im} \zeta(z'_\nu) \equiv \sum_{\nu=1}^{\varkappa} \operatorname{Im} \zeta(z_\nu) \quad (\text{по модулю периодов}). \quad (61)$$

Используя формулу (39), выпишем общее решение задачи (48):

$$F(z) = C \exp(-i(u(z) + iv(z))) \prod_{k=1}^{\infty} \frac{f(z, z_k) \theta(\mathbf{w}(z) - i \cdot \text{Im } \mathbf{w}(z'_k) - i\mathbf{k})}{\theta(\mathbf{w}(z) - i \cdot \text{Im } \mathbf{w}(z_k) - i\mathbf{k})}, \quad z \in \mathfrak{M}, \quad (62)$$

где $C \in \mathbb{R}$ — произвольная постоянная.

Пусть $0 \leq \varkappa \leq m+h-1$. Если система (51) разрешима, то общее решение задачи (48) по-прежнему дается формулой (62). Если система (51) неразрешима, то задача (48) не имеет нетривиальных решений. Чтобы это показать, зададим произвольно точки $z'_{\varkappa+1}, \dots, z'_{m+h}$ и станем подбирать регуляризующий множитель $p(t) > 0$ так, чтобы выполнялось равенство

$$p(t) \overline{\lambda(t)} = \frac{e^{i(u(t)+iv(t))} \prod_{\nu=\varkappa+1}^{m+h} f(t, z'_\nu)}{\prod_{\nu=1}^{m+h} f(t, z_\nu)}, \quad t \in \partial\mathfrak{M}, \quad (63)$$

где z_1, \dots, z_{m+h} — неизвестные точки. Их можно найти из условий однозначности функции $u(z) + iv(z)$:

$$\sum_{\nu=1}^{m+h} \text{Im } \zeta_\mu(z_\nu) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\partial\mathfrak{M}} \arg \lambda(t) d\zeta_\mu(t) + \sum_{\nu=\varkappa+1}^{m+h} \text{Im } \zeta_\mu(z'_\nu), \quad \mu = 1, \dots, m+h. \quad (64)$$

Умножив краевое условие (48) на регуляризующий множитель из равенства (63), получим краевое условие в виде

$$\text{Im} \left(\frac{e^{i(u(t)+iv(t))} \prod_{\nu=\varkappa+1}^{m+h} f(t, z'_\nu)}{\prod_{\nu=1}^{m+h} f(t, z_\nu)} F(t) \right) = 0, \quad t \in \mathfrak{M}, \quad (65)$$

где под знаком Im стоит предельное значение функции Шоттки с нулями в точках $z'_{\varkappa+1}, \dots, z'_{m+h}$. Обозначив остальные нули этой функции через $z'_1, \dots, z'_\varkappa$, на основании теоремы 1 заключаем, что должно выполняться сравнение

$$\sum_{\nu=1}^{m+h} \text{Im } \zeta(z_\nu) \equiv \sum_{\nu=1}^{m+h} \text{Im } \zeta(z'_\nu) \quad (\text{по модулю } B\text{-периодов}). \quad (66)$$

Комбинируя это с равенствами (64), имеем

$$\sum_{\nu=1}^{m+h} \text{Im } \zeta(z'_\nu) \equiv \frac{1}{2\pi i} \int_{\partial\mathfrak{M}} \arg \lambda(t) d\zeta(t) + \sum_{\nu=\varkappa+1}^{m+h} \text{Im } \zeta(z'_\nu).$$

Уничтожая здесь слева и справа одинаковые суммы, получим неразрешимое сравнение (51). Значит, $F(z) \equiv 0$.

ЛИТЕРАТУРА

1. Шиффер М., Спенсер Д. К. Функционалы на конечных римановых поверхностях. М.: Изд-во иностр. лит., 1957.
2. Спрингер Дж. Введение в теорию римановых поверхностей. М.: Изд-во иностр. лит., 1960.

3. Зверович Э. И. Краевые задачи теории аналитических функций в гёльдеровских классах на римановых поверхностях // Успехи мат. наук. 1971. Т. 26, № 1. С. 113–179.
4. Зверович Э. И. Проблема обращения Якоби, ее аналоги и обобщения // Актуальные проблемы современного анализа. Гродно: Изд-во ГрГУ, 2009. С. 69–83.
5. Мочалов В. В. Аналог проблемы обращения Якоби на конечной римановой поверхности // Теория функций комплексного переменного и краевые задачи. Чебоксары: Изд-во Чувашск. ун-та, 1982. С. 43–54.
6. Zverovich E. I. The problem of linear conjugation on a closed Riemann surface // Complex Analysis Operator Theory. 2008. V. 2, N 4. P. 709–732.
7. Мамфорд Д. Лекции о θ -функциях. М.: Мир, 1988.
8. Риман Б. Сочинения. М.; Л.: Гостехиздат, 1948.
9. Голузин Г. М. Геометрическая теория функций комплексного переменного. М.: Наука, 1966.
10. Зверович Э. И. О сведении задачи Гильберта для многосвязной области к задаче Гильберта с рациональным коэффициентом // Докл. АН СССР. 1964. Т. 157, № 4. С. 777–780.
11. Гахов Ф. Д. Краевые задачи. М.: Наука, 1977.
12. Салимов Р. Б. Шабалин П. Л. Краевая задача Гильберта теории аналитических функций и ее приложения. Казань: Изд-во Казан. мат. о-ва, 2005.

Статья поступила 23 декабря 2014 г.

Зверович Эдмунд Иванович, Долгополова Ольга Борисовна
Белорусский гос. университет,
механико-математический факультет, кафедра теории функций,
пр. Независимости, 4, Минск 220050, Беларусь
Zverovich@bsu.by, Dolgopolova@tut.by

Крушевский Евгений Александрович
Белорусский национальный технический университет,
кафедра высшей математики № 3,
пр. Независимости, 150, Минск 220014, Беларусь
geen_61@mail.ru