

a) $\frac{\partial}{\partial x} A(x, t) \Big|_{t=x} = 0$; б) $A(x, x) \equiv 1$; в) $\alpha^2 - 1 \neq 0$. Тогда для любой $f(x) \in L[0, 1]$ и любого $\delta \in (0, 1/2)$ имеет место соотношение:

$$\lim_{r \rightarrow \infty} \max_{\delta \leq x \leq 1-\delta} |S_r(f, x) - \sigma_{r|\sqrt{\alpha^2-1}|}(\Phi, x)| = 0,$$

где $\Phi(x) = \frac{\alpha}{\sqrt{\alpha^2-1}}f(x) - \frac{1}{\sqrt{\alpha^2-1}}f(1-x)$, $S_r(f, x)$ — частичная сумма ряда Фурье функции $f(x)$ по собственным и присоединенным функциям оператора A для тех характеристических чисел λ_k , для которых $|\lambda_k| < r$, $\sigma_{r|\sqrt{\alpha^2-1}|}(\Phi, x)$ — частичная сумма тригонометрического ряда Фурье функции $\Phi(x)$ для тех номеров k , для которых $\frac{1}{\sqrt{\alpha^2-1}}2k\pi < r$, r таково, что $\{\lambda \in C \setminus |\lambda| = r, 0 \leq \arg \lambda \leq 2\pi\} \subset S_{\delta_0}$.

Здесь S_{δ_0} — область, получающаяся после удаления из λ -плоскости нулей некоторых функций вместе с их δ_0 -окрестностями.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Наймарк М. А. Линейные дифференциальные операторы. М.: Наука, 1969.
2. Корнев В. В., Хромов А. П. О равносходимости разложений по собственным функциям интегральных операторов с ядрами, допускающими разрывы производных на диагоналях // Матем. сб. 2001. Т. 192, № 10. С. 33–50.
3. Хромов А. П. Теорема равносходимости для интегрального оператора с переменным верхним пределом интегрирования // Метрическая теория функций и смежные вопросы анализа: сб. статей, посвящ. 70-летию П. Л. Ульянова. М. : Изд-во АФЦ, 1999. С. 255–266.

УДК 517.54

ОБОБЩЕННЫЕ РАЗДЕЛЕННЫЕ РАЗНОСТИ И УНИФОРМИЗАЦИЯ КОМПЛЕКСНЫХ ТОРОВ¹

С. Р. Насыров (Казань, РФ)
snasyrov@kpfu.ru

1. Поверхности рода нуль. В [1] нами был предложен приближенный метод нахождения полинома, униформизирующего заданную риманову поверхность S_1 над сферой Римана. Суть его состоит в том, что рассматривается гладкое однопараметрическое семейство $S(t)$, $1 \leq t \leq 1$, n -листных компактных римановых поверхностей рода нуль, которые имеют над бесконечно удаленной точкой точку ветвления порядка $(n-1)$ такое, что: 1) для поверхности $S(0)$ известен униформизирующий ее полином P_0 ; 2) $S(1) = S_1$; 3) кратности точек ветвления, расположенных

¹Работа выполнена при финансовой поддержке РФФИ (проект № 14-01-00351).

над конечной частью плоскости, равны заданным натуральным числам m_j , $1 \leq j \leq N$, где N и m_j не зависят от t (следовательно они определяются однозначно по поверхности S_1). Такое семейство может быть построено чисто топологическими методами.

Из условия 3) следует, что полиномы $P_t(z) = P(z, t)$, униформизирующие $S(t)$, имеют вид

$$P_t(z) = n \int_0^z \prod_{l=1}^{N-1} (\xi - a_l(t))^{m_l} d\xi + P(0, t), \quad (1)$$

где $a_l(t)$ — их критические точки. В силу 1), мы можем определить критические точки полинома P_0 ; таким образом, можно считать, что значения

$$a_l(0) = a_l^0 \quad (2)$$

нам известны.

Отметим, что хотя $a_l(t)$, $0 < t \leq 1$, неизвестны, в силу того, что поверхности $S(t)$ заданы, мы знаем проекции их точек ветвления на плоскость, т. е. зависимости $A_l(t) = P_t(a_l(t))$. В [1] выведена система дифференциальных уравнений для определения $a_l(t)$ по заданным $A_l(t)$. Без ограничения общности можно считать, что одна проекция одной из точек ветвления неподвижна, скажем, $A_{N-1}(t) = 0$ и $a_{N-1}(t) = 0$; этого легко добиться сдвигами. Таким образом, в (5) имеем $P(0, t) = 0$.

Теорема 1 [1]. *Функции $a_l(t)$, $0 \leq t \leq 1$, удовлетворяют системе дифференциальных уравнений*

$$\frac{n\dot{a}_l}{a_l} = \frac{H_l^{(m_l)}(a_l)}{m_l!} \dot{A}_l + \sum_{k=1, k \neq l}^{N-2} \frac{G_{kl}^{(m_k-1)}(a_k)}{(m_k - 1)!} \dot{A}_k, \quad 1 \leq l \leq N-2, \quad (3)$$

где

$$H_l(x) = \frac{1}{x \prod_{j=1, j \neq l}^{N-1} (x - a_j)^{m_j}}, \quad G_{kl}(x) = \frac{H_k(x)}{x - a_l}.$$

Как обычно, точка сверху означает дифференцирование по параметру t .

Из теоремы 1 следует, что для определения зависимостей $a_l(t)$ достаточно решить задачу Коши для системы (3) с начальными условиями (2). Значения $a_l(1)$ дадут критические точки полинома вида (1), униформизующего S_1 .

2. Поверхности рода один. Случай простых точек ветвления. Аналогичная задача может быть поставлена для римановых поверхностей рода один (комплексных торов). Как и в случае поверхностей рода

нуль, будем рассматривать семейство n -листных римановых поверхностей $S(t)$ над сферой, имеющих точку ветвления максимального порядка $(n - 1)$ над бесконечно удаленной точкой. Это семейство униформизируется эллиптическими функциями $f(z, t)$. Можно считать, что прообраз точки ветвления максимального порядка совпадает с началом координат и одна из точек ветвления располагается над началом координат; ее прообраз ниже обозначен через a_0 .

Сначала опишем случай, когда остальные точки ветвления, за исключением описанной выше, — простые. Полученные результаты анонсированы в [2]. Функции $f(z, t)$ можно представить в виде

$$f(z, t) = c(t) \int_{a_0(t)}^z \frac{\prod_{l=0}^n \sigma(\xi - a_l(t))}{\sigma^{n+1}(\xi)} d\xi, \quad (4)$$

где точки $a_0(t)$ попарно различны и $\sum_{k=0}^n a_k(t) = 0$. Здесь $\sigma(z)$ — σ -функция Вейерштрасса с периодами ω_1 и ω_2 , которые зависят от параметра t . Применяя линейное преобразование в плоскости z , мы можем добиться, чтобы один из периодов, скажем, ω_1 не зависел от параметра t . Для простоты будем считать, что $\omega_1 \equiv 1$.

При выводе системы дифференциальных уравнений для определения параметров в (4) нам потребуется выражение для частной производной функции $\ln \sigma(z) = \ln \sigma(z; \omega_1, \omega_2)$ по периоду ω_2 . Для полноты картины приведем также выражение для производной по ω_1 , причем для произвольных периодов ω_1 и ω_2 . При этом, для простоты обозначений, как это принято в теории эллиптических функций, мы не будем указывать явно их зависимость от периодов ω_1 и ω_2 .

Теорема 2. *Имеют место равенства*

$$\begin{aligned} \frac{\partial \ln \sigma(z)}{\partial \omega_1} &= -\frac{1}{2\pi i} \left[\frac{1}{2} \omega_2 [\mathfrak{P}(z) - (\zeta(z))^2] + \eta_2(z\zeta(z) - 1) + \omega_2 \frac{g_2}{24} z^2 \right], \\ \frac{\partial \ln \sigma(z)}{\partial \omega_2} &= \frac{1}{2\pi i} \left[\frac{1}{2} \omega_1 [\mathfrak{P}(z) - (\zeta(z))^2] + \eta_1(z\zeta(z) - 1) - \omega_1 \frac{g_2}{24} z^2 \right]. \end{aligned}$$

Здесь $\mathfrak{P}(z)$ и $\zeta(z)$ — \mathfrak{P} - и ζ -функции Вейерштрасса, $\eta_k = 2\zeta(\omega_k)/2$, $k = 1, 2$, $g_2 = 60 \sum' \frac{1}{(m\omega_1 + n\omega_2)^4}$ — инвариант Вейерштрасса.

Теорема 3 [2]. *Критические точки $a_l(t)$, сомножитель $c(t)$ в (4) и период $\omega_2(t)$ удовлетворяют следующей системе дифференциальных уравнений:*

$$\dot{a}_l = \sum_{k \neq l} \frac{\dot{A}_k}{D_k} [\zeta(a_k - a_l) - \zeta(a_k) + \eta_1 a_l] -$$

$$\begin{aligned}
& -\frac{\dot{A}_l}{D_l} \left(\sum_{s \neq l} \zeta(a_l - a_s) - \eta_1 a_l - n \zeta(a_l) \right), \quad 0 \leq l \leq n, \\
& \dot{c}/c = - \sum_{j=0}^n \left[\zeta(a_j) \dot{a}_j + \dot{\omega}_2 \frac{\partial \ln \sigma(a_j)}{\partial \omega_2} \right] + n \sum_{k=1}^n \frac{\dot{A}_k}{D_k} [\mathfrak{P}(a_k) + \eta_1], \quad (5) \\
& \dot{\omega}_2(t) = 2\pi i \sum_{j=1}^n \frac{\dot{A}_j}{D_j}, \quad \text{тогда} \quad D_k = c \frac{\prod_{j=0, j \neq k}^n \sigma(a_k - a_j)}{\sigma^{n+1}(a_k)}.
\end{aligned}$$

Рассмотрены численные примеры, показывающие, что путем решения задачи Коши для системы (5), описанной в теореме 3, можно быстро и с очень хорошей точностью определять параметры функций, унiformизирующих заданные комплексные торы над сферой Римана с простыми точками ветвления.

3. Поверхности рода один. Случай кратных точек ветвления. Теперь рассмотрим случай точек ветвления произвольной кратности. Вместо (4) имеем следующее представление для унiformизирующих функций:

$$f(z, t) = c(t) \int_{\alpha_0(t)}^z \frac{\prod_{j=0}^N \sigma(\xi - \alpha_j(t))^{m_j}}{\sigma^{n+1}(\xi)} d\xi, \quad (6)$$

где $\sum_{j=0}^N m_j = n + 1$.

Как и в случае поверхностей рода нуль [1], можно вывести систему дифференциальных уравнений для этого случая, осуществляя предельный в системе (5) для параметров с простыми точками ветвления. Для этого рассмотрим вместо (6) представление (4) и осуществим в нем предельный переход при

$$a_0, \dots, a_{m_1-1} \rightarrow \alpha_0; \quad a_{m_1}, \dots, a_{m_1+m_2-1} \rightarrow \alpha_1; \dots$$

$$\dots; a_{n-m_N+1}, \dots, a_n \rightarrow \alpha_N.$$

Точно такой же предельный переход делаем в правых частях системы (5), считая, что $A_0 = \dots = A_{m_1-1}$, $A_{m_1} = \dots = A_{m_1+m_2-1}, \dots, A_{n-m_N+1} = \dots = A_n$. В силу теоремы 3 параметры в представлении (4) удовлетворяют (5). Заметим, что специфика системы (5) такова,

что в ее правые части входят выражения, которые можно выразить через обобщенные разделенные разности вида

$$\Delta_k(\varphi; \sigma; x_1, \dots, x_{k+1}) := \sum_{j=1}^k \frac{\varphi(x_j)}{\prod_{s \neq j} \sigma(x_j - x_s)}$$

и их частные производные; здесь x_1, \dots, x_{k+1} совпадают с наборами тех точек a_k , которые неограниченно сближаются при описанном выше предельном переходе, в качестве φ выступают вполне определенные функции, определяемые системой (5). В связи с этим, представляет интерес изучить вопрос о пределах обобщенных разделенных разностей

$$\Delta_k(\varphi; g; x_1, \dots, x_{k+1}) := \sum_{j=1}^k \frac{\varphi(x_j)}{\prod_{s \neq j} g(x_j - x_s)},$$

при $x_1, x_2, \dots, x_{k+1} \rightarrow x$, где функция g достаточно произвольна. Отметим, что в случае $g(x) = x$ обобщенные разделенные разности $\Delta_k(\varphi; g; x_1, \dots, x_{k+1})$ совпадают с обычными и для C^k -гладких функций φ предел их при $x_1, x_2, \dots, x_{k+1} \rightarrow x$ равен $\varphi^k(x)/k!$.

Теорема 4. Пусть $\varphi(\tau)$ — некоторая функция, определенная и k раз непрерывно дифференцируемая в окрестности точки x . Пусть $g(\tau)$ — нечетная k раз непрерывно дифференцируемая в окрестности нуля функция, причем $g(\tau) \sim \tau$, $\tau \rightarrow 0$. Тогда обобщенные разности $\Delta_k(\varphi; g; x_1, \dots, x_{k+1})$ при $x_1, \dots, x_{k+1} \rightarrow x$, стремятся к

$$\frac{1}{k!} \varphi^{(k,g)}(x), \quad \text{где } \varphi^{(k,g)}(x) := \left. \frac{d^k}{d\tau^k} \left(\frac{\tau^{k+1} \varphi(x + \tau)}{g(\tau)^{k+1}} \right) \right|_{\tau=0}.$$

Если функции φ и g , к тому же, $(k+1)$ раз непрерывно дифференцируемы в окрестностях точки x и точки 0 соответственно, то предел частной производной $\partial \Delta_k(\varphi; g; x_1, \dots, x_{k+1}) / \partial x_1$ при $x_1, \dots, x_{k+1} \rightarrow x$ равен

$$\frac{1}{(k+1)!} \varphi^{(k+1,g)}(x) + \frac{1}{(k-1)!} \left. \frac{d^{k-1}}{d\tau^{k-1}} \left(\frac{\tau^k (g'(\tau) - 1) \varphi(x + \tau)}{g(\tau)^{k+2}} \right) \right|_{\tau=0}.$$

Значения производных при $\tau = 0$ понимаются как пределы этих производных при $\tau \rightarrow 0$.

Теорема 4 позволяет в достаточно компактном виде записать правые части искомой системы дифференциальных уравнений для определения параметров в (6).

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Насыров С. Р. Нахождение полинома, униформизирующего заданную компактную риманову поверхность // Матем. заметки. 2012. Т. 91(4). С. 597–607.
2. Насыров С. Р. Однопараметрические семейства многолистных функций и римановых поверхностей // Совр. методы теории функций и смежные проблемы : материалы междунар. конф. Воронеж. зим. матем. шк. (27 января – 2 февраля 2015 г.). Воронеж : Издат. дом ВГУ, 2015. С. 83–85.

УДК 517.988

ВАРИАНТЫ ДИСКРЕТНОЙ ФАЗОВОЙ ПРОБЛЕМЫ¹

С. Я. Новиков (Самара, РФ)

nvks@samsu.ru

Решением дискретной фазовой проблемы занимаются в последнее десятилетие многие исследователи и научные группы. В работе [1] предпринята попытка установить связи между различными вариантами постановок и решений возникающих в этом направлении задач. Это предварительный вариант статьи и в нем остается много места, требующих дополнительных уточнений.

Пусть \mathbb{H}^M обозначает одно из пространств \mathbb{R}^M или \mathbb{C}^M . Векторы $\mathbf{a} = (a_1, a_2, \dots, a_M)$ и $\mathbf{b} = (b_1, b_2, \dots, b_M)$ имеют, по определению, *одинаковые фазы*, если для всех $i = 1, \dots, M$ имеем

$$\text{ph}(a_i) = \text{ph}(b_i).$$

Каждую из координат представляем в полярной форме $a_i = |a_i| e^{i\text{ph}(a_i)}$. Число 0 не имеет фазы, поэтому, если \mathbf{a} и \mathbf{b} имеют одинаковые фазы, то $a_i = 0$ тогда и только тогда, когда $b_i = 0$.

Рассматриваются два подхода к решению фазовой проблемы.

Определение 1. Пусть $\Phi = \{\varphi_i\}_{i=1}^N$ — набор векторов в \mathbb{H}^M (соответственно, $\{P_i\}_{i=1}^N$ — набор ортопроекторов в \mathbb{H}^M) и пусть для любых $x, y \in \mathbb{H}^M$ выполняются равенства:

$$|\langle x, \varphi_i \rangle| = |\langle y, \varphi_i \rangle|, \quad i = 1, \dots, N.$$

(соответственно, $\|P_i x\| = \|P_i y\|$, $i = 1, \dots, N$).

1. Если отсюда следует существование числа θ с $|\theta| = 1$ такого, что x и θy имеют одинаковые фазы, то говорят, что Φ восстанавливает фазы (*phase retrieval*) (соответственно, $\{P_i\}_{i=1}^N$ восстанавливает фазы).

¹Работа выполнена при финансовой поддержке Министерства образования и науки РФ в рамках базовой части государственного задания, проект № 204