

УДК 517.929

О РЕГУЛЯРИЗАЦИИ ОДНОГО КЛАССА РАЗНОСТНЫХ УРАВНЕНИЙ

Ф. Н. Гарифьянов

Аннотация: Исследуется линейное разностное уравнение

$$(V\Omega)(z) \equiv \Omega(z-1) + \Omega(z+1) + G(z)(\Omega(z-i) + \Omega(z+i)) = g(z), \quad z \in D,$$

где D — единичный квадрат, в классе решений $\Omega(z)$, голоморфных вне D и исчезающих на бесконечности. Коэффициенты $G(z)$ и $g(z)$ голоморфны в D . Библиогр. 7.

Рассмотрим линейное разностное уравнение (л.р.у.)

$$(V\Omega)(z) \equiv \Omega(z-1) + \Omega(z+1) + G(z)(\Omega(z-i) + \Omega(z+i)) = g(z), \quad z \in D, \quad (1)$$

при следующих предположениях:

1) D — квадрат с пронумерованными в порядке обхода границы Γ вершинами $t_1 = -t_3 = -(1+i)/2$, $t_2 = -t_4 = (1-i)/2$ и сторонами l_j , $j = \overline{1,4}$, причем $\{t_1, t_2\} \subset \overline{l_1}$;

2) коэффициенты $G(z)$ и $g(z)$ голоморфны в D , а их граничные значения $G^+(t)$, $g^+(t)$ принадлежит $H(\Gamma)$ (удовлетворяют условию Гёльдера на Γ); $G(z) \neq 0$ для любого $z \in \overline{D}$; $G(t_j) = 1$, $j = \overline{1,4}$;

3) решения $\Omega(z)$ ищутся в классе функций, голоморфных вне \overline{D} и исчезающих на бесконечности. Их граничные значения $\Omega^-(t)$ принадлежит $H(l_j)$, $j = \overline{1,4}$, а в вершинах допускаются только логарифмические особенности.

Простейший случай л.р.у. (1), когда $G(z) \equiv 1$, был исследован автором в работе [1]. Нетрудно убедиться, что стандартные методы сведения л.р.у. с постоянными коэффициентами в классе аналитических решений к линейному дифференциальному уравнению бесконечного порядка, основанные на разложении этих решений в ряды Тейлора, в данной ситуации не работают. В самом деле, введем сдвиги

$$\sigma_k(z) = z + i^k, \quad k = \overline{1,4}, \quad (2)$$

и рассмотрим множество

$$D_1 = C \setminus \bigcup_{k=1}^4 \sigma_k(D). \quad (3)$$

Оно распадается на две связные компоненты, одна из которых (квадрат D) содержит точку $z = 0$, другая — бесконечно удаленную точку. Поэтому соотношение (1) нельзя считать выполненным в произвольной окрестности бесконечно удаленной точки даже при дополнительном предположении, что коэффициенты задачи аналитически продолжимы через Γ .

Например, если $G(z) \equiv 1$ и $g(z) = z$, то левая часть уравнения (1) исчезает на бесконечности, а правая имеет там полюс. Тем не менее уравнение

имеет смысл, поскольку $\infty \notin D$. Но применить к нему классические методы исследования (см. [2] или [3]), базирующиеся на замечательных свойствах преобразования Бореля и теории целых функций экспоненциального типа, нельзя.

Приступим к непосредственному исследованию л.р.у. (1). Ясно, что при $z \in D$ имеем

$$G(z) = \exp(\tilde{G}(z)); \quad \tilde{G}(t_j) = 0, \quad j = \overline{1,4}; \quad \tilde{G}(z) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma} \tilde{G}^+(\tau) \zeta(\tau - z) d\tau.$$

Квазипериодическая дзета-функция Вейерштрасса построена по примитивным периодам 1 и i . Введем функции

$$G_k(z) = \exp \left[\frac{(-1)^k}{2\pi i} \int_{l_k \cup l_{k+2}} \tilde{G}^+(\tau) \zeta(\tau - z) d\tau \right], \quad k = 1, 2, \quad (4)$$

и предположим вначале, что

$$\int_{l_1 \cup l_3} \tilde{G}^+(\tau) d\tau = 0. \quad (5)$$

Тогда функция $G_1(z)$ голоморфна в полосе $|\operatorname{Im} z| < 1/2$ и $G_1(z+1) = G_1(z)$, а функция $G_2(z)$ голоморфна в полосе $|\operatorname{Re} z| < 1/2$ и $G_2(z+i) = G_2(z)$, так как $\zeta(z+i^k) = \zeta(z) + \eta_k$, $k = \overline{1,4}$. Здесь $\eta_k = \zeta(i^k/2)$.

Перепишем уравнение (1) в виде

$$G_1(z)(\Omega(z-1) + \Omega(z+1)) + G_2(z)(\Omega(z+i) + \Omega(z-i)) = g_1(z), \quad z \in D,$$

где $g_1(z) = g(z)G_1(z)$. Введем на Γ кусочно-линейную функцию $\alpha(t) = \{\sigma_k(t), t \in l_k; k = \overline{1,4}\}$, осуществляющую сдвиг $\alpha(t) : \Gamma \rightarrow \Gamma$ с изменением ориентации, причем $\alpha(\alpha(t)) \equiv t$, $t \neq t_k$. Как показано в [1], любое решение уравнения (1) представимо в виде интеграла типа Коши

$$\Omega(z) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma} \varphi(\tau) (\tau - z)^{-1} d\tau, \quad z \notin D, \quad (6)$$

с неизвестной плотностью, удовлетворяющей условиям

$$\varphi(t) \in H(\bar{l}_j), \quad j = \overline{1,4}; \quad \varphi(t) + \varphi(\alpha(t)) = 0. \quad (7)$$

Используя интегральное представление (6), запишем уравнение (1) в виде

$$\Phi(z) \equiv \frac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma} \varphi(\tau) E(z, \tau) d\tau = g_1(z), \quad z \in D, \quad (8)$$

где $E(z, \tau) = G_1(z)[(\tau - z - 1)^{-1} + (\tau - z + 1)^{-1}] + G_2(z)[(\tau - z - i)^{-1} + (\tau - z + i)^{-1}]$. Справедлив аналог формулы Ю. В. Сохоцкого

$$\Phi^+(t) = -\gamma_t \varphi(\alpha(t)) + \Phi(t), \quad t \in \Gamma, \quad (9)$$

где особый интеграл $\Phi(t)$ понимается в смысле главного значения по Коши и $\gamma_t = \{G_1(t), t \in l_2 \cup l_4; G_2(t), t \in l_1 \cup l_3\} \implies \gamma_t = \gamma_{\alpha(t)}$. Рассмотрим разность

$$(T\varphi)(t) = \Phi^+(t) - \Phi^+(\alpha(t)),$$

т. е. приходим к интегральному уравнению

$$(T\varphi)(t) \equiv \varphi(t) + \frac{1}{2\pi i \gamma_t} \int_{\Gamma} K(t, \tau) \varphi(\tau) d\tau = \frac{1}{\gamma_t} (g_1^+(t) - g_1^+(\alpha(t))) \quad (10)$$

с ядром

$$K(t, \tau) = E(t, \tau) - E(\alpha(t), \alpha(\tau)). \quad (11)$$

Лемма 1. *Интегральный оператор*

$$(A\varphi)(t) \equiv \frac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma} K(t, \tau) \varphi(\tau) d\tau \quad (12)$$

вполне непрерывен в пространстве $L_2(\Gamma)$.

Доказательство. Выясним характер особенностей ядра (11). Считаем, не ограничивая общности, что $t \in l_1 \implies \alpha(t) = t + i$. Договоримся впредь выписывать только те слагаемые из ядра, знаменатели которых могут обратиться в нуль при данном расположении точек t и τ на сторонах квадрата. Возможны следующие варианты.

(а) $\tau \in l_1 \implies \alpha(\tau) - \alpha(t) = \tau - t$. Тогда $K(t, \tau) = ((\tau - t - 1)^{-1} + (\tau - t + 1)^{-1})(G^+(t) - G_1^+(t + i))$. Пусть для определенности $t \rightarrow t_1 + 0, \tau \rightarrow t_2 - 0$. Оценим слагаемое $(G^+(t) - G_1^+(t + i))/(\tau - t - 1)$. Точки $\tau - 1$ и t лежат на прямой $\text{Im } z = -1/2$ по разные стороны от прямой $\text{Re } z = -1/2$, т. е. $t - t_1 < t - \tau + 1$. Поскольку $G_1^+(t_4) = G_1^+(t_1)$ и $t - t_1 = t + i - t_4$, то $|G_1^+(t) - G_1^+(t + i)| = |G_1^+(t) - G_1^+(t_1) + G_1^+(t_4) - G_1^+(t + i)| \leq 2A_1(t - t_1)^{\lambda_1}$. Здесь A_j и λ_j соответственно постоянная и показатель Гёльдера функции $G_j(z)$, $j = 1, 2$; $\{\lambda_j\} \subset (0, 1]$. Итак, при данном расположении точек τ и t получим неравенство $|K(t, \tau)| < M(t - t_1)^{\lambda_1 - 1}$.

(б) $\tau \in l_2 \implies \alpha(\tau) = \tau - 1$. Пусть вначале $t \rightarrow t_1 + 0, \tau \rightarrow t_2 + 0$. Тогда $K(t, \tau) = (\tau - t - 1)^{-1}(G_1^+(t) - G_2^+(t)) + \dots$. Треугольник с вершинами $\tau - 1, t_1, t$ прямоугольный, т. е. $|\tau - 1 - t| > t - t_1$. Остается вспомнить, что $G_1^+(t_1) = G_2^+(t_1)$, и воспользоваться гёльдеровостью функций (4).

Если же $t \rightarrow t_2 - 0$ и $\tau \rightarrow t_3 - 0$, то $K(t, \tau) = (\tau - t - i)^{-1}(G_2(t) - G_2(t + i)) + \dots$, но $G_2(t) \equiv G_2(t + i)$, что и завершает доказательство леммы.

Следствие 1. *Если функции (4) удовлетворяют условию Липшица, то ядро (11) ограничено.*

Следствие 2. *Оператор T является каноническим оператором Фредгольма в $L_2(\Gamma)$. При этом любое решение уравнения (10) обязательно удовлетворяет первому из условий (7) в силу полученных оценок ядра (11) и ограничений, наложенных на $g(z)$.*

Простейшие свойства интегрального уравнения Фредгольма второго рода (10), ядро которого имеет структуру типа (11), достаточно хорошо известны (см., например, [4]). Перечислим некоторые из них.

(А) Если уравнение (10) разрешимо, то существует его решение, удовлетворяющее условиям (7).

(В) Пусть фундаментальная система решений (ф.с.р.) однородного уравнения $(T\varphi)(t) = 0$ содержит n функций. Тогда m из них ($m \leq n$) можно считать удовлетворяющими условиям (7), а остальные $n - m$ — условиям

$$\varphi(t) \in H(\bar{l}_j), \quad j = \overline{1, 4}; \quad \varphi(t) = \varphi(\alpha(t)). \quad (13)$$

Аналогичный результат справедлив и для ф.с.р. союзного уравнения

$$(T'\psi)(t) = 0. \quad (14)$$

(С) (13) $\implies \int_{\Gamma} \varphi(t) dt = 0$, поскольку сдвиг $\alpha(t)$ изменяет ориентацию Γ и $\alpha'(t) \equiv 1$ ($t \neq t_j$).

Нас будут интересовать решения союзного уравнения со свойством (13). Докажем, что ф.с.р. (14) содержит не менее одной такой функции. Для таких решений имеем $(T'\psi)(t) = \psi(t) + \tilde{\Phi}(t) + \tilde{\Phi}(\alpha(t))$, где особый интеграл

$$\tilde{\Phi}(t) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma} E(\tau, t) \psi(\tau) \gamma_{\tau}^{-1} d\tau$$

понимается в смысле главного значения по Коши. При $\psi(t) = \gamma_t$ интеграл вычисляется с помощью вычетов: $\tilde{\Phi}(t) = -\gamma_t/2$, т. е. функция γ_t удовлетворяет (14).

ЗАМЕЧАНИЕ 1. Если ф.с.р. (14) содержит единственную функцию со свойством (13), то уравнение (10) разрешимо:

$$\int_{\Gamma} \gamma_t \gamma_t^{-1} (g_1^+(t) - g_1^+(\alpha(t))) dt = 2 \int_{\Gamma} g_1^+(t) dt = 0,$$

но это не означает безусловной разрешимости л.р.у. (1). Поясним ситуацию на простейшем примере $G(t) \equiv 1$ [1]. Ф.с.р. уравнения (14) содержит только постоянную, а уравнение (10) разрешимо и записывается в виде $\Phi^+(t) - \Phi^+(\alpha(t)) = g^+(t) - g^+(\alpha(t))$. Отсюда $\Phi(z) = g(z) + C$, так как условие $F^+(t) = F^+(\alpha(t))$ определяет только эллиптические функции нулевого порядка, т. е. $F(z) = \text{const}$. Итак, при обратном переходе от уравнения (10) к л.р.у. (1) мы можем вместо исходной задачи прийти к уравнению $(V\Omega)(z) = g(z) + C, z \in D$. Поэтому в [1] и возникло условие разрешимости

$$\int_{\Gamma} g^+(t) \Omega_0^-(t) dt = 0,$$

где $\Omega_0(z)$ — единственное нетривиальное решение однородного л.р.у. $(V\Omega)(z) = 0, z \in D$.

Теорема 1. Пусть ф.с.р. союзного уравнения (14) содержит ровно m функций со свойством (13): $\gamma_t, \psi_1(t), \psi_2(t), \dots, \psi_{m-1}(t)$. Тогда л.р.у. (1) имеет ровно m условий разрешимости.

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Предположим, что при некотором $j, 1 \leq j \leq m - 1$, имеем

$$\int_{\Gamma} \psi_j(t) (g_1^+(t) - g_1^+(\alpha(t))) \gamma_t^{-1} dt = 0 \iff \int_{\Gamma} \psi_j(t) g_1^+(t) \gamma_t^{-1} dt = 0,$$

причем интеграл равен нулю при всех $g(z)$. Положим $g(z) = z^m/G_1(z)$, т. е.

$$\int_{\Gamma} \tau^m \psi_j(\tau) \gamma_t^{-1} dt = 0, \quad m = 0, 1, 2, \dots$$

По теореме Рунге это означает, что функция $\psi_j(t) \gamma_t^{-1}$ голоморфно продолжима в D , т. е. $\psi_j(t) \gamma_t^{-1} = F^+(t)$. С учетом условия (13) имеем $F^+(t) = F^+(\alpha(t)) \implies F(z) = C \implies \psi_j(t) = C \gamma_t$ и получим противоречие, так как обе функции γ_t и $\psi_j(t)$ входят в ф.с.р.

ЗАМЕЧАНИЕ 2. Полученные результаты о картине разрешимости уравнения (10) остаются справедливыми и при более слабом ограничении $\gamma_t \neq 0$ для любого $t \in L$, т. е. когда у функций (4) допускаются нули в D .

ЗАМЕЧАНИЕ 3. При получении соотношения $\tilde{G}(z) = \ln G_2(z) - \ln G_1(z)$ нельзя непосредственно воспользоваться известным результатом А. Ф. Леонтьева [4, гл. 5, § 3] о представлении функции, голоморфной в выпуклом многоугольнике, в виде суммы периодических функций. Дело в том, что там не фиксируется характер граничных значений полученных периодических слагаемых, в том числе и поведение в окрестности вершин.

Пусть теперь выполняется условие (5), т. е.

$$\int_{l_1 \cup l_3} \tilde{G}^+(\tau) d\tau \neq 0 \iff \int_{l_2 \cup l_4} \tilde{G}^+(\tau) d\tau \neq 0.$$

Тогда функции (4) удовлетворяют условиям $G_1(z+1) = \exp(\theta\eta_1)G_1(z)$; $G_2(z+i) = \exp(-\theta\eta_2)G_2(z)$ при некотором $\theta \neq 0$. Остается построить квазиэллиптическую функцию $f(z)$, не имеющую на Γ нулей и полюсов, для которой $f(z+1) = \exp(-\theta\eta_1)f(z)$; $f(z+i) = \exp(\theta\eta_2)f(z)$, и вместо функций $G_1(z)$ и $G_2(z)$ рассмотреть периодические функции $G_1(z)f(z)$ и $G_2(z)f(z)$. Приращения η_1 и η_2 связаны соотношениями Лежандра $i\eta_1 - \eta_2 = 2\pi i$. Стоит отметить, что функции $G_1(z)f(z)$, $G_2(z)f(z)$ и $g(z)G_1(z)f(z)$, вообще говоря, мероморфны, что несколько усложняет исследование вопроса о равносильности интегрального уравнения Фредгольма (10) и л.р.у. (1).

В заключение остановимся на истоках задачи (1), а также на ее приложениях к смежным областям комплексного анализа. Пусть D — внутренность фундаментального многоугольника фуксовой группы, $\{\sigma_r(z)\}$ — преобразования группы, которые отображают D в многоугольники, имеющие с ним общую сторону или вершину, а обратный сдвиг $\alpha(t) : \partial D \rightarrow \partial D$ совпадает на каждой стороне с одним из порождающих преобразований группы или преобразованием, обратным к нему. В докладе на Международном математическом конгрессе в Цюрихе в 1932 г. Т. Карлеман впервые обратил внимание на важность исследования интегрального уравнения Фредгольма с ядром $K(t, \tau) = A(t, \tau) - \alpha'(\tau)A(\alpha(t), \alpha(\tau))$, где

$$A(t, \tau) = (\tau - t)^{-1} + \sum_r (\tau - \sigma_r(t))^{-1},$$

позволяющего регуляризовать частный случай двухэлементной краевой задачи со сдвигом, впоследствии названной его именем. Исследования уравнения Т. Карлеман не провел, и эта проблема в общем случае не решена до сих пор (более подробно историю вопроса и библиографию см., например, в [5] или [1]).

В работе [1] автором было замечено, что для некоторых конечно-порожденных собственноразрывных групп дробно-линейных преобразований регуляризацию соответствующей краевой задачи Карлемана (задача о «скачке») можно проводить с помощью ядер типа $A(t, \tau)$, но содержащих значительно меньше преобразований, чем это указал Т. Карлеман. Особенно интересными по своим свойствам являются функциональные уравнения, соответствующие ядрам, которые не содержат в качестве одного из слагаемых ядра Коши. Так, уравнение (1) при $G(z) \equiv 1$ оказалось полезным для конструирования биортогонально сопряженных систем аналитических функций [6] или для исследования классических интерполяционных задач для целых функций экспоненциального типа (см. по этому поводу [7]).

ЛИТЕРАТУРА

1. Гарифьянов Ф. Н. Проблема обращения особого интеграла и разностные уравнения для функций, аналитических вне квадрата // Изв. вузов. Математика. 1993. Т. 7. С. 7–16.

2. Напалков В. В. Уравнения свертки в многомерных пространствах. М.: Наука, 1982.
3. Коробейник Ю. В. О решениях некоторых функциональных уравнений в классе функций, аналитических в выпуклых областях // Мат. сб. 1968. Т. 75. С. 225–234.
4. Леонтьев А. Ф. Ряды экспонент. М.: Наука, 1978.
5. Аксентьева Е. П., Гарифьянов Ф. Н. К исследованию интегрального уравнения с ядром Карлемана // Изв. вузов. Математика. 1983. Т. 4. С. 43–51.
6. Гарифьянов Ф. Н. Трансформации биортогональных систем и некоторые их приложения. I // Изв. вузов. Математика. 1996. Т. 6. С. 5–16.
7. Гарифьянов Ф. Н. Моменты Стильтеса целых функций экспоненциального типа // Мат. заметки. 2000. Т. 67, № 5. С. 572–576.

Статья поступила 27 апреля 2000 г., окончательный вариант — 4 декабря 2000 г.

Гарифьянов Фархат Нургаязович

*Казанская гос. сельскохозяйственная академия, кафедра физики и математики,
ул. К. Маркса, 65, Казань 420015*