

# О НЕПРЕРЫВНОСТИ ГАРМОНИЧЕСКИ СОПРЯЖЕННЫХ ФУНКЦИЙ В ЖОРДАНОВЫХ ОБЛАСТЯХ

Исследуются достаточные условия непрерывности гармонически сопряженных функций в зависимости от геометрического строения различных классов жордановых областей. Полученные результаты являются обобщением известного условия непрерывности функции по Дини для круга.

Досліджуються достатні умови неперервності гармонічно спряжених функцій в залежності від геометричної будови різних класів жорданових областей. Одержані результати є узагальненням відомої умови неперервності функції за Діні для круга.

1. Пусть  $G$  — область в комплексной плоскости  $\mathbb{C}$ , имеющая жорданову границу  $L$ , точка  $a \in G$ . Обозначим через  $\varphi: G \rightarrow D$  конформное отображение области  $G$  на единичный круг  $D = \{w: |w| < 1\}$ , нормированное условиями  $\varphi(a) = 0$ ,  $\varphi'(a) = 1/R > 0$ , где  $R$  — внутренний конформный радиус  $G$  относительно точки  $a$ . Пусть  $\psi = \varphi^{-1}$  — обратное конформное отображение. По теореме Каратеодори  $\varphi$  и  $\psi$  продолжаются до гомеоморфизма между замыканием области  $G$  и замыканием круга  $D$ .

Рассмотрим функцию  $u(z)$ , гармоническую в  $G$  и непрерывную в  $\bar{G}$ , имеющую контурный модуль непрерывности  $\omega_u(t)$  на  $L$  [1]. Обозначим через  $v(z)$  функцию, гармонически сопряженную функции  $u(z)$  в области  $G$ , и нормируем ее условием  $v(a) = 0$ . Функция  $g(z) = u(z) + iv(z)$  аналитична в области  $G$ .

В данной работе исследуются достаточные условия на модуль непрерывности  $\omega_u(t)$ , которые гарантируют непрерывность аналитической функции  $g(z)$  в  $\bar{G}$ , т.е. принадлежность  $g(z)$  классу  $A(\bar{G})$ . Очевидно, что в нашем случае  $g(z) \in A(\bar{G}) \Leftrightarrow v(z) \in C(\bar{G})$ .

Когда область  $G$  является кругом, решение поставленной задачи хорошо известно. Если вещественная часть аналитической функции  $u(z)$  имеет контурный модуль непрерывности  $\omega_u(t)$  на  $L$  и при некотором  $\varepsilon > 0$

$$\int_0^\varepsilon \omega_u(t) t^{-1} dt < \infty, \quad (1)$$

то  $g(z) \in A(\bar{G})$ , причем для телесного модуля непрерывности  $g(z)$  в  $\bar{G}$  справедлива оценка

$$\omega_g(t) \leq C_5 \left( \int_0^t \omega_u(s) s^{-1} ds + t \int_t^\pi \omega_u(s) s^{-2} ds \right). \quad (2)$$

Ясно, что эта же оценка справедлива для телесного модуля непрерывности мнимой части  $\omega_v(t)$  на  $\bar{G}$  [1, с.126; 2, с.110].

2. В дальнейшем нам потребуется понятие приведения модуля  $\mu_a(z_1, z_2, G)$  [3] семейства кривых, отделяющих точки  $z_1$  и  $z_2$  от точки  $a$  в  $G$ .

Пусть  $\lambda(t)$  — строго монотонно убывающая функция такая, что  $\forall z_1, z_2 \in L$

$$\mu_a(z_1, z_2, G) \leq \lambda(|z_1 - z_2|). \quad (3)$$

**Теорема 1.** Если для области  $G$  выполняется (3) и при некотором  $\varepsilon > 0$

$$\int_0^\varepsilon \omega_u(s) d(\lambda(s)) > -\infty, \quad (4)$$

то  $v(z) \in C(\bar{G})$ .

**Доказательство.** Перейдем с помощью конформного отображения  $\psi(w)$  от области  $G$  к кругу  $D$ . Тогда функция  $u \circ \psi(w)$  является гармонической в  $D$  и непрерывной в  $\bar{D}$ . Из (1) следует, что если для контурного модуля непрерывности  $\omega_{u \circ \psi}(t)$  на  $\partial D$  выполняется условие Дини

$$\int_0^{\varepsilon} \omega_{u \circ \psi}(t) t^{-1} dt < \infty, \quad (5)$$

то аналитическая функция  $g \circ \psi(w) \in A(\bar{D})$ , где  $g \circ \psi(w) = u \circ \psi(w) + iv \circ \psi(w)$ . В силу непрерывности конформного отображения  $\psi(w)$  имеем  $g \circ \psi(w) \in A(\bar{D}) \Leftrightarrow g(z) \in A(\bar{G})$ , поэтому для доказательства теоремы покажем, что из (4) следует (5).

Если  $\omega_{\psi}(t)$  – телесный модуль непрерывности  $\psi(w)$  на  $\bar{D}$ , то  $\omega_{u \circ \psi}(t) \leq \omega_u \circ \omega_{\psi}(t)$ . Используя теоремы искажения расстояний при конформном отображении [3], из (3) получаем

$$|w_1 - w_2| \geq c_2 e^{-\pi \lambda(|z_1 - z_2|)},$$

где  $z_1 = \psi(w_1)$ ,  $z_2 = \psi(w_2)$ , а  $C_2$  зависит только от  $G$ .

Из последнего неравенства следует,  $\omega_{\psi}(t) \leq s(t)$ , где  $s(t)$  — функция, обратная  $t(s) = c_2 e^{-\pi \lambda(s)}$ . На основании изложенного выше, можно записать следующую цепочку неравенств:

$$\begin{aligned} \int_0^{\varepsilon} \omega_{u \circ \psi}(t) t^{-1} dt &\leq \int_0^{\varepsilon} \omega_u \circ \omega_{\psi}(t) t^{-1} dt \leq \int_0^{\varepsilon'} \omega_u(s) t^{-1}(s) d(t(s)) = \\ &= \int_0^{\varepsilon'} \omega_u(s) t^{-1}(s) t(s) d(-\pi \lambda(s)) = \int_0^{\varepsilon'} \omega_u(s) d(-\pi \lambda(s)). \end{aligned}$$

Следовательно, если  $\int_0^{\varepsilon} \omega_u(s) d(\lambda(s)) > -\infty$ , то  $v(z) \in C(\bar{G})$ .

Мажоранту  $\lambda(t)$ , фигурирующую в соотношении (3), можно задать непосредственно по геометрии области  $G$ . Для этого рассмотрим характеристику

$$\mu_G(t) = \sup_{\substack{t \leq |z_1 - z_2| \leq t_0 \\ z_1, z_2 \in L}} \mu_a(z_1, z_2, G), \quad (6)$$

где  $t_0 = \text{diam} L / 2$ . Характеристика  $\mu_G(t)$  является вариантом характеристики, введенной в [4]. Очевидно, что для нее выполняется (3), поэтому остается показать строго монотонное убывание  $\mu_G(t)$ . По способу задания функции  $\mu_G(t)$  сразу можно сказать, что она не возрастает.

Рассмотрим следующую теорему искажения [3]:

$$|\varphi(z_1) - \varphi(z_2)| = 4R \sqrt{R^{-1} - e^{-2\pi \mu_a}} e^{-\pi \mu_a}, \quad (7)$$

где  $\mu_a = \mu_a(z_1, z_2, G)$ ,  $z_1, z_2 \in L$ . Из (7) видно, что

$$\inf_{\substack{t \leq |z_1 - z_2| \leq t_0 \\ z_1, z_2 \in L}} |\varphi(z_1) - \varphi(z_2)| = 4R \sqrt{R^{-1} - e^{-2\pi \mu_G(t)}} e^{-\pi \mu_G(t)}. \quad (8)$$

Учитывая непрерывность  $\varphi(z)$  в  $\bar{G}$ , мы можем утверждать, что последний  $\inf$  достигается в некоторых точках  $\zeta_1, \zeta_2 \in L$ , т.е.  $\mu_G(t) = \mu_a(\zeta_1, \zeta_2, G)$ . Используя соотношение между гармонической мерой в области  $G$  относительно точки  $a$  дуги  $\tilde{z_1 z_2} \subset L$  и приведенным модулем [3]

$$\sin \frac{1}{4} m(z_1 \check{z}_2) = \sqrt{R} e^{-\mu_a(z_1, z_2, G)}, \quad (9)$$

получаем  $|\zeta_1 - \zeta_2| = t$ . Действительно, если  $|\zeta_1 - \zeta_2| > t$ , то существует  $\zeta_3 \in L$ :

$|\zeta_1 - \zeta_3| = t$  и  $\zeta_3 \in \check{\zeta}_1 \check{\zeta}_2$ . Используя конформную инвариантность гармонической меры, легко показать, что  $m(\zeta_1 \check{\zeta}_3) < m(\zeta_1 \check{\zeta}_2)$ . Из (9) непосредственно имеем

$$\mu_a(\zeta_1, \zeta_3, G) > \mu_a(\zeta_1, \zeta_2, G) = \mu_G(t),$$

что приводит к противоречию.

Приведенные выше рассуждения показывают, что если  $t_1 < t_2$ , то  $\mu_G(t_1) > \mu_G(t_2)$ . Кроме этого мы можем определить  $\mu_G(t)$  следующим эквивалентным образом:

$$\mu_G(t) = \max_{\substack{|z_1 - z_2| = t \\ z_1, z_2 \in L}} \mu_a(z_1, z_2, G). \quad (10)$$

Отметим, что  $\mu_G(t)$  является чисто геометрической характеристикой области  $G$ . Суммируя полученные результаты, получаем следующую теорему.

**Теорема 2.** Если выполнено условие

$$\int_0^\varepsilon \omega_u(s) d(\mu_G(s)) > -\infty, \quad (11)$$

то  $v(z) \in C(\bar{G})$ .

Перейдем к рассмотрению некоторых подклассов жордановых областей. Пусть  $f(x)$  — произвольная непрерывная на  $[0, \infty)$  функция,  $f(0) = 0$ ,  $0 < f(x) \leq x$  при  $x > 0$ . Будем говорить, что область  $G$  удовлетворяет  $f(x)$ -условию Джона [4], если  $\exists K > 0$ ,  $a \in G$ , такие, что  $\forall z \in L$  существует спрямляемая дуга  $l_z$  длины  $l < K$  с естественной параметризацией  $\zeta = \zeta(s)$ ,  $\zeta(0) = z$ ,  $\zeta(l) = a$ , для которой  $\text{dist}(\zeta(s), L) \geq f(s)$  при  $s \in [0, l]$ .

**Теорема 3.** Пусть  $G$  удовлетворяет  $f(x)$ -условию Джона. Если при некотором  $\varepsilon > 0$

$$\int_0^\varepsilon \omega_u(s) f^{-1}(s) ds < \infty \quad (12)$$

то  $v(z) \in C(\bar{G})$

*Доказательство.* Из теоремы 2 работы [4] следует оценка для приведенного модуля:

$$\mu_a(z_1, z_2, G) \leq C_3 \int_{|z_1 - z_2|/4}^K \frac{ds}{f(s)} \quad (13)$$

где  $z_1, z_2 \in L$ , а  $C_3$  зависит только от  $G$ .

Выберем функцию  $\lambda(t)$  равной правой части в (13). Тогда

$$\int_0^\varepsilon \omega_u(s) d\left(C_3 \int_{s/4}^K f^{-1}(s) ds\right) = -C_3 \int_0^\varepsilon \omega_u(s) f^{-1}(s/4) ds \geq -C_4 \int_0^{\varepsilon'} \omega_u(s) f^{-1}(s) ds.$$

По теореме 1 условие (12) гарантирует непрерывность  $v(z)$  в  $\bar{G}$ .

**Следствие 1.** Если  $G$  удовлетворяет  $ax$ -условию Джона, где  $0 < a < 1$ , то для непрерывности  $v(z)$  в  $\bar{G}$  достаточно, чтобы

$$\int_0^\varepsilon \omega_u(s) s^{-1} ds < \infty. \quad (14)$$

**Следствие 2.** Если  $G$  удовлетворяет  $ax^\alpha$ -условию Джона ( $\alpha > 1$ ), то

$$\int_0^{\epsilon} \omega_u(s) s^{-\alpha} ds < \infty. \quad (15)$$

Отметим следующее [4]:

1)  $ax$ -условию Джона удовлетворяют области с квазиконформной границей, липшицевы области и области с внутренним условием клина раствора  $\alpha$  фиксированного радиуса;

2)  $ax^\alpha$ -условию Джона удовлетворяют локальные  $Lip1/\alpha$ -области и области, граница которых состоит из конечного числа квазиконформных дуг, гладких в окрестностях точек стыка и образующих в них нулевые углы порядка касания не выше  $\alpha$ .

Условие (14) является точным даже для круга (см., например, [2, с.131]). Показать точность условия (12) не удалось.

3. Мы можем выписать оценку телесного модуля непрерывности функции  $g(z)$  в  $\bar{G}$  через  $\omega_u(t)$  и телесные модули непрерывности прямого и обратного конформных отображений  $\omega_\varphi(t)$  и  $\omega_\psi(t)$ . Для этого нужно воспользоваться рассуждениями, аналогичными приведенным при доказательстве теоремы 1. Сначала переносим  $g(z)$  с помощью отображения  $z = \psi(w)$  в круг  $D$ , затем оцениваем модуль непрерывности полученной функции в круге по (2) и переносим ее с помощью отображения  $w = \varphi(z)$  снова в область  $G$ .

Рассмотрим частный случай, когда  $\varphi, \psi \in Lip1$ . Используя ту же схему, из (2) получаем

$$\omega_g(t) \leq C_5 \left( \int_0^t \omega_u(s) s^{-1} ds + t \int_t^\pi \omega_u(s) s^{-2} ds \right), \quad (16)$$

где  $C_5$  не зависит от  $t$ .

Следовательно, при  $\varphi, \psi \in Lip1$  для области  $G$  справедлива теорема Привалова [5, с.400]. А именно, если  $u(z) \in Lip\alpha$ ,  $0 < \alpha < 1$ , на границе области  $L$ , то  $g(z) \in Lip\alpha$  на  $\bar{G}$ .

В [6] построен пример области  $G$ , для которой  $\varphi, \psi \in Lip1$ , но  $L = \partial G$  не является асимптотически конформной кривой. Таким образом, существуют области, для которых справедлива теорема Привалова при всех  $\alpha \in (0,1)$ , с границами, не являющимися асимптотически конформными кривыми. Этот пример дополняет результаты работы [7, с.162–163].

1. Тамразов П. М. Гладкости и полиномиальные приближения. – Киев: Наук. думка, 1975. – 270с.
2. Гарнетт Дж. Ограниченные аналитические функции. – М.: Мир, 1984. – 470с.
3. Belyi V. I. Development of the method of conformal invariants and quasiconformal quasiinvariants from the viewpoint of application to problems of polynomial approximation // Approxim. function spaces: Proc. Int. Conf. (Gdansk, Aug. 27–31, 1979). – Amsterdam, etc.: North-Holl. Publ. comp., 1981. – P.102–121.
4. Маймескул В. В. Оценки роста сопряженных гармонических полиномов в областях комплексной плоскости // Укр. мат. журн. – 1990. – 42, №6. – С.772–777.
5. Голузин Г. М. Геометрическая теория функций комплексного переменного. – М.: Наука, 1966. – 628с.
6. Lesley F. D. Domains with Lipschitz mapping functions // Ann.Acad.sci. Fenn. Ser. A. Math. – 1983. – 8. – P.219–233.
7. Андриевский В. В. Об одной теореме И.И.Привалова // Anal..math.–1990.–16, №3.–P.159–172.

Получено 01.04.92