

А. С. Роткевич

КОНСТРУКТИВНОЕ ОПИСАНИЕ КЛАССОВ БЕСОВА В ВЫПУКЛЫХ ОБЛАСТЯХ В \mathbb{C}^d

ВВЕДЕНИЕ

В 1981 году Е. М. Дынькин [5] дал конструктивную характеристику аналитических классов Бесова на языке глобальных полиномиальных приближений для областей Радона в \mathbb{C} . В настоящей статье методы, предложенные в работе [5], обобщаются на многомерный случай.

Изучение характеристик функциональных пространств на языке аппроксимации – классическая задача, происшедшая из замечания Джексона (1911) о том, что так можно описывать гладкость. Одним из первых результатов в этой области является теорема Джексона–Бернштейна, характеризующая периодический класс Гельдера $\Lambda^s[-\pi, \pi]$ при $0 < s < 1$ как класс функций, наилучшие приближения которых тригонометрическими многочленами степени n убывают с ростом n как n^{-s} . Касаясь результатов, известных в многомерном случае, отметим, что аналогичная характеристика была получена Н. А. Широковым в работе [20] для аналитических классов Гельдера в строго псевдвыпуклых областях. Интересно, что предложенный нами результат также оказывается схожим с классической характеристикой периодических классов Бесова $\dot{B}_{pq}^s[-\pi, \pi]$.

Теорема 0.1. *Функция f на $[-\pi, \pi]$ принадлежит классу Бесова $\dot{B}_{p,q}^s[-\pi, \pi]$, $s > 0$, $1 \leq p, q \leq \infty$, тогда и только тогда, когда*

$$\left[\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n} (n^s E_n(f)_p)^q \right]^{1/q} < \infty, \quad (0.1)$$

где $E_n(f)_p = \inf_{T_n} \left(\int_{-\pi}^{\pi} |f(x) - T_n(x)|^p dx \right)^{1/p}$ – наилучшее приближение функции f в $L^p[-\pi, \pi]$ тригонометрическими многочленами степени n .

Ключевые слова: пространство Бесова, интеграл Коши–Лере–Фантаппье, полиномиальные приближения.

Метод изучения классов Бесова основан на обобщении понятия псевдоаналитического продолжения, то есть продолжения функции f , заданной в некоторой ограниченной области $\Omega \subset \mathbb{C}^d$, до такой функции \mathbf{f} , определённой во всём пространстве \mathbb{C}^d , что невязка уравнений Коши–Римана $|\bar{\partial}\mathbf{f}| = \left| \frac{\partial \mathbf{f}}{\partial \bar{z}_1} \right| + \dots + \left| \frac{\partial \mathbf{f}}{\partial \bar{z}_d} \right|$ убывает контролируемым образом при приближении к границе области Ω . Скорость этого убывания однозначно характеризует гладкость исходной функции и, например, так же, как и в одномерном случае, функция $f \in H^p(\Omega)$ лежит в аналитическом классе Бесова $A_p^s(\Omega)$ тогда и только тогда, когда возможно её продолжение с оценкой

$$\int_{\mathbb{C}^d \setminus \Omega} |\bar{\partial}\mathbf{f}(z)|^p \rho(z)^{-p(s-1)-1} d\mu(z) < \infty, \quad (0.2)$$

где ρ – функция, определяющая область Ω , μ – мера Лебега в \mathbb{C}^d .

Основная идея состоит в том, что к оценкам вида (0.2) приводят совершенно различные конструкции псевдоаналитического продолжения. В настоящей работе приводятся две конструкции продолжения, основанные на локальных и глобальных полиномиальных приближениях. Таким образом удаётся связать модуль гладкости функции с её глобальными приближениями, что приводит к утверждению, аналогичному теореме 0.1.

Статья разбита на семь разделов. В §1 приводятся основные обозначения, предварительные определения и свойства классов изучаемых функций. §2 посвящен изучению свойств формулы Коши–Лере–Фантаппье, являющейся аналогом формулы Коши. Оценки ядра этой формулы, приведённые в этом разделе, получены, в основном, в работе [7] для более общего класса областей, но часть оценок оказывается верна только при условии строгой выпуклости рассматриваемой области. Как уже сказано выше, гладкость функций мы будем изучать с помощью локальных приближений, но классическое определение пространств Бесова основано на понятии модуля гладкости, определяемого посредством оператора взятия разности. В §3 мы изучаем связь классического определения с полиномиальным модулем гладкости, определяемым с помощью локальных приближений. Заметим, что результаты этого раздела верны для произвольной гладкой области в \mathbb{R}^l . В §4 построен оператор, дающий “почти наилучшее” приближение функции многочленами степени не большей некоторого параметра

$m \geq 0$. В §5 приводятся две конструкции псевдоаналитического продолжения – с помощью локальных и глобальных полиномиальных приближений. В §6 первая конструкция используется для описания классов Бесова в терминах псевдоаналитического продолжения. А именно, доказывается, что аналитические классы Бесова $A_{pq}^s(\Omega)$ описываются как классы функций, допускающие продолжение с оценкой

$$\int_0^\infty \left(\int_{\partial\Omega_r} |\bar{\partial}F(z)|^p d\sigma_r(z) \right)^{q/p} r^{-q(s-1)-1} dr < \infty, \quad (0.3)$$

где $\partial\Omega_r = \{z \in \mathbb{C}^d \setminus \Omega : \rho(z) = r\}$, σ_r – поверхностная мера Лебега на $\partial\Omega_r$ и ρ – функция, определяющая область Ω .

В §7 изучается конструктивная характеристика аналитических классов Бесова, в частности, доказано, что класс $A_{pq}^s(\Omega)$ характеризуется следующим условием на наилучшие полиномиальные приближения:

$$\left[\sum_{n=1}^\infty \frac{1}{n} (n^s E_n(f)_p)^q \right]^{1/q} < \infty, \quad (0.4)$$

где $E_n(f)_p = \inf_{T_n} \left(\int_{\partial\Omega} |f(z) - T_n(z)|^p d\sigma(z) \right)^{1/p}$ – наилучшее приближение функции f в $L^p(\partial\Omega)$ многочленами степени n по каждой переменной, σ – поверхностная мера Лебега на $\partial\Omega$.

В §8 приводится ещё один пример удачного применения метода псевдоаналитического продолжения и доказывается непрерывность оператора Коши–Лере–Фанташье в пространствах Бесова $B_p^s(\partial\Omega)$, когда $1 < p < \infty$ и $0 < s < 1$.

§1. ОСНОВНЫЕ ОПРЕДЕЛЕНИЯ

1.1. Основные обозначения. Пусть \mathbb{C}^d – пространство d комплексных переменных, $d \geq 2$, $z = (z_1, \dots, z_d)$, $z_j = x_j + iy_j$;

$$\frac{\partial f}{\partial z_j} = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial f}{\partial x_j} - i \frac{\partial f}{\partial y_j} \right), \quad \frac{\partial f}{\partial \bar{z}_j} = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial f}{\partial x_j} + i \frac{\partial f}{\partial y_j} \right),$$

$$\partial f = \sum_{k=1}^d \frac{\partial f}{\partial z_k} dz_k, \quad \bar{\partial} f = \sum_{k=1}^d \frac{\partial f}{\partial \bar{z}_k} d\bar{z}_k, \quad df = \partial f + \bar{\partial} f.$$

В пространстве \mathbb{C}^d введём внутреннее произведение $\langle z, w \rangle = \sum_{k=1}^d z_k w_k$, соответственно $|z| = \sqrt{\langle z, \bar{z} \rangle}$. Аналогично будем обозначать действие дифференциальных форм ∂f и $\bar{\partial} f$ на вектор $w \in \mathbb{C}^d$:

$$\langle \partial f, w \rangle = \sum_{k=1}^d \frac{\partial f}{\partial z_k} w_k, \quad \langle \bar{\partial} f, w \rangle = \sum_{k=1}^d \frac{\partial f}{\partial \bar{z}_k} \bar{w}_k.$$

Учитывая это, мы также будем часто отождествлять форму ∂f с соответствующим вектором $\left(\frac{\partial f}{\partial z_1}, \dots, \frac{\partial f}{\partial z_d} \right)$. Отметим, что если функция ρ вещественнозначна, то $\frac{\partial \rho}{\partial z_k} = \overline{\frac{\partial \rho}{\partial \bar{z}_k}}$.

Обозначим расстояние от точки $z \in \mathbb{C}^d$ до множества $D \subset \mathbb{C}^d$ через $\text{dist}(z, D) = \inf\{|z - w| : w \in D\}$.

Для краткой записи неравенств введём символы \lesssim, \succsim , и будем говорить, что $f \lesssim g$, если $f \leq cg$ для некоторой постоянной $c > 0$, не зависящей от основных аргументов величин f и g . Также, $f \succsim g$, если $c^{-1}g \leq f \leq cg$ для некоторой постоянной $c > 1$.

Через μ_l будем обозначать l -мерную меру Лебега.

1.2. Класс рассматриваемых областей. Пусть

$$\Omega = \{z \in \mathbb{C}^d : \rho(z) < 0\}$$

– строго выпуклая область, причём $\partial \rho \neq 0$ на $\partial \Omega$, где ρ – функция класса C^∞ . Заметим, что можно считать, что $\rho(z) > 0$ вне области Ω и области вида $\Omega_r = \{z \in \mathbb{C}^d : \rho(z) < r\}$ также строго выпуклы при $0 \leq r \leq 2$ и $\partial \rho(z) \neq 0, z \in \Omega_2 \setminus \Omega$. Это означает, что второй дифференциал функции ρ порождает строго положительно определённую квадратичную форму на касательной плоскости:

$$d^2 \rho(z)[z - w] \geq c|z - w|^2, \quad \text{Re} \langle \partial \rho(z), z - w \rangle = 0, \quad z \in \Omega_2 \setminus \Omega, \quad (1.1)$$

для некоторой постоянной $c > 0$, где $d^2 \rho$ – второй дифференциал функции ρ и, так как функция ρ вещественнозначна, то

$$d^2 \rho(z)[v] = 2 \text{Re} \sum_{k,j=1}^d \left(\frac{\partial^2 \rho(z)}{\partial z_k \partial z_j} v_k v_j + \frac{1}{2} \frac{\partial^2 \rho(z)}{\partial z_k \partial \bar{z}_j} v_k \bar{v}_j \right), \quad v \in \mathbb{C}^d.$$

Рассмотрим в точке $\xi \in \partial \Omega_r = \{\xi \in \mathbb{C}^d : \rho(\xi) = r\}$ касательную гиперплоскость

$$T_\xi^{\mathbb{R}} = \{z \in \mathbb{C}^d : \text{Re} \langle \partial \rho(\xi), \xi - z \rangle = 0\}.$$

Это $(2d - 1)$ -мерное вещественное аффинное подпространство в \mathbb{C}^d содержит единственное комплексное аффинное подпространство T_ξ размерности $d - 1$, которое называют *комплексной касательной гиперплоскостью*, и в наших обозначениях

$$T_\xi = \{z \in \mathbb{C}^d : \langle \partial \rho(\xi), \xi - z \rangle = 0\}.$$

Обозначим проекцию точки $z \in \mathbb{C}^d$ на касательную гиперплоскость $T_\xi^{\mathbb{R}}$ через $\text{pr}_\xi(z) \in T_\xi^{\mathbb{R}}$, а проекцию на комплексную касательную гиперплоскость обозначим через $\pi_\xi(z) \in T_\xi$.

1.3. Пространства Харди и Бесова. Основным объектом дальнейшего изучения являются классы Бесова и их аналитические аналоги в выпуклых областях. Для определения этих пространств необходимо ввести понятие интегрального модуля гладкости и связанные с ним операторы взятия разности. Отметим, что данное в этом параграфе определение оказывается неудобным в применении к изучению полиномиальных приближений, и в §3 мы даём эквивалентное определение класса Бесова на языке наилучших локальных полиномиальных приближений.

Итак, пространства $L^p(\partial\Omega_r) = L^p(\partial\Omega_r, d\sigma_r)$ вводятся относительно меры Лебега $d\sigma_r$ на поверхности $\partial\Omega_r$. Пространство аналитических в области Ω функций обозначим через $H(\Omega)$, а пространство Харди определим следующим образом:

$$H^p(\Omega) = \left\{ f \in H(\Omega) : \|f\|_{H^p(\Omega)} = \sup_{r < 0} \|f\|_{L^p(\partial\Omega_r)} < \infty \right\}.$$

Напомним, что функция $f \in H^p(\Omega)$ почти всюду имеет некасательные граничные значения, продолжив функцию на границу, получаем $\|f\|_{H^p(\Omega)} \asymp \|f\|_{L^p(\partial\Omega)}$.

Пусть $f \in L^p(\mathbb{R}^l)$, $k \in \mathbb{N}$ и $t > 0$, определим оператор взятия k -й разности по координате $e_j = (0, \dots, 1, \dots, 0)$:

$$\Delta_{j,t}^1 f(x) = f(x + te_j) - f(x), \quad \Delta_{j,t}^k f(x) = \Delta_{j,t}^1(\Delta_{j,t}^{k-1} f)(x). \quad (1.2)$$

Пусть теперь $\alpha = (\alpha_1, \dots, \alpha_l)$ – мультииндекс и $h \in \mathbb{R}^l$, положим

$$\Delta_h^\alpha f(x) = \Delta_{1,h_1}^{\alpha_1} \circ \dots \circ \Delta_{l,h_l}^{\alpha_l} f(x). \quad (1.3)$$

Соответственно определим интегральный α -модуль гладкости:

$$\omega^\alpha(f, h)_p = \|\Delta_h^\alpha f\|_{L^p(\mathbb{R}^l)} = \left(\int_{\mathbb{R}^l} |\Delta_h^\alpha f(x)|^p dx \right)^{1/p}. \quad (1.4)$$

В дальнейшем чаще всего $\alpha = (m, \dots, m)$ и $h = (t, \dots, t)$, в этом случае будем использовать более краткое обозначение:

$$\omega^m(f, t) = \omega^{(m, \dots, m)}(f, (t, \dots, t)).$$

Определение 1.1. Пусть $0 < s < \infty$ и $1 \leq p, q \leq \infty$, тогда класс Бесова $B_{pq}^s(\mathbb{R}^l)$ состоит из всех таких функций, что при $1 \leq q < \infty$ верно неравенство

$$c_{pq}(f) = \left(\int_0^\infty \left(\frac{\omega^\alpha(f, h)_p}{h^s} \right)^q \frac{dh}{h} \right)^{\frac{1}{q}} < \infty, \quad (1.5)$$

а при $q = \infty$ – неравенство

$$c_{p\infty}(f) = \sup_{h>0} \frac{\omega^\alpha(f, h)_p}{h^s} < \infty, \quad (1.6)$$

где α – произвольный мультииндекс, удовлетворяющий условию $\alpha_i > s$, $i = 1, \dots, l$. Определение не зависит от мультииндекса α и норма $\|f\|_{B_{pq}^s(\mathbb{R}^l)} = \|f\|_{L^p(\mathbb{R}^l)} + c_{pq}(f)$ вводит на $B_{pq}^s(\mathbb{R}^l)$ структуру банахова пространства. Пространство $B_{pp}(\mathbb{R}^l)$ будем сокращённо обозначать символом $B_p(\mathbb{R}^l)$.

Перенесём теперь определение класса Бесова на границу области Ω , для этого рассмотрим открытый атлас и связанное с ним разбиение единицы. Пусть $\partial\Omega = \bigcup_{j=1}^N K_j$ и заданы гладкие диффеоморфизмы $\psi_j : \overline{K}_j \rightarrow Q_1$, где $Q_1 = [0, 1]^{2d-1}$, кроме того задано гладкое разбиение единицы $\sum_{j=1}^N \chi_j(z) = 1$, $z \in \partial\Omega$, причём $\text{supp } \chi_j \subset K_j$. Диффеоморфизм, обратный к ψ_j , обозначим через $\varphi_j = \psi_j^{-1}$.

Определение 1.2. Пусть $0 < s < \infty$ и $1 \leq p, q \leq \infty$, тогда

$$B_{pq}^s(\partial\Omega) = \left\{ f \in L^p(\partial\Omega) : (\chi_j f) \circ \psi_j^{-1} \in B_{pq}^s(\mathbb{R}^{2d-1}) \right\}$$

и это – банахово пространство по норме

$$\|f\|_{B_{pq}^s(\partial\Omega)} = \sum_{j=1}^N \|(\chi_j f) \circ \psi_j^{-1}\|_{B_{pq}^s(\mathbb{R}^{2d-1})}.$$

Отметим, что разные атласы и разбиения единицы порождают разные, но попарно эквивалентные нормы. Подробнее о пространствах Бесова и связанных с ними понятиях и методах можно узнать из монографии [22].

Основным же объектом нашего изучения будет аналитический класс Бесова $A_{pq}^s(\Omega)$, состоящий из всех аналитических функций с граничными значениями в классе $B_{pq}^s(\partial\Omega)$, причём норма в пространстве $A_{pq}^s(\Omega)$ задаётся соотношением $\|f\|_{A_{pq}^s(\Omega)} = \|f\|_{B_{pq}^s(\partial\Omega)}$. Соответственно, $A_p^s(\Omega) = A_{pp}^s(\Omega)$.

1.4. Неравенство Харди. Для доказательства некоторых оценок нам понадобится следующее неравенство Харди. Пусть функция $f(t)$ положительна на $(0, \infty)$, зададим функцию $F(x)$ в зависимости от значения параметра $r \neq 1$ следующим образом:

$$F(x) = \int_0^x f(t) dt, \quad r > 1;$$

$$F(x) = \int_x^\infty f(t) dt, \quad r < 1.$$

Тогда при $1 \leq p < \infty$ выполнена оценка

$$\int_0^\infty x^{-r} F^p(x) dx < \left(\frac{p}{|r-1|} \right)^p \int_0^\infty x^{-r} (xf(x))^p dx. \quad (1.7)$$

Доказательство и подробное обсуждение данных неравенств можно найти в монографии [8].

§2. ФОРМУЛА КОШИ–ЛЕРЕ–ФАНТАПЬЕ И ОЦЕНКИ ЕЁ ЯДРА

2.1. Предварительные замечания. В теории функций нескольких комплексных переменных аналог формулы Коши даёт известная теорема Лере ([1,15]). Напомним, что если область $\Omega = \{z \in \mathbb{C}^d : \rho(z) < 0\}$

выпукла и функция ρ гладкая, то функцию $f \in H^1(\Omega)$ можно восстановить по граничным значениям с помощью формулы Коши–Лерё–Фанташье:

$$f(z) = K_d f(z) = \frac{1}{(2\pi i)^d} \int_{\partial\Omega} \frac{f(\xi) \partial\rho(\xi) \wedge (\bar{\partial}\partial\rho(\xi))^{d-1}}{\langle \partial\rho(\xi), \xi - z \rangle^d}, \quad z \in \Omega. \quad (2.1)$$

Отметим, что согласно [7] оператор K_d непрерывно отображает пространство $L^p(\partial\Omega)$ на пространство $H^p(\Omega)$, т.е. $\|K_d f\|_{H^p(\Omega)} \lesssim \|f\|_{L^p(\partial\Omega)}$.

Основным инструментом в этой статье будет метод продолжения функции f вне области Ω . Пусть $f_0 \in H^1(\Omega)$ и граничные значения функции f_0 почти всюду совпадают с граничными значениями некоторой функции $F \in C_{\text{loc}}^1(\mathbb{C}^d \setminus \Omega)$ и $|\bar{\partial}F| \in L^1(\mathbb{C}^d \setminus \Omega)$, тогда по формуле Стокса при $z \in \partial\Omega$ имеем

$$\begin{aligned} f_0(z) &= \lim_{r \rightarrow 0^+} \frac{1}{(2\pi i)^d} \int_{\partial\Omega_r} \frac{F(\xi) \partial\rho(\xi) \wedge (\bar{\partial}\partial\rho(\xi))^{d-1}}{\langle \partial\rho(\xi), \xi - z \rangle^d} \\ &= \lim_{r \rightarrow 0^+} \frac{1}{(2\pi i)^d} \int_{\mathbb{C}^d \setminus \Omega_r} \frac{\bar{\partial}F(\xi) \wedge \partial\rho(\xi) \wedge (\bar{\partial}\partial\rho(\xi))^{d-1}}{\langle \partial\rho(\xi), \xi - z \rangle^d} \\ &= \frac{1}{(2\pi i)^d} \int_{\mathbb{C}^d \setminus \Omega} \frac{\bar{\partial}F(\xi) \wedge \partial\rho(\xi) \wedge (\bar{\partial}\partial\rho(\xi))^{d-1}}{\langle \partial\rho(\xi), \xi - z \rangle^d}, \end{aligned} \quad (2.2)$$

поскольку

$$d \left(\frac{\partial\rho(\xi) \wedge (\bar{\partial}\partial\rho(\xi))^{d-1}}{\langle \partial\rho(\xi), \xi - z \rangle^d} \right) = 0, \quad z \in \Omega, \quad \xi \in \mathbb{C}^d \setminus \Omega.$$

Эта замечательная формула позволяет изучать свойства функции f_0 , основываясь на оценке её продолжения. Заметим, что при этом не обязательно, чтобы функция F была продолжением в смысле совпадения граничных значений, достаточно, чтобы выполнялось соотношение (2.2). Будем называть такую функцию F *псевдоаналитическим продолжением* функции f_0 .

Для краткости введём обозначения

$$\omega(\xi) = \frac{1}{(2\pi i)^d} \partial\rho(\xi) \wedge (\bar{\partial}\partial\rho(\xi))^{d-1}; \quad K(\xi, z) = \frac{1}{\langle \partial\rho(\xi), \xi - z \rangle^d}. \quad (2.3)$$

2.2. Точечные оценки ядра. Как уже было сказано выше, важным инструментом в изучении граничных свойств аналитических функций будет формула (2.2). В этом параграфе мы даём точечные и интегральные оценки ядра оператора K_d . Отметим, что часть оценок можно получить в предположении лишь строгой линейной выпуклости (см. [7]), это относится к оценкам на поверхности $\partial\Omega$, однако продолжение этих оценок на множество $\mathbb{C}^d \setminus \Omega$ существенно использует выпуклость области (см. лемму 2.1). Для краткости, обозначим $v(\xi, z) = |\langle \partial\rho(\xi), \xi - z \rangle|$, а ближайшую к точке $\xi \in \mathbb{C}^d \setminus \Omega$ точку границы $\partial\Omega$ — через ξ^* .

Лемма 2.1. *Пусть область Ω выпукла, тогда*

$$v(\xi, z) \asymp \rho(\xi) + v(\xi^*, z), \quad z \in \Omega, \quad \xi \in \mathbb{C}^d \setminus \Omega. \quad (2.4)$$

Доказательство. Обозначим через $n(\xi) = \frac{\partial\rho(\xi)}{|\partial\rho(\xi)|}$ комплексную нормаль в точке ξ . Заметим, что

$$\langle n(\xi), \xi - \xi^* \rangle = |\xi - \xi^*| = \text{dist}(\xi, \partial\Omega) \asymp \rho(\xi),$$

значит,

$$\begin{aligned} \langle \partial\rho(\xi), \xi - z \rangle &= |\partial\rho(\xi)| (\langle n(\xi), \xi - \xi^* \rangle + \langle n(\xi), \xi^* - z \rangle) \\ &= |\partial\rho(\xi)| (\text{dist}(\xi, \partial\Omega) + \langle n(\xi^*), \xi^* - z \rangle + \langle n(\xi) - n(\xi^*), \xi^* - z \rangle). \end{aligned}$$

При этом

$$|\langle n(\xi) - n(\xi^*), \xi^* - z \rangle| \lesssim |\xi - \xi^*| |\xi^* - z| \lesssim |\xi^* - z| \rho(\xi).$$

Так как область Ω выпукла и, следовательно, $\text{Re} \langle n(\xi^*), \xi^* - z \rangle \geq 0$ при $z \in \partial\Omega$ (см. [10]), то в предположении, что значение $|\xi^* - z|$ достаточно мало, получаем

$$\begin{aligned} &|\langle \partial\rho(\xi), \xi - z \rangle| \\ &\geq \left((\text{dist}(\xi, \partial\Omega) + \text{Re} \langle n(\xi^*), \xi^* - z \rangle)^2 + (\text{Im} \langle n(\xi^*), \xi^* - z \rangle)^2 \right)^{1/2} \\ &\gtrsim \text{dist}(\xi, \partial\Omega) + |\langle n(\xi^*), \xi^* - z \rangle| \gtrsim \rho(\xi) + v(\xi^*, z), \end{aligned}$$

обратное неравенство очевидно следует из неравенства треугольника. Локальные оценки в силу непрерывности рассматриваемых выражений переносятся на произвольные значения $z \in \Omega$, $\xi \in \mathbb{C}^d \setminus \Omega$. \square

Следующая лемма показывает, что функция $v(\xi, z)$ устанавливает на $\partial\Omega$ квазиметрику (см. подробнее в [7]). Заметим, что оценки выполняются локально, что впоследствии компенсируется выбором финитных псевдоаналитических продолжений.

Лемма 2.2. Пусть область Ω строго выпукла, тогда выполнены следующие оценки:

1. $\text{dist}(z, \partial\Omega) \asymp \rho(z) \asymp |z - \xi|^2, z \in T_\xi \cap \Omega_2, \xi \in \partial\Omega;$
2. $|\xi - z|^2 \lesssim v(\xi, z) \lesssim |\xi - z|, z, \xi \in \partial\Omega;$
3. $v(\zeta, \xi) \asymp v(\xi, \zeta), \zeta, \xi \in \partial\Omega;$
4. $v(\zeta, \xi) \lesssim v(\xi, w) + v(w, \zeta), \zeta, \xi, w \in \partial\Omega;$
5. $|\xi - z|^2 \lesssim v(\xi, z), \xi \in \Omega_2 \setminus \Omega, z \in \partial\Omega.$

Доказательство. 1. Пусть $z \in T_\xi \cap \Omega_2$, разложим $\rho(z)$ по формуле Тейлора:

$$\begin{aligned} \rho(z) &= \rho(\xi) + 2 \operatorname{Re} \langle \partial\rho(\xi), z - \xi \rangle + \frac{1}{2} d^2 \rho(\xi) \left[\frac{z - \xi}{|z - \xi|} \right] |z - \xi|^2 + o(|z - \xi|^2) \\ &= \frac{1}{2} d^2 \rho(\xi) \left[\frac{z - \xi}{|z - \xi|} \right] \cdot |z - \xi|^2 + o(|z - \xi|^2) \asymp |z - \xi|^2. \end{aligned}$$

2. Аналогично предыдущему пункту, из формулы Тейлора получаем

$$2 \operatorname{Re} \langle \partial\rho(\xi), z - \xi \rangle = -\frac{1}{2} d^2 \rho(\xi) \left[\frac{z - \xi}{|z - \xi|} \right] \cdot |z - \xi|^2 + o(|z - \xi|^2) \asymp |z - \xi|^2,$$

откуда вытекает оценка снизу. Оценка сверху очевидна.

3. Оценим значение $|v(\xi, z)/v(z, \xi)|$:

$$\begin{aligned} \left| \frac{\langle \partial\rho(\xi), \xi - z \rangle}{\langle \partial\rho(z), z - \xi \rangle} \right| &= \left| \frac{\langle \partial\rho(z), \xi - z \rangle - \langle \partial\rho(z) - \partial\rho(\xi), \xi - z \rangle}{\langle \partial\rho(z), z - \xi \rangle} \right| \\ &\lesssim 1 + \frac{|\xi - z|^2}{|\xi - z|^2} \lesssim 1. \end{aligned}$$

Обратное неравенство получается по симметрии.

4. Это свойство легко получается из предыдущих пунктов:

$$\begin{aligned} &|\langle \partial\rho(\zeta), \zeta - \xi \rangle| \\ &\leq |\langle \partial\rho(\zeta), \zeta - w \rangle| + |\langle \partial\rho(\zeta) - \partial\rho(w), w - \xi \rangle| + |\langle \partial\rho(w), w - \xi \rangle| \\ &\lesssim v(\zeta, w) + v(w, \xi) + |\zeta - w||w - \xi| \\ &\lesssim v(\xi, w) + v(w, \zeta) + |\zeta - w|^2 + |w - \xi|^2 \lesssim v(\xi, w) + v(w, \zeta). \end{aligned}$$

5. Согласно пункту 2 этой леммы имеем $|\xi^* - z| \lesssim v(\xi^*, z)^{1/2}$ и

$$\begin{aligned} |\xi - z| &\leq |\xi - \xi^*| + |\xi^* - z| \lesssim \rho(\xi) + v(\xi^*, z)^{1/2} \\ &\lesssim \sqrt{\rho(\xi) + v(\xi^*, z)} \lesssim v(\xi, z)^{1/2}. \end{aligned}$$

Заметим, что обратное неравенство неверно. \square

Лемма 2.3. *Найдётся такая постоянная $A = A(\rho)$, что равномерно по $h > 0$ из условий $v(\xi, z) > Ah$, $v(z, w) < h$ следует, что $v(\xi, z) \asymp v(\xi, w)$, когда $\xi \in \Omega_2 \setminus \Omega$, $z, w \in \partial\Omega$.*

Доказательство. Заметим, что поскольку $v(\xi, z)$ задаёт квазиметрику на $\partial\Omega$, найдётся постоянная A_0 такая, что утверждение леммы выполнено для $\xi \in \partial\Omega$. Пусть теперь $\xi \in \mathbb{C}^d \setminus \Omega$, тогда, согласно лемме 2.2, найдётся постоянная $c > 1$, такая что

$$c^{-1}(\rho(\xi) + v(\xi^*, z)) \leq v(\xi, z) \leq c(\rho(\xi) + v(\xi^*, z)).$$

Пусть $v(\xi, z) > 2cA_0$, тогда либо $\rho(\xi) > A_0h$, либо $v(\xi^*, z) > A_0h$. Допустим, что выполнено первое неравенство $\rho(\xi) > A_0h$, тогда

$$\begin{aligned} v(\xi, w) &\lesssim \rho(\xi) + v(\xi^*, w) \lesssim \rho(\xi) + v(\xi^*, z) + v(z, w) \\ &\lesssim \rho(\xi) + h + v(\xi^*, z) \lesssim \rho(\xi) + v(\xi^*, z) \lesssim v(\xi, z), \end{aligned}$$

обратное неравенство получается аналогично.

Пусть теперь $v(\xi^*, z) > A_0h$, тогда $v(\xi^*, z) \asymp v(\xi^*, w)$, значит

$$v(\xi, w) \asymp \rho(\xi) + v(\xi^*, w) \asymp \rho(\xi) + v(\xi^*, z) \asymp v(\xi, z).$$

Лемма доказана. \square

Основную оценку ядра, используемую далее, даёт следствие лемм 2.2 и 2.3.

Следствие 2.4. *Пусть $z, w \in \partial\Omega$, $\xi \in \Omega_2 \setminus \Omega$ и при этом $v(\xi, w) > Ah$ и $v(z, w) < h$, тогда равномерно по $h > 0$ выполняется оценка*

$$|K(\xi, z) - K(\xi, w)| \lesssim \frac{v(z, w)^{1/2}}{v(\xi, z)^{d+1/2}}. \quad (2.5)$$

Доказательство. Напомним, что $K(\xi, z) = \frac{1}{\langle \partial\rho(\xi), \xi - z \rangle^d}$. Имеем:

$$\begin{aligned} & | \langle \partial\rho(\xi), \xi - z \rangle - \langle \partial\rho(\xi), \xi - w \rangle | \\ &= | \langle \partial\rho(\xi), w - z \rangle | \leq | \langle \partial\rho(\xi) - \partial\rho(z), z - w \rangle | \\ &+ | \langle \partial\rho(z), z - w \rangle | \lesssim |\xi - z||z - w| + v(z, w) \\ &\lesssim v(\xi, z)^{1/2}v(z, w)^{1/2} + v(z, w)^{1/2}v(\xi, w)^{1/2} \lesssim v(\xi, w)^{1/2}v(z, w)^{1/2}. \end{aligned}$$

Отсюда, учитывая, что $v(\xi, z) \asymp v(\xi, w)$ согласно лемме 2.3, получаем

$$|K(\xi, z) - K(\xi, w)| \lesssim \frac{v(\xi, w)^{1/2}v(z, w)^{1/2}v(\xi, w)^{d-1}}{v(\xi, z)^d v(\xi, w)^d} \lesssim \frac{v(z, w)^{1/2}}{v(\xi, z)^{d+1/2}},$$

что и требовалось доказать. \square

2.3. Интегральные оценки ядра. В основе интегральных оценок ядра оператора Коши–Лере–Фанташье лежит следующая лемма, вводящая на $\partial\Omega$ систему специальных окрестностей.

Лемма 2.5. Пусть $\xi \in \mathbb{C}^d \setminus \Omega$, $\delta > 0$, определим

$$V(\xi, \delta) = \{z \in \partial\Omega : v(\xi, z) < \delta\}, \quad (2.6)$$

тогда $\sigma V(\xi, \delta) \lesssim \delta^d$.

Доказательство. Пусть, как и прежде, ξ^* – ближайшая точка границы $\partial\Omega$ к точке ξ , тогда, согласно лемме 2.1, $v(\xi, z) \lesssim \rho(\xi) + v(\xi^*, z)$, следовательно, достаточно рассмотреть случай $\xi \in \partial\Omega$. Но в этом случае результат хорошо известен, поскольку окрестности $V(\xi, \delta)$, $\xi \in \partial\Omega$, представляют из себя эллипсоиды Хёрмандера. \square

Замечание 2.6. Пусть $0 \leq r \leq 1$, $\xi \in \mathbb{C}^d \setminus \Omega$, $\delta > 0$, и пусть

$$V(\xi; r, \delta) = \{z \in \partial\Omega_r : v(\xi, z) < \delta\}, \quad (2.7)$$

тогда из гладкости функции ρ имеем $\sigma_r V(\xi; r, \delta) \lesssim \delta^d$.

Лемма 2.7. Пусть $\alpha > 0$ и $0 < r < \delta < 1$, тогда

$$\begin{aligned} I_\alpha(\xi, \delta) &= \int_{\substack{z \in \partial\Omega, \\ v(\xi, z) > \delta}} \frac{d\sigma(z)}{v(\xi, z)^{d+\alpha}} \lesssim \delta^{-\alpha}, \quad \xi \in \Omega_2 \setminus \Omega; \\ J_\alpha(z, \delta) &= \int_{\substack{\xi \in \partial\Omega_r, \\ v(\xi, z) > \delta}} \frac{d\sigma_r(\xi)}{v(\xi, z)^{d+\alpha}} \lesssim \delta^{-\alpha}, \quad z \in \Omega. \end{aligned}$$

Доказательство. Докажем первое неравенство, для этого рассмотрим множества

$$V_k = \{z \in \partial\Omega : 2^k \delta \leq v(\xi, z) \leq 2^{k+1} \delta\},$$

тогда $\{z \in \partial\Omega : v(\xi, z) > \delta\} = \bigcup_{k=1}^{\infty} V_k$ и $\sigma(V_k) \lesssim 2^{kd} \delta^d$, откуда

$$I_\alpha(z, \delta) \lesssim \sum_{k=1}^{\infty} \frac{2^{kd} \delta^d}{(2^k \delta)^{d+\alpha}} \lesssim \sum_{k=1}^{\infty} 2^{-k\alpha} \delta^{-\alpha} \lesssim \delta^{-\alpha}.$$

Второе неравенство доказывается аналогично рассмотрением множеств $W_k = \{\xi \in \partial\Omega_r : 2^k \delta \leq v(\xi, z) \leq 2^{k+1} \delta\}$, при этом снова $\sigma_r(W_k) \lesssim 2^{kd} \delta^d$. \square

Лемма 2.8. Пусть $0 < r < \delta < 1$, тогда

$$\int_{\substack{z \in \partial\Omega, \\ v(\xi, z) < \delta}} \frac{d\sigma(z)}{v(\xi, z)^d} \lesssim 1 + \log \frac{\delta}{r}, \quad \rho(\xi) = r;$$

$$\int_{\substack{\xi \in \partial\Omega_r, \\ v(\xi, z) < \delta}} \frac{d\sigma_r(\xi)}{v(\xi, z)^d} \lesssim 1 + \log \frac{\delta}{r}, \quad z \in \Omega.$$

Доказательство. Доказательство этих неравенств схоже с доказательством предыдущей леммы, однако здесь необходимо следить за количеством множеств, на которые мы разбиваем область интегрирования. Пусть теперь $V_k = \{z \in \partial\Omega : 2^k \leq v(\xi, z) \leq 2^{k+1}\}$, $k \in \mathbb{Z}$, и пусть $\rho(\xi) = r < \delta$. Заметим, что, согласно лемме 2.1,

$$c^{-1}v(\xi, z) \leq \rho(\xi) + v(\xi^*, z) \leq cv(\xi, z),$$

значит,

$$c^{-1}2^k - \delta \leq c^{-1}v(\xi, z) - \delta \leq v(\xi^*, z) \leq cv(\xi, z) - r \leq c2^{k+1} - r, \quad z \in V_k.$$

Следовательно, поскольку $0 \leq v(\xi^*, z) \leq \delta$, получаем, что $V_k = \emptyset$, если $2^{k+1} < c^{-1}r$ или $2^k > c \cdot \delta$, т.е. при $k < k_1(r) = \log_2 c^{-1}r - 1$ и при $k > k_2(\delta) = \log_2 c\delta$. Значит,

$$\{z \in \partial\Omega : v(\xi, z) < \delta\} = \bigcup_{k_1 \leq k \leq k_2} V_k$$

и

$$\begin{aligned} \int_{\substack{\xi \in \partial\Omega_r, \\ v(\xi, z) < \delta}} \frac{d\sigma_r(\xi)}{v(\xi, z)^d} &\leq \sum_{k_1 \leq k \leq k_2} \int_{V_k} \frac{d\sigma_r(\xi)}{v(\xi, z)^d} \\ &\lesssim \sum_{k_1 \leq k \leq k_2} \frac{2^{kd}}{2^{(k+1)d}} \lesssim k_2(\delta) - k_1(\delta) \lesssim 1 + \log \frac{\delta}{r}. \end{aligned}$$

Второе неравенство доказывается аналогично. \square

2.4. Приближение ядра Коши–Лере–Фантапье. Следствие 2.4 даёт потенциал для локальных приближений ядра Коши–Лере–Фантапье (см. далее в разделе 5.1). Часто требуется построить глобальное приближение, что возможно благодаря лемме 2.10, основанной на теореме В. К. Дзядыка об оценке ядра Коши (теорема 1, часть 1 главы 7 монографии [4]). Приближение здесь выбираем аналогично статье [9].

Лемма 2.9. Пусть область Ω строго выпукла и $0 \in \Omega$, тогда для произвольной точки $\xi \in \partial\Omega$ значения выражения $\lambda = \frac{\langle \partial\rho(\xi), z \rangle}{\langle \partial\rho(\xi), \xi \rangle}$ при $z \in \Omega$ лежат в области $L(t)$, ограниченной большей дугой окружности $|\lambda| = R = R(\Omega)$ и хордой $\{\lambda \in \mathbb{C} : \lambda = 1 + e^{it}s, s \in \mathbb{R}, |\lambda| \leq R\}$, где $t = \frac{\pi}{2} - \arg(\langle \partial\rho(\xi), \xi \rangle)$.

Доказательство. Пусть $\xi \in \partial\Omega$, определим

$$\Lambda(\xi) = \left\{ \lambda \in \mathbb{C} : \lambda = \frac{\langle \partial\rho(\xi), z \rangle}{\langle \partial\rho(\xi), \xi \rangle}, z \in \Omega \right\}.$$

Заметим, что поскольку область Ω выпукла и $0 \in \Omega$, верны неравенства

$$|\langle \partial\rho(\xi), \xi \rangle| \gtrsim |\partial\rho(\xi)| |\xi| \gtrsim 1, \tag{2.8}$$

$$\operatorname{Re} \langle \partial\rho(\xi), z - \xi \rangle \leq 0, \quad z \in \bar{\Omega}, \xi \in \partial\Omega. \tag{2.9}$$

Область $\Lambda(\xi)$ выпукла и содержит 0, следовательно, тождество

$$\frac{\langle \partial\rho(\xi), z \rangle}{\langle \partial\rho(\xi), \xi \rangle} = 1 + \frac{\langle \partial\rho(\xi), z - \xi \rangle}{\langle \partial\rho(\xi), \xi \rangle}$$

вместе с оценками (2.8), (2.9) завершает доказательство леммы. \square

Лемма 2.10. Пусть $\alpha > 0$, тогда при любом $n = 1, 2, \dots$ найдётся многочлен по z $K_n^{\text{glob}}(\xi, z)$ степени не выше n такой, что при $z \in \partial\Omega$ и $\xi \in \mathbb{C}^d \setminus \Omega$ выполнены оценки

$$|K(\xi, z) - K_n^{\text{glob}}(\xi, z)| \lesssim \frac{1}{n^\alpha} \frac{1}{v(\xi, z)^{d+\alpha}}, \quad v(\xi, z) \geq \frac{1}{n}; \quad (2.10)$$

$$|K_n^{\text{glob}}(\xi, z)| \lesssim n^d, \quad v(\xi, z) \leq \frac{1}{n}. \quad (2.11)$$

Доказательство. Заметим, что, согласно [4] и [9], при любом $n \in \mathbb{N}$ найдётся многочлен по λ $T_n(t, \lambda)$ степени n такой, что

$$\left| \frac{1}{1-\lambda} - T_n(t, \lambda) \right| \lesssim \frac{1}{n^\alpha} \frac{1}{|1-\lambda|^{1+\alpha}}$$

при $\lambda \in L(t) \setminus \left\{ \lambda : |1-\lambda| < \frac{1}{n} \right\}$, причём коэффициенты многочлена $T_n(t, \lambda)$ непрерывно зависят от параметра t . Заметим также, что в силу принципа максимума

$$T_n(t, \lambda) \lesssim n^{-1}, \quad \lambda \in L(t) \cap \left\{ \lambda : |1-\lambda| < \frac{1}{n} \right\}.$$

Положив

$$K_{nd}^{\text{glob}}(\xi, z) = \frac{1}{\langle \partial\rho(\xi), \xi \rangle^d} T_n^d \left(t(\xi), \frac{\langle \partial\rho(\xi), z \rangle}{\langle \partial\rho(\xi), \xi \rangle} \right),$$

легко видеть, что многочлены $K_{nd}^{\text{glob}}(\xi, \cdot)$ удовлетворяют соотношениям (2.10)–(2.11). Дополняя последовательность многочленов соотношением $K_n^{\text{glob}} = K_{d[n/d]}^{\text{glob}}$, получаем требуемое приближение. \square

§3. ЛОКАЛЬНЫЕ ПРИБЛИЖЕНИЯ И ПРОСТРАНСТВА $B_{pq}^s(\partial\Omega)$

Данное в §1 определение пространства Бесова оказывается неудобным в применении к аппроксимационным задачам, поэтому зачастую используют определение модуля непрерывности на языке локальных приближений полиномами. Отметим, что результаты этого раздела верны и в общем случае для произвольной области с $C^{[s]+1}$ -гладкой границей.

Пусть $K \subseteq \partial\Omega$ и $f \in L^1(K)$, определим наилучшее приближение функции f многочленами степени m в метрике L^p формулой

$$E_m(f, K)_p = \inf_{T \in \mathbb{P}_m} \left(\int_K |f - T|^p d\sigma \right)^{1/p}, \quad (3.1)$$

где \mathbb{P}_m – множество всех многочленов степени m по каждой переменной, $m \geq 0$.

Замечание 3.1. Заметим, что нижнюю границу в определении (3.1) можно искать среди многочленов T таких, что $\|T\|_{L^p(K)} \leq 2\|f\|_{L^p(K)}$. Кроме того, из эквивалентности норм в конечномерном пространстве выполнено соотношение $\|T\|_{C^\infty(K)} \leq \frac{c(m)}{\sigma(K)} \|T\|_{L^p(K)}$, $T \in \mathbb{P}_m$.

Рассмотрим следующий специальный атлас границы области Ω :

$$\partial\Omega = \bigcup_{k=1}^N \tilde{Q}_k, \quad \text{где } \tilde{Q}_k = \varphi_k(Q),$$

$$\text{и } Q = [0, 1]^{2d-1} \text{ – единичный куб в } \mathbb{R}^{2d-1}, \quad (3.2)$$

и предположим, что разбиение единицы $\sum_{k=1}^N \chi_k = 1$ выбрано так, что

$$\tilde{Q}_{k,\varepsilon} = \varphi_k((1-\varepsilon)Q) \subset \text{supp } \chi_k \subset \tilde{Q}_k \quad (3.3)$$

для некоторого значения $0 < \varepsilon < 1$.

Через $Q_h = Q_h(x) = \{x + [0, h]^{2d-1}\}$ будем обозначать куб в \mathbb{R}^{2d-1} со стороной h , а его образ под действием диффеоморфизма φ_k будем обозначать через $\tilde{Q}_h = \varphi_k(Q_h)$. Запись $\tilde{Q}_{h/2} \subset F \subset \tilde{Q}_h$ формально будет означать то, что найдутся две точки $x, y \in \mathbb{R}^{2d-1}$ такие, что $\varphi_k(Q_{h/2}(x)) \subset F \subset \varphi_k(Q_h(y))$ для одного из отображений φ_k . Аналогичные обозначения будем использовать, когда вместо диффеоморфизмов рассматриваются проекции на касательные гиперплоскости (см. замечание 3.5).

Определение 3.2. Пусть $f \in L^p(\partial\Omega)$, определим полиномиальный модуль гладкости порядка $m \geq 1$ формулой

$$\omega_m(f, h)_p = \sup \left(\sum_{j=1}^N E_{m-1}(f, F_j)_p^p \right)^{1/p},$$

где верхняя грань берётся по всем разбиениям $\{F_j\}$ границы области Ω таким, что $\tilde{Q}_{h/2} \subset F_j \subset \tilde{Q}_h$.

Отметим, что для кубов эквивалентность определения модуля непрерывности на языке приближений и разностей (см. определения (1.2)–(1.6)) доказана в работе [3], и в наших рассуждениях мы будем опираться на следующую лемму.

Лемма 3.3 (Брудный, Иродова [3]). *Пусть $m \geq 1$ и $0 < p \leq \infty$, тогда равномерно по $f \in L^p([0, 1]^l)$ и $t \in [0, 1]$ справедлива эквивалентность*

$$\omega^m(f, t)_p \asymp \sup \left(\sum_{j=1}^N E_{m-1}(f, Q_t^j)_p^p \right)^{1/p}, \quad (3.4)$$

где верхняя грань берётся по всем наборам $\{Q_t^j\}$ непересекающихся кубов с длиной стороны t .

Теорема 3.4. *Пусть $1 \leq p, q \leq \infty$ и $s > 0$, и пусть область Ω имеет гладкую границу, а $f \in L^p(\partial\Omega)$, тогда $f \in B_{pq}^s(\partial\Omega)$ в том и только том случае, когда при $q < \infty$*

$$\tilde{c}_{pq}(f) = \left(\int_0^1 \left(\frac{\omega_m(f, t)_p}{t^s} \right)^q \frac{dt}{t} \right)^{1/q} < \infty,$$

а при $q = \infty$

$$\tilde{c}_{pq}(f) = \sup_{t>0} \frac{\omega_m(f, t)_p}{t^s} < \infty,$$

где $m \in \mathbb{N}$ и $m > s$. При этом $\|f\|_{B_{pq}^s} \asymp \|f\|_p + \tilde{c}_{pq}(f)$.

Доказательство. Рассмотрим атлас и разбиение единицы, определённые в соотношениях (3.2) и (3.3). Идея доказательства состоит в сопоставлении многочленам, приближающим функцию f , многочленов, приближающих функции $(f\chi_k) \circ \varphi_k$, и обратно. При этом на кубе Q уже имеется эквивалентность определений и, согласно лемме 3.3, при $m \geq 0$ имеем

$$\omega^{m+1}((f\chi_k) \circ \varphi_k, t)_p \asymp \sup \left(\sum_j E_m((f\chi_k) \circ \varphi_k, Q_t^j)_p^p \right)^{1/p}.$$

С помощью этой эквивалентности докажем следующие две оценки, из которых будет следовать утверждение теоремы:

$$\omega^{m+1}((f\chi_k) \circ \varphi_k, t)_p \lesssim \omega_{m+1}(f, t)_p + \|f\|_{L^p(\partial\Omega)} t^{m+2}; \quad (3.5)$$

$$\omega_{m+1}(f, t)_p \lesssim \sum_{k=1}^N \omega^{m+1}((f\chi_k) \circ \varphi_k, t)_p + \|f\|_{L^p(\partial\Omega)} t^{m+2}. \quad (3.6)$$

Докажем неравенство (3.5). Для этого фиксируем значение k и рассмотрим семейство непересекающихся кубов $\{Q_t^j\}$ с длиной стороны t , лежащих в единичном кубе Q_1 , и сопоставим каждому кубу его образ на $\partial\Omega$ под действием диффеоморфизма φ_k , пусть $\tilde{Q}_t^j = \varphi_k(Q_t^j)$.

Рассмотрим многочлен \tilde{P}_m по координатной степени m , определённый на \tilde{Q}_t^j , такой что $\|\tilde{P}_m\|_{L^p(\tilde{Q}_t^j)} \leq 2\|f\|_{L^p(\tilde{Q}_t^j)}$ (см. замечание 3.1). Тогда функция $(\tilde{P}_m\chi_k) \circ \varphi_k$ гладкая на Q_t^j , и по формуле Тейлора найдётся многочлен P_m степени m , определённый на Q_t^j и такой, что при $y \in Q_t^j$ справедливы оценки

$$|(\tilde{P}_m\chi_k) \circ \varphi_k(y) - P_m(y)| \lesssim \|\tilde{P}_m\chi_k \circ \varphi_k\|_{C^\infty(Q_t^j)} t^{m+1} \lesssim \frac{\|f\|_{L^p(\tilde{Q}_t^j)}}{|\tilde{Q}_t^j|} t^{m+1}.$$

Следовательно,

$$\begin{aligned} \|(f\chi_k) \circ \varphi_k - P_m\|_{L^p(Q_t^j)} &\lesssim \|(f - \tilde{P}_m)\chi_k \circ \varphi_k\|_{L^p(Q_t^j)} + \|f\|_{L^p(\tilde{Q}_t^j)} t^{m+1} \\ &\leq \|f - \tilde{P}_m\|_{L^p(\tilde{Q}_t^j)} + \|f\|_{L^p(\tilde{Q}_t^j)} t^{m+1}. \end{aligned}$$

В силу произвольности выбора многочлена \tilde{P}_m , получаем

$$E_m((f\chi_k) \circ \varphi_k, Q_t^j)_p \lesssim E_m(f, \tilde{Q}_t^j)_p + \|f\|_{L^p(\tilde{Q}_t^j)} t^{m+1},$$

$$\begin{aligned} &\left(\sum_j E_m((f\chi_k) \circ \varphi_k, Q_t^j)_p^p \right)^{1/p} \\ &\lesssim \left(\sum_j E_m(f, \tilde{Q}_t^j)_p^p \right)^{1/p} + \|f\|_{L^p(\tilde{Q}_k)} t^{m+1} \leq \omega_{m+1}(f, t)_p + \|f\|_{L^p(\tilde{Q}_k)} t^{m+1}. \end{aligned}$$

Переходя к верхней грани в левой части этого неравенства, получим

$$\omega^{m+1}((f\chi_k) \circ \varphi_k, t)_p \lesssim \omega_{m+1}(f, t)_p + \|f\|_{L^p(\tilde{Q}_k)} t^{m+1}.$$

Для доказательства неравенства (3.6) мы воспользуемся тем, что носители функций из разбиения единицы покрывают $\partial\Omega$, причём можно считать, что $\partial\Omega = \bigcup_{k=1}^N \tilde{Q}_{k,\varepsilon}$. Пусть значение $t > 0$ достаточно мало, чтобы можно было выбрать покрытие куба $(1-\varepsilon)Q_1$ непересекающимися кубами с длиной стороны t , и пусть

$$(1-\varepsilon)Q \subset \bigcup Q_t^j \subset Q.$$

Рассмотрим многочлен P_m по координатной степени m , определённый на Q_t^j . Отметим, что $\|1/\chi_k\|_{C^\infty(\tilde{Q}_{k,\varepsilon})} < \infty$ и функция $(P_m/\chi_k) \circ \psi_k$ гладкая на $\tilde{Q}_{k,\varepsilon}$ и, если параметр $t > 0$ достаточно мал, то аналогично предыдущему случаю найдётся многочлен \tilde{P}_m степени m такой, что

$$\|(P_m/\chi_k) \circ \psi_k - \tilde{P}_m\|_{L^p(\tilde{Q}_t^j)} \lesssim \|f\|_{L^p(\tilde{Q}_t^j)} t^{m+1},$$

откуда

$$\begin{aligned} \|f - \tilde{P}_m\|_{L^p(\tilde{Q}_t^j)} &\lesssim \|f - (P_m/\chi_k) \circ \psi_k\|_{L^p(\tilde{Q}_t^j)} + \|f\|_{L^p(\tilde{Q}_t^j)} t^{m+1} \\ &\lesssim \|(f\chi_k) \circ \varphi_k - P_m\|_{L^p(\tilde{Q}_t^j)} + \|f\|_{L^p(\tilde{Q}_t^j)} t^{m+1}. \end{aligned}$$

Следовательно,

$$\begin{aligned} \left(\sum_j E_m(f, \tilde{Q}_t^j)_p \right)^{1/p} &\lesssim \left(\sum_j E_m((f\chi_k) \circ \varphi_k, Q_t^j)_p \right)^{1/p} + \|f\|_{L^p(\tilde{Q}_k)} t^{m+1} \\ &\lesssim \omega^{m+1}((f\chi_k) \circ \varphi_k, t)_p + \|f\|_{L^p(\tilde{Q}_k)} t^{m+1}. \end{aligned}$$

Осталось немного доработать левую часть этого неравенства, и мы получим требуемую оценку. Пусть $\partial\Omega = \bigcup_{j=1}^N F_j$, причём $\tilde{Q}_{j,t/2} \subset F_j \subset \tilde{Q}_{j,t}$, заметим, что куб $\tilde{Q}_{j,t}$, сопоставленный множеству F_j , может пересекать только конечное число кубов, сопоставленных остальным множествам F_l , точнее $\#\{k : \tilde{Q}_{j,t} \cap \tilde{Q}_{k,t} \neq \emptyset\} \leq 4^d$, значит,

$$\begin{aligned} \omega_{m+1}(f, t)_p &= \sup \left(\sum_j E_m(f, F_j)_p \right)^{1/p} \lesssim \sup \left(\sum_j E_m(f, \tilde{Q}_{j,t})_p \right)^{1/p} \\ &\lesssim \sum_{k=1}^N \omega^{m+1}((f\chi_k) \circ \varphi_k, t)_p + \|f\|_{L^p(\partial\Omega)} t^{m+1}. \end{aligned}$$

Таким образом, доказательство неравенств (3.5) и (3.6) завершено, а вместе с ним и доказательство теоремы. \square

Замечание 3.5. Заметим, что в определении величины $\omega_m(f, h)_p$ можно рассматривать разбиения на множества F_j такие, что $Q_{h/2}(\zeta_1) \subset \text{pr}_\xi F_j \subset Q_h(\zeta_2)$ для некоторой точки $\xi \in \partial\Omega$ и точек $\zeta_1, \zeta_2 \in T_\xi^{\mathbb{R}}$, где pr_ξ – проекция на касательную в точке $\xi \in F_j$ плоскость. Это возможно в силу гладкости границы $\partial\Omega$ и поскольку $\|\text{pr}_{\xi_1} \circ \text{pr}_{\xi_2}^{-1}\|_{C^\infty} < c(\Omega) < \infty$ для любых точек $\xi_1, \xi_2 \in \partial\Omega$. В дальнейшем будем пользоваться этим определением величины $\tilde{c}_{pq}(f)$.

§4. ПОСТРОЕНИЕ ПОЧТИ НАИЛУЧШЕГО ЛОКАЛЬНОГО ПРИБЛИЖЕНИЯ

Результат предыдущего раздела позволил перейти от понятия оператора взятия разности к локальным наилучшим приближениям. В этом разделе мы рассмотрим интерполяционную конструкцию, доставляющую почти наилучшее приближение на множестве $K \subset \partial\Omega$ таком, что $Q_h \subset \text{pr}_\xi(K) \subset Q_{2h}$ для некоторой точки $\xi \in \partial\Omega$ и $h > 0$. Пусть многочлен P_0 от одной вещественной переменной степени m таков, что

$$\int_0^1 P_0(x) dx = 1, \quad \int_0^1 x^k P_0(x) dx = 0, \quad k = 1, \dots, m, \quad (4.1)$$

а многочлен $P_1(z)$ также степени m от одной комплексной переменной таков, что

$$\int_Q P_1(z) d\mu_2(z) = 1, \quad \int_Q z^k P_1(z) d\mu_2(z) = 0, \quad k = 1, \dots, m, \quad (4.2)$$

где $Q = \{z \in \mathbb{C} : z = x + iy, x, y \in [0, 1]\}$ – единичный куб в \mathbb{C} , а μ_2 – мера Лебега в \mathbb{C} .

Пусть $z \in \mathbb{C}^d$, введём следующие обозначения: $z = (z', w)$, где $z' = (z_1, \dots, z_{d-1}) \in \mathbb{C}^{d-1}$, $w \in \mathbb{C}$.

Зафиксируем точку $\xi \in \partial\Omega$, с помощью аналитически-линейной замены координат мы можем сделать $\xi = 0$ и

$$T_\xi^{\mathbb{R}} = \{z \in \mathbb{C}^d : \text{Im } z_d = 0\} = \{z \in \mathbb{C}^d : z_d \in \mathbb{R}\}.$$

Тогда в этих обозначениях

$$\text{pr}_\xi(z) = (z', \text{Re } w), \quad \pi_\xi(z) = (z', 0),$$

где, как и раньше, pr_ξ , π_ξ – проекторы на касательную и комплексную касательную гиперплоскости, соответственно.

Пусть $u \in T_\xi^{\mathbb{R}}$, $h, h_1 > 0$, рассмотрим в касательной гиперплоскости параллелепипед

$$\begin{aligned} \tilde{J}_u &= u + \{z \in \mathbb{C}^d : z = (z', w), z' \in [0, h]^{2d-2} \subset \mathbb{C}^{d-1}, \\ &w = z_{d-1}, \text{Re } w \in [0, h_1], \text{Im } w = 0\}. \end{aligned}$$

Поскольку область регулярна, оператор проекции на касательную гиперплоскость локально обратим в окрестности точки ξ , и считая, что параллелепипед \tilde{J}_u достаточно мал и близок к точке ξ , обозначим

$$J_u = \text{pr}_\xi^{-1}(\tilde{J}_u), \quad (u', w_0) = \text{pr}_\xi^{-1}(u), \quad (z', w_1(z')) = \text{pr}_\xi^{-1}(z', u_d + h_1),$$

где $(z', 0) \in \pi_\xi(J)$, при этом, очевидно, $\text{Re } w_0 = u_d$ и $\text{Re } w_1(z') = u_d + h_1$.

Кроме того, рассмотрим отрезок, соединяющий точки u и $(z', u_d + h_1)$, и кривую $\tilde{\gamma}_{z'}$, соединяющую точки (u', w_0) и $(z', w_1(z'))$, получаемую при обратной проекции pr_ξ^{-1} на границу области Ω этого отрезка, то есть

$$\tilde{\gamma}_{z'} = \text{pr}_\xi^{-1}\{(1-t)u + t(z', u_d + h_1)\}.$$

Окончательно, сопоставим кривой $\tilde{\gamma}_{z'}$ кривую $\gamma_{z'}$ в комплексной плоскости, которую описывает последняя координата кривой $\tilde{\gamma}_{z'}$. Также введём вспомогательное обозначение $J'_u = \pi_\xi(J_u)$.

Определим функцию

$$\begin{aligned} P_{J_u}(z) &= P_{J_u}(z', w) \\ &= \frac{1}{h^{2(d-1)}} \frac{1}{w_1(z') - w_0} P_d\left(\frac{z' - u'}{h}\right) P_0\left(\frac{w - w_0}{w_1(z') - w_0}\right), \end{aligned} \quad (4.3)$$

где $P_d(z') = P_1(z_1) \cdot \dots \cdot P_1(z_{d-1})$.

Это не многочлен и даже не аналитическая функция, но эта функция восстанавливает значение любого многочлена, по координатной степени которого не больше m , в точке $z_0 = (u', w_0) \in \partial\Omega$ посредством следующей операции:

$$\begin{aligned}
 & \int_{J'_u} d\mu_{2d-2}(z') \int_{\gamma_{z'}} T(z', w) P_{J_u}(z', w) dw \\
 &= \int_{J'_u} \frac{d\mu_{2d-2}(z')}{h^{2d-2}} P_d \left(\frac{z' - u'}{h} \right) \int_{\gamma_{z'}} T(z', w) P_0 \left(\frac{w - w_0}{w_1(z') - w_0} \right) \frac{dw}{w_1(z') - w_0} \\
 &= \int_{J'_u} \frac{d\mu_{2d-2}(z')}{h^{2(d-1)}} P_d \left(\frac{z' - u'}{h} \right) \int_0^1 T(z' + z'_0, w_0 + v(w_1(z') - w_0)) P_0(v) dv \\
 &= \int_{J'_u} P_d \left(\frac{z' - u'}{h} \right) T(z', w_0) \frac{d\mu_{2d-2}(z')}{h^{2(d-1)}} = T(u', w_0) = T(z_0).
 \end{aligned}$$

Переход от кривой $\gamma_{z'}$, соединяющей точки w_0 и $w_1(z')$, к интегралу по отрезку $[0, 1]$ возможен благодаря замене $v = \frac{w - w_0}{w_1(z') - w_0}$ и тому, что подынтегральная функция аналитична. Отметим, что интегрирование ведётся по половине проекции параллелепипеда \tilde{J}_u , заметаемой кривыми $\tilde{\gamma}_{z'}$, при этом $|dw| d\mu_{2d-2}(z') \asymp d\sigma(z', w)$.

Опишем, наконец, оператор локального почти наилучшего приближения. Пусть множество K таково, что $Q_h(\zeta_1) \subset \text{pr}_\xi(K) \subset Q_{2h}(\zeta_2)$ для некоторых точек $\zeta_1, \zeta_2 \in T_\xi$, и $f \in L^1(K)$. Рассмотрим разбиение куба $Q_h = Q_h^{d-1} \times [0, h]$ на сдвиги параллелепипедов вида

$$Q^{(m)} = \left\{ (z', w) : x_j, y_j \in [0, h/(\sqrt{m+1} + 1)^2 + 1], x_d \in [0, h/m] \right\} \subset T_\xi$$

и разобьём аналогичным образом куб $Q_h(\zeta)$. Пронумеруем элементы разбиения произвольным образом, допустим, по диагонали, тогда

$\bigcup_{j=1}^{(m+1)^d} \tilde{Q}_j(z_j) \subset K$, где $\tilde{Q}_j(z_j)$ – обратные проекции соответствующих

элементов разбиения. Пусть $Q'_j = \pi_\xi(\tilde{Q}_j(z_j))$, через $\mathcal{P}_K(f)$ обозначим многочлен такой, что

$$\mathcal{P}_K(f)(z_j) = \int_{Q'_j} d\mu_{2d-2}(z') \int_{\gamma_{z'}} P_{Q_j(z_j)}(z', w) f(z', w) dw,$$

$$j = 1, \dots, (m+1)^d. \quad (4.4)$$

Тогда \mathcal{P}_K – проектор на пространство многочленов по координатной степени не больше m , и $\mathcal{P}_K(T) = T$ для любого многочлена, степень которого по каждой координате не превосходит m , при этом

$$\max_{\text{dist}(z, K) \leq \lambda h} |\mathcal{P}_K(f)(z)| \leq \frac{c}{\sigma(K)} \int_K |f| d\sigma, \quad (4.5)$$

поскольку $\max_{z \in Q_{\lambda h}} |P_{Q_h}(z)| < \frac{c(\lambda, \Omega)}{h^{2d-1}}$; константа c зависит только от параметров $\lambda > 0$, $m \in \mathbb{N} \cup \{0\}$ и области Ω и не зависит от K и f . Отсюда вытекает, что

$$\|f - \mathcal{P}_K f\|_{L^p(K)} \leq (c+1)E_m(f, K)_p,$$

значит, $\mathcal{P}_K f$ можно использовать вместо многочлена наилучшего приближения.

Замечание 4.1. Пусть $f \in H^p(\partial\Omega)$ и пусть $\partial\Omega = \bigcup_{j=1}^N F_j$, где множества F_j такие, что $Q_h \subset \text{pr}_\xi(F_j) \subset Q_{2h}$. Определим кусочно-полиномиальную функцию T_h , совпадающую на F_j с многочленом \mathcal{P}_{F_j} , тогда

$$\omega_m(f, h)_p \asymp \sup \|f - T_h\|_{L^p(\partial\Omega)},$$

где верхняя грань берётся по всем разбиениям этого типа.

Замечание 4.2. Отметим полезное неравенство, связывающее локальные полиномиальные приближения для разных показателей p :

$$E_m(f, K)_1 \leq \sigma(K)^{1-\frac{1}{p}} E_m(f, K)_p. \quad (4.6)$$

§5. ДВА СПОСОБА ПСЕВДОАНАЛИТИЧЕСКОГО ПРОДОЛЖЕНИЯ

5.1. Продолжение с помощью локальных приближений. Пусть $f \in H^1(\Omega)$, m – целое число и $z \in \mathbb{C}^d \setminus \Omega$. Положим

$$E(f, z) = E_m(f, J(z))_1, \quad (5.1)$$

где

$$J(z) = \{\xi \in \partial\Omega : \pi_{z*}(\xi) \in Q_{\rho(z)/10}(z^*)\}. \quad (5.2)$$

Теорема 5.1. Пусть

$$E(f, z)\rho(z)^{-2d} \in L^p(\mathbb{C}^d \setminus \Omega) \quad (5.3)$$

при некотором $p \geq 1$. Тогда $f \in L^p(\partial\Omega)$ и существует псевдоаналитическое продолжение \mathbf{f} функции f такое, что

$$|\bar{\partial}\mathbf{f}(z)| \lesssim E(f, z)\rho(z)^{-2d}. \quad (5.4)$$

Доказательство. Для начала покажем, что $f \in L^p(\partial\Omega)$, считая, что $p > 1$. Пусть множество $J \subset \partial\Omega$ таково, что $Q_h \subset \text{pr}_\xi J \subset Q_{2h}$ для некоторой точки $\xi \in \partial\Omega$ и некоторого значения $h > 0$, сопоставим этому множеству область в $\mathbb{C}^d \setminus \Omega$:

$$L(J) = \left\{ z \in \mathbb{C}^d \setminus \Omega : \text{dist}(z, J) < h/10, \text{dist}(z, \partial\Omega) > h/100 \right\}.$$

Очевидно, что $\mu_{2d}(L(J)) \asymp h^{2d}$ и $E(f, z) \geq E_m(f, J)_1$, $z \in L(J)$.

Рассмотрим последовательность разбиений границы области Ω :

$$\partial\Omega = \bigcup_{k=1}^{2^{dn}} J_k^n, \quad \text{diam}(J_k^n) \asymp 2^{-n}, \quad \sigma J_k^n \asymp 2^{-(2d-1)n},$$

причём каждое последующее разбиение получается из предыдущего делением всех его элементов на 2^d частей.

Определим функцию T_n на $\partial\Omega$, положив $T_n(z) = \mathcal{P}_{J_k^n} f(z)$ при $z \in J_k^n$, где $\mathcal{P}_{J_k^n}$ – полиномиальный проектор, определённый в предыдущей главе. Тогда $f = T_{n_0} + \sum_{n=n_0}^{\infty} (T_{n+1} - T_n)$ почти всюду на $\partial\Omega$, и остаётся

проверить, что $\sum_{n=n_0}^{\infty} \|T_{n+1} - T_n\|_{L^p(\partial\Omega)} < \infty$.

Заметим, что при $z \in J_k^{n+1}$ справедливы соотношения

$$\begin{aligned} |T_{n+1}(z) - T_n(z)| &= |\mathcal{P}_{J_k^{n+1}} f(z) - \mathcal{P}_{J_k^n} f(z)| \lesssim \frac{1}{\sigma(J_k^{n+1})} \int_{J_k^{n+1}} |f - \mathcal{P}_{J_k^n} f| d\sigma \\ &\lesssim 2^{-(2d-1)n} E_m(f, J_k^n)_1 \lesssim 2^{-(2d-1)n} \inf \{E(f, z) : z \in L(J_k^n)\}. \end{aligned}$$

Так как $\rho(z) \asymp 2^{-dn}$, то

$$\int_{J_k^{n+1}} |T_{n+1} - T_n|^p d\sigma \lesssim 2^{-n(p-1)} \int_{J_k^n} E(f, z)^p \rho(z)^{-2dp} d\mu_{2d}(z).$$

Рассмотрим область $L_n = \{z \in \mathbb{C}^d \setminus \Omega : 2^{-n-10} < \text{dist}(z, \Omega) < 2^{-n}\}$, $n \geq n_0$, тогда $L(J_n^k) \subset L_n$ и

$$\|T_{n+1} - T_n\|_{L^p(\partial\Omega)} \lesssim 2^{-n(1-1/p)} \left(\int_{L_n} E(f, z)^p \rho(z)^{-2dp} d\mu_{2d}(z) \right)^{1/p},$$

$$\sum_{n=n_0}^{\infty} \|T_{n+1} - T_n\|_{L^p(\partial\Omega)} \leq \left(\int_{\mathbb{C}^d \setminus \Omega} E(f, z)^p \rho(z)^{-2dp} d\mu_{2d}(z) \right)^{1/p} < \infty.$$

Перейдём к построению продолжения функции f . Рассмотрим разбиение Уитни в области $\Omega_1 \setminus \bar{\Omega}$, $\sum \chi_k = 1$, $|\text{grad } \chi_k(z)| \lesssim \rho(z)^{-1}$. Пусть $z_k \in \text{supp } \chi_k$, а $J_k = Q_{\rho(z_k)/100}(z_k^*)$. Положим

$$\mathbf{f}(z) = \sum_{k=1}^{\infty} \chi_k(z) \mathcal{P}_{J_k} f(z), \quad z \in \mathbb{C}^d \setminus \Omega.$$

Заметим, что для произвольного многочлена $T(z)$ выполнено

$$\mathbf{f}(z) = T(z) + \sum_{k=1}^{\infty} \chi_k(z) (\mathcal{P}_{J_k} f(z) - T(z)), \quad z \in \mathbb{C}^d \setminus \Omega,$$

$$\bar{\partial} \mathbf{f}(z) = \sum_{k=1}^{\infty} (\mathcal{P}_{J_k} f(z) - T(z)) \bar{\partial} \chi_k(z), \quad z \in \mathbb{C}^d \setminus \Omega.$$

Пусть теперь $T = \mathcal{P}_{J(z)} f$, заметим, что $J_k \subset J(z)$, если $\chi_k(z) \neq 0$, поэтому благодаря оценке (4.5) имеем

$$|\mathcal{P}_{J_k} f(z) - T(z)| = |\mathcal{P}_{J_k}(f - T)(z)|$$

$$\lesssim \sigma(J(z))^{-1} E(f, z) \lesssim \rho(z)^{-(2d-1)} E(f, z),$$

и, кроме того, $\text{supp } \mathbf{f} \subset \Omega_1$ и

$$|\bar{\partial} \mathbf{f}(z)| \lesssim E(f, z) \rho(z)^{-2d} \in L^p(\mathbb{C}^d \setminus \Omega).$$

Теорема доказана. \square

В доказательстве этой теоремы многочлены использовались для построения продолжения функции f . Обратно, пусть задано псевдоаналитическое продолжение функции f на пространство \mathbb{C}^d и пусть

$J \subset \{\xi \in \partial\Omega : v(\xi, z_0) < h/A\}$ для некоторой точки $z_0 \in \partial\Omega$, где постоянная A выбрана согласно лемме 2.3. Рассмотрим многочлен степени m :

$$P_J(z) = \int_{v(\xi, z_0) > 2h} \bar{\partial}\mathbf{f}(\xi) \wedge \omega(\xi) K_m^{\text{loc}}(\xi, z, z_0),$$

где форма $\omega(\xi)$ определена в (2.3), а ядро K_m^{loc} определяется следующим образом:

$$\begin{aligned} K(\xi, z) &= \frac{1}{\langle \partial\rho(\xi), \xi - z \rangle^d} = \frac{1}{(\langle \partial\rho(\xi), \xi - z_0 \rangle + \langle \partial\rho(\xi), z_0 - z \rangle)^d} \\ &= \frac{1}{\langle \partial\rho(\xi), \xi - z_0 \rangle^d} \left(1 + \frac{\langle \partial\rho(\xi), z_0 - z \rangle}{\langle \partial\rho(\xi), \xi - z_0 \rangle} \right)^{-d} \\ &= \frac{1}{\langle \partial\rho(\xi), \xi - z_0 \rangle^d} \left(1 + \sum_{k=1}^m \frac{\langle \partial\rho(\xi), z_0 - z \rangle^k}{\langle \partial\rho(\xi), \xi - z_0 \rangle^k} \right. \\ &\quad \left. + O\left(\frac{|\langle \partial\rho(\xi), z_0 - z \rangle|}{|\langle \partial\rho(\xi), \xi - z_0 \rangle|} \right)^{m+1} \right) \\ &= K_m^{\text{loc}}(\xi, z, z_0) + O\left(\frac{|\langle \partial\rho(\xi), z_0 - z \rangle|^{d+1}}{|\langle \partial\rho(\xi), \xi - z_0 \rangle|^{m+d+1}} \right) \end{aligned} \quad (5.5)$$

Заметим, что аналогично (2.5), при $|v(\xi, z_0)| > Ah$ и $|v(z, z_0)| < h$ имеем

$$|K(\xi, z) - K_m^{\text{loc}}(\xi, z, z_0)| \lesssim \frac{v(z, z_0)^{\frac{m+1}{2}}}{v(\xi, z)^{d+\frac{m+1}{2}}}. \quad (5.6)$$

Многочлен P_J можно использовать вместо многочлена наилучшего приближения, при этом из оценки (5.6) следует, что

$$\begin{aligned} |f(z) - P_J(z)| &\lesssim \int_{v(\xi, z_0) < 2h} \frac{|\bar{\partial}\mathbf{f}(z)| d\mu_{2d}(z)}{|\langle \partial\rho(\xi), \xi - z \rangle|^d} \\ &\quad + \int_{v(\xi, z_0) > 2h} |\bar{\partial}\mathbf{f}(z)| \frac{h^{\frac{m+1}{2}}}{|\langle \partial\rho(\xi), \xi - z \rangle|^{d+\frac{m+1}{2}}} d\mu_{2d}(z) \end{aligned} \quad (5.7)$$

при $z \in J$.

5.2. Продолжение с помощью глобальных приближений.

Пусть функция $f \in H^1(\Omega)$ приближается в $L^1(\partial\Omega)$ последовательностью многочленов $P_1(z), P_2(z), \dots$ степени $1, 2, \dots$, соответственно. Положим

$$\lambda(z) = \rho(z)^{-1} |P_{2^{n+1}}(z) - P_{2^n}(z)|, \quad 2^{-n} < \rho(z) < 2^{-n+1}.$$

Теорема 5.2. Пусть $\lambda \in L^p(\mathbb{C}^d \setminus \Omega)$ при некотором $p \geq 1$. Тогда $f \in L^p(\partial\Omega)$ и существует псевдоаналитическое продолжение \mathbf{f} функции f такое, что

$$|\bar{\partial}\mathbf{f}(z)| \lesssim \lambda(z), \quad z \in \mathbb{C}^d \setminus \Omega. \quad (5.8)$$

Доказательство. Пусть функция $\chi \in C^\infty(0, \infty)$ такова, что $\chi(t) = 1$ при $t \leq 1$ и $\chi(t) = 0$ при $t \geq 2$. Продолжение функции \mathbf{f} определим по формуле

$$\mathbf{f}(z) = P_{2^n}(z) + \chi(2^n \rho(z))(P_{2^{n+1}}(z) - P_{2^n}(z)), \quad 2^{-n} < \rho(z) < 2^{-n+1}.$$

Ясно, что функция \mathbf{f} непрерывно дифференцируема в $\mathbb{C}^d \setminus \bar{\Omega}$ и что $|\bar{\partial}\mathbf{f}(z)| \lesssim \lambda(z)$. Введём теперь функцию $F_N(z)$ такую, что $F_N(z) = \mathbf{f}(z)$ при $\rho(z) > 2^{-N}$ и $F_N(z) = P_{2^{N+1}}(z)$ при $\rho(z) < 2^{-N}$. Тогда функция F_N бесконечно дифференцируема всюду и аналитична в области $\Omega_{2^{-N}}$, а вне её $|F_N(z)| \lesssim \lambda(z)$. Аналогично предыдущей теореме, получаем

$$P_{2^{n+1}}(z) = F_N(z) = \frac{1}{(2\pi i)^d} \int_{\mathbb{C}^d \setminus \Omega} \frac{\bar{\partial}F_N(\xi) \wedge (\partial\rho(\xi) \wedge (\bar{\partial}\partial\rho(\xi))^{d-1}}{\langle \partial\rho(\xi), \xi - z \rangle^d}, \quad z \in \Omega.$$

В этой формуле можно перейти к пределу по теореме о мажорируемой сходимости и, таким образом, продолжение построено. \square

В приложениях (см. главу 7) P_n будут просто многочленами наилучшего приближения. Обратное, если задано продолжение с оценкой (5.8), то многочлены, дающие почти наилучшее приближение, получаются с помощью приближения ядра формулы Коши–Лере–Фанташье, данного в лемме 2.10.

§6. ПСЕВДОАНАЛИТИЧЕСКОЕ ПРОДОЛЖЕНИЕ ФУНКЦИЙ ИЗ КЛАССОВ БЕСОВА

Пусть \mathbf{f} – псевдоаналитическое продолжение функции f , и пусть $1 \leq p \leq \infty$, рассмотрим следующую характеристику функции \mathbf{f} :

$$S_p(\mathbf{f}, r) = \left(\int_{\partial\Omega_r} |\bar{\partial}\mathbf{f}(z)|^p d\sigma_r(z) \right)^{1/p}, \quad r > 0. \quad (6.1)$$

Эта характеристика оказывается напрямую связанной с модулем гладкости функции f .

Теорема 6.1. Пусть $1 \leq p, q \leq \infty$, $s > 0$ и $f \in H^1(\Omega)$. Тогда $f \in A_{pq}^s(\Omega)$ в том и только том случае, когда существует псевдоаналитическое продолжение \mathbf{f} функции f такое, что

$$\int_0^1 \left(\frac{S_p(\mathbf{f}, r)}{r^{s-1}} \right)^q \frac{dr}{r} < \infty \quad (6.2)$$

при $q < \infty$, а при $q = \infty$

$$S_p(\mathbf{f}, r) \lesssim r^{s-1}. \quad (6.3)$$

Доказательство. Пусть $f \in A_{pq}^s(\Omega)$, воспользуемся конструкцией из теоремы 5.1 и построим продолжение функции f такое, что

$$|\bar{\partial}\mathbf{f}(z)| \lesssim E(f, J(z))_1 \rho(z)^{-2d},$$

откуда, учитывая оценку $E(f, J(z))_1 \leq \sigma(J(z))^{1-\frac{1}{p}} E_m(f, J(z))_p$, выведем

$$S_p(\mathbf{f}, r)^p \lesssim r^{-(2d-1)p} \int_{\partial\Omega_r} E_m(f, J(z))_p^p d\sigma_r(z).$$

Оценим интеграл в правой части. Множества $J(z)$ образуют покрытие границы $\partial\Omega$, и можно выбрать такой конечный набор множеств $J_k = \{\xi \in \partial\Omega : \text{pr}_{z_k^*}(\xi) \in Q_r(z_k^*)\}$, что для любой точки $z \in \partial\Omega_r$ окажется, что $J(z) \subset J_k$ для некоторого k , а каждая точка покрыта не более чем 5^{2d} интервалами. Следовательно,

$$\int_{\partial\Omega_r} E_m(f, J(z))_p^p d\sigma_r(z) \lesssim r^{2d-1} \sum_{k=1}^N E_m(f, J_k)_p^p \lesssim r^{2d-1} \omega_m(f, 10r)_p^p,$$

откуда $S_p(\mathbf{f}, r) \lesssim \omega_m(f, 10r)_p/r$ и условие (6.2) следует из определения пространства Бесова.

Обратно, пусть задано продолжение функции f , для которого выполняется оценка (6.2), не ограничивая общности, можно считать, что $\text{supp } \mathbf{f} \subset \Omega_2$. В силу неравенства (5.7) и поскольку произвольный куб \tilde{Q}_t содержится в эллипсоиде Хёрмандера $\{\xi \in \partial\Omega : v(\xi, z_0) < Ct\}$, где $z_0 \in \partial\Omega$, а $C > 0$ некоторая постоянная, зависящая только от области Ω , заключаем, что модуль непрерывности оценивается следующим образом:

$$\omega_m(f, c\delta)_p \lesssim \|g\|_{L^p(\partial\Omega)} + \|h\|_{L^p(\partial\Omega)}$$

для некоторой постоянной $c > 0$, где

$$g(z) = \int_{v(\xi, z) < 2\delta} \frac{|\bar{\partial}\mathbf{f}(\xi)|}{|\langle \partial\rho(\xi), \xi - z \rangle|^d} d\mu_{2d}(\xi), \quad z \in \partial\Omega;$$

$$h(z) = \int_{v(\xi, z) > \delta} \frac{|\bar{\partial}\mathbf{f}(\xi)|\delta^{\frac{m+1}{2}}}{|\langle \partial\rho(\xi), \xi - z \rangle|^{d+\frac{m+1}{2}}} d\mu_{2d}(\xi), \quad z \in \partial\Omega.$$

Введём в рассмотрение следующие функции:

$$g_r(z) = \int_{\xi \in \partial\Omega_r, v(\xi, z) < 2\delta} \frac{|\bar{\partial}\mathbf{f}(\xi)|}{|\langle \partial\rho(\xi), \xi - z \rangle|^d} d\sigma_r(\xi), \quad z \in \partial\Omega;$$

$$h_r(z) = \int_{\xi \in \partial\Omega_r, v(\xi, z) > \delta} \frac{|\bar{\partial}\mathbf{f}(\xi)|\delta^{\frac{m+1}{2}}}{|\langle \partial\rho(\xi), \xi - z \rangle|^{d+\frac{m+1}{2}}} d\sigma_r(\xi), \quad z \in \partial\Omega.$$

Тогда

$$\omega_m(f, c\delta)_p \lesssim \int_0^{2\delta} \|g_r\|_{L^p(\partial\Omega)} dr + \int_0^1 \|h_r\|_{L^p(\partial\Omega)} dr.$$

Мы покажем, что

$$\|g_r\|_{L^p(\partial\Omega)} \lesssim S_p(\mathbf{f}, r) \log \frac{2\delta}{r}, \quad 0 < r < 2\delta;$$

$$\|h_r\|_{L^p(\partial\Omega)} \lesssim S_p(\mathbf{f}, r), \quad 0 < r < \delta;$$

$$\|h_r\|_{L^p(\partial\Omega)} \lesssim S_p(\mathbf{f}, r) \frac{\delta^{\frac{m+1}{2}}}{r^{\frac{m+1}{2}}}, \quad r > \delta.$$

Эти оценки достаточно проверить при $p = 1$ и $p = \infty$, а при $1 < p < \infty$ они вытекают из интерполяционной теоремы Рисса–Торина. Благодаря оценкам леммы 2.7, при $p = 1$ имеем

$$\begin{aligned} \int_{\partial\Omega} |g_r(z)| d\sigma(z) &= \int_{\partial\Omega_r} |\bar{\partial}\mathbf{f}(\xi)| d\sigma(\xi) \int_{\substack{z \in \partial\Omega, \\ v(\xi, z) < 2\delta}} \frac{d\sigma(z)}{|\langle \partial\rho(\xi), \xi - z \rangle|^d} \\ &\lesssim S_1(\mathbf{f}, r) \log \frac{\delta}{r}, \end{aligned}$$

при $p = \infty$ находим

$$|g_r(z)| \lesssim S_\infty(\mathbf{f}, r) \int_{\substack{\xi \in \partial\Omega_r, \\ v(\xi, z) < 2\delta}} \frac{d\sigma(\xi)}{|\langle \partial\rho(\xi), \xi - z \rangle|^n} \lesssim S_\infty(\mathbf{f}, r) \log \frac{\delta}{r},$$

что доказывает первую оценку. Оценки для функции h_r устанавливаются аналогично, следуя оценкам леммы 2.8.

Таким образом, мы показали, что

$$\omega_m(f, c\delta)_p \lesssim \int_0^{2\delta} S_p(\mathbf{f}, r) \frac{\delta^\varepsilon}{r^\varepsilon} dr + \delta^{\frac{m+1}{2}} \int_\delta^1 S_p(\mathbf{f}, r) \frac{dr}{r^{\frac{m+1}{2}}} \quad (6.4)$$

для любого $\varepsilon > 0$, и условие

$$\left(\int_0^1 \omega_m(f, \delta)_p^q \delta^{-1-sq} d\delta \right)^{1/q} < \infty$$

при $1 \leq q < \infty$ будет следовать из неравенства Харди. Действительно, оценим первое слагаемое в правой части формулы (6.4), возьмём $\varepsilon = s/2$, положим

$$F_1(\delta) = \int_0^\delta S_p(\mathbf{f}, r) \frac{dr}{r^\varepsilon},$$

тогда

$$\begin{aligned} \int_0^1 (\delta^\varepsilon F_1(\delta))^q \delta^{-1-sq} d\delta &\lesssim \int_0^1 r^{-1-sq+\varepsilon q} (S_p(\mathbf{f}, r) r^{-\varepsilon} r)^q dr \\ &= \int_0^1 \left(\frac{S_p(\mathbf{f}, r)}{r^{s-1}} \right)^q \frac{dr}{r} < \infty. \end{aligned}$$

Аналогично оценивается второе слагаемое в правой части формулы (6.4), в предположении, что $s < (m+1)/2$ (заметим, что мы можем выбрать сколь угодно большое значение m , поскольку условие (1.5) не зависит от $m > s$). Далее,

$$F_2(\delta) = \int_0^\delta S_p(\mathbf{f}, r) \frac{dr}{r^{\frac{m+1}{2}}},$$

тогда

$$\begin{aligned} \int_0^1 (\delta^{\frac{m+1}{2}} F_2(\delta))^q \delta^{-1-sq} d\delta &\lesssim \int_0^1 r^{-1-sq+\frac{m+1}{2}q} (S_p(\mathbf{f}, r) r^{-\frac{m+1}{2}} r)^q dr \\ &= \int_0^1 \left(\frac{S_p(\mathbf{f}, r)}{r^{s-1}} \right)^q \frac{dr}{r} < \infty. \end{aligned}$$

При $q = \infty$ оценка $\omega_m(f, \delta)_p \lesssim \delta^s$ также легко получается из неравенства (6.4) и того, что $S_p(\mathbf{f}, r) \lesssim r^{s-1}$. Таким образом, доказательство теоремы завершено. \square

§7. КОНСТРУКТИВНАЯ ХАРАКТЕРИСТИКА КЛАССОВ БЕСОВА

Пусть P_n – последовательность многочленов наилучшего приближения. Согласно теореме 5.2, можно построить псевдоаналитическое продолжение \mathbf{f} функции f такое, что

$$|\bar{\partial}\mathbf{f}(z)| \lesssim \rho(z)^{-1} |P_{2n+1}(z) - P_{2n}(z)|, \quad 2^{-n} \leq \rho(z) \leq 2^{-n+1}. \quad (7.1)$$

Допустим, что $0 \in \Omega$. Любую точку $z \in \mathbb{C}^d$ можно представить в виде $z = uv$, где $u = re^{i\varphi} \in \mathbb{C}$ и

$$v \in C = \{(v_1, \dots, v_d) \in \mathbb{C}^d : v_1 \in [0, 1], v_1^2 + |v_2|^2 + \dots + |v_d|^2 = 1\}.$$

Запишем в этих координатах границу области Ω_δ , $0 \leq \delta \leq 1$. Заметим, что каждый вектор $v \in C$ порождает комплексную плоскость $T_v = \{uv : u \in \mathbb{C}\}$, причем сечение области Ω_δ этой плоскостью является выпуклой областью с гладкой границей $\Omega_{v,\delta}$, а граница области зависит от параметров v и δ непрерывным образом. Следовательно,

$$\partial\Omega_\delta = \{r_\delta e^{i\varphi} v \in \mathbb{C}^d, r_\delta = r(\delta, \varphi, v)\} = \{r(\delta, \varphi, v) e^{i\varphi} v, \varphi \in [0, 2\pi], v \in C\},$$

и параметры $(\varphi, v) \in [0, 2\pi] \times C$ задают на $\partial\Omega_\delta$ гладкие координаты, причём поскольку r_δ также зависит гладким образом от параметра δ , соотношение $d\sigma_\delta \asymp |du| d\mu_{2d-2}(v_2, \dots, v_d)$ выполнено равномерно по $\delta \in [0, 1]$. Последнее, очевидно, справедливо в случае сферы $\mathbb{S}_{2d-1} = \{z \in \mathbb{C}^d : |z| = 1\}$, но строго выпуклая область диффеоморфна сфере посредством отображения $z \rightarrow \frac{z}{|z|}$ и, следовательно, утверждение верно и в общем случае. Равномерность по $\delta \in [0, 1]$ следует из гладкости функции $r(\delta, \varphi, v)$.

Зафиксируем теперь вектор $v \in C$, как и выше ему сопоставлено семейство областей $\Omega_{v,\delta} = \{uv \in \Omega_\delta : u \in \mathbb{C}\}$, отождествим плоскость T_v с пространством \mathbb{C} и рассмотрим области вида

$$\tilde{\Omega}_{v,\delta} = \{u \in \mathbb{C} : uv \in \Omega_{v,\delta}\}.$$

Рассмотрим конформное отображение ψ_v области $\mathbb{C} \setminus \tilde{\Omega}_{v,0}$ на дополнение к диску $\{u \in \mathbb{C} : |u| > 1\}$, нормированное условием $\psi'_v(\infty) > 0$. Ввиду гладкости границы отображение ψ_v продолжается до конформного отображения замкнутых областей и непрерывно зависит от $v \in C$, откуда $|\psi_v(u)| \asymp 1 + \text{dist}(u, \tilde{\Omega}_{v,0}) \asymp 1 + \rho(uv)$.

Рассмотрим функцию

$$\Phi_v(u) = \frac{P_{2^{n+1}}(uv) - P_{2^n}(uv)}{\psi_v(u)^{2^{n+2}}},$$

аналитическую в $\mathbb{C} \setminus \tilde{\Omega}_{v,0}$, и при этом $|u|\Phi_v(u) \rightarrow 0$, $u \rightarrow \infty$, следовательно,

$$\begin{aligned} \|\Phi_v\|_{H^p(\mathbb{C} \setminus \tilde{\Omega}_{v,0})} &\asymp \sup_{0 < \delta < \infty} \left(\int_{\partial \tilde{\Omega}_{v,\delta}} |\Phi_v(u)|^p |du| \right)^{1/p} \\ &\lesssim c(\Omega_{v,0}) \left(\int_{\partial \tilde{\Omega}_{v,0}} |\Phi_v(u)|^p |du| \right)^{1/p}. \end{aligned}$$

Константа $c(\Omega_{v,0}) > 0$ определяется из геометрии области $\Omega_{v,0}$ и зависит от v непрерывно, следовательно, $c(\Omega_{v,0}) < c < \infty$.

Заметим, что $|\psi_v(u)|^{2^{n+2}} \asymp (1+2^{-n})^{2^{n+2}} \asymp 1$ при $u \in \Omega_{v,2^{-n}} \setminus \Omega_{v,2^{-n-1}}$ и $|\psi_v(u)| = 1$ при $u \in \partial \Omega_{v,0}$, откуда

$$\begin{aligned} &\left(\int_{\partial \tilde{\Omega}_{v,\delta}} |P_{2^{n+1}}(uv) - P_{2^n}(uv)|^p |du| \right)^{1/p} \\ &\lesssim \left(\int_{\partial \tilde{\Omega}_{v,\delta}} |\Phi_v(u)|^p |du| \right)^{1/p} \lesssim \left(\int_{\partial \tilde{\Omega}_{v,0}} |\Phi_v(u)|^p |du| \right)^{1/p} \\ &= \left(\int_{\partial \tilde{\Omega}_{v,0}} |P_{2^{n+1}}(uv) - P_{2^n}(uv)|^p |du| \right)^{1/p}, \quad 2^{-n} \leq \delta < 2^{-n+1}, \end{aligned}$$

причём все оценки равномерны, что вместе с соотношением $d\sigma_\delta \asymp |du| d\mu_{2^d-2}$ даёт оценку интегралов по границам областей $\partial \Omega_\delta$:

$$\begin{aligned} &\left(\int_{\partial \Omega_\delta} |P_{2^{n+1}}(z) - P_{2^n}(z)|^p d\sigma_\delta(z) \right)^{1/p} \\ &\lesssim \left(\int_{\partial \Omega} |P_{2^{n+1}}(z) - P_{2^n}(z)|^p d\sigma(z) \right)^{1/p}, \quad 2^{-n} \leq \delta < 2^{-n+1}. \end{aligned}$$

Таким образом, учитывая свойство (7.1) продолжения \mathbf{f} , получаем оценку

$$S_p(\mathbf{f}, \delta) \lesssim 2^n E_{2^n}(f)_p, \quad 2^{-n} < \delta \leq 2^{-n+1}. \quad (7.2)$$

Теорема 7.1. Пусть $1 \leq p, q \leq \infty$, $s > 0$ и $f \in H^p(\partial\Omega)$. Тогда $f \in A_{pq}^s(\Omega)$ в том и только том случае, если

$$\left(\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n} (n^s E_n(f)_p)^q \right)^{1/q} < \infty \quad (7.3)$$

при $q < \infty$, а при $q = \infty$

$$E_n(f)_p \lesssim n^{-s}, \quad n = 1, \dots, \infty.$$

Доказательство. Заметим, что $E_n(f)_p$ монотонно убывает с ростом n , поэтому условие (7.3) эквивалентно условию

$$\left(\sum_{n=1}^{\infty} 2^{nsq} E_{2^n}(f)_p^q \right)^{1/q} < \infty.$$

Пусть выполнено условие (7.3), тогда, воспользовавшись конструкцией из теоремы 5.2, можно построить псевдоаналитическое продолжение \mathbf{f} функции f такое, что

$$S_p(\mathbf{f}, r) \lesssim 2^n E_{2^n}(f)_p, \quad 2^{-n} \leq r \leq 2^{-n+1},$$

и

$$\left(\int_0^1 \left(\frac{S_p(\mathbf{f}, r)}{r^{s-1}} \right)^q \frac{dr}{r} \right)^{1/q} \lesssim \left(\sum_{n=1}^{\infty} 2^{ns} E_{2^n}(f)_p^q \right)^{1/q} < \infty, \quad (7.4)$$

откуда $f \in A_{pq}^s(\Omega)$ согласно теореме 6.1.

Обратно, пусть $f \in A_{pq}^s(\Omega)$, тогда существует псевдоаналитическое продолжение функции f с оценкой (6.2). Мы докажем более точную оценку наилучших приближений

$$E_n(f)_p \lesssim \int_0^{1/n} S_p(\mathbf{f}, r) \frac{dr}{(nr)^\varepsilon} + \int_{1/n}^\infty S_p(\mathbf{f}, r) \frac{dr}{(nr)^\alpha}, \quad (7.5)$$

где значение параметра α сколь угодно велико, а значение параметра $\varepsilon > 0$ мало. Построим многочлены, приближающие функцию f . Для этого воспользуемся приближением ядра Коши–Лере–Фантаппье из леммы 2.10 и положим

$$P_n(z) = \int_{\mathbb{C}^d \setminus \Omega} \bar{\partial} \mathbf{f} \wedge \omega(\xi) K_n^{\text{glob}}(\xi, z),$$

тогда

$$\begin{aligned} |f(z) - P_n(z)| &\lesssim \int_{\mathbb{C}^d \setminus \Omega} |\bar{\partial} \mathbf{f}| \left| \frac{1}{\langle \partial \rho(\xi), \xi - z \rangle^d} - K_n^{\text{glob}}(\xi, z) \right| d\mu_{2d}(\xi) \\ &\leq U(z) + V(z) + W_1(z) + W_2(z), \end{aligned}$$

где μ_{2d} – мера Лебега в \mathbb{C}^d и

$$\begin{aligned} U(z) &= \int_{v(\xi, z) < 1/n} \frac{|\bar{\partial} \mathbf{f}(\xi)|}{|\langle \partial \rho(\xi), \xi - z \rangle|^d} d\mu_{2d}(\xi), \\ V(z) &= n^d \int_{v(\xi, z) < 1/n} |\bar{\partial} \mathbf{f}(\xi)| d\mu_{2d}(\xi), \\ W_1(z) &= \frac{1}{n^\alpha} \int_{\substack{v(\xi, z) < 1/n, \\ \rho(z) < 1/n}} \frac{|\bar{\partial} \mathbf{f}(\xi)|}{|\langle \partial \rho(\xi), \xi - z \rangle|^{d+\alpha}} d\mu_{2d}(\xi), \\ W_2(z) &= \frac{1}{n^\alpha} \int_{\rho(z) > 1/n} \frac{|\bar{\partial} \mathbf{f}(\xi)|}{|\langle \partial \rho(\xi), \xi - z \rangle|^{d+\alpha}} d\mu_{2d}(\xi), \end{aligned}$$

где α – некоторое фиксированное число, большее показателя s .

Отметим, что $V(z) \leq U(z)$. Далее,

$$U(z) \lesssim \int_0^{1/n} dr \int_{\partial \Omega_r} \frac{|\bar{\partial} \mathbf{f}(\xi)| d\sigma_r(\xi)}{|\langle \partial \rho(\xi), \xi - z \rangle|^d} = \int_0^{1/n} g_r(z) dr.$$

Легко показать, что $\|g_r\|_{L^p(\partial \Omega)} \lesssim \int_0^{1/n} S_p(\mathbf{f}, r) \log \frac{2}{nr} dr$, откуда по интегральному неравенству Минковского

$$\|U\|_p \lesssim \int_0^{1/n} S_p(\mathbf{f}, r) \log \frac{2}{nr} dr.$$

Аналогично получаем оценки

$$\|W_1\|_p \lesssim \int_0^{1/n} S_p(\mathbf{f}, r) dr; \quad \|W_2\|_p \lesssim \int_{1/n}^\infty S_p(\mathbf{f}, r) \frac{dr}{(nr)^\alpha},$$

что завершает доказательство неравенства (7.5).

Итоговая оценка (7.3) при $1 \leq q < \infty$ будет следовать из неравенства Харди. Действительно, положим $F(t) = \int_0^t S_p(\mathbf{f}, r) \frac{dr}{r^\varepsilon}$ и пусть $\varepsilon < s$, тогда в силу монотонности функции F имеем

$$\begin{aligned} \sum_{n=1}^{\infty} n^{sq-1} \left(\int_0^{1/n} S_p(\mathbf{f}, r) \frac{dr}{(nr)^\varepsilon} \right)^q &\lesssim \int_0^{\infty} t^{(\varepsilon-s)q-1} F(t)^q dt \\ &\lesssim \int_0^{\infty} r^{(\varepsilon-s)q-1} (S_p(\mathbf{f}, r) r^{1-\varepsilon})^q dr = \int_0^{\infty} S_p(\mathbf{f}, r)^q r^{-q(s-1)-1} dr < \infty. \end{aligned} \quad (7.6)$$

Пусть

$$G(t) = \int_t^{\infty} S_p(\mathbf{f}, r) \frac{dr}{r^\alpha},$$

при этом $\alpha > s$, тогда

$$\begin{aligned} \sum_{n=1}^{\infty} n^{sq-1} \left(\int_{1/n}^{\infty} S_p(\mathbf{f}, r) \frac{dr}{(nr)^\alpha} \right)^q &\lesssim \int_0^{\infty} t^{(\alpha-s)q-1} G(t)^q dt \\ &\lesssim \int_0^{\infty} r^{(\alpha-s)q-1} (S_p(\mathbf{f}, r) r^{1-\alpha})^q dr = \int_0^{\infty} S_p(\mathbf{f}, r)^q r^{-q(s-1)-1} dr < \infty. \end{aligned} \quad (7.7)$$

Таким образом, из оценок (7.5)–(7.7) следует, что

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n} (n^s E_n(f)_p)^q \lesssim \int_0^{\infty} \left(\frac{S_p(\mathbf{f}, r)}{r^{s-1}} \right)^q \frac{dr}{r} < \infty.$$

При $q = \infty$, очевидно, получаем $E_n(f)_p \lesssim n^{-s}$, и доказательство теоремы завершено. \square

§8. ОГРАНИЧЕННОСТЬ ОПЕРАТОРА КОШИ–ЛЕРЕ–ФАНТАШЬЕ В ПРОСТРАНСТВАХ БЕСОВА

Теорема 6.1 имеет много интересных применений, так, из её доказательства можно вывести непрерывность оператора Коши–Лере–Фанташье в некоторых пространствах Бесова.

Теорема 8.1. Пусть $1 < p < \infty, 1 \leq q \leq \infty$ и $0 < s < 1$, тогда оператор K_d непрерывно отображает пространство $B_{pq}^s(\partial\Omega)$ на пространство $A_{pq}^s(\Omega)$ и

$$\|K_d f\|_{A_{pq}^s(\Omega)} \leq c(\Omega, p, q, s) \|f\|_{B_{pq}^s(\partial\Omega)}. \quad (8.1)$$

Доказательство. Напомним, что $\|f\|_{B_{pq}^s(\partial\Omega)} = \|f\|_{L^p(\partial\Omega)} + \tilde{c}_{pq}(f)$, где $\tilde{c}_{pq}(f)$ определяется в теореме 3.4. Оператор K_d ограничен на $L^p(\partial\Omega)$ согласно работе [7], следовательно, $K_d f \in L^p(\partial\Omega)$. Пусть теперь $f \in B_{pq}^s(\partial\Omega)$, тогда в конструкции главы 3 можно, пользуясь только локальными приближениями постоянными, построить продолжение \mathbf{f} функции f такое, что $|\bar{\partial}\mathbf{f}| \leq E(f, z)\rho(z)^{-2d}$. Следовательно, аналогично теореме 6.1, $S_p(\mathbf{f}, r) \lesssim \omega_m(f, 10r)/r$. Кроме того, аналогично формуле (2.2),

$$\begin{aligned} f(z) &= \lim_{r \rightarrow 0^+} \frac{1}{(2\pi i)^d} \int_{\partial\Omega_r} \frac{\mathbf{f}(\xi) \partial\rho(\xi) \wedge (\bar{\partial}\rho(\xi))^{d-1}}{\langle \partial\rho(\xi), \xi - z \rangle^d} \\ &= \lim_{r \rightarrow 0^+} \frac{1}{(2\pi i)^d} \int_{\mathbb{C}^d \setminus \Omega_r} \frac{\bar{\partial}\mathbf{f}(\xi) \wedge \partial\rho(\xi) \wedge (\bar{\partial}\rho(\xi))^{d-1}}{\langle \partial\rho(\xi), \xi - z \rangle^d} \\ &= \frac{1}{(2\pi i)^d} \int_{\mathbb{C}^d \setminus \Omega} \frac{\bar{\partial}\mathbf{f}(\xi) \wedge \partial\rho(\xi) \wedge (\bar{\partial}\rho(\xi))^{d-1}}{\langle \partial\rho(\xi), \xi - z \rangle^d}, \end{aligned} \quad (8.2)$$

откуда, как и в теореме 6.1, повторяя рассуждение оценки (5.7), получаем неравенство

$$\omega_m(K_d f, \delta)_p \lesssim \int_0^{2\delta} S_p(\mathbf{f}, r) \frac{\delta^\varepsilon}{r^\varepsilon} dr + \delta^{\frac{m+1}{2}} \int_\delta^\infty S_p(\mathbf{f}, r) \frac{dr}{r^{\frac{m+1}{2}}}, \quad (8.3)$$

откуда уже

$$\begin{aligned} \tilde{c}_{pq}(K_d f)^q &= \int_0^1 \left(\frac{\omega_m(K_d f, \delta)_p}{\delta^s} \right)^q \frac{d\delta}{\delta} \lesssim \int_0^1 \left(\frac{S_p(\mathbf{f}, r)_p}{r^{s-1}} \right)^q \frac{dr}{r} \\ &\lesssim \int_0^1 \left(\frac{\omega_m(f, r)_p}{r^s} \right)^q \frac{dr}{r} \lesssim \tilde{c}_{pq}(f)^q, \end{aligned} \quad (8.4)$$

что вместе с непрерывностью оператора K_d на $L^p(\partial\Omega)$ заканчивает доказательство теоремы. \square

Заметим, что, согласно работе [6], оператор K_d также ограничен в пространстве Гёльдера $\Lambda^s(\partial\Omega) = B_\infty^s(\partial\Omega)$ при $0 < s < 1$.

§9. ЗАКЛЮЧЕНИЕ

Полученная в теореме 7.1 характеристика в целом схожа с характеристикой классов Бесова, полученной Е. М. Дынькиным в [5], однако по формулировке она ближе к аналогичному утверждению для периодических классов Бесова на $[-\pi, \pi]$. Причина такого упрощения условия заключается в гладкости области, необходимой для применения формулы Коши–Лере–Фантаппье. Отметим, что и в одномерном случае, если предположить гладкость границы области, то мы придём к условию (7.3). Окончательный результат можно сформулировать в виде общего утверждения.

Теорема 9.1. Пусть $\Omega \subset \mathbb{C}^d$ – область с гладкой границей, строго выпуклая в смысле (1.1) и пусть $1 \leq p, q \leq \infty$, $s > 0$, и $f \in H^p(\partial\Omega)$. Тогда $f \in A_{pq}^s(\Omega)$ в том и только том случае, если

$$\left(\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n} (n^s E_n(f)_p)^q \right)^{1/q} < \infty, \quad 1 \leq q < \infty; \quad (9.1)$$

и

$$E_n(f)_p \lesssim n^{-s}, \quad q = \infty. \quad (9.2)$$

Отметим также, что предложенные в §5 методы псевдоаналитического продолжения важны сами себе, поскольку позволяют изучать гладкость граничных значений аналитических функций и получать условия, аналогичные теореме 6.1.

ЛИТЕРАТУРА

1. Л. А. Айзенберг, А. П. Южаков, *Интегральные представления и вычеты в комплексном анализе*. Наука, М. 1979.
2. Ю. А. Брудный, *Пространства, определяемые с помощью локальных приближений*. — Тр. ММО, **24**, Изд-во Московского ун-та, М., 1971, 69–132.
3. Ю. А. Брудный, И. П. Иродова, *Нелинейная сплайн-аппроксимация функций многих переменных и В-пространства*. — Алгебра и анализ **4:4** (1992), 45–79.
4. В. К. Дзядык, *Введение в теорию равномерного приближения функций полиномами*, Наука, М., 1977.
5. Е. М. Дынькин, *Конструктивная характеристика классов С. Л. Соболева и О. В. Бесова*. — Спектральная теория функций и операторов. II, Сборник статей, Тр. МИАН СССР **155** (1981), 41–76.

6. А. С. Роткевич, *Формула Айзенберга в невыпуклых областях и некоторые её приложения*. — Зап. научн. семин. ПОМИ **389** (2011), 206–231.
7. А. С. Роткевич, *Интеграл Коши–Лере–Фантаппье в линейно выпуклых областях*. — Зап. научн. семин. ПОМИ **401** (2012), 172–188.
8. Г. Г. Харди, Дж. И. Литлвуд, Д. Пойа, *Неравенства*. ИЛ, М., 1948.
9. Н. А. Широков, *Прямая теорема в строго выпуклой области в \mathbb{C}^n* . — Зап. научн. семин. ПОМИ **206** (1993), 152–175.
10. Н. А. Широков, *Равномерные полиномиальные приближения в выпуклых областях в \mathbb{C}^n* . — Зап. научн. семин. ПОМИ **333** (2006), 98–112.
11. K. Adachi, *Several complex variables and integral formulas*. World Scientific, 2007.
12. F. Beatrous Jr., *Estimates for extensions of holomorphic functions*. — Michigan Math. J. **32** (1985), 361–380.
13. Bloom T. et al. *Polynomial interpolation and approximation in \mathbb{C}^d* , (2011) **arXiv preprint arXiv:1111.6418**.
14. C. Fefferman, E. M. Stein, *H^p spaces of several variables*. — Acta Math. **129**, No. 1 (1972), 137–193.
15. J. Leray, *Le calcul différentiel et intégral sur une variété analytique complexe. (Problème de Cauchy. III)*. — Bulletin de la Société mathématique de France **87** (1959), 81–180.
16. N. Levenberg, *Approximation in \mathbb{C}^N* . — Surv. Appr. Theory **2** (2006), 92–140.
17. R. M. Range, *Holomorphic functions and integral representations in several complex variables*. Springer-Verlag, 1986.
18. W. Rudin, *Function theory in the unit ball of \mathbb{C}^d* . Springer-Verlag, 1980.
19. M. Simon Salamon, *Hermitian geometry*. — in: Invitations to Geometry and Topology, Oxf. Grad. Texts Math **7** (2002), pp. 233–291.
20. N. A. Shirokov, *Jackson–Bernstein theorem in strictly pseudoconvex domains in \mathbb{C}^n* . — Constructive Approximation **5**, No. 1 (1989), 455–461.
21. E. L. Stout, *H^p -functions on strictly pseudoconvex domains*. — Amer. J. Math. **98**, No. 3 (Autumn, 1976), 821–852.
22. H. Triebel, *Theory of function spaces. III*, Birkhauser Basel **3** (2006).

Rotkevich A. S. Constructive description of the Besov classes in convex domains in \mathbb{C}^d .

The method of pseudoanalytic continuation developed by E. M. Dyn'kin is extended to convex domains in \mathbb{C}^d and is used to give a constructive description of the Besov classes in such domains.

С.-Петербургский
государственный университет,
Университетский пр. 28, Петродворец,
198504 Санкт-Петербург, Россия
E-mail: rotkevichas@gmail.com

Поступило 21 мая 2013 г.