

ОЦЕНКИ КОЛМОГОРОВСКИХ ПОПЕРЕЧНИКОВ КЛАССОВ АНАЛИТИЧЕСКИХ ФУНКЦИЙ, ПРЕДСТАВИМЫХ ИНТЕГРАЛАМИ ТИПА КОШИ. II

In normed spaces of functions analytic in the Jordan domain $\Omega \subset \mathbb{C}$, we establish exact order estimates of the Kolmogorov widths of classes of functions which, in Ω , are representable by Cauchy-type integrals along $\Gamma = \partial\Omega$ with densities $f(\cdot)$ such that $f \circ \Psi \in L_{\beta,p}^{\Psi}(T)$. Here, Ψ is a conformal mapping of $C \setminus \bar{\Omega}$ onto $\{w: |w| > 1\}$ and $L_{\beta,p}^{\Psi}(T)$ is some subset of infinitely differentiable functions on $T = \{w: |w| = 1\}$.

У нормованих просторах функцій, аналітичних в жордановій області $\Omega \subset \mathbb{C}$, встановлено точні за порядком оцінки поперечників за Колмогоровим класів функцій, що зображуються в Ω інтегралами типу Коші вздовж $\Gamma = \partial\Omega$ зі щільностями $f(\cdot)$, для яких $f \circ \Psi \in L_{\beta,p}^{\Psi}(T)$, де Ψ — конформне відображення $C \setminus \bar{\Omega}$ на $\{w: |w| > 1\}$, а $L_{\beta,p}^{\Psi}(T)$ — деяка підмножина нескінченно диференційованих функцій на $T = \{w: |w| = 1\}$.

Настоящая статья является второй частью работы [12]. При этом сохраняются принятые обозначения и определения.

Как и в первой части работы, основной результат — оценки величин $d_n(L_{\beta,p}^{\Psi}(\Omega); \tilde{A}_q(\bar{\Omega}))$ — колмогоровских поперечников классов $L_{\beta,p}^{\Psi}(\Omega)$ в пространстве $\tilde{A}_q(\bar{\Omega})$ (аналитических в области Ω функций). Отличие в данном случае состоит в ограничениях на последовательность $\{\psi(k), k \in \mathbb{N}\}$, определяющую класс $L_{\beta,p}^{\Psi}(\Omega)$. Во всей шкале классов $L_{\beta,p}^{\Psi}(\Omega)$ выделяются множества, которые в смысле оценок их приближения на $\bar{\Omega}$ n -мерными подпространствами занимают промежуточное положение между классами функций, аналитически продолжимых из области Ω через ее границу (см. [12]), и классами функций, аналитических в Ω и имеющих определенную „среднюю“ степень гладкости на границе области Ω , если гладкость выражать в терминах свойств либо обычных производных [13], либо обобщенной (ψ, β) -производной функции [14].

Отметим, что в [15] приведены установленные автором оценки величин $d_{2n}(L_{\beta,p}^{\Psi}; L_q)$ для классов $L_{\beta,p}^{\Psi}$ 2π -периодических функций в пространстве $L_q(0; 2\pi)$ при некоторых соотношениях между p и q и тех же ограничениях на функции $\psi(\cdot)$, что и в теореме 1 (см. ниже). В частном случае, когда $\psi(t) = e^{-\alpha t^r}$, $\alpha > 0$, $0 < r < 1$ задача об оценке величин $d_{2n}(L_{\beta,p}^{\Psi}; L_q)$ была решена В. Н. Темляковым [16,17] и А. К. Кушпелем [18] (оценки снизу), А. И. Степанцом, А. К. Кушпелем [19] и А. К. Кушпелем [20] (оценки сверху).

1. Основной результат. Обозначим через I^{α} множество функций $s(\cdot)$:

$$I^{\alpha} := \{s: (\exists C > 0 \forall t_1, t_2, 1 \leq t_1 \leq t_2: s(t_1) \leq Cs(t_2))\}$$

и положим

$$\mathfrak{M}_{\infty}'' = \left\{ \psi \in I_0: \eta(t) - t \in I^{\alpha}, \frac{t}{\eta(t) - t} \uparrow \infty \right\},$$

где $\eta(t) = \psi^{-1}(\psi(t)/2)$; $\psi^{-1}(\cdot)$ — функция, обратная к $\psi(\cdot)$. В частности, множество \mathfrak{M}_{∞}'' принадлежит функция $\psi(t) = e^{-\alpha t^r}$, $\alpha > 0$, $0 < r < 1$.

Теорема 1. Пусть Ω — область, ограниченная кривой $\Gamma \in RA_q$, $q > 1$. Тогда если $\psi \in \mathcal{M}_\infty''$ и $\beta \in \mathbb{R}$, то

$$d_n(L_{\beta,p}^\psi(\Omega); \bar{A}_q(\bar{\Omega})) \asymp \begin{cases} \psi(n)(\eta(n)-n)^{1/p-1/q}, & 1 < p \leq q \leq 2, \\ \psi(n), & 2 \leq p \leq q < \infty, \\ \psi(n), & 2 \leq q \leq p < \infty, \\ \psi(n)(\eta(n)-n)^{1/p-1/2}, & 1 < p \leq 2 \leq q < \infty. \end{cases} \quad (1)$$

Замечание 1. В частном случае М. З. Двейрин [9] доказал равенство

$$d_n(FH_{p,K_1}^{\bar{K}_1}; H_p) = R^{-n^r}, \quad n \in \mathbb{N}, \quad 1 \leq p \leq \infty, \quad \frac{1}{2} \leq r \leq 1, \quad R > 1,$$

где $FH_{p,K_1}^{\bar{K}_1}$ — класс аналитических в $D = \{w: |w| < 1\}$ функций, определяющихся сверткой Адамара, совпадающий с классом $L_{0,p}^\psi(D)$ при $\psi(t) = R^{-t^r}$, $R > 1$.

При $r = 1$ результат М. З. Двейрина согласуется с теоремой 1 из [12].

Замечание 2. Если $\psi(t) = R^{-t^r}$, $R > 1$, $0 < r < 1$, то $\eta(n) - n \asymp n^{1-r}$.

2. Вспомогательное утверждение. Построим последовательность $\{\mathcal{N}_j, j \in \mathbb{N}\}$ натуральных чисел согласно следующей рекуррентной формуле: положим $\mathcal{N}_1 = 1$, а $\mathcal{N}_{k+1} = [\eta(\mathcal{N}_k)] + 1$, $k = 1, 2, \dots$, где $[x]$ обозначает целую часть числа $x \in \mathbb{R}$.

Утверждение 1. Если $\psi \in \mathcal{M}_\infty''$, то

$$\psi(\mathcal{N}_k) \asymp \psi(\mathcal{N}_{k+1}). \quad (2)$$

Доказательство. Соотношение $\psi(\mathcal{N}_k) \gg \psi(\mathcal{N}_{k+1})$ — тривиально: при любом $k \in \mathbb{N}$ $\psi(\mathcal{N}_{k+1}) \leq \psi(\eta(\mathcal{N}_k)) = \psi(\mathcal{N}_k)/2$. Доказательство соотношения $\psi(\mathcal{N}_k) \ll \psi(\mathcal{N}_{k+1})$ также несложно. Поскольку для каждого $k \in \mathbb{N}$

$$0 < \mathcal{N}_{k+1} - \eta(\mathcal{N}_k) \leq 1 \quad (3)$$

и для любого $t \geq 1$ $\eta(t) - t \geq (\eta(1) - 1)/C = C^*$, то полагая $r = [1/C^*] + 1$ и $n_1 = \eta(\mathcal{N}_k)$, $n_j = \eta(n_{j-1})$, $j = 2, 3, \dots$, получаем

$$n_{r+1} - n_1 = (n_{r+1} - n_r) + (n_r - n_{r-1}) + \dots + (n_2 - n_1) \geq rC^* \geq 1. \quad (4)$$

Из (3) и (4) вытекает, что $n_{r+1} > \mathcal{N}_{k+1}$ при любом $k \in \mathbb{N}$ (r не зависит от k), а следовательно, $\psi(n_{r+1}) \leq \psi(\mathcal{N}_{k+1})$. Однако, очевидно, $\psi(n_{r+1}) = \psi(\mathcal{N}_k)/2^r$, откуда следует $\psi(\mathcal{N}_k) \ll \psi(\mathcal{N}_{k+1})$.

3. Доказательство теоремы 1. Оценки снизу. Прежде всего заметим, что соотношение (1) достаточно доказать только для n , пробегающих последовательность $\{\mathcal{N}_j, j \in \mathbb{N}\}$, определенную в предыдущем пункте. В самом деле, пусть задано произвольное $n \in \mathbb{N}$. Выберем $k \in \mathbb{N}$ так, что $\mathcal{N}_k \leq n < \mathcal{N}_{k+1}$. Тогда в силу утверждения 1 $\psi(\mathcal{N}_k) \leq C_1 \psi(n)$ и $\psi(\mathcal{N}_{k+1}) \geq C_2 \psi(n)$. Далее на основании неравенств

$$\frac{1}{K} \leq \frac{\eta(l) - l}{\eta(m) - m} \leq K, \quad K > 1, \quad (5)$$

где $m \in \mathbb{N}$ — произвольное, $l \in [m; \eta(m)]$ ([3, с. 186], соотношение (5.6)), можем записать

$$\eta(\mathcal{N}_k) - \mathcal{N}_k \leq K(\eta(n) - n).$$

В самом же определении множества \mathfrak{M}_∞'' заложено неравенство

$$\eta(\mathcal{N}_{k+1}) - \mathcal{N}_{k+1} \geq C(\eta(n) - n),$$

где $C > 0$ — постоянная, не зависящая от n .

Сопоставление выписанных неравенств с соотношением

$$d_{\mathcal{N}_{k+1}}(L_{\beta,p}^\Psi(\Omega); \bar{A}_q(\bar{\Omega})) \leq d_n(L_{\beta,p}^\Psi(\Omega); \bar{A}_q(\bar{\Omega})) \leq d_{\mathcal{N}_k}(L_{\beta,p}^\Psi(\Omega); \bar{A}_q(\bar{\Omega}))$$

позволяет сделать заключение о справедливости соотношения (1) при всех $n \in \mathbb{N}$ в предположении, что оно выполняется при $n = \mathcal{N}_j$, $j = 1, 2, \dots$.

Учитывая изложенное выше, докажем вначале оценку снизу в (1) в случае $q = 2$.

Согласно соотношению (10) из [12]

$$d_{\mathcal{N}_j}(L_{\beta,p}^\Psi(\Omega); \bar{A}_2(\bar{\Omega})) \gg d_{\mathcal{N}_j}(L_{\beta,p}^\Psi(T) \cap \mathcal{P}_{\mathcal{N}_{j+1}}; L_2(T) \cap \mathcal{P}_{\mathcal{N}_{j+1}}), \quad (6)$$

где, напомним, \mathcal{P}_m — пространство алгебраических полиномов степени m .

Дальнейшая схема доказательства подобна той, которая применялась при установлении оценок снизу величин $d_n(L_{\beta,p}^\Psi(\Omega); \bar{A}_q(\bar{\Omega}))$ при $q = 2$ в теореме 1 из [12].

Пусть $j \in \mathbb{N}$ — фиксированное и $\tau = \{\tau_s\}_{s=0}^{\mathcal{N}_{j+1}}$ — произвольная, упорядоченная каким-либо образом, ортонормированная система функций в $L_2(T) \cap \mathcal{P}_{\mathcal{N}_{j+1}}$

и

$$S_k(f; \tau; w) := \sum_{s=0}^k (f; \tau_s) \tau_s(w),$$

где $(f; \tau_s)$ — коэффициенты Фурье функции $f(\cdot)$ по системе τ .

Имеем

$$w^k = \sum_{s=0}^{\mathcal{N}_{j+1}} (w^k; \tau_s) \tau_s(w), \quad k = 0, 1, 2, \dots, \mathcal{N}_{j+1},$$

$$\tau_l(w) = \sum_{k=0}^{\mathcal{N}_{j+1}} (\tau_l; w^k) w^k, \quad l = 0, 1, 2, \dots, \mathcal{N}_{j+1},$$

и

$$\sum_{k=0}^{\mathcal{N}_{j+1}} |a_s^k|^2 = \sum_{s=0}^{\mathcal{N}_{j+1}} |a_s^k|^2 = 1,$$

где $a_s^k := (w^k; \tau_s)$. Погрешность приближения в пространстве $L_2(T)$ функции w^k , $w \in T$, ее частной суммой Фурье порядка $\mathcal{N}_j - 1$ по системе τ легко вычисляется:

$$\left\| w^k - \sum_{s=0}^{\mathcal{N}_j-1} a_s^k \tau_s(w) \right\|_{T,2}^2 = \left\| \sum_{s=\mathcal{N}_j}^{\mathcal{N}_{j+1}} a_s^k \tau_s(w) \right\|_{T,2}^2 = \sum_{s=\mathcal{N}_j}^{\mathcal{N}_{j+1}} |a_s^k|^2, \quad k = 0, 1, 2, \dots, \mathcal{N}_{j+1}. \quad (7)$$

Рассмотрим функции

$$f_l^{(1)}(w) = \Delta_l^{-1/2} \sum_{k \in I_l} \psi(k) w^k, \quad l = 0, 1, \dots, j,$$

при $2 \leq p < \infty$ и

$$f_l^{(2)}(w) = \Delta_l^{1/p-1} \sum_{k \in I_l} \psi(k) w^k, \quad l = 0, 1, \dots, j,$$

при $1 < p \leq 2$, где $I_l = (\mathcal{N}_l; \mathcal{N}_{l+1}]$, $l = 1, 2, \dots, j$, $\Delta_l = \mathcal{N}_{l+1} - \mathcal{N}_l$, $I_0 = [0; 1]$, $\Delta_0 = 1$ (полагаем, что $\psi(0) = 1$).

Используя неравенство (5.30) из [3, с. 214], легко заключить, что для некоторого $C > 0$

$$C f_l^{(1)} \in L_{\beta, p}^{\Psi}(T) \cap \mathcal{P}_{\mathcal{N}_{j+1}} \quad \text{при } 2 \leq p < \infty$$

и

$$C f_l^{(2)} \in L_{\beta, p}^{\Psi}(T) \cap \mathcal{P}_{\mathcal{N}_{j+1}} \quad \text{при } 1 < p \leq 2.$$

В дальнейшем без потери общности считаем, что $C = 1$.

Положим

$$f_l^*(t) = \sum_{k \in I_l} \psi(k) e^{ikt}, \quad \chi_s(t) = \tau_s(e^{it}), \quad s = 0, 1, 2, \dots, \mathcal{N}_{j+1}.$$

и пусть

$$R_l(\theta) := \left\| f_l^*(\cdot + \theta) - S_{\mathcal{N}_{j-1}}(f_l^*(\cdot + \theta); \chi) \right\|_2^2,$$

где $S_n(f_l^*; \chi)$ — частная сумма порядка n ряда Фурье функции $f_l^*(\cdot)$ по системе $\chi = \{\psi_s\}_{s=0}^n$.

Тогда, с учетом равенства (7), введя обозначение $\bar{I}_j = [\mathcal{N}_j; \mathcal{N}_{j+1}]$, $j \in \mathbb{N}$, будем иметь

$$R_l(\theta) = \left\| \sum_{k \in I_l} e^{ik\theta} \psi(k) \sum_{s \in \bar{I}_j} a_s^k \chi_s(\cdot) \right\|_2^2 = \sum_{s \in \bar{I}_j} \left| \sum_{k \in I_l} a_s^k e^{ik\theta} \psi(k) \right|^2. \quad (8)$$

Значит,

$$\sigma_l := \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} R_l(\theta) d\theta = \sum_{s \in \bar{I}_j} \sum_{k \in I_l} \psi^2(k) |a_s^k|^2. \quad (9)$$

Покажем, что существует постоянная $C > 0$ (возможно, зависящая от $\psi(\cdot)$, но не зависящая от j) такая, что для некоторого l , $0 \leq l \leq j$,

$$\sigma_l \geq C \Delta_j \psi^2(\mathcal{N}_j). \quad (10)$$

Предположим противное. Тогда, так как для любого l , $0 \leq l \leq j$,

$$\psi^2(\mathcal{N}_{l+1}) \sum_{s \in \bar{I}_j} \sum_{k \in I_l} |a_s^k|^2 \leq \sigma_l \leq \psi^2(\mathcal{N}_l) \sum_{s \in \bar{I}_j} \sum_{k \in I_l} |a_s^k|^2,$$

то при каждом $j \in \mathbb{N}$

$$\Delta_j + 1 = \sum_{l=0}^j \left(\sum_{s \in J_j} \sum_{k \in I_j} |a_s^k|^2 \right) \leq \sum_{l=0}^j \frac{\sigma_l}{\psi^2(\mathcal{N}_{l+1})} \leq C \Delta_j \psi^2(\mathcal{N}_j) \sum_{l=0}^j \frac{1}{\psi^2(\mathcal{N}_{l+1})}, \quad (11)$$

какое бы ни было $C > 0$.

Соотношение (11) становится противоречивым, если показать, что при некотором $C_0 > 0$, не зависящем от j ,

$$\alpha(j) := \psi(\mathcal{N}_j) \sum_{l=1}^j \frac{1}{\psi(\mathcal{N}_{l+1})} < C_0. \quad (12)$$

Представим $\alpha(j)$ в виде $\alpha(j) = \alpha_1(j) + \alpha_2(j)$, где $\alpha_1(j) = \psi(\mathcal{N}_j) \times \sum_{l=1}^{j-1} 1/\psi(\mathcal{N}_{l+1})$ и $\alpha_2(j) = \psi(\mathcal{N}_j)/\psi(\mathcal{N}_{j+1})$. Тогда оценка для $\alpha_2(j)$ содержится в утверждении 1: $\alpha_2(j) < C_1$, где C_1 — постоянная, не зависящая от j . Далее, достаточно заметить, что для любого $r \in \mathbb{N}$ $\psi(\mathcal{N}_r) \leq \psi(\mathcal{N}_{r-1})/2$, чтобы записать $\alpha_1(j) < 2$ и тем самым убедиться в справедливости неравенства (12), а значит, и (10).

Таким образом, возвращаясь к соотношениям (10) и (9), можно заключить, что для некоторого l , $0 \leq l \leq j$, существует $\theta^* \in [-\pi, \pi]$, для которого

$$R_l(\theta^*) \gg \Delta_j \psi^2(\mathcal{N}_j),$$

т. е.

$$\|f_l^*(\cdot + \theta^*) - S_{\mathcal{N}_{j-1}}(f_l^*(\cdot + \theta^*); \chi)\|_2 \gg \Delta_j^{1/2} \psi(\mathcal{N}_j).$$

Следовательно, полагая

$$h_l(t) = \begin{cases} \Delta_l^{-1/2} f_l^*(t) & \text{при } 2 \leq p < \infty, \\ \Delta_l^{1/p-1} f_l^*(t) & \text{при } 1 < p \leq 2, \end{cases}$$

убеждаемся, что $h_l \in L_{\beta, p}^{\Psi}(T) \cap \mathcal{P}_{\mathcal{N}_{j+1}}$ и

$$\|h_l(\cdot + \theta^*) - S_{\mathcal{N}_{j-1}}(h_l(\cdot + \theta^*); \chi)\|_2 \gg \begin{cases} \Delta_l^{-1/2} \Delta_j^{1/2} \psi(\mathcal{N}_j), & 2 \leq p < \infty, \\ \Delta_l^{1/p-1} \Delta_j^{1/2} \psi(\mathcal{N}_j), & 1 < p \leq 2. \end{cases} \quad (13)$$

Однако, если $\psi \in \mathcal{M}_{\infty}''$, то существует постоянная $C' > 0$ такая, что для любого l , $0 \leq l \leq j$, $\Delta_l \leq C' \Delta_j$.

Поэтому следствием соотношения (13) являются такие оценки:

$$\begin{aligned} d_{\mathcal{N}_j}(L_{\beta, p}^{\Psi}(T) \cap \mathcal{P}_{\mathcal{N}_{j+1}}; L_2(T) \cap \mathcal{P}_{\mathcal{N}_{j+1}}) &\asymp \|h_l(\cdot + \theta^*) - S_{\mathcal{N}_{j-1}}(h_l(\cdot + \theta^*); \chi)\|_2 \gg \\ &\gg \begin{cases} \psi(\mathcal{N}_j), & 2 \leq p < \infty, \\ \psi(\mathcal{N}_j)(\eta(\mathcal{N}_j) - \mathcal{N}_j)^{1/p-1/2}, & 1 < p \leq 2, \end{cases} \end{aligned} \quad (14)$$

сопоставляя которые с соотношением (6), получаем требуемые оценки снизу в (1) в случае $q = 2$.

Соотношение (14) является отправным для получения оценок снизу в (1) при $q \neq 2$. Пусть сначала $1 < p \leq q < 2$. Тогда для произвольной линейно независимой системы функций $\varphi = \{\varphi_i\}_{i=1}^{\mathcal{N}_j}$ из $\mathcal{P}_{\mathcal{N}_{j+1}}$, обозначая через $S_n[g]$ частную сумму Фурье порядка n по системе w^k , $k = 0, 1, \dots$, функции $g(w)$, имеем

$$\begin{aligned}
& \sup_{f \in L_{\beta,p}^{\Psi}(T) \cap \mathcal{P}_{\mathcal{N}_{j+1}}} \inf_{c_i} \left\| f - \sum_{i=1}^{\mathcal{N}_j} c_i \Phi_i \right\|_{T,q} \stackrel{(a)}{>>} \\
& \stackrel{(a)}{>>} \sup_{f \in L_{\beta,p}^{\Psi}(T) \cap \mathcal{P}_{\mathcal{N}_{j+1}}} \inf_{c_i} \left\| (S_{\mathcal{N}_{j+1}} - S_{\mathcal{N}_j})[f] - \sum_{i=1}^{\mathcal{N}_j} c_i (S_{\mathcal{N}_{j+1}} - S_{\mathcal{N}_j})(\Phi_i) \right\|_{T,q} \stackrel{(b)}{>>} \\
& \stackrel{(b)}{>>} \Delta_j^{1/2-1/q} \sup_{f \in L_{\beta,p}^{\Psi}(T) \cap \mathcal{P}_{\mathcal{N}_{j+1}}} \inf_{c_i} \left\| f - \left[\sum_{i=1}^{\mathcal{N}_j} c_i (S_{\mathcal{N}_{j+1}} - S_{\mathcal{N}_j})(\Phi_i) + S_{\mathcal{N}_j}[f] \right] \right\|_{T,2} \stackrel{(c)}{>>} \\
& \stackrel{(c)}{>>} \Delta_j^{1/2-1/q} d_{\mathcal{N}_j}(L_{\beta,p}^{\Psi}(T) \cap \mathcal{P}_{\mathcal{N}_{j+1}}; L_2(T) \cap \mathcal{P}_{\mathcal{N}_{j+1}}) \stackrel{(d)}{>>} \psi(\mathcal{N}_j) \Delta_j^{1/p-1/q}. \quad (15)
\end{aligned}$$

В этой цепочке при переходе (а) использована ограниченность оператора Фурье $S_n: L_q(T) \rightarrow L_q(T)$, $1 < q < \infty$; неравенство (b) является следствием соотношения (7) из [12] и того факта, что $S_{\mathcal{N}_{j+1}}[f] = f$, если $f \in \mathcal{P}_{\mathcal{N}_{j+1}}$; справедливость соотношения (c) основана на том, что поскольку, начиная с некоторого $j \in \mathbb{N}$ $\mathcal{N}_{j+1} - \mathcal{N}_j \leq \mathcal{N}_j - 1$ (см. соотношение $\frac{t}{\eta(t)-t} \uparrow \infty$ в определении

множества \mathfrak{M}_{∞}''), а $(S_{\mathcal{N}_{j+1}} - S_{\mathcal{N}_j})(\Phi_i) \in \mathcal{P}_{\mathcal{N}_{j+1}, \mathcal{N}_{j+1}}$, и $S_{\mathcal{N}_j}[f] \in \mathcal{P}_{\mathcal{N}_j}$, то в квадратных скобках при каждом фиксированном $f \in \mathcal{P}_{\mathcal{N}_{j+1}}$ и фиксированных c_i , $i = 1, 2, \dots, \mathcal{N}_j$, содержится элемент линейной оболочки \mathcal{L} , натянутой на систему, состоящую из не более чем \mathcal{N}_j взаимно ортогональных функций: $\mathcal{L} = \text{span} \{ S_{\mathcal{N}_j}[f], \{w^k\}_{k=\mathcal{N}_{j+1}}^{\mathcal{N}_j} \}$, неравенство (d) следует из соотношения (14).

Сопоставляя соотношение (15) с (10) из [12] и учитывая замечание, сделанное в начале пункта, получаем

$$d_n(L_{\beta,p}^{\Psi}(\Omega); \bar{A}_q(\bar{\Omega})) >> \psi(n)(\eta(n)-n)^{1/p-1/q}, \quad 1 < p \leq q \leq 2.$$

Для случая $1 < p \leq 2 < q < \infty$ непосредственно из последней оценки находим

$$d_n(L_{\beta,p}^{\Psi}(\Omega); \bar{A}_q(\bar{\Omega})) >> d_n(L_{\beta,p}^{\Psi}(\Omega); \bar{A}_2(\bar{\Omega})) >> \psi(n)(\eta(n)-n)^{1/p-1/2}.$$

В случае, когда $2 \leq p \leq q < \infty$ или $2 \leq q \leq p < \infty$, для получения оценки

$$d_n(L_{\beta,p}^{\Psi}(\Omega); \bar{A}_q(\bar{\Omega})) >> \psi(n)$$

достаточно воспользоваться соотношениями (6) и (14) (принимая во внимание, что $\bar{A}_q(\bar{\Omega}) \subset \bar{A}_2(\bar{\Omega})$ при $q \geq 2$).

Оценки сверху в случаях $1 < p \leq q \leq 2$ и $1 < q \leq p < \infty$ вытекают из следующего утверждения.

Теорема 2. Пусть Ω — область, ограниченная кривой $\Gamma \in RA_q$, $1 < p, q < \infty$ и $\psi \in \mathfrak{M}_{\infty}''$, $\beta \in \mathbb{R}$. Тогда

$$E_n(L_{\beta,p}^{\Psi}(\Omega))_{\Gamma,q} << \psi(n)(\eta(n)-n)^{(1/p-1/q)_+}, \quad (16)$$

где $a_+ := \max\{0, a\}$.

Для доказательства теоремы 2 достаточно использовать соотношение (16) из [12], а затем сослаться на теорему 6.1 из [3, с. 219] (см. также неравенство (6.30') [3, с. 225]).

Продолжим установление оценок сверху в теореме 1 в оставшихся случаях.

Итак, пусть теперь $1 < p \leq 2 \leq q < \infty$. Как было отмечено ранее, оценку достаточно установить для значений n , пробегающих последовательность $\{\mathcal{N}_j; j \in \mathbb{N}\}$.

Положим для любой функции $f \in L_{\beta,p}^{\Psi}(\Gamma)$ и $z \in \Omega$

$$\Phi_0(z) = S_{\mathcal{N}_0}^F(\mathcal{X}f; z), \quad \mathcal{N}_0 = 0,$$

и

$$\Phi_k(z) = S_{\mathcal{N}_{k+1}-1}^F(\mathcal{X}f; z) - S_{\mathcal{N}_k-1}^F(\mathcal{X}f; z), \quad k \in \mathbb{N}.$$

Тогда согласно теореме 2, с учетом соотношения $E_n(L_{\beta,p}^{\Psi}(\Omega))_{\Gamma,q} \asymp \mathfrak{E}_n(L_{\beta,p}^{\Psi}(\Omega))_{\Gamma,q}$, $1 < q < \infty$, при $k \in \mathbb{N}$

$$\begin{aligned} \|\Phi_k\|_{\Gamma,p} &\leq \|S_{\mathcal{N}_{k+1}-1}^F(\mathcal{X}f; \cdot) - \mathcal{X}f(\cdot)\|_{\Gamma,p} + \|S_{\mathcal{N}_k-1}^F(\mathcal{X}f; \cdot) - \mathcal{X}f(\cdot)\|_{\Gamma,p} \ll \\ &\ll \psi(\mathcal{N}_{k+1}) + \psi(\mathcal{N}_k) \ll \psi(\mathcal{N}_k) \end{aligned}$$

(в последнем неравенстве использовано утверждение 1) и

$$\lim_{l \rightarrow \infty} \left\| \mathcal{X}f(\cdot) - \sum_{k=0}^l \Phi_k(\cdot) \right\|_{\Gamma,p} = \lim_{l \rightarrow \infty} \left\| \mathcal{X}f(\cdot) - S_{\mathcal{N}_{l+1}-1}^F(\mathcal{X}f; \cdot) \right\|_{\Gamma,p} = 0,$$

т. е. $\mathcal{X}f(z) = \sum_{k=0}^{\infty} \Phi_k(z)$, $z \in \Omega$, (сходимость по норме пространства $\bar{A}_p(\bar{\Omega})$). Таким образом, справедливо вложение

$$L_{\beta,p}^{\Psi}(\Omega) \subset \bigcup_{k=0}^{\infty} Q_p^{(k)}(\Omega), \quad (17)$$

где $Q_p^{(0)}(\Omega)$ — множество всевозможных постоянных, а при $k \in \mathbb{N}$

$$Q_p^{(k)}(\Omega) := \{f \in \mathcal{P}(\mathcal{N}_k): \|f\|_{\Gamma,p} \ll \psi(\mathcal{N}_k)\};$$

$\mathcal{P}(\mathcal{N}_k)$ — пространство алгебраических полиномов вида $\sum_{m=\mathcal{N}_k}^{\mathcal{N}_{k+1}-1} c_m z^m$, $k \in \mathbb{N}$.

Пусть далее $\{m_k\}_{k=0}^{\infty}$ — последовательность целых неотрицательных чисел такая, что $\sum_{k=0}^{\infty} m_k \leq n$. Тогда на основании леммы Майорова [10] и вложения (17) имеем

$$d_n(L_{\beta,p}^{\Psi}(\Omega); \bar{A}_q(\bar{\Omega})) \ll d_{m_0}(Q_p^{(0)}(\Omega); \bar{A}_q(\bar{\Omega})) + \sum_{j=1}^{\infty} \psi(\mathcal{N}_j) d_{m_j}(\bar{B}_p^{(j)}(\Omega); \bar{A}_q(\bar{\Omega})), \quad (18)$$

где

$$\bar{B}_p^{(j)}(\Omega) = \{f \in \mathcal{P}(\mathcal{N}_j): \|f\|_{\Gamma,p} \leq 1\}, \quad j \in \mathbb{N}.$$

Отсюда, полагая $m_0 = 1$ (так, что $\sum_{k=1}^{\infty} m_k \leq n - 1$), получаем неравенство

$$d_n(L_{\beta,p}^{\Psi}(\Omega); \bar{A}_q(\bar{\Omega})) \ll \sum_{j=1}^{\infty} \psi(\mathcal{N}_j) d_{m_j}(\bar{B}_p^{(j)}(\Omega); \bar{A}_q(\bar{\Omega})) \quad (19)$$

Далее, учитывая, что согласно неравенству (7)

$$\bar{B}_p^{(j)}(D) \subset C \Delta_j^{1/p-1/2} \bar{B}_2^{(j)}(D),$$

где C — постоянная, не зависящая от j , $\Delta_j := \mathcal{N}_{j+1} - \mathcal{N}_j$, $j \in \mathbb{N}$, используя свойства операторов \mathcal{F}^Ω и \mathcal{F}_Ω (см. утверждение 1 из [12]), записываем

$$\begin{aligned} d_{m_j}(\bar{B}_p^{(j)}(\Omega); \bar{A}_q(\bar{\Omega})) &<< d_{m_j}(\bar{B}_p^{(j)}(\Omega); \bar{A}_q(\bar{\Omega}) \cap \mathcal{P}(\mathcal{N}_j)) << \\ &<< d_{m_j}(\bar{B}_p^{(j)}(D); L_q(T) \cap \mathcal{P}(\mathcal{N}_j)) << \\ &<< \Delta_j^{1/p-1/2} d_{m_j}(\bar{B}_p^{(j)}(D); L_q(T) \cap \mathcal{P}(\mathcal{N}_j)). \end{aligned}$$

Сопоставляя это соотношение с (19), имеем

$$d_m(L_{\beta,p}^\Psi(\Omega); \bar{A}_q(\bar{\Omega})) << \sum_{j=1}^{\infty} \psi(\mathcal{N}_j) \Delta_j^{1/p-1/2} d_{m_j}(\bar{B}_2^{(j)}(D); L_q(T) \cap \mathcal{P}(\mathcal{N}_j)).$$

Далее, понятно, что между пространствами $L_q(T) \cap \mathcal{P}(\mathcal{N}_j)$ и $L_q(T) \cap \mathcal{P}_{\Delta_j-1}$ можно установить изометрическое отображение:

$$L_q(T) \cap \mathcal{P}_{\Delta_j-1} \ni f(z) \xrightarrow{A} z^{\mathcal{N}_j} f(z) \in L_q(T) \cap \mathcal{P}(\mathcal{N}_j),$$

при котором прообразом шара $\bar{B}_2^{(j)}(D)$ является шар $\bar{B}_2^{\Delta_j-1}(T) = \{f \in \mathcal{P}_{\Delta_j-1} : \|f\|_{T,2} \leq 1\}$.

Поэтому

$$d_n(L_{\beta,p}^\Psi(\Omega); \bar{A}_q(\bar{\Omega})) << \sum_{j=1}^{\infty} \psi(\mathcal{N}_j) (\Delta_j)^{1/p-1/2} d_{m_j}(\bar{B}_2^{\Delta_j-1}(T); L_q(T) \cap \mathcal{P}_{\Delta_j-1}),$$

откуда, воспользовавшись теоремой из [11, с. 49], получаем соотношение

$$d_n(L_{\beta,p}^\Psi(\Omega); \bar{A}_q(\bar{\Omega})) << \sum_{j=1}^{\infty} \psi(\mathcal{N}_j) (\Delta_j)^{1/p-1/q} d_{m_j}(B_2^{\Delta_j}; l_q^{\Delta_j}), \quad (20)$$

где l_q^s — банахово пространство векторов $\xi = \{\xi_1, \dots, \xi_s\} \in \mathbb{R}^s$ с нормой $\|\xi\|_{l_q^s} = \left(\sum_{r=1}^s |\xi_r|^q\right)^{1/q}$, а $B_p^s = \{\xi \in l_p^s : \|\xi\|_{l_p^s} \leq 1\}$.

Пусть $n = \mathcal{N}_{s+1}$, где $s \geq 2$ — фиксировано. Положим

$$m_j = \begin{cases} \Delta_j, & 1 \leq j \leq s-1, \\ \left[C(2^{j-s} \Delta_j)^{-\delta} \Delta_s^{1+\delta} \right], & j \geq s, \end{cases}$$

где $[x]$ — целая часть числа $x \in \mathbb{R}$; $C > 0$ и $\delta > 0$ — достаточно малые постоянные, выбор которых будет уточнен ниже. Тогда

$$\sum_{j=1}^{\infty} m_j \leq \sum_{j=1}^{s-1} \Delta_j + \left[C \sum_{j=s}^{\infty} (2^{j-s} \Delta_j)^{-\delta} \Delta_s^{1+\delta} \right] := S_1 + S_2.$$

Имеем $S_1 = \mathcal{N}_{s+1} - \Delta_s - \mathcal{N}_1$, а $S_2 = \left[C \Delta_s^{1+\delta} \sum_{j=s}^{\infty} (2^{j-s} \Delta_j)^{-\delta} \right]$. Согласно определению множества \mathcal{M}_∞'' имеем $\Delta_j \geq K \Delta_i$, $j \geq i$, где K — некоторая положительная постоянная, не зависящая от j . Поэтому

$$S_2 \leq CK^{-\delta} \Delta_s^{1+\delta} \Delta_s^{-\delta} \sum_{j=s}^{\infty} (2^{-\delta})^{j-s} \leq C_8^* \Delta_s.$$

При любом заданном $\delta > 0$ выберем $C > 0$ так, что $S_2 \leq \Delta_s$. Тогда $\sum_{j=1}^{\infty} m_j \leq \leq \mathcal{N}_{s+1} - 1$.

Далее известно (см., например, [11, с. 210]), что если $2 \leq r \leq s < \infty$, $n < m$ и $\alpha = (1/r - 1/s)/(1 - 2/s)$, то $d_n(B_r^m; l_s^m) \asymp \min\{1; m^{2\alpha/s} n^{-\alpha}\}$. А поскольку, вследствие оценки для S_2 и с учетом определения множества \mathcal{M}_{∞}'' при достаточно малом C в определении последовательности m_j выполняется неравенство $m_j < \Delta_j$ при $j \geq s$, то

$$d_{m_j}(B_2^{\Delta_j}; l_q^{\Delta_j}) \leq K(m_j)^{-1/2} \Delta_j^{1/q}, \quad j \geq s,$$

где $K > 0$ — некоторая постоянная, не зависящая от j . Понятно также, что

$$d_{m_j}(B_2^{\Delta_j}; l_q^{\Delta_j}) = 0, \quad 1 \leq j \leq s - 1.$$

В результате, возвращаясь к неравенству (20) и учитывая, что исходя из неравенства (5) $\Delta_{j+1} \leq C_0 \Delta_j$, где $C_0 > 0$ — постоянная, не зависящая от j , имеем

$$\begin{aligned} d_{\mathcal{N}_{s+1}}(L_{\beta,p}^{\Psi}(\Omega); \bar{A}_q(\bar{\Omega})) &<< \sum_{j=s}^{\infty} \psi(\mathcal{N}_j) \Delta_j^{1/p-1/q} (m_j)^{-1/2} \Delta_j^{1/q} = \\ &= \sum_{j=s}^{\infty} \psi(\mathcal{N}_j) \Delta_j^{1/p} (m_j)^{-1/2} << \sum_{j=s}^{\infty} \psi(\mathcal{N}_j) \Delta_j^{1/p} \Delta_s^{-(1+\delta)/2} (2^{j-s} \Delta_j)^{\delta/2} << \\ &<< \sum_{j=s}^{\infty} \psi(\mathcal{N}_j) \Delta_j^{1/p} \Delta_s^{-(1+\delta)/2} \Delta_s^{\delta/2} ((2C_0)^{\delta/2})^{j-s} << \\ &<< \sum_{j=s}^{\infty} \psi(\mathcal{N}_j) \Delta_j^{1/p} \Delta_s^{-1/2} ((2C_0)^{\delta/2})^{j-s}. \end{aligned} \quad (21)$$

Теперь заметим, что если $\psi \in \mathcal{M}_{\infty}''$ такова, что существует постоянная $K > 0$, для которой $\eta(t) - t \leq K$ при любом $t \geq 1$, то функция ψ принадлежит также множеству \mathcal{M}_{∞}' , а оценки величин $d_n(L_{\beta,p}^{\Psi}(\Omega); \bar{A}_q(\bar{\Omega}))$ при условии $\psi \in \mathcal{M}_{\infty}'$ найдены в [12].

Поэтому, рассматривая только $\psi \in \mathcal{M}_{\infty}'' \setminus \mathcal{M}_{\infty}'$, из ограничений, определяющих множество \mathcal{M}_{∞}'' , следует, что существует $t_0 \geq 1$ такое, что по крайней мере при $t \geq t_0$ $\eta(t) - t \geq K_0 > 1$. Далее, поскольку $t/(\eta(t) - t) \uparrow \infty$ при $t \rightarrow \infty$, то для произвольного $C > 0$ существует $t_0^{(1)}$ (зависящее от C) такое, что $t/(\eta(t) - t) \geq C$, откуда $\eta(t) \leq (1 + 1/C)t$ и для достаточно большого C при $t \geq t_0^{(1)}$ выполняется неравенство $\lceil \eta(t) \rceil + 1 \leq K_1 t$, где $1 < K_1 < 2 - K_0^{-1}$. В частности, для некоторого $j_0 \in \mathbb{N}$ при $j \geq j_0$ $\mathcal{N}_{j+1} < K_1 \mathcal{N}_j$. Из условия $t/(\eta(t) - t) \uparrow \infty$, $t \rightarrow \infty$, следует также выполнение неравенства

$$\frac{\eta(\mathcal{N}_{j+1}) - \mathcal{N}_{j+1}}{\eta(\mathcal{N}_j) - \mathcal{N}_j} \leq \frac{\mathcal{N}_{j+1}}{\mathcal{N}_j},$$

из которого при $j \geq j_0$ получаем

$$\begin{aligned} \frac{\Delta_{j+1}}{\Delta_j} &= \frac{[\eta(\mathcal{N}_{j+1}) - \mathcal{N}_{j+1} + 1]}{[\eta(\mathcal{N}_j) - \mathcal{N}_j + 1]} \leq \frac{\eta(\mathcal{N}_{j+1}) - \mathcal{N}_{j+1} + 1}{\eta(\mathcal{N}_j) - \mathcal{N}_j} \leq \\ &\leq \frac{\mathcal{N}_{j+1}}{\mathcal{N}_j} + \frac{1}{K_0} \leq K_1 + \frac{1}{K_0} =: \alpha < 2. \end{aligned} \quad (22)$$

Таким образом, при любом $j \geq j_0$ $\Delta_{j+1} \leq \alpha \Delta_j$, где $\alpha < 2$, и так как $\psi(\mathcal{N}_{j+1}) \leq \psi(\mathcal{N}_j)/2$, то

$$\psi(\mathcal{N}_{j+k}) \Delta_{j+k}^{1/p} \leq \left(\frac{\alpha}{2}\right)^k \psi(\mathcal{N}_j) \Delta_j^{1/p} = \gamma^k \psi(\mathcal{N}_j) \Delta_j^{1/p}, \quad k \in \mathbb{N}, \quad (23)$$

где $\gamma < 1$.

Из неравенства (21) с учетом соотношения (23) следует, что

$$d_{\mathcal{N}_s}(L_{\beta,p}^{\Psi}(\Omega); \bar{A}_q(\bar{\Omega})) \ll \psi(\mathcal{N}_s) \Delta_s^{1/p-1/2} \sum_{j=s}^{\infty} ((2C_0)^{\delta/2} \gamma)^{j-s},$$

и поскольку $\Delta_s \asymp \Delta_{s+1} \asymp \eta(\mathcal{N}_{s+1}) - \mathcal{N}_{s+1}$ и $\psi(\mathcal{N}_s) \asymp \psi(\mathcal{N}_{s+1})$, то, выбрав $\delta > 0$ так, что $(2C_0)^{\delta/2} \gamma < 1$, окончательно получим

$$d_{\mathcal{N}_{s+1}}(L_{\beta,p}^{\Psi}(\Omega); \bar{A}_q(\bar{\Omega})) \ll \psi(\mathcal{N}_{s+1})(\eta(\mathcal{N}_{s+1}) - \mathcal{N}_{s+1})^{1/p-1/2}.$$

Таким образом, если $1 < p \leq 2 \leq q < \infty$, то

$$d_n(L_{\beta,p}^{\Psi}(\Omega); \bar{A}_q(\bar{\Omega})) \ll \psi(n)(\eta(n) - n)^{1/p-1/2}.$$

Наконец, если $2 \leq p \leq q < \infty$, то

$$d_n(L_{\beta,p}^{\Psi}(\Omega); \bar{A}_q(\bar{\Omega})) \leq d_n(L_{\beta,2}^{\Psi}(\Omega); \bar{A}_q(\bar{\Omega})) \ll \psi(n).$$

Теорема 1 доказана.

12. Романюк В. С. Оценки колмогоровских поперечников классов аналитических функций, представимых интегралами типа Коши. I // Укр. мат. журн. – 2001. – 53, № 2. – С. 229 – 237.
13. Вакарчук С. Б. О поперечниках некоторых классов аналитических функций. I // Там же. – 1992. – 44, № 3. – С. 324 – 333.
14. Романюк В. С. Приближение в среднем с весом классов аналитических функций алгебраическими полиномами и конечномерными подпространствами // Там же. – 1999. – 51, № 5. – С. 645 – 662.
15. Романюк В. С. Слабая асимптотика поперечников по Колмогорову классов сверток периодических функций // Тезисы доп. Міжн. конф. „Теорія апроксимацій та чисельні методи“. – Рівне, 19-21 червня 1996. – С. 66.
16. Темляков В. Н. К вопросу об оценках поперечников классов бесконечнодифференцируемых функций // Мат. заметки. – 1990. – 47, № 5. – С. 155 – 157.
17. Темляков В. Н. Об оценках поперечников классов бесконечнодифференцируемых функций // Докл. расш. засед. семин. Ин-та прикл. мат. им. И. Н. Векуа. – 1990. – 5, № 2. – С. 111 – 114.
18. Кушпель А. К. Оценки бернштейновских поперечников и их аналогов // Укр. мат. журн. – 1993. – 45, № 1. – С. 54 – 59.
19. Степанец А. И., Кушпель А. К. Наилучшие приближения и поперечники классов периодических функций. – Киев, 1984. – 44 с. – (Препринт / АН УССР. Ин-т математики; 84.15).
20. Кушпель А. К. Поперечники классов гладких функций в пространстве L_q . – Киев, 1987. – 54 с. – (Препринт / АН УССР. Ин-т математики; 87.44).
21. Двейрин М. Э. Поперечники и ϵ -энтропия классов функций, аналитических в единичном круге // Теория функций, функц. анализ и их прил. – 1975. – Вып. 3. – С. 32 – 46.
22. Майоров В. Е. О наилучшем приближении классов $W_1^r(I^r)$ в пространстве $L_\infty(I^r)$ // Мат. заметки. – 1976. – 19, № 5. – С. 699 – 706.
23. Зигмунд А. Тригонометрические ряды: В 2-х т. – М.: Мир, 1965. – Т. 1 – 615 с.

Получено 12.10.99