

КРАТНЫЕ МОДУЛИ НЕПРЕРЫВНОСТИ И НАИЛУЧШИЕ ПРИБЛИЖЕНИЯ ПЕРИОДИЧЕСКИХ ФУНКЦИЙ В МЕТРИЧЕСКИХ ПРОСТРАНСТВАХ

It is proved that, under the condition $M_\Psi\left(\frac{1}{2}\right) < 1$, where M_Ψ is a stretching function Ψ in the space L_Ψ , the Jackson inequalities

$$\sup_n \sup_{f \in L_\Psi, f \neq \text{const}} \frac{E_{n-1}(f)_\Psi}{\omega_k\left(f, \frac{\pi}{n}\right)_\Psi} < \infty,$$

are true; here, $E_{n-1}(f)_\Psi$ is the best approximation of f by trigonometric polynomials of degree at most $n-1$ and $\omega_k(f, h)_\Psi$ is the modulus of continuity of f of order $k, k \in N$. We study necessary and sufficient conditions for the function f under which the following relation is true: $E_{n-1}(f)_\Psi \asymp \omega_k\left(f, \frac{\pi}{n}\right)_\Psi$.

Доведено, що за умови $M_\Psi\left(\frac{1}{2}\right) < 1$, де M_Ψ — функція розтягування Ψ у просторі L_Ψ , виконуються нерівності Джексона

$$\sup_n \sup_{f \in L_\Psi, f \neq \text{const}} \frac{E_{n-1}(f)_\Psi}{\omega_k\left(f, \frac{\pi}{n}\right)_\Psi} < \infty.$$

Тут $E_{n-1}(f)_\Psi$ — найкраще наближення f тригонометричними поліномами степеня не вищого за $n-1$, $\omega_k(f, h)_\Psi$ — модуль неперервності f порядку $k, k \in N$. Досліджуються необхідні і достатні умови на функцію f для виконання співвідношення $E_{n-1}(f)_\Psi \asymp \omega_k\left(f, \frac{\pi}{n}\right)_\Psi$.

1. Введение. Пусть Ω — множество функций $\Psi: R_+^1 \rightarrow R_+^1$, являющихся модулем непрерывности, т. е. Ψ — непрерывная неубывающая функция, $\Psi(0) = 0$, $\Psi(x+y) \leq \Psi(x) + \Psi(y)$ для всех $x, y \in R_+^1$; функции $f(x)$, $x \in R^1$, — действительные, имеющие период 2π ; $T = [-\pi, \pi]$ — основной тор периодов; $L_0 \equiv L_0(T)$ — множество таких функций, которые почти всюду на T конечны и измеримы; для $\Psi \in \Omega$ множество L_Ψ :

$$L_\Psi \equiv L_\Psi(T) = \left\{ f \in L_0 : \|f\|_\Psi = \frac{1}{2\pi} \int_T \Psi(|f(x)|) dx < \infty \right\},$$

является линейным метрическим пространством с метрикой $\rho(f, g)_\Psi = \|f - g\|_\Psi$. В частности, с помощью функции $\varphi(t) = t(1+t)^{-1}$, $\varphi \in \Omega$, в L_0 вводится метрика

$$\rho(f, g)_0 = \int_T \varphi(|f(x) - g(x)|) dx,$$

порождающая сходимость по мере, а в случае $\varphi(t) = t^p$, $0 < p < 1$, получаем метрические пространства L_p .

Пусть $T_n(x) = \sum_{k=-n}^n c_k e^{ikx}$ — действительный тригонометрический полином степени n ,

$$E_n(f)_\Psi = \inf_{\{c_k\}} \|f - T_n\|_\Psi$$

— наилучшее приближение f такими полиномами в пространстве L_Ψ ,

$$\Delta_t f(x) = f(x+t) - f(x), \quad \Delta_t^k = \Delta_t(\Delta_t^{k-1}), \quad k \in N,$$

$$\omega_k(f, h)_\Psi = \sup_{|t| \leq h} \|\Delta_t^k f\|_\Psi, \quad h \geq 0,$$

— модуль непрерывности порядка k функции f в пространстве L_Ψ (в случае $k = 1$ вместо $\omega_1(f, h)_\Psi$ будем писать $\omega(f, h)_\Psi$).

Рассмотрим задачу о выполнении в пространствах L_Ψ следующих соотношений (неравенств Джексона):

$$\sup_{n > 0} \sup_{f \in L_\Psi, f \neq \text{const}} \frac{E_{n-1}(f)_\Psi}{\omega_k\left(f, \frac{\pi}{n}\right)_\Psi} < \infty. \quad (1)$$

В пространствах L_p , $p \in (0, 1)$, при $k = 1$ соотношения (1) доказаны в работах [1, 2], для $k > 1$ — в [3]. В дальнейшем в [4] предложен новый метод доказательства (1) для всех $k \in N$.

При исследовании неравенств (1) в шкале пространств L_Ψ важную роль играет понятие функции растяжения.

Пусть $\beta(t)$, $t \in (0, \infty)$, — произвольная строго положительная всюду конечная функция. Ее функцией растяжения называют [5] (гл. II, § 1) функцию $M_\beta(s)$, $s \in (0, \infty)$,

$$M_\beta(s) := \sup_{t > 0} \frac{\beta(st)}{\beta(t)}.$$

Известно [5], что для функции M_β существует число γ_β (нижний показатель растяжения функции β) такое, что $M_\beta(s) \geq s^{\gamma_\beta} \forall s \in [0, 1]$, и для любого $\varepsilon > 0$ при $0 < s < 1$ $M_\beta(s) \leq C_\varepsilon s^{\gamma_\beta - \varepsilon}$ с некоторой постоянной C_ε .

Заметим, что $\gamma_\beta \in [0, 1]$ для $\beta \in \Omega$, и в этом случае функция $M_\beta(s)$ в правой окрестности нуля ведет себя следующим образом: либо $M_\beta(s) \equiv 1$ для всех $s \in (0, 1]$ (случай $\gamma_\beta = 0$), либо $M_\beta(+0) = 0$ (случай $\gamma_\beta > 0$).

В [6] доказано, что в пространстве L_Ψ при $k = 1$ неравенство Джексона (1) выполнено тогда и только тогда, когда $\gamma_\Psi > 0$. Случай $k > 1$ оставался открытым.

В п. 2 мы докажем неравенства Джексона (1) в случае $k > 1$ для некоторого класса пространств L_Ψ . В п. 3 приведены конструктивные характеристики классов $H_k^\alpha(L_\Psi)$,

$$H_k^\alpha(L_\Psi) = \left\{ f \in L_\Psi : \omega_k(f, h)_\Psi \leq C_f \cdot h^\alpha \right\}.$$

В п. 4 исследуется задача С. Б. Стечкина о точном обращении неравенств Джексона в L_Ψ , т. е. необходимые и достаточные условия на функцию f для того, чтоб выполнялось соотношение

$$E_{n-1}(f)_\Psi \asymp \omega_k\left(f, \frac{\pi}{n}\right)_\Psi.$$

2. Теорема Джексона в L_Ψ для кратных модулей непрерывности.

Теорема 1. Пусть $\Psi \in \Omega$, $k = 2, 3, \dots$

1. Если $M_\Psi\left(\frac{1}{2}\right) < 1$, то выполняются соотношения (1).

2. Если $\gamma_\Psi = 0$, то для любой последовательности $\{\alpha_n\}$, $\alpha_n > 0$, $\alpha_n \downarrow 0$

$$\sup_n \sup_{f \in L_\Psi, f \neq \text{const}} \frac{E_{n-1}(f)_\Psi}{\omega_k(f, \alpha_n)_\Psi} = \infty. \tag{2}$$

Метод доказательства неравенства Джексона (1) в L_p , $0 < p < 1$, разработанный в [4], имеет большую общность. Многие этапы доказательства с естественными изменениями остаются в силе в более общем случае пространств L_Ψ . При этом на разных этапах возникают разные требования к поведению функции Ψ . Мы следуем этому методу доказательства. При изложении, по возможности, ограничиваемся краткими комментариями, акцентируя внимание на тех местах, где по существу используется специфика метрики L_Ψ , и опускаем технические детали, которые есть в [4], связанные с алгебраическими преобразованиями.

С помощью функции $\nu(s) : R \rightarrow R$ такой, что:

- 1) $\nu(s) = 1$ для $s \in [-1, 1]$ и $\nu(s) = 0$ для $|s| \geq 2$;
- 2) $\nu(-s) = \nu(s)$;
- 3) $\nu(s) \in C^\infty(R)$,

определим тригонометрический полином

$$V_n(x) := \sum_{|k| \leq 2n} \nu\left(\frac{k}{n}\right) e^{ikx}$$

степени не выше $2n - 1$, который является аналогом классических полиномов Валле Пуссена.

Для произвольного натурального N , $N \geq 3n$, построим на периоде $[0, 2\pi]$ систему равноотстоящих точек $t_j = 2\pi \frac{j}{N}$, $j = 1, \dots, N$, и для $\lambda \in R$ определим полиномиальные операторы $V_{n,\lambda}$:

$$V_{n,\lambda}(f; x) = \frac{1}{N} \sum_{j=1}^N f(t_j + \lambda) V_n(x - t_j - \lambda).$$

Если $\gamma_\Psi > 0$, то [6] $\left\| \frac{1}{n} V_n \right\|_{M_\Psi} \leq C_1 \frac{1}{n}$, и если $N \leq C_2 n$, то

$$\begin{aligned} & \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \|V_{n,\lambda}(f)\|_\Psi d\lambda \leq \\ & \leq \sum_{j=1}^N \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \Psi(|f(t_j + \lambda)|) M_\Psi \left(\left| \frac{V_n(x - t_j - \lambda)}{N} \right| \right) dx d\lambda = \\ & = N \|f\|_\Psi \left\| \frac{V_n}{N} \right\|_{M_\Psi} \leq C_3 \|f\|_\Psi, \end{aligned} \tag{3}$$

т. е. при условии $\gamma_\Psi > 0$ нормы операторов $V_{n,\lambda}$ в среднем по сдвигам λ равномерно ограничены по n (если N имеет порядок роста n).

Пусть τ_h — оператор сдвига аргумента на h , т. е. $\tau_h g(x) = g(x + h)$. Для операторов A, B через $[A, B]$ обозначим их коммутатор: $[A, B] = AB - BA$.

В дальнейшем положим

$$N = 2d_{2(2n-1)-1}^{\left(\left[\frac{2}{\gamma_\Psi}\right]\right)} + 1,$$

где $d_n^{(l)} = n(l+1) - l$.

При таком выборе N в [8] доказано, что при $\gamma_\Psi > 0$ для любого тригонометрического полинома T_{2n-1} степени не выше $2n - 1$ при всех $h \in \left(0, \frac{2\pi}{N}\right)$ выполняются неравенства

$$\|\Delta_h^k T_{2n-1}\|_\Psi \leq C_4 \|\Delta_{\frac{2\pi}{N}}^k T_{2n-1}\|_\Psi. \quad (4)$$

Лемма 1. Пусть $\Psi \in \Omega$ и $M_\Psi\left(\frac{1}{2}\right) < 1$. Тогда для всех $f \in L_\Psi$, $n \in N$, выполняются неравенства

$$\frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \|[V_{n,\lambda}, \tau_h](f, x)\|_\Psi d\lambda dh \leq C_5 \omega_k\left(f, \frac{\pi}{n+1}\right)_\Psi. \quad (5)$$

Доказательство. При условии $M_\Psi\left(\frac{1}{2}\right) < 1$ для любой $\frac{2\pi}{m}$ -периодической функции $f \in L_\Psi$ имеет место неравенство [7]

$$\frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \|\Delta_h f\|_\Psi dh \leq C_6 m \int_0^{\frac{2\pi}{m}} \|\Delta_h^k f\|_\Psi dh. \quad (6)$$

Обозначим через $\Delta_{h,\lambda}$ оператор разности с шагом h по переменной λ , а через $\|\cdot\|_{\Psi,\lambda}$ L_Ψ -норму по переменной λ . Поскольку [4] $[V_{n,\lambda}, \tau_h] = \tau_h \Delta_{h,\lambda} V_{n,\lambda}$ и $\Delta_h^k(f(x)g(x)) = \sum_{i=0}^k C_k^i \Delta_h^{k-i} f(x+ih) \Delta_h^i g(x)$, то из (6) следует, что

$$\begin{aligned} I &:= \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \|[V_{n,\lambda}, \tau_h](f, x)\|_\Psi d\lambda dh \leq \\ &\leq C_6 N \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \frac{1}{2\pi} \int_0^{t_1} \|\Delta_{h,\lambda}^{2k}(V_{n,\lambda}(f, x))\|_{\Psi,\lambda} dh dx = \\ &= C_6 N \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \frac{1}{2\pi} \int_0^{t_1} \left\| \sum_{j=1}^N \Delta_{h,\lambda}^{2k}(f(t_j + \lambda)) \left(\frac{V_n}{N}(x - t_j - \lambda)\right) \right\|_{\Psi,\lambda} dh dx \leq \\ &\leq C_6 N \sum_{i=0}^{2k} M_\Psi(C_{2k}^i) \frac{1}{2\pi} \int_0^{t_1} \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \|\Delta_{-h}^i V_{n,\lambda} \Delta_h^{2k-i} \tau_h^i(f, x)\|_\Psi d\lambda dh. \end{aligned}$$

Функция $V_{n,\lambda} \Delta_h^{2k-i} \tau_h^i(f, x)$ является тригонометрическим полиномом порядка $2n - 1$ по переменной x , поэтому в силу выбора N из (4) следует, что

$$\|\Delta_{-h}^i V_{n,\lambda} \Delta_h^{2k-i} \tau_h^i(f, x)\|_{\Psi} \leq C_4 \|\Delta_{t_1}^i V_{n,\lambda} \Delta_h^{2k-i} \tau_h^i(f, x)\|_{\Psi}.$$

Отсюда, учитывая (3), получаем

$$\begin{aligned} I &\leq C_6 N \sum_{i=0}^{2k} M_{\Psi}(C_{2k}^i) C_4 \frac{1}{2\pi} \int_0^{t_1} \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \|V_{n,\lambda} \tau_h^i \Delta_{t_1}^i \Delta_h^{2k-i}(f, x)\|_{\Psi} d\lambda dh \leq \\ &\leq C_7 N \int_0^{t_1} \|\Delta_{t_1}^i \Delta_h^{2k-i} f(x)\|_{\Psi} dh \leq C_8 \omega_k(f, t_1)_{\Psi}. \end{aligned}$$

Лемма 1 доказана.

Следствие 1. В условиях леммы 1 выполняются неравенства

$$N \int_0^{t_1} \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \|[V_{n,\lambda} - I, \Delta_h](f, x)\|_{\Psi} d\lambda dh \leq C_9 \omega_k\left(f, \frac{2\pi}{n}\right)_{\Psi}. \tag{7}$$

Доказательство теоремы 1. Для доказательства неравенства Джексона (1) по существу нужно повторить соответствующие выкладки из [4]. Оценка сверху аппроксимации осуществляется с помощью усреднений по сдвигам

$$I_k := \frac{1}{(2\pi)^k} \int_0^{2\pi} \dots \int_0^{2\pi} \|(I - V_{n,\lambda_1}) \circ (I - V_{n,\lambda_2}) \circ \dots \circ (I - V_{n,\lambda_k})\|_{\Psi} d\lambda_1 \dots d\lambda_k.$$

Достаточно доказать, что $I_k \leq C_{10} \omega_k\left(f, \frac{\pi}{n}\right)_{\Psi}$.

В [7] доказано, что для любой Ψ из Ω и всех $f \in L_{\Psi}$ и $h > 0$ выполняются неравенства

$$\omega_k(f, h)_{\Psi} \leq C_{11} \Omega_k(f, h)_{\Psi} \leq C_{12} \omega_k(f, h)_{\Psi},$$

где

$$\Omega_k(f, h)_{\Psi} = \frac{1}{h^k} \int_0^h \dots \int_0^h \|\Delta_{\bar{t}}^k f\|_{\Psi} dt_1 \dots dt_k,$$

$$\bar{t} = (t_1, \dots, t_k), \quad \Delta_{\bar{t}}^k = \Delta_{t_1} \circ \dots \circ \Delta_{t_k}.$$

Неравенство $I_k \leq C_{13} \Omega_k\left(f, \frac{\pi}{n}\right)_{\Psi}$ доказывается индукцией по k . В случае $k = 1$ при $\gamma_{\Psi} > 0$ неравенство Джексона доказано в [6], а индуктивный переход основан на неравенстве (7) и алгебраическом соотношении [4]

$$\begin{aligned} &\Delta_{h_1} \circ \dots \circ \Delta_{h_s} \circ (V_{n,\lambda} - I) = \\ &= (V_{n,\lambda} - I) \circ \Delta_{h_1} \circ \dots \circ \Delta_{h_s} + \sum_{i=1}^s \Delta_{h_1} \circ \dots \circ [\Delta_{h_i}, V_{n,\lambda} - I] \circ \dots \circ \Delta_{h_s}. \end{aligned}$$

Пусть теперь $\gamma_\Psi = 0$. Для доказательства (2) заметим, что $\omega_k(f, \alpha_n)_\Psi \leq 2^{k-1}\omega(f, \alpha_n)_\Psi$, поэтому (см. [6])

$$\sup_n \sup_{f \in L_\Psi, f \neq \text{const}} \frac{E_{n-1}(f)_\Psi}{\omega_k(f, \alpha_n)_\Psi} \geq \frac{1}{2^{k-1}} \sup_n \sup_{f \in L_\Psi, f \neq \text{const}} \frac{E_{n-1}(f)_\Psi}{\omega(f, \alpha_n)_\Psi} = \infty.$$

Теорема 1 доказана.

Замечание. Условие $M_\Psi\left(\frac{1}{2}\right) < 1$ является более сильным, чем условие $\gamma_\Psi > 0$. Например, для функции Ψ из Ω $\Psi(x) = 2x$ для $x \in \left[0, \frac{1}{2}\right]$, $\Psi(x) = 1$ для $x \in \left[\frac{1}{2}, 1\right]$, $\Psi(x) = x$ для $x > 1$, $\gamma_\Psi = 1$ и $M_\Psi\left(\frac{1}{2}\right) = 1$.

В случае $k = 1$ необходимым и достаточным условием для выполнения неравенства Джексона (1) было условие $\gamma_\Psi > 0$ [6]. При $k > 1$ при доказательстве теоремы 1 в основном использовалось условие $\gamma_\Psi > 0$. Однако неравенство (6) доказано при условии $M_\Psi\left(\frac{1}{2}\right) < 1$. Остается открытым вопрос: справедлива ли теорема Джексона при $k > 1$ в пространствах L_Ψ при условии $\gamma_\Psi > 0$?

3. Конструктивная характеристика классов $H_k^\alpha(L_\Psi)$. В работе [9] в пространстве L_Ψ доказана обратная теорема Джексона в следующей форме.

Теорема 2. Пусть $\Psi \in \Omega$, $\gamma_\Psi > 0$. Тогда для любого $k \in \mathbb{N}$ найдется постоянная $C = C(k, \Psi)$ такая, что для всех $f \in L_\Psi$ и всех $h \in (0, \pi]$ имеют место неравенства

$$\omega_k(f, h)_\Psi \leq C \sum_{\nu=1}^{\left[\frac{2\pi}{h}\right]} \frac{M_\Psi\left(\left(\nu \frac{h}{2\pi}\right)^k\right)}{\nu} E_{\nu-1}(f)_\Psi. \quad (8)$$

Так как $M_\Psi(t) \leq C(\varepsilon)t^{\gamma_\Psi - \varepsilon}$ при $t \in (0, 1]$, то из (8) следует, что

$$\omega_k(f, h)_\Psi \leq C_{14} h^{k(\gamma_\Psi - \varepsilon)} \sum_{\nu=1}^{\left[\frac{2\pi}{h}\right]} \nu^{k(\gamma_\Psi - \varepsilon) - 1} E_{\nu-1}(f)_\Psi. \quad (9)$$

Пусть $E_{\nu-1}(f)_\Psi \leq C_{15} \frac{1}{\nu^\alpha}$, $\nu \in \mathbb{N}$, и $\alpha < k\gamma_\Psi$. Положим ε настолько малым, чтобы выполнялось условие $\alpha < k(\gamma_\Psi - \varepsilon)$.

Тогда из (9) следует $\omega_k(f, h)_\Psi \leq C_{16} h^\alpha$.

Поэтому из теорем 1, 2 вытекает следующее следствие.

Следствие 2. Пусть $\Psi \in \Omega$, $M_\Psi\left(\frac{1}{2}\right) < 1$, $k > 1$, $\alpha < k\gamma_\Psi$. Тогда для функции f следующие два условия эквивалентны:

- 1) $\exists K_1 = K_1(f) \forall n: E_{n-1}(f)_\Psi \leq K_1 \frac{1}{n^\alpha}$;
- 2) $\exists K_2 = K_2(f) \forall h > 0: \omega_k(f, h)_\Psi \leq K_2 h^\alpha$.

При $k = 1$ это утверждение доказано в [9], и в этом случае вместо условия $M_\Psi\left(\frac{1}{2}\right) < 1$ достаточным было только условие $\gamma_\Psi > 0$.

4. Точное обращение неравенства Джексона в L_Ψ . При каких условиях на функцию f выполняется соотношение $E_{n-1}(f)_\Psi \asymp \omega_k\left(f, \frac{\pi}{n}\right)_\Psi$? Задачи о совпадении аппроксимативных и структурных свойств функции в пространстве $C[0, 2\pi]$ исследовались в [10–12] (см. также [13] для пространств $L_p[0, 2\pi]$, $p \in [1, \infty]$).

В [14] доказано, что при $p \in [1, \infty]$

$$E_{n-1}(f)_p \asymp \omega_k\left(f, \frac{\pi}{n}\right)_p \Leftrightarrow \omega_k(f, h)_p \asymp \omega_{k+1}(f, h)_p.$$

Аналог этого результата в случае $p \in (0, 1)$ доказан в [15]:

$$E_{n-1}(f)_p \asymp \omega_k\left(f, \frac{\pi}{n}\right)_p \Leftrightarrow \omega_k(f, h)_p \asymp \omega_r(f, h)_p, \quad r = k + \left\lceil \frac{1}{p} \right\rceil.$$

Для характеристики поведения функции Ψ наряду с нижним показателем растяжения будем теперь использовать и верхний показатель δ_Ψ , т. е. [5] (гл. II, § 1) такой показатель степени, что $M_\Psi(t) \geq t^{\delta_\Psi}$ при всех $t \geq 1$, но для любого $\varepsilon > 0$ $M_\Psi(t) \leq C_\varepsilon t^{\delta_\Psi + \varepsilon}$ с некоторой постоянной C_ε .

Для модуля непрерывности $\omega_k(f, h)_\Psi$ заданной функции f верхний показатель обозначим δ_{ω_k} .

Теорема 3. Пусть $k \in \mathbb{N}$, $\gamma_\Psi > 0$ при $k = 1$ и $M_\Psi\left(\frac{1}{2}\right) < 1$ при $k > 1$. Если $\delta_{\omega_k} < k\gamma_\Psi$ для $f \in L_\Psi$, то $\omega_k\left(f, \frac{\pi}{n}\right)_\Psi \asymp E_{n-1}(f)_\Psi$.

Теорема 4. Пусть $k \in \mathbb{N}$, $M_\Psi\left(\frac{1}{2}\right) < 1$. Тогда для $f \in L_\Psi$

$$\omega_k\left(f, \frac{\pi}{n}\right)_\Psi \asymp E_{n-1}(f)_\Psi \Leftrightarrow \exists s \in \mathbb{N}: s > \left(\frac{\delta_\Psi}{\gamma_\Psi} - 1\right)k + \frac{1 - \delta_\Psi}{\gamma_\Psi},$$

$$\omega_k(f, h)_\Psi \asymp \omega_{k+s}(f, h)_\Psi.$$

Предварительно докажем следующую лемму.

Лемма 2. Пусть $N, n \in \mathbb{N}$, $N \geq n$, $k, l \in \mathbb{N}$, $\gamma_\Psi > 0$ при $k = 1$ и $M_\Psi\left(\frac{1}{2}\right) < 1$ при $k > 1$. Тогда если $\delta_{\omega_k} < l\gamma_\Psi$, то для всех $\varepsilon > 0$ таких, что $l(\gamma_\Psi - \varepsilon) - \delta_{\omega_k} - \varepsilon > 0$,

$$\frac{1}{N} \sum_{\nu=1}^N \left(\frac{\nu}{N}\right)^{(\gamma_\Psi - \varepsilon)l - 1} E_{\nu-1}(f)_\Psi \leq C_{17} \left(\frac{n}{N}\right)^{l(\gamma_\Psi - \varepsilon)} \omega_k\left(f, \frac{1}{n}\right)_\Psi + C_{18} E_{n-1}(f)_\Psi,$$

где постоянные C_{17}, C_{18} не зависят от n и N .

Далее для краткости для данной функции f обозначим $e_\nu := E_\nu(f)_\Psi$, $\omega_k(h) := \omega_k(f, h)_\Psi$.

Доказательство леммы 2. Имеем

$$\frac{1}{N} \sum_{\nu=1}^N \left(\frac{\nu}{N}\right)^{l(\gamma_\Psi - \varepsilon) - 1} e_{\nu-1} = \frac{1}{N} \left(\sum_{\nu=1}^{n-1} + \sum_{\nu=n}^N \right) \left(\frac{\nu}{N}\right)^{l(\gamma_\Psi - \varepsilon) - 1} e_{\nu-1} =: A + B.$$

Поскольку $\{e_{\nu-1}\} \downarrow$, то

$$B \leq e_{n-1} \frac{1}{N^{l(\gamma_\Psi - \varepsilon)}} \sum_{\nu=n}^N \nu^{l(\gamma_\Psi - \varepsilon) - 1} \leq C_{18} e_{n-1}.$$

Для оценки A используем теорему Джексона и определение δ_{ω_k} : при $\nu < n$

$$\begin{aligned} e_{\nu-1} &\leq C_{19} \omega_k \left(\frac{1}{\nu} \right) \leq C_{20} \omega_k \left(\frac{1}{n} \right) \left(\frac{n}{\nu} \right)^{\delta_{\omega_k} + \varepsilon}, \\ A &\leq C_{20} \omega_k \left(\frac{1}{n} \right) \frac{1}{N} \sum_{\nu=1}^{n-1} \left(\frac{\nu}{N} \right)^{l(\gamma_\Psi - \varepsilon) - 1} \left(\frac{n}{\nu} \right)^{\delta_{\omega_k} + \varepsilon} = \\ &= C_{20} \omega_k \left(\frac{1}{n} \right) \frac{n^{\delta_{\omega_k} + \varepsilon}}{N^{l(\gamma_\Psi - \varepsilon)}} \sum_{\nu=1}^{n-1} \nu^{l(\gamma_\Psi - \varepsilon) - (\delta_{\omega_k} + \varepsilon) - 1} \leq C_{17} \left(\frac{n}{N} \right)^{l(\gamma_\Psi - \varepsilon)} \omega_k \left(\frac{1}{n} \right). \end{aligned}$$

Лемма 2 доказана.

Доказательство теоремы 3. Положим в лемме 2 $l = k$ и применим обратную теорему Джексона в форме (9):

$$\begin{aligned} \omega_k \left(\frac{2\pi}{n} \right) &= \omega_k \left(\frac{2\pi N}{N n} \right) \leq C_{21} \left(\frac{N}{n} \right)^{\delta_{\omega_k} + \varepsilon} \frac{1}{N} \sum_{\nu=1}^N \left(\frac{\nu}{N} \right)^{k(\gamma_\Psi - \varepsilon) - 1} e_{\nu-1} \leq \\ &\leq C_{21} \left(\frac{N}{n} \right)^{\delta_{\omega_k} + \varepsilon} \left(C_{17} \left(\frac{n}{N} \right)^{k(\gamma_\Psi - \varepsilon)} \omega_k \left(\frac{2\pi}{n} \right) + C_{18} e_{n-1} \right) = \\ &= C_{21} \left(\frac{n}{N} \right)^{k(\gamma_\Psi - \varepsilon) - (\delta_{\omega_k} + \varepsilon)} \omega_k \left(\frac{2\pi}{n} \right) + C_{22} \left(\frac{N}{n} \right)^{\delta_{\omega_k} + \varepsilon} e_{n-1}. \end{aligned} \quad (10)$$

Заметим, что постоянные C_{21} и C_{22} не зависят от n и N .

Положим $N = n \cdot r$, $r \in \mathbf{N}$, и выберем r настолько большим, чтобы выполнялось условие

$$C_{21} \left(\frac{1}{r} \right)^{k(\gamma_\Psi - \varepsilon) - (\delta_{\omega_k} + \varepsilon)} < \frac{1}{2}.$$

Тогда из (10) следует, что $\omega_k \left(\frac{\pi}{n} \right) \leq C_{23} e_{n-1}$.

Теорема 3 доказана.

Доказательство теоремы 4. Импликация \Rightarrow очевидным образом справедлива (причем для любого $s \in \mathbf{N}$):

$$\omega_k \left(\frac{\pi}{n} \right) \asymp e_{n-1} \leq C_{24} \omega_{k+s} \left(\frac{\pi}{n} \right) \leq C_{25} \omega_k \left(\frac{\pi}{n} \right).$$

Докажем обратное утверждение. Достаточно показать, что $\delta_{\omega_{k+s}} < (k+s)\gamma_\Psi$. Тогда по теореме 3

$$\omega_k \left(\frac{\pi}{n} \right) \asymp \omega_{k+s} \left(\frac{\pi}{n} \right) \asymp e_{n-1}. \quad (11)$$

Из определения верхнего показателя растяжения видно, что если $\omega_k(h) \asymp \omega_{k+s}(h)$, то $\delta_{\omega_k} = \delta_{\omega_{k+s}}$. Значит, справедливость (11) гарантируется условием $\delta_{\omega_k} < (k+s)\gamma_\Psi$.

В [7] доказано, что для любой $f \in L_\Psi$, $\Psi \in \Omega$, всех $k, n \in N$ и $h > 0$

$$\omega_k(f, nh)_\Psi \leq C(k)nM_\Psi(n^{k-1})\omega_k(f, h)_\Psi.$$

Отсюда следует оценка сверху для значений δ_{ω_k} :

$$\delta_{\omega_k} \leq (k-1)\delta_\Psi + 1.$$

Поэтому для выполнимости (11) достаточно выбрать значение s так, чтобы

$$(k-1)\delta_\Psi + 1 < (k+s)\gamma_\Psi.$$

Теорема 4 доказана.

Литература

1. Иванов В. И. Прямые и обратные теоремы теории приближения в метрике L_p для $0 < p < 1$ // Мат. заметки. – 1975. – **18**, № 5. – С. 641–658.
2. Стороженко Э. А., Кротов В. Г., Освальд П. Прямые и обратные теоремы типа Джексона в пространствах L_p , $0 < p < 1$ // Мат. сб. – 1975. – **98**, № 3. – С. 395–415.
3. Стороженко Э. А., Освальд П. Теорема Джексона в пространствах $L_p(R^k)$, $0 < p < 1$ // Сиб. мат. журн. – 1978. – **19**, № 4. – С. 888–901.
4. Руновский К. В. О приближении семействами линейных полиномиальных операторов в пространствах L_p , $0 < p < 1$ // Мат. сб. – 1994. – **185**, № 8. – С. 81–102.
5. Крейн С. Г., Петунин Ю. И., Семенов Е. М. Интерполяция линейных операторов. – М.: Наука, 1978. – 400 с.
6. Пичугов С. А. О теореме Джексона для периодических функций в метрических пространствах с интегральной метрикой. II // Укр. мат. журн. – 2011. – **63**, № 11. – С. 1524–1533.
7. Пичугов С. А. Некоторые свойства модулей непрерывности периодических функций в метрических пространствах // Укр. мат. журн. – 2016. – **68**, № 12. – С. 1657–1664.
8. Пичугов С. А. Неравенства типа Никольского–Стечкина для приращений тригонометрических полиномов в метрических пространствах // Укр. мат. журн. – 2017. – **69**, № 5. – С. 711–716.
9. Пичугов С. А. Обратные теоремы Джексона в пространствах с интегральной метрикой // Укр. мат. журн. – 2012. – **64**, № 3. – С. 351–362.
10. Стечкин С. Б. О порядке наилучших приближений непрерывных функций // Докл. АН СССР. – 1949. – **65**, № 2. – С. 135–137.
11. Стечкин С. Б. О порядке наилучших приближений непрерывных функций // Изв. АН СССР. Сер. мат. – 1951. – **15**, № 3. – С. 219–242.
12. Бари Н. К., Стечкин С. Б. Наилучшие приближения и дифференциальные свойства двух сопряженных функций // Тр. Моск. мат. о-ва. – 1956. – **5**. – С. 483–522.
13. Тиман А. Ф. Теория приближений функций действительного переменного. – М.: Физматгиз, 1960. – 624 с.
14. Rathore R. K. S. The problem of A. F. Timan on the precise orders of decrease of the best approximations // J. Approxim. Theory. – 1994. – **77**. – P. 153–166.
15. Коломойцев Ю. С. О модулях гладкости и мультипликаторах Фурье в L_p , $0 < p < 1$ // Укр. мат. журн. – 2007. – **59**, № 9. – С. 1221–1238.

Получено 25.05.17