

СКОРОСТЬ СХОДИМОСТИ ГРУППЫ ОТКЛОНЕНИЙ НА МНОЖЕСТВАХ $\bar{\Psi}$ -ИНТЕГРАЛОВ

We study functionals characterizing the strong summation of Fourier series on sets of $\bar{\Psi}$ -integrals in the uniform and integral metrics. As a consequence, we obtain estimates exact in order for the best approximations of functions of these sets by trigonometric polynomials.

Вивчаються функціонали, що характеризують сильне підсумовування рядів Фур'є на множинах $\bar{\Psi}$ -інтегралів в рівномірній та інтегральній метриках. Як наслідок, одержано точні за порядком оцінки найкращих наближень тригонометричними поліномами функцій із таких множин.

1. Постановка задачи и основные результаты. Пусть $f(\cdot)$ — 2π -периодическая интегрируемая на периоде функция ($f \in L$) и

$$S[f] = \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} (a_k \cos kx + b_k \sin kx) = \sum_{k=0}^{\infty} A_k(f; x)$$

— ее ряд Фурье, $S_n(f, x)$ — частная сумма порядка n ряда $S[f]$ — сумма Фурье порядка n функции $f(\cdot)$. Пусть $\bar{\Psi} = (\psi_1, \psi_2)$ — пара произвольных систем чисел $\psi_1(k)$ и $\psi_2(k)$, $k=0, 1, \dots$, $\psi_1(0) = 1$ и $\psi_2(0) = 0$.

Если ряд

$$\sum_{k=0}^{\infty} \psi_1(k) A_k(f; x) + \psi_2(k) \tilde{A}_k(f; x), \quad \tilde{A}_k(f; x) = a_k \sin kx - b_k \cos kx$$

является рядом Фурье некоторой функции $F \in L$, то F называется $\bar{\Psi}$ -интегралом функции $f(\cdot)$ и записывается $F(\cdot) = \mathcal{J}^{\bar{\Psi}}(f; \cdot)$. При этом функцию $f(\cdot)$ называют $\bar{\Psi}$ -производной функции $F(\cdot)$ ($F^{\bar{\Psi}}(\cdot) = f(\cdot)$). Множество $\bar{\Psi}$ -интегралов всех функций из L обозначается через $L^{\bar{\Psi}}$; если \mathfrak{M} — некоторое подмножество из L , то $L^{\bar{\Psi}} \mathfrak{M}$ обозначает множество всех $\bar{\Psi}$ -интегралов функций из \mathfrak{M} . В частности, если C — множество непрерывных функций f из L с нормой $\|f\|_C = \max_t |f(t)|$, то $L^{\bar{\Psi}} C$ — множество $\bar{\Psi}$ -интегралов функций $f(\cdot)$ из C ; $C^{\bar{\Psi}} C = C \cap L^{\bar{\Psi}} C$. Понятия $\bar{\Psi}$ -интеграла и $\bar{\Psi}$ -производной данной функции $f(\cdot)$ введены в [1]. Там же (см. также [2, 3]) изучается поведение величин

$$\rho_n(f; x) = f(x) - S_{n-1}(f; x), \quad n = 1, 2, \dots, \quad (1)$$

на различных подмножествах из $L^{\bar{\Psi}}$ в равномерной и интегральной метриках.

Здесь продолжают исследования величин (1), только на этот раз в качестве меры скорости сходимости ряда $S[f]$ к $f(\cdot)$ рассматриваются величины

$$R_n^p(f; x) = \left(\frac{1}{\gamma_n} \sum_{k=n}^{n+\gamma_n-1} |\rho_k(f; x)|^p \right)^{1/p}, \quad p > 0,$$

где γ_n — некоторая последовательность натуральных чисел.

Будем придерживаться обозначений, принятых в [1–3], однако некоторые из них все же напомним.

Системы чисел $\psi_1(k)$ и $\psi_2(k)$, $k=0, 1, \dots$, удобно считать значениями при $v=k$ непрерывных при всех $v \geq 1$ функций $\psi_1(v)$ и соответственно

$\Psi_2(v)$. Множество всех непрерывных выпуклых вниз при всех $v \geq 1$ функций $\Psi(\cdot)$ и таких, что

$$\lim_{v \rightarrow \infty} \Psi(v) = 0 \quad (2)$$

обозначается через \mathfrak{M} ; через \mathfrak{M}' — подмножество функций $\psi \in \mathfrak{M}$, подчиненных условию

$$\int_1^{\infty} \frac{\Psi(t)}{t} dt \leq K < \infty.$$

Каждой функции $\psi \in \mathfrak{M}$ сопоставляются две функции $\eta(t) = \eta(\psi; t)$ и $\mu(t) = \mu(\psi; t)$ посредством равенств

$$\Psi(\eta(t)) = \frac{1}{2} \Psi(t), \quad \mu(t) = \frac{t}{\eta(t) - t}, \quad t \geq 1. \quad (3)$$

Тогда через \mathfrak{M}_0 обозначается подмножество из \mathfrak{M} , определяющееся равенством

$$\mathfrak{M}_0 = \{ \psi : \psi \in \mathfrak{M}, 0 < \mu(\psi; t) \leq K < \infty \},$$

где K — некоторая положительная константа; через F — подмножество из \mathfrak{M} , задающееся формулой

$$F = \{ \psi : \psi \in \mathfrak{M}, \eta'(t) = \eta'(\psi; t) \leq K \}. \quad (4)$$

Если A — некоторое множество, то обозначение $\pm \psi \in A$ означает, что либо $\psi \in A$, либо $-\psi \in A$; $\mathfrak{M}'_0 = \mathfrak{M}_0 \cap \mathfrak{M}'$.

Основной результат настоящей работы содержится в следующих утверждениях.

Теорема 1. Пусть $\pm \psi_1 \in \mathfrak{M}_0$, $\pm \psi_2 \in \mathfrak{M}'_0$ и при каждом $p > 0$

$$R_n^p(f; x) = \left(\frac{1}{n} \sum_{k=n}^{2n-1} |\rho_k(f; x)|^p \right)^{1/p}. \quad (5)$$

Тогда для любой функции $f(\cdot)$ из множества $C^{\bar{\Psi}}C$ в каждой точке x справедливо неравенство

$$R_n^p(f; x) \leq C_p \left(\int_n^{\infty} \frac{|\Psi_2(t)|}{t} dt + \bar{\Psi}(n) \right) E_n(f^{\bar{\Psi}}), \quad (6)$$

в котором $\bar{\Psi}(n) = (\Psi_1^2(n) + \Psi_2^2(n))^{1/2}$, $E_n(\varphi)$ — величина наилучшего приближения функции $\varphi(\cdot)$ в равномерной метрике посредством тригонометрических полиномов $t_{n-1}(\cdot)$ степени $\leq n-1$:

$$E_n(\varphi) = \inf_{t_{n-1}} \|\varphi(x) - t_{n-1}(x)\|_C$$

и C_p — величина, равномерно ограниченная по $n \in N$ и по $f \in C^{\bar{\Psi}}C$.

Теорема 2. Пусть $\pm \psi_1 \in F$, $\pm \psi_2 \in F$ и при каждом $p > 0$

$$R_n^p(f; x) = \left(\frac{1}{\gamma_n} \sum_{k=n}^{[\eta(n)]} |\rho_k(f; x)|^p \right)^{1/p}, \quad \eta(n) = \eta(\psi_1; n), \quad (7)$$

где $\gamma_n = [\eta(\psi_1; n)] - n + 1$, $[\alpha]$ — целая часть числа α . Тогда если можно указать такие константы K_1 и K_2 , что

$$0 < K_1 \leq \frac{\eta(\psi_1; t) - t}{\eta(\psi_2; t) - t} \leq K_2 < \infty \quad \forall t \geq 1, \quad (8)$$

то для любой функции $f \in C^{\bar{\Psi}}C$ в каждой точке x

$$R_n^p(f; x) \leq C_p \bar{\Psi}(n) E_n(f^{\bar{\Psi}}). \quad (9)$$

Если же выполняется условие

$$|\psi_2(n)| \ln^+(\eta(\psi_1; n) - n) \leq O(1) |\psi_1(n)|, \quad n = 1, 2, \dots, \quad (8')$$

то для любой функции $f \in C^{\bar{\Psi}}C$ в каждой точке x

$$R_n^p(f; x) \leq C_p |\psi_1(n)| E_n(f^{\bar{\Psi}}). \quad (9')$$

Величины $\bar{\Psi}(n)$, $E_n(\varphi)$ и C_p имеют тот же смысл, что и в теореме 1.

Утверждения, подобные теореме 2, для более узких множеств функций, устанавливались ранее в [4–6]. Доказательства теорем 1 и 2 во многом напоминают доказательства соответствующих утверждений из названных работ.

Доказательство теоремы 1. Будем отталкиваться от леммы 2 из [2], согласно которой справедливо следующее утверждение.

Лемма 1. Пусть $\pm \psi_1 \in \mathfrak{M}_0$, $\pm \psi_2 \in \mathfrak{M}'_0$ и a — произвольное положительное число. Тогда если $f \in C^{\bar{\Psi}}C$, то для каждого $n \in N$ и для любого тригонометрического полинома $t_{n-1}(\cdot)$ степени $n-1$ в каждой точке x выполняется равенство

$$\begin{aligned} \rho_n(f; x) = & \int_{|t| \leq a/n} \Delta_n(x; t) \mathcal{J}_2(\psi_2; n; t)_1 dt + \\ & + \frac{\bar{\Psi}(n)}{\pi} \int_{a/n \leq |t| \leq \pi/2} \Delta_n(x; t) \frac{\sin(nt + \theta_n)}{t} dt + O(1) \bar{\Psi}(n) \|\Delta_n(x; t)\|_C, \end{aligned} \quad (10)$$

в котором $\Delta_n(x; t) = f^{\bar{\Psi}}(x-t) - t_{n-1}(x-t)$,

$$\begin{aligned} \mathcal{J}_2(\psi_2; n; t) &= \frac{1}{\pi} \int_n^\infty \psi_2(v) \sin vt dv, \\ \cos \theta_n &= \frac{\psi_1(n)}{\bar{\Psi}(n)}, \quad \sin \theta_n = \frac{\psi_2(n)}{\bar{\Psi}(n)} \end{aligned} \quad (11)$$

и $O(1)$ — величина, равномерно ограниченная по n .

Пусть сначала $p \geq 2$. Учитывая, что для любых двух чисел a и b

$$|a+b|^p \leq 2^p (|a|^p + |b|^p), \quad \text{если } p \geq 1, \quad (12)$$

и

$$|a+b|^p \leq |a|^p + |b|^p, \quad \text{если } 0 \leq p < 1, \quad (12')$$

из (5) и (10) находим

$$\begin{aligned} R_n^p(f; x) \leq & 4 \left(\frac{1}{n} \sum_{k=n}^{2n-1} \left| \int_{|t| \leq a/k} \Delta_n(x; t) \mathcal{J}_2(\psi_2; n; t)_1 dt \right|^p \right)^{1/p} + \\ & + 4 \left(\frac{1}{n} \sum_{k=n}^{2n-1} \left| \frac{\bar{\Psi}(k)}{\pi} \int_{a/k \leq |t| \leq \pi/2} \Delta_n(x; t) \frac{\sin(kt + \theta_k)}{t} dt \right|^p \right)^{1/p} + \\ & + O(1) \left(\frac{1}{n} \sum_{k=n}^{2n-1} \bar{\Psi}^p(k) \|\Delta_n(u)\|_C^p \right)^{1/p} \stackrel{\text{df}}{=} 4(\sigma_1 + \sigma_2 + \sigma_3). \end{aligned} \quad (13)$$

В дальнейшем в качестве полинома $t_{n-1}(\cdot)$ будем выбирать полином $t_{n-1}^*(\cdot)$, осуществляющий наилучшее приближение функции $f^{\bar{\Psi}}$:

$$\|f^{\bar{\Psi}}(\cdot) - t_{n-1}^*(\cdot)\|_C = E_n(f^{\bar{\Psi}}). \quad (14)$$

В [2, с. 389] показано, что для каждого $a > 0$ при любом $n \in \mathbb{N}$

$$\int_{|t| \leq a/n} |\mathcal{J}_2(\Psi_2; n; t)_1| dt = \frac{2}{\pi} \int_n^\infty \frac{|\Psi_2(t)|}{t} dt + O(1) \bar{\Psi}(n).$$

Поэтому с учетом (14) получаем

$$\begin{aligned} \sigma_1 &\leq \left(\frac{1}{n} \sum_{k=n}^{2n-1} \left| \int_{|t| \leq a/k} \Delta_n(x; t) \mathcal{J}_2(\Psi_2; k; t)_1 dt \right|^p \right)^{1/p} \leq \\ &\leq 2 \left(\frac{1}{n} \sum_{k=n}^{2n-1} E_n^p(f^{\bar{\Psi}}) \left(\frac{2}{\pi} \int_k^\infty \frac{|\Psi_2(t)|}{t} dt \right)^p \right)^{1/p} + \\ &+ O(1) \left(\frac{1}{n} \sum_{k=n}^{2n-2} E_n^p(f^{\bar{\Psi}}) \bar{\Psi}^p(k) \right)^{1/p} \leq \\ &\leq 2E_n(f^{\bar{\Psi}}) \left(\frac{2}{\pi} \int_n^\infty \frac{|\Psi_2(t)|}{t} dt + O(1) \bar{\Psi}(n) \right). \end{aligned} \quad (15)$$

Ясно, что

$$\sigma_3 \leq O(1) \left(\frac{1}{n} \sum_{k=n}^{2n-1} \bar{\Psi}^p(k) E_n^p(f^{\bar{\Psi}}) \right)^{1/p} \leq O(1) \bar{\Psi}(n) E_n(f^{\bar{\Psi}}). \quad (16)$$

Остается показать, что так же

$$\sigma_2 \leq C_p \bar{\Psi}(n) E_n(f^{\bar{\Psi}}). \quad (17)$$

Имеем

$$\begin{aligned} \sigma_2 &= \left(\frac{1}{n} \sum_{k=n}^{2n-1} \left| \frac{\bar{\Psi}(k)}{\pi} \int_{a/k \leq |t| \leq \pi/2} \frac{\Delta_n(x; t)}{t} \sin(kt + \theta_k) dt \right|^p \right)^{1/p} \leq \\ &\leq \frac{2}{\pi} \left(\frac{1}{n} \sum_{k=n}^{2n-1} \left| \bar{\Psi}(k) \int_{a/2n \leq |t| \leq \pi/2} \frac{\Delta_n(x; t)}{t} \sin(kt + \theta_k) dt \right|^p \right)^{1/p} + \\ &+ \frac{2\bar{\Psi}(n)}{\pi} \left(\frac{1}{n} \sum_{k=n}^{2n-1} \left| \int_{a/2n \leq |t| \leq a/n} \frac{dt}{t} \right|^p \right)^{1/p} E_n(f^{\bar{\Psi}}). \end{aligned}$$

Учитывая равенства (11), получаем

$$\sigma_2 \leq \frac{4}{\pi} \left[\left(\frac{1}{n} \sum_{k=n}^{2n-1} |\Psi_1(k)|^p \right) \int_{a/2n \leq |t| \leq \pi/2} \frac{\Delta_n(x; t)}{t} \sin kt dt \right]^{1/p} +$$

$$\begin{aligned}
 & + \left(\frac{1}{n} \sum_{k=n}^{2n-1} |\Psi_2(k)|^p \left| \int_{a/2n \leq |t| \leq \pi/2} \frac{\Delta_n(x;t)}{t} \cos kt \, dt \right|^p \right)^{1/p} + \\
 & + \frac{4 \ln 2}{\pi} \bar{\Psi}(n) E_n(f \bar{\Psi}).
 \end{aligned} \tag{18}$$

Поскольку при $k \in [n, 2n-1]$ $|\Psi_i(k)| \leq \bar{\Psi}(n)$, $i = 1, 2$, то из (18) находим

$$\begin{aligned}
 \sigma_2 \leq & C_p \bar{\Psi}(n) \left[\left(\frac{1}{n} \sum_{k=n}^{2n-1} \left| \int_{a/2n \leq |t| \leq \pi/2} \Delta_n(x;t) t \sin kt \, dt \right|^p \right)^{1/p} + \right. \\
 & \left. + \left(\frac{1}{n} \sum_{k=n}^{2n-1} \left| \int_{a/2n \leq |t| \leq \pi/2} \frac{\Delta_n(x;t)}{t} \cos kt \, dt \right|^p \right)^{1/p} + O(1) E_n(f \bar{\Psi}) \right].
 \end{aligned} \tag{19}$$

При каждых фиксированных x и n положим

$$\varphi_n(t) = \begin{cases} \frac{\Delta_n(x;t)}{t}, & \frac{a}{2n} \leq |t| \leq \frac{\pi}{2}; \\ 0, & [|t| \leq \frac{a}{2n}] \cup [\frac{\pi}{2} \leq |t| \leq \pi], \end{cases}$$

и через $\alpha_k = \alpha_k(\varphi_n)$ и $\beta_k = \beta_k(\varphi_n)$ обозначим коэффициенты Фурье этой функции. Тогда вследствие (19)

$$\sigma_2 \leq C_p \bar{\Psi}(n) \left[\left(\frac{1}{n} \sum_{k=n}^{2n-1} |\alpha_k|^p \right)^{1/p} + \left(\frac{1}{n} \sum_{k=n}^{2n-1} |\beta_k|^p \right)^{1/p} + O(1) E_n(f \bar{\Psi}) \right]. \tag{20}$$

Теперь воспользуемся известным утверждением Хаусдорфа – Юнга: если функция $f \in L_r$, $1 < r \leq 2$, и

$$c_k = c_k(f) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) e^{-int} \, dt, \quad n = 0, \pm 1, \pm 2, \dots,$$

— ее коэффициенты Фурье, то

$$\left(\sum_{k=-\infty}^{\infty} |c_k|^{r'} \right)^{1/r'} \leq (2\pi)^{-1} \|f\|_r, \quad \frac{1}{r} + \frac{1}{r'} = 1. \tag{21}$$

Поскольку

$$\frac{\alpha_0}{2} \leq c_0(\varphi_n),$$

$$\alpha_k = c_k(\varphi_n) + c_{-k}(\varphi_n), \quad i\beta_k = c_{-k}(\varphi_n) - c_k(\varphi_n),$$

и в рассматриваемом случае $p \geq 2$, то в силу (21) имеем

$$\begin{aligned}
 \left(\sum_{k=0}^{\infty} |\alpha_k|^p \right)^{1/p} & \leq 2 \left(\sum_{k=-\infty}^{\infty} |c_k|^p \right)^{1/p} \leq \\
 & \leq \pi^{-1} \|\varphi_n\|_{p'} = \pi \left(\int_{-\pi}^{\pi} |\varphi_n(t)|^{p'} \, dt \right)^{1/p'} \leq
 \end{aligned}$$

$$\leq \frac{2^{1/p'}}{\pi} \left(\int_{a/2n}^{\pi/2} \frac{\|\Delta_n(x;t)\|_C^{p'}}{t^{p'}} dt \right)^{1/p'} = \frac{2^{1/p'}}{\pi} E_n(f^\Psi) \left(\int_{a/2n}^{\pi/2} \frac{dt}{t^{p'}} \right)^{1/p'} \leq \\ \leq C_p E_n(f^{\bar{\Psi}}) n^{(p'-1)/p'} = C_p E(f^{\bar{\Psi}}) n^{1/p}. \quad (22)$$

Аналогично находим

$$\left(\sum_{k=v}^{\infty} |\beta_k|^p \right)^{1/p} \leq C_p E_n(f^{\bar{\Psi}}) n^{1/p}. \quad (23)$$

Подставляя оценки (22) и (23) в (20), получаем (17).

Объединяя соотношения (15)–(17), получаем оценку (6) при всех $p \geq 2$. Если $0 < p < 2$, то (6) вытекает из уже доказанного, так как для любых $a_k \geq 0$, p и s таких, что $0 < p \leq s$, вследствие неравенства Гельдера справедливо неравенство

$$\left(\frac{1}{\gamma_n + 1} \sum_{k=n}^{n+\gamma_n} a_k^p \right)^{1/p} \leq \left(\frac{1}{\gamma_n + 1} \sum_{k=n}^{n+\gamma_n} a_k^s \right)^{1/s}, \quad (24)$$

в котором γ_n — любое натуральное число. Теорема 1 доказана.

Доказательство теоремы 2. Отправным моментом при доказательстве оценки (9) будет утверждение следствия 3 из [1], в силу которого с учетом леммы 7 из [2] справедливо такое утверждение.

Лемма 2. Пусть $\pm \psi_1 \in F$, $\pm \psi_2 \in F$ и выполнено условие (8). Тогда если $f \in C^{\bar{\Psi}}C$, то для каждого $n \in N$ и для любого тригонометрического полинома $t_{n-1}(\cdot)$ степени $n-1$ в каждой точке x выполняется равенство

$$\rho_n(f; x) = -\frac{\bar{\Psi}(n)}{\pi} \int_{a_n \leq |t| \leq \pi/2} \Delta_n(x; t) \frac{\sin(nt + \theta_n)}{t} dt + \\ + O(1) \bar{\Psi}(n) \|\Delta_n(x; t)\|_C, \quad (25)$$

в котором величины $\bar{\Psi}(n)$, $\Delta_n(x; t)$, θ_n и $O(1)$ имеют тот же смысл, что и в лемме 1, а $a_n = \frac{1}{\eta(\psi_1; n) - n}$ либо $a_n = \frac{1}{\eta(\psi_2; n) - n}$, $n = 1, 2, \dots$

Если $\eta(\psi_1; n) < n + 1$, то сумма в (7) содержит единственное слагаемое, отвечающее значению $k = n$. В этом случае (9) следует из теоремы 5, приведенной в [1], согласно которой

$$\|\rho_n(t; x)\|_C \leq \left(\frac{4}{\pi^2} \ln^+(\eta(\psi_1; n) - n) + O(1) \right) \bar{\Psi}(n) E_n(f^{\bar{\Psi}}). \quad (26)$$

Поэтому в дальнейшем достаточно считать, что $\eta(\psi_1; n) \geq n + 1$. Кроме того, если окажется, что все числа $a_k < \pi/2$, то и тогда (14) доказано, так как согласно упомянутой лемме 7 из [2] для любого $b > 0$

$$\int_{|t|>b} \Delta(x; t) \frac{\sin(nt + \theta_n)}{t} dt = O(1) E_n(f^{\bar{\Psi}}). \quad (27)$$

Принимая это во внимание и поступая так, как при доказательстве теоремы 1, считая сначала $p \geq 2$, получаем аналог соотношения (13), который с учетом оценки (16) запишется следующим образом:

$$R_n^p(f; x) \leq 2 \left(\frac{1}{\gamma_n} \sum_{k=n}^{[\eta(n)]} \left| \frac{\bar{\Psi}(k)}{\pi} \int_{a_k \leq |t| \leq \pi/2} \Delta_n(x; t) \frac{\sin(kt + \theta_k)}{t} dt \right|^p \right)^{1/p} + O(1) \bar{\Psi}(n) E_n(f^{\bar{\Psi}}), \quad (28)$$

и для доказательства (9) остается показать, что

$$\sigma'_2 = \left(\frac{1}{\gamma_n} \sum_{k=n}^{[\eta(n)]} \left| \frac{\bar{\Psi}(k)}{\pi} \int_{a_k \leq |t| \leq \pi/2} \Delta_n(x; t) \frac{\sin(kt + \theta_k)}{t} dt \right|^p \right)^{1/p} \leq C_p \bar{\Psi}(n) E_n(f^{\bar{\Psi}}). \quad (29)$$

Положим

$$\bar{a}_n = \max(a_k: a_k < \pi/2, k \in [n, n + \gamma_n]).$$

Тогда

$$\sigma'_2 \leq C_p \left(\frac{1}{\gamma_n} \sum_{k=n}^{[\eta(n)]} \left| \bar{\Psi}(k) \int_{\bar{a}_n \leq |t| \leq \pi/2} \Delta(x; t) \frac{\sin(kt + \theta_k)}{t} dt \right|^p \right)^{1/p} + C_p \bar{\Psi}(n) E_n(f^{\bar{\Psi}}) \left(\frac{1}{\gamma_n} \sum_{k=n}^{[\eta(n)]} \left(\int_{a_k \leq |t| \leq \bar{a}_n} \frac{dt}{|t|} \right)^p \right)^{1/p}.$$

В [4, с. 510, 511] показано, что если $\psi_1 \in F$, то

$$\left(\frac{1}{\gamma_n} \sum_{k=n}^{[\eta(n)]} \left(\int_{a_k \leq |t| \leq \bar{a}_n} \frac{dt}{|t|} \right)^p \right)^{1/p} \leq C_p. \quad (30)$$

Поэтому с учетом (11)

$$\sigma'_2 \leq C_p \bar{\Psi}(n) \left[\left(\frac{1}{\gamma_n} \sum_{k=n}^{[\eta(n)]} \left| \int_{\bar{a}_n \leq |t| \leq \pi/2} \frac{\Delta(x; t)}{t} \sin kt dt \right|^p \right)^{1/p} + \left(\frac{1}{\gamma_n} \sum_{k=n}^{[\eta(n)]} \left| \int_{\bar{a}_n \leq |t| \leq \pi/2} \frac{\Delta(x; t)}{t} \cos kt dt \right|^p \right)^{1/p} \right] + C_p \bar{\Psi}(n) E_n(f^{\bar{\Psi}}). \quad (31)$$

Далее, как и при доказательстве теоремы 1, положим

$$\varphi_n(t) = \begin{cases} \Delta_n(x; t), & \bar{a}_n \leq |t| \leq \frac{\pi}{2}; \\ 0, & [|t| \leq \bar{a}_n] \cup [\bar{a}_n \leq |t| \leq \pi], \end{cases}$$

и через α_k и β_k обозначим коэффициенты Фурье функции $\varphi_n(t)$. Тогда выражение (31) переписется следующим образом:

$$\begin{aligned} \sigma_2' \leq C_p \bar{\Psi}(n) & \left[\left(\frac{1}{\gamma_n} \sum_{k=n}^{[\eta(n)]} |\alpha_k|^p \right)^{1/p} + \right. \\ & \left. + \left(\frac{1}{\gamma_n} \sum_{k=n}^{[\eta(n)]} |\beta_k|^p \right)^{1/p} \right] + C_p \bar{\Psi}(n) E_n(f^{\bar{\Psi}}). \end{aligned} \quad (32)$$

Пользуясь оценкой (21), получаем

$$\begin{aligned} \left(\sum_{k=0}^{\infty} |\alpha_k|^p \right)^{1/p} & \leq C_p E_n(f^{\bar{\Psi}}) \left(\int_{\bar{a}_n}^{\pi/2} \frac{dt}{t^{p'}} \right)^{1/p'} \leq \\ & \leq C_p E_n(f^{\Psi})(\eta(\Psi; k') - k')^{1/p}, \end{aligned}$$

но если $\Psi_1 \in F$, то, как показано в [4, с. 11],

$$0 < K_1 \leq \frac{\eta(k) - k}{\eta(k') - k'} \leq K_2 < \infty \quad (33)$$

$$\forall k, k_1 \in [n, \eta(n)], \quad \eta(n) = \eta(\Psi_1; n),$$

т. е.

$$\left(\sum_{k=0}^{\infty} |\alpha_k|^p \right)^{1/p} \leq C_p E_n(f^{\bar{\Psi}})(\eta(n) - n)^{1/p}.$$

Аналогично заключаем, что и

$$\left(\sum_{k=0}^{\infty} |\beta_k|^p \right)^{1/p} \leq C_p E_n(f^{\bar{\Psi}})(\eta(n) - n)^{1/p}.$$

Подставляя эти оценки в (32), получаем (26), а значит, и (9). Если $0 < p < 2$, то (9) следует из доказанного вследствие оценки (24).

Замечание 1. Поскольку лемма 2 справедлива также в случае, когда $a_n = (\eta(\Psi_2) - n)$, то при условии (8) оценка (9) будет выполняться и для величины

$$\bar{R}_n^p(f; x) = \left(\frac{1}{\gamma_n} \sum_{k=n}^{[\eta(n)]} |\rho_k(f; x)|^p \right)^{1/p}, \quad (34)$$

в которой $\eta(n) = \eta(\Psi_2; n)$ и $\gamma_n = [\eta(\Psi_2; n)] - n + 1$, т. е.

$$\bar{R}_n^p(f; x) \leq C_p \bar{\Psi}(n) E_n(f^{\bar{\Psi}}). \quad (35)$$

Замечание 2. Непосредственная проверка показывает, что если $\pm \Psi_1 \in F$ и $\pm \Psi_2 \in F$, то функция $\bar{\Psi}(t) = (\Psi_1^2(t) + \Psi_2^2(t))^{1/2}$ принадлежит к множеству \mathfrak{M} . Поэтому для нее имеют смысл функции $\eta(\bar{\Psi}; t)$ и $\mu(\bar{\Psi}; t)$, задающиеся формулами (3). Справедливо следующее утверждение.

Предложение 1. Пусть $\pm \Psi_1 \in F$ и $\pm \Psi_2 \in F$. Тогда если в данной точке t , $t \geq 1$, справедливо неравенство $\eta(\Psi_1; n) < \eta(\Psi_2; t)$, то величина $\eta(\bar{\Psi}; t)$ удовлетворяет условию

$$\eta(\Psi_1; t) \leq \eta(\bar{\Psi}; t) \leq \eta(\Psi_2; t). \quad (36)$$

Действительно, так как $\Psi_2^2(\eta(\Psi_1; t)) \geq \frac{1}{4} \Psi_2^2(t)$, то

$$\begin{aligned}\bar{\Psi}(\eta(\psi_1; t)) &= \sqrt{\psi_1^2(\eta(\psi_1; t)) + \psi_2^2(\eta(\psi_1; t))} = \\ &= \sqrt{\frac{1}{4}\psi_1^2(t) + \psi_2^2(\eta(\psi_1; t))} > \frac{1}{2}\bar{\Psi}(t),\end{aligned}$$

а значит, $\eta(\psi_1; t) \leq \eta(\bar{\Psi}; t)$. Аналогично, так как $\psi_1^2(\eta(\psi_2; t)) < \frac{1}{4}\psi_1^2(t)$, то $\bar{\Psi}(\eta(\psi_2; t)) < \frac{1}{2}\bar{\Psi}(t)$ и, следовательно, $\eta(\bar{\Psi}; t) \leq \eta(\psi_2; t)$. Из предложения 1 вытекает следующее.

Следствие 1. Пусть $\pm\psi_1 \in F$, $\pm\psi_2 \in F$ и выполнено условие (8). Тогда существуют такие константы K_1 и K_2 , что

$$0 < K_1 \leq \frac{\eta(\bar{\Psi}; t) - t}{\eta(\psi_1; t) - t} \leq K_2, \quad (37)$$

$$0 < K_1 \leq \frac{\eta(\bar{\Psi}; t) - t}{\eta(\psi_2; t) - t} \leq K_2 \quad \forall t \geq 1.$$

Из (37) следует, что равенство (25) будет выполняться и тогда, когда $a_n = (\eta(\bar{\Psi}; t) - n)^{-1}$. Отсюда приходим к выводу, что справедливо такое утверждение.

Предложение 2. Пусть $\pm\psi_1 \in F$, $\pm\psi_2 \in F$ и при каждом $p > 0$

$$R_n^p(f; x) = \left(\frac{1}{\gamma_n} \sum_{k=n}^{[\eta(n)]} |\rho_k(f; x)|^p \right)^{1/p}, \quad (38)$$

где $\eta(v) = \eta(\bar{\Psi}; v)$ и $\gamma_n = [\eta(\bar{\Psi}; n)] - n + 1$. Тогда если выполнено условие (8), то для любого $f \in C^{\bar{\Psi}}C$ в каждой точке x

$$R_n^p(f; x) \leq C_p \bar{\Psi}(n) E_n(f^{\bar{\Psi}}), \quad (39)$$

где C_p — величина, равномерно ограниченная по $n \in N$ и по $f \in C^{\bar{\Psi}}C$.

Продолжим доказательство теоремы 2.

Докажем, что при выполнении условия (8') справедливо (9'). В силу следствия 2 и оценок (102) из [1], а также леммы 7 из [2], получаем такое утверждение.

Лемма 3. Пусть $\pm\psi_1 \in F$ и $\pm\psi_2 \in F$. Тогда если $f \in C^{\bar{\Psi}}C$, то для любого $n \in N$ и для каждого тригонометрического полинома $t_{n-1}(\cdot)$ степени $n-1$ в каждой точке x выполняется равенство

$$\begin{aligned}\rho_n(f; x) &= -\frac{\Psi_1(n)}{\pi} \int_{a_n \leq |t| \leq \pi/2} \Delta_n(x; t) \frac{\sin nt}{t} dt + \\ &+ \frac{\Psi_2(n)}{\pi} \int_{a'_n \leq |t| \leq \pi/2} \Delta_n(x; t) \frac{\cos nt}{t} dt + O(1)\bar{\Psi}(n) \|\Delta_n(x; t)\|_C, \quad (40)\end{aligned}$$

в котором величины $\bar{\Psi}(n)$, $\Delta_n(x; t)$, a_n и $O(1)$ имеют тот же смысл, что и в леммах 1 и 2, а $a'_n = (\eta(\psi_2; n) - n)^{-1}$.

Поскольку для каждого $f \in C^{\bar{\Psi}}C$

$$\left| \frac{\Psi_2(n)}{\pi} \int_{a'_n \leq |t| \leq \pi/2} \Delta_n(x; t) \frac{\cos nt}{t} dt \right| \leq 2 \frac{|\Psi_2(n)|}{\pi} \|\Delta_n(x; t)\|_C \int_{a'_n}^{\pi/2} \frac{dt}{t} \leq$$

$$\leq O(1) |\Psi_2(n)| \|\Delta_n(x; t)\|_C \ln^+(\eta(\Psi_2; n) - n) \quad (41)$$

и $\|\Delta_n(x; t)\|_C \leq E_n(f^{\bar{\Psi}})$, то вследствие (40) и (41), учитывая (8'), находим

$$\rho_n(f; x) = -\frac{|\Psi_1(n)|}{\pi} \int_{a_n \leq |t| \leq \pi/2} \Delta_n(x; t) \frac{\sin nt}{t} dt + O(1) |\Psi_1(n)| E_n(f^{\bar{\Psi}}).$$

Это равенство совпадает с (25), если в последнем положить $\bar{\Psi}(n) = |\Psi_1(n)|$ и $\theta_n = 0$. Поэтому, повторяя рассуждения из доказательства оценки (9), приходим к неравенству (9').

2. Следствия из теорем 1 и 2. Порядки наилучших приближений. Выражения

$$V_{m-p}^m(f; x) = \frac{1}{p+1} \sum_{k=m-p}^m S_k(f; x) \quad (42)$$

называются суммами Валле Пуссена функции $f(\cdot)$. Это тригонометрические полиномы порядка $m-1$. В таком случае

$$\frac{1}{n} \sum_{k=n}^{2n-1} S_k(f; x) = V_n^{2n-1}(f; x)$$

и

$$\frac{1}{\gamma_n} \sum_{k=n}^{[\eta(n)]} S_k(f; x) = V_n^{[\eta(n)]}(f; x),$$

$$\eta(n) = \eta(\Psi_1; n) \quad (\text{или } \eta(n) = \eta(\Psi_2; n),$$

$$\text{или } \eta(n) = \eta(\bar{\Psi}; n)), \quad \text{а } \gamma_n = [\eta(n)] - n + 1.$$

Поскольку $V_n^{2n-1}(1; x) \equiv 1$, то из неравенства (6) при $p=1$ следует

$$|f(x) - V_n^{2n-1}(f; x)| = \left| \frac{1}{n} \sum_{k=n}^{2n-1} \rho_k(f; x) \right| \leq$$

$$\leq R_n^1(f; x) \leq O(1) \left(\int_n^\infty \frac{|\Psi_2(t)|}{t} dt + \Psi(n) \right) E_n(f^{\bar{\Psi}}) \quad (43)$$

$$\forall f \in C^{\bar{\Psi}} C, \quad \pm \Psi_1 \in \mathfrak{M}_0, \quad \pm \Psi_2 \in \mathfrak{M}'_0.$$

Аналогично с учетом (14), (45) и (48) заключаем, что если $\pm \Psi_1 \in F$, $\pm \Psi_2 \in F$ и выполнено условие (8), то для любого $f \in C^{\bar{\Psi}} C$ в каждой точке x

$$|f(x) - V_n^{[\eta(n)]}(f; x)| \leq O(1) \bar{\Psi}(n) E_n(f^{\bar{\Psi}}), \quad \eta(n) = \eta(\bar{\Psi}; n). \quad (44)$$

Если $\pm \Psi_1 \in F$, $\pm \Psi_2 \in F$ и выполняется условие (8'), то для любого $f \in C^{\bar{\Psi}} C$ в каждой точке x

$$|f(x) - V_n^{[\eta_1(n)]}(f; x)| \leq O(1) |\Psi_1(n)| E_n(f^{\bar{\Psi}}), \quad \eta_1(n) = \eta(\Psi_1; n). \quad (44')$$

Если $\pm \Psi_2 \in \mathfrak{M}'_0$, то для каждого $n \in \mathbb{N}$

$$\int_n^\infty \frac{|\Psi_2(t)|}{t} dt = \int_{2n}^\infty \frac{|\Psi_2(t)|}{t} dt + r_n(\Psi_2), \tag{45}$$

причем

$$r_n(\Psi_2) = \int_n^\infty \frac{|\Psi_2(t)|}{t} dt \leq |\Psi_2(n)| \ln 2. \tag{46}$$

Кроме того, если $\psi \in \mathfrak{M}'_0$, то согласно определению для каждого $t \geq 1$ выполняется неравенство $t(\eta(\psi; t) - t)^{-1} \leq K$ или же $\eta(\psi; t) \geq (K + 1)t$, где $K > 0$. Поэтому с учетом равенства $\psi(\eta(\psi; t)) = \frac{1}{2}\psi(t)$ приходим к заключению, что для каждого $q > 0$ и $m \in N$ найдется постоянная C_q , зависящая только от q , и такая, что будет справедливо неравенство

$$\psi(m) \leq C_q^\Psi(mq). \tag{47}$$

Поэтому в силу (43) и (45) – (47) заключаем, что если $\pm\psi_1 \in \mathfrak{M}'_0$, $\pm\psi_2 \in \mathfrak{M}'_0$, то для любой функции $f \in C^{\bar{\Psi}}C$ в каждой точке x

$$|f(x) - V_n^{2n-1}(f; x)| \leq O(1) \left(\int_{2n-1}^\infty \frac{|\Psi_2(t)|}{t} dt + \bar{\Psi}(2n-1) \right) E_n(f^{\bar{\Psi}}). \tag{48}$$

Отсюда, полагая $C_\infty^{\bar{\Psi}} = \{f : f \in C^{\bar{\Psi}}C, \|f^{\bar{\Psi}}\|_C \leq 1\}$, приходим к следующему утверждению.

Теорема 3. Пусть $\pm\psi_1 \in \mathfrak{M}'_0$, $\pm\psi_2 \in \mathfrak{M}'_0$ и $f \in C_\infty^{\bar{\Psi}}$. Тогда для каждого $n \in N$ найдется тригонометрический полином $t_{n-1}(\cdot)$ вида (42) степени $\leq n - 1$ такой, что

$$E_n(f) \leq \|f(x) - t_{n-1}(x)\|_C \leq O(1) \left(\int_n^\infty \frac{|\Psi_2(t)|}{t} dt + \bar{\Psi}(n) \right), \tag{49}$$

где $O(1)$ — величина, равномерно ограниченная по $n \in N$ и $f \in C_\infty^{\bar{\Psi}}$.

Если $\pm\psi_1 \in F$, $\pm\psi_2 \in F$ и $f \in C_\infty^{\bar{\Psi}}$, то при выполнении (8) в силу (44) имеем

$$\|f(x) - V_n^{[\eta(n)]}(f; x)\|_C \leq O(1) \bar{\Psi}(n), \tag{50}$$

а при выполнении (8') в силу (44') получим

$$\|f(x) - V_n^{[\eta_1(n)]}(f; x)\|_C \leq O(1) |\psi_1(n)|. \tag{50'}$$

Поскольку для каждого $\psi \in \mathfrak{M}$ и для любого $t > 1$ $\psi(\eta(\psi; t)) = \frac{1}{2}\psi(t)$, то в правых частях (50) и (50') вместо $\bar{\Psi}(n)$ и $|\psi_1(n)|$ можно поставить соответственно $\bar{\Psi}([\eta(\bar{\Psi}; n)])$ и $|\psi_1([\eta(\psi_1; n)])|$. Поэтому вследствие неравенств (50) и (50') получаем следующее утверждение.

Теорема 4. Пусть $\pm\psi_1 \in F$, $\pm\psi_2 \in F$ и $f \in C_\infty^{\bar{\Psi}}$. Тогда для каждого $n \in N$ найдется тригонометрический полином $t_{n-1}(\cdot)$ вида (42) степени $n - 1$ такой, что если выполнено условие (8), то

$$E_n(f) \leq \|f(x) - t_{n-1}(x)\|_C \leq O(1) \bar{\Psi}(n), \tag{51}$$

а если выполнено условие (8'), то

$$E_n(f) \leq \|f(x) - t_{n-1}(x)\|_C \leq O(1) |\psi_1(n)|. \tag{51'}$$

В равенствах (51) и (51') $O(1)$ — величины, равномерно ограниченные по $n \in N$ и по $f \in C_{\infty}^{\bar{\Psi}}$.

Пусть H_{ω} — класс 2π -периодических непрерывных функций $f(t)$, удовлетворяющих условию

$$|f(t) - f(t')| \leq \omega(|t - t'|), \quad \int_{-\pi}^{\pi} f(t) dt = 0, \quad (52)$$

$$C_{\infty}^{\bar{\Psi}} H_{\omega} = \{f: f \in C_{\infty}^{\bar{\Psi}}, f^{\bar{\Psi}} \in H_{\omega}\}.$$

Хорошо известно (см., например, [7, с. 204]), что

$$E_n(H_{\omega}) \leq O(1) \omega\left(\frac{1}{n}\right). \quad (53)$$

Поэтому вследствие соотношений (44), (44') и (48) получаем следующий аналог теорем 3 и 4 для классов $C_{\infty}^{\bar{\Psi}} H_{\omega}$.

Теорема 5. Пусть $\pm \psi_1 \in \mathfrak{M}'_0$, $\pm \psi_2 \in \mathfrak{M}'_0$ и $f \in C_{\infty}^{\bar{\Psi}} H_{\omega}$. Тогда для каждого $n \in N$ найдется тригонометрический полином $t_{n-1}(\cdot)$ вида (42) степени $n-1$ такой, что

$$E_n(f) \leq \|f(x) - t_{n-1}(x)\|_C \leq O(1) \left(\int_n^{\infty} \frac{|\Psi_2(t)|}{t} dt + \bar{\Psi}(n) \right) \omega\left(\frac{1}{n}\right). \quad (54)$$

Если $\pm \psi_1 \in F$, $\pm \psi_2 \in F$ и $f \in C_{\infty}^{\bar{\Psi}} H_{\omega}$, то для каждого $n \in N$ найдется тригонометрический полином $t_{n-1}(\cdot)$ вида (42) степени $n-1$ такой, что если выполнено условие (8), то

$$E_n(f) \leq \|f(x) - t_{n-1}(x)\|_C \leq O(1) \bar{\Psi}(n) \omega\left(\frac{1}{n}\right), \quad (55)$$

а если выполнено условие (13'), то

$$E_n(f) \leq \|f(x) - t_{n-1}(x)\|_C \leq O(1) |\Psi_1(n)| \omega\left(\frac{1}{n}\right). \quad (55')$$

В равенствах (54)–(55') $O(1)$ — величины, равномерно ограниченные по $n \in N$ и по $f \in C_{\infty}^{\bar{\Psi}} H_{\omega}$.

Как следует из утверждений § 6.5 в [6], порядки приближений в классах $C_{\infty}^{\bar{\Psi}}$ и $C_{\infty}^{\bar{\Psi}} H_{\omega}$, установленные в теоремах 3–5, являются точными.

3. О сильной суммируемости рядов Фурье. В качестве другого примера приложения утверждений теорем 1 и 2 рассмотрим поведение величины

$$H_n^p(f; x; \lambda) = \sum_{k=n}^{\infty} \lambda_k |\rho_k(f; x)|^p, \quad (56)$$

где λ_k — некоторая числовая последовательность и p — фиксированное положительное число. Такие величины впервые изучались в работах Харди и Литтлвуда [8, 9], где были заложены основы теории сильной суммируемости рядов Фурье.

Установим сначала следующее утверждение.

Теорема 6. Пусть $\pm \psi_1 \in \mathfrak{M}'_0$, $\pm \psi_2 \in \mathfrak{M}'_0$, $p > 0$ и последовательность λ_k , $k \in N$, такова, что $\lambda_k \geq 0$ и числа $\beta_k = \lambda_k \alpha_k^p$, где

$$\alpha_k = \int_k^{\infty} \frac{|\Psi_2(t)|}{t} dt + \bar{\Psi}(k), \quad (57)$$

не возрастают при всех $k \geq n$. Тогда при каждой $f \in C^{\bar{\Psi}} C$ в каждой точке x

$$H_n^p(f; x; \lambda) \leq C_p \left(n \lambda_n \alpha_n^p E_n^p(f^{\bar{\Psi}}) + \sum_{k=n}^{\infty} \lambda_k \alpha_k^p E_k^p(f^{\bar{\Psi}}) \right), \quad n = 1, 2, \dots, \quad (58)$$

где C_p — величина, равномерно ограниченная по $n \in N$ и по $f \in C^{\bar{\Psi}} C$.

Доказательство. Положим $n_0 = n$, $n_1 = 2n_0, \dots, n_i = 2n_{i-1}$. Тогда в силу неравенства (6) получим

$$\begin{aligned} H_n^p(f; x; \lambda) &= \sum_{k=n}^{\infty} \lambda_k |\rho_k(f; x)|^p = \sum_{i=0}^{\infty} \sum_{k=n_i}^{2n_i-1} \lambda_k |\rho_k(f; x)|^p \leq \\ &\leq \sum_{i=0}^{\infty} \bar{\lambda}_i \sum_{k=n_i}^{2n_i-1} |\rho_k(f; x)|^p \leq \\ &\leq C_p \sum_{i=0}^{\infty} \bar{\lambda}_i n_i \alpha_{n_i}^p E_{n_i}^p(f^{\bar{\Psi}}), \quad \bar{\lambda}_i = \max \{ \lambda_k : n_i \leq k \leq 2n_i - 1 \}. \end{aligned} \quad (59)$$

Заметим, что можно указать такую постоянную A , что при всех $k \in N$

$$\alpha_k \leq A \alpha_{2k}. \quad (60)$$

Действительно, учитывая (47) (при $q = 2$), имеем

$$\begin{aligned} \alpha_k &= \int_k^{\infty} \frac{|\Psi_2(t)|}{t} dt + \bar{\Psi}(k) = \int_{2k}^{\infty} \frac{|\Psi_2(t)|}{t} dt + \int_k^{2k} \frac{|\Psi_2(t)|}{t} dt + \bar{\Psi}(k) \leq \\ &\leq \int_{2k}^{\infty} \frac{|\Psi_2(t)|}{t} dt + \bar{\Psi}(k)(1 + \ln 2) \leq \int_{2k}^{\infty} \frac{|\Psi_2(t)|}{t} dt + A \bar{\Psi}(2k) \leq A \alpha_{2k}. \end{aligned}$$

Пусть теперь k_i — число, для которого $\bar{\lambda}_i \equiv \lambda_{k_i}$. По условию числа $\beta_k = \lambda_k \alpha_k^p$ не возрастают. Поэтому, учитывая (60), получаем

$$\bar{\lambda}_i \alpha_{n_i}^p \leq C_p \lambda_{k_i} \alpha_{n_i}^p \leq C_p \lambda_{k_i} \alpha_{k_i}^p \leq C_p \lambda_{n_i} \alpha_{n_i}^p. \quad (61)$$

Подставляя эту оценку в (59), находим

$$\begin{aligned} H_n^p(f; x; \lambda) &\leq C_p \sum_{i=0}^{\infty} n_i \lambda_{n_i} \alpha_{n_i}^p E_{n_i}^p(f^{\bar{\Psi}}) \leq \\ &\leq C_p \left(n_0 \lambda_{n_0} \alpha_{n_0}^p E_{n_0}^p(f^{\bar{\Psi}}) + \sum_{i=1}^{\infty} \frac{n_i}{n_{i-1}} \sum_{k=n_{i-1}}^{2n_i-1} \lambda_k \alpha_k^p E_k^p(f^{\bar{\Psi}}) \right) \leq \\ &\leq C_p \left(n \lambda_n \alpha_n^p E_n^p(f^{\bar{\Psi}}) + \sum_{k=n}^{\infty} \lambda_k \alpha_k^p E_k^p(f^{\bar{\Psi}}) \right). \end{aligned}$$

Теорема 6 доказана.

Заметим, что при $n = 1$ из (58) получаем

$$\sum_{k=1}^{\infty} \lambda_k |\rho_k(f; x)|^p \leq C_p \sum_{k=1}^{\infty} \lambda_k \left(\int_k^{\infty} \frac{|\Psi_2(t)|}{t} dt + \bar{\Psi}(k) \right)^p E_k^p(f^{\bar{\Psi}}). \quad (58')$$

Отсюда, в частности, следует, что λ -средние величин $|\rho_k(f; x)|^p$ ведут себя

подобно λ -средним величин наилучших приближений данной функции $f \in C^{\bar{\Psi}}C$.

Теорема 7. Пусть $\pm\psi_1 \in F$, $\pm\psi_2 \in F$, $p > 0$ и последовательность λ_k , $k \in N$, такова, что $\lambda_k \geq 0$ и числа $\beta_k = \lambda_k \bar{\Psi}^p(k)$ не возрастают при всех $k \geq n$. Тогда если выполнено условие (8), то для каждой $f \in C^{\bar{\Psi}}C$ при любом $n \in N$ в каждой точке x

$$H_n^p(f; x; \lambda) \leq C_p \left(\lambda_n (\eta(\bar{\Psi}; n) - n) \bar{\Psi}^p(n) E_n^p(f^{\bar{\Psi}}) + \sum_{k=n}^{\infty} \lambda_k \bar{\Psi}^p(k) E_k^p(f^{\bar{\Psi}}) \right). \quad (62)$$

Если $\pm\psi_1 \in F$, $\pm\psi_2 \in F$, $p > 0$ и последовательность λ_k , $k \in N$, такова, что $\lambda_k \geq 0$ и числа $\beta_k = \lambda_k |\psi_1(k)|^p$ не возрастают при всех $k \geq n$, то при условии (8') и $f \in C^{\bar{\Psi}}C$ при любых $n \in N$ в каждой точке x

$$H_n^p(f; x; \lambda) \leq C_p \left(\lambda_n (\eta(\psi_1; n) - n) |\psi_1(n)|^p E_n^p(f^{\bar{\Psi}}) + \sum_{k=n}^{\infty} \lambda_k |\psi_1(k)|^p E_k^p(f^{\bar{\Psi}}) \right). \quad (62')$$

В неравенствах (62) и (62') C_p — величины, равномерно ограниченные по $n \in N$ и по $f \in C^{\bar{\Psi}}C$.

Доказательство. Положим $n_0 = n$, $n_i = [\eta(n_{i-1})] + 1$, $i \in N$, где $\eta(t) = \eta(\bar{\Psi}; t)$. Тогда

$$H_n^p(f; x; \lambda) = \sum_{k=n}^{\infty} \lambda_k |\rho_k(f; x)|^p = \sum_{i=0}^{\infty} \sum_{k=n_i}^{[\eta(n_i)]} \lambda_k |\rho_k(f; x)|^p \leq \sum_{i=0}^{\infty} \bar{\lambda}_i \sum_{k=n_i}^{[\eta(n_i)]} |\rho_k(f; x)|^p, \quad \bar{\lambda}_i = \max \{ \lambda_k : n_i \leq k \leq [\eta(n_i)] \}. \quad (63)$$

Если выполнено условие (8), то в силу (9) имеем

$$\sum_{k=n_i}^{[\eta(n_i)]} |\rho_k(f; x)|^p \leq C_p \bar{\Psi}^p(n_i) \gamma_{n_i}, \quad \gamma_{n_i} = [\eta(n_i)] - n_i + 1 \stackrel{\text{def}}{=} \Delta_i(\bar{\Psi}). \quad (64)$$

Поэтому

$$\begin{aligned} H_n^p(f; x; \lambda) &\leq C_p \sum_{i=0}^{\infty} \bar{\lambda}_i \bar{\Psi}^p(n_i) E_{n_i}^p(f^{\bar{\Psi}}) \Delta_i(\bar{\Psi}) = \\ &= C_p \left(\bar{\lambda}_{n_0} \bar{\Psi}^p(n_0) E_{n_0}^p(f^{\bar{\Psi}}) \Delta_0(\bar{\Psi}) + \right. \\ &\left. + \sum_{i=1}^{\infty} \bar{\lambda}_i \bar{\Psi}^p(n_i) E_{n_i}^p(f^{\bar{\Psi}}) \Delta_{i-1}(\bar{\Psi}) \frac{\Delta_i(\bar{\Psi})}{\Delta_{i-1}(\bar{\Psi})} \right). \quad (65) \end{aligned}$$

Далее покажем, что

$$\frac{\Delta_i(\bar{\Psi})}{\Delta_{i-1}(\bar{\Psi})} \leq K < \infty, \quad i = 1, 2, \dots \quad (66)$$

Эту оценку получим в качестве следствия из такого утверждения.

Предложение 3. Если $\pm\psi_1 \in F$, $\pm\psi_2 \in F$ и выполнено условие (8), то

функция $\bar{\Psi}(t) = (\psi_1^2(t) + \psi_2^2(t))^{1/2}$ также принадлежит к F .

Доказательство. Как показано в [10, с. 695], если $\psi \in \mathfrak{M}$, то условие

$$0 < K_1 \leq \frac{\eta(\eta(t)) - \eta(t)}{\eta(t) - t} \leq K_2 < \infty, \quad \eta(t) = \eta(\psi; t), \quad t \geq 1, \quad (67)$$

является необходимым и достаточным для того, чтобы $\psi(\cdot)$ принадлежала к F . Согласно замечанию 2, $\bar{\Psi} \in \mathfrak{M}$. Поэтому остается показать, что для $\bar{\Psi}(\cdot)$ выполняется условие (67).

Положим $\eta_1(t) = \eta(\psi_1; t)$, $\eta_2(t) = \eta(\psi_2; t)$ и $\eta(t) = \eta(\bar{\Psi}; t)$. Согласно предложению 1, при любом $t \geq 1$ значение $\eta(t)$ находится между значениями $\eta_1(t)$ и $\eta_2(t)$. Покажем, что и значение $\eta(\eta(t))$ также лежит между $\eta_1(\eta_1(t))$ и $\eta_2(\eta_2(t))$. Пусть, например,

$$\eta_1(\eta_1(t)) \leq \eta_2(\eta_2(t)), \quad (68)$$

тогда, принимая во внимание, что $\forall \varphi \in \mathfrak{M} \quad \varphi(\eta(\eta(t))) = \frac{1}{4}\varphi(t)$, $\eta(t) = \eta(\varphi; t)$, получаем

$$\begin{aligned} \bar{\Psi}(\eta_1(\eta_1(t))) &= (\psi_1^2(\eta_1(\eta_1(t))) + \psi_2^2(\eta_1(\eta_1(t))))^{1/2} \geq \\ &\geq \frac{1}{4}(\psi_1^2(t) + \psi_2^2(t))^{1/2} = \bar{\Psi}(\eta(\eta(t))) \end{aligned}$$

и, значит, $\eta_1(\eta_1(t)) \leq \eta(\eta(t))$. Аналогично убеждаемся и в том, что для каждого $t \geq 1$ $\eta(\eta(t)) \leq \eta_2(\eta_2(t))$. Следовательно, $\eta(\eta(t))$ действительно находится между значениями $\eta_1(\eta_1(t))$ и $\eta_2(\eta_2(t))$.

Пусть и далее в данной точке t выполняется условие (68) и, например, условие

$$\eta_2(t) \leq \eta(t) \leq \eta_1(t). \quad (69)$$

Тогда, так как функция $\pm \psi_2 \in F$ и, следовательно, для нее справедливо (67), имеем

$$\frac{\eta(\eta(t)) - \eta(t)}{\eta(t) - t} \leq \frac{\eta_2(\eta_2(t)) - t}{\eta_2(t) - t} = \frac{\eta_2(\eta_2(t)) - \eta_2(t)}{\eta_2(t) - t} + 1 \leq K_2 + 1. \quad (70)$$

С другой стороны, в силу (68), (69), (67) и (8)

$$\begin{aligned} \frac{\eta(\eta(t)) - \eta(t)}{\eta(t) - t} &\geq \frac{\eta_1(\eta_1(t)) - \eta_1(t)}{\eta_1(t) - t} \cdot \frac{\eta_1(t) - t}{\eta(t) - t} \geq \\ &\geq K_1 \frac{\eta_1(t) - t}{\eta_2(t) - t} \geq \alpha > 0. \end{aligned} \quad (70')$$

Объединяя (70) и (70'), заключаем, что для функции $\bar{\Psi}(t)$ выполняется (67), следовательно, она принадлежит к F .

Продолжим доказательство теоремы. В [6, с. 193] показано, что при $\psi \in F$ величина $\frac{\Delta_i(\psi)}{\Delta_{i-1}(\psi)}$ является равномерно ограниченной. Поэтому из предложения 3 следует неравенство (66).

Обозначим через k_i число, для которого $\bar{\lambda}_i = \lambda_{k_i}$, $k_i \in [n_i, [\eta(n_i)]]$. Поскольку числа $\lambda_k \bar{\Psi}^P(k)$ не возрастают, то

$$\bar{\lambda}_i \bar{\Psi}^P(n_i) = \lambda_{k_i} 2^P \bar{\Psi}^P(\eta(n_i)) \leq 2^P \lambda_{k_i} \bar{\Psi}^P(k_i) \leq 2^P \lambda_{n_i} \bar{\Psi}^P(n_i). \quad (71)$$

Подставляя оценки (66) и (71) в (65), получаем

$$\begin{aligned}
 H_n^P(f; x; \lambda) &\leq C_p \left(\lambda_n \bar{\Psi}^P(n) E_n^P(f^{\bar{\Psi}})(\eta(n) - n) + \right. \\
 &\quad \left. + \sum_{i=1}^{\infty} \lambda_{n_i} \bar{\Psi}^P(n_i) E_{n_i}^P(f^{\bar{\Psi}}) \Delta_{i-1}(\bar{\Psi}) \right) \leq \\
 &\leq C_p \left(\lambda_n \bar{\Psi}^P(n) E_n^P(f^{\bar{\Psi}})(\eta(n) - n) + \sum_{i=0}^{\infty} \sum_{k=n_i}^{[\eta(n_i)]} \lambda_k \bar{\Psi}^P(k) E_{n_i}^P(f^{\bar{\Psi}}) \right) = \\
 &= C_p \left(\lambda_n \bar{\Psi}^P(n) E_n^P(f^{\bar{\Psi}})(\eta(n) - n) + \sum_{k=n}^{\infty} \lambda_k \bar{\Psi}^P(k) E_k^P(f^{\bar{\Psi}}) \right). \quad (72)
 \end{aligned}$$

Неравенство (62) доказано. Ясно, что полагая $n_0 = n$, $n_i = [\eta(n_{i-1})] + 1$, $i \in \mathbb{N}$, где $\eta(t) = \eta(\psi_1; t)$, и повторяя рассуждения, используемые при доказательстве оценки (62), получаем неравенство (62). Теорема 7 доказана.

4. Аналоги теорем 1 и 2 в интегральной метрике.

Теорема 1'. Пусть $\pm \psi_1 \in \mathfrak{M}'_0$, $\pm \psi_2 \in \mathfrak{M}'_0$ и

$$R_n(f; x) = \frac{1}{n} \sum_{k=n}^{2n-1} \rho_k(f; x). \quad (73)$$

Тогда для любой $f \in L^{\bar{\Psi}}$

$$\|R_n(f; x)\|_1 \leq O(1) \left(\int_n^{\infty} \frac{|\psi_2(t)|}{t} dt + \bar{\Psi}(n) \right) E_n(f^{\bar{\Psi}})_1, \quad (74)$$

где $\|\varphi\|_1 = \int_{-\pi}^{\pi} |\varphi(t)| dt$, $\bar{\Psi}(n) = (\psi_1^2(n) + \psi_2^2(n))^{1/2}$ и $E_n(\varphi)_1$ — величина наилучшего приближения функции $\varphi(\cdot)$ в пространстве L_1 посредством тригонометрических полиномов $t_{n-1}(\cdot)$ степени $\leq n-1$:

$$E_n(\varphi)_1 = \inf_{t_{n-1}} \|\varphi(\cdot) - t_{n-1}(\cdot)\|_1, \quad (75)$$

а $O(1)$ — величина, равномерно ограниченная по n и по $f \in L^{\bar{\Psi}}$.

Доказательство. В [3, с. 396] получен аналог леммы 2 из [2], согласно которому справедливо следующее утверждение.

Лемма 1'. Пусть $\pm \psi_1 \in \mathfrak{M}'_0$, $\pm \psi_2 \in \mathfrak{M}'_0$ и a — произвольное положительное число. Тогда если $f \in L^{\bar{\Psi}}$, то при любом $n \in \mathbb{N}$ почти всюду выполняется равенство (10), если в нем вместо $\|\Delta_n(x; t)\|_C$ использовать величину $\|\Delta_n(x; t)\|_1$.

Принимая во внимание эту лемму, имеем

$$\begin{aligned}
 \|R_n(f; x)\|_1 &= \left\| \frac{1}{n} \sum_{k=n}^{2n-1} \lambda_k \rho_k(f; x) \right\|_1 \leq \\
 &\leq \left\| \frac{1}{n} \sum_{k=n}^{2n-1} \int_{|t| \leq \alpha/k} \Delta_n(x; t) \mathcal{J}_2(\psi_2; n; t)_1 dt \right\|_1 +
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& + \left\| \frac{1}{n} \sum_{k=n}^{2n-1} \frac{\bar{\Psi}(k)}{\pi} \int_{a/k \leq |t| \leq \pi/2}^{\infty} \Delta_n(x; t) \frac{\sin(kt + \theta_k)}{t} dt \right\|_1 + \\
& + O(1) \frac{1}{n} \sum_{k=n}^{2n-1} \bar{\Psi}(k) \|\Delta_n(x; t)\|_1 \stackrel{\text{df}}{=} \sigma'_1 + \sigma'_2 + \sigma'_3. \quad (76)
\end{aligned}$$

Поступая так, как и при получении оценок (15) и (16), получаем

$$\sigma'_1 \leq 2E_n(f\bar{\Psi})_1 \left(\frac{2}{\pi} \int_n^{\infty} \frac{|\Psi_2(t)|}{t} dt + O(1)\bar{\Psi}(n) \right) \quad (77)$$

и

$$\sigma'_3 \leq O(1)\bar{\Psi}(n)E_n(f\bar{\Psi})_1. \quad (78)$$

Покажем, что и

$$\sigma'_2 \leq O(1)\bar{\Psi}(n)E_n(f\bar{\Psi})_1. \quad (79)$$

Имеем

$$\begin{aligned}
\sigma'_2 \leq & \left\| \frac{1}{n} \sum_{k=n}^{2n-1} \frac{\bar{\Psi}(n)}{\pi} \int_{a/2n \leq |t| \leq \pi/2} \frac{\Delta_n(x; t)}{t} \sin(kt + \theta_k) dt \right\|_1 + \\
& + O(1)\bar{\Psi}(n)E_n(f\bar{\Psi})_1.
\end{aligned}$$

Отсюда, учитывая равенства (11), получаем

$$\begin{aligned}
\sigma'_2 \leq & \left\| \frac{1}{\pi} \int_{a/2n \leq |t| \leq \pi/2} \frac{\Delta_n(x; t)}{t} \sum_{k=n}^{2n} (\psi_1(k)\sin kt - \psi_2(k)\cos kt) dt \right\|_1 + \\
& + O(1)\bar{\Psi}(n)E_n(f\bar{\Psi})_1. \quad (80)
\end{aligned}$$

Выполняя преобразование Абеля, в силу монотонности функций ψ_1 и ψ_2 убеждаемся, что

$$\begin{aligned}
\left| \sum_{k=n}^{\infty} \psi_1(k)\sin kt \right| & \leq O(1)\psi_1(n)|t|^{-1}, \\
\left| \sum_{k=n}^{\infty} \psi_2(k)\cos kt \right| & \leq O(1)\psi_2(n)|t|^{-1}.
\end{aligned} \quad (81)$$

Поэтому

$$\sigma'_2 \leq O(1)E_n(f\bar{\Psi})_1\bar{\Psi}(n) \left(\frac{1}{n} \int_{a/2n \leq |t| \leq \pi/2} \frac{dt}{t^2} + 1 \right),$$

откуда сразу следует (79). Объединяя оценки (76) – (79), получаем (74).

Теорема 2'. Пусть $\pm\psi_1 \in F$, $\pm\psi_2 \in F$ и последовательность λ_k , $k \in N$, такова, что $\lambda_k \geq 0$ и числа $\beta_k = \lambda_k \bar{\Psi}(k)$ не возрастают. Пусть, далее,

$$R_n(f; x; \lambda) = \frac{1}{\gamma_n} \sum_{k=n}^{[\eta(n)]} \lambda_k \rho_k(f; x), \quad (82)$$

где $\eta(t) = \eta(\bar{\Psi}; t)$ и $\gamma_n = [\eta(n)] - n + 1$, $[\alpha]$ — целая часть числа α .

Тогда если выполнено условие (8), то для каждой $f \in L^{\bar{\Psi}}$

$$\|R_n(f; x; \lambda)\|_1 \leq C_\lambda \bar{\Psi}(n) \lambda_n E_n(f^{\bar{\Psi}})_1, \quad (83)$$

где C_λ — величина, равномерно ограниченная по $n \in N$ и $f \in L^{\bar{\Psi}}$.

Доказательство. В [1, с. 1111] доказана лемма 5, согласно которой с учетом леммы 7 из [2] справедливо такое утверждение.

Лемма 2'. Пусть $\pm \psi_1 \in F$, $\pm \psi_2 \in F$ и выполнено соотношение (8). Тогда для каждой $f \in L^{\bar{\Psi}}$ при любом $n \in N$ почти всюду выполняется равенство (25), если в нем вместо $\|\Delta_n(x; t)\|_C$ использована величина $\|\Delta_n(x; t)\|_1$.

Не ограничивая общности, будем считать, что $\eta(n) \geq n + 1$, так как в противном случае оценка (83) следует из теоремы 9, приведенной в [1], согласно которой в рассматриваемом случае

$$\|\rho_n(f; x)\|_1 \leq \left(\frac{4}{\pi^2} \ln^+(\eta(n) - n) + O(1) \right) \bar{\Psi}(n) E_n(f^{\bar{\Psi}})_1.$$

Учитывая утверждение леммы 2', имеем

$$\begin{aligned} \|R_n(f; x; \lambda)\|_1 &= \left\| \frac{1}{\gamma_n} \sum_{k=n}^{[\eta(n)]} \lambda_k \rho_k(f; x) \right\|_1 \leq \\ &\leq \left\| \frac{1}{\pi \gamma_n} \sum_{k=n}^{[\eta(n)]} \lambda_k \bar{\Psi}(k) \int_{a_k \leq |t| \leq \pi/2} \Delta_n(x; t) \frac{\sin(kt + \theta_k)}{t} dt \right\|_1 + \\ &\quad + O(1) \bar{\Psi}(n) \lambda_n E_n(f^{\bar{\Psi}})_1. \end{aligned} \quad (84)$$

Полагая, как и при доказательстве теоремы 2, $\bar{a}_n = \max(a_k: a_k < \pi/2, k \in [n, [\eta(n)]])$ и принимая во внимание оценку (30), находим

$$\begin{aligned} \|R_n(f; x; \lambda)\|_1 &\leq \\ &\leq O(1) \left(\left\| \int_{\bar{a}_n \leq |t| \leq \pi/2} \frac{\Delta_n(x; t)}{t} \frac{1}{\gamma_n} \sum_{k=n}^{[\eta(n)]} \lambda_k \bar{\Psi}(k) \sin(kt + \theta_k) dt \right\|_1 + \right. \\ &\quad \left. + \bar{\Psi}(n) \lambda_n E_n(f^{\bar{\Psi}})_1 \right). \end{aligned} \quad (85)$$

Отсюда с учетом монотонности чисел $\beta_k = \lambda_k \bar{\Psi}(k)$ и соотношений (81) имеем

$$\|R_n(f; x; \lambda)\|_1 \leq O(1) E_n(f^{\bar{\Psi}})_1 \lambda_n \bar{\Psi}(n) \left(\frac{1}{\gamma_n} \int_{\bar{a}_n \leq |t| \leq \pi/2} \frac{dt}{t^2} + 1 \right), \quad (86)$$

и чтобы получить (83), остается показать, что

$$\frac{1}{\gamma_n \bar{a}_n} \leq O(1). \quad (87)$$

В [6, с. 186] показано, что если $\psi \in F$, то

$$0 < K_1 \leq \frac{\eta(\psi; k) - k}{\eta(\psi; n) - n} \leq K_2 \quad \forall k \in [n, \eta(\psi; n)], \quad n = 1, 2, \dots \quad (88)$$

Поэтому

$$\frac{1}{\gamma_n \bar{a}_n} \leq K_2 \frac{\eta(n) - n}{[\eta(n)] - n + 1} < K_2, \quad n = 1, 2, \dots, \quad (89)$$

и (87) доказано.

Теорема 2''. Пусть $\pm \psi_1 \in F$, $\pm \psi_2 \in F$ и последовательность λ_k , $k \in N$, такова, что $\lambda_k \geq 0$ и числа $\beta_k = \lambda_k \psi_1(k)$ не возрастают. Пусть, далее,

$$R_n(f; x; \lambda) = \frac{1}{\gamma_n} \sum_{k=n}^{[\eta(n)]} \lambda_k \rho_k(f; x), \quad (90)$$

где $\eta(t) = \eta(\psi_1; t)$ и $\gamma_n = [\eta(n)] - n + 1$. Тогда если выполнено условие (8'), то для каждой $f \in L^{\bar{\Psi}}$

$$\|R_n(f; x; \lambda)\|_1 \leq C_\lambda |\psi_1(n)| E_n(f^{\bar{\Psi}})_1, \quad (91)$$

где C_λ — величина, равномерно ограниченная по $n \in N$ и $f \in L^{\bar{\Psi}}$.

Эта теорема является аналогом второй части теоремы 2 и ее доказательство получается путем повторения рассуждений из доказательства теоремы 2' с использованием вместо леммы 2' следующего утверждения, фактически доказанного в [1].

Лемма 2''. Пусть $\pm \psi_1 \in F$, $\pm \psi_2 \in F$ и выполнено условие (8'). Тогда если $f \in L^{\bar{\Psi}}$, то для любого $n \in N$ и для любого тригонометрического полинома $t_{n-1}(\cdot)$ степени $n-1$ почти в каждой точке x

$$\begin{aligned} \rho_n(f; x) &= -\frac{\psi_1(n)}{n} \int_{a_n \leq |t| \leq \pi/2} \Delta_n(a; t) \frac{\sin nt}{t} dt + \\ &+ O(1) |\psi_1(n)| E_n(f^{\bar{\Psi}})_1. \end{aligned} \quad (92)$$

где $a_n = \eta(\psi_1; t) - n$ и $O(1)$ — величина, равномерно ограниченная по $n \in N$ и по $f \in L^{\bar{\Psi}}$.

Из теоремы 1', повторением рассуждений, приводящих к оценке (48), убеждаемся в справедливости того факта, что если $\pm \psi_1 \in \mathfrak{M}'_0$, $\pm \psi_2 \in \mathfrak{M}'_0$, то для любой функции $f \in L^{\bar{\Psi}}$

$$\begin{aligned} &\|f(x) - V_n^{2n-1}(f; x)\|_1 \leq \\ &\leq O(1) \left(\int_{2n-1}^{\infty} \frac{|\psi_2(t)|}{t} dt + \bar{\Psi}(2n-1) \right) E_n(f^{\bar{\Psi}})_1. \end{aligned} \quad (93)$$

Отсюда, полагая $L_1^{\bar{\Psi}} = \{f: f \in L^{\bar{\Psi}}, \|f^{\bar{\Psi}}\|_1 \leq 1\}$, получаем аналог теоремы 3.

Теорема 3'. Пусть $\pm \psi_1 \in \mathfrak{M}'_0$, $\pm \psi_2 \in \mathfrak{M}'_0$ и $f \in L_1^{\bar{\Psi}}$. Тогда для каждого $n \in N$ найдется тригонометрический полином $t_{n-1}(\cdot)$ вида (42) такой, что

$$E_n(f)_1 \leq \|f(x) - t_{n-1}(x)\|_1 \leq O(1) \left(\int_n^{\infty} \frac{|\psi_2(t)|}{t} dt + \bar{\Psi}(n) \right), \quad (94)$$

где $O(1)$ — величина, равномерно ограниченная по $n \in N$ и по $f \in L_1^{\bar{\Psi}}$.

Из теорем 2' и 2'' получаются следующие аналоги теорем 4 и 5.

Теорема 4'. Пусть $\pm \psi_1 \in F$, $\pm \psi_2 \in F$ и $f \in L_1^{\bar{\Psi}}$. Тогда для каждого $n \in N$ найдется тригонометрический полином $t_{n-1}(\cdot)$ вида (42) степени $n-1$ такой, что если выполнено условие (8), то

$$E_n(f)_1 \leq \|f(x) - t_{n-1}(x)\|_1 \leq O(1)\bar{\psi}(n), \quad (95)$$

а если выполнено условие (8'), то

$$E_n(f)_1 \leq \|f(x) - t_{n-1}(x)\|_1 \leq O(1)|\psi_1(n)|. \quad (95')$$

В равенствах (95) и (95') $O(1)$ — величины, равномерно ограниченные по $n \in N$ и по $f \in L_1^{\bar{\psi}}$.

Теорема 5'. Пусть $\pm\psi_1 \in F$, $\pm\psi_2 \in F$ и $f \in L^{\bar{\psi}}H_{\omega_1}$, где

$$H_{\omega_1} = \{\varphi: \varphi \in L, \|\varphi(\cdot+t) - \varphi(\cdot)\|_1 \leq \omega(t)\},$$

$\omega(t)$ — заданный модуль непрерывности. Тогда для каждого $n \in N$ найдется тригонометрический полином $t_{n-1}(\cdot)$ вида (42) степени $n-1$ такой, что если выполнено условие (8), то

$$E_n(f)_1 \leq \|f(x) - t_{n-1}(f; x)\|_1 \leq O(1)\bar{\psi}(n)\omega\left(\frac{1}{n}\right), \quad (96)$$

а если выполнено условие (8'), то

$$E_n(f)_1 \leq \|f(x) - t_{n-1}(f; x)\|_1 \leq O(1)|\psi_1(n)|\omega\left(\frac{1}{n}\right). \quad (96')$$

В равенствах (96) и (96') $O(1)$ — величины, равномерно ограниченные по $n \in N$ и по $f \in L^{\bar{\psi}}H_{\omega_1}$.

Заметим, что, как следует из результатов, установленных в § 6.5 из [6], оценки наилучших приближений в теоремах 3'–5' на соответствующих классах точны по порядку.

5. О сильной суммируемости рядов Фурье в интегральной метрике. Докажем аналог теоремы 7 в интегральной метрике.

Теорема 7'. Пусть $\pm\psi_1 \in F$, $\pm\psi_2 \in F$ и последовательность λ_k , $k \in N$, такова, что $\lambda_k \geq 0$ и числа $\beta_k = \lambda_k \bar{\psi}(k)$ не возрастают при всех $k \geq n$. Пусть, далее,

$$H_n(f; x; \lambda)_1 = \left\| \sum_{k=n}^{\infty} \lambda_k \rho_k(f; x) \right\|_1, \quad n = 1, 2, \dots \quad (97)$$

Тогда если выполнено условие (8), то для каждой $f \in L^{\bar{\psi}}$

$$\begin{aligned} & H_n(f; x; \lambda)_1 \leq \\ & \leq C_\lambda \left(\lambda_n (\eta(\bar{\psi}; n) - n) \bar{\psi}(n) E_n(f^{\bar{\psi}})_1 + \sum_{k=n}^{\infty} \lambda_k \bar{\psi}(k) E_k(f^{\bar{\psi}})_1 \right). \end{aligned} \quad (98)$$

Пусть $\pm\psi_1 \in F$, $\pm\psi_2 \in F$ и последовательность λ_k , $k \in N$, такова, что $\lambda_k \geq 0$ и числа $\beta_k = \lambda_k |\psi_1(k)|$ не возрастают при всех $k \geq n$. Тогда если выполняется условие (8'), то для каждой $f \in L^{\bar{\psi}}$

$$\begin{aligned} & H_n(f; x; \lambda)_1 \leq \\ & \leq C_\lambda \left(\lambda_n (\eta(\psi_1; n) - n) |\psi_1(n)| E_n(f^{\bar{\psi}})_1 + \sum_{k=n}^{\infty} \lambda_k |\psi_1(k)| E_k(f^{\bar{\psi}})_1 \right). \end{aligned} \quad (98')$$

В неравенствах (98) и (98') C_λ — величины, равномерно ограниченные по $n \in N$ и по $f \in L^{\bar{\psi}}$.

Доказательство. Как и при доказательстве теоремы 7, положим $n_0 = n$, $n_i = [\eta(n_{i-1})] + 1$, $i \in N$, где $\eta(t) = \eta(\bar{\psi}; t)$. Тогда с учетом (83) находим

$$H_n(f; x; \lambda)_1 \leq \sum_{i=0}^{\infty} \left\| \sum_{k=n_i}^{[\eta(n_i)]} \lambda_k \rho_k(f; x) \right\|_1 \leq C_\lambda \sum_{i=0}^{\infty} \lambda_{n_i} \bar{\psi}(n_i) E_{n_i}(f_1^{\bar{\psi}} \Delta_i(\bar{\psi})).$$

Отсюда, учитывая (66) и монотонность чисел $\beta_k = \lambda_k \bar{\psi}(k)$, получаем

$$\begin{aligned} H_n(f; x; \lambda)_1 &\leq C_\lambda \left(\gamma_n \lambda_n \bar{\psi}(n) E_n(f^{\bar{\psi}})_1 + \sum_{i=1}^{\infty} \Delta_{i-1} \lambda_{n_i} \bar{\psi}(n_i) E_{n_i}(f^{\bar{\psi}})_1 \right) \leq \\ &\leq C_\lambda \left(\gamma_n \lambda_n \bar{\psi}(n) E_n(f^{\bar{\psi}})_1 + \sum_{i=1}^{\infty} \sum_{k=n_{i-1}}^{[\eta(n_{i-1})]} \lambda_k \bar{\psi}(k) E_k(f^{\bar{\psi}})_1 \right) \leq \\ &\leq C_\lambda \left(\lambda_n (\eta(n) - n) \bar{\psi}(n) E_n(f^{\bar{\psi}})_1 + \sum_{k=n}^{\infty} \lambda_k \bar{\psi}(k) E_k(f^{\bar{\psi}})_1 \right). \end{aligned}$$

Оценка (98) получена. Понятно, что таким же способом получается и оценка (98').

В заключение отметим, что в случае, когда $\psi_1(t) = \psi(t) \cos\left(\beta \frac{\pi}{2}\right)$, $\psi_2(t) = \psi(t) \sin\left(\beta \frac{\pi}{2}\right)$, где β — некоторое фиксированное число, а $\psi(t)$ — функция из данного подмножества из \mathcal{M} , все результаты данной работы совпадают с известными ранее, большинство из которых изложены в [6].

1. Степанец А. И. Скорость сходимости рядов Фурье на классах $\bar{\psi}$ -интегралов // Укр. мат. журн. — 1997. — 49, № 8. — С. 1069–1113.
2. Степанец А. И. Приближение $\bar{\psi}$ -интегралов периодических функций суммами Фурье (небольшая гладкость). I // Там же. — 1998. — 50, № 2. — С. 274–291.
3. Степанец А. И. Приближение $\bar{\psi}$ -интегралов периодических функций суммами Фурье (небольшая гладкость). II // Там же. — № 3. — С. 338–400.
4. Пачулия Н. А., Степанец А. И. Сильная суммируемость рядов Фурье на классах (ψ, β) -дифференцируемых функций // Мат. заметки. — 1988. — 44, № 4. — С. 506–516.
5. Степанец А. И., Пачулия Н. Л. О поведении группы уклонений на множествах (ψ, β) -дифференцируемых функций // Укр. мат. журн. — 1988. — 40, № 1. — С. 101–105.
6. Степанец А. И. Классификация и приближение периодических функций. — Киев: Наук. думка, 1987. — 268 с.
7. Дзядык В. К. Введение в теорию равномерного приближения функций полиномами. — М.: Наука, 1977. — 511 с.
8. Hardy G. N., Littlewood J. E. Sur la série de Fourier d'une fonction à carré sommable // C. r. Acad. sci. A. — 1913. — 153. — P. 1307–1309.
9. Hardy G. N., Littlewood J. E. On the strong summability of Fourier series // Proc. London Math. Soc. — 1926. — 26. — P. 273–286.
10. Степанец А. И. Несколько утверждений для выпуклых функций // Укр. мат. журн. — 1999. — 51, № 5. — С. 688–702.

Получено 10.03.99