

НЕРІВНОСТІ ТИПУ ЛЕБЕГА ДЛЯ СУМ ВАЛЛЕ ПУССЕНА НА МНОЖИНАХ АНАЛІТИЧНИХ ФУНКЦІЙ*

For functions from the sets $C_\beta^\psi C$ and $C_\beta^\psi L_s$, $1 \leq s \leq \infty$ generated by sequences $\psi(k) > 0$ satisfying the d'Alembert condition $\lim_{k \rightarrow \infty} \frac{\psi(k+1)}{\psi(k)} = q$, $q \in (0, 1)$, we obtain asymptotically unimprovable estimates for the deviations of de la Vallée Poussin sums in the uniform metric in terms of the best approximations of the (ψ, β) -derivatives of functions of this sort by trigonometric polynomials in the metrics of the spaces L_s . It is proved that the obtained estimates are unimprovable in some important functional subsets of $C_\beta^\psi C$ та $C_\beta^\psi L_s$.

Для функций из множеств $C_\beta^\psi C$ и $C_\beta^\psi L_s$, $1 \leq s \leq \infty$, порождаемых последовательностями $\psi(k) > 0$, которые удовлетворяют условию Даламбера $\lim_{k \rightarrow \infty} \frac{\psi(k+1)}{\psi(k)} = q$, $q \in (0, 1)$, получены асимптотически неулучшаемые оценки уклонений в равномерной метрике сумм Валле Пуссена. Эти оценки выражаются через значения наилучших приближений (ψ, β) -производных таких функций тригонометрическими полиномами в метриках пространств L_s . Доказано, что полученные оценки остаются неулучшаемыми на некоторых важных функциональных подмножествах из $C_\beta^\psi C$ и $C_\beta^\psi L_s$.

Нехай C — простір 2π -періодичних неперервних функцій f з нормою $\|f\|_C = \max_t |f(t)|$; L_s — простір 2π -періодичних сумовних функцій з нормою

$$\|f\|_s = \|f\|_{L_s} = \begin{cases} \left(\int_0^{2\pi} |f(t)|^s dt \right)^{1/s}, & 1 \leq s < \infty, \\ \text{ess sup}_{0 \leq t \leq 2\pi} |f(t)|, & s = \infty. \end{cases}$$

У даній роботі розглядаються множини $L_\beta^\psi \mathfrak{N}$ і $C_\beta^\psi \mathfrak{N}$ періодичних функцій, що введені О. І. Степанцем [1, 2] таким чином. Нехай f — 2π -періодична сумовна функція ($f \in L_1$) і

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

— її ряд Фур'є. Нехай, далі, $\psi(k)$ — довільна послідовність дійсних чисел і β — фіксоване дійсне число.

Якщо ряд

$$\sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{\psi(k)} \left(a_k \cos \left(kx + \frac{\beta\pi}{2} \right) + b_k \sin \left(kx + \frac{\beta\pi}{2} \right) \right)$$

є рядом Фур'є деякої сумовної функції φ , то цю функцію називають (ψ, β) -похідною функції f і позначають через f_β^ψ [1, с. 25]. Множину всіх функцій f , які задовольняють таку умову, позначають через L_β^ψ . Якщо $f \in L_\beta^\psi$ і в той же час $f_\beta^\psi \in \mathfrak{N}$, де $\mathfrak{N} \subset L_1$, то записують $f \in L_\beta^\psi \mathfrak{N}$.

*Виконано за часткової підтримки Державного фонду фундаментальних досліджень України (проект № GP/Ф36/068).

Якщо $F_\beta^\psi = f$, то функцію F називають (ψ, β) -інтегралом функції f , при цьому записують $F(x) = \mathcal{J}_\beta^\psi(f; x)$. Покладемо $L_\beta^\psi \cap C = C_\beta^\psi$, $L_\beta^\psi \mathfrak{N} \cap C = C_\beta^\psi \mathfrak{N}$. Далі роль \mathfrak{N} відіграватимуть простори C чи L_s , $1 \leq s \leq \infty$, або ж деякі їх підмножини.

В рамках роботи будемо вважати, що послідовність $\psi(k)$, яка породжує класи $L_\beta^\psi \mathfrak{N}$ і $C_\beta^\psi \mathfrak{N}$, задовольняє умову \mathcal{D}_q , $q \in (0, 1)$, тобто додатна і задовольняє рівність

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \frac{\psi(k+1)}{\psi(k)} = q. \tag{1}$$

В такому випадку будемо використовувати запис: $\psi \in \mathcal{D}_q$. Множини $C_\beta^\psi \mathfrak{N}$, $\psi \in \mathcal{D}_q$, $q \in (0, 1)$, складаються з 2π -періодичних функцій $f(x)$, які допускають регулярне продовження у смугу $|\operatorname{Im}z| \leq \ln \frac{1}{q}$ комплексної площини.

Відомо [2, с. 136], що класи $L_\beta^\psi \mathfrak{N}$, $\psi \in \mathcal{D}_q$, $q \in (0, 1)$, складаються з функцій, які майже скрізь можна зобразити у вигляді згортки

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \varphi(x-t) \Psi_\beta(t) dt, \quad \varphi \in \mathfrak{N}, \quad \varphi \perp 1, \tag{2}$$

з ядром

$$\Psi_\beta(t) = \sum_{k=1}^{\infty} \psi(k) \cos \left(kt - \frac{\beta\pi}{2} \right).$$

Якщо ж $f \in C_\beta^\psi \mathfrak{N}$, то рівність (2) виконується для всіх $x \in \mathbb{R}$.

У випадку, коли

$$\psi(k) = e^{-\alpha k^r}, \quad \alpha > 0, \quad r > 0, \quad k \in \mathbb{N}, \tag{3}$$

множини $L_\beta^\psi \mathfrak{N}$ і $C_\beta^\psi \mathfrak{N}$ будемо позначати через $L_\beta^{\alpha,r} \mathfrak{N}$ і $C_\beta^{\alpha,r} \mathfrak{N}$ відповідно. Множини $C_\beta^{\alpha,r} \mathfrak{N}$ складаються з узагальнених інтегралів Пуассона (див., наприклад, [3, с. 926]), тобто функцій вигляду

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \varphi(x-t) P_{\alpha,r,\beta}(t) dt, \quad \varphi \in \mathfrak{N}, \quad \varphi \perp 1, \quad a_0 \in \mathbb{R}, \tag{4}$$

де $P_{\alpha,r,\beta}(t) = \sum_{k=1}^{\infty} e^{-\alpha k^r} \cos \left(kt - \frac{\beta\pi}{2} \right)$ – узагальнені ядра Пуассона з параметрами $\alpha > 0$, $r > 0$, $\beta \in \mathbb{R}$. Функцію φ в рівності (4) будемо позначати через $f_\beta^{\alpha,r}$. Узагальнені інтеграли Пуассона (тобто функції f вигляду (4)) будемо позначати через $\mathcal{J}_\beta^{\alpha,r}(\varphi)$.

При $r = 1$ ядра $P_{\alpha,r,\beta}(t)$ є звичайними ядрами Пуассона з параметрами α і β , тобто $P_{\alpha,1,\beta}(t) = \sum_{k=1}^{\infty} e^{-\alpha k} \cos \left(kt - \frac{\beta\pi}{2} \right)$, а інтеграли $\mathcal{J}_\beta^{\alpha,1}(\varphi)$ – звичайними інтегралами Пуассона функції $\varphi \in \mathfrak{N}$. Неважко переконатися, що при $r = 1$ послідовність $\psi(k)$ вигляду (3) задовольняє умову \mathcal{D}_q , де $q = e^{-\alpha}$.

Одиничну кулю простору L_s , $1 \leq s \leq \infty$, позначимо через U_s : $U_s = \{f: f \in L_s, \|f\|_s \leq 1\}$. Для скорочення запису покладемо $C_\beta^\psi U_s = C_{\beta,s}^\psi$, $L_\beta^\psi U_s = L_{\beta,s}^\psi$.

Підпростір тригонометричних поліномів t_{m-1} , порядок яких не перевищує $m-1$, позначимо через \mathcal{T}_{2m-1} . Величина $E_m(f)_X = \inf_{t_{m-1} \in \mathcal{T}_{2m-1}} \|f - t_{m-1}\|_X$ є найкращим наближенням функції $f \in X \subset L_1$ у метриці простору X тригонометричними поліномами порядку $m-1$. Далі роль X відіграватимуть простори C або L_s , $1 \leq s \leq \infty$.

Якщо $f \in L_1$, то поліноми вигляду

$$V_{n,p}(f) = V_{n,p}(f; x) = \frac{1}{p} \sum_{k=n-p}^{n-1} S_k(f; x),$$

де $S_k(f) = S_k(f; x)$ – частинні суми Фур’є порядку k функції f , а $p = p(n)$, $p \leq n$, – певний натуральний параметр, називають сумами Валле Пуссена функції f . При $p = 1$ суми Валле Пуссена $V_{n,p}(f)$ є частинними сумами Фур’є $S_{n-1}(f)$ порядку $n-1$; якщо ж $p = n$, то суми $V_{n,p}(f)$ перетворюються у відомі суми Фейєра $\sigma_{n-1}(f)$ порядку $n-1$ $\sigma_{n-1}(f) = \sigma_{n-1}(f; x) = \frac{1}{n} \sum_{k=0}^{n-1} S_k(f; x)$.

Для сум Валле Пуссена має місце нерівність Лебега (див., наприклад, [4, с. 61])

$$\|f - V_{n,p}(f)\|_C \leq (\|V_{n,p}\| + 1) E_{n-p+1}(f)_C, \quad (5)$$

де $\|V_{n,p}\| \stackrel{\text{df}}{=} \sup_{\|f\|_C \leq 1} \|V_{n,p}(f; \cdot)\|_C$ – норма оператора $V_{n,p}$. При $p = 1$ формула (5) належить А. Лебегу [5]. Оцінки величин $\|V_{n,p}\|$ встановлювались у роботах Валле Пуссена [6], С. М. Нікольського [7], С. Б. Стечкина [8] та ін. Подальший розвиток вказаної тематики пов’язаний з дослідженнями О. Д. Габісонії [9], А. А. Захарова [10], С. Б. Стечкина [4] та ін. У цих роботах значення величин $\|\rho_{n,p}(f; \cdot)\|_C$, де $\rho_{n,p}(f; x) \stackrel{\text{df}}{=} f(x) - V_{n,p}(f; x)$, оцінювались через найкращі наближення $E_m(f)_C$. Зазначимо, що остаточні порядкові результати в даному напрямі належать С. Б. Стечкину [4, с. 62], який довів, що для довільної функції $f \in C$ і будь-яких $n, p \in \mathbb{N}$, $p \leq n$, виконується нерівність

$$\|\rho_{n,p}(f; \cdot)\|_C \leq A \sum_{k=0}^{n-1} \frac{E_{n-p+k+1}(f)_C}{p+k}, \quad (6)$$

де A – деяка абсолютна стала. Ним же було доведено, що нерівність (6) є точною за порядком для досить широкої множини функціональних компактів. Дійсно, якщо $\varepsilon = \varepsilon_m$, $m \in \mathbb{N}$, – довільна монотонно незростаюча, нескінченно мала послідовність, а $C(\varepsilon)$ – множина функцій $\varphi \in C$, для яких $E_m(\varphi)_C \leq \varepsilon_m \forall m \in \mathbb{N}$, то існують абсолютні сталі A_1 і A_2 такі, що для всіх $n, p \in \mathbb{N}$, $p \leq n$,

$$A_1 \sum_{k=0}^{n-1} \frac{\varepsilon_{n-p+k+1}}{p+k} \leq \sup_{f \in C(\varepsilon)} \|\rho_{n,p}(f; \cdot)\|_C \leq A_2 \sum_{k=0}^{n-1} \frac{\varepsilon_{n-p+k+1}}{p+k}. \quad (7)$$

При $p = 1$ і $p = n$ співвідношення (7) доведено в роботах [11] і [12] відповідно.

Асимптотична поведінка величин

$$\mathcal{E}(\mathfrak{N}; V_{n,p})_X = \sup_{f \in \mathfrak{N}} \|f - V_{n,p}(f)\|_X, \quad X \subset L_1, \quad (8)$$

на деяких важливих класах періодичних функцій $\mathfrak{N} \subset X$ при $X = C$ досліджувались у багатьох роботах (див., наприклад [13 – 16]). Детальніше ознайомитись з відомими результатами у даному напрямку та з історією питання можна, наприклад, у бібліографічних коментарях до монографій [2, 17, 19]. На класах $L_\beta^\psi \mathfrak{N}$ та $C_\beta^\psi \mathfrak{N}$ асимптотична поведінка величин (8) при $\psi \in \mathcal{D}_q$ досліджувалась у роботах [18–25]. Для класів $C_{\beta,s}^\psi$ при $\psi \in \mathcal{D}_q$, $q \in (0, 1)$, $1 \leq s \leq \infty$, $\beta \in \mathbb{R}$, найбільш завершені результати по дослідженню асимптотики величин $\mathcal{E}(C_{\beta,s}^\psi; V_{n,p})$, $n, p \in \mathbb{N}$, $p \leq n$, містяться в роботах [23, с. 1674; 25, с. 4], з яких, зокрема, випливає, що при $n - p \rightarrow \infty$ має місце рівність

$$\begin{aligned} \mathcal{E}(C_{\beta,s}^\psi; V_{n,p})_C &= \frac{\psi(n-p+1)}{p} \left(\frac{\|\cos t\|_{s'}}{\pi^{1+1/s'}} K_{q,p}(s') + \right. \\ &\left. + O(1) \left(\frac{q\delta(s)}{(n-p+1)(1-q)^{\sigma(s',p)}} + \frac{\varepsilon_{n-p+1}}{(1-q)^2} \min \left\{ p, \frac{1}{1-q} \right\} \right) \right), \end{aligned} \quad (9)$$

де $\frac{1}{s} + \frac{1}{s'} = 1$,

$$K_{q,p}(u) = 2^{-1/u} \left\| \frac{\sqrt{1 - 2q^p \cos pt + q^{2p}}}{1 - 2q \cos t + q^2} \right\|_u, \quad 1 \leq u \leq \infty, \quad q \in (0, 1), \quad p \in \mathbb{N}, \quad (10)$$

$$\sigma(u, p) = \begin{cases} 1 & \text{при } u = 1 \quad \text{і } p = 1, \\ 2 & \text{при } 1 < u \leq \infty \quad \text{і } p = 1, \\ 3 & \text{при } 1 \leq u \leq \infty \quad \text{і } p \in \mathbb{N} \setminus \{1\}, \end{cases} \quad (11)$$

$$\delta(s) = \begin{cases} 0, & s = 2, \\ 1, & s \in [1, \infty] \setminus \{2\}, \end{cases} \quad (12)$$

$$\varepsilon_m = \varepsilon_m(\psi) = \sup_{k \geq m} \left| \frac{\psi(k+1)}{\psi(k)} - q \right|, \quad (13)$$

а $O(1)$ – величина, рівномірно обмежена відносно всіх розглядуваних параметрів.

У роботі [26] встановлено аналоги нерівностей Лебега для функцій f з $L_\beta^{\alpha,1} L_s$, $1 \leq s \leq \infty$, $\alpha > 0$, в яких оцінки відхилень $\|f(\cdot) - S_{n-1}(f; \cdot)\|_s$ виражалися через найкращі наближення функцій $f_\beta^{\alpha,1}$ у метриках просторів L_s . А саме, доведено, що для довільних $f \in L_\beta^{\alpha,1} L_s$, $\alpha > 0$, $\beta \in \mathbb{R}$, $1 \leq s \leq \infty$, має місце нерівність

$$\|f - S_{n-1}(f)\|_s \leq \left(\frac{8q^n}{\pi^2} \mathbf{K}(q) + O(1) \frac{q^n}{(1-q)^{2n}} \right) E_n(f_\beta^{\alpha,1})_{L_s}, \quad (14)$$

де $q = e^{-\alpha}$,

$$\mathbf{K}(q) = \int_0^{\pi/2} \frac{dv}{\sqrt{1 - q^2 \sin^2 v}}$$

— повний еліптичний інтеграл першого роду, а $O(1)$ — величина, рівномірно обмежена по параметрах $n, q, \beta, s, f \in L_{\beta}^{\alpha,1} L_s$. При $s = 1, \infty$ доведено асимптотичну непокрашуваність одержаних нерівностей. У [27] результати роботи [26] було узагальнено на випадок сум Валле Пуссена.

Дану роботу, яка є продовженням досліджень [26, 27], присвячено встановленню асимптотично непокрашуваних аналогів нерівностей типу Лебега для сум $V_{n,p}(f)$ на множинах $C_{\beta}^{\psi} L_s$ при $\psi \in \mathcal{D}_q, q \in (0, 1), \beta \in \mathbb{R}$ і $1 \leq s \leq \infty$.

Теорема 1. Нехай $\psi \in \mathcal{D}_q, 0 < q < 1, \beta \in \mathbb{R}, n, p \in \mathbb{N}, p \leq n, i 1 \leq s \leq \infty$. Тоді для довільної функції $f \in C_{\beta}^{\psi} L_s$ справджується нерівність

$$\begin{aligned} \|\rho_{n,p}(f; x)\|_C &\leq \frac{\psi(n-p+1)}{p} \left(\frac{\|\cos t\|_{s'}}{\pi^{1+1/s'}} K_{q,p}(s') + \right. \\ &\left. + O(1) \left(\frac{q\delta(s)}{(n-p+1)(1-q)^{\sigma(s',p)}} + \frac{\varepsilon_{n-p+1}}{(1-q)^2} \min \left\{ p, \frac{1}{1-q} \right\} \right) \right) E_{n-p+1}(f_{\beta}^{\psi})_{L_s}, \end{aligned} \quad (15)$$

в якій $s' = \frac{s}{s-1}$, а $K_{q,p}(s'), \sigma(s', p), \delta(s)$ і ε_{n-p+1} визначаються формулами (10), (11), (12) і (13) відповідно.

При цьому для будь-якої функції $f \in C_{\beta}^{\psi} L_s, 1 \leq s \leq \infty$, і довільних $n, p \in \mathbb{N}, p \leq n$, у множині $C_{\beta}^{\psi} L_s, 1 \leq s \leq \infty$, знайдеться функція $F(x) = F(f; n; p; x)$ така, що $E_{n-p+1}(F_{\beta}^{\psi})_{L_s} = E_{n-p+1}(f_{\beta}^{\psi})_{L_s}$, і для неї при $n-p \rightarrow \infty$ виконується рівність

$$\begin{aligned} \|\rho_{n,p}(F; x)\|_C &= \frac{\psi(n-p+1)}{p} \left(\frac{\|\cos t\|_{s'}}{\pi^{1+1/s'}} K_{q,p} L(s') + \right. \\ &\left. + O(1) \left(\frac{q\delta(s)}{(n-p+1)(1-q)^{\sigma(s',p)}} + \frac{\varepsilon_{n-p+1}}{(1-q)^2} \min \left\{ p, \frac{1}{1-q} \right\} \right) \right) E_{n-p+1}(F_{\beta}^{\psi})_{L_s}. \end{aligned} \quad (16)$$

У (15) і (16) $O(1)$ — величини, рівномірно обмежені відносно всіх розглядуваних параметрів.

Із теореми 1 випливає, що нерівність (15) є асимптотично точною при $n-p \rightarrow \infty$ на всіх множинах $C_{\beta}^{\psi} L_s$ при довільних $q \in (0, 1), \beta \in \mathbb{R}$ і $1 \leq s \leq \infty$. Покажемо, що ця ж нерівність залишається асимптотично точною і на деяких важливих підмножинах із $C_{\beta}^{\psi} L_s$. Дійсно, розглядаючи точні верхні межі обох частин (15) по класах $C_{\beta,s}^{\psi}, 1 \leq s \leq \infty$, і враховуючи, що $E_{n-p+1}(f_{\beta}^{\psi})_{L_s} \leq 1$, отримуємо

$$\begin{aligned} \mathcal{E}(C_{\beta,s}^{\psi}; V_{n,p})_C &\leq \frac{\psi(n-p+1)}{p} \left(\frac{\|\cos t\|_{s'}}{\pi^{1+1/s'}} K_{q,p}(s') + \right. \\ &\left. + O(1) \left(\frac{q\delta(s)}{(n-p+1)(1-q)^{\sigma(s',p)}} + \frac{\varepsilon_{n-p+1}}{(1-q)^2} \min \left\{ p, \frac{1}{1-q} \right\} \right) \right). \end{aligned} \quad (17)$$

Співставляючи останнє співвідношення з асимптотичною рівністю (9), приходимо до висновку, що в (17) можна поставити знак рівності.

Важливими прикладами ядер Ψ_{β} , коефіцієнти $\psi(k)$ яких задовольняють умову $\psi \in \mathcal{D}_q$, є

полігармонічні ядра Пуассона (див. [29, с. 256, 257])

$$P_{q,\beta}(l, t) = \sum_{k=1}^{\infty} \psi_l(k) \cos \left(kt - \frac{\beta\pi}{2} \right), \quad l \in \mathbb{N}, \quad \beta \in \mathbb{R}, \quad (18)$$

де

$$\psi_l(k) = q^k \left(1 + \sum_{j=1}^{l-1} \frac{(1-q^2)^j}{j!2^j} \prod_{\nu=0}^{j-1} (k+2\nu) \right), \quad q \in (0, 1); \quad (19)$$

ядра Пуассона для рівняння теплопровідності (див. [30, с. 269])

$$\mathcal{P}_{q,\beta}(t) = \sum_{k=1}^{\infty} \frac{2}{q^k + q^{-k}} \cos \left(kt - \frac{\beta\pi}{2} \right), \quad q \in (0, 1), \quad \beta \in \mathbb{R}; \quad (20)$$

ядра Неймана (див. [2, с. 361])

$$N_{q,\beta}(t) = \sum_{k=1}^{\infty} \frac{q^k}{k} \cos \left(kt - \frac{\beta\pi}{2} \right), \quad q \in (0, 1), \quad \beta \in \mathbb{R}, \quad (21)$$

та ін.

Для величин ε_m вигляду (13), що породжуються послідовностями $\psi(k) = \psi_l(k)$ ядер $P_{q,\beta}(l, t)$, при $l = 1$ справджується тотожність

$$\varepsilon_m \equiv 0, \quad (22)$$

а при $l \in \mathbb{N} \setminus \{1\}$, як доведено в [31, с. 108] (див. також [32, с. 180]), виконується нерівність

$$\varepsilon_m(l) \leq \frac{(2l-3)q}{m}, \quad m \in \mathbb{N}; \quad (23)$$

для ε_m , породжених послідовностями $\psi(k) = \frac{2}{q^k + q^{-k}}$ ядер $\mathcal{P}_{q,\beta}(t)$, справджується оцінка

$$\varepsilon_m = \sup_{k \geq m} \frac{q^{2k+1}(1-q^2)}{1+q^{2(k+1)}} = \frac{q^{2m+1}(1-q^2)}{1+q^{2(m+1)}} < q^{2m+1}; \quad (24)$$

для ε_m , що породжуються послідовностями $\psi(k) = \frac{q^k}{k}$ ядер $N_{q,\beta}(t)$, легко довести рівність

$$\varepsilon_m = \sup_{k \geq m} \frac{q}{k+1} = \frac{q}{m+1}. \quad (25)$$

Із теореми 1 і формул (22)–(25) отримуємо наступні твердження.

Наслідок 1. Нехай множини $C_{\beta}^{\psi}L_s$, $\beta \in \mathbb{R}$, $1 \leq s \leq \infty$, породжуються коефіцієнтами $\psi(k) = \psi_l(k)$ ядер $P_{q,\beta}(l, t)$, $l \in \mathbb{N}$, вигляду (18). Тоді для довільних $f \in C_{\beta}^{\psi}L_s$, $n, p \in \mathbb{N}$, $p \leq n$, виконується нерівність

$$\|\rho_{n,p}(f; x)\|_C \leq \frac{q^{n-p+1}}{p} \left(1 + \sum_{j=1}^{l-1} \frac{(1-q^2)^j}{j!2^j} \prod_{\nu=0}^{j-1} (k+2\nu) \right) \times$$

$$\begin{aligned} & \times \left(\frac{\|\cos t\|_{s'}}{\pi^{1+1/s'}} K_{q,p}(s') + O(1) \left(\frac{q\delta(s)}{(n-p+1)(1-q)^{\sigma(s',p)}} + \right. \right. \\ & \left. \left. + \frac{lq}{(n-p+1)(1-q)^2} \min \left\{ p, \frac{1}{1-q} \right\} \right) \right) E_{n-p+1}(f_\beta^\psi)_{L_s}, \end{aligned} \quad (26)$$

де $s' = \frac{s}{s-1}$, а $K_{q,p}(s')$, $\sigma(s', p)$ і $\delta(s)$ визначаються формулами (10), (11) і (12) відповідно.

При цьому для будь-якої функції $f \in C_\beta^\psi L_s$, $1 \leq s \leq \infty$, і довільних $n, p \in \mathbb{N}$, $p \leq n$, у множині $C_\beta^\psi L_s$, $1 \leq s \leq \infty$, знайдеться функція $F(x) = F(f; n; p; x)$ така, що $E_{n-p+1}(F_\beta^\psi)_{L_s} = E_{n-p+1}(f_\beta^\psi)_{L_s}$, і для неї при $n-p \rightarrow \infty$ виконується рівність

$$\begin{aligned} \|\rho_{n,p}(F; x)\|_C &= \frac{q^{n-p+1}}{p} \left(1 + \sum_{j=1}^{l-1} \frac{(1-q^2)^j}{j! 2^j} \prod_{\nu=0}^{j-1} (k+2\nu) \right) \times \\ & \times \left(\frac{\|\cos t\|_{s'}}{\pi^{1+1/s'}} K_{q,p}(s') + O(1) \left(\frac{q\delta(s)}{(n-p+1)(1-q)^{\sigma(s',p)}} + \right. \right. \\ & \left. \left. + \frac{lq}{(n-p+1)(1-q)^2} \min \left\{ p, \frac{1}{1-q} \right\} \right) \right) E_{n-p+1}(F_\beta^\psi)_{L_s}. \end{aligned} \quad (27)$$

У (26) і (27) $O(1)$ – величини, рівномірно обмежені відносно всіх розглядуваних параметрів.

Наслідок 2. Нехай множини $C_\beta^\psi L_s$, $\beta \in \mathbb{R}$, $1 \leq s \leq \infty$, породжуються коефіцієнтами $\psi(k) = \frac{2}{q^k + q^{-k}}$ ядер $\mathcal{P}_{q,\beta}(t)$ вигляду (20). Тоді для довільних $f \in C_\beta^\psi L_s$, $n, p \in \mathbb{N}$, $p \leq n$, справджується нерівність

$$\begin{aligned} & \|\rho_{n,p}(f; x)\|_C \leq \\ & \leq \frac{2q^{n-p+1}}{(1+q^{2(n-p+1)})p} \left(\frac{\|\cos t\|_{s'}}{\pi^{1+1/s'}} K_{q,p}(s') + O(1) \left(\frac{q\delta(s)}{(n-p+1)(1-q)^{\sigma(s',p)}} + \right. \right. \\ & \left. \left. + \frac{q^{2(n-p)+3}}{(1-q)^2} \min \left\{ p, \frac{1}{1-q} \right\} \right) \right) E_{n-p+1}(f_\beta^\psi)_{L_s}, \end{aligned} \quad (28)$$

де $s' = \frac{s}{s-1}$, а $K_{q,p}(s')$, $\sigma(s', p)$ і $\delta(s)$ визначаються формулами (10), (11) і (12) відповідно.

При цьому для будь-якої функції $f \in C_\beta^\psi L_s$, $1 \leq s \leq \infty$, і довільних $n, p \in \mathbb{N}$, $p \leq n$, у множині $C_\beta^\psi L_s$, $1 \leq s \leq \infty$, знайдеться функція $F(x) = F(f; n; p; x)$ така, що $E_{n-p+1}(F_\beta^\psi)_{L_s} = E_{n-p+1}(f_\beta^\psi)_{L_s}$, і для неї при $n-p \rightarrow \infty$ виконується рівність

$$\|\rho_{n,p}(F; x)\|_C =$$

$$\begin{aligned}
 &= \frac{2q^{n-p+1}}{(1+q^{2(n-p+1)})^p} \left(\frac{\|\cos t\|_{s'}}{\pi^{1+1/s'}} K_{q,p}(s') + O(1) \left(\frac{q\delta(s)}{(n-p+1)(1-q)^{\sigma(s',p)}} + \right. \right. \\
 &\quad \left. \left. + \frac{q^{2(n-p)+3}}{(1-q)^2} \min \left\{ p, \frac{1}{1-q} \right\} \right) \right) E_{n-p+1}(F_\beta^\psi)_{L_s}. \tag{29}
 \end{aligned}$$

У (28) і (29) $O(1)$ – величини, рівномірно обмежені відносно всіх розглядуваних параметрів.

Наслідок 3. Нехай множини $C_\beta^\psi L_s$, $\beta \in \mathbb{R}$, $1 \leq s \leq \infty$, породжуються коефіцієнтами $\psi(k) = \frac{q^k}{k}$ ядер $N_{q,\beta}(t)$ вигляду (21). Тоді для довільних $f \in C_\beta^\psi L_s$, $n, p \in \mathbb{N}$, $p \leq n$, справджується нерівність

$$\begin{aligned}
 &\|\rho_{n,p}(f; x)\|_C \leq \\
 &\leq \frac{q^{n-p+1}}{p(n-p+1)} \left(\frac{\|\cos t\|_{s'}}{\pi^{1+1/s'}} K_{q,p}(s') + O(1) \left(\frac{q\delta(s)}{(n-p+1)(1-q)^{\sigma(s',p)}} + \right. \right. \\
 &\quad \left. \left. + \frac{q}{(n-p+2)(1-q)^2} \min \left\{ p, \frac{1}{1-q} \right\} \right) \right) E_{n-p+1}(f_\beta^\psi)_{L_s}, \tag{30}
 \end{aligned}$$

де $s' = \frac{s}{s-1}$, а $K_{q,p}(s')$, $\sigma(s', p)$ і $\delta(s)$ визначаються формулами (10), (11) і (12) відповідно.

При цьому для будь-якої функції $f \in C_\beta^\psi L_s$, $1 \leq s \leq \infty$, і довільних $n, p \in \mathbb{N}$, $p \leq n$, у множині $C_\beta^\psi L_s$, $1 \leq s \leq \infty$, знайдеться функція $F(x) = F(f; n; p; x)$ така, що $E_{n-p+1}(F_\beta^\psi)_{L_s} = E_{n-p+1}(f_\beta^\psi)_{L_s}$, і для неї при $n-p \rightarrow \infty$ виконується рівність

$$\begin{aligned}
 &\|\rho_{n,p}(F; x)\|_C = \\
 &= \frac{q^{n-p+1}}{p(n-p+1)} \left(\frac{\|\cos t\|_{s'}}{\pi^{1+1/s'}} K_{q,p}(s') + O(1) \left(\frac{q\delta(s)}{(n-p+1)(1-q)^{\sigma(s',p)}} + \right. \right. \\
 &\quad \left. \left. + \frac{q}{(n-p+2)(1-q)^2} \min \left\{ p, \frac{1}{1-q} \right\} \right) \right) E_{n-p+1}(F_\beta^\psi)_{L_s}. \tag{31}
 \end{aligned}$$

У (30) і (31) $O(1)$ – величини, рівномірно обмежені відносно всіх розглядуваних параметрів.

Оскільки, як зазначалося вище, при $p = 1$ суми Валле Пуссена $V_{n,p}(f)$ перетворюються в суми Фур'є $S_{n-1}(f)$, то з (15) для довільної $f \in C_\beta^\psi L_s$, $\psi \in \mathcal{D}_q$, $q \in (0, 1)$, $1 \leq s \leq \infty$, впливає нерівність

$$\begin{aligned}
 &\|f(x) - S_{n-1}(f; x)\|_C \leq \\
 &\leq \psi(n) \left(\frac{\|\cos t\|_{s'}}{\pi^{1+1/s'}} K_{q,1}(s') + O(1) \left(\frac{q\delta(s)}{n(1-q)^{\sigma(s',1)}} + \frac{\varepsilon_n}{(1-q)^2} \right) \right) E_n(f_\beta^\psi)_{L_s}. \tag{32}
 \end{aligned}$$

У роботі [34] (див. формулу (25)) показано, що при $1 \leq u < \infty$

$$K_{q,1}(u) = \pi^{1/u} F^{1/u} \left(\frac{u}{2}, \frac{u}{2}; 1; q^2 \right),$$

де $F(a, b; c; z) = 1 + \sum_{k=1}^{\infty} \frac{(a)_k (b)_k}{(c)_k} \frac{z^k}{k!}$, $(x)_k = x(x+1)(x+2) \dots (x+k-1)$ – гіпергеометрична функція Гаусса. Тому для $1 < s \leq \infty$ нерівність (32) можемо записати у вигляді

$$\begin{aligned} & \|f(x) - S_{n-1}(f; x)\|_C \leq \\ & \leq \psi(n) \left(\frac{\|\cos t\|_{s'}}{\pi} F^{1/s'} \left(\frac{s'}{2}, \frac{s'}{2}; 1; q^2 \right) + O(1) \left(\frac{q\delta(s)}{n(1-q)^{\sigma(s',1)}} + \frac{\varepsilon_n}{(1-q)^2} \right) \right) E_n(f_\beta^\psi)_{L_s}. \end{aligned} \quad (33)$$

Якщо $s' = 1$, то (див. [35, с. 919])

$$F \left(\frac{1}{2}, \frac{1}{2}; 1; q^2 \right) = 2\mathbf{K}(q), \quad (34)$$

де $\mathbf{K}(q)$ – повний еліптичний інтеграл першого роду.

Із (33), з урахуванням (11), (12) і (34), для довільної $f \in C_\beta^\psi L_\infty$, $\beta \in \mathbb{R}$, $\psi \in \mathcal{D}_q$, $q \in (0, 1)$, можемо записати нерівність

$$\begin{aligned} & \|f(x) - S_{n-1}(f; x)\|_C \leq \\ & \leq \psi(n) \left(\frac{8}{\pi^2} \mathbf{K}(q) + O(1) \left(\frac{q}{n(1-q)} + \frac{\varepsilon_n}{(1-q)^2} \right) \right) E_n(f_\beta^\psi)_{L_\infty}. \end{aligned} \quad (35)$$

Якщо $\psi(k) = e^{-\alpha k}$, $\alpha > 0$, то з (35) випливає нерівність (14) при $s = \infty$.

Розглядаючи точні верхні межі обох частин (35) по класах $C_{\beta, \infty}^\psi$, отримуємо

$$\mathcal{E}(C_{\beta, \infty}^\psi; S_{n-1})_C \leq \psi(n) \left(\frac{8}{\pi^2} \mathbf{K}(q) + O(1) \left(\frac{q}{n(1-q)} + \frac{\varepsilon_n}{(1-q)^2} \right) \right). \quad (36)$$

Співставляючи це співвідношення з отриманою в роботі [28, с. 384] асимптотичною при $n \rightarrow \infty$ рівністю

$$\mathcal{E}(C_{\beta, \infty}^\psi; S_{n-1})_C = \psi(n) \left(\frac{8}{\pi^2} \mathbf{K}(q) + O(1) \left(\frac{q}{n(1-q)} + \frac{\varepsilon_n}{(1-q)^2} \right) \right), \quad (37)$$

приходимо до висновку, що при $s = \infty$ у співвідношенні (36) можна поставити знак рівності.

При $s' = 2$, як легко переконатися,

$$F^{1/s'} \left(\frac{s'}{2}, \frac{s'}{2}; 1; q^2 \right) = F^{1/2}(1, 1; 1; q^2) = \frac{1}{\sqrt{1-q^2}}. \quad (38)$$

Із (33), з урахуванням (11), (12) і (38), для довільних $f \in C_\beta^\psi L_2$, $\beta \in \mathbb{R}$, $\psi \in \mathcal{D}_q$, $q \in (0, 1)$, можемо записати нерівність

$$\|f(x) - S_{n-1}(f; x)\|_C \leq \psi(n) \left(\frac{1}{\sqrt{\pi(1-q^2)}} + O(1) \frac{\varepsilon_n}{(1-q)^2} \right) E_n(f_\beta^\psi)_{L_2}. \quad (39)$$

Розглядаючи точні верхні межі обох частин нерівності (39) по класах $C_{\beta, 2}^\psi$, отримуємо

$$\mathcal{E}(C_{\beta,2}^{\psi}; S_{n-1})_C \leq \psi(n) \left(\frac{1}{\sqrt{\pi(1-q^2)}} + O(1) \frac{\varepsilon_n}{(1-q)^2} \right). \quad (40)$$

Як впливає з формули (30) роботи [26] і формули (65') роботи [33], у співвідношенні (40) можна поставити знак рівності. Зазначимо також, що в [36] встановлено точні рівності величин $\mathcal{E}(C_{\beta,2}^{\psi}; S_{n-1})$ за умови $\sum_{k=1}^{\infty} \psi^2(k) < \infty$.

При $s' = \infty$, як впливає з (10),

$$K_{q,1}(s') = K_{q,1}(\infty) = \left\| \frac{1}{\sqrt{1-2q \cos t + q^2}} \right\|_{\infty} = \frac{1}{1-q}. \quad (41)$$

Із (32), з урахуванням (11), (12) і (41), для довільної $f \in C_{\beta}^{\psi} L_1$, $\beta \in \mathbb{R}$, $\psi \in \mathcal{D}_q$, $q \in (0, 1)$, можемо записати нерівність

$$\|f(x) - S_{n-1}(f; x)\|_C \leq \psi(n) \left(\frac{1}{\pi(1-q)} + O(1) \frac{\varepsilon_n + q/n}{(1-q)^2} \right) E_n(f_{\beta}^{\psi})_{L_1}. \quad (42)$$

Розглядаючи точні верхні межі обох частин нерівності (42) по класах $C_{\beta,1}^{\psi}$, отримуємо

$$\mathcal{E}(C_{\beta,1}^{\psi}; S_{n-1})_C \leq \psi(n) \left(\frac{1}{\pi(1-q)} + O(1) \frac{\varepsilon_n + q/n}{(1-q)^2} \right). \quad (43)$$

Як впливає з формули (30) роботи [26] і формули (63) роботи [33], в (43) при $n \rightarrow \infty$ можна поставити знак рівності.

Доведення теореми 1. Нехай $f \in C_{\beta}^{\psi} L_s$, $1 \leq s \leq \infty$. Тоді в кожній точці $x \in \mathbb{R}$ (див., наприклад, [37, с. 810]) має місце інтегральне зображення

$$\rho_{n,p}(f; x) = f(x) - V_{n,p}(f; x) = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f_{\beta}^{\psi}(x-t) \Psi_{1,n,p}(t) dt, \quad (44)$$

в якому

$$\Psi_{j,n,p}(t) = \sum_{k=n-p+j}^{\infty} \tau_{n,p}(k) \psi(k) \cos \left(kt - \frac{\beta\pi}{2} \right), \quad j \in \mathbb{N}, \quad (45)$$

а $\tau_{n,p}(k)$ визначається таким чином:

$$\tau_{n,p}(k) = \begin{cases} 1 - \frac{n-k}{p}, & n-p+1 \leq k \leq n-1, \\ 1, & k \geq n. \end{cases} \quad (46)$$

Покладемо

$$r_{n,p}(t) = \sum_{k=n-p+2}^{\infty} \tau_{n,p}(k) \left(\frac{\psi(k)}{\psi(n-p+1)} - \frac{q^k}{q^{n-p+1}} \right) \cos \left(kt - \frac{\beta\pi}{2} \right). \quad (47)$$

Враховуючи (47), запишемо (44) у вигляді

$$\rho_{n,p}(f; x) = \psi(n-p+1) \left(\frac{q^{-(n-p+1)}}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f_{\beta}^{\psi}(x-t) \times \right. \\ \left. \times \sum_{k=n-p+1}^{\infty} \tau_{n,p}(k) q^k \cos \left(kt - \frac{\beta\pi}{2} \right) dt + \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f_{\beta}^{\psi}(x-t) r_{n,p}(t) dt \right).$$

Провівши елементарні перетворення, з урахуванням (46) одержимо

$$\sum_{k=n-p+1}^{\infty} \tau_{n,p}(k) q^k \cos \left(kt - \frac{\beta\pi}{2} \right) = \frac{1}{p} \sum_{k=n-p}^{n-1} \sum_{j=k+1}^{\infty} q^j \cos \left(jt - \frac{\beta\pi}{2} \right).$$

У роботі [21, с. 99, 100] було показано, що

$$\sum_{k=n-p}^{n-1} \sum_{j=k+1}^{\infty} q^j \cos \left(jt - \frac{\beta\pi}{2} \right) = Z_q(t) P_{q,\beta,n,p}(t),$$

де

$$Z_q(t) = \frac{1}{\sqrt{1 - 2q \cos t + q^2}},$$

$$P_{q,\beta,n,p}(t) = \sum_{k=n-p+1}^n q^k \cos \left(kt + \theta_q(t) - \frac{\beta\pi}{2} \right), \quad \theta_q(t) = \operatorname{arctg} \frac{q \sin t}{1 - q \cos t}.$$

Функції $Z_q(t)P_{q,\beta,n,p}(t)$ і $r_{n,p}(t)$ ортогональні до будь-якого тригонометричного полінома t_{n-p} , порядок якого не перевищує $n-p$. Тому для довільного полінома t_{n-p} з $\mathcal{T}_{2(n-p)+1}$

$$\rho_{n,p}(f; x) = \frac{\psi(n-p+1)}{\pi} \left(\int_{-\pi}^{\pi} \delta_{n,p}(x-t) \left(\frac{q^{-(n-p+1)}}{p} Z_q(t) P_{q,\beta,n,p}(t) + r_{n,p}(t) \right) dt \right), \quad (48)$$

де

$$\delta_{n,p}(\cdot) = f_{\beta}^{\psi}(\cdot) - t_{n-p}(\cdot). \quad (49)$$

В [25, с. 6, 7] встановлено, що при $n-p \rightarrow \infty$ має місце рівномірна по t, n, p, q, ψ і β оцінка

$$|r_{n,p}(t)| = O(1) \frac{\varepsilon_{n-p+1}}{(1-q)^2} \min \left\{ 1, \frac{1}{p(1-q)} \right\}. \quad (50)$$

Враховуючи (50), із рівності (48) одержуємо

$$\rho_{n,p}(f; x) = \frac{\psi(n-p+1)}{\pi p} \int_{-\pi}^{\pi} \delta_{n,p}(x-t) \left(q^{-(n-p+1)} Z_q(t) P_{q,\beta,n,p}(t) + \right. \\ \left. + O(1) \frac{\varepsilon_{n-p+1}}{(1-q)^2} \min \left\{ p, \frac{1}{1-q} \right\} \right) dt. \quad (51)$$

Далі, вибираючи в (51) в ролі $t_{n-p}(\cdot)$ поліном $t_{n-p}^*(\cdot)$ найкращого наближення у просторі L_s функції $f_\beta^\psi(\cdot)$, тобто такий, що

$$\|f_\beta^\psi - t_{n-p}^*\|_s = E_{n-p+1}(f_\beta^\psi)_{L_s}, \quad 1 \leq s \leq \infty,$$

і застосовуючи нерівність

$$\left\| \int_{-\pi}^{\pi} K(t-u)\varphi(u)du \right\|_C \leq \|K\|_{s'} \|\varphi\|_s, \quad \varphi \in L_s, \quad K \in L_{s'}, \quad 1 \leq s \leq \infty, \quad \frac{1}{s} + \frac{1}{s'} = 1 \quad (52)$$

(див., наприклад, [38, с. 43]), маємо

$$\begin{aligned} \|\rho_{n,p}(f; x)\|_C &\leq \frac{\psi(n-p+1)}{\pi p} \left(q^{-(n-p+1)} \|Z_q(t)P_{q,\beta,n,p}(t)\|_{s'} + \right. \\ &\left. + O(1) \frac{\varepsilon_{n-p+1}}{(1-q)^2} \min \left\{ p, \frac{1}{1-q} \right\} \right) E_{n-p+1}(f_\beta^\psi)_{L_s}. \end{aligned} \quad (53)$$

На підставі співвідношення (69) роботи [23] для $s', 1 \leq s' \leq \infty$, при $n \rightarrow \infty$ має місце асимптотична рівність

$$\|Z_q(t)P_{q,\beta,n,p}(t)\|_{s'} = q^{n-p+1} \left(\frac{\|\cos t\|_{s'}}{\pi^{1/s'}} K_{q,p}(s') + O(1) \frac{q}{(n-p+1)(1-q)^{\sigma(s',p)}} \right). \quad (54)$$

При $s = 2$ (див. [23, с. 1680]) рівність (54) можна покращити, оскільки

$$\begin{aligned} \|Z_q(t)P_{q,\beta,n,p}(t)\|_2 &= \left\| \sum_{k=n-p}^{n-1} \sum_{j=k+1}^{\infty} q^j \cos \left(jt - \frac{\beta\pi}{2} \right) \right\|_2 = \\ &= \sqrt{\pi} q^{n-p+1} \sqrt{\frac{1+q^2 - q^{2p}(2p+1 - q^2(2p-1))}{(1-q^2)^3}} = \\ &= q^{n-p+1} K_{p,q}(2) = q^{n-p+1} \frac{\|\cos t\|_2}{\sqrt{\pi}} K_{p,q}(2). \end{aligned} \quad (55)$$

Поєднуючи нерівність (53) з оцінками (54) і (55), одержуємо (15).

Доведемо другу частину теореми. Для цього досить показати, що для довільної функції $\varphi \in L_s$ можна вказати функцію $\Phi(\cdot) = \Phi(\varphi; \cdot)$, для якої $E_{n-p+1}(\Phi)_{L_s} = E_{n-p+1}(\varphi)_{L_s}$ при всіх $n, p \in \mathbb{N}, p \leq n$, і, крім того, має місце рівність

$$\begin{aligned} |\rho_{n,p}(\Phi; 0)| &= \frac{\psi(n-p+1)}{p} \left(\frac{\|\cos t\|_{s'}}{\pi^{1+1/s'}} K_{q,p}(s') + \right. \\ &\left. + O(1) \left(\frac{q\delta(s)}{(n-p+1)(1-q)^{\sigma(s',p)}} + \frac{\varepsilon_{n-p+1}}{(1-q)^2} \min \left\{ p, \frac{1}{1-q} \right\} \right) \right) E_{n-p+1}(\Phi_\beta^\psi)_{L_s}. \end{aligned} \quad (56)$$

На підставі інтегрального зображення (48), оцінки (50) та ортогональності функції $Z_q(t)P_{q,\beta,n,p}(t)$ до будь-якого тригонометричного полінома $t_{n-p} \in \mathcal{T}_{2(n-p)+1}$ для довільної функції f з множини $C_\beta^\psi L_s, \psi \in \mathcal{D}_q, 0 < q < 1$, виконується рівність

$$\begin{aligned}
|\rho_{n,p}(f; x)| &= \psi(n-p+1) \left(q^{-(n-p+1)} \left| \frac{1}{\pi p} \int_{-\pi}^{\pi} f_{\beta}^{\psi}(x-t) Z_q(t) P_{q,\beta,n,p}(t) dt \right| + \right. \\
&+ O(1) \frac{\varepsilon_{n-p+1}}{(1-q)^2} \min \left\{ 1, \frac{1}{p(1-q)} \right\} E_{n-p+1}(f_{\beta}^{\psi})_{L_s} \Bigg) = \\
&= \psi(n-p+1) \left(q^{-(n-p+1)} \left| \rho_{n,p}(\mathcal{J}_{\beta}^{\alpha,1}(f_{\beta}^{\psi}); x) \right| + \right. \\
&+ O(1) \frac{\varepsilon_{n-p+1}}{(1-q)^2} \min \left\{ 1, \frac{1}{p(1-q)} \right\} E_{n-p+1}(f_{\beta}^{\psi})_{L_s} \Bigg), \quad (57)
\end{aligned}$$

де $\alpha = \ln \frac{1}{q}$.

Внаслідок теореми 3 роботи [27, с. 313] для довільної функції $\varphi \in L_s$, $1 \leq s \leq \infty$, знайдеться функція $\bar{\varphi}(t)$ така, що

$$E_{n-p+1}(\bar{\varphi})_{L_s} = E_{n-p+1}(\varphi)_{L_s}, \quad (58)$$

і для неї виконується рівність

$$\begin{aligned}
|\rho_{n,p}(\mathcal{J}_{\beta}^{\alpha,1}(\bar{\varphi}); 0)| &= \\
&= \frac{q^{n-p+1}}{p} \left(\frac{\|\cos t\|_{s'}}{\pi^{1+1/s'}} K_{q,p}(s') + O(1) \frac{q\delta(s)}{(n-p+1)(1-q)^{\sigma(s',p)}} \right) E_{n-p+1}(\bar{\varphi})_{L_s}. \quad (59)
\end{aligned}$$

Функція $F = \mathcal{J}_{\beta}^{\psi}(\bar{\varphi})$ є шуканою, оскільки для неї згідно з (57)–(59) виконується (56).

Теорему 1 доведено.

Теорема 2. Нехай $\psi \in \mathcal{D}_q$, $0 < q < 1$, $\beta \in \mathbb{R}$, $n, p \in \mathbb{N}$, $p \leq n$, i $1 \leq s \leq \infty$. Тоді для довільної функції $f \in L_{\beta}^{\psi} L_1$ виконується нерівність

$$\begin{aligned}
\|\rho_{n,p}(f; x)\|_{L_s} &\leq \frac{\psi(n-p+1)}{p} \left(\frac{\|\cos t\|_s}{\pi^{1+1/s}} K_{q,p}(s) + \right. \\
&+ O(1) \left(\frac{q}{(n-p+1)(1-q)^{\sigma(s,p)}} + \frac{\varepsilon_{n-p+1}}{(1-q)^2} \min \left\{ p, \frac{1}{1-q} \right\} \right) \Bigg) E_{n-p+1}(f_{\beta}^{\psi})_{L_1}, \quad (60)
\end{aligned}$$

де $K_{q,p}(s)$ і $\sigma(s,p)$ визначаються формулами (10) і (11) відповідно, а $O(1)$ – величина, рівномірно обмежена відносно всіх розглядуваних параметрів.

Доведення. Нехай $f \in L_{\beta}^{\psi} L_1$. На підставі інтегрального зображення (51) та твердження 1.5.5 із роботи [38, с. 43] отримуємо

$$\begin{aligned}
\|\rho_{n,p}(f; x)\|_{L_s} &\leq \frac{\psi(n-p+1)}{\pi p} \left(q^{-(n-p+1)} \|Z_q(t) P_{q,\beta,n,p}(t)\|_s + \right. \\
&+ O(1) \frac{\varepsilon_{n-p+1}}{(1-q)^2} \min \left\{ p, \frac{1}{1-q} \right\} \Bigg) \|\delta_{n,p}(x-t)\|_1, \quad 1 \leq s \leq \infty, \quad (61)
\end{aligned}$$

де $\delta_{n,p}$ визначається рівністю (49). Вибравши в (61) в якості t_{n-p} поліном найкращого наближення t_{n-p}^* функції f в метриці простору L_1 , одержимо

$$\begin{aligned} \|\rho_{n,p}(f; x)\|_{L_s} &\leq \frac{\psi(n-p+1)}{\pi p} \left(q^{-(n-p+1)} \|Z_q(t)P_{q,\beta,n,p}(t)\|_s + \right. \\ &\left. + O(1) \frac{\varepsilon_{n-p+1}}{(1-q)^2} \min \left\{ p, \frac{1}{1-q} \right\} \right) E_{n-p+1}(f_\beta^\psi)_{L_1}. \end{aligned} \quad (62)$$

На підставі рівності (69) роботи [23] маємо

$$\|Z_q(t)P_{q,\beta,n,p}(t)\|_s = q^{n-p+1} \left(\frac{\|\cos t\|_s}{\pi^{1/s}} K_{q,p}(s) + O(1) \frac{q}{(n-p+1)(1-q)^{\sigma(s,p)}} \right). \quad (63)$$

З (62) і (63) випливає (60).

Теорему 2 доведено.

З теореми 2 і оцінок (22)–(25) отримуємо наступні твердження.

Наслідок 4. Нехай множини $L_\beta^\psi L_1$, $\beta \in \mathbb{R}$, породжуються коефіцієнтами $\psi(k) = \psi_l(k)$ ядер $P_{q,\beta}(l, t)$, $l \in \mathbb{N}$, вигляду (18). Тоді для довільних $f \in L_\beta^\psi L_1$, $n, p \in \mathbb{N}$, $p \leq n$, $1 \leq s \leq \infty$ виконується нерівність

$$\begin{aligned} \|\rho_{n,p}(f; x)\|_{L_s} &\leq \frac{q^{n-p+1}}{p} \left(1 + \sum_{j=1}^{l-1} \frac{(1-q^2)^j}{j! 2^j} \prod_{\nu=0}^{j-1} (k+2\nu) \right) \times \\ &\times \left(\frac{\|\cos t\|_s}{\pi^{1+1/s}} K_{q,p}(s) + O(1) \left(\frac{q}{(n-p+1)(1-q)^{\sigma(s,p)}} + \frac{lq \min \left\{ p, \frac{1}{1-q} \right\}}{(n-p+1)(1-q)^2} \right) \right) E_{n-p+1}(f_\beta^\psi)_{L_1}, \end{aligned}$$

де $K_{q,p}(s)$ і $\sigma(s, p)$ визначаються формулами (10) і (11) відповідно, а $O(1)$ – величина, рівномірно обмежена відносно всіх розглядуваних параметрів.

Наслідок 5. Нехай множини $L_\beta^\psi L_1$, $\beta \in \mathbb{R}$, породжуються коефіцієнтами $\psi(k) = \frac{2}{q^k + q^{-k}}$ ядер $P_{q,\beta}(t)$ вигляду (20). Тоді для довільних $f \in L_\beta^\psi L_1$, $n, p \in \mathbb{N}$, $p \leq n$, $1 \leq s \leq \infty$ виконується нерівність

$$\begin{aligned} \|\rho_{n,p}(f; x)\|_{L_s} &\leq \frac{2q^{n-p+1}}{(1+q^{2(n-p+1)})p} \left(\frac{\|\cos t\|_s}{\pi^{1+1/s}} K_{q,p}(s) + \right. \\ &\left. + O(1) \left(\frac{q}{(n-p+1)(1-q)^{\sigma(s,p)}} + \frac{q^{2(n-p)+3}}{(1-q)^2} \min \left\{ p, \frac{1}{1-q} \right\} \right) \right) E_{n-p+1}(f_\beta^\psi)_{L_1}, \end{aligned}$$

де $K_{q,p}(s)$ і $\sigma(s, p)$ визначаються формулами (10) і (11) відповідно, а $O(1)$ – величина, рівномірно обмежена відносно всіх розглядуваних параметрів.

Наслідок 6. Нехай множини $L_\beta^\psi L_1$, $\beta \in \mathbb{R}$, породжуються коефіцієнтами $\psi(k) = \frac{q^k}{k}$ ядер $N_{q,\beta}(t)$ вигляду (21). Тоді для довільних $f \in L_\beta^\psi L_1$, $n, p \in \mathbb{N}$, $p \leq n$, $1 \leq s \leq \infty$ справджується нерівність

$$\begin{aligned} \|\rho_{n,p}(f; x)\|_{L_s} &\leq \frac{q^{n-p+1}}{p(n-p+1)} \left(\frac{\|\cos t\|_s}{\pi^{1+1/s}} K_{q,p}(s) + \right. \\ &\left. + O(1) \left(\frac{q}{(n-p+1)(1-q)^{\sigma(s,p)}} + \frac{q \min \left\{ p, \frac{1}{1-q} \right\}}{(n-p+1)(1-q)^2} \right) \right) E_{n-p+1}(f_\beta^\psi)_{L_1}, \end{aligned}$$

де $K_{q,p}(s)$ і $\sigma(s,p)$ визначаються формулами (10) і (11) відповідно, а $O(1)$ — величина, рівномірно обмежена відносно всіх розглядуваних параметрів.

1. Степанець А. И. Классификация и приближение периодических функций. — Киев: Наук. думка, 1987. — 268 с.
2. Степанець А. И. Методы теории приближений: В 2 ч. // Праці Ін-ту математики НАН України. — 2002. — 40, ч. I. — 427 с.
3. Фалалеев Л. П. О приближении функций обобщенными операторами Абеля–Пуассона // Сиб. мат. журн. — 2001. — 42, № 4. — С. 926–936.
4. Steckin S. B. On the approximation of periodic functions by de la Vallée Poussin sums // Anal. math. — 1978. — 4. — P. 61–74.
5. Lebesgue H. Sur la représentation trigonométrique approchée des fonctions satisfaisantes à une condition de Lipschitz // Bull. Soc. math. France. — 1910. — 38. — P. 184–210.
6. Ch. de la Vallée Poussin Lecons sur l'approximation des fonctions d'une variable réelle. — Paris: Gautier-Villars, 1919. — 150 p.
7. Никольский С. М. О некоторых методах приближения тригонометрическими суммами // Изв. АН СССР. Сер. мат. — 1940. — 4. — С. 509–520.
8. Стечкин С. Б. О суммах Валле Пуссена // Докл. АН СССР. — 1951. — 80. — С. 545–548.
9. Габисония О. Д. О приближении функций многих переменных целыми функциями // Изв. вузов. Математика. — 1965. — 2(45). — С. 30–35.
10. Захаров А. А. Об оценке уклонения непрерывных периодических функций от сумм Валле Пуссена // Мат. заметки. — 1968. — 3. — С. 77–84.
11. Осолков К. И. К неравенству Лебега в равномерной метрике и на множестве полной меры // Мат. заметки. — 1975. — 18. — С. 515–526.
12. Стечкин С. Б. О приближении периодических функций суммами Фейера // Тр. Матем. ин-та АН СССР. — 1961. — 62. — С. 48–60.
13. Kolmogoroff A. N. Zur Größenordnung des Restgliedes Fouriershen Reihen differenzierbarer Funktionen // Ann. Math. — 1935. — 36. — S. 521–526.
14. Никольский С. М. Асимптотическая оценка остатка при приближении суммами Фурье // Докл. АН СССР. — 1941. — 22, № 6. — С. 386–389.
15. Никольский С. М. Приближение периодических функций тригонометрическими многочленами // Тр. Мат. ин-та АН СССР. — 1945. — 15. — С. 1–76.
16. Тиман А. Ф. Обобщение некоторых результатов А. Н. Колмогорова и С. М. Никольского // Докл. АН СССР. — 1951. — 81, № 4. — С. 509–511.
17. Степанець А. И., Рукасов В. И., Чайченко С. О. Приближения суммами Валле Пуссена // Праці Ін-ту математики НАН України. — 2007. — 68. — 386 с.

18. Рукасов В. І., Чайченко С. О. Наближення аналітичних періодичних функцій сумами Валле Пуссена // Укр. мат. журн. – 2002. – **54**, № 12. – С. 1653–1668.
19. Степанець А. І. Методи теорії наближень: В 2 ч. // Праці Ін-ту математики НАН України. – 2002. – **40**, ч. II. – 424 с.
20. Рукасов В. І. Приближение суммами Валле Пуссена классов аналитических функций // Укр. мат. журн. – 2003. – **55**, № 6. – С. 806–816.
21. Сердюк А. С. Наближення інтегралів Пуассона сумами Валле Пуссена // Укр. мат. журн. – 2004. – **56**, № 1. – С. 97–107.
22. Сердюк А. С. Наближення інтегралів Пуассона сумами Валле Пуссена в рівномірній та інтегральних метриках // Доп. НАН України. – 2009. – **6**. – С. 34–39.
23. Сердюк А. С. Приближение интегралов Пуассона суммами Валле Пуссена в равномерной и интегральных метриках // Укр. мат. журн. – 2010. – **62**, № 12. – С. 1672–1686.
24. Serdyuk A. S., Ovsii Ie.Yu. Uniform approximation of Poisson integrals of functions from the class H_ω by de la Vallée Poussin sums // Anal. math. – 2012. – **38**, № 4. – P. 305–325.
25. Serdyuk A. S., Ovsii Ie.Yu., Musienko A. P. Approximation of classes of analytic functions by de la Vallée Poussin sums in uniform metric // Rend. mat. – 2012. – **32**. – P. 1–15.
26. Степанець А. І., Сердюк А. С. Неравенства Лебега для интегралов Пуассона // Укр. мат. журн. – 2000. – **52**, № 6. – С. 798–808.
27. Сердюк А. С., Мусієнко А. П. Нерівності типу Лебега для сум Валле Пуссена при наближенні інтегралів Пуассона // Теорія наближення функцій та суміжні питання: Зб. праць Ін-ту математики НАН України. – 2010. – **7**, № 1. – С. 298–316.
28. Степанець А. І., Сердюк А. С. Приближение суммами Фурье и наилучшие приближения на классах аналитических функций // Укр. мат. журн. – 2000. – **52**, № 3. – С. 375–395.
29. Тиман М. Ф. Аппроксимация и свойства периодических функций. – Киев: Наук. думка, 2009. – 376 с.
30. Ахиезер Н. И. Лекции по теории аппроксимации. – М.: Наука, 1965. – 408 с.
31. Сердюк А. С., Чайченко С. О. Наближення класів аналітичних функцій лінійним методом спеціального вигляду // Укр. мат. журн. – 2011. – **63**, № 1. – С. 102–109.
32. Serdyuk A. S., Sokolenko I. V. Asymptotic behavior of best approximations of classes of periodic analytic functions defined by moduli of continuity // Bulg.-Turk.-Ukr. Sci. Conf. "Math. Anal., Different. Equat. and their Appl." (Sunny Beach, 15–20 Sept., 2010). – Sofia: Acad. Publ. House "Prof. Marin Drinov", 2011. – P. 173–182.
33. Сердюк А. С. Наближення класів аналітичних функцій сумами Фур'є в рівномірній метриці // Укр. мат. журн. – 2005. – **57**, № 8. – С. 1079–1096.
34. Сердюк А. С. Наближення інтерполяційними тригонометричними поліномами на класах періодичних аналітичних функцій // Укр. мат. журн. – 2012. – **64**, № 5. – С. 698–712.
35. Грандштейн И. С., Рыжик И. М. Таблицы интегралов, сумм, рядов и произведений. – М.: Наука, 1971. – 1108 с.
36. Сердюк А. С., Соколенко І. В. Рівномірні наближення класів $(\psi, \bar{\beta})$ -диференційовних функцій лінійними методами // Теорія наближення функцій та суміжні питання: Зб. праць Ін-ту математики НАН України. – 2011. – **8**, № 1. – С. 181–189.
37. Рукасов В. І. Приближение суммами Валле Пуссена классов аналитических функций // Укр. мат. журн. – 2003. – **55**, № 6. – С. 806–816.
38. Корнейчук Н. П. Точные константы в теории приближения. – М.: Наука, 1987. – 422 с.

Одержано 15.06.12