

УДК 517.51

**Т. В. Гориславець, П. В. Задерей**

(Київ. нац. ун-т технологій та дизайну)

**ПРО ВІДХИЛЕННЯ  $\bar{\psi}$ -ДИФЕРЕНЦІЙОВНИХ ПЕРІОДИЧНИХ ФУНКЦІЙ ВІД ЛІНІЙНИХ СЕРЕДНИХ ЇХ РЯДІВ ФУР'Є**

*Estimates for the exact upper bounds deviations of functions from linear mean of their Fourier series on the classes  $C_{\infty}^{\bar{\psi}}$  are obtained, which are determined by restrictions on  $\bar{\psi}$ -derivative entered by O.I. Stepanets. Moreover conditions less strict than the convexity are stipulated by sequences  $\psi_1(k)$  and  $\psi_2(k)$ .*

*Отримано оцінки для точних верхніх меж відхилень функцій від лінійних середніх їх рядів Фур'є на класах  $C_{\infty}^{\bar{\psi}}$ , що визначаються обмеженнями на  $\bar{\psi}$ -похідну, введену О.І. Степанцем. Причому на послідовності  $\psi_1(k)$  і  $\psi_2(k)$  накладаються умови менш жорсткі, ніж випуклість.*

О.І.Степанець ввів поняття  $\bar{\psi}$ -похідної функції і на його основі визначив нові класи функцій [1, с. 149]. Сформулюємо означення  $\bar{\psi}$ -похідної. Нехай  $2\pi$ -періодична функція є сумовною ( $f \in L$ ) і її ряд Фур'є має вигляд:

$$S[f] = \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} A_k(f; x),$$

де  $A_k(f; x) = a_k \cos kx + b_k \sin kx$ ,  $k = 0, 1, \dots$

Через  $\bar{\psi} = (\psi_1, \psi_2)$  будемо позначати пару довільних числових послідовностей  $\psi_1(k)$  і  $\psi_2(k)$ ,  $k = \overline{1, \infty}$ , яка задовольняє умову  $\bar{\psi}^2(k) = \psi_1^2(k) + \psi_2^2(k) \neq 0$ ,  $k \in \mathbb{N}$ .

Розглянемо ряд:

$$\sum_{k=1}^{\infty} \left( \frac{\psi_1(k)}{\bar{\psi}^2(k)} A_k(f; x) - \frac{\psi_2(k)}{\bar{\psi}^2(k)} \bar{A}_k(f; x) \right), \quad (1)$$

де  $\bar{A}_k(f; x) = a_k \sin kx - b_k \cos kx$ .

© Т. В. Гориславець, П. В. Задерей, 2010

Якщо ряд (1) є рядом Фур'є деякої функції  $\varphi \in L$ , то  $\varphi$  назвемо  $\bar{\psi}$ -похідною функції  $f$  і будемо писати  $\varphi(\cdot) = f^{\bar{\psi}}(\cdot)$ . Якщо покласти  $\psi_1(k) = \psi(k) \cos \frac{\beta\pi}{2}$ ,  $\psi_2(k) = \psi(k) \sin \frac{\beta\pi}{2}$ , то одержимо  $(\psi, \beta)$ -похідну [1, с.132].

Через  $C_{\infty}^{\bar{\psi}}$  позначимо клас неперервних  $2\pi$ -періодичних функцій  $f(\cdot)$  ( $f \in C$ ) таких, що  $|f^{\bar{\psi}}(x)| \leq 1$  майже скрізь. Якщо  $\psi_1(k) = \frac{1}{k^r} \cos \frac{\beta\pi}{2}$ ,  $\psi_2(k) = \frac{1}{k^r} \sin \frac{\beta\pi}{2}$ , то  $C_{\infty}^{\bar{\psi}} = W_{\beta}^r, 0 \leq r < \infty$ .

Нехай  $\Lambda = \{\lambda_k^{(n)}\}, k, n = 0, 1, \dots, (\lambda_0^{(n)} = 1 \forall n)$  — довільна прямокутна матриця чисел, яка ставить у відповідність кожній функції  $f \in L$  послідовність рядів:

$$U_n(f; x; \Lambda) = \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} \lambda_k^{(n)} A_k(f; x), \quad n = 1, 2, \dots \quad (2)$$

Позначимо через  $\delta_n(f; x; \Lambda)$  величину

$$\delta_n(f; x; \Lambda) = f(x) - U_n(f; x; \Lambda).$$

Згідно з роботою [1, с. 177,178], якщо ряди

$$\sum_{k=1}^{\infty} (\psi_1(k) \cos kx + \psi_2(k) \sin kx)$$

і

$$\sum_{k=1}^{\infty} \lambda_k^{(n)} (\psi_1(k) \cos kx + \psi_2(k) \sin kx) \quad (3)$$

є рядами Фур'є, то для будь-якої функції  $f \in C_{\infty}^{\bar{\psi}}$  в кожній точці  $x \in \mathbb{R}$  виконується рівність

$$\delta_n(f; x; \Lambda) = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f^{\bar{\psi}}(x-t) K_n(t) dt,$$

де

$$K_n(t) = K_n(\bar{\psi}; \Lambda; t) = \sum_{k=1}^{\infty} (1 - \lambda_k^{(n)}) (\psi_1(k) \cos kx + \psi_2(k) \sin kx).$$

В даній роботі будемо розглядати асимптотичну поведінку при  $n \rightarrow \infty$  величини:

$$\mathcal{E}(C_{\infty}^{\bar{\psi}}; U_n(\Lambda)) = \sup_{f \in C_{\infty}^{\bar{\psi}}} \| f(x) - U_n(f; x; \Lambda) \|_C \quad (4)$$

В 1935 р. А.М. Колмогоров [3] розглянув величину

$$\mathcal{E}(W^r; S_n) = \sup_{f \in W^r} \| f(x) - S_n(f; x) \|_C ,$$

де  $W^r$ ,  $r \in \mathbb{N}$ , — клас  $2\pi$ -періодичних функцій  $f(x)$ , у яких  $(r - 1)$  похідна абсолютно неперервна і майже скрізь виконується умова  $|f^{(r)}(x)| \leq 1$ , а  $S_n(f; x)$  — частинні суми ряду Фур'є. Він показав [3], що

$$\mathcal{E}(W^r; S_n) = \frac{4}{\pi^2} \frac{\ln n}{n^r} + O\left(\frac{1}{n^r}\right), \quad n \rightarrow \infty,$$

тобто знайшов асимптотично точну рівність для  $\mathcal{E}(W^r; S_n)$ .

Наступний крок в цьому питанні належить В.Т. Пінкевичу [4], який також вивчав величину  $\mathcal{E}(W^r; S_n)$  на класах  $W^r$  для випадку, коли  $r$  — дробове число, причому похідну розглядав в розумінні Вейля.

В 1945 р. С.М. Нікольський [5] узагальнив ці результати на класи  $W^r H^\alpha$   $2\pi$ -періодичних функцій  $f(x)$ , у яких існують і є неперервними похідні до  $r$ -го порядку  $r \geq 0$  включно, причому

$$|f^r(x) - f^r(x')| \leq |x - x'|^\alpha, \quad 0 < \alpha \leq 1,$$

і на більш загальні класи  $W^r H_\omega$ , які визначаються опуклими модулями неперервності  $\omega(t)$ . Зокрема, С.М. Нікольський [5] встановив, що для будь-яких  $r, \alpha$ ,  $r \geq 0$ ,  $0 < \alpha \leq 1$ , має місце рівність:

$$\mathcal{E}(W^r H^\alpha; S_n) = \frac{2^{\alpha+1} \ln n}{\pi^2 n^{r+\alpha}} \int_0^{\pi/2} t^\alpha \sin t dt + O\left(\frac{1}{n^{r+\alpha}}\right).$$

Дослідження А.М. Колмогорова і С.М. Нікольського поклали початок новому напрямку в теорії наближень функцій.

Задача про відшукання асимптотичних рівностей для величин

$$\mathcal{E}(\mathfrak{M}; U_n(\Lambda)) = \sup_{f \in \mathfrak{M}} \| f(x) - U_n(f; x; \Lambda) \|_C , \quad (5)$$

де  $\mathfrak{M}$  — фіксований клас неперервних функцій, називається задачею Колмогорова–Нікольського, і кажуть, що вона розв'язана для класу

$\mathfrak{M}$  і методу  $U_n(\Lambda)$ , якщо знайдена така функція  $\varphi(n) = \varphi(\mathfrak{M}; U_n; n)$ , що для неї  $\mathcal{E}(\mathfrak{M}; U_n(\Lambda)) = \varphi(n) + o(\varphi(n))$ ,  $n \rightarrow \infty$ . [2, с. 8-9]

Для методів сумування, що задаються довільними трикутними матрицями  $\Lambda = \{\lambda_k^{(n)}\}$ ,  $n = 0, 1, \dots$ ;  $k = 0, 1, \dots, n$ ;  $k < n$ , вивчення величин (5) на класах  $W_\alpha^r$  ( $r > 0$ ,  $\alpha$  — довільне дійсне число) функцій  $f(x)$ , які мають представлення у вигляді згортки:

$$f(x) = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \varphi(t) B_\alpha^r(x-t) dt,$$

де  $B_\alpha^r(t) = \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{r^k} \cos(kt - \frac{\alpha\pi}{2})$ ,  $\text{ess sup}|\varphi(t)| \leq 1$ , було почато Б. Надем [7]. Ці дослідження були продовжені О.П. Тіманом [8], О.В. Єфімовим [9], С.О. Теляковським [4]. Л.І. Баусов [11] поширив результати робіт [4] на випадок прямокутних (нескінченно рядкових) матриць. Найбільш загальні результати на класах  $W_\alpha^r$  було отримано С.О. Теляковським [5]. Більш повну бібліографію з цих питань дивись в монографіях [1,2].

На класах  $W_\alpha^r H^\omega$  одержували асимптотичні рівності О.В. Єфімов, М.П. Корнійчук, В.К. Дзядик, О.І. Степанець, В.Т. Гаврилюк і багато інших математиків. Досить повний огляд результатів в цій області наведено в [2].

В 1983 році О.І. Степанець ввів поняття  $(\psi, \beta)$ -похідної, і на основі цього поняття визначив класи  $C_{\beta, \infty}^\psi$  і  $C_\beta^\psi H_\omega$ . Ним та його учнями було розв'язано задачу Колмогорова–Нікольського для ряду лінійних методів. Причому на функцію  $\psi(\cdot)$  накладалися певні умови, зокрема умови випуклості.

В 1988 році О.І. Степанець в статті [6] поставив ряд задач і серед них задачу про заміну умови випуклості функції  $\psi(\cdot)$  менш жорсткою умовою.

Ця задача для класів  $C_{\beta, \infty}^\psi$  була розв'язана одним із авторів [10].

В 1996 році О.І. Степанцем [1, с. 197] було введено класи  $C_\infty^{\bar{\psi}}$ , і для цих класів розв'язано задачу Колмогорова–Нікольського для ряду методів  $U_n(\Lambda)$ , причому послідовності  $\psi_1(\cdot), \psi_2(\cdot)$  — опуклі.

В подальшому через  $K$  будемо позначати абсолютні сталі, можливо, не однакові в різних формулах.

Нехай  $\mathfrak{M}$  — множина функцій  $\psi(t)$ , для яких: 1)  $\lim_{t \rightarrow \infty} \psi(t) = 0$ ;  
 2)  $\Delta^2 \psi(t) \geq 0$ ;  $\eta(t) = \psi^{-1}(\frac{1}{2}\psi(t))$ ;  $\mu(t) = \frac{t}{\eta(t)-t}$ , де  $\psi^{-1}(t)$  —  
 функція, обернена до  $\psi(t)$ ;

$$\mathfrak{M}_0 = \{\psi : \psi \in \mathfrak{M}, 0 \leq \mu(\psi; t) \leq K\}, \quad \mathfrak{M}' = \{\psi \in \mathfrak{M} : \int_1^\infty \frac{\psi(t)}{t} dt < \infty\}.$$

О.І. Степанцем для величини (4), зокрема, було знайдено асимптотичні рівності для випадку, коли  $U_n(f; x; \Lambda) = S_n(f; x)$ , і встановлено таке твердження.

**Теорема** ([1], с.214). *Нехай  $\pm\psi_1 \in \mathfrak{M}_0$  і  $\pm\psi_2 \in \mathfrak{M}'_0 = \mathfrak{M}' \cap \mathfrak{M}_0$ . Тоді величина*

$$\mathcal{E}_n(C_\infty^{\bar{\psi}}; S_n) = \sup\{|f(x) - S_{n-1}(f; x)| : f \in C_\infty^{\bar{\psi}}\}$$

*не залежить від значення  $x$  і при  $n \rightarrow \infty$  виконується асимптотична рівність:*

$$\mathcal{E}_n(C_\infty^{\bar{\psi}}; S_n) = \frac{2}{\pi} \int_n^\infty \frac{|\psi_2(t)|}{t} dt + \frac{4}{\pi^2} \bar{\psi}(n) \ln n + O(1)\bar{\psi}(n),$$

де  $\bar{\psi}(n) = (\psi_1^2(n) + \psi_2^2(n))^{\frac{1}{2}}$ , а  $O(1)$  — величина, рівномірно обмежена по  $n$ .

Нехай

$$\begin{aligned} \tau_k^{(n)} &= (1 - \lambda_k^{(n)})\psi_1(k), \\ \nu_k^{(n)} &= (1 - \lambda_k^{(n)})\psi_2(k), \end{aligned}$$

де  $k, n = 0, 1, \dots$ , та

$$\xi(t, u) = \begin{cases} \frac{\pi|t|}{2}, & |u| \leq |t|, \\ |t| \arcsin(\frac{|t|}{|u|}) + \sqrt{u^2 - t^2}, & |t| < |u|, \end{cases}$$

$$r_{k,m} = \min \left\{ \left[ \frac{k}{2} \right], \left[ \frac{m-k}{2} \right] \right\}.$$

Тоді в прийнятих позначеннях має місце така теорема.

**Теорема 1.** *Нехай  $\Lambda = \{\lambda_k^{(n)}\}$ ,  $k, n = 0, 1, \dots$ ,  $(\lambda_0^{(n)} = 1, \forall n)$ , — довільна прямокутна матриця чисел, і нехай виконуються умови*

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \psi_1(k) = 0, \quad \lim_{k \rightarrow \infty} \psi_2(k) = 0, \quad (6)$$

ряд (3) є рядом Фур'є деякої функції з  $L$ , а також збігаються ряди:

$$\sum_{k=0}^{\infty} \left( |\Delta\tau_k^{(n)}| + |\Delta\nu_k^{(n)}| \right), \quad (7)$$

$$\sum_{k=2}^{\infty} \left( \left| \sum_{l=1}^{[k/2]} \frac{1}{l} (\Delta\tau_{k-l}^{(n)} - \Delta\tau_{k+l}^{(n)}) \right| + \left| \sum_{l=1}^{[k/2]} \frac{1}{l} (\Delta\nu_{k-l}^{(n)} - \Delta\nu_{k+l}^{(n)}) \right| \right), \quad (8)$$

$$\sum_{k=1}^{\infty} \frac{|\nu_k^{(n)}|}{k}. \quad (9)$$

Тоді  $\forall n, m \in \mathbb{N}$  справедлива рівномірна по  $m$  та  $n$  оцінка:

$$\mathcal{E}(C_{\infty}^{\bar{\psi}}, U_n(\Lambda)) = \frac{4}{\pi^2} \sum_{k=1}^m \frac{\xi_k}{k} + \frac{2}{\pi} \sum_{k=2m+1}^{\infty} \frac{|\nu_k^{(n)}|}{k} + O(I_n + H_{m,n}), \quad (10)$$

де

$$\xi_k = \xi \left( \nu_k^{(n)}, \sqrt{(\tau_{m-k}^{(n)} - \tau_{m+k}^{(n)})^2 + (\nu_{m-k}^{(n)} - \nu_{m+k}^{(n)})^2} \right),$$

$$I_n = \sum_{k=0}^{\infty} \left( |\Delta\tau_k^{(n)}| + |\Delta\nu_k^{(n)}| \right),$$

$$\begin{aligned} H_{m,n} = & \sum_{k=2}^{m-2} \left( \left| \sum_{l=1}^{r_{k,m}} \frac{1}{l} (\Delta\tau_{k-l}^{(n)} - \Delta\tau_{k+l}^{(n)}) \right| + \left| \sum_{l=1}^{r_{k,m}} \frac{1}{l} (\Delta\nu_{k-l}^{(n)} - \Delta\nu_{k+l}^{(n)}) \right| \right) + \\ & + \sum_{k=2}^{\infty} \left( \left| \sum_{l=1}^{[k/2]} \frac{1}{l} (\Delta\tau_{m+k-l}^{(n)} - \Delta\tau_{m+k+l}^{(n)}) \right| + \left| \sum_{l=1}^{[k/2]} \frac{1}{l} (\Delta\nu_{m+k-l}^{(n)} - \Delta\nu_{m+k+l}^{(n)}) \right| \right). \end{aligned}$$

**Доведення.** Внаслідок умов (6) і того, що коефіцієнти ряду (3) прямують до нуля, можемо зробити висновок, що

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \tau_k^{(n)} = 0, \quad \lim_{k \rightarrow \infty} \nu_k^{(n)} = 0. \quad (11)$$

Із співвідношення (11) і збіжності рядів (7) – (9) згідно [3] випливає, що ряд  $\sum_{k=1}^{\infty} (\tau_k^{(n)} \cos kt + \nu_k^{(n)} \sin kt)$  збігається скрізь, крім, можливо, точки  $t = 0$ , і є рядом Фур'є деякої сумовної функції  $K_n(\bar{\psi}, \Lambda, t)$ . Тому  $\forall f \in C_{\infty}^{\bar{\psi}}$  в кожній точці  $x$  має місце така рівність:

$$\begin{aligned} \delta_n(f; x; \Lambda) &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f^{\bar{\psi}}(x-t) K_n(\bar{\psi}; \Lambda; t) dt = \\ &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f^{\bar{\psi}}(x-t) \sum_{k=1}^{\infty} (1 - \lambda_k^{(n)}) (\psi_1(k) \cos kt + \psi_2(k) \sin kt) dt. \end{aligned}$$

Таким чином,

$$\begin{aligned} &\mathcal{E}(C_{\infty}^{\bar{\psi}}; U_n(\Lambda)) = \\ &= \sup_{f \in C_{\infty}^{\bar{\psi}}} \left\| \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f^{\bar{\psi}}(x-t) \sum_{k=1}^{\infty} (1 - \lambda_k^{(n)}) (\psi_1(k) \cos kt + \psi_2(k) \sin kt) dt \right\|_C \leq \\ &\leq \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \left| \sum_{k=1}^{\infty} \left( (1 - \lambda_k^{(n)}) \psi_1(k) \cos kt + (1 - \lambda_k^{(n)}) \psi_2(k) \sin kt \right) \right| dt = \\ &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \left| \sum_{k=1}^{\infty} \left( \tau_k^{(n)} \cos kt + \nu_k^{(n)} \sin kt \right) \right| dt =: J_n(\tau, \nu). \quad (12) \end{aligned}$$

З іншого боку, для  $2\pi$ -періодичної функції  $\varphi(t)$ , яка дорівнює  $\text{sign} \left( \sum_{k=1}^{\infty} \left( \tau_k^{(n)} \cos kt + \nu_k^{(n)} \sin kt \right) \right)$  при  $|t| \leq \frac{\pi}{2}$ , і крім того,  $\varphi(t) = -\varphi(t + \pi)$ , виконуються умови:  $\int_{-\pi}^{\pi} \varphi(t) dt = 0$ ,  $|\varphi(t)| \leq 1$ . При цьому для так визначеної функції існує функція  $\Phi(\cdot) \in C_{\infty}^{\bar{\psi}}$ , для якої  $\Phi^{\bar{\psi}}(t) = \varphi(t)$ .

Тому

$$\mathcal{E}(C_{\infty}^{\bar{\psi}}; U_n(\Lambda)) \geq J_n(\tau, \nu) - \frac{2}{\pi} \int_{\frac{\pi}{2} \leq |t| \leq \pi} \left| \sum_{k=1}^{\infty} (\tau_k^{(n)} \cos kt + \nu_k^{(n)} \sin kt) \right| dt. \quad (13)$$

Із співвідношень (12) і (13) випливає, що

$$\mathcal{E}(C_{\infty}^{\bar{\psi}}; U_n(\Lambda)) = J_n(\tau, \nu) + O\left( \int_{\frac{\pi}{2} \leq |t| \leq \pi} \left| \sum_{k=1}^{\infty} (\tau_k^{(n)} \cos kt + \nu_k^{(n)} \sin kt) \right| dt \right).$$

Виконавши перетворення Абеля, знаходимо:

$$\int_{\frac{\pi}{2} \leq |t| \leq \pi} \left| \sum_{k=1}^{\infty} (\tau_k^{(n)} \cos kt + \nu_k^{(n)} \sin kt) \right| dt \leq K \sum_{k=0}^{\infty} (|\Delta \tau_k^{(n)}| + |\Delta \nu_k^{(n)}|).$$

Таким чином, отримуємо:

$$\mathcal{E}(C_{\infty}^{\bar{\psi}}; U_n(\Lambda)) = J_n(\tau, \nu) + O\left( \sum_{k=0}^{\infty} (|\Delta \tau_k^{(n)}| + |\Delta \nu_k^{(n)}|) \right).$$

Далі, використовуючи теорему 1 [5], будемо мати

$$J_n(\tau, \nu) = \frac{4}{\pi^2} \sum_{k=1}^m \frac{\xi_k}{k} + \frac{2}{\pi} \sum_{k=2m+1}^{\infty} \frac{|\nu_k^{(n)}|}{k} + O(I_n + H_{m,n}).$$

Теорема 1 доведена.

**Теорема 2.** Нехай  $\Lambda = \{\lambda_k^{(n)}\}$ ,  $k, n = 0, 1, \dots$ ,  $(\lambda_0^{(n)} = 1 \forall n)$  — довільна прямокутна матриця чисел та виконуються умови (6). Ряд (3) є рядом Фур'є деякої функції з  $L$ , а також збігаються ряди:

$$\sum_{k=1}^{\infty} \frac{|\nu_k^{(n)}|}{k},$$

$$\sum_{k=1}^{\infty} k \left( |\Delta^2 \tau_{k-1}^{(n)}| + |\Delta^2 \nu_{k-1}^{(n)}| \right).$$



Тоді  $\forall n$ ,  $m \in \mathbb{N}$  має місце рівномірна по  $m$  та  $n$  оцінка

$$\begin{aligned} \mathcal{E}(C_{\infty}^{\bar{\psi}}, U_n(\Lambda)) &= \frac{4}{\pi^2} \sum_{k=1}^m \frac{\xi_k}{k} + \frac{2}{\pi} \sum_{k=2m+1}^{\infty} \frac{|\nu_k^{(n)}|}{k} + \\ &O\left(\sum_{k=1}^{m-1} \frac{k(m-k)}{m} \left( \left| \Delta^2 \tau_{k-1}^{(n)} \right| + \left| \Delta^2 \nu_{k-1}^{(n)} \right| \right) + |\tau_m^{(n)}| + |\nu_m^{(n)}| + \right. \\ &\quad \left. + \sum_{k=1}^{\infty} k \left( \left| \Delta^2 \tau_{m+k-1}^{(n)} \right| + \left| \Delta^2 \nu_{m+k-1}^{(n)} \right| \right) \right), \end{aligned}$$

$$de \quad \xi_k = \xi \left( \nu_k^{(n)}, \sqrt{\left( \tau_{m-k}^{(n)} - \tau_{m+k}^{(n)} \right)^2 + \left( \nu_{m-k}^{(n)} - \nu_{m+k}^{(n)} \right)^2} \right).$$

При доведенні теореми 2 використовуємо теорему 1 і оцінки; встановлені С.О. Теляковським ([5], с.85, (3.73),(3.74)):

$$\begin{aligned} \sum_{k=2}^{m-2} \left| \sum_{l=1}^{r_{k,m}} \frac{1}{l} \left( \Delta \tau_{k-l}^{(n)} - \Delta \tau_{k+l}^{(n)} \right) \right| + \sum_{k=2}^{\infty} \left| \sum_{l=1}^{\lfloor k/2 \rfloor} \frac{1}{l} \left( \Delta \tau_{m+k-l}^{(n)} - \Delta \tau_{m+k+l}^{(n)} \right) \right| &\leq \\ &\leq C \sum_{k=1}^{m-1} \frac{k(m-k)}{m} \left| \Delta^2 \tau_{k-1}^{(n)} \right| + C \sum_{k=1}^{\infty} k \left| \Delta^2 \tau_{m+k}^{(n)} \right|, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \sum_{k=2}^{m-2} \left| \sum_{l=1}^{r_{k,m}} \frac{1}{l} \left( \Delta \nu_{k-l}^{(n)} - \Delta \nu_{k+l}^{(n)} \right) \right| + \sum_{k=2}^{\infty} \left| \sum_{l=1}^{\lfloor k/2 \rfloor} \frac{1}{l} \left( \Delta \nu_{m+k-l}^{(n)} - \Delta \nu_{m+k+l}^{(n)} \right) \right| &\leq \\ &\leq C \sum_{k=1}^{m-1} \frac{k(m-k)}{m} \left| \Delta^2 \nu_{k-1}^{(n)} \right| + C \sum_{k=1}^{\infty} k \left| \Delta^2 \nu_{m+k}^{(n)} \right|, \end{aligned}$$

$$\sum_{k=0}^{\infty} \left| \Delta \tau_k^{(n)} \right| \leq \sum_{k=1}^{m-1} \frac{k(m-k)}{m} \left| \Delta^2 \tau_{k-1}^{(n)} \right| + \left| \tau_m^{(n)} \right| + \sum_{k=1}^{\infty} k \left| \Delta^2 \tau_{m+k-1}^{(n)} \right|,$$

$$\sum_{k=0}^{\infty} |\Delta \nu_k^{(n)}| \leq \sum_{k=1}^{m-1} \frac{k(m-k)}{m} |\Delta^2 \nu_{k-1}^{(n)}| + |\nu_m^{(n)}| + \sum_{k=1}^{\infty} k |\Delta^2 \nu_{m+k-1}^{(n)}|.$$

**Наслідок 1.** Нехай

$$\mu_k^{(n)} = \left(1 - \lambda_k^{(n)}\right) \psi(k), \quad \tau_k^{(n)} = \mu_k^{(n)} \cos \frac{\beta_k \pi}{2}, \quad \nu_k^{(n)} = \mu_k^{(n)} \sin \frac{\beta_k \pi}{2},$$

де  $k = 1, 2, \dots$

Якщо

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \psi(k) = 0, \tag{14},$$

ряд (3) є рядом Фур'є деякої функції з  $L$ , а також збігаються ряди (7) – (9), то  $\forall n, m \in \mathbb{N}$  має місце рівномірна по  $m$  та  $n$  оцінка

$$\mathcal{E}(C_{\beta, \infty}^{\psi}; U_n) = \frac{4}{\pi^2} \sum_{k=1}^m \frac{\xi_k}{k} + \frac{2}{\pi} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{|\nu_k^{(n)}|}{k} + O(I_n + H_{m,n}),$$

$$\text{де } \xi_k = \left( \nu_k^{(n)}, \sqrt{(\mu_{m-k}^{(n)})^2 + (\mu_{m+k}^{(n)})^2 - 2\mu_{m-k}^{(n)}\mu_{m+k}^{(n)} \cos(\beta_{m-k} - \beta_{m+k}) \frac{\pi}{2}} \right).$$

Це твердження встановлено в [10].

**Наслідок 2.** Якщо кожна з чотирьох послідовностей:

$$\begin{aligned} & \tau_1^{(n)}, \tau_2^{(n)}, \dots, \tau_m^{(n)} \\ & \tau_{m+1}^{(n)}, \tau_{m+2}^{(n)}, \dots \\ & \nu_1^{(n)}, \nu_2^{(n)}, \dots, \nu_m^{(n)} \\ & \nu_{m+1}^{(n)}, \nu_{m+2}^{(n)}, \dots \end{aligned}$$

випукла, а також виконується співвідношення (14) і збігається ряд

$$\sum_{k=1}^{\infty} \frac{|\nu_k^{(n)}|}{k}, \text{ то має місце оцінка}$$

$$\mathcal{E}(C_{\beta, \infty}^{\psi}; U_n) = \frac{4}{\pi^2} \sum_{k=1}^m \frac{\xi_k}{k} + \frac{2}{\pi} \sum_{k=2m+1}^{\infty} \frac{|\nu_k^{(n)}|}{k} + O\left(\max_k \left(|\tau_k^{(n)}|, |\nu_k^{(n)}|\right)\right).$$

**Наслідок 3.** Нехай виконуються умови (6), і

$$\lambda_k^{(n)} = \begin{cases} 1, & 0 \leq k \leq n, \\ 0, & k > n; \end{cases}$$

$\psi_i(k) \geq \psi_i(k+1), k = 1, 2, \dots, i = 1, 2$ , а також збігається ряд  $\sum_{k=1}^{\infty} \frac{|\psi_2(k)|}{k}$ . Тоді при  $n \rightarrow \infty$  має місце асимптотична рівність

$$\begin{aligned} \mathcal{E}(C_{\infty}^{\bar{\psi}}; S_n) &= \frac{4}{\pi^2} \sum_{k=1}^n \frac{1}{k} \sqrt{\psi_1^2(n+k) + \psi_2^2(n+k)} + \\ &+ \frac{2}{\pi} \sum_{k=2n+1}^{\infty} \frac{|\psi_2(k)|}{k} + O(1)\bar{\psi}(n). \end{aligned} \quad (15)$$

Цей наслідок виходить з теореми 1 [10, с. 102–104]. При  $\psi_1(k) = \psi(k) \cos \beta_k \frac{\pi}{2}$ ,  $\psi_2(k) = \psi(k) \sin \beta_k \frac{\pi}{2}$  і випуклій  $\psi(k)$  рівність (15) було одержано в [12].

Наведемо приклад функцій  $\psi_1(k)$  і  $\psi_2(k)$ , які не є випуклими, але задовольняють умови теореми 1.

**Приклад .** Нехай

$$\psi_1(k) = \frac{1}{k} + \frac{1}{k^2} |\sin k \frac{\pi}{2}|, \quad k = 1, 2, \dots$$

$$\psi_2(k) = \left( \frac{1}{k} + \frac{1}{k^2} |\sin k \frac{\pi}{2}| \right) \frac{1}{\ln(k+1)}, \quad k = 1, 2, \dots$$

Наведені послідовності  $\psi_1(k)$  і  $\psi_2(k)$  є монотонно спадними:

$$\Delta(\psi_1(2k)) = \frac{1}{2k(2k+1)} - \frac{1}{(2k+1)^2} > 0,$$

$$\Delta(\psi_2(2k)) = \left( \frac{1}{2k(2k+1)} - \frac{1}{(2k+1)^2} \right) \frac{1}{\ln(2k+1)} > 0;$$

не випуклими:

$$\Delta^2(\psi_1(2k)) = \frac{2}{2k+1} \left( \frac{1}{2k(2k+2)} - \frac{1}{2k+1} \right) < 0,$$

$$\begin{aligned}\Delta^2(\psi_1(2k-1)) &= \frac{1}{2k-1} - \frac{2}{2k} + \frac{1}{2k+1} + \frac{1}{(2k-1)^2} + \frac{1}{(2k+1)^2} > 0, \\ \Delta^2(\psi_2(2k)) &= \frac{2}{2k+1} \left( \frac{1}{2k(2k+2)} - \frac{1}{2k+1} \right) \frac{1}{\ln(2k+1)} < 0, \\ \Delta^2(\psi_2(2k-1)) &= \left( \frac{1}{2k-1} - \frac{2}{2k} + \frac{1}{2k+1} + \frac{1}{(2k-1)^2} + \frac{1}{(2k+1)^2} \right) \frac{1}{\ln(2k)} > 0.\end{aligned}$$

Крім того,

$$\begin{aligned}\sum_{k=2n+1}^{\infty} \frac{|\psi_2(k)|}{k} &= \sum_{k=2n+1}^{\infty} \frac{|\frac{1}{k} + \frac{1}{k^2} |\sin k \frac{\pi}{2}|}{k} = \\ &= \sum_{k=2n+1}^{\infty} \frac{1}{k^2 \ln(k+1)} + \sum_{k=2n+1}^{\infty} \frac{|\sin k \frac{\pi}{2}|}{k^3 \ln(k+1)} \leq K \frac{1}{n \ln n}, \\ \sum_{k=1}^n \frac{1}{k} \sqrt{\psi_1^2(n+k) + \psi_2^2(n+k)} &\leq \sum_{k=1}^n \frac{1}{(n+k)k} + \\ &+ \sum_{k=1}^n \frac{1}{k(n+k) \ln(n+k+1)} + \\ &+ \sum_{k=1}^n \frac{1}{(n+k)^2} |\sin(n+k) \frac{\pi}{2}| \frac{\sqrt{\ln^2(n+k+1) + 1}}{\ln(n+k+1)} = \\ &= \sum_{k=1}^n \frac{1}{k} \left( \frac{1}{n} - \frac{k}{n(n+k)} \right) + \sum_{k=1}^n \frac{1}{k(n+k) \ln(n+k+1)} + \\ &+ \sum_{k=1}^n \frac{1}{(n+k)^2} |\sin(n+k) \frac{\pi}{2}| \frac{\sqrt{\ln^2(n+k+1) + 1}}{\ln(n+k+1)} = \\ &= \frac{1}{n} \sum_{k=1}^n \left( \frac{1}{k} - \frac{1}{n+k} \right) + \sum_{k=1}^n \frac{1}{k(n+k) \ln(n+k+1)} + \\ &+ \sum_{k=1}^n \frac{1}{(n+k)^2} |\sin(n+k) \frac{\pi}{2}| \frac{\sqrt{\ln^2(n+k+1) + 1}}{\ln(n+k+1)} =\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&= \frac{1}{n} \ln n - \frac{1}{n} \sum_{k=1}^n \frac{1}{n+k} + \sum_{k=1}^n \frac{1}{k(n+k) \ln(n+k+1)} + \\
&+ \sum_{k=1}^n \frac{1}{(n+k)^2} |\sin(n+k)| \frac{\pi}{2} \sqrt{\frac{\ln^2(n+k+1)+1}{\ln(n+k+1)}} = \frac{1}{n} \ln n + O\left(\frac{1}{n}\right).
\end{aligned}$$

Тому при  $n \rightarrow \infty$  має місце асимптотична рівність (15), тобто

$$\mathcal{E}(C_{\infty}^{\bar{\psi}}; S_n) = \frac{4}{\pi^2} \frac{\ln n}{n} + O\left(\frac{1}{n}\right).$$

1. Степанец А.И. Методы теории приближений: В 2 ч. — Киев: Ин-т математики НАН Украины, 2002. — Ч.1. — 427 с.
2. Степанец А.И. Равномерные приближения тригонометрическими полиномами. — Киев: Наук. думка, 1981. — 340 с.
3. Теляковский С.А. Условия интегрируемости тригонометрических рядов и их приближение к изучению линейных методов суммирования рядов Фурье // Изв. АН СССР. — 1964. — 28. — С. 1209–1236.
4. Теляковский С.А. О нормах тригонометрических полиномов и приближении дифференцируемых функций линейными средними их рядов Фурье.1 // Тр. Мат. Ин-та АН СССР. — 1961. — 62. — С. 61–97.
5. Теляковский С.А. Оценка нормы функции через ее коэффициенты Фурье, удобная в задачах теории аппроксимаций // Тр. Мат. Ин-та АН СССР. — 1971. — 109. — С. 65–97.
6. Степанец А.И. Суммы Фурье: новые результаты и нерешенные задачи // Укр.мат. журн. — 1988. — 40. — №5. — С. 547–562.
7. V.Sz.-Nagy Sur une class générale de procédés de sommation pour las séries de Fourier // Hungarica Acta Mathem. — 1, №3. — 1948. — С. 14–52.
8. Гиман А.Ф. Теория приближения функций действительного переменного // М., Физматгиз, 1960.
9. Ефимов А.В. Линейные методы приближения некоторых классов непрерывных периодических функций // Тр. Мат. Ин-та АН СССР. — 1961. — 62. — С. 3–47.
10. Задерей П.В. Об уклонении  $(\psi, \beta)$ -дифференцируемых периодических функций от линейных средних их рядов Фурье // Препринт 482. Institute of mathematics Polish Academy of Sciences. XXXIV Semester in Banach center Theory of real functions. — 1990. — С. 96–109.
11. Баусов Л.И. Линейные методы суммирования рядов Фурье с заданными прямоугольными матрицами. I // Изв. вузов, Математика. — 1965. — 3(46). — С. 15–31.
12. Теляковский С.А. О приближении функций заданных классов суммами Фурье // Теория функций и приближений: Тр. 3-й Саратов. зимней школы. (27 января– 7 февраля 1986г): В 2-х ч. — Саратов: Изд-во Саратов. ун-та, 1987. — Ч.1. — С. 156.