

НАБЛИЖЕННЯ ПЕРІОДИЧНИХ ФУНКЦІЙ ВИСОКОЇ ГЛАДКОСТІ ІНТЕРПОЛЯЦІЙНИМИ ТРИГОНОМЕТРИЧНИМИ ПОЛІНОМАМИ В МЕТРИЦІ L_1

We establish asymptotically exact estimate of an error of approximation of \mathbb{R}^2 -periodic functions with high smoothness by interpolational trigonometric polynomials in the δ -metric.

Встановлено асимптотично точну оцінку похибки наближення 2π -періодичних функцій високої гладкості інтерполяційними тригонометричними поліномами в L_1 -метриці.

Нехай L_1 — простір 2π -періодичних функцій φ , сумовних на $[0, 2\pi]$ з нормою

$$\|\varphi\|_{L_1} = \|\varphi\|_1 = \int_0^{2\pi} |\varphi(t)| dt.$$

Нехай далі $C_1^{\bar{\Psi}}$ — введені О. І. Степанцем [1] класи неперервних 2π -періодичних $\bar{\Psi}$ -інтегровних функцій, що допускають зображення у вигляді згорток

$$C_1^{\bar{\Psi}} = \left\{ f \in C : f(\cdot) = \frac{a_0}{2} + \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \Psi(\cdot - t) \varphi(t) dt, \|\varphi\|_1 \leq 1, \varphi \perp 1, a_0 \in \mathbb{R} \right\}$$

з фіксованими ядрами $\Psi(t)$ вигляду

$$\Psi(t) = \sum_{k=1}^{\infty} \psi_1(k) \cos kt + \psi_2(k) \sin kt, \quad \psi_i(k) \in \mathbb{R}, \quad i = 1, 2, \quad (1)$$

коефіцієнти Фур'є яких $\psi_1(k)$ і $\psi_2(k)$ підпорядковані умові

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \frac{\psi(k+1)}{\psi(k)} = 0, \quad \psi(k) \stackrel{\text{df}}{=} \sqrt{\psi_1^2(k) + \psi_2^2(k)}. \quad (2)$$

Зазначимо, що виконання умови (2) для коефіцієнтів Фур'є ядра Ψ забезпечує високу гладкість функцій із класу $C_1^{\bar{\Psi}}$ (елементи множини $C_1^{\bar{\Psi}}$ можна розглядати як звуження на дійсну вісь функцій, регулярних на всій комплексній площині [1, с. 1100–1101]).

Якщо $f(x)$ — довільна 2π -періодична неперервна функція, то через $\tilde{S}_n(f, x)$ позначимо тригонометричний поліном порядку n , що інтерполує $f(x)$ в точках $x_k^{(n)} = 2k\pi/(2n+1)$, $k = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$

У цій роботі встановлюється асимптотично точна оцінка величини

$$\mathfrak{E}_n(C_1^{\bar{\Psi}})_{L_1} = \sup_{f \in C_1^{\bar{\Psi}}} \|f(\cdot) - \tilde{S}_n(f, \cdot)\|_1.$$

Теорема. Якщо коефіцієнти Фур'є ядра $\Psi(t)$ вигляду (1) підпорядковані умові (2), то при $n \rightarrow \infty$ має місце асимптотична рівність

$$\mathfrak{E}_n(C_1^{\bar{\Psi}})_{L_1} = \frac{16}{\pi^2} \psi(n+1) + O(1) \left(\frac{\psi(n+1)}{n} + \sum_{k=n+2}^{\infty} \psi(k) \right),$$

в якій величина $O(1)$ рівномірно обмежена відносно n і ψ .

Доведення. Коефіцієнти Фур'є a_k і b_k функції f із класу $C_1^{\bar{\Psi}}$ мають вигляд

$$a_k = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \Psi(k) \cos\left(kt + \frac{\pi\beta_k}{2}\right) \varphi(t) dt, \quad (3)$$

$$b_k = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \Psi(k) \sin\left(kt + \frac{\pi\beta_k}{2}\right) \varphi(t) dt, \quad (4)$$

де послідовність β_k означається за допомогою рівностей

$$\cos \frac{\beta_k \pi}{2} = \frac{\Psi_1(k)}{\Psi(k)}, \quad \sin \frac{\beta_k \pi}{2} = \frac{\Psi_2(k)}{\Psi(k)}, \quad k = 1, 2, \dots$$

Нам буде зручно зобразити функцію $f(x)$ у вигляді

$$f(x) = S_n(f, x) + \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \sum_{k=n+1}^{\infty} \Psi(k) \cos\left(k(t-x) + \frac{\pi\beta_k}{2}\right) \varphi(t) dt, \quad (5)$$

де $S_n(f, x)$ — часткова сума Фур'є порядку n функції f із $C_1^{\bar{\Psi}}$.

Інтерполяційний тригонометричний поліном $\tilde{S}_n(f, x)$ можна записати, як відомо, таким чином:

$$\tilde{S}_n(f, x) = \frac{a_0^{(n)}}{2} + \sum_{k=1}^n (a_k^{(n)} \cos kx + b_k^{(n)} \sin kx),$$

де

$$a_k^{(n)} = \frac{2}{2n+1} \sum_{i=0}^{2n} f(x_i^{(n)}) \cos kx_i^{(n)},$$

$$b_k^{(n)} = \frac{2}{2n+1} \sum_{i=0}^{2n} f(x_i^{(n)}) \sin kx_i^{(n)}, \quad k = \overline{0, n}.$$

Зв'язок між коефіцієнтами Фур'є a_k і b_k функції $f(x)$ і коефіцієнтами $a_k^{(n)}$ і $b_k^{(n)}$ інтерполяційного многочлена $\tilde{S}_n(f, x)$ виражається рівностями [2, с. 28; 3, с. 213]

$$a_k^{(n)} = a_k + \sum_{\mu=1}^{\infty} (a_{\mu(2n+1)+k} + a_{\mu(2n+1)-k}), \quad k = \overline{0, n}, \quad (6)$$

$$b_k^{(n)} = b_k + \sum_{\mu=1}^{\infty} (b_{\mu(2n+1)+k} - b_{\mu(2n+1)-k}), \quad k = \overline{1, n}. \quad (7)$$

Враховуючи (3)–(7) і означаючи функції $\omega_\nu(x, t)$, $\nu = n+1, n+2, \dots$, за допомогою формул

$$\omega_{\mu(2n+1)+k}(x, t) = \cos\left(\mu(2n+1)t + k(t-x) + \frac{\pi\beta_{\mu(2n+1)+k}}{2}\right),$$

$$\mu = 1, 2, \dots; \quad k = 0, \pm 1, \pm 2, \dots, \pm n,$$

одержуємо

$$\begin{aligned} \tilde{S}_n(f, x) &= S_n(f, x) + \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \varphi(t) \Psi(n+1) \cos\left((n+1)t + nx + \frac{\pi\beta_{n+1}}{2}\right) dt + \\ &+ \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \varphi(t) \sum_{\nu=n+2}^{\infty} \Psi(\nu) \omega_\nu(x, t) dt. \end{aligned} \quad (8)$$

Із (5) і (8) випливає

$$\begin{aligned} f(x) - \tilde{S}_n(f, x) &= \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \psi(n+1) \left[\cos \left((n+1)(t-x) + \frac{\pi\beta_{n+1}}{2} \right) - \right. \\ &\quad \left. - \cos \left((n+1)t + nx + \frac{\pi\beta_{n+1}}{2} \right) \right] \varphi(t) dt + \rho_{n+2}(f, x) = \\ &= \frac{2}{\pi} \sin \frac{2n+1}{2} x \int_0^{2\pi} \psi(n+1) \sin \left((n+1)t - \frac{x}{2} + \frac{\pi\beta_{n+1}}{2} \right) \varphi(t) dt + \rho_{n+2}(f, x), \quad (9) \end{aligned}$$

де

$$\rho_{n+2}(f, x) = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \sum_{k=n+2}^{\infty} \psi(k) \left[\cos \left(k(t-x) + \frac{\pi\beta_k}{2} \right) - \omega_k(x, t) \right] \varphi(t) dt. \quad (10)$$

Очевидно, що

$$\|\rho_{n+2}(f, x)\|_1 \leq 4 \sum_{k=n+2}^{\infty} \psi(k). \quad (11)$$

Нехай

$$A_n = \sup_{\|\varphi\|_1 \leq 1} \left\| \frac{2}{\pi} \sin \frac{2n+1}{2} x \int_0^{2\pi} \sin \left((n+1)t - \frac{x}{2} + \frac{\pi\beta_{n+1}}{2} \right) \varphi(t) dt \right\|_1.$$

Знайдемо далі асимптотично точну оцінку величини A_n при $n \rightarrow \infty$. Таку оцінку вдається одержати, скориставшись ідеями С. М. Нікольського ([4], § 2).

Нехай $M = L_\infty$ — простір функцій $g = g(t)$, вимірних і суттєво обмежених на $[0, 2\pi]$ з нормою $\|g\|_M = \|g\|_\infty = \text{ess sup}_{0 \leq t \leq 2\pi} |g(t)|$. Легко бачити, що

$$\begin{aligned} A_n &= \frac{2}{\pi} \sup_{\|\varphi\|_1 \leq 1} \sup_{\|g\|_\infty \leq 1} \int_0^{2\pi} g(x) \int_0^{2\pi} \sin \frac{2n+1}{2} x \sin \left((n+1)t - \frac{x}{2} + \frac{\pi\beta_{n+1}}{2} \right) \varphi(t) dt dx = \\ &= \frac{2}{\pi} \sup_{\|g\|_\infty \leq 1} \sup_{\|\varphi\|_1 \leq 1} \int_0^{2\pi} \varphi(t) \int_0^{2\pi} \sin \frac{2n+1}{2} x \sin \left((n+1)t - \frac{x}{2} + \frac{\pi\beta_{n+1}}{2} \right) g(x) dx dt. \quad (12) \end{aligned}$$

Нам необхідне наступне твердження [4, с. 214].

Лема. Нехай $f(x)$ — неперервна на $[a, b]$ функція, тоді

$$\sup_{\|\varphi\|_{L_1[a, b]} \leq 1} \int_a^b f(t) \varphi(t) dt = \frac{1}{2} \left\{ \max_t f(t) - \min_t f(t) \right\} = \frac{1}{2} \max_{t_1, t_2 \in [a, b]} \{f(t_1) - f(t_2)\}.$$

Із наведеної леми, а також з рівностей (12) випливає

$$\begin{aligned} A_n &= \frac{2}{\pi} \sup_{\|g\|_\infty \leq 1} \left\{ \frac{1}{2} \max_{t_1, t_2} \int_0^{2\pi} \sin \frac{2n+1}{2} x \left[\sin \left((n+1)t_1 - \frac{x}{2} + \frac{\pi\beta_{n+1}}{2} \right) - \right. \right. \\ &\quad \left. \left. - \sin \left((n+1)t_2 - \frac{x}{2} + \frac{\pi\beta_{n+1}}{2} \right) \right] g(x) dx \right\} = \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&= \frac{1}{\pi} \max_{t_1, t_2} \int_0^{2\pi} \left| \sin \frac{2n+1}{2} x \left[\sin \left((n+1)t_1 - \frac{x}{2} + \frac{\pi\beta_{n+1}}{2} \right) - \sin \left((n+1)t_2 - \frac{x}{2} + \frac{\pi\beta_{n+1}}{2} \right) \right] \right| dx = \\
&= \frac{2}{\pi} \max_{t_1, t_2} \int_0^{2\pi} \left| \sin \frac{2n+1}{2} x \cos \left((n+1) \frac{t_1+t_2}{2} - \frac{x}{2} + \frac{\pi\beta_{n+1}}{2} \right) \sin \left((n+1) \frac{t_1-t_2}{2} \right) \right| dx = \\
&= \frac{2}{\pi} \max_{0 \leq \theta \leq \frac{2\pi}{2n+1}} \int_0^{2\pi} \left| \sin \frac{2n+1}{2} x \sin \frac{x-\theta}{2} \right| dx. \tag{13}
\end{aligned}$$

Оскільки для кожного $\theta \in \left[0, \frac{2\pi}{2n+1} \right]$

$$\begin{aligned}
&\left| \int_0^{2\pi} \left| \sin \frac{2n+1}{2} x \left(\sin \frac{x}{2} - \left| \sin \frac{x-\theta}{2} \right| \right) \right| dx \right| \leq \\
&\leq \frac{\pi}{2n+1} \int_0^{2\pi} \left| \sin \frac{2n+1}{2} x \right| dx = \frac{4\pi}{2n+1} = \frac{O(1)}{n},
\end{aligned}$$

то

$$\begin{aligned}
&\max_{0 \leq \theta \leq \frac{2\pi}{2n+1}} \int_0^{2\pi} \left| \sin \frac{2n+1}{2} x \sin \frac{x-\theta}{2} \right| dx = \\
&= \int_0^{2\pi} \left| \sin \frac{2n+1}{2} x \right| \sin \frac{x}{2} dx + \frac{O(1)}{n}. \tag{14}
\end{aligned}$$

Тоді з урахуванням (13) і (14) одержуємо

$$\begin{aligned}
A_n &= \frac{2}{\pi} \int_0^{2\pi} \left| \sin \frac{2n+1}{2} x \right| \sin \frac{x}{2} dx + \frac{O(1)}{n} = \\
&= \frac{1}{\pi} \sum_{k=0}^{2n} (-1)^k \int_{x_k^{(n)}}^{x_{k+1}^{(n)}} (\cos nx - \cos (n+1)x) dx + \frac{O(1)}{n} = \\
&= \frac{2n+1}{\pi n(n+1)} \sum_{k=0}^{2n} \left(\sin \frac{(k+1)\pi}{2n+1} + \sin \frac{k\pi}{2n+1} \right) + \frac{O(1)}{n} = \\
&= \frac{4}{\pi^2} \sum_{k=0}^{2n} \frac{2\pi}{2n+1} \sin \frac{k\pi}{2n+1} + \frac{O(1)}{n}. \tag{15}
\end{aligned}$$

Оскільки величина

$$\sigma_n = \sum_{k=0}^{2n} \frac{2\pi}{2n+1} \sin \frac{k\pi}{2n+1}$$

є інтегральною сумою функції $\sin(x/2)$ за розбиттям $\Delta_n = \{x_k^{(n)}\}_{k=0}^{2n+1}$ проміж-ку $[0, 2\pi]$, а також

$$\left| \int_0^{2\pi} \sin \frac{x}{2} dx - \sigma_n \right| = |4 - \sigma_n| = \frac{O(1)}{n}, \tag{16}$$

на основі (15) і (16) можемо записати оцінку:

$$A_n = \frac{16}{\pi^2} + \frac{O(1)}{n}. \quad (17)$$

Враховуючи (9)–(11) і (17), одержуємо

$$\begin{aligned} \bar{\mathcal{E}}_n(C_1^{\bar{\Psi}})_{L_1} &= A_n \Psi(n+1) + O(1) \sum_{k=n+2}^{\infty} \Psi(k) = \\ &= \frac{16}{\pi^2} \Psi(n+1) + O(1) \left(\frac{\Psi(n+1)}{n} + \sum_{k=n+2}^{\infty} \Psi(k) \right). \end{aligned} \quad (18)$$

Теорему доведено.

Легко переконатись, що для ядер вигляду

$$\Psi(t) = \Phi_{\alpha, r, \beta}(t) = \sum_{k=1}^{\infty} \varphi(k) e^{-\alpha k^r} \cos\left(kt - \frac{\beta k \pi}{2}\right), \quad \alpha > 0, \quad r > 1, \quad (19)$$

де $\{\varphi(k)\}_{k=1}^{\infty}$ — довільні незростаючі послідовності додатних дійсних чисел, $\{\beta_k\}_{k=1}^{\infty}$ — довільні послідовності дійсних чисел, виконуються всі умови теореми і, отже, має місце наступне твердження.

Наслідок. Якщо клас $C_1^{\bar{\Psi}}$ породжується ядром вигляду (19), то при $n \rightarrow \infty$ справджується асимптотична рівність

$$\bar{\mathcal{E}}_n(C_1^{\bar{\Psi}})_{L_1} = \varphi(n+1) e^{-\alpha(n+1)^r} \left(\frac{16}{\pi^2} + \frac{O(1)}{n} \right),$$

в якій величина $O(1)$ рівномірно обмежена відносно параметрів α, r, n та послідовностей $\varphi(k)$ і β_k .

Зауваження. Для деяких класів функцій невеликої гладкості (зокрема, $W_1^r, r = 2$) асимптотично точні оцінки наближень інтерполяційними многочленами $\bar{S}_n(f, x)$ у L_1 -метриці отримано в [5].

1. Степанец А. И. Скорость сходимости рядов Фурье на классах $\bar{\Psi}$ интегралов // Укр. мат. журн. — 1997. — 49, № 8. — С. 1069 — 1113.
2. Зигмунд А. Тригонометрические ряды: В 2-х т. — М.: Мир, 1965. — Т. 2. — 537 с.
3. Никольский С. М. Оценки остатка суммы Фейера для периодических функций, имеющих ограниченную производную // Докл. АН СССР. — 1941. — 31, № 3. — С. 210 — 214.
4. Никольский С. М. Приближение функций тригонометрическими полиномами в среднем // Изв. АН СССР. Математика. — 1946. — 10, № 3. — С. 207 — 256.
5. Моторный В. П. Приближение периодических функций интерполяционными многочленами в L_1 // Укр. мат. журн. — 1990. — 42, № 6. — С. 781 — 786.

Одержано 03.09.98