

Р. А. Ласурия (Абхаз. ун-т, Сухум)

## КРАТНЫЕ СУММЫ ФУРЬЕ НА МНОЖЕСТВАХ $\bar{\Psi}$ -ДИФФЕРЕНЦИРУЕМЫХ ФУНКЦИЙ (небольшая гладкость)

We study behavior of deviations of the rectangular partial Fourier sums on sets of  $\bar{\Psi}$ -differentiable multivariable functions.

Вивчається поведінка відхилень прямокутних частинних сум Фур'є на множинах  $\bar{\Psi}$ -диференційованих функцій багатьох змінних.

1. Пусть  $f(x) = f(x_1, \dots, x_m)$  —  $2\pi$ -периодическая по каждой из переменных суммируемая на кубе периодов  $T^m$  функция ( $f \in (T^m)$ ),

$$S[f] = \sum_{k_1=0}^{\infty} \dots \sum_{k_m=0}^{\infty} 2^{-q(k_1, \dots, k_m)} A_{k_1, \dots, k_m}(f; x) = \sum_{k=0}^{\infty} 2^{-q(k)} A_k(f; x), \quad (1)$$

где  $q(k) = q(k_1, \dots, k_m)$  — количество нулевых координат точки  $k = (k_1, \dots, k_m)$ .

$$A_k(f; x) = \sum_{\gamma \in P} a_k(f; \gamma) \prod_{i=1}^m \cos\left(k_i x_i - \gamma_i \frac{\pi}{2}\right), \quad (2)$$

$P$  — множество всех точек  $\gamma = (\gamma_1, \dots, \gamma_m) \in R^m$ , координаты которых имеют значения, равные нулю либо единице,

$$a_k(f; \gamma) = \pi^{-m} \int_{T^m} f(t) \prod_{i=1}^m \cos\left(k_i t_i - \gamma_i \frac{\pi}{2}\right) dt \quad (3)$$

— коэффициенты Фурье функции  $f(\cdot)$ , соответствующей наборам  $k = (k_1, \dots, k_m)$  и  $\gamma$ . Объединяя (1)–(3), получаем

$$S[f] = \sum_{k=0}^{\infty} 2^{-q(k)} \pi^{-m} \int_{T^m} f(t) \prod_{i=1}^m \cos k_i(t_i - x_i) dt. \quad (1')$$

Выражения (1) и (1') называются полным рядом Фурье функции  $f$ .

Пусть  $\bar{m} = \{1, \dots, m\}$  и  $\mu \subset \bar{m}$ ,  $|\mu|$  — количество элементов множества  $\mu$ . Для любой  $f \in L(T^m)$  положим

$$S[f]_{\mu} = \sum_{k^{\mu}=0}^{\infty} 2^{-q(k^{\mu})} \pi^{-|\mu|} \int_{T^{|\mu|}} f(t^{\mu} + x^{\epsilon^{\mu}}) \prod_{i \in \mu} \cos k_i(t_i - x_i) dt^{\mu}, \quad (4)$$

где  $k^{\mu} = (k_{j_1}, \dots, k_{j_{|\mu|}})$ ,  $j_1, \dots, j_{|\mu|} \in \mu$ ,  $t^{\mu} = (t_1, \dots, t_m)$ , причем  $t_i = 0$ , если  $i \notin \mu$ ,  $x^{\epsilon^{\mu}} = (x_1, \dots, x_m)$  и  $x_i = 0$ , если  $i \in \mu$ .

Ряд (4) называется частным рядом Фурье функции  $f(\cdot) \in L(T^m)$  по группе переменных  $x_i$ ,  $i \in \mu$ . В случае, когда  $\mu = \bar{m}$ ,  $S[f]_{\mu} = S[f]$ .

Пусть  $\bar{\psi}_i(k_j) = (\psi_i^{(1)}(k_j), \psi_i^{(2)}(k_j))$ ,  $i = 1, \dots, m$ , — пары произвольных систем чисел  $\psi_i^{(j)}(k_j)$ ,  $j = 1, 2$ ,  $k_j = 0, 1, \dots$ ,  $\psi_i^{(1)}(0) = 1$ ,  $\psi_i^{(2)}(0) = 0$ ,  $i = 1, \dots, m$ . Предположим, что для данной функции  $f \in L(T^m)$  и набора  $\mu$  ряд

$$\sum_{k^\mu=1}^{\infty} \pi^{-|\mu|} \int_{T^{|\mu|}} f(t^\mu + x^{\epsilon^\mu}) \prod_{i \in \mu} \frac{\Psi_i^{(1)}(k_i) \cos k_i(t_i - x_i) + \Psi_i^{(2)}(k_i) \sin k_i(t_i - x_i)}{\bar{\Psi}_i^2(k_i)} dt^\mu,$$

$$\bar{\Psi}_i^{(2)}(k_i) \equiv (\Psi_i^{(1)}(k_i))^2 + (\Psi_i^{(2)}(k_i))^2 \neq 0, \quad k_i \in N, \quad i = 1, \dots, m,$$

является рядом Фурье некоторой функции  $\varphi \in L(T^m)$  по переменным  $x_i$ ,  $i \in \mu$ . Эту функцию обозначим через  $f^{\bar{\Psi}_\mu}(\cdot) = D^{\bar{\Psi}_\mu}(f; x)$  и назовем  $\bar{\Psi}_\mu$ -производной функции  $f(\cdot)$ . Множество функций  $f \in L(T^m)$  таких, что для любого  $\mu \subseteq \bar{m}$  существуют производные  $f^{\bar{\Psi}_\mu}$ , будем обозначать  $L^{\bar{\Psi}} = L^{\bar{\Psi}}$ . Если  $f \in L^{\bar{\Psi}}$  и для любого  $\mu \subset \bar{m}$   $f^{\bar{\Psi}_\mu} \in \mathfrak{N}$ , где  $\mathfrak{N}$  — некоторое подмножество из  $L(T^m)$ , то множество таких функций обозначим через  $L^{\bar{\Psi}}\mathfrak{N}$ .

Подмножество непрерывных функций из  $L^{\bar{\Psi}}\mathfrak{N}$  обозначим через  $C^{\bar{\Psi}}\mathfrak{N}$ .

Понятие  $\bar{\Psi}_\mu$ -производной в случае  $m = 1$  введено А. И. Степанцом [1]. При  $m > 1$  определение  $\bar{\Psi}_\mu$ -производной для  $\mu \subset \bar{m}$  совпадает с определением  $(\Psi, \beta)_\mu$ -производной [2, 3] в том смысле, что любая  $\bar{\Psi}_\mu$ -производная совпадает с  $(\Psi, \beta)_\mu$ -производной, если определяющие их параметры связаны соотношениями

$$\Psi_i^{(1)}(k_i) = \Psi_i(k_i) \cos \beta_i \frac{\pi}{2}, \quad \Psi_i^{(2)}(k_i) = \Psi_i(k_i) \sin \beta_i \frac{\pi}{2}, \quad (5)$$

а также любая  $(\Psi, \beta)_\mu$ -производная является и  $\bar{\Psi}_\mu$ -производной, если справедливы равенства (5).

Пусть, далее,

$$S_n(f; x) = \sum_{k=0}^{n-1} 2^{-q(k)} A_k(f; x) = \sum_{k=0}^{n-1} 2^{-q(k)} \pi^{-m} \int_{T^m} f(t) \prod_{i=1}^m \cos k_i(t_i - x_i) dt,$$

$n-1 = (n_1 - 1, \dots, n_m - 1)$  — прямоугольная частная сумма ряда (1) и

$$\rho_n(f; x) = f(x) - S_n(f; x).$$

В настоящей работе изучается поведение уклонений  $\rho_n(f; x)$  на классах  $C^{\bar{\Psi}}C$ . С этой целью приведем еще некоторые определения (см., например, [1]).

Пусть  $\mathfrak{N}$  — множество выпуклых вниз и исчезающих на бесконечности последовательностей  $\lambda_k$ ,  $k = 0, 1, \dots$ ,  $\mathfrak{N}'$  — подмножество  $\lambda_k$  из  $\mathfrak{N}$ , для которых

$$\sum_{k=1}^{\infty} \frac{\lambda_k}{k} < \infty.$$

Последовательности  $\Psi_i^{(j)}(k_j)$ ,  $j = 1, 2$ , выбираются так, что  $\pm \Psi_i^{(1)} \in \mathfrak{N}$ ,  $\pm \Psi_i^{(2)} \in \mathfrak{N}'$ ,  $i = 1, \dots, m$ . При этом  $\Psi_i^{(j)}(k_j)$ ,  $j = 1, 2$ ,  $k_j \in N$ , удобно рассматривать как сужение на множестве  $N$  непрерывных функций  $\Psi_i^{(j)}(v_i)$  непрерывного аргумента  $v_i \geq 1$ . В дальнейшем  $\mathfrak{N}$  — множество функций  $\Psi(v)$ , для которых  $|\Psi(v)|$  являются выпуклыми вниз для любого  $v \geq 1$  и  $\lim_{v \rightarrow \infty} \Psi(v) = 0$ ,  $\mathfrak{N}'$  — подмножество из  $\mathfrak{N}$ , элементы которого удовлетворяют условию

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

Далее, каждой функции  $\Psi \in \mathfrak{N}$  сопоставим пару функций

$$\eta(t) = \eta(\psi; t) = \psi^{-1}\left(\frac{1}{2}\psi(t)\right), \quad \mu(t) = \mu(\psi; t) = \frac{t}{\eta(t) - t}.$$

Тогда

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

Пусть, далее,  $\mathcal{T}_{\mu,n}$  — множество функций  $t_{\mu,n} \in L(T^m)$ , которые являются тригонометрическими полиномами порядка  $n_i - 1$ ,  $i \in \mu$ .

$$E_{\mu,n}(\varphi) = \inf_{t_{\mu,n} \in \mathcal{T}_{\mu,n}} \|\varphi - t_{\mu,n}\|_C$$

— наилучшее приближение функции  $\varphi \in C$  посредством функций  $t_{\mu,n} \in \mathcal{T}_{\mu,n}$ .

2. Приведем сначала основные результаты данной работы.

**Теорема 1.** Пусть  $\psi_i^{(1)} \in \mathfrak{M}_0$ ,  $\psi_i^{(2)} \in \mathfrak{M}'_0$ ,  $i = 1, \dots, m$ . Тогда для любой функции  $f \in C^{\overline{\Psi}}C$  и для каждого  $n \in N^m$

$$\|\rho_n(f; x)\|_C \leq \sum_{k=1}^m \sum_{|\mu|=k} E_{\mu,n}(f^{\overline{\Psi}_\mu}) \prod_{i \in \mu} \mathfrak{G}_{n_i}(C_{\infty}^{\overline{\Psi}_i}) + b_n^{\overline{\Psi}}(f), \quad (6)$$

где

$$\mathfrak{G}_{n_i}(C_{\infty}^{\overline{\Psi}_i}) \equiv \frac{2}{\pi} \int_{n_i}^{\infty} \frac{|\psi_i^{(2)}(t_i)|}{t_i} dt_i + \frac{4}{\pi^2} \overline{\Psi}_i(n_i) \ln n_i,$$

$$\begin{aligned} b_n^{\overline{\Psi}}(f) &= \sum_{k=1}^m \sum_{|\mu|=k} E_{\mu,n}(f^{\overline{\Psi}_\mu}) \sum_{\substack{\tilde{\mu} \subset \mu \\ \tilde{\mu} \neq \mu}} \prod_{i \in \tilde{\mu}} \mathfrak{G}_{n_i}(C_{\infty}^{\overline{\Psi}_i}) \prod_{i \in \mu \setminus \tilde{\mu}} K_i \overline{\Psi}_i(n_i) + \\ &+ \sum_{k=2}^m \sum_{|\mu|=k} E_{\mu,n}(f^{\overline{\Psi}_\mu}) \prod_{i \in \mu''} \overline{\Psi}_i(n_i) \sum_{\substack{\tilde{\mu} \subset \mu' \\ \tilde{\mu} \neq \mu'}} \prod_{i \in \tilde{\mu}} \mathfrak{G}_{n_i}(C_{\infty}^{\overline{\Psi}_i}) \prod_{i \in \mu' \setminus \tilde{\mu}} K_i \overline{\Psi}_i(n_i) + \\ &+ \sum_{k=1}^m \sum_{|\mu|=k} E_{\mu,n}(f^{\overline{\Psi}_\mu}) \prod_{i \in \mu} K_i \overline{\Psi}_i(n_i), \end{aligned} \quad (7)$$

$\mu'$  и  $\mu''$  — непустые непересекающиеся подмножества из  $\mu$ , причем  $\mu = \mu' \cup \mu''$ ,  $K_i$  — величины, равномерно ограниченные по  $n \in N^m$  и  $f \in C^{\overline{\Psi}}C$ .

Утверждение теоремы 1 при  $m = 1$  переходит в соответствующее утверждение из работы [1], где, в частности, показано, что в одномерном случае неравенство (6) асимптотически точно на всем пространстве  $C^{\overline{\Psi}}C$ , а также на ряде важных подмножеств из  $C^{\overline{\Psi}}C$ .

Отметим некоторые из наиболее важных случаев неравенства (6).

Пусть

$$\mathfrak{M}_C = \{\psi \in \mathfrak{M}: 0 < K_1 \leq \mu(t) \leq K_2 < \infty, t \geq 1\}.$$

Ясно, что  $\mathfrak{M}_C \subset \mathfrak{M}_0$ . Если  $\psi_2 \in \mathfrak{M}_C$ , то, как известно [1],

$$\int_n^{\infty} \frac{|\psi_2(t)|}{t} dt \leq K_2 |\psi_2(n)|,$$

следовательно, если  $\psi_i^{(2)} \in \mathfrak{M}_C$ ,  $\psi_i^{(1)} \in \mathfrak{M}_0$ ,  $i = 1, \dots, m$ , то из неравенства (6) получаем следующее утверждение.

**Теорема 2.** Пусть  $\psi_i^{(1)} \in \mathfrak{M}_0$ ,  $\psi_i^{(2)} \in \mathfrak{M}_C$ ,  $i = 1, \dots, m$ . Тогда для любой функции  $f \in C^{\overline{\Psi}}C$

$$\|\rho_n(f, x)\|_C \leq \sum_{k=1}^m \left(\frac{4}{\pi^2}\right)^k \sum_{|\mu|=k} E_{\mu, n}(f^{\bar{\Psi}^\mu}) \prod_{i \in \mu} \bar{\Psi}_i(n_i) \ln n_i + b_n^{\bar{\Psi}}(f), \quad (8)$$

где

$$b_n^{\bar{\Psi}}(f) \leq K \sum_{k=1}^m \sum_{|\mu|=k} E_{\mu, n}(f^{\bar{\Psi}^\mu}) \prod_{i \in \mu} \bar{\Psi}_i(n_i) \sum_{\substack{\hat{\mu} \subset \mu \\ \hat{\mu} \neq \mu}} \prod_{i \in \hat{\mu}} \ln n_i. \quad (9)$$

Пусть теперь функции  $\Psi_i^{(1)}(\cdot)$ ,  $\Psi_i^{(2)}(\cdot)$  выбраны согласно равенствам (5) при условии, что  $\Psi_i(\cdot) \in \mathfrak{M}_C$ ,  $i = 1, \dots, m$ . Тогда  $C^{\bar{\Psi}}C = C_{\beta}^{\Psi}C$  и  $\Psi_i^{(1)}$ ,  $\Psi_i^{(2)} \in \mathfrak{M}_C$ . Вследствие этого в силу (8) и (9) получаем

$$\begin{aligned} \|\rho_n(f; x)\|_C &\leq \sum_{k=1}^m \left(\frac{4}{\pi^2}\right)^k \sum_{|\mu|=k} E_{\mu, n}(f_{\beta, \mu}^{\Psi}) \prod_{i \in \mu} |\Psi_i(n_i)| \ln n_i + \\ &+ K \sum_{k=1}^m \sum_{|\mu|=k} E_{\mu, n}(f_{\beta, \mu}^{\Psi}) \prod_{i \in \mu} |\Psi_i(k_i)| \sum_{\substack{\hat{\mu} \subset \mu \\ \hat{\mu} \neq \mu}} \prod_{i \in \hat{\mu}} \ln n_i. \end{aligned} \quad (10)$$

Неравенство (10) было получено в [2]. Из неравенства (6), где  $\Psi_i^{(2)}(\cdot) = 0$ ,  $i = 1, \dots, m$ , для любого  $\Psi_i^{(1)} \in \mathfrak{M}_0$  вытекает неравенство, также установленное в [2].

**3.** Для доказательства теоремы 1 нам понадобится ряд вспомогательных предложений.

В одномерном случае справедливо такое утверждение [1].

**Лемма 1.** Если  $f \in C^{\bar{\Psi}}M$ ,  $\Psi^{(1)} \in \mathfrak{M}$  и  $\Psi^{(2)} \in \mathfrak{M}'$ , то в каждой точке  $x \in R$  выполняется равенство

$$\begin{aligned} \rho_n(f; x) &= \int_R f^{\bar{\Psi}}(x-t) \left[ I_2(\Psi^{(1)}; n; t)_0 + I_2(\Psi^{(2)}; n; t)_1 \right] dt + \\ &+ \frac{1}{2\pi} \int_T f^{\bar{\Psi}}(x-t) (\Psi_1(n) \cos nt + \Psi_2(n) \sin nt) dt, \end{aligned} \quad (11)$$

где  $M$  — множество существенно ограниченных функций из  $L(T^m)$ ,

$$I_2(\Psi^{(1)}; n; t)_0 = \frac{1}{\pi} \int_n^{\infty} \Psi_1(v) \cos vt \, dv,$$

$$I_2(\Psi^{(2)}; n; t)_1 = \frac{1}{\pi} \int_n^{\infty} \Psi_2(v) \cos vt \, dv;$$

если  $f \in L^{\bar{\Psi}}$ , то (11) выполняется почти всюду.

**Лемма 2.** Если  $f \in C^{\bar{\Psi}}M$ ,  $\Psi_i^{(1)} \in \mathfrak{M}$  и  $\Psi_i^{(2)} \in \mathfrak{M}'$ ,  $i = 1, \dots, m$ , то для любых  $n \in N^m$  и  $x \in R^m$

$$S_n(f; x) = f(x) + \sum_{k=1}^m (-1)^k \sum_{|\mu|=k} \bar{E}_\mu(x) + \sum_{k=1}^m (-1)^k \sum_{|\mu|=k} \bar{P}_\mu(x) + \sum_{k=2}^m (-1)^k \sum_{|\mu|=k} \bar{Q}_\mu(x); \quad (12)$$

если  $f \in L^{\bar{\Psi}}$ , то (12) выполняется почти всюду, где

$$\bar{F}_\mu(x) = \bar{F}_\mu(f^{\bar{\Psi}^\mu}; x) = \int_{R^{|\mu|}} f^{\bar{\Psi}^\mu}(x - (t)^\mu) \prod_{i \in \mu} \left[ I_2(\Psi_i^{(1)}; n_i; t_i)_0 + I_2(\Psi_i^{(2)}; n_i; t_i)_1 \right] dt^\mu, \quad (13)$$

$$\bar{P}_\mu(x) = \bar{P}_\mu(f^{\bar{\Psi}^\mu}; x) = (2\pi)^{-|\mu|} \prod_{i \in \mu} \bar{\Psi}_i(n_i) \int_{T^{|\mu|}} f^{\bar{\Psi}^\mu}(x - (t)^\mu) \prod_{i \in \mu} \sin(n_i t_i + \gamma_{n_i}) dt^\mu, \quad (14)$$

$$\begin{aligned} \bar{Q}_\mu(x) &= \bar{Q}_\mu(f^{\bar{\Psi}^\mu}; x) = \\ &= (2\pi)^{-|\mu|} \prod_{i \in \mu} \bar{\Psi}_i(n_i) \int_{R^{|\mu|}} \int_{T^{|\mu|}} f^{\bar{\Psi}^\mu}(x - (t)^\mu) \prod_{i \in \mu} \sin(n_i t_i + \gamma_{n_i}) \times \\ &\quad \times \prod_{i \in \mu} [I_2(\Psi_i^{(1)}; n_i; t_i)_0 + I_2(\Psi_i^{(2)}; n_i; t_i)_1] dt^\mu, \\ \gamma_{n_i} &= \operatorname{arctg} \frac{\Psi_i^{(2)}(n_i)}{\Psi_i^{(1)}(n_i)}, \quad i = 1, \dots, m. \end{aligned} \quad (15)$$

*Доказательство.* Пусть при любом  $v \in \bar{m}$

$$S_{n_v}(f; x) = \sum_{k_v=0}^{n_v-1} 2^{-q(k_v)} \pi^{-m} \int_T f(x + t^{(v)}) \cos k_v t_v dt_v \quad (16)$$

— сумма Фурье функции  $f \in L(T^m)$  порядка  $n_v - 1$  по переменной  $x_v$ . Очевидно, что для любой функции  $f \in L(T^m)$  и для каждого  $n \in N^m$  и  $x \in R^m$

$$S_n(f; x) = S_{n_m}(\dots(S_{n_2}(S_{n_1}(f; x); x); x)\dots; x).$$

В силу равенства (11)

$$\begin{aligned} S_{n_v}(f; x) &= f(x) - \int_R f^{\bar{\Psi}(v)}(x - t^{(v)}) [I_2(\Psi_v^{(1)}; n_v; t_v)_0 + I_2(\Psi_v^{(2)}; n_v; t_v)_1] dt_v - \\ &\quad - \frac{1}{2\pi} \int_T f^{\bar{\Psi}(v)}(x - t^{(v)}) (\Psi_v^{(1)}(n_v) \cos n_v t_v + \Psi_v^{(2)}(n_v) \sin n_v t_v) dt_v. \end{aligned} \quad (17)$$

В частности, при  $v = 1$

$$\begin{aligned} S_{n_1}(f; x) &= f(x) - \int_R f^{\bar{\Psi}(1)}(x - t^{(1)}) [I_2(\Psi_1^{(1)}; n_1; t_1)_0 + I_2(\Psi_1^{(2)}; n_1; t_1)_1] dt_1 - \\ &\quad - \frac{1}{2\pi} \int_T f^{\bar{\Psi}(1)}(x - t^{(1)}) (\Psi_1^{(1)}(n_1) \cos n_1 t_1 + \Psi_1^{(2)}(n_1) \sin n_1 t_1) dt_1. \end{aligned} \quad (18)$$

Далее, если  $m = 2$ , то

$$\begin{aligned} S_{n_2}(S_{n_1}(f; x); x) &= S_{n_1}(f; x) - \int_R [S_{n_1}(f; x)]^{\bar{\Psi}(2)}(x - t^{(2)}) \times \\ &\quad \times [I_2(\Psi_2^{(1)}; n_2; t_2)_0 + I_2(\Psi_2^{(2)}; n_2; t_2)_1] dt_2 - \\ &\quad - \frac{1}{2\pi} \int_T [S_{n_1}(f; x)]^{\bar{\Psi}(2)}(x - t^{(2)}) (\Psi_2^{(1)}(n_2) \cos n_2 t_2 + \Psi_2^{(2)}(n_2) \sin n_2 t_2) dt_2. \end{aligned} \quad (19)$$

Согласно (17) и (18)

$$\begin{aligned} [S_{n_1}(f; x)]^{\bar{\Psi}(2)}(x - t^{(2)}) &= f^{\bar{\Psi}(2)}(x - t^{(2)}) - \\ &\quad - \left( \int_R f^{\bar{\Psi}(1)}(x - t^{(1)}) [I_2(\Psi_1^{(1)}; n_1; t_1)_0 + I_2(\Psi_1^{(2)}; n_1; t_1)_1] dt_1 \right)^{\bar{\Psi}(2)}(x - t^{(2)}) - \\ &\quad - \left( \frac{1}{2\pi} \int_T f^{\bar{\Psi}(1)}(x - t^{(1)}) (\Psi_1^{(1)}(n_1) \cos n_1 t_1 + \Psi_1^{(2)}(n_1) \sin n_1 t_1) dt_1 \right)^{\bar{\Psi}(2)}(x - t^{(2)}). \end{aligned} \quad (20)$$

Второе слагаемое в (20) в силу определения производной  $f^{\bar{\Psi}^{(1,2)}}(\cdot)$  равно

$$\int_R f^{\bar{\Psi}^{(1,2)}}(x - t^{(1,2)}) \left[ I_2(\Psi_1^{(1)}; n_1; t_1)_0 + I_2(\Psi_1^{(2)}; n_1; t_1)_1 \right] dt_1. \quad (21)$$

Последнее же слагаемое в (20) равно

$$\frac{1}{2\pi} \int_T f^{\bar{\Psi}^{(1,2)}}(x - t^{(1,2)}) (\Psi_1^{(1)}(n_1) \cos n_1 t_1 + \Psi_1^{(2)}(n_1) \sin n_1 t_1) dt_1. \quad (22)$$

На основании (22), (21) из (20) получаем

$$\begin{aligned} [S_{n_1}(f; x)]^{\bar{\Psi}^{(1,2)}}(x - t^{(2)}) &= f^{\bar{\Psi}^{(1,2)}}(x - t^{(2)}) - \\ &- \int_R f^{\bar{\Psi}^{(1,2)}}(x - t^{(1,2)}) \left[ I_2(\Psi_1^{(1)}; n_1; t_1)_0 + I_2(\Psi_1^{(2)}; n_1; t_1)_1 \right] dt_1 - \\ &- \frac{1}{2\pi} \int_T f^{\bar{\Psi}^{(1,2)}}(x - t^{(1,2)}) (\Psi_1^{(1)}(n_1) \cos n_1 t_1 + \Psi_1^{(2)}(n_1) \sin n_1 t_1) dt_1. \end{aligned} \quad (23)$$

Объединяя (19) и (23), находим

$$\begin{aligned} S_{n_2}(S_{n_1}(f; x); x) &= f(x) - \int_R f^{\bar{\Psi}^{(1,2)}}(x - t^{(1)}) \left[ I_2(\Psi_1^{(1)}; n_1; t_1)_0 + I_2(\Psi_1^{(2)}; n_1; t_1)_1 \right] dt_1 - \\ &- \int_R f^{\bar{\Psi}^{(1,2)}}(x - t^{(2)}) \left[ I_2(\Psi_2^{(1)}; n_2; t_2)_0 + I_2(\Psi_2^{(2)}; n_2; t_2)_1 \right] dt_2 + \\ &+ \int_{R^2} f^{\bar{\Psi}^{(1,2)}}(x - t^{(1,2)}) \prod_{j \in \{1,2\}} \left[ I_2(\Psi_j^{(1)}; n_j; t_j)_0 + I_2(\Psi_j^{(2)}; n_j; t_j)_1 \right] dt^{(1,2)} - \\ &- \frac{1}{2\pi} \int_T f^{\bar{\Psi}^{(1,2)}}(x - t^{(1)}) (\Psi_1^{(1)}(n_1) \cos n_1 t_1 + \Psi_1^{(2)}(n_1) \sin n_1 t_1) dt_1 - \\ &- \frac{1}{2\pi} \int_T f^{\bar{\Psi}^{(1,2)}}(x - t^{(2)}) (\Psi_2^{(1)}(n_2) \cos n_2 t_2 + \Psi_2^{(2)}(n_2) \sin n_2 t_2) dt_2 + \\ &+ \frac{1}{4\pi^2} \int_{T^2} f^{\bar{\Psi}^{(1,2)}}(x - t^{(1,2)}) \prod_{j \in \{1,2\}} (\Psi_j^{(1)}(n_j) \cos n_j t_j + \Psi_j^{(2)}(n_j) \sin n_j t_j) dt^{(1,2)} + \\ &+ \frac{1}{2\pi} \int_R \int_T f^{\bar{\Psi}^{(1,2)}}(x - t^{(1,2)}) (\Psi_1^{(1)}(n_1) \cos n_1 t_1 + \Psi_1^{(2)}(n_1) \sin n_1 t_1) \times \\ &\quad \times \left[ I_2(\Psi_2^{(1)}; n_2; t_2)_0 + I_2(\Psi_2^{(2)}; n_2; t_2)_1 \right] dt^{(1,2)} + \\ &+ \frac{1}{2\pi} \int_R \int_T f^{\bar{\Psi}^{(1,2)}}(x - t^{(1,2)}) (\Psi_2^{(1)}(n_2) \cos n_2 t_2 + \Psi_2^{(2)}(n_2) \sin n_2 t_2) \times \\ &\quad \times \left[ I_2(\Psi_1^{(1)}; n_1; t_1)_0 + I_2(\Psi_1^{(2)}; n_1; t_1)_1 \right] dt^{(1,2)}. \end{aligned}$$

Если  $m = 3$ , то рассуждая аналогичным образом и учитывая обозначения (13) – (15), получаем

$$\begin{aligned} S_n(f; x) &= S_{n_3}(S_{n_2}(S_{n_1}(f; x); x); x) = \\ &= f(x) + \sum_{k=1}^3 (-1)^k \sum_{|\mu|=k} \bar{E}_\mu(x) + \sum_{k=1}^3 (-1)^k \sum_{|\mu|=k} \bar{P}_\mu(x) + \sum_{k=2}^3 (-1)^k \sum_{|\mu|=k} \bar{Q}_\mu(x). \end{aligned}$$

Продолжая этот процесс при  $m > 3$  и учитывая, что

$$\Psi_j^{(1)}(n_j) \cos n_j t_j + \Psi_j^{(2)}(n_j) \sin n_j t_j = \bar{\Psi}_j(n_j) \sin(n_j t_j + \gamma_{n_j}),$$

$$\gamma_{n_j} = \operatorname{arctg} \frac{\psi_j^{(2)}(n_j)}{\psi_j^{(1)}(n_j)},$$

приходим к утверждению леммы 2.

Поскольку любой тригонометрический полином  $t_{n-1}(\cdot)$  является  $\bar{\psi}$ -производной некоторого полинома  $T_{n-1}(\cdot)$ , то в силу равенства (11)

$$\begin{aligned} & \int_R t_{n-1}(x-t) \left[ I_2(\psi^{(1)}; n; t)_0 + I_2(\psi^{(2)}; n; t)_1 \right] dt + \\ & + \frac{1}{2\pi} \int_T t_{n-1}(x-t) \bar{\psi}(n) \sin(nt + \gamma_n) dt \equiv 0. \end{aligned}$$

Следовательно, если  $t_{\{v\},n}(\cdot) \in \mathcal{T}_{\{v\},n}$ , то согласно равенству (17) при условии, что  $\psi_i^{(1)} \in \mathfrak{M}$  и  $\psi_i^{(2)} \in \mathfrak{M}'$ , для любого  $v \in \bar{m}$

$$\int_R t_{\{v\},n}(x-t^{(v)}) \left[ I_2(\psi_v^{(1)}; n_v; t_v)_0 + I_2(\psi_v^{(2)}; n_v; t_v)_1 \right] dt_v \equiv 0 \quad (24)$$

и

$$\frac{\bar{\psi}_v(n_v)}{2\pi} \int_T t_{\{v\},n}(x-t^{(v)}) (\sin n_v t_v + \gamma_{n_v}) dt_v \equiv 0. \quad (25)$$

Вследствие (24) и (25) с учетом определения величин (13)–(15) для любого  $t_{\mu,n} \in \mathcal{T}_{\mu,n}$ ,  $\mu \subset \bar{m}$ , и для любых  $\psi_i^{(1)} \in \mathfrak{M}$  и  $\psi_i^{(2)} \in \mathfrak{M}'$  имеем

$$\bar{F}_\mu(t_{\mu,n}; x) \equiv \bar{P}_\mu(t_{\mu,n}; x) \equiv \bar{Q}_\mu(t_{\mu,n}; x) \equiv 0.$$

В результате этого из леммы 2 вытекает такое утверждение.

**Лемма 3.** Пусть  $f \in C^{\bar{m}}M$ ,  $\psi_i^{(1)} \in \mathfrak{M}$ ,  $\psi_i^{(2)} \in \mathfrak{M}'$  и

$$\Delta_\mu(x) \equiv f^{\bar{\psi}_\mu}(x) - t_{\mu,n}(x), \quad t_{\mu,n} \in \mathcal{T}_{\mu,n}.$$

Тогда для любых  $n \in N^m$  и  $x \in R^m$

$$\begin{aligned} \rho_n(f; x) &= \sum_{k=1}^m (-1)^{k+1} \sum_{|\mu|=k} \bar{F}_\mu(\Delta_\mu; x) + \\ &+ \sum_{k=1}^m (-1)^{k+1} \sum_{|\mu|=k} \bar{P}_\mu(\Delta_\mu; x) + \sum_{k=2}^m (-1)^{k+1} \sum_{|\mu|=k} \bar{Q}_\mu(\Delta_\mu; x). \end{aligned} \quad (26)$$

Анализируя доказательство теоремы 3 из работы [1], можно заключить, что справедливо следующее утверждение.

**Лемма 4.** Пусть  $f \in C^{\bar{\psi}}C$ ,  $\psi^{(1)} \in \mathfrak{M}'_0$ ,  $\psi^{(2)} \in \mathfrak{M}'_0$ . Тогда для любого  $n \in N^m$

$$\left\| \int_R \Delta_\mu(x-t) \left[ I_2(\psi^{(1)}; n; t)_0 + I_2(\psi^{(2)}; n; t)_1 \right] dt \right\|_C \leq \|\Delta_\mu\|_C \delta(n, \bar{\psi}), \quad (27)$$

где

$$\delta(n, \bar{\psi}) \equiv \frac{2}{\pi} \int_{\frac{\pi}{n}}^{\infty} \frac{|\psi_2(t)|}{t} dt + \frac{4}{\pi^2} \bar{\psi}(n) \ln n + K \bar{\psi}(n) \equiv \mathcal{E}_n(C^{\bar{\psi}}) + K \bar{\psi}(n), \quad (28)$$

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

**4. Доказательство теоремы 1.** Будем считать, что  $\mu = \{1, 2, \dots, s\}$ . Рассмотрим выражение

$$\begin{aligned}
 I_s(x) &= \int_{R^s} \Delta_\mu(x-t) \prod_{i=1}^s [I_2(\Psi_i^{(1)}; n_i; t_i)_0 + I_2(\Psi_i^{(2)}; n_i; t_i)_1] dt = \\
 &= \int_R \int_{R^{s-1}} \Delta_\mu(x-t) \prod_{i=2}^s [I_2(\Psi_i^{(1)}; n_i; t_i)_0 + \\
 &+ I_2(\Psi_i^{(2)}; n_i; t_i)_1] dt^{\mu \setminus \{1\}} [I_2(\Psi_1^{(1)}; n_1; t_1)_0 + I_2(\Psi_1^{(2)}; n_1; t_1)_1] dt_1.
 \end{aligned}$$

Применяя к последнему интегралу неравенство (27), получаем

$$\|I_s(x)\|_C \leq \|I_{s-1}(x)\|_C \delta(n_1; \bar{\Psi}_1).$$

Продолжая применять лемму 4, находим

$$\|I_s(x)\|_C \leq \|\Delta_\mu\|_C \prod_{i=1}^s \delta(n_i, \bar{\Psi}_i). \quad (29)$$

В силу (29) из леммы 3 для величин  $\bar{F}_\mu(\Delta_\mu; x)$  и  $\bar{Q}_\mu(\Delta_\mu; x)$  будем иметь

$$\|\bar{F}_\mu(\Delta_\mu; x)\|_C \leq \|\Delta_\mu\|_C \prod_{i=1}^s \delta(n_i, \bar{\Psi}_i). \quad (30)$$

Аналогично

$$\begin{aligned}
 &\|\bar{Q}_\mu(\Delta_\mu; x)\|_C \leq \\
 &\leq (2\pi)^{-|\mu'|} \prod_{i \in \mu'} \bar{\Psi}_i(n_i) \left\| \int_{\gamma^{|\mu'|}} \Delta_\mu(x - (t)^\mu) \prod_{i \in \mu'} \sin(n_i t_i + \gamma_{n_i}) dt^{\mu'} \right\|_C \prod_{i \in \mu'} \delta(n_i, \bar{\Psi}_i).
 \end{aligned}$$

Отсюда

$$\|\bar{Q}_\mu(\Delta_\mu; x)\|_C \leq \|\Delta_\mu\|_C \prod_{i \in \mu'} \bar{\Psi}_i(n_i) \prod_{i \in \mu'} \delta(n_i, \bar{\Psi}_i). \quad (31)$$

Далее

$$\|\bar{P}_\mu(\Delta_\mu; x)\|_C \leq \|\Delta_\mu\|_C \prod_{i \in \mu} \bar{\Psi}_i(n_i). \quad (32)$$

Объединяя (30)–(32), с учетом леммы 3 получаем

$$\begin{aligned}
 \|\rho_n(f; x)\|_C &\leq \sum_{k=1}^m \left( \sum_{|\mu|=k} \|\Delta_\mu\|_C \prod_{i \in \mu} \delta(n_i, \bar{\Psi}_i) + \sum_{|\mu|=k} \|\Delta_\mu\|_C \prod_{i \in \mu} \bar{\Psi}_i(n_i) \right) + \\
 &+ \sum_{k=2}^m \sum_{|\mu|=k} \|\Delta_\mu\|_C \prod_{i \in \mu'} \bar{\Psi}_i(n_i) \prod_{i \in \mu'} \delta(n_i, \bar{\Psi}_i). \quad (33)
 \end{aligned}$$

Если теперь

$$\inf_{t_{\mu,n} \in \mathcal{T}_{\mu,n}} \|f^{\bar{\Psi}_\mu} - t_{\mu,n}\|_C = \|f^{\bar{\Psi}_\mu} - t_{\mu,n}^*\|_C = E_{\mu,n}(f^{\bar{\Psi}_\mu}),$$

то вследствие (33) и (28) приходим к утверждению теоремы 1.

1. Степанец А. И. Приближение  $\bar{\Psi}$ -интегралов периодических функций суммами Фурье (небольшая гладкость) ч. I, II // Укр. мат. журн. – 1998. – 50, № 3. – Ч. I. – С. 274–291; – Ч. II. – С. 388–400.
2. Степанец А. И., Пацулиа Н. Л. Кратные суммы Фурье на множествах  $(\psi, \beta)$ -дифференцируемых функций // Кратные суммы Фурье на множествах  $(\psi, \beta)$ -дифференцируемых функций. – Киев, 1990. – С. 1–16. – (Препринт / АН УССР. Ин-т математики; 90.55).
3. Степанец А. И., Пацулиа Н. Л. Кратные суммы Фурье на множествах  $(\psi, \beta)$ -дифференцируемых функций // Укр. мат. журн. – 1991. – 43, № 4. – С. 545–555.

Получено 18.03.2002