

УДК 517.5

©2008. В.И. Рукасов, О.А. Новиков, В.Е. Величко, О.Г. Ровенская, В.И. Бодрая

## ПРИБЛИЖЕНИЕ ПЕРИОДИЧЕСКИХ ФУНКЦИЙ МНОГИХ ПЕРЕМЕННЫХ С ВЫСОКОЙ ГЛАДКОСТЬЮ ПРЯМОУГОЛЬНЫМИ СУММАМИ ФУРЬЕ

Получены асимптотические равенства для отклонений прямоугольных сумм Фурье на классах  $\bar{\psi}$ -интегралов функций многих переменных.

Классы  $\bar{\psi}$ -интегралов периодических функций многих переменных введены в работе [1] (см. также [2–5]), там же получен ряд результатов по исследованию аппроксимативных свойств прямоугольных сумм Фурье на этих классах. В работах [3, 4] получены асимптотические формулы для верхних граней уклонений прямоугольных линейных средних рядов Фурье на классах  $\bar{\psi}$ -интегралов почти везде ограниченных периодических функций. Следуя работе [4] (см. также [1–3]), классы  $\bar{\psi}$ -интегралов периодических функций многих переменных, шкала которых позволяет учитывать по-отдельности свойства обыкновенных и смешанных частных производных, будем задавать следующим образом.

Пусть  $R^m$  – евклидово пространство с элементами  $\vec{x} = (x_1, x_2, \dots, x_m)$ ,  $T^m = \prod_{i=1}^m [-\pi; \pi]$  –  $m$ -мерный куб со стороной  $2\pi$ ,

$$\begin{aligned} N^m &= \{\vec{x} \in R^m | x_i \in N, i = 1, 2, \dots, m\}, \\ N_*^m &= \{\vec{x} \in R^m | x_i \in N_* = N \cup \{0\}, i = 1, 2, \dots, m\}, \\ N_i^m &= \{\vec{x} \in R^m | x_i \in N, x_j \in N_*, i \neq j\}, \\ E^m &= \{\vec{x} \in R^m | x_i \in \{0; 1\}, i = 1, 2, \dots, m\}. \end{aligned}$$

Через  $L(T^m)$  обозначим множество  $2\pi$ -периодических по каждой переменной суммируемых на кубе  $T^m$  функций  $f(\vec{x}) = f(x_1, x_2, \dots, x_m)$ .

Пусть  $f \in L(T^m)$ . Каждой паре точек  $\vec{s} \in E^m$ ,  $\vec{k} \in N_*^m$  поставим в соответствие величину

$$a_{\vec{k}}^{\vec{s}}(f) = \frac{1}{\pi^m} \int_{T^m} f(\vec{x}) \prod_{i=1}^m \cos\left(k_i x_i - \frac{s_i \pi}{2}\right) dx_i. \quad (1)$$

Величины  $a_{\vec{k}}^{\vec{s}}(f)$ ,  $\vec{s} \in E^m$ ,  $\vec{k} \in N_*^m$ , являются по определению коэффициентами Фурье функции  $f(\vec{x})$  [1, с.546].

Каждому вектору  $\vec{k} \in N_*^m$  поставим в соответствие основную гармонику функции  $f(\vec{x})$

$$A_{\vec{k}}(f; \vec{x}) = \sum_{\vec{s} \in E^m} a_{\vec{k}}^{\vec{s}}(f) \prod_{i=1}^m \cos\left(k_i x_i - \frac{s_i \pi}{2}\right) \quad (2)$$

и гармонику, сопряженную по переменной  $x_i$ ,

$$A_{\vec{k}}^{\vec{e}_i}(f; \vec{x}) = \sum_{\vec{s} \in E^m} a_{\vec{k}}^{\vec{s}}(f) \prod_{j \in \bar{m} \setminus \{i\}} \cos\left(k_j x_j - \frac{s_j \pi}{2}\right) \cos\left(k_i x_i - \frac{(s_i + 1)\pi}{2}\right).$$

Следуя [1, с.545], ряд Фурье функции  $f(\vec{x})$  определим следующим соотношением

$$S[f] = \sum_{\vec{k} \in N_*^m} \frac{1}{2^{q(\vec{k})}} A_{\vec{k}}(f; \vec{x}), \quad (3)$$

в котором  $q(\vec{k})$  – количество нулевых координат вектора  $\vec{k}$ .

Пусть  $f \in L(T^m)$  и  $\psi_{ij}(k)$ ,  $\Psi_{ij}(k)$ ,  $i = 1, 2, \dots, m$ ;  $j = 1, 2$ , – фиксированные наборы систем чисел,  $k \in N_*$ .

Положим

$$\bar{\psi}_i(k) = \sqrt{\psi_{i1}^2(k) + \psi_{i2}^2(k)}, \quad \bar{\Psi}_i(k) = \sqrt{\Psi_{i1}^2(k) + \Psi_{i2}^2(k)}$$

и будем считать, что выполнены условия:  $\bar{\psi}_i(k) \neq 0$ ,  $\bar{\Psi}_i(k) \neq 0$ ,  $k \in N_*$ ,  $\psi_{i1}(0) = 1$ ,  $\Psi_{i1}(0) = 1$ ,  $\psi_{i2}(0) = 0$ ,  $\Psi_{i2}(0) = 0$ ,  $i = 1, 2, \dots, m$ .

Пусть, далее, ряд

$$\sum_{\vec{k} \in N_*^m} \frac{1}{2^{q(\vec{k})} \bar{\psi}_i(k_i)} [\psi_{i1}(k_i) A_{\vec{k}}(f; \vec{x}) - \psi_{i2}(k_i) A_{\vec{k}}^{\vec{e}_i}(f; \vec{x})] \quad (4)$$

является рядом Фурье некоторой функции из  $L(T^m)$ . Обозначим ее символом  $f^{\bar{\psi}_i}(\vec{x}) = \frac{\partial^{\bar{\psi}_i} f(\vec{x})}{\partial x_i}$  и назовем  $\bar{\psi}_i$ -производной функции  $f$  по переменной  $x_i$ ,  $i = 1, 2, \dots, m$ .

Пусть  $\bar{m} = \{1, 2, \dots, m\}$ . Для фиксированного  $r$ -элементного множества  $\mu(r) \subset \bar{m}$ ,  $\mu(r) = \{i_1, i_2, \dots, i_r\}$ , смешанной  $\bar{\Psi}_\mu$ -производной по переменным  $x_i$ ,  $i \in \mu(r)$ , по аналогии с определением обыкновенной смешанной частной производной, будем называть функцию  $f^{\bar{\Psi}_\mu}(\vec{x})$ , которая задается соотношением

$$f^{\bar{\Psi}_\mu}(\vec{x}) = \frac{\partial^{\bar{\Psi}_{i_r}} \partial^{\bar{\Psi}_{i_{r-1}}} \dots \partial^{\bar{\Psi}_{i_1}} f(\vec{x})}{\partial x_{i_r} \partial x_{i_{r-1}} \dots \partial x_{i_1}}.$$

Для заданного набора функций  $\psi_{ij}$ ,  $\Psi_{ij}$ ,  $i = 1, 2, \dots, m$ ;  $j = 1, 2$ , символом  $C_\infty^{m\bar{\psi}}$  обозначим множество непрерывных функций  $f \in L(T^m)$ , имеющих почти везде ограниченные  $\bar{\Psi}_\mu$ - и  $\bar{\psi}_i$ -производные

$$\text{ess sup } |f^{\bar{\Psi}_\mu}(\vec{x})| \leq 1, \quad \text{ess sup } |f^{\bar{\psi}_i}(\vec{x})| \leq 1, \quad i = 1, 2, \dots, m; \quad \mu \subset \bar{m}; \quad \vec{x} \in T^m. \quad (5)$$

Если для наборов функций  $\psi_{ij}(k)$  и  $\Psi_{ij}(k)$ ,  $i = 1, 2, \dots, m$ ;  $j = 1, 2$ , определяющих класс  $C_\infty^{m\bar{\psi}}$ , существуют функции  $\psi_i(k)$ ,  $\Psi_i(k)$  и числа  $\beta_i$ ,  $\beta_i^*$ ,  $i = 1, 2, \dots, m$ , такие, что

$$\psi_{i1}(k) = \psi_i(k) \cos \frac{\beta_i \pi}{2}; \quad \psi_{i2}(k) = \psi_i(k) \sin \frac{\beta_i \pi}{2};$$

$$\Psi_{i1}(k) = \Psi_i(k) \cos \frac{\beta_i^* \pi}{2}, \quad \Psi_{i2}(k) = \Psi_i(k) \sin \frac{\beta_i^* \pi}{2}, \quad i = 1, 2, \dots, m,$$

то (см. [2]) класс  $C_\infty^{m\bar{\psi}}$  является классом  $(\psi, \beta)$ -дифференцируемых функций и обозначается  $C_{\beta, \infty}^{m\psi}$ . При  $m = 2$  эти классы являются классами двух переменных, которые были введены в работе [5] (см. также [1]). Если, кроме того, для чисел  $r > 0$ ,  $s > 0$ ,  $r_1 \geq r$ ,  $s_1 \geq s$  выполнены условия  $\Psi_1(k) = k^{-r}$ ,  $\Psi_2(k) = k^{-s}$ ,  $\psi_1(k) = k^{-r_1}$ ,  $\psi_2(k) = k^{-s_1}$ ,  $\beta_1 = r$ ,  $\beta_1^* = s$ ,  $\beta_2 = r_1$ ,  $\beta_2^* = s_1$ , то классы  $C_{\beta, \infty}^{2\psi}$  совпадают с классами  $W_{r_1, s_1}^{r, s}$ . В работе [6] (см. так же [7]), изучены вопросы приближения классов  $W_{r_1, s_1}^{r, s}$  прямоугольными суммами Фурье

$$S_{\vec{n}} = S_{n_1, n_2}(f; \vec{x}) = \sum_{k_1=0}^{n_1-1} \sum_{k_2=0}^{n_2-1} 2^{-q(\vec{k})} A_{\vec{k}}(f; \vec{x}).$$

Там же для верхних граней уклонений прямоугольных сумм Фурье  $S_{\vec{n}}(f; \vec{x})$ , взятых по классам  $W_{r_1, s_1}^{r, s}$ ,

$$\mathcal{E}(W_{r_1, s_1}^{r, s}; S_{\vec{n}}) = \sup_{f \in W_{r_1, s_1}^{r, s}} \|f(\cdot) - S_{\vec{n}}(f; \cdot)\|_C$$

получено асимптотическое равенство при  $n_i \rightarrow \infty$ ,  $i = 1, 2$ ,

$$\mathcal{E}(W_{r_1, s_1}^{r, s}; S_{\vec{n}}) = \frac{4 \ln n_1}{\pi^2 n_1^{r_1}} + \frac{4 \ln n_2}{\pi^2 n_2^{s_1}} + O(1) \left( \frac{\ln n_1 \ln n_2}{n_1^r n_2^s} + \frac{1}{n_1^{r_1}} + \frac{1}{n_2^{s_1}} \right).$$

В данной работе изучены вопросы приближения прямоугольными суммами Фурье классов  $C_{\beta, \infty}^{m\psi}$  в случае, когда функции, задающие класс, определяются соотношениями

$$\psi_i(x) = e^{-\alpha_i x}, \quad \Psi_i(x) = e^{-\alpha_i^* x}, \quad \alpha_i > 0, \quad \alpha_i^* > 0, \quad i = 1, 2, \dots, m.$$

По аналогии с классами функций одной переменной будем обозначать такие классы  $C_{\beta, \infty}^{m\alpha}$ .

На соответствующих классах функций одной переменной  $C_{\beta, \infty}^\alpha$  были получены асимптотические равенства для верхних граней уклонений сумм Фурье [8] и сумм Валле-Пуссена [7], [12]. В частности, Никольским С.М. в работе [8] было получено равенство

$$\mathcal{E}(C_{\beta, \infty}^\alpha; S_n) = \frac{8q^n}{\pi^2} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{du}{\sqrt{1 - q^2 \sin^2 u}} + O(1) \frac{q^n}{n}, \quad q = e^{-\alpha},$$

где  $S_n(f; x)$  – частная сумма ряда Фурье функции  $f(x)$  порядка  $n$ .

В данной работе получен многомерный аналог этого равенства для классов  $C_{\beta, \infty}^{m\alpha}$ .

Пусть  $\Lambda = \{\Lambda_1, \Lambda_2, \dots, \Lambda_m\}$  – фиксированный набор бесконечных треугольных числовых матриц,  $\Lambda_i = \{\lambda_{k_i}^{(n_i)}\}$ ,  $i = 1, 2, \dots, m$ ,  $\lambda_0^{(n_i)} = 1$ ,  $\lambda_{k_i}^{(n_i)} = 0$  для  $k_i \geq n_i$ .

Пусть, далее,  $\lambda_{\vec{k}}^{(\vec{n})} = \prod_{i=1}^m \lambda_{k_i}^{(n_i)}$  и  $G_{\vec{n}} = \prod_{i=1}^m [0; n_i - 1]$  – прямоугольный параллелепипед, соответствующий вектору  $\vec{n} \in N^m$ .

Каждой функции, имеющей ряд Фурье (3), поставим в соответствие многочлен

$$U_{\vec{n}}(f; \vec{x}; \Lambda) = \sum_{\vec{k} \in G_{\vec{n}}} 2^{-q(\vec{k})} \lambda_{\vec{k}}^{(\vec{n})} A_{\vec{k}}(f; \vec{x}).$$

Величины  $\delta_{\vec{n}}(f; \vec{x}; \Lambda) = f(\vec{x}) - U_{\vec{n}}(f; \vec{x}; \Lambda)$  являются отклонениями таких многочленов от функции  $f(\vec{x})$ .

Введем системы чисел

$$\tau_{k_i, j}^{(n_i)} = \begin{cases} (1 - \lambda_{k_i}^{(n_i)}) \psi_{ij}(k_i), & 1 \leq k_i \leq n_i, \\ \psi_{ij}(k_i), & n_i \leq k_i, i = 1, 2, \dots, m; j = 1, 2, \end{cases} \quad (6)$$

$$T_{k_i, j}^{(n_i)} = \begin{cases} (1 - \lambda_{k_i}^{(n_i)}) \Psi_{ij}(k_i), & 1 \leq k_i \leq n_i, \\ \Psi_{ij}(k_i), & n_i \leq k_i, i = 1, 2, \dots, m; j = 1, 2. \end{cases} \quad (7)$$

Используя рассуждения работы [3], можно показать, что имеет место следующее вспомогательное утверждение.

**Теорема 1.** Пусть системы чисел  $\tau_{k_i, j}^{(n_i)}, T_{k_i, j}^{(n_i)}, i = 1, 2, \dots, m; j = 1, 2$ , удовлетворяют условиям

$$\sum_{k_i=0}^{\infty} \tau_{k_i, j}^{(n_i)} \cos\left(k_i t - \frac{(j-1)\pi}{2}\right) < \infty, \quad \sum_{k_i=0}^{\infty} T_{k_i, j}^{(n_i)} \cos\left(k_i t - \frac{(j-1)\pi}{2}\right) < \infty. \quad (8)$$

Тогда для всякой функции  $f \in C_{\infty}^{m\bar{\psi}}$  в каждой точке  $\vec{x} \in T^m$  выполняется равенство

$$\begin{aligned} \delta_{\vec{n}}(f; \vec{x}; \Lambda) &= f(\vec{x}) - U_{\vec{n}}(f; \vec{x}; \Lambda) = \\ &= \frac{1}{\pi} \sum_{i=1}^m \int_{-\pi}^{\pi} f^{\bar{\psi}_i}(\vec{x} - t_i \vec{e}_i) \sum_{k_i=0}^{\infty} (\tau_{k_i, 1}^{(n_i)} \cos k_i t_i + \tau_{k_i, 2}^{(n_i)} \sin k_i t_i) dt_i + \\ &+ \sum_{r=2}^m (-1)^{r+1} \sum_{\mu(r) \subset \bar{m}} \frac{1}{\pi^r} \int_{T^r} f^{\bar{\psi}_{\mu}}\left(\vec{x} - \sum_{i \in \mu(r)} t_i \vec{e}_i\right) \prod_{j \in \mu(r)} \sum_{k_j=0}^{\infty} \left(T_{k_j, 1}^{(n_j)} \cos k_j t_j + T_{k_j, 2}^{(n_j)} \sin k_j t_j\right) dt_j. \end{aligned} \quad (9)$$

Заметим, что для прямоугольных сумм Фурье и классов  $C_{\beta, \infty}^{m\alpha}$

$$\tau_{k_i}^{(n_i)} = \begin{cases} 0, & 1 \leq k_i \leq n_i, \\ \exp(-\alpha_i k_i), & n_i \leq k_i, i = 1, 2, \dots, m; j = 1, 2, \end{cases}$$

$$T_{k_i}^{(n_i)} = \begin{cases} 0, & 1 \leq k_i \leq n_i, \\ \exp(-\alpha_i^* k_i), & n_i \leq k_i, i = 1, 2, \dots, m; j = 1, 2, \end{cases}$$

$$\tau_{k_i,1}^{(n_i)} = \tau_{k_i}^{(n_i)} \cos \frac{\beta_i \pi}{2}, \tau_{k_i,2}^{(n_i)} = \tau_{k_i}^{(n_i)} \sin \frac{\beta_i \pi}{2}, T_{k_i,1}^{(n_i)} = T_{k_i}^{(n_i)} \cos \frac{\beta_i^* \pi}{2}, T_{k_i,2}^{(n_i)} = T_{k_i}^{(n_i)} \sin \frac{\beta_i^* \pi}{2}.$$

Основным результатом работы является следующее утверждение.

**Теорема 2.** Пусть  $\alpha_i > 0$ ,  $\alpha_i^* > 0$ ,  $\beta_i \in R$ ,  $\beta_i^* \in R$ ,  $i = 1, 2, \dots, m$ . Тогда при  $n_i \rightarrow \infty$ ,  $i = 1, 2, \dots, m$ , имеет место асимптотическая формула

$$\begin{aligned} \mathcal{E}(C_{\beta,\infty}^{m\alpha}; S_{\vec{n}}) &\stackrel{\text{df}}{=} \sup_{f \in C_{\beta,\infty}^{m\alpha}} \|f(\cdot) - S_{\vec{n}}(f; \cdot)\|_C = \\ &= \frac{8}{\pi^2} \sum_{i=1}^m e^{-\alpha_i n_i} \mathbf{K}(e^{-\alpha_i}) + O(1) \left( \sum_{i=1}^m \frac{e^{-\alpha_i n_i}}{n_i} + \sum_{\mu(2) \subset \bar{m}} \prod_{j \in \mu(2)} e^{-\alpha_j^* n_j} \right), \end{aligned} \quad (10)$$

где

$$\mathbf{K}(q) = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{du}{\sqrt{1 - q^2 \sin^2 u}}$$

– эллиптический интеграл I-го рода,  $O(1)$  – величина, равномерно ограниченная по  $n_i$ ,  $i = 1, 2, \dots, m$ .

*Доказательство.* В силу теоремы 1 для  $f \in C_{\beta,\infty}^{m\alpha}$  имеем

$$\begin{aligned} \rho_{\vec{n}}(f; \vec{x}) &= f(\vec{x}) - S_{\vec{n}}(f; \vec{x}) = \\ &= \frac{1}{\pi} \sum_{i=1}^m \int_{-\pi}^{\pi} f^{\bar{\psi}_i}(\vec{x} + t_i \vec{e}_i) \sum_{k_i=n_i}^{\infty} \exp(-\alpha_i k_i) \cos\left(k_i t_i + \frac{\beta_i \pi}{2}\right) dt_i + \\ &+ \sum_{r=2}^m (-1)^{r+1} \sum_{\mu(r) \subset \bar{m}} \frac{1}{\pi^r} \int_{T^r} f^{\bar{\Psi}_\mu}(\vec{x} + \sum_{i \in \mu(r)} t_i \vec{e}_i) \prod_{j \in \mu(r)} \sum_{k_j=n_j}^{\infty} \exp(-\alpha_j^* k_j) \cos\left(k_j t_j + \frac{\beta_j^* \pi}{2}\right) dt_j. \end{aligned}$$

Введем обозначения

$$q_i = e^{-\alpha_i}, \quad Q_i = e^{-\alpha_i^*}.$$

В работе [10, с.123] показано, что

$$\begin{aligned} &\sum_{k_i=n_i}^{\infty} \exp(-\alpha_i k_i) \cos\left(k_i t + \frac{\beta_i \pi}{2}\right) = \\ &= q_i^{n_i} \left( \frac{1 - q_i \cos t}{1 - 2q_i \cos t + q_i^2} \cos\left(n_i t + \frac{\beta_i \pi}{2}\right) - \frac{q_i \sin t}{1 - 2q_i \cos t + q_i^2} \sin\left(n_i t + \frac{\beta_i \pi}{2}\right) \right). \end{aligned}$$

Поэтому

$$\rho_{\vec{n}}(f; \vec{x}) = \sum_{i=1}^m \frac{q_i^{n_i}}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f^{\bar{\psi}_i}(\vec{x} + t_i \vec{e}_i) b_{n_i}^{\beta_i}(t_i) dt_i +$$

$$+ \sum_{r=2}^m (-1)^{r+1} \sum_{\mu(r) \subset \bar{m}} \frac{1}{\pi^r} \int_{T^r} f^{\bar{\Psi}^\mu} \left( \vec{x} + \sum_{i \in \mu(r)} t_i \vec{e}_i \right) \prod_{j \in \mu(r)} \frac{Q_j^{n_j}}{\pi} B_{n_j}^{\beta_j^*}(t_j) dt_j, \quad (11)$$

где

$$b_{n_i}^{\beta_i}(t) = \left[ \cos \left( n_i t + \frac{\beta_i \pi}{2} \right) - q_i \cos \left( (n_i - 1)t + \frac{\beta_i \pi}{2} \right) \right] (1 - 2q_i \cos t + q_i^2)^{-1},$$

$$B_{n_i}^{\beta_i^*}(t) = \left[ \cos \left( n_i t + \frac{\beta_i^* \pi}{2} \right) - Q_i \cos \left( (n_i - 1)t + \frac{\beta_i^* \pi}{2} \right) \right] (1 - 2Q_i \cos t + Q_i^2)^{-1}. \quad (12)$$

Так как для  $f \in C_{\beta, \infty}^{m\alpha}$  выполняются условия

$$\operatorname{ess\,sup}_{\vec{x} \in T^m} |f^{\bar{\psi}_i}(\vec{x})| \leq 1, \quad \operatorname{ess\,sup}_{\vec{x} \in T^m} |f^{\bar{\Psi}^\mu}(\vec{x})| \leq 1,$$

то

$$\begin{aligned} \mathcal{E}(C_{\beta, \infty}^{m\alpha}; S_{\vec{n}}) &= \sup_{f \in C_{\beta, \infty}^{m\alpha}} \|\rho_{\vec{n}}(f; \vec{x})\|_C \leq \\ &\leq \sum_{i=1}^m \frac{q_i^{n_i}}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} |b_{n_i}^{\beta_i}(t)| dt + O(1) \sum_{r=2}^m \sum_{\mu(r) \subset \bar{m}} \prod_{j \in \mu(r)} Q_j^{n_j} \int_{-\pi}^{\pi} |B_{n_j}^{\beta_j^*}(t)| dt. \end{aligned} \quad (13)$$

Найдем функцию  $f_0 \in C_{\beta, \infty}^{m\alpha}$ , для которой справедливо соотношение

$$\begin{aligned} \rho_{\vec{n}}(f_0; \vec{0}) &= \\ &= \sum_{i=1}^m \frac{q_i^{n_i}}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} |b_{n_i}^{\beta_i}(t)| dt + O(1) \left( \sum_{i=1}^m \frac{q_i^{n_i}}{n_i} + \sum_{r=2}^m \sum_{\mu(r) \subset \bar{m}} \prod_{j \in \mu(r)} Q_j^{n_j} \int_{-\pi}^{\pi} |B_{n_j}^{\beta_j^*}(t)| dt \right). \end{aligned} \quad (14)$$

Имея в виду соотношение (11), для всякой  $f \in C_{\beta, \infty}^{m\alpha}$  можно записать

$$\begin{aligned} \rho_{\vec{n}}(f; \vec{0}) &= \sum_{i=1}^m \frac{q_i^{n_i}}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f^{\bar{\psi}_i}(\vec{0} + t_i \vec{e}_i) b_{n_i}^{\beta_i}(t_i) dt_i + \\ &+ O(1) \left( \sum_{r=2}^m \sum_{\mu(r) \subset \bar{m}} \prod_{j \in \mu(r)} Q_j^{n_j} \int_{-\pi}^{\pi} |B_{n_j}^{\beta_j^*}(t)| dt \right). \end{aligned}$$

В работе [10 с.124] показано, что функцию  $y_i^*(t) = \operatorname{sign} b_{n_i}^{\beta_i}(t)$  можно переопределить на множестве, мера которого меньше  $Kn_i^{-1}$ , где  $K$  – некоторая константа, так, чтобы полученная функция  $y_i(t)$  удовлетворяла условиям

$$|y_i(t)| \leq 1, \quad \int_{-\pi}^{\pi} y_i(t) dt = 0.$$

Далее, построим функции  $\varphi_i(\vec{t}) = y_i(t_i)$ ,  $\vec{t} \in T^m$ , и функции  $f_i(\vec{x})$  такие, что  $f_i^{\bar{\psi}_i}(\vec{x}) = \varphi_i(\vec{x})$ . Повторяя рассуждения работы [3, с.265], можно показать, что функция  $f_0(\vec{x}) = \sum_{i=1}^m f_i(\vec{x})$  на  $T^m$  удовлетворяет условию

$$(f_0)^{\bar{\psi}_i}(\vec{x}) = \varphi_i(\vec{x}).$$

Поэтому  $f_0 \in C_{\beta, \infty}^{m\alpha}$  и выполняется условие

$$f_0^{\bar{\psi}_i}(\vec{0} + t_i \vec{e}_i) = \text{sign} b_{n_i}^{\beta_i}(t_i)$$

для  $t_i \in [-\pi; \pi]$  за исключением некоторого множества, мера которого меньше  $K n_i^{-1}$ .

Следовательно, на основании (11) получаем, что для найденной функции  $f_0(\vec{x})$  справедливо соотношение (14).

Сопоставляя (13) и (14), получаем асимптотическую формулу

$$\begin{aligned} & \mathcal{E}(C_{\beta, \infty}^{m\alpha}; S_{\vec{n}}) = \\ & = \sum_{i=1}^m \frac{q_i^{n_i}}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} |b_{n_i}^{\beta_i}(t)| dt + O(1) \left( \sum_{i=1}^m \frac{q_i^{n_i}}{n_i} + \sum_{r=2}^m \sum_{\mu(r) \subset \bar{m}} \prod_{j \in \mu(r)} Q_j^{n_j} \int_{-\pi}^{\pi} |B_{n_j}^{\beta_j^*}(t)| dt \right). \end{aligned} \quad (15)$$

В работе [10, с.125 ] показано, что

$$\int_{-\pi}^{\pi} |b_{n_i}^{\beta_i}(t)| dt = \frac{8}{\pi} \mathbf{K}(q_i) + O(1) n_i^{-1}, \quad \int_{-\pi}^{\pi} |B_{n_i}^{\beta_i}(t)| dt = \frac{8}{\pi} \mathbf{K}(Q_i) + O(1) n_i^{-1} = O(1), \quad (16)$$

где

$$\mathbf{K}(q) = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{du}{\sqrt{1 - q^2 \sin^2 u}}$$

– эллиптический интеграл I-го рода.

Сопоставляя соотношения (15) и (16), получаем асимптотическую формулу (10).

Теорема доказана.  $\square$

1. Степанец А.И., Пачулиа Н.Л. Кратные суммы Фурье на множествах  $(\psi, \beta)$ -дифференцируемых функций // Укр. мат. журн. – 1991. – **43**, №4. – С.545-555.
2. Ласурия Р.А. Кратные суммы Фурье на множествах  $\bar{\psi}$ -дифференцируемых функций // Укр. мат. журн. – 2003. – **55**, №7. – С.911-918.
3. Рукасов В.И., Новиков О.А., Бодрая В.И. Приближение классов  $\bar{\psi}$ -интегралов периодических функций двух переменных линейными методами // Проблеми теорії наближення функцій та суміжні питання. / Відп. ред. О.І. Степанець // Зб. праць Ін-ту математики НАН України. – Т.1, №1. – Київ: Ін-т математики НАН України, 2004. – С.250-269.
4. Рукасов В.И., Новиков О.А., Бодрая В.И. Приближение классов  $\bar{\psi}$ -интегралов периодических функций многих переменных прямоугольными линейными средними их рядов Фурье // Укр. мат. журн. – 2005. – **57**, №4. – С.564-570.

5. *Задерей П.В.* Интегральные представления уклонений линейных средних рядов Фурье на классах дифференцируемых периодических функций двух переменных // Некоторые вопросы теории аппроксимации функций: Сб. научн. тр. / Отв. ред. В.К. Дзядык. – К.: Ин-т математики АН УССР, 1985. – С.16-28.
6. *Степанец А.И.* Равномерные приближения тригонометрическими полиномами. – К.: Наук. думка, 1981. – 340с.
7. *Степанец А.И.* Приближение некоторых классов периодических функций двух переменных суммами Фурье // Укр. мат. журн. – 1973. – **25**, №5. – С.599-609.
8. *Никольский С.М.* Приближение функций тригонометрическими полиномами в среднем // Изв. АН СССР. сер. мат. – 1946. – **10**, №3. – С.207-256.
9. *Степанец А.И.* Скорость сходимости рядов Фурье на классах  $\bar{\psi}$ -интегралов // Укр. мат. журн. – 1997. – **49**, №8. – С.1069-1113.
10. *Степанец А.И.* Классификация и приближение периодических функций. – К.: Наук. думка, 1987. – 268с.
11. *Рукасов В.И., Новиков О.А.* Приближение аналитических функций суммами Валле–Пуассена // Праці Інституту математики НАН України. Т.20 / Відп. ред. О.І. Степанець. – К.: Ін-т математики НАН України, 1988. – С.228-229.
12. *Сердюк А.С.* Наближення інтегралів Пуассона сумами Валле Пуассена // Укр. мат. журн. – 2004. – **56**, №4. – С.97-107.