

Суммы Фурье: новые результаты и нерешенные задачи

Пусть $f(\cdot)$ — суммируемая, 2π -периодическая функция

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

— ее ряд Фурье и $S_n(f; x)$ — частная сумма порядка n этого ряда — сумма Фурье функции $f(x)$.

В настоящей работе излагаются новые результаты, связанные с исследованием величины

$$\rho_n(f; x) = f(x) - S_{n-1}(f; x), \quad (2)$$

характеризующей скорость сходимости ряда $S[f]$ в равномерной и интегральной метриках на заданных классах 2π -периодических функций, определяющихся при помощи мультипликаторов и сдвигов по аргументу, а также отмечаются вопросы, которые, по мнению автора, требуют своего решения.

Первые результаты по оценкам величин $\rho_n(f; x)$ для непрерывных 2π -периодических функций $f \in C$ были получены еще в начале века. В 1909 г. А. Лебег [1] показал, что

$$\|\rho_n(f; x)\|_C \leq (\ln n + 3) E_n(f), \quad (3)$$

где $E_n(f) = E_n(f)_C$ — наилучшее приближение функции $f(\cdot)$ тригонометрическими полиномами $T_{n-1}(\cdot)$ порядка $n - 1$ в равномерной метрике:

$$E_n(f) = \inf_{T_{n-1}} \|f(x) - T_{n-1}(x)\|_C = \inf_{T_{n-1}} \max_x |f(x) - T_{n-1}(x)|. \quad (4)$$

В сочетании с теоремами Д. Джексона об оценках значений $E_n(f)$ (см., например, [2]), неравенство Лебега содержит большую часть ранних результатов по оценкам величин $\rho_n(f; x)$ и не теряет своего значения и в настоящее время: на всем классе C оно является точным по порядку и удобно в приложениях. Например, если $f(\cdot)$ имеет производную порядка r , ограниченную, предположим, единицей, то $E_n(f) < \pi n^{-r}/2$ и тогда из (3) следует $\|\rho_n(f; x)\|_C < \pi n^{-r} (\ln n + 3)/2$.

Что же касается пространств L_p функций $f \in L(0, 2\pi)$ с конечной нормой

$$\|f\|_p \equiv \|f\|_{L_q} = \left(\int_{-\pi}^{\pi} |f(t)|^p dt \right)^{1/p}, \quad (5)$$

то также еще в начале века было известно, что при $p \in (1, \infty)$ операторы, ставящие в соответствие каждой функции $f \in L_p$ ее частную сумму Фурье или же частную сумму $\tilde{S}_n(f; x)$ ряда, тригонометрически сопряженного с $S[f]$, являются равномерно ограниченными. Отсюда сразу следует, что $\forall f \in L_p$, $1 < p < \infty$

$$C_p^{(1)} E_n(f)_p \leq \|\rho_n(f; x)\|_p \leq C_p^{(2)} E_n(f)_p, \quad (6)$$

где $C_p^{(1)}$ и $C_p^{(2)}$ — постоянные, которые могут зависеть только от p , а

$E_n(f)_p$ — наилучшее приближение функции $f(\cdot)$ тригонометрическими полиномами $T_{n-1}(\cdot)$ в метрике пространства L_p :

$$E_n(f)_p = \inf_{T_{n-1}} \|f(\cdot) - T_{n-1}(\cdot)\|_p. \quad (7)$$

При $p = 2$ суммы Фурье осуществляют наилучшее приближение функции $f(\cdot)$ и тогда

$$\|\rho_n(f; x)\|_2^2 = E_n^2(f)_2 = \pi \sum_{k=n}^{\infty} (a_k^2 + b_k^2), \quad (8)$$

где $a_k = a_k(f)$ и $b_k = b_k(f)$ — коэффициенты Фурье функции $f(\cdot)$.

Столь хорошие аппроксимационные свойства сумм $S_n(f; x)$ — традиционного предмета исследований теории рядов Фурье — поставили их в ряд важнейших объектов и теории приближения функций.

Начало нового периода более глубокого исследования величин $\rho_n(f; x)$ относится к 30—40-м годам. Оно связано с именами А. Н. Колмогорова и С. М. Никольского. В 1935 г. А. Н. Колмогоров [3] рассмотрел величину

$$\mathcal{E}_n(W) = \sup \{ \|\rho_n(f; x)\|_C : f \in W^r \}, \quad W^r = \{ f : f \in C, \text{ess sup } |f^{(r)}| \leq 1 \}, \quad (9)$$

где r — натуральное число, и показал, что при $n \rightarrow \infty$

$$\mathcal{E}_n(W^r) = \frac{4 \ln n}{\pi^2 n^r} + O(n^{-r}). \quad (10)$$

Затем В. Т. Пинкевичем [4] было установлено, что это соотношение остается верным и для любых $r > 0$, если под выражениями $f^{(r)}(\cdot)$ понимать производные по Вейлю, т. е. функции, для которых

$$S[f^{(r)}] = \sum_{k=1}^{\infty} k^r (a_k \cos(kx + r\pi/2) + b_k \sin(kx + r\pi/2)), \quad (11)$$

где a_k и b_k — коэффициенты Фурье функции $f(\cdot)$.

Следующий существенный шаг в этом вопросе принадлежит С. М. Никольскому [5—7], обобщившему упомянутые результаты на классы $W^r H^\alpha$, $W^r H^\alpha = \{ f : f \in C^r, |f^{(r)}(x) - f^{(r)}(x')| \leq |x - x'|^\alpha \}$, $\alpha \in (0, 1]$, и на более общие классы $W^r H_\omega$, задающиеся мажорантой $\omega = \omega(t)$ модулей непрерывности $\omega(f^{(r)}, t)$ производных $f^{(r)}(\cdot) : W^r H_\omega = \{ f : f^{(r)} \in H_\omega \}$, $H_\omega = \{ \varphi : \omega(\varphi; t) \leq \omega(t) \}$, где $\omega(t)$ — фиксированный модуль непрерывности. В частности, С. М. Никольский установил, что $\forall r \geq 0$ и $\forall \alpha \in (0, 1]$ выполняется равенство

$$\mathcal{E}_n(W^r H^\alpha) = \frac{2^{\alpha+1} \ln n}{\pi^2 n^{r+\alpha}} \int_0^{\pi/2} t^\alpha \sin t dt + O(n^{-(r+\alpha)}). \quad (12)$$

Кроме того, С. М. Никольский решил аналогичную задачу для случая, когда вместо сумм $S_n(f; x)$ берутся суммы Фейера. Он получил также основополагающие результаты по изучению величин $\rho_n(f; x)$ и установлению для них асимптотических равенств вида (10) и (11) в интегральной метрике. Тем самым была указана возможность распространения постановки задачи, рассмотренной А. Н. Колмогоровым, и ее решения на более общих классах функций, для других приближающих агрегатов и функциональных пространств.

Эти исследования А. Н. Колмогорова и С. М. Никольского положили начало новому направлению в теории приближения функций и в теории рядов Фурье. Задача, связанная с отысканием асимптотических равенств для величин $\mathcal{E}(\mathfrak{A}; U_n) = \sup \{ \|f(x) - U_n(f; x)\| : f \in \mathfrak{A} \}$, где \mathfrak{A} — фиксированный класс 2π -периодических функций, $U_n(f; x)$ — последовательность полиномов, порождаемая конкретным методом U_n суммирования рядов Фурье, а $\|\cdot\|$ — некоторая норма, стала одной из наиболее важных в теории приближения и в теории рядов Фурье. Ее мы называем задачей Колмо-

горова — Никольского (задачей К—Н), и если в явном виде найдена функция $\varphi(n) = \varphi(\mathfrak{N}; U_n; n)$ такая, что при $n \rightarrow \infty$

$$\mathfrak{E}(\mathfrak{N}; U_n) = \varphi(n) + o(\varphi(n)),$$

то говорим, что решена задача К—Н для класса \mathfrak{N} и метода U_n .

Эта задача имеет богатую историю связанную с именами крупнейших специалистов по теории функций (подробнее об этом см. в [8]).

В настоящей работе задача К—Н для сумм Фурье рассматривается в пп. 2—4. Новым элементом здесь являются классы функций, которые вводятся в п. 1. Тематика п. 5 связана с изучением величин $\rho_n(f; x)$ на новых классах функций.

1. Классификация периодических функций. В 1983 г. автором была предложена классификация 2π -периодических функций, суть которой состоит в следующем.

Пусть $f \in L(0, 2\pi)$ и $a_k = a_k(f)$, $b_k = b_k(f)$, $k = 0, 1, \dots$, — ее коэффициенты Фурье. Пусть, далее, $\psi(k)$, $k \in \mathbb{N}$, — произвольная функция натурального аргумента и β — фиксированное действительное число, $\beta \in \mathbb{R}$. Предположим, что ряд

$$\sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{\psi(k)} (a_k \cos(kx + \beta\pi/2) + b_k \sin(kx + \beta\pi/2)) \quad (13)$$

является рядом Фурье некоторой функции из $L(0, 2\pi)$. Эту функцию обозначим $f_{\beta}^{\psi}(\cdot)$ и назовем (ψ, β) -производной функции $f(\cdot)$. Множество функций, имеющих (ψ, β) -производные, обозначим через L_{β}^{ψ} . Пусть еще \mathfrak{N} — некоторое подмножество из $L(0, 2\pi)$. Тогда, если $f \in L_{\beta}^{\psi}$ и при этом $f_{\beta}^{\psi} \in \mathfrak{N}$, то будем говорить, что $f(\cdot)$ принадлежит классу $L_{\beta}^{\psi}\mathfrak{N}$. Подмножества непрерывных функций из L_{β}^{ψ} и $L_{\beta}^{\psi}\mathfrak{N}$ обозначаются, соответственно, через C_{β}^{ψ} и $C_{\beta}^{\psi}\mathfrak{N}$. При $\psi(k) = k^{-r}$, $r > 0$, классы $C_{\beta}^{\psi}\mathfrak{N}$ переходят в хорошо известные классы $W_{\beta}^r\mathfrak{N}$ Вейля — Наля, которые, в свою очередь, при $\beta = r$ совпадают с классами Вейля $W^r\mathfrak{N}$. При натуральных r и $\beta = r$ получаем классы 2π -периодических функций, r -е производные которых находятся в классе \mathfrak{N} .

Если $\psi(k)$ такова, что ряд

$$\sum_{k=1}^{\infty} \psi(k) \cos(kx + \beta\pi/2) \quad (14)$$

является рядом Фурье некоторой функции $\Psi_{\beta}(x)$ из $L(0, 2\pi)$, классы $L_{\beta}^{\psi}\mathfrak{N}$ содержат множества функций $f(\cdot)$, представимых свертками

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + (\varphi * \Psi_{\beta})x, \quad \varphi \in \mathfrak{N}, \quad (15)$$

которые изучались многими авторами (см., например, [9—23]).

Предлагаемый подход позволяет классифицировать широкий спектр периодических функций, включая функции с расходящимися рядами Фурье, функции с конечной степенью гладкости, а также бесконечно дифференцируемые, в том числе аналитические и целые функции.

К настоящему времени на новых классах рассмотрены практически все основные задачи теории приближений, которые раньше ставились на классах дифференцируемых функций, и получены результаты в той же степени законченности, в которой они были известны ранее для классов, определяющихся посредством дробных производных по Вейлю. Результаты по приближениям формулируются в терминах параметров, которыми задаются классы. Они охватывают известные утверждения для классов дифференцируемых функций и, как следовало ожидать, вскрывают новые эффекты,

которые наблюдать ранее не представлялось возможным (см., например, [9—15]).

В настоящей статье мы ограничиваемся кратким обзором основных результатов, связанных, за небольшим исключением, только с исследованием величин $\rho_n(f; x)$ на множествах $L_{\beta}^{\Psi}\mathfrak{M}$ в пространствах C и L .

Аппроксимативные свойства классов $L_{\beta}^{\Psi}\mathfrak{M}$ существенно зависят от функций $\psi(k)$. При рассмотрении задач мы предполагаем, что $\psi(k)$ — бесконечно малая выпуклая вниз последовательность, члены которой являются значениями некоторой выпуклой вниз при $v \geq 1$ функции $\psi(v)$ непрерывного аргумента. Множество таких функций обозначим \mathfrak{M} . Если $\psi \in \mathfrak{M}$ и

$$\int_1^{\infty} v^{-1} \psi(v+1) dv < \infty, \quad (16)$$

то полагаем $\psi \in F$.

Далее, каждой функции $\psi \in \mathfrak{M}$ поставим в соответствие пару функций $\eta(t) = \eta(\psi; t)$ и $\mu(t) = \mu(\psi; t)$ посредством формул

$$\eta(t) = \psi^{-1} \left(\frac{1}{2} \psi(t) \right), \quad \mu(t) = t(\eta(t) - t)^{-1}, \quad (17)$$

где $\psi^{-1}(\cdot)$ — функция, обратная к $\psi(\cdot)$, и положим

$$\mathfrak{M}_C = \{\psi : \psi \in \mathfrak{M}, 0 < K_1 \leq \mu(\psi; t) \leq K_2\}, \quad (18)$$

$$\mathfrak{M}_0 = \{\psi : \psi \in \mathfrak{M}, 0 < \mu(\psi; t) \leq K_3\}. \quad (19)$$

Здесь и в дальнейшем $K, K_i, i = 1, 2, \dots$ — абсолютные положительные постоянные. Обозначим еще через \mathfrak{M}_{∞} подмножество функций $\psi \in \mathfrak{M}$, для которых величина $\mu(\psi; t)$ монотонно возрастает и не ограничена сверху:

$$\mathfrak{M}_{\infty} = \{\psi : \psi \in \mathfrak{M}, \mu(\psi; t) \uparrow \infty\}. \quad (20)$$

Естественными представителями множеств \mathfrak{M}_{∞} являются функции $\psi_2(v) = \exp(-\delta v^r)$, $r > 0, \delta > 1$, множеств \mathfrak{M}_C — функции $\varphi_r(v) = v^{-r}$, $r > 0$. Множество \mathfrak{M}_0 включает в себя \mathfrak{M}_C и содержит также медленно убывающие функции типа $\chi_r(v) = \ln^{-r}(v + e)$, $r > 0$.

Можно показать, что если $\psi \in \mathfrak{M}_{\infty}$, то множества C_{β}^{Ψ} состоят из бесконечно дифференцируемых функций [13]. Если при этом еще и $\eta(\psi; t) - t \leq K \forall t \geq 1$, то $C_{\beta}^{\Psi}\mathfrak{M}$ — классы аналитических функций.

Подмножество функций $\psi \in \mathfrak{M}$, для которых почти при всех $t \geq 1$ $|\eta'(\psi; t)| \leq K$ обозначим через F_0 :

$$F_0 = \{\psi \in \mathfrak{M}, \text{ess sup } |\eta(\psi; t)| \leq K\}. \quad (21)$$

Нетрудно проверить, что выполняется включение

$$\mathfrak{M}_C \cup \mathfrak{M}_{\infty} \stackrel{\text{df}}{=} \mathfrak{M}_{C, \infty} \subset F_0. \quad (22)$$

В качестве множеств \mathfrak{M} здесь будем рассматривать пространства C и L , единичные шары S_p в пространствах L_p , $p = 1, \infty$, $S_p = \{\varphi \in L(0, 2\pi), \|\varphi\|_p \leq 1\}$, где при $p = 1$ норма $\|\cdot\|_p$ определяется согласно (5) и $\|\varphi\|_{\infty} = \text{ess sup } |\varphi(t)|$, а также классы H_{ω} и H_{ω_1} , где H_{ω} — класс, определенный во введении, а

$$H_{\omega_1} = \{\varphi \in L(0, 2\pi), \|\varphi(x+t) - \varphi(x)\|_1 \leq \omega(t)\}, \quad (23)$$

где $\omega(t)$ — некоторый модуль непрерывности. При этом будем полагать

$$L_{\beta}^{\Psi}S_1 = L_{\beta, 1}^{\Psi}, \quad C_{\beta}^{\Psi}S_{\infty} = C_{\beta, \infty}^{\Psi}. \quad (24)$$

Ниже приводятся некоторые из полученных результатов для классов $L_{\beta}^{\Psi}\mathfrak{M}$ и $C_{\beta}^{\Psi}\mathfrak{M}$.

2. Представление уклонений линейных средних рядов Фурье. Пусть $\Lambda = \{\lambda_k^{(n)}\}_{n=0}^\infty$ — треугольная числовая матрица, $\lambda_k^{(n)} \equiv 0$, если $k \geq n$ и $\lambda_0^{(n)} \equiv 1$, при помощи которой каждой функции $f \in L(0, 2\pi)$ с рядом Фурье

$$S[f] = \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} (a_k \cos kx + b_k \sin kx) \equiv \sum_{k=0}^{\infty} A_k(f; x) \quad (25)$$

ставится в соответствие последовательность полиномов

$$U_n(f; x; \Lambda) = \sum_{k=0}^{n-1} \lambda_k^{(n)} A_k(f; x). \quad (26)$$

Пусть, далее, $\{\lambda_n(v)\}_{n=0}^\infty$ — последовательность функций, заданных на $[0, 1]$, для которых $\lambda_n(k/n) = \lambda_k^{(n)}$, $k = 0, 1, \dots$, где $\lambda_k^{(n)}$ — по-прежнему элементы матрицы Λ . Положим

$$\tau_n(v) = \tau_n(v; \Lambda; \psi) = \begin{cases} (1 - \lambda_n(v)) \psi(1), & 0 \leq v \leq 1/n, \\ (1 - \lambda_n(v)) \psi(nv), & 1/n \leq v \leq 1, \\ \psi(nv), & v \geq 1, \end{cases} \quad (27)$$

так что

$$\tau_n(k/n) = \begin{cases} (1 - \lambda_k^{(n)}) \psi(k), & 1 \leq k \leq n, \\ \psi(k), & k \geq n, \end{cases} \quad (28)$$

$$\hat{\tau}_n(t) = \frac{1}{\pi} \int_0^\infty \tau_n(v) \cos(vt + \beta\pi/2) dv,$$

и обозначим через M множество существенно ограниченных функций $\varphi \in L(0, 2\pi)$:

$$M = \{\varphi \in L(0, 2\pi), \text{ess sup } |\varphi| \leq K\} = L_\infty.$$

В принятых обозначениях справедливы следующие утверждения.

Теорема 1. Если функция $\tau_n(v) = \tau_n(v; \Lambda; \psi)$, определяющаяся соотношением (27), непрерывна и ее преобразование $\hat{\tau}_n(t)$ суммируемо на всей числовой оси, то $\forall f \in C_B^\psi M$ в каждой точке x выполняется равенство

$$f(x) - U_n(f; x; \Lambda) = \int_{-\infty}^{\infty} f_B^\psi(x + t/n) \hat{\tau}_n(t) dt, \quad n \in N. \quad (29)$$

Теорема 1'. Если функция $\tau_n(v) = \tau_n(v; \Lambda; \psi)$ непрерывна и ее преобразование $\hat{\tau}_n(t)$ суммируемо на R , и, кроме того, функция

$$\hat{\tau}_n^*(t) = \begin{cases} \sup_{x \geq t} |\hat{\tau}_n(x)|, & t > 0, \\ \sup_{x \leq t} |\hat{\tau}_n(x)|, & t < 0 \end{cases}$$

суммируема на множестве $|t| \geq A$, где A — некоторое положительное число, то $\forall f \in L_B^\psi$ почти в каждой точке любого отрезка длины 2π выполняется равенство (29).

Обратим внимание на тот факт, что при получении представления (29) для заданного полинома $U_n(f; x; \Lambda)$ важно выбирать функцию $\tau_n(v)$ как функцию непрерывного аргумента лишь так, чтобы она была непрерывной, ее преобразование — суммируемым и выполнялось соотношение (28). Этот факт можно использовать и выбирать $\tau_n(v)$, так, чтобы затем было удобнее исследовать интеграл в правой части (29). В частности, для получения ин-

тегрального представления отклонений $\rho_n(f; x)$ частных сумм Фурье $S_{n-1}(f; x)$ от функции $f \in C_{\beta}^{\psi} M$ (или $f \in L_{\beta}^{\psi}$) достаточно в качестве функции $\tau_n(v)$ взять любую непрерывную при $v \geq 0$ функцию $\tau_n^*(v)$, удовлетворяющую условию

$$\tau_n^*(k/n) = \begin{cases} 0, & k \leq n-1, \\ \psi(k), & k \geq n. \end{cases}$$

Оказывается удобным $\tau_n^*(v)$ задавать формулой

$$\hat{\tau}_n(v) = \begin{cases} 0, & 0 \leq v \leq 1 - 1/n, \\ 1 + n(v - 1)\psi(n), & 1 - 1/n \leq v \leq 1, \\ \psi(nv), & v \geq 1, \quad n \in N. \end{cases}$$

Такая функция удовлетворяет всем необходимым условиям и с помощью ее и теоремы 1 получается следующая теорема.

Теорема 2. Если $\psi \in F$, то $\forall f \in C_{\beta}^{\psi} M$ в каждой точке x выполняется равенство

$$\rho_n(f; x) = \int_{-\infty}^{\infty} f_{\beta}^{\psi}(x + t/n) \mathcal{J}_2(t) dt + \frac{1}{2} A_n(f; x), \quad (30)$$

в котором

$$\mathcal{J}_2(t) = \mathcal{J}_2^{(\beta)}(t; \psi) = \frac{1}{\pi} \int_1^{\infty} \psi(nv) \cos(vt + \beta\pi/2) dv. \quad (31)$$

Если $\psi \in F$ и $f \in L_{\beta}^{\psi}$, то равенство (30) выполняется почти всюду. При $\beta=0$ равенство справедливо $\forall \psi \in \mathfrak{M}$ в каждой точке x , если $f \in C_0^{\psi} M$, и почти всюду на периоде, если $f \in L_0^{\psi}$.

Отметим, что несобственные интегралы в (29)—(31) понимаются в смысле их главных значений по Коши, т. е. как пределы интегралов, взятых по симметричным расширяющимся промежуткам.

При $\psi(k) = k^{-r}$, $r > 0$, и целых β формула (29) была получена Б. Надем [16] и затем распространена С. А. Теляковским [21] для любых $\beta \in R$. Доказательства теорем 1 и 2 имеются в работах автора [2, 11].

3. Асимптотические представления уклонений и сумм Фурье. На основании теоремы 2 доказываются следующие утверждения.

Теорема 3. Пусть $\psi \in F$ и $a = a(n)$ — произвольная последовательность, для которой $a(n) \geq a_0 > 0$. Тогда, если $f \in C_{\beta, \infty}^{\psi}$, то $\forall x$ и $\forall n \in N$

$$\rho_n(f; x) = - \frac{\psi(n)}{\pi} \int_{|t| \geq a(n)} f_{\beta}^{\psi}(x + t/n) \frac{\sin(t + \beta\pi/2)}{t} dt + b_n^{\psi}(a; f; x), \quad (32)$$

где

$$|b_n^{\psi}(a; f; x)| \leq K(\psi(n) + P_n(a; \psi) + R_n(a; \psi)). \quad (33)$$

Если $f \in C_{\beta}^{\psi} H_{\omega}$, то $\forall x$ и $\forall n \in N$

$$\rho_n(f; x) = \frac{\psi(n)}{\pi} \int_{|t| \geq a(n)} [f_{\beta}^{\psi}(x) - f_{\beta}^{\psi}(x + t/n)] \frac{\sin(t + \beta\pi/2)}{t} dt + d_n^{\psi}(a; f; x), \quad (34)$$

где

$$|d_n^{\psi}(a; f; x)| \leq K(\psi(n) + P_n(a; \psi) + R_n(a; \psi)) \omega(1/n). \quad (35)$$

Если же $\psi \in C_{\beta}^{\psi} C$, то $\forall x$ и $\forall n \in N$

$$\rho_n(f; x) = \frac{\psi(n)}{\pi} \int_{|t| \geq a(n)} [f_{\beta}^{\psi}(x + t/n) - T_{n-1}(x + t/n)] \times \\ \times \frac{\sin(t + \beta\pi/2)}{t} dt + h_n^{\psi}(a; f; x), \quad (36)$$

где $T_{n-1}(\cdot)$ — полином наилучшего равномерного приближения порядка $n-1$ для функции $f_{\beta}^{\psi}(\cdot)$ и

$$|h_n^{\psi}(a; f; x)| \leq K(\psi(n) + P_n(a; \psi) + R_n(a; \psi)) E_n(f_{\beta}^{\psi}). \quad (37)$$

Величины $P_n(a; \psi)$ и $R_n(a; \psi)$ определяются формулами

$$P_n(a; \psi) = \int_{1/a(n)}^{\infty} \frac{\psi(nt - n)}{t} dt, \quad R_n(a; \psi) = \int_{a(n)}^{\infty} t^{-1} (\psi(n) - \psi(n + n/t)) dt. \quad (38)$$

Теорема 3'. Пусть $\psi \in \mathfrak{M}$. Тогда $\forall f \in C_0^{\psi} M$ в каждой точке x выполняется равенство

$$\rho_n(f; x) = \psi(n) \rho_n(f_0^{\psi}; x) + r_n^{\psi}(f; x), \quad (39)$$

где

$$r_n^{\psi}(f; x) = \frac{n}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} [f_0^{\psi}(x) - f_0^{\psi}(x + t/n)] \mathcal{J}_3(t) dt, \quad (40)$$

$$\mathcal{J}_3(t) = \mathcal{J}_3(\psi; n; t) = -\frac{1}{t} \int_1^{\infty} \psi'(nv) \sin vt dv. \quad (41)$$

Для $f \in L_0^{\psi}$, $\psi \in \mathfrak{M}$ равенство (39) выполняется почти всюду.

Теорема 3 имеет следующий аналог в метрике L .

Теорема 4. Пусть $\psi \in F$ и $a = a(n)$ — произвольная последовательность, для которой $a(n) \geq a_0 > 0$. Тогда, если $f \in L_{\beta, 1}^{\psi}$, то $\forall n \in N$ почти всюду выполняется равенство (32), в котором

$$\|b_n^{\psi}(a; f; x)\| \leq K(\psi(n) + P_n(a; \psi) + R_n(a; \psi)). \quad (42)$$

Если $f \in L_{\beta}^{\psi} H_{\omega}$, то $\forall n \in N$ почти всюду справедливо равенство (34), причем

$$\|d_n^{\psi}(a; f; x)\|_1 \leq K(\psi(n) + P_n(a; \psi) + R_n(a; \psi)) \omega(1/n). \quad (43)$$

Если же $f \in L_{\beta}^{\psi}$, то $\forall n \in N$ почти всюду выполняется равенство (36), в котором $T_{n-1}(\cdot)$ — полином наилучшего приближения в метрике L_1 порядка $n-1$ для функции $f_{\beta}^{\psi}(\cdot)$, а

$$\|h_n^{\psi}(a; f; x)\|_1 \leq K(\psi(n) + P_n(a; \psi) + R_n(a; \psi)) E_n(f_{\beta}^{\psi})_1, \\ \stackrel{\text{df}}{=} E_n(\varphi)_1 = E_n(\varphi)_{L_1}. \quad (44)$$

Величины $P_n(a; \psi)$ и $R_n(a; \psi)$ определяются формулами (38)

Доказательства теорем 3, 3' и 4 имеются в [9, 11, 24].

4. Асимптотические равенства для верхних граней уклонений сумм Фурье в пространствах C и L . Исследования верхних граней по классам $C_{\beta, \infty}^{\psi}$ и $C_{\beta}^{\psi} H_{\omega}$ величин $\rho_n(f; x)$, представленных равенствами (32) и (34), приводят к следующему утверждению.

Теорема 5. Пусть $\psi \in F$ и $a = a(n)$ — произвольная последовательность, для которой $a(n) \geq a_0 > 0$. Тогда величины

$$\mathfrak{E}_n(C_{\beta, \infty}^{\psi}) = \sup \{ |\rho_n(f; x)| \mid f \in C_{\beta, \infty}^{\psi} \}$$

$$\mathfrak{E}_n(C_\beta^\psi H_\omega) = \sup \{ |\rho_n(f; x)| : f \in C_\beta^\psi H_\omega \}$$

не зависят от точки x и для них при каждом $n \in N$ выполняются равенства

$$\mathfrak{E}_n(C_{\beta, \infty}^\psi) = \frac{4}{\pi^2} \psi(n) \ln^+ \frac{n\pi}{a(n)} + b_n^\psi(a), \quad (45)$$

где

$$|b_n^\psi(a)| = O(1)(\psi(n) + P_n(a; \psi) + R_n(a; \psi)), \quad (46)$$

$$\mathfrak{E}_n(C_\beta^\omega H_\omega) = \frac{2}{\pi^2} \psi(n) s_n(\omega) \ln^+ \frac{n\pi}{a(n)} + d_n^\psi(a; \omega), \quad (47)$$

$$|d_n^\psi(a; \omega)| = O(1)(\psi(n) + P_n(a; \psi) + R_n(a; \psi)) \omega(1/n), \quad (48)$$

$O(1)$ — величины, равномерно ограниченные по n и по β ; $P_n(a; \psi)$ и $R_n(a; \psi)$ определяются формулами (38), а

$$s_n(\omega) = \theta_\omega \int_0^{\pi/2} \omega\left(\frac{2t}{n}\right) \sin t dt, \quad 2/3 \leq \theta_\omega \leq 1, \quad (49)$$

причем $\theta_\omega = 1$, если $\omega(t)$ — выпуклый модуль непрерывности.

Правые части равенств (45) и (47) содержат значения последовательности $a = a(n)$, которая за исключением условия $a(n) \geq a_0 > 0$ является произвольной. Это позволяет для каждой функции $\psi \in F$, входящей в определение классов, выбирать последовательность $a(n) = a(n; \psi)$, в каком-то смысле оптимальную.

С другой стороны, зафиксировав какую-нибудь последовательность $a^{(0)}(n)$, можно выделять множество F_1 функций $\psi \in F$, для которых первые слагаемые в равенствах (45) и (47) являются при $n \rightarrow \infty$ главными частями, и тогда эти равенства будут давать решение задачи К—Н о выделении главных частей при $n \rightarrow \infty$ величин $\mathfrak{E}_n(C_{\beta, \infty}^\psi)$ и $\mathfrak{E}_n(C_\beta^\psi H_\omega)$.

Приведем несколько примеров. Положим $a(n) \equiv 1$ и через F_1 обозначим подмножество функций $\psi \in F$, для которых

$$P_n(a; \psi) = O(1) \psi(n), \quad (50)$$

$$R_n(a; \psi) = O(1) \psi(n), \quad (50')$$

где $O(1)$ — величины, равномерно ограниченные по n . Тогда из теоремы 5 в принятых в ней обозначениях вытекает следующее утверждение.

Теорема 5'. Пусть $\psi \in F_1$. Тогда

$$\mathfrak{E}_n(C_{\beta, \infty}^\psi) = \frac{4}{\pi^2} \psi(n) \ln n + O(1) \psi(n), \quad (45')$$

$$\mathfrak{E}_n(C_\beta^\psi H_\omega) = \frac{2}{\pi^2} \psi(n) s_n(\omega) \ln n + O(1) \psi(n) \omega(1/n). \quad (47')$$

Функция $\psi_1(t) = t^{-r}$, $t \geq 1$, принадлежит F_1 при любом $r > 0$. В этом случае, как уже отмечалось, классы $C_{\beta, \infty}^{\psi_1}$ и $C_\beta^{\psi_1} H_\omega$ переходят в известные классы W_β^r и $W_\beta^r H_\omega$ 2π -периодических функций $f(\cdot)$, производные которых в смысле Вейля — Нады удовлетворяют соответственно условиям $f_\beta^{\psi_1} \in S_M = \{f : \text{ess sup } |\varphi| < 1\}$ и $f_\beta^{\psi_1} \in H_\omega$. Поэтому из теоремы 5' вытекает следующая теорема.

Теорема 5^a. Для любых $r > 0$, $\beta \in R$ и $n \in N$

$$\mathfrak{E}_n(W_\beta^r) = \frac{4 \ln n}{\pi^2 n^r} + O(1) n^{-r}, \quad (51)$$

$$\xi_n(W_\beta^r H_\omega) = \frac{2 \ln n}{\pi^2 n^r} s_n(\omega) + O(1) n^{-r} \omega(1/n). \quad (52)$$

Равенство (51) при натуральных r и $\beta = r$ получено А. Н. Колмогоровым (см. равенство (10)), при любых $r > 0$ и $\beta = r$ — В. Т. Пинкевичем. При тех же условиях равенство (52) принадлежит С. М. Никольскому [5]; для произвольных $\beta \in R$ оно доказано А. В. Ефимовым [19].

Функции $\psi_2(t) = (t^s \ln(t + \alpha))^{-1}$ и $\psi_3(t) = t^{-s} \ln(t + \alpha) \quad \forall s > 0$ и $\forall \alpha > e^{2/s}$ также принадлежат F_1 . Для них равенство (45') имеет вид

$$\xi_n(C_{\beta, \infty}^{\psi_2}) = \frac{4 \ln n}{\pi^2 n^s \ln(n + \alpha)} + O(1) (n^s \ln(n + \alpha))^{-1}, \quad (53)$$

$$\xi_n(C_{\beta, \infty}^{\psi_3}) = \frac{4 \ln n \ln(n + \alpha)}{\pi^2 n^s} + O(1) n^{-s} \ln(n + \alpha). \quad (54)$$

Если $f \in C_{\beta, \infty}^{\psi_2}$, то в шкале классов W_β^r возможно лишь гарантировать исключение $Cf \in W_\beta^s$, где C — некоторая постоянная, а с ним оценку (см. (31)) $|\rho_n(f; x)| \leq K n^{-s} \ln n$, которая по порядку в $\ln n$ раз хуже оценки (53).

Если же $f \in C_{\beta, \infty}^{\psi_3}$, то можно лишь утверждать, что $Cf \in W_\beta^{s-\varepsilon}$, где ε — произвольно малое положительное число и, таким образом, в шкале классов W_β^r можно гарантировать лишь оценку величины $|\rho_n(f; x)|$, которая по порядку также окажется хуже оценки (54). Понятно, что аналогичная картина будет наблюдаться и при сравнении оценок величин $\rho_n(f; x)$ на классах $C_{\beta, \infty}^{\psi_i} H_\omega$, $i = 2, 3$, с соответствующими оценками в шкале классов $W_\beta^r H_\omega$, получающимися на основании равенства (52). Перечень подобных примеров может быть продолжен.

Функция $\psi_4(t) = \exp(-t^r)$ к F_1 не принадлежит ни при каком $r > 0$. Условие $P_n(1; \psi_4) = o(1) \psi_4(n)$ будет выполняться со значительным запасом, но в то же время равенство $R_n(1; \psi_4) = O(1) \psi_4(n)$ места не имеет. Дело здесь в том, что выбранная последовательность $a(n) \equiv 1$ в этом случае далека от оптимальной.

Будем выбирать последовательность $a = a(n)$ из следующих соображений. При каждом фиксированном $n \in N$ положим

$$F_n(x; \psi) = P_n(x; \psi) + R_n(x; \psi) = \int_{1/x}^{\infty} \frac{\psi(nt + n)}{t} dt + \\ + \int_x^{\infty} (\psi(n) - \psi(n + n/t)) \frac{dt}{t}.$$

Производная функции $F_n(x; \psi)$ $F_n'(x; \psi) = (2\psi(n + n/x) - \psi(n)) x^{-1}$ вследствие строгой монотонности функции $\psi(\cdot)$ обращается в нуль в единственной точке $x = \mu(n) = n / \left(\psi^{-1} \left(\frac{1}{2} \psi(n) \right) - n \right)$, которая является точкой минимума функции $F_n(x; \psi)$.

Стало быть, полагая $a(n) = \mu(n)$, мы тем самым будем обеспечивать максимально возможный порядок стремления остаточных членов в формулах (45) и (47).

Заметим, что для $\psi(t) = t^{-r}$, $r > 0$, $\mu(n) = (2^{1/r} - 1)^{-1}$. Для функций $\psi_2(t)$ и $\psi_3(t)$ последовательность $\mu(n)$ также оказывается ограниченной. Если $\psi_5(t) = \exp(-\delta t^r)$, $r > 0$, $\delta \geq 1$, то $\mu(n) = n^r (\delta r / \ln 2 + o(1))$, где $o(1)$ — величина, стремящаяся к нулю при $n \rightarrow \infty$. Оказывается, что $P_n(\mu(n); \psi_5) = O(1) \psi_5(n)$ и $R_n(\mu(n); \psi_5) = O(1) \psi_5(n)$. Таким образом, полагая в равенствах (45) и (47) $a(n) = n^r (\delta r / \ln 2 + o(1))$, придем к следующему утверждению.

Теорема 5''. Пусть $r > 0$, $\delta \geq 1$ и $\beta \in R$. Тогда

$$\mathfrak{E}_n(C_{\beta, \infty}^{\Psi}) = \left(\frac{4}{\pi^2} \ln^+ n^{1-r} + O(1) \right) \exp(-\delta n^r), \quad (55)$$

$$\mathfrak{E}_n(C_{\beta}^{\Psi} H_{\omega}) = \left(\frac{2}{\pi^2} s_n(\omega) \ln^+ n^{1-r} + O(1) \omega(1/n) \right) \exp(-\delta n^r), \quad (55')$$

где величины $s_n(\omega)$ и $O(1)$ имеют тот же смысл, что и в теореме 5.

Выбор в качестве $a(n)$ последовательности $\mu(n)$ приводит к конструктивным утверждениям и в общей ситуации, допускающей применение теоремы 5, т. е. при условиях, что $\psi \in F$ и $\mu(n) \geq a_0 > 0$. Можно убедиться, что если $\psi(\cdot)$ такова, что $\psi \in F$ и величина $|\eta'(\psi; t)|$ почти всюду ограничена:

$$|\eta'(\psi; t)| \leq K, \quad (56)$$

т. е. $\psi \in F_0$ (см. (10)), то

$$P_n(\mu(n); \varphi) = O(1) \psi(n), \quad R_n(\mu(n); \psi) = O(1) \psi(n) \quad (56')$$

и

$$\mu(n) = \mu(n; \psi) \geq a_0 > 0. \quad (56'')$$

Поэтому, выбирая в качестве $a(n)$ последовательность $\mu(n) = \mu(\psi; n)$ и обозначая через F_0 подмножество функций $\psi \in F$, для которых выполнено (56), из теоремы 5 выводим следующее утверждение.

Теорема 6. Пусть $\psi \in F_0$. Тогда $\forall \beta \in R$ выполняются равенства

$$\mathfrak{E}_n(C_{\beta, \infty}^{\Psi}) = \left(\frac{4}{\pi^2} \ln^+ \pi(\eta(n) - n) + O(1) \right) \psi(n), \quad (57)$$

$$\mathfrak{E}_n(C_{\beta}^{\Psi} H_{\omega}) = \frac{2\psi(n)}{\pi^2} s_n(\omega) \ln^+ \pi(\eta(n) - n) + O(1) \psi(n) \omega(1/n), \quad (57')$$

где $O(1)$ — величины, равномерно ограниченные по n и по β , $\eta(n) = \eta(\psi; n) = \psi^{-1}\left(\frac{1}{2} \psi(n)\right)$, а величина $s_n(\omega)$ определяется равенством (49).

Условию (56) удовлетворяет широкое множество функций $\psi \in F$. В частности, оно выполняется для всех определенных выше функций $\psi_i(t)$, $i = \overline{1, 4}$, и, таким образом, теоремы 5 — 5'' являются частными случаями теоремы 6. Напомним также, что множества \mathfrak{M}_c и \mathfrak{M}_{∞} также содержатся в F_0 .

Множество \mathfrak{M}_0 не принадлежит даже к F ; в нем имеются функции $\psi(\cdot)$, для которых интегралы $\int_1^{\infty} v^{-1} \psi(v+1) dv$ расходятся. Тем не менее, на основании теоремы 3 для $\psi \in \mathfrak{M}$ доказывается следующая теорема.

Теорема 6'. Пусть $\psi \in \mathfrak{M}_0$. Тогда $\forall f \in C_0^{\Psi} H_{\omega}$ в каждой точке x

$$\rho_n(f; x) = \psi(n) \rho_n(f_0^{\Psi}; x) + O(1) \psi(n) \omega(1/n), \quad n \in N. \quad (58)$$

Если же $f \in C_{0, \infty}^{\Psi}$, то в каждой точке x

$$\rho_n(f; x) = \psi(n) \rho_n(f_0^{\Psi}; x) + O(1) \psi(n). \quad (58')$$

Отсюда, учитывая, что (см., например, [8, с. 121, 168])

$$\sup_{f \in C_0^{\Psi} H_{\omega}} |\rho_n(f_0^{\Psi}; x)| = \sup_{\varphi \in H_{\omega}} |\rho_n(\varphi; x)| = \frac{2s_n(\omega)}{\pi^2} \ln n + O(1) \omega(1/n),$$

$$\sup_{f \in C_{0, \infty}^{\Psi}} |\rho_n(f_0^{\Psi}; x)| = \sup_{|\varphi| \leq 1} |\rho_n(\varphi; x)| = \frac{4}{\pi^2} \ln n + O(1),$$

получаем следующее утверждение.

Теорема 7. Если $\psi \in \mathfrak{M}_0$, то

$$\mathfrak{E}_n(C_0^\psi H_\omega) = \frac{2\psi(n)}{\pi^2} s_n(\omega) \ln n + O(1) \psi(n) \omega(1/n), \quad (59)$$

$$\mathfrak{E}_n(C_{0,\infty}^\psi) = \frac{4\psi(n)}{\pi^2} \ln n + O(1) \psi(n), \quad (59')$$

где $O(1)$ — величины, равномерно ограниченные по n , а $s_n(\omega)$ — величина из равенства (47).

В связи с равенствами (58), (59') заметим, что множество \mathfrak{M}_0 содержит функции $\psi(\cdot)$, для которых произведения $\psi(n) \ln n$ могут быть и неограниченными, и тогда, к примеру, равенство (59') указывает порядок расходимости сумм Фурье на классе $C_{0,\infty}^\psi$.

Равенства (59) и (59') представляют интерес также и с точки зрения известной в теории тригонометрических рядов задачи о множителях сходимости (см., например, [25, с. 338]).

Пусть \mathfrak{N} — некоторый класс функций из $L(0, 2\pi)$, $f \in \mathfrak{N}$, $S[f] = \sum_{k=0}^{\infty} A_k(f; x)$ — ряд Фурье функции $f(\cdot)$ и λ_k , $k \in N$, — некоторая числовая последовательность. Если ряд

$$\sum_{k=0}^{\infty} \lambda_k A_k(f; x) \quad (60)$$

сходится равномерно (в метрике L) для любой $f \in \mathfrak{N}$, то числа λ_k называют множителями равномерной сходимости (сходимости в метрике L) для класса \mathfrak{N} .

Если $\mathfrak{N} = S_M$ или $\mathfrak{N} = H_\omega$, а λ_k — выпуклая вниз бесконечно малая последовательность, то функция $f(\cdot)$, ряд Фурье которой имеет вид (60), принадлежит соответственно к классу $C_{0,\infty}^\psi$ или $C_0^\psi H_\omega$ при $\psi(k) = \lambda_k$, и тогда из теоремы 7 получаем такое следствие.

С л е д с т в и е 1. Члены бесконечно малой выпуклой вниз последовательности λ_k являются множителями равномерной сходимости для класса S_M тогда и только тогда, когда

$$\lambda_n \ln n = o(1), \quad n \rightarrow \infty, \quad (61)$$

для класса H_ω — тогда и только тогда, когда

$$\lambda_n \omega(1/n) \ln n = o(1), \quad n \rightarrow \infty. \quad (61')$$

Утверждения теорем 5—7 имеют следующие аналоги в интегральной метрике.

Т е о р е м а 8. Пусть $\psi \in F$ и a — произвольная последовательность, для которой $a(n) \geq a_0 > 0$. Тогда для величин

$$\mathfrak{E}_n(L_{\beta,1}^\psi)_1 = \sup \{ \|\rho_n(f; x)\|_1 : f \in L_{\beta,1}^\psi \}$$

и

$$\mathfrak{E}_n(L_{\beta}^\psi H_{\omega,1})_1 = \sup \{ \|\rho_n(f; x)\|_1 : f \in L_{\beta}^\psi H_{\omega,1} \}$$

при каждом натуральном n выполняются равенства

$$\mathfrak{E}_n(L_{\beta,1}^\psi)_1 = \frac{4}{\pi^2} \psi(n) \ln^+ \frac{n\pi}{a(n)} + b_n^\psi(a)_1, \quad (62)$$

где

$$|b_n^\psi(a)| \leq O(1) (\psi(n) + P_n(a; \psi) + R_n(a; \psi)),$$

$$\mathfrak{E}_n(L_{\beta}^\psi H_{\omega,1})_1 = \frac{2}{\pi^2} \psi(n) s_n(\omega)_1 \ln^+ \frac{n\pi}{a(n)} + d_n^\psi(a, \omega)_1, \quad (62')$$

$$|d_n^\psi(a; \omega)| \leq O(1) (\psi(n) + P_n(a; \psi) + R_n(a; \psi)) \omega(1/n),$$

$O(1)$ — величины, равномерно ограниченные по n и по β ; $P_n(a; \psi)$ и $R_n(a; \psi)$ определяются формулами (38), а

$$s_n(\omega)_1 = \Theta_{\omega_1} \int_0^{\pi/2} \omega(2t/n) \sin t dt, \quad 1/2 \leq \Theta_{\omega_1} \leq 1, \quad (63)$$

причем $\Theta_{\omega_1} = 1$, если $\omega(t)$ — выпуклый модуль непрерывности.

Теорема 9. Пусть $\psi \in F_0$. Тогда $\forall \beta \in R$ выполняются равенства

$$\mathfrak{E}_n(L_{\beta,1}^\psi)_1 = \left(\frac{4}{\pi^2} \ln^+ \pi(\eta(n) - n) + O(1) \right) \psi(n), \quad (64)$$

$$\mathfrak{E}_n(L_\beta^\psi H_{\omega_1})_1 = \frac{2\psi(n)}{\pi^2} s_n(\omega)_1 \ln^+ \pi(\eta(n) - n) + O(1) \psi(n) \omega(1/n), \quad (64')$$

где $O(1)$ — величины, равномерно ограниченные по n и по β , $\eta(n) = \eta(\psi; n) = \psi^{-1}\left(\frac{1}{2}\psi(n)\right)$, а величина $s_n(\omega)_1$ определяется равенством (63).

Если $\psi(t) = t^{-r}$, то классы $L_{\beta,1}^\psi$ и $L_\beta^\psi H_{\omega_1}$ обозначаются соответственно через $W_{\beta,1}^r$ и $W_\beta^r H_{\omega_1}$. В этом случае из теоремы 9 получаем следующее утверждение.

Теорема 9'. Для любых $r > 0$, $\beta \in R$ и $n \in N$

$$\mathfrak{E}_n(W_{\beta,1}^r)_1 = \frac{4 \ln n}{\pi^2 n^r} + O(n^{-r}), \quad (65)$$

$$\mathfrak{E}_n(W_\beta^r H_{\omega_1})_1 = \frac{2 \ln n}{\pi^2 n^r} s_n(\omega)_1 + O(1) n^{-r} \omega(1/n). \quad (65')$$

Равенство (65) впервые доказал С. М. Никольский [7], равенство (65') — А. Г. Демченко [26].

Приведем еще интегральный аналог теорем 6 и 7.

Теорема 10. Пусть $\psi \in \mathfrak{M}_0$. Тогда $\forall f \in L_0^\psi H_{\omega_1}$ почти всюду выполняется равенство (58). Если же $f \in L_{0,1}^\psi$, то почти всюду справедливо равенство (56'). При этом

$$\mathfrak{E}_n(L_0^\psi H_{\omega_1})_1 = \frac{2\psi(n) \ln n}{\pi^2} s_n(\omega) + O(1) \psi(n) \omega(1/n), \quad (66)$$

$$\mathfrak{E}_n(L_{0,1}^\psi)_1 = \frac{4\psi(n)}{\pi^2} \ln n + O(1) \psi(n), \quad (66')$$

где $O(1)$ — величины, равномерно ограниченные по n и по β , а $s_n(\omega)_1$ — величина из формулы (63).

Теоремы 5, 5' и 6 доказаны в [11], теоремы 7 и 10 — в [14, 27]; теоремы 8 и 9 — в [28].

5. Асимптотические неравенства для уклонений сумм Фурье в пространствах C и L . Если $t_{n-1}(\cdot) = t_{n-1}(f; \cdot)$ — полином наилучшего приближения функции $f \in C$, т. е. такой, что $\|f(\cdot) - t_{n-1}(\cdot)\|_C = E_n(f)_C$ (в дальнейшем индекс C в обозначениях $E_n(f)_C$ будем опускать), то обозначая через $\|S_{n-1}\|$ норму оператора, ставящего в соответствие каждой функции $f \in C$ ее частную сумму Фурье порядка $n-1$, как оператора, действующего из C в C , $\forall f \in C$ находим

$$\|\rho_n(f; x)\|_C = \|f(x) - t_{n-1}(x) - S_{n-1}(f - t_{n-1}; x)\|_C \leq (1 + \|S_{n-1}\|) E_n(f)$$

и так как (см., например, [29, с. 112]), $\|S_{n-1}\| = \frac{4}{\pi^2} \ln n + r_n$, $|r_n| \leq 3$,

$n \in N$, то $\forall f \in C$

$$\| \rho_n(f; x) \|_C \leq \left(\frac{4}{\pi^2} \ln n + R_n \right) E_n(f), \quad |R_n| \leq 4. \quad (67)$$

Полученное соотношение — уточнение известного неравенства А. Лебега (см. (3)). На всем классе C оно является точным по порядку. Более того, в нем константу $4/\pi^2$ уменьшить нельзя, т. е. на множестве C неравенство (67) является асимптотически точным.

В то же время существуют важные подмножества функций из C , для которых соотношение (67) оказывается не точным даже по порядку, что будет хорошо видно, к примеру, из следующих ниже утверждений.

В настоящем пункте приводятся оценки отклонений сумм Фурье на множествах L_{β}^{ψ} , выраженные через наилучшие приближения (ψ, β) -производных индивидуальных функций. В этом отношении результаты примыкают к неравенству Лебега, распространяя его на классы (ψ, β) -дифференцируемых функций.

Т е о р е м а 11. Пусть $\psi \in F$ и $a = a(n)$ — произвольная последовательность, для которой $a(n) \geq a_0 > 0$. Тогда $\forall f \in C_{\beta}^{\psi} C$ при любом $n \in N$ справедливо неравенство

$$\| \rho_n(f; x) \|_C \leq \frac{4}{\pi^2} \psi(n) E_n(f_{\beta}^{\psi}) \ln^{+} \frac{n\pi}{a(n)} + b_n^{\psi}(f; a), \quad (68)$$

где

$$|b_n^{\psi}(f; a)| \leq K(\psi(n) + P_n(a; \psi) + R_n(a; \psi)) E_n(f_{\beta}^{\psi}), \quad (69)$$

величины $P_n(a; \psi)$ и $R_n(a; \psi)$ определяются формулой (38), а K — постоянная, не зависящая ни от $f \in C_{\beta}^{\psi} C$, ни от $n \in N$, ни от $\beta \in R$.

При этом для любой функции $f \in C_{\beta}^{\psi} C$ при каждом натуральном n в пространстве $C_{\beta}^{\psi} C$ найдется функция $F(x) = F(f; n; x)$ такая, что $E_n(F_{\beta}^{\psi}) = E_n(f_{\beta}^{\psi})$ и для нее выполняется равенство

$$\| \rho_n(F; x) \|_C = \frac{4}{\pi^2} \psi(n) E_n(F_{\beta}^{\psi}) \ln^{+} \frac{n\pi}{a(n)} + d_n^{\psi}(F; a),$$

в котором $|d_n^{\psi}(F; a)|$ не превышает правой части (69) возможно, с другой константой K , также не зависящей ни от $F(\cdot)$, ни от $n \in N$, ни от $\beta \in R$.

Если $\psi \in F_0$, то выполнены соотношения (56') и (56''). Поэтому из теоремы 11 при $a(n) = \mu(\psi; n)$ получается такое утверждение.

Т е о р е м а 12. Пусть $\psi \in F_0$. Тогда $\forall f \in C_{\beta}^{\psi} C$ при любом $n \in N$

$$\| \rho_n(f; x) \|_C \leq \left(\frac{4}{\pi^2} \ln^{+} \pi (\eta(n) - n) + O(1) \right) \psi(n) E_n(f_{\beta}^{\psi}), \quad (68')$$

где $\eta(n) = \eta(\psi; n) = \psi^{-1} \left(\frac{1}{2} \psi(n) \right)$ и $O(1)$ — величина, равномерно ограниченная по $f \in C_{\beta}^{\psi} C$, по $n \in N$ и по $\beta \in R$.

Для любой функции $f \in C_{\beta}^{\psi} C$ при каждом $n \in N$ в пространстве $C_{\beta}^{\psi} C$ найдется функция $F(x) = F(f; n; x)$ такая, что $E_n(F_{\beta}^{\psi}) = E_n(f_{\beta}^{\psi})$ и для нее (68') переходит в равенство.

Вторые части теорем 11 и 12 показывают, в частности, что неравенства (68) и (68') асимптотически точны на всем пространстве $C_{\beta}^{\psi} C$. Эти неравенства также асимптотически точны и на некоторых важных подмножествах из $C_{\beta}^{\psi} C$. Например, пусть C^0 — подмножество непрерывных функций, ограниченных по модулю единицей: $C^0 = \{ \varphi : \varphi \in C, |\varphi| \leq 1 \}$. Поскольку $\forall \varphi \in C^0 E_n(\varphi) \leq 1$, то, рассматривая верхние грани обеих частей

неравенства (68) по классу $C_\beta^\psi C^0 \forall \psi \in F$ и $\forall \beta \in R$, получаем

$$\xi_n(C_\beta^\psi C^0) \leq \left(\frac{4}{\pi^2} \ln^+ \pi (\eta(n) - n) + O(1) \right) \psi(n). \quad (70)$$

Сравнивая это неравенство с соотношением (57) и замечая, что $\xi_n(C_\beta^\psi C^0) = \xi_n(C_{\beta, \infty}^\psi)$, приходим к выводу, что (70) на самом деле является равенством, т. е. (68') оказывается асимптотически точным и на классе $C_\beta^\psi C^0$. Но уже на классе $C_\beta^\psi H_\omega$ неравенство (68') может быть и строгим. В этом случае (см., например, [2, с. 208]) $\sup \{E_n(f) : f \in H_\omega\} = (1/2) \omega(\pi/n)$. Если применить это равенство к правой части (68'), получим величину, отличающуюся в общем случае от асимптотического значения $\xi_n(C_\beta^\psi H_\omega)$, доставляемого формулой (57').

Напомним, что справедливо включение $F_0 \supset \mathfrak{M}_{C, \infty} = \mathfrak{M}_C \cup \mathfrak{M}_{\infty}$. Теорема 11 остается верной и когда $\psi \in \mathfrak{M}_0$, но при условии, что $\beta = 0$.

Т е о р е м а 13. Пусть $\psi \in \mathfrak{M}_0$. Тогда $\forall f \in C_\beta^\psi C$ при любом $n \in N$

$$\|\rho_n(f; x)\|_C \leq \left(\frac{4}{\pi^2} \ln n + O(1) \right) \psi(n) E_n(f_\beta^\psi), \quad (68'')$$

где $O(1)$ — величина, равномерно ограниченная по $f \in C_\beta^\psi C$ и по n .

Для любой функции $f \in C_\beta^\psi C$ при каждом $n \in N$ в пространстве $C_\beta^\psi C$ найдется функция $F(x) = F(f; n; x)$ такая, что $E_n(F_0^\psi) = E_n(f_0^\psi)$ и для нее

$$\|\rho_n(F; x)\|_C = \left(\frac{4}{\pi^2} \ln n + O(1) \right) \psi(n) E_n(F_0^\psi).$$

Отметим, что неравенство (68'') выполняется и при $\psi(k) \equiv 1$. В этом случае ему отвечает классическое неравенство (67).

Утверждения теорем 11—13 имеют аналоги и в метрике L .

Т е о р е м а 14. Пусть $\psi \in F$ и $a = a(n)$ — последовательность, для которой $a(n) \geq a_0 > 0$. Тогда $\forall f \in L_\beta^\psi$ при любом $n \in N$ выполняется неравенство

$$\|\rho_n(f; x)\|_1 \leq \frac{4}{\pi^2} \psi(n) E_n(f_\beta^\psi)_1 \ln^+ \frac{n\pi}{a(n)} + b_n^\psi(f; a), \quad (71)$$

где

$$|b_n^\psi(f; a)| \leq K(\psi(n) + P_n(a; \psi) + R_n(a; \psi)) E_n(f_\beta^\psi)_1,$$

K — постоянная, зависящая, возможно, только от последовательности $a(n)$.

Если $\psi \in F_0$, то $\forall f \in L_\beta^\psi$ при любом $n \in N$

$$\|\rho_n(f; x)\|_1 \leq \left(\frac{4}{\pi^2} \ln^+ n (\eta(n) - n) + O(1) \right) \psi(n) E_n(f_\beta^\psi)_1, \quad (71')$$

где $\eta(n) = \psi^{-1}(\psi(n)/2)$ и $O(1)$ — величины, равномерно ограниченные по $f \in L_\beta^\psi$, по $n \in N$ и по $\beta \in R$. Если $\psi \in \mathfrak{M}_0$, то $\forall f \in L_0^\psi$ при любом $n \in N$

$$\|\rho_n(f; x)\|_1 \leq \left(\frac{4}{\pi^2} \ln n + O(1) \right) \psi(n) E_n(f_0^\psi)_1. \quad (71'')$$

6. О методах получения результатов. Изложенные здесь результаты, как уже отмечалось, базируются на теореме 2, а точнее на исследовании интегрального представления (30). Это равенство было получено автором в [9] (см. также [11]). Оно является новым и в случае, когда $\psi(k) = k^{-r}$ и $\beta = r$, т. е. для классов Вейля W^r . При $\psi(k) = k^{-r}$ и $r \in N$ это представление было найдено автором ранее [8, с. 111].

Равенство (30) получается, если в (29) положить $\hat{\tau}_n(t) = \hat{\tau}_n^*(t)$ и дока-

звать, что

$$\frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f_{\beta}^{\psi}(x + t/n) \int_{-1/n}^1 [1 - n(v-1)\psi(n)] \cos(vt + \beta\pi/2) dv dt = \frac{1}{2} A_n(f; x).$$

Эта формула была установлена в [9] на основании следующего утверждения, которое, по-видимому, имеет и самостоятельный интерес.

Л е м м а. Пусть $\varphi(t)$ — произвольная суммируемая 2π -периодическая функция. Тогда

$$\int_{-\infty}^{\infty} \varphi(t) \frac{t - \sin t}{t^2} dt = 0, \quad \int_{-\infty}^{\infty} \varphi(t) \frac{1 - \cos t}{t^2} dt = \frac{1}{2} \int_{-\pi}^{\pi} \varphi(t) dt,$$

где несобственные интегралы понимаются в смысле их главных значений.

С помощью этой леммы легко выводятся новые формулы для частной суммы Фурье и для функции $\tilde{f}(\cdot)$, сопряженной к $f \in L$:

$$S_{n-1}(f; x) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(x+t) \frac{\sin nt \sin t}{t^2} dt + \frac{1}{2} A_n(f; x),$$

$$\tilde{f}(x) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(x+t) \frac{\sin t}{t} dt.$$

Эти формулы также были использованы для получения изложенных результатов. Исследование интегрального представления (29) в равномерной метрике производится с помощью метода оценок интегралов на классах H_{ω} , развитого и изложенного в [8] (см. § 4), который, в свою очередь, основан на идеях С. М. Никольского [6] и Н. П. Корнейчука [2]. Аналогичный метод был также разработан и для исследования интегралов в метрике пространства L . В этом случае существенную роль сыграли результаты С. М. Никольского [7].

Представляется важным также и то, что методы, предложенные при установлении приведенных в статье результатов, позволяют процесс нахождения асимптотических равенств для величин $\mathfrak{E}_n(C_{\beta, \infty}^{\psi})$ и $\mathfrak{E}_n(C_{\beta}^{\psi} H_{\omega})$, а также для величин $\mathfrak{E}_n(L_{\beta, 1}^{\psi})$ и $\mathfrak{E}_n(L_{\beta}^{\psi} H_{\omega})$ сделать единообразным. Раньше при отыскании таких равенств для величин $\mathfrak{E}_n(W^r)$ и $\mathfrak{E}_n(W^r H_{\omega})$ исследователи шли существенно разными путями (см., например, [19, 20, 22]).

7. Н е р е ш е н н ы е з а д а ч и. 1. Все утверждения, приведенные выше для множеств C_{β}^{ψ} и L_{β}^{ψ} получены в предположении, что $\psi(k)$ — выпуклая вниз бесконечно малая последовательность. Это обстоятельство вызвано тем, что только для таких классов до сих пор удавалось развить необходимую технику. Отсюда и первая задача — получить аналоги теорем 1—16 при менее ограничительных условиях, налагаемых на функции $\psi(k)$, например, в предположении, что $\psi(k)$ — монотонно убывающая к нулю последовательность. В этом случае, по нашему мнению, были бы интересными даже порядковые соотношения.

2. Величины $O(1)$, входящие в остаточные члены асимптотических равенств в теоремах 5, 5', 6, 7, 8 и др., вследствие способа их доказательств, вообще говоря, зависят от функций $\psi(\cdot)$. Интересно было бы выяснить характер такой зависимости и получить аналоги при произвольных значениях $\beta \in R$. При $\psi(k) = k^{-r}$ и $\beta = r$, т. е. на классах W^r такая задача рассматривалась в работах [30, 22, 31].

3. Результаты при $\psi \in \mathfrak{M}_0$ получены для классов $C_{\beta}^{\psi} \mathfrak{M}$ и $L_{\beta}^{\psi} \mathfrak{M}$ в предположении, что $\beta = 0$. Хорошо было бы избавиться от этого условия.

4. Представляется актуальной задача, состоящая в нахождении второго члена асимптотики величин $\mathfrak{E}_n(C_{\beta, \infty}^{\psi})$, $\mathfrak{E}_n(L_{\beta, 1}^{\psi})$ и др., хотя бы в клас-

сическом случае при $\psi(k) = k^{-r}$ и $\beta = r$, т. е. задача о нахождении функции $\varphi(n) = \varphi(n, r)$ такой, что $\xi_n(W^r) = \frac{4 \ln n}{\pi^2 n^r} + \varphi(n, r) + o(\varphi(n, r))$.

5. Распространение результатов настоящей работы на многомерный случай также представляет несомненный интерес.

1. *Lebesgue H.* Sur les integrales singulieres // Ann. Toulouse.— 1909.— 1.— p. 25—117.
2. *Корнейчук Н. П.* Экстремальные задачи теории приближения.— М.: Наука, 1976.— 320 С.
3. *Колмогоров А. Н.* Zur Grössenordnung des Restliedes Fourierschen Reihen differenzierbaren Functionen // Ann. Math.— 1935.— 36.— p. 521—526.
4. *Пинкевич В. Т.* О порядке остаточного члена ряда Фурье функций, дифференцируемых в смысле Вейля // Изв. АН СССР. Сер. мат.— 1940.— 4, № 5.— С. 521—528.
5. *Никольский С. М.* Об асимптотическом поведении остатка при приближении функций, удовлетворяющих условию Липшица, суммами Фейера // Там же.— № 6.— С. 501—508.
6. *Никольский С. М.* Приближение периодических функций тригонометрическими многочленами // Тр. Мат. ин-та АН СССР.— 1945.— 15.— С. 1—76.
7. *Никольский С. М.* Приближение функций тригонометрическими полиномами в среднем // Изв. АН СССР. Сер. мат.— 1946.— 10, № 3.— С. 207—256.
8. *Степанец А. И.* Равномерные приближения тригонометрическими полиномами.— Киев: Наук. думка, 1981.— 340 С.
9. *Степанец А. И.* Классификация периодических функций и приближение их суммами Фурье.— Киев, 1983.— 57 с.— (Препринт / АН УССР; Ин-т математики; № 83.69).
10. *Степанец А. И.* Классы периодических функций и приближение их элементов суммами Фурье // Докл. АН СССР.— 1984.— 277, № 5.— С. 1074—1077.
11. *Степанец А. И.* Классификация периодических функций и скорость сходимости их рядов Фурье // Изв. АН СССР. Сер. мат.— 1986.— 50, № 1.— С. 101—136.
12. *Степанец А. И.* Уклонения сумм Фурье на классах бесконечно дифференцируемых функций // Укр. мат. журн.— 1984.— 36, № 6.— С. 750—758.
13. *Степанец А. И.* Модули полураспада монотонных функций и скорость сходимости рядов Фурье // Там же.— 1986.— 38, № 5.— С. 618—624.
14. *Степанец А. И.* Приближение суммами Фурье функций с медленно убывающими коэффициентами Фурье // Приближение периодических функций суммами Фурье.— Киев, 1984.— С. 3—25.— (Препринт / АН УССР. Ин-т математики; № 84.43).
15. *Степанец А. И., Кушпель А. К.* Наилучшие приближения и поперечники классов периодических функций.— Киев, 1984.— 44 С.— (Препринт / АН УССР. Ин-т математики; № 84.15).
16. *Nagy B.* Sur une classe generale de procedes de sommation pour les series de Fourier // Hung. Acta Math.— 1948.— 1, N 3.— p. 14—52.
17. *Стечкин С. Б.* О наилучшем приближении некоторых классов периодических функций тригонометрическими полиномами // Изв. АН СССР. Сер. мат.— 1956.— 20, № 6.— С. 643—648.
18. *Стечкин С. Б.* Оценка остатка ряда Фурье для дифференцируемых функций // Тр. Мат. ин-та АН СССР.— 1980.— 145.— С. 126—151.
19. *Ефимов А. В.* О приближении некоторых классов непрерывных функций суммами Фурье и суммами Фейера // Изв. АН СССР. Сер. мат.— 1958.— 22, № 1.— М. 81—116.
20. *Ефимов А. В.* О приближении непрерывных функций суммами Фурье // Успехи мат. наук.— 1959.— 14, вып. 2.— С. 183—188.
21. *Теляковский С. А.* Приближение функций, дифференцируемых в смысле Вейля, суммами Валле-Пуссена // Докл. АН СССР.— 1960.— 131, № 2.— С. 259—262.
22. *Теляковский С. А.* Приближение дифференцируемых функций частными суммами их рядов Фурье // Мат. заметки.— 1968.— 4, № 3.— С. 291—300.
23. *Дзядык В. К.* О наилучшем приближении на классах периодических функций, определяемых интегралами от линейной комбинации абсолютно монотонных ядер // Там же.— 1974.— 16, № 5.— С. 691—701.
24. *Степанец А. И.* Скорость сходимости рядов Фурье в пространствах L^p_β .— Киев, 1986.— 56 с.— (Препринт / АН УССР. Ин-т математики; № 86.66).
25. *Бари Н. К.* Тригонометрические ряды.— М.: Физматгиз, 1961.— 936 с.
26. *Демченко А. Г.* Приближение в среднем функций из классов $W^r H_{[\omega]}L$ // Укр. мат. журн.— 1973.— 25, № 3.— С. 262—271.
27. *Степанец А. И.* Приближение суммами Фурье функций с медленно убывающими коэффициентами Фурье // Там же.— 1986.— 38, № 6.— С. 755—762.
28. *Степанец А. И., Новикова А. К.* Приближение периодических функций суммами Фурье в среднем // Там же.— № 2.— С. 204—210.
29. *Дзядык В. К.* Введение в теорию равномерного приближения функций полиномами.— М.: Наука, 1977.— 511 с.
30. *Соколов И. Г.* Остаточный член ряда Фурье дифференцируемых функций // Докл. АН СССР.— 1955.— 103, № 1.— С. 23—26.
31. *Стечкин С. Б.* Оценка остатка ряда Фурье для дифференцируемых функций // Тр. Мат. ин-та АН СССР.— 1980.— 145.— С. 126—151.

Ин-т математики АН УССР, Киев

Получено 28.11.86