

В. И. Рукасов, Е. С. Силин (Славян. пед. ун-т)

ПРИБЛИЖЕНИЕ НЕПРЕРЫВНЫХ ФУНКЦИЙ ОПЕРАТОРАМИ ВАЛЛЕ ПУССЕНА

For $\sigma \rightarrow \infty$, we study the asymptotic behavior of upper bounds of deviations of functions belonging to the classes $\hat{C}_\infty^{\bar{\Psi}}$ and $\hat{C}_\omega^{\bar{\Psi}H_\omega}$ from the so-called Vallée Poussin operators. We find asymptotic equalities that, in some important cases, guarantee the solution of the Kolmogorov – Nikol's'kiy problem for the Vallée Poussin operators on the classes $\hat{C}_\infty^{\bar{\Psi}}$ and $\hat{C}_\omega^{\bar{\Psi}H_\omega}$.

Вивчається асимптотична поведінка при $\sigma \rightarrow \infty$ верхніх меж відхилень функцій класів $\hat{C}_\infty^{\bar{\Psi}}$ і $\hat{C}_\omega^{\bar{\Psi}H_\omega}$ від так званих операторів Валле Пуссена. Знайдено асимптотичні рівності, які в деяких важливих випадках забезпечують розв'язок задачі Колмогорова – Нікольського для операторів Валле Пуссена на класах $\hat{C}_\infty^{\bar{\Psi}}$ та $\hat{C}_\omega^{\bar{\Psi}H_\omega}$.

В настоящей статье изучаются вопросы, связанные с приближением непрерывных функций целыми функциями экспоненциального типа. А. И. Степанец [1] ввел классы $\hat{L}^{\bar{\Psi}}\mathfrak{M}$ следующим образом. Обозначим через \hat{L} множество функций f , заданных на действительной оси R и имеющих конечную норму

$$\|f\| = \sup_{a \in R} \int_a^{a+2\pi} |f(t)| dt,$$

а через \mathfrak{M} множество функций $\psi(t)$, выпуклых вниз при всех $t \geq 1$ и исчезающих на бесконечности. Каждую функцию $\psi \in \mathfrak{M}$ продолжим на промежуток $[0, 1)$ таким образом, чтобы полученная функция (которую, по-прежнему, будем обозначать через $\psi(\cdot)$) была непрерывна при всех $t \geq 0$, $\psi(0) = 0$ и ее производная $\psi'(t) = \psi'(t+0)$ имела ограниченную вариацию на промежутке $[0, \infty)$. Множество таких функций обозначим через \mathfrak{M}' . Подмножество функций ψ , для которых

$$\int_1^\infty \frac{\psi(t)}{t} dt < \infty,$$

обозначим через \mathfrak{M}' .

Пусть, далее, $\psi_k \in \mathfrak{M}'$, $k = 1, 2$, и под ψ_{k+} и ψ_{k-} будем понимать четное и нечетное продолжение функции ψ_k , $k = 1, 2$. Для пары (ψ_1, ψ_2) определим функцию $\bar{\psi}$:

$$\bar{\psi} \stackrel{\text{df}}{=} \psi_{1+} + i\psi_{2-}. \quad (1)$$

При этом соответствующее преобразование Фурье функции $\bar{\psi}$ имеет вид

$$\hat{\bar{\psi}} = \hat{\psi}_{1+} + i\hat{\psi}_{2-}, \quad (2)$$

где преобразование Фурье понимается в обычном смысле:

$$\hat{h}(t) = \frac{1}{2\pi} \int_R h(x) e^{-ixt} dx.$$

Тогда через $\hat{L}^{\bar{\Psi}}$ обозначим множество функций $f \in \hat{L}$, представимых равенством

$$f(x) = A_0 + \int_R \varphi(x+t) \hat{\bar{\psi}}(t) dt \stackrel{\text{df}}{=} A_0 + \varphi * \hat{\bar{\psi}}, \quad (3)$$

в котором A_0 — некоторая постоянная; интеграл понимается как предел по расширяющимся симметричным промежуткам; $\varphi \in \hat{L}$.

Следуя А. И. Степанцу [2], функцию $\varphi(\cdot)$ в представлении (3) называют $\bar{\psi}$ -производной функции $f(\cdot)$ и полагают $\varphi(\cdot) = f^{\bar{\psi}}(\cdot)$.

Если $f \in \hat{L}^{\bar{\psi}}$ и при этом $\varphi \in \mathfrak{N}$, где \mathfrak{N} — некоторое подмножество из \hat{L} , то полагают $f \in \hat{L}^{\bar{\psi}}\mathfrak{N}$. Подмножество непрерывных функций из $\hat{L}^{\bar{\psi}}\mathfrak{N}$ обозначается через $\hat{C}^{\bar{\psi}}\mathfrak{N}$.

В качестве множества \mathfrak{N} будем рассматривать единичный шар S_∞ пространства существенно ограниченных функций M :

$$S_\infty = \{ \varphi : \text{ess sup } |\varphi(t)| \leq 1 \}$$

и классы H_ω :

$$H_\omega = \{ \varphi \in C : |\varphi(t) - \varphi(t')| \leq \omega(|t - t'|) \quad \forall t, t' \in R \},$$

где C — подмножество непрерывных функций из \hat{L} , $\omega(t)$ — произвольный фиксированный модуль непрерывности. При этом $\hat{C}^{\bar{\psi}}S_\infty \stackrel{\text{df}}{=} \hat{C}_\infty^{\bar{\psi}}$.

Из предложения 10 (см. [3]) видим, что $\hat{\psi}_{1+}$ и $\hat{\psi}_{2-}$ суммируемы на R , причем

$$\hat{\psi}_{1+}(t) = O(t^{-2}) \quad \text{и} \quad \hat{\psi}_{2-}(t) = O(t^{-2}) \quad \text{при} \quad |t| \rightarrow \infty,$$

откуда на основании (2)

$$\int_R |\hat{\psi}(t)| dt < \infty$$

и, следовательно, классы $\hat{C}^{\bar{\psi}}\mathfrak{N}$ состоят из функций $f(x)$, непрерывных для всех $x \in (-\infty, \infty)$.

Следуя [2], для всех $0 \leq c \leq \sigma$ определим семейство функций $\Lambda_{\sigma,c} = \{ \lambda_{\sigma,c}(t) \}$, где

$$\lambda_{\sigma,c}(t) = \begin{cases} 1, & 0 \leq |t| \leq c, \\ \frac{\sigma - |t|}{\sigma - c}, & c \leq |t| \leq \sigma, \\ 0, & \sigma \leq |t|, \end{cases} \quad (4)$$

и для функций $\psi_1, \psi_2 \in \mathfrak{N}$ определим семейство функций $\Lambda_{\sigma,c}^* = \{ \lambda_{\sigma,c}^*(t) \}$, где

$$\lambda_{\sigma,c}^*(t) = \begin{cases} \lambda_{\sigma,c}, & |t| \in [0, c] \cup [\sigma, \infty], \\ 1 - \frac{|t| - c}{\sigma - c} \frac{\psi(\sigma \text{sign}(t))}{\psi(t)}, & c \leq |t| \leq \sigma. \end{cases} \quad (5)$$

Каждой функции $f \in \hat{L}^{\bar{\psi}}$ сопоставим операторы

$$V_{\sigma,c}(f) = V_{\sigma,c}(f, x, \Lambda_{\sigma,c}) = A_0 + f^{\bar{\psi}} * \widehat{\lambda_{\sigma,c} \bar{\psi}}, \quad (6)$$

$$V_{\sigma,c}^*(f) = V_{\sigma,c}^*(f, x, \Lambda_{\sigma,c}^*) = A_0 + f^{\bar{\psi}} * \widehat{\lambda_{\sigma,c}^* \bar{\psi}}. \quad (7)$$

В работе [5] показано, что при достаточно общих предположениях операторы $V_{\sigma,c}(f)$ и $V_{\sigma,c}^*(f)$ принадлежат множеству ε_σ , где под ε_σ понимается множество целых функций экспоненциального типа σ , $\sigma \geq 0$. В периодичес-

ком случае, при $\sigma = n \in N$ и $c = n - p$, $p \in N$, $p < n$, операторы $V_{\sigma,c}$ совпадают с известными суммами Валле Пуссена:

$$V_{n,p}(f,x) \stackrel{\text{df}}{=} \frac{1}{p} \sum_{k=n-p}^{n-1} S_k(f,x),$$

где $S_k(f,x)$, $k = 0, 1, \dots$, — частные суммы порядка k ряда Фурье функции $f(x)$. Поэтому в дальнейшем будем называть $V_{\sigma,c}$ операторами Валле Пуссена.

В настоящей статье изучается асимптотическое поведение при $\sigma \rightarrow \infty$ верхних граней

$$\mathcal{E}(\hat{C}^{\bar{\Psi}}\mathfrak{N}, V_{\sigma,c}) = \sup_{f \in \hat{C}^{\bar{\Psi}}\mathfrak{N}} \|f(x) - V_{\sigma,c}(x)\|_C,$$

где под \mathfrak{N} понимается множество S_∞ либо H_ω .

Исследуем интегральные представления уклонений

$$\rho_{\sigma,c}(f,x) \stackrel{\text{df}}{=} f(x) - V_{\sigma,c}(x).$$

Имеет место следующая лемма.

Лемма 1. Пусть $\psi_i \in \mathfrak{A}'$, $i = 1, 2$, $\bar{\Psi} = \psi_{1+} + i\psi_{2-}$ и $a_i = a_i(\sigma)$, $i = 1, 2$, — две произвольные непрерывные при всех $\sigma \geq 1$ функции, для которых $\sigma a_i(\sigma) \geq a_i(0) > 0$. Тогда если $f \in \hat{C}_\infty^{\bar{\Psi}}$, то для любых σ и $h = h(\sigma)$, $\sigma > h \geq 1$, в каждой точке $x \in R$

$$\begin{aligned} \rho_{\sigma,\sigma-h}(f;x) = & -v_1 \frac{\Psi_1(\sigma)}{\pi} \int_{m_{a_1} \leq |t| \leq M_{a_1}} \delta(x;t) \frac{\sin \sigma t}{t} dt + \\ & + v_2 \frac{\Psi_2(\sigma)}{\pi} \int_{m_{a_2} \leq |t| \leq M_{a_2}} \delta(x;t) \frac{\cos \sigma t}{t} dt + b_{\sigma,h}^{\Psi_1}(a_1; f; x) + b_{\sigma,h}^{\Psi_2}(a_2; f; x), \end{aligned} \quad (8)$$

где

$$\begin{aligned} |b_{\sigma,h}^{\Psi_i}(a_i; f; x)| = & O(1) \left(\Psi_i(\sigma-h) + \int_{1/a_i(\sigma)}^{\infty} \frac{\Psi_i(t+\sigma)}{t} dt + \right. \\ & \left. + \int_{a_i(\sigma)}^{\infty} \frac{\Psi_i(\sigma) - \Psi_i(\sigma-1/t)}{t} dt \right), \quad i = 1, 2. \end{aligned} \quad (9)$$

Если же $f \in \hat{C}^{\bar{\Psi}}H_\omega$, то для любых σ и $h = h(\sigma)$, $\sigma > h \geq 1$, в каждой точке $x \in R$

$$\begin{aligned} \rho_{\sigma,\sigma-h}(f;x) = & -v_1 \frac{\Psi_1(\sigma)}{\pi} \int_{m_{a_1} \leq |t| \leq M_{a_1}} \delta(x;t) \frac{\sin \sigma t}{t} dt + \\ & + v_2 \frac{\Psi_2(\sigma)}{\pi} \int_{m_{a_2} \leq |t| \leq M_{a_2}} \delta(x;t) \frac{\cos \sigma t}{t} dt + d_{\sigma,h}^{\Psi_1}(a_1; f; x) + d_{\sigma,h}^{\Psi_2}(a_2; f; x), \end{aligned} \quad (10)$$

где

$$\begin{aligned} |d_{\sigma,h}^{\Psi_i}(a_i; f; x)| = & O(1) \left(\Psi_i(\sigma-h) + \int_{1/a_i(\sigma)}^{\infty} \frac{\Psi_i(t+\sigma)}{t} dt + \right. \\ & \left. + \int_{a_i(\sigma)}^{\infty} \frac{\Psi_i(\sigma) - \Psi_i(\sigma-1/t)}{t} dt \right) \omega\left(\frac{1}{\sigma-h}\right), \quad i = 1, 2, \end{aligned} \quad (11)$$

$$\delta(x; t) = \begin{cases} f^{\bar{\Psi}}(x+t), & \text{если } f \in \hat{C}_{\infty}^{\bar{\Psi}}, \\ f^{\bar{\Psi}}(x) - f^{\bar{\Psi}}(x+t), & \text{если } f \in \hat{C}^{\bar{\Psi}} H_{\omega}, \end{cases}$$

$$m_{a_i} = \min \left\{ a_i(\sigma); \frac{\pi}{h} \right\}, \quad M_{a_i} = \max \left\{ a_i(\sigma); \frac{\pi}{h} \right\},$$

$$v_i = \text{sign} \left\{ a_i(\sigma) - \frac{\pi}{h} \right\}, \quad i = 1, 2.$$

Доказательство. Введем обозначения:

$$\rho_{\sigma,c}^*(f, x) \stackrel{\text{df}}{=} f(x) - V_{\sigma,c}^*(f, x), \tag{12}$$

$$\tau_{\sigma,c}(t) = (1 - \lambda_{\sigma,c}(t))\bar{\Psi}(t), \quad \tau_{\sigma,c}^*(t) = (1 - \lambda_{\sigma,c}^*(t))\bar{\Psi}(t). \tag{13}$$

Из определения $\bar{\Psi}$ -производной и операторов $V_{\sigma,c}(f, x)$, $V_{\sigma,c}^*(f, x)$ следует

$$\rho_{\sigma,c}(f, x) = f^{\bar{\Psi}} * \hat{\tau}_{\sigma,c}(f, x), \quad \rho_{\sigma,c}^*(f, x) = f^{\bar{\Psi}} * \hat{\tau}_{\sigma,c}^*(f, x).$$

С другой стороны,

$$\rho_{\sigma,c}(f, x) = \rho_{\sigma,c}^*(f, x) + \Delta_{\sigma,c}(f, x), \tag{14}$$

где

$$\Delta_{\sigma,c}(f, x) = V_{\sigma,c}(f, x) - V_{\sigma,c}^*(f, x). \tag{15}$$

Исследуем вначале величину $\rho_{\sigma,c}^*(f, x)$. Согласно теореме 1 из работы [2], для любого $u \in W_p^2$ и $0 \leq p \leq c < \sigma$, где

$$W_{\sigma}^2 \stackrel{\text{df}}{=} \left\{ \varphi \in \varepsilon_{\sigma} : \int_{-\infty}^{\infty} \frac{|\varphi^2(t)|}{1+t^2} dt < \infty \right\},$$

имеем $u * \hat{\tau}_{\sigma,c} = 0$, поэтому

$$\rho_{\sigma,c}^*(f, x) = (f^{\bar{\Psi}} - u) * \hat{\tau}_{\sigma,c}^*. \tag{16}$$

Из определения преобразования Фурье и (5) следует

$$\begin{aligned} \hat{\tau}_{\sigma,c}^*(t) &= \frac{1}{2\pi} \int_R \tau_{\sigma,c}^*(s) e^{-ist} ds = \frac{1}{2\pi} \int_c^{\sigma} \frac{s-c}{\sigma-c} (\bar{\Psi}(\sigma) e^{-ist} + \bar{\Psi}(-\sigma) e^{ist}) ds + \\ &+ \frac{1}{2\pi} \int_{\sigma}^{\infty} (\bar{\Psi}(s) e^{-ist} + \bar{\Psi}(-s) e^{ist}) ds. \end{aligned}$$

Из соотношения (1) имеем

$$\bar{\Psi}(s) e^{-ist} + \bar{\Psi}(-s) e^{ist} = 2(\Psi_1(s) \cos st + \Psi_2(s) \sin st), \tag{17}$$

и поэтому далее находим

$$\begin{aligned} \hat{\tau}_{\sigma,c}^*(t) &= \left[\frac{\Psi_1(\sigma)}{\pi} \int_c^{\sigma} \frac{s-c}{\sigma-c} \cos st ds + \frac{1}{\pi} \int_{\sigma}^{\infty} \Psi_1(s) \cos st ds \right] + \\ &+ \left[\frac{\Psi_2(\sigma)}{\pi} \int_c^{\sigma} \frac{s-c}{\sigma-c} \sin st ds + \frac{1}{\pi} \int_{\sigma}^{\infty} \Psi_2(s) \sin st ds \right] \stackrel{\text{df}}{=} R_1(t) + R_2(t). \end{aligned} \tag{18}$$

Полагая $c = \sigma - h$ и интегрируя по частям, получаем

$$R_1(t) = \frac{\Psi_1(\sigma)}{\pi} \left(\frac{\sin \sigma t}{t} + \frac{2 \sin(2\sigma t - ht)/2 \sin ht/2}{ht^2} \right) - \frac{\Psi_1(\sigma) \sin \sigma t}{\pi t} - \frac{1}{\pi t} \int_{\sigma}^{\infty} \Psi_1(s) \sin st \, ds, \quad (19)$$

$$R_2(t) = \frac{\Psi_2(\sigma)}{\pi} \left(\frac{-\cos \sigma t}{t} + \frac{2 \cos(2\sigma t - ht)/2 \sin ht/2}{ht^2} \right) + \frac{\Psi_2(\sigma) \cos \sigma t}{\pi t} + \frac{1}{\pi t} \int_{\sigma}^{\infty} \Psi_2(s) \cos st \, ds. \quad (20)$$

Выполняя преобразования, имеем

$$R_1(t) = \frac{\Psi_1(\sigma)}{\pi} \left(\frac{ht - \sin ht}{ht^2} \sin \sigma t + \frac{1 - \cos ht}{ht^2} \cos \sigma t \right) - \frac{\Psi_1(\sigma)}{\pi t} \sin \sigma t - \frac{1}{\pi t} \int_{\sigma}^{\infty} \Psi_1'(s) \sin st \, ds, \quad (21)$$

$$R_2(t) = \frac{\Psi_2(\sigma)}{\pi} \left(-\frac{ht - \sin ht}{ht^2} \cos \sigma t + \frac{1 - \cos ht}{ht^2} \sin \sigma t \right) + \frac{\Psi_2(\sigma)}{\pi t} \cos \sigma t - \frac{1}{\pi t} \int_{\sigma}^{\infty} \Psi_2'(s) \cos st \, ds. \quad (22)$$

Пусть, далее, $a_i = a_i(\sigma)$ — произвольные функции, непрерывные при всех $\sigma > 0$ и такие, что $\sigma a_i(\sigma) > a_i(0) > 0$, $i = 1, 2$. Пусть $m_{a_i} = \min \{a_i(\sigma); \pi/h\}$, $M_{a_i} = \max \{a_i(\sigma); \pi/h\}$. Тогда, исходя из соотношений (16) – (22), записываем

$$\begin{aligned} \rho_{\sigma, c}^*(f, x) = & -\frac{\Psi_1(\sigma)}{\pi} \int_{m_{a_1} \leq |t| \leq M_{a_1}} \delta(x; t) \frac{\sin \sigma t}{t} dt + \\ & + \frac{1}{\pi} \int_{|t| \leq a_1(\sigma)} \delta(x; t) \int_{\sigma}^{\infty} \Psi_1(s) \cos st \, ds dt - \frac{1}{\pi} \int_{|t| \geq a_1(\sigma)} \delta(x; t) \int_{\sigma}^{\infty} \Psi_1'(s) \frac{\sin st}{t} ds dt + \\ & + \frac{\Psi_1(\sigma)}{\pi} \int_{-\pi/h}^{\pi/h} \delta(x; t) \left(\frac{ht - \sin ht}{ht^2} \sin \sigma t + \frac{1 - \cos ht}{ht^2} \cos \sigma t \right) dt - \\ & - \frac{\Psi_1(\sigma)}{\pi} \int_{|t| \geq \pi/h} \delta(x; t) \frac{2 \sin(2\sigma t - ht)/2 \sin ht/2}{ht^2} dt + \frac{\Psi_2(\sigma)}{\pi} \int_{m_{a_2} \leq |t| \leq M_{a_2}} \delta(x; t) \frac{\cos \sigma t}{t} dt + \\ & + \frac{1}{\pi} \int_{|t| \leq a_2(\sigma)} \delta(x; t) \int_{\sigma}^{\infty} \Psi_2(s) \sin st \, ds dt + \frac{1}{\pi} \int_{|t| \geq a_2(\sigma)} \delta(x; t) \int_{\sigma}^{\infty} \Psi_2'(s) \frac{\cos st}{t} ds dt + \\ & + \frac{\Psi_2(\sigma)}{\pi} \int_{-\pi/h}^{\pi/h} \delta(x; t) \left(-\frac{ht - \sin ht}{ht^2} \cos \sigma t + \frac{1 - \cos ht}{ht^2} \sin \sigma t \right) dt + \\ & + \frac{\Psi_2(\sigma)}{\pi} \int_{|t| \geq \pi/h} \delta(x; t) \frac{2 \cos(2\sigma t - ht)/2 \sin ht/2}{ht^2} dt \stackrel{\text{df}}{=} B_{\sigma, h}^{\Psi_1}(a_1; f; x) + P_{\sigma}^{\Psi_1}(a_1; f; x) - \\ & - R_{\sigma}^{\Psi_1}(a_1; f; x) + \gamma_{\sigma, h}^{\Psi_1}(a_1; f; x) - \mu_{\sigma, h}^{\Psi_1}(a_1; f; x) + B_{\sigma, h}^{\Psi_2}(a_2; f; x) + P_{\sigma}^{\Psi_2}(a_2; f; x) + \\ & + R_{\sigma}^{\Psi_2}(a_2; f; x) + \gamma_{\sigma, h}^{\Psi_2}(a_2; f; x) + \mu_{\sigma, h}^{\Psi_2}(a_2; f; x). \quad (23) \end{aligned}$$

В работе [6] для любой функции $f \in \hat{C}_\infty^{\bar{\Psi}}$ получены оценки

$$|P_\sigma^{\Psi_i}(a_i; f; x)| \leq K \left(\Psi_i(\sigma) + \int_{1/a_i(\sigma)}^\infty \frac{\Psi_i(t+\sigma)}{t} dt \right), \quad (24)$$

$$|R_\sigma^{\Psi_i}(a_i; f; x)| \leq K \left(\Psi_i(\sigma) + \int_{a_i(\sigma)}^\infty \frac{\Psi_i(\sigma) - \Psi_i(\sigma - 1/t)}{t} dt \right), \quad (25)$$

$i = 1, 2,$

если же $f \in \hat{C}^{\bar{\Psi}} H_\omega$, то

$$|P_\sigma^{\Psi_i}(a_i; f; x)| \leq K \left(\Psi_i(\sigma) + \int_{1/a_i(\sigma)}^\infty \frac{\Psi_i(t+\sigma)}{t} dt \right) \omega\left(\frac{1}{\sigma}\right), \quad (26)$$

$$|R_\sigma^{\Psi_i}(a_i; f; x)| \leq K \left(\Psi_i(\sigma) + \int_{a_i(\sigma)}^\infty \frac{\Psi_i(\sigma) - \Psi_i(\sigma - 1/t)}{t} dt \right) \omega\left(\frac{1}{\sigma}\right), \quad (27)$$

$i = 1, 2.$

Оценки оставшихся интегралов найдены в работе [7]. Так, для любой функции $f \in \hat{C}_\infty^{\bar{\Psi}}$

$$|\gamma_{\sigma,h}^{\Psi_i}(a_i; f; x)| \leq K \Psi_i(\sigma), \quad (28)$$

$$|\mu_{\sigma,h}^{\Psi_i}(a_i; f; x)| \leq K \Psi_i(\sigma), \quad (29)$$

$i = 1, 2,$

а для $f \in \hat{C}^{\bar{\Psi}} H_\omega$

$$|\gamma_{\sigma,h}^{\Psi_i}(a_i; f; x)| \leq K \Psi_i(\sigma) \omega\left(\frac{1}{\sigma-h}\right), \quad (30)$$

$$|\mu_{\sigma,h}^{\Psi_i}(a_i; f; x)| \leq K \Psi_i(\sigma) \omega\left(\frac{1}{\sigma-h}\right), \quad (31)$$

$i = 1, 2.$

Рассмотрим теперь величину $\Delta_{\sigma,c}(f; x)$, определенную соотношением (15) при $c = \sigma - h$. В периодическом случае при $\sigma = n \in N$ и $h = p \in N$ для величины $\Delta_{n,p}(f; x)$ в работе [8] получена оценка (26). Анализируя ее доказательство, видим, что если функция $f(\cdot)$ задана на всей действительной оси, будет иметь место аналогичное соотношение

$$\|\Delta_{\sigma,h}(f; x)\|_C \leq \omega\left(\frac{1}{\sigma-h}\right) \sum_{i=1}^2 (\Psi_i(\sigma-h) - \Psi_i(\sigma)) \quad \forall f \in \hat{C}_\infty^{\bar{\Psi}} H_\omega. \quad (32)$$

Если $f \in \hat{C}_\infty^{\bar{\Psi}}$, то справедлива оценка

$$\|\Delta_{\sigma,h}(f; x)\|_C \leq \sum_{i=1}^2 (\Psi_i(\sigma-h) - \Psi_i(\sigma)). \quad (33)$$

Объединяя соотношения (14), (23) – (33), приходим к утверждению леммы.

Каждой функции $\psi \in \mathfrak{A}$, следуя А. И. Степанцу [9], поставим в соответствие две функции:

$$\eta(t) = \eta(\psi, t) \stackrel{\text{df}}{=} \psi^{-1}\left(\frac{1}{2}\psi(t)\right) \quad \text{и} \quad \mu(t) = \mu(\psi, t) \stackrel{\text{df}}{=} \frac{t}{\eta(t)-t}, \quad t \geq 1,$$

с помощью которых из \mathfrak{A} выделим подмножество

$$\bar{F} \stackrel{\text{df}}{=} \{\psi \in \mathfrak{A} : \eta'(t) \leq K\}, \quad t \geq 1, \quad \eta'(t) = \eta'(t+0),$$

где K — постоянная (возможно, зависящая от функции ψ).

Сформулируем основной результат работы.

Теорема 1. Пусть $\psi_i \in \bar{F}$, $i = 1, 2$, $\bar{\psi} = \psi_{1+} + i\psi_{2-}$ и существуют константы K и K' такие, что

$$0 < K \leq \frac{\eta(\psi_1; \sigma) - \sigma}{\eta(\psi_2; \sigma) - \sigma} \leq K' < \infty. \quad (34)$$

Тогда для любых чисел σ и $h = h(\sigma)$, $\sigma > h \geq 1$, при $\sigma \rightarrow \infty$ справедливы равенства

$$\mathcal{E}(\hat{C}_\infty^{\bar{\psi}}; V_{\sigma, \sigma-h}) = \frac{4|\bar{\psi}(\sigma)|}{\pi^2} \left| \ln \frac{\eta(\sigma) - \sigma}{h} \right| + O(1)|\bar{\psi}(\sigma-h)|, \quad (35)$$

$$\begin{aligned} \mathcal{E}(\hat{C}^{\bar{\psi}} H_\omega; V_{\sigma, \sigma-h}) &= \frac{2\theta_\omega |\bar{\psi}(\sigma)|}{\pi^2} \left| \ln \frac{\eta(\sigma) - \sigma}{h} \right| \int_0^{\pi/2} \omega\left(\frac{2t}{\sigma}\right) \sin t dt + \\ &+ O(1)|\bar{\psi}(\sigma-h)| \omega\left(\frac{1}{\sigma-h}\right), \end{aligned} \quad (36)$$

где $O(1)$ — величина, равномерно ограниченная по σ и h , $\eta(\sigma)$ есть либо $\eta(\psi_1; \sigma)$, либо $\eta(\psi_2; \sigma)$, $\theta_\omega \in [2/3; 1]$, причем $\theta_\omega = 1$, если $\omega(t)$ — выпуклый модуль непрерывности.

Доказательство. Выберем в качестве $a_i(\sigma)$ величину

$$a_i^*(\sigma) = \frac{1}{\eta(\psi_i; \sigma) - \sigma}, \quad i = 1, 2,$$

для которой на основании условия (34) выполняется соотношение

$$\left| \int_{a_1(\sigma)}^{a_2(\sigma)} \frac{dt}{t} \right| = \left| \ln \frac{a_2(\sigma)}{a_1(\sigma)} \right| = O(1),$$

которое позволяет заменить интегралы в равенствах (8) и (10) интегралами, которые берутся по одинаковым промежуткам $m_{a_1} \leq |t| \leq M_{a_1}$ или $m_{a_2} \leq |t| \leq M_{a_2}$. Погрешности при таких заменах не превысят величин остаточных членов. Используя формулу

$$a \sin \alpha - b \cos \alpha = \sqrt{a^2 + b^2} \sin(\alpha - \gamma),$$

где $\gamma = \arctg b/a$, из леммы 1 получаем

$$\begin{aligned} \rho_{\sigma, \sigma-h}(f; x) &= v_a \frac{|\bar{\psi}(\sigma)|}{\pi} \int_{m_a \leq |t| \leq M_a} \delta(x; t) \frac{\sin(\sigma t - \gamma_\sigma)}{t} dt + \\ &+ O(1) \left(\sum_{i=1}^2 b_{\sigma, h}^{\psi_i}(a_i; f; x) \right) \quad \forall f \in \hat{C}_\infty^{\bar{\psi}}, \end{aligned} \quad (37)$$

$$\begin{aligned} \rho_{\sigma, \sigma-h}(f; x) &= v_a \frac{|\bar{\psi}(\sigma)|}{\pi} \int_{m_a \leq |t| \leq M_a} \delta(x; t) \frac{\sin(\sigma t - \gamma_\sigma)}{t} dt + \\ &+ O(1) \left(\sum_{i=1}^2 d_{\sigma, h}^{\psi_i}(a_i; f; x) \right) \quad \forall f \in \hat{C}^{\bar{\psi}} H_\omega. \end{aligned} \quad (38)$$

Здесь величины $b_{\sigma,h}^{\Psi_i}(a_i; f; x)$ и $d_{\sigma,h}^{\Psi_i}(a_i; f; x)$ определены равенствами (9) и (11) соответственно, $\gamma_\sigma = \arctg \frac{\Psi_2}{\Psi_1}$, а в качестве функции $a(\sigma)$ может быть любая из функций $a_i^*(\sigma)$, $i = 1, 2$, $v_a = \text{sign} \{a(\sigma) - \pi/h\}$.

Классы $\hat{C}^{\bar{\Psi}}\mathfrak{N}$, где \mathfrak{N} есть S_∞ или H_ω , инвариантны относительно сдвига по аргументу, следовательно,

$$\mathcal{E}(\hat{C}^{\bar{\Psi}}\mathfrak{N}, V_{\sigma,c}) = \sup_{f \in \hat{C}^{\bar{\Psi}}\mathfrak{N}} |\rho_{\sigma,c}(f; 0)|.$$

Если $f \in \hat{C}^{\bar{\Psi}}\mathfrak{N}$, то $f^{\bar{\Psi}} \in \mathfrak{N}$. С другой стороны, для любого $\varphi \in \mathfrak{N}$ в классе $\hat{C}^{\bar{\Psi}}\mathfrak{N}$ существует функция $f(\cdot)$ такая, что почти везде $f^{\bar{\Psi}}(\cdot) = \varphi(\cdot)$. Поэтому из равенств (37) и (38) получаем

$$\begin{aligned} \mathcal{E}(\hat{C}^{\bar{\Psi}}; V_{\sigma,\sigma-h}) &= \sup_{\varphi \in S_\infty} \left| \frac{|\bar{\Psi}(\sigma)|}{\pi} \int_{m_a \leq |t| \leq M_a} \varphi(t) \frac{\sin(\sigma t - \gamma_\sigma)}{t} dt \right| + \\ &+ O(1) \left(\sum_{i=1}^2 b_{\sigma,h}^{\Psi_i}(a_i; f; x) \right), \end{aligned} \quad (39)$$

$$\begin{aligned} \mathcal{E}(\hat{C}^{\bar{\Psi}} H_\omega; V_{\sigma,\sigma-h}) &= \sup_{\varphi \in H_\omega} \left| \frac{|\bar{\Psi}(\sigma)|}{\pi} \int_{m_a \leq |t| \leq M_a} (\varphi(t) - \varphi(0)) \frac{\sin(\sigma t - \gamma_\sigma)}{t} dt \right| + \\ &+ O(1) \left(\sum_{i=1}^2 d_{\sigma,h}^{\Psi_i}(a_i; f; x) \right). \end{aligned} \quad (40)$$

В работе [7] получены равенства

$$\sup_{\varphi \in S_\infty} \left| \int_{m_a \leq |t| \leq M_a} \varphi(t) \frac{\sin(\sigma t - \gamma_\sigma)}{t} dt \right| = \frac{4}{\pi} \left| \ln \frac{\pi}{a(\sigma)h} \right| + O(1), \quad (41)$$

$$\begin{aligned} &\sup_{\varphi \in H_\omega} \left| \int_{m_a \leq |t| \leq M_a} (\varphi(t) - \varphi(0)) \frac{\sin(\sigma t - \gamma_\sigma)}{t} dt \right| = \\ &= \frac{2\theta_\omega}{\pi} \left| \ln \frac{\pi}{a(\sigma)h} \right| \int_0^{\pi/2} \omega\left(\frac{2t}{\sigma}\right) \sin t dt + O(1), \quad \theta_\omega \in [2/3; 1]. \end{aligned} \quad (42)$$

В работе [10] показано, что при $\sigma \in N$ и $\psi_i \in \bar{F}$, $i = 1, 2$,

$$\int_{1/a^*(\sigma)}^{\infty} \frac{\Psi_i(t + \sigma)}{t} dt + \int_{a^*(\sigma)}^{\infty} \frac{\Psi_i(\sigma) - \Psi_i(\sigma - 1/t)}{t} dt \leq K \Psi_i(\sigma), \quad i = 1, 2. \quad (43)$$

Включение $\sigma \in N$ не принципиально, так как эта оценка верна для любого $\sigma \geq 1$. Объединяя соотношения (39), (40), (41) – (43), получаем утверждение теоремы.

Обозначим через \bar{F}_∞ множество функций $\psi \in \bar{F}$, для которых

$$\lim_{\sigma \rightarrow \infty} (\eta(\psi; \sigma) - \sigma) = \infty.$$

Пусть $\psi_i \in \bar{F}_\infty$, $i = 1, 2$, и числа $h = h(\sigma)$ выбраны так, что

$$\lim_{\sigma \rightarrow \infty} \frac{\eta(\psi_i; \sigma) - \sigma}{h} = \infty, \quad i = 1, 2.$$

Тогда (см. [8])

$$\omega\left(\frac{1}{\sigma-h}\right) = O(1)\omega\left(\frac{1}{\sigma}\right), \quad \sigma \rightarrow \infty,$$

$$\psi_i(\sigma-h) = O(1)\psi_i(\sigma), \quad i = 1, 2, \quad \sigma \rightarrow \infty,$$

и из теоремы 1 получаем такое следствие.

Следствие. Пусть $\psi_i \in \bar{F}_\infty$, $i = 1, 2$, $\bar{\psi} = \psi_{1+} + i\psi_{2-}$ и выполнено условие (34). Тогда для любых чисел σ и $h = h(\sigma)$, $\sigma > h \geq 1$, при $\sigma \rightarrow \infty$ справедливы равенства

$$\mathcal{E}(\hat{C}_\infty^{\bar{\psi}}; V_{\sigma, \sigma-h}) = \frac{4|\bar{\psi}(\sigma)|}{\pi^2} \left| \ln \frac{\eta(\sigma) - \sigma}{h} \right| + O(1)|\bar{\psi}(\sigma)|, \quad (44)$$

$$\begin{aligned} \mathcal{E}(\hat{C}_\infty^{\bar{\psi}} H_\omega; V_{\sigma, \sigma-h}) &= \frac{2\theta_\omega |\bar{\psi}(\sigma)|}{\pi^2} \left| \ln \frac{\eta(\sigma) - \sigma}{h} \right| \int_0^{\pi/2} \omega\left(\frac{2t}{\sigma}\right) \sin t \, dt + \\ &+ O(1)|\bar{\psi}(\sigma)| \omega\left(\frac{1}{\sigma}\right), \end{aligned} \quad (45)$$

где $O(1)$ — величина, равномерно ограниченная по σ и h , $\eta(\sigma)$ есть либо $\eta(\psi_1; \sigma)$, либо $\eta(\psi_2; \sigma)$, $\theta_\omega \in [2/3; 1]$, причем $\theta_\omega = 1$, если $\omega(t)$ — выпуклый модуль непрерывности.

Равенства (44) и (45) дают решение задачи Колмогорова – Никольского для операторов Валле Пуссена на классах $\hat{C}_\infty^{\bar{\psi}}$ и $\hat{C}_\infty^{\bar{\psi}} H_\omega$.

1. Степанец А. И. Приближение операторами Фурье функций, заданных на действительной оси // Укр. мат. журн. – 1988. – **40**, № 2. – С. 198–209.
2. Stepanets A. I., Wang Kunyang, Zhang Xirong. Approximation of locally integrable function on the real line // Там же. – 1999. – **51**, № 11. – С. 1549–1561.
3. Степанец А. И. Классы функций, заданных на действительной оси, и их приближение целыми функциями. I // Там же. – 1990. – **42**, № 1. – С. 102–112.
4. Степанец А. И. Классы функций, заданных на действительной оси, и их приближение целыми функциями. II // Там же. – № 2. – С. 210–222.
5. Степанец А. И. Приближение в пространствах локально интегрируемых функций // Там же. – 1994. – **46**, № 5. – С. 597–625.
6. Степанец А. И. Методы теории приближений: В 2 т. – Киев: Ин-т математики НАН Украины, 2002. – Т. 2. – 468 с.
7. Рукасов В. И. Приближение непрерывных функций операторами Валле Пуссена // Укр. мат. журн. – 2003. – **55**, № 3. – С. 414–424.
8. Рукасов В. И., Чайченко С. О. Приближение классов $C^\Psi H_\omega$ суммами Валле Пуссена // Там же. – 2002. – **54**, № 5. – С. 681–691.
9. Степанец А. И. Методы теории приближений: В 2 т. – Киев: Ин-т математики НАН Украины, 2002. – Т. 1. – 426 с.
10. Степанец А. И. Классификация периодических функций и скорость сходимости их рядов Фурье // Изв. АН СССР. Сер. мат. – 1986. – **50**, № 2. – С. 101–136.

Получено 11.11.2003