

УДК 517.5

С. А. Пичугов

(Днепропетровский национальный университет железнодорожного транспорта им. акад. В. Лазаряна, Днепропетровск)

Гладкость функций в метрических пространствах L_ψ

Нехай $L_0(T)$ – множина дійснозначних періодичних вимірних функцій,

$\psi: R^+ \rightarrow R^+$ - модуль неперервності ($\psi \neq 0$),

$$L_\psi \equiv L_\psi(T) = \left\{ f \in L_0(T) : \|f\|_\psi := \int_T \psi(|f(x)|) dx < \infty \right\}.$$

Досліджуються наступні задачі:

1. Зв'язок між швидкістю апроксимації f тригонометричними поліномами в L_ψ та гладкістю в L_1 ;
2. Співвідношення між модулями неперервності f в L_ψ і L_1 та теореми вкладення класів $\text{Lip}(\alpha, \psi)$ в L_1 ;
3. Структура функцій класу $\text{Lip}(1, \psi)$.

1.Введение. Настоящая работа является продолжением статей [1-4]; все необходимые определения и обозначения можно найти в этих работах.

Пусть $L_0 \equiv L_0(T)$ – множество действительных 1- периодических функций, измеримых и почти всюду конечных, $T=[0,1]$ – основной тор периодов;

Ω – множество функций $\psi: R^+ \rightarrow R^+$, являющихся модулем непрерывности ($\psi \neq 0$).

Среди метрических пространств

$$L_\psi \equiv L_\psi(T) := \left\{ f \in L_0(T) : \|f\|_\psi := \int_T \psi(|f(x)|) dx < \infty \right\}$$

важнейшими представителями являются пространства L_p , $0 < p < 1$ (случай

$\psi(t)=t^p$), и L_0 с топологией сходимости по мере: $\|f\|_0 := \int_T \varphi(|f(x)|) dx$,

$$\varphi(t) = \frac{t}{1+t}.$$

В работах [1-4] исследовались основные задачи теории приближений тригонометрическими полиномами в пространствах L_ψ : прямые и обрат-

ные теоремы Джексона и неравенства типа Бернштейна для полиномов. Ранее эти задачи были решены для пространств L_p [5,6,7]. Отметим, что в результате исследований оказалось, что как прямая (первая), так и обратная (в строго определенной форме) теоремы Джексона имеют место в L_ψ тогда и только тогда, когда нижний индекс растяжения γ_ψ функции ψ отличен от нуля. Это позволило, в частности, в таких L_ψ – пространствах получить при некоторых значениях α конструктивную характеристику липшицевых классов

$$Lip(\alpha, \psi) := \{f \in L_\psi; \exists C_f : \omega(f, h) \leq C_f h^\alpha \quad \forall h > 0\},$$

в терминах приближения f тригонометрическими полиномами.

В данной статье рассмотрим некоторые задачи, связанные с исследованием гладкости (в различных терминах) функций из L_ψ .

В п.2 рассмотрена следующая задача, связанная с обратной теоремой Джексона. Пусть для заданной функции $f \in L_\psi$ нам известна скорость стремления к нулю последовательности ее наилучших приближений $\{E_n(f)_\psi; n = 0, 1, 2, \dots\}$. Что можно сказать о гладкости f в случае $\gamma_\psi = 0$ (в этом случае обратной теоремы Джексона в L_ψ нет) ?

Показываем (см. теорему 1 и ее следствия), что для любой $\psi \in \Omega$ при определенных условиях на $\{E_n(f)_\psi\}$ можно утверждать наличие некоторой гладкости f как элемента нормированного пространства L_1 . Доказательство проводится стандартным методом теории приближений (см.[8]), основанным на “неравенствах разных метрик” для полиномов. Подчеркнем, что этот результат справедлив для любой $\psi \in \Omega$. В качестве следствий при условии $\gamma_\psi > 0$ получены соотношения между модулями непрерывности f в L_ψ и L_1 , и некоторые теоремы вложения классов $Lip(\alpha, \psi)$. Кроме того, для классов $Lip(\alpha, p)$ при $\alpha \neq 1$ наши теоремы вложения совпали с известными [9]; однако при $\alpha = 1$ наш результат является слабее.

В связи с этим в п.3, в случае $\gamma_\psi > 0$, исследуем другим методом теоремы вложения $Lip(\alpha, \psi)$ в L_1 . Для пространств L_p , $0 < p < 1$, основным результатом здесь является неравенство Э.А.Стороженко [9]:

$$\omega(f, h)_1 \leq C_p \int_0^h \left(\frac{\omega(f, x)_p}{x} \right)^{\frac{1}{p}} dx \quad (0 < h < \frac{1}{3}). \quad (1)$$

В теореме 2 доказывается аналогичное (1) соотношение для функций из L_ψ , $\gamma_\psi > 0$. Метод доказательства – аппроксимация f из L_ψ кусочно-постоянными функциями с плавающими узлами – оказался полезным и

при исследовании связи между модулями непрерывности в L_ψ и соответствующими К-функционалами (см. п.4).

В заключительном п.5 исследуются аналоги в пространствах L_ψ следующих двух результатов, полученных в пространствах L_p , $0 < p < 1$:

1. ([5]): если $f \in AC$, $f \neq const$, то $f \in Lip(p, p)$;
2. ([10]): в случае $0 < p < 1$ следующие условия эквивалентны:

- 1) $f \in Lip(1, p)$;
- 2) f эквивалентна функции ограниченной p – вариации;
- 3) f эквивалентна функции f_d вида

$$f_d = d_0 + \sum_{x_k < x} d_k, \quad (2)$$

где $\{x_k\}$ – последовательность попарно различных точек из $[0,1)$, и

$$\sum_{k=1}^{\infty} |d_k|^p < \infty.$$

Напомним, что по известной теореме Харди – Литлвуда [11] при $p \in (1; \infty)$ $f \in Lip(1, L_p)$ тогда и только тогда, когда f эквивалентна функции из AC с производной из L_p , а при $p=1$ если $f \in AC$, то $f \in Lip(1, L_1)$.

Процитированные выше результаты показывают, что в L_p при $p \in (0,1)$ ситуация другая : класс AC принадлежит $Lip(p, p)$, а класс $Lip(1, p)$ становится достаточно «бедным» и состоит только из функций скачков (2).

Утверждения теорем 4,5 п.5 показывают, что в L_ψ расположение класса AC в шкале Липшица для любой ψ из Ω зависит от показателей растяжения ψ ; при $\gamma_\psi > 0$ сохраняется аналог теоремы В.Г.Кротова; однако при $\gamma_\psi = 0$ картина может измениться: например в пространстве L_0 класс AC «возвращается» в класс Липшица с показателем 1.

Заметим, что в работах [5,6,9,10] в пространствах L_p , $0 < p < 1$, значения символа $\|f\|_p$ отличается от нашего; в этих работах $\|f\|_p := \left(\int_T |f(x)|^p dx \right)^{\frac{1}{p}}$.

Мы при цитировании результатов этих работ вносим соответствующие изменения, следуя нашим обозначениям.

Исследуемые свойства пространств L_ψ существенно зависят от поведения соответствующей функции растяжения M_ψ . Напомним её определение и основные свойства [15, с. 75-78].

Если $\psi(t)$ - положительная всюду конечная на $(0, \infty)$ функция, то её функция растяжения M_ψ определенная равенством

$$M_\psi(s) = \sup_{0 < t < \infty} \frac{\psi(st)}{\psi(t)} \quad (0 < s < \infty),$$

имеет следующие свойства:

1. $M_\psi(s_1 s_2) \leq M_\psi(s_1) M_\psi(s_2)$.
2. Если $M_\psi(s)$ - всюду конечная, то для нее существуют два числа γ_ψ (нижний индекс растяжения) и δ_ψ (верхний индекс растяжения), $0 \leq \gamma_\psi \leq \delta_\psi < \infty$, такие что $M_\psi(s) \geq s^{\gamma_\psi}$ при $s < 1$, $M_\psi(s) \geq s^{\delta_\psi}$ при $s > 1$, и для любого $\varepsilon > 0$ при достаточно больших s $M_\psi(s) \leq s^{\delta_\psi + \varepsilon}$, а при достаточно малых s $M_\psi(s) \leq s^{\gamma_\psi - \varepsilon}$.

Из этих свойств следует, что если $\psi \in \Omega$, то $0 \leq \gamma_\psi \leq \delta_\psi \leq 1$, и для любого $\varepsilon > 0$ найдутся константы $C'_\varepsilon, C''_\varepsilon$ такие, что

$$M_\psi(s) \leq C'_\varepsilon s^{\delta_\psi + \varepsilon} \text{ при всех } s \geq 1,$$

$$M_\psi(s) \leq C''_\varepsilon s^{\gamma_\psi - \varepsilon} \text{ при всех } s \in (0, 1].$$

2. Связь между приближением в L_ψ и гладкостью в L_1 .

Будем использовать следующий вариант «неравенства разных метрик» для полиномов [3, Следствие 4]: пусть $\psi \in \Omega$, $n \in \mathbb{N}$, $k, r = 0, 1, \dots$, $h \in \left(0, \frac{1}{2}\right]$;

тогда для любого полинома T_n выполняется неравенство :

$$\psi \left(\frac{\|\Delta_h^k T_n^{(r)}\|_1}{h^k} \right) \leq C n M_\psi \left(n^{r-1} \min(n^k, h^{-k}) \right) \|T_n\|_\psi \quad (3)$$

с некоторой константой $C = C_\psi(k, r)$.

Теорема 1. Пусть $\psi \in \Omega$, f из L_ψ такова, что при некотором $r = 0, 1, \dots$ сходится ряд

$$\sum_{v=1}^{\infty} M_\psi(v^{r-1}) E_{v-1}(f)_\psi < \infty. \quad (4)$$

Тогда, если $r > 0$, то функция f эквивалентна функции, имеющей $r-1$ -ю абсолютную непрерывную производную, $f^{(r)} \in L_1$, и для любого $h \in \left(0, \frac{1}{2}\right]$ и всех $k = 1, 2, \dots$ выполняются неравенства

$$\psi \left(\frac{\omega_k(f^{(r)}, h)_1}{h^k} \right) \leq C_\psi(k, r) \sum_{v \leq \frac{1}{h}} M_\psi(v^{r-1+k}) E_{v-1}(f)_\psi + \sum_{v > \frac{1}{h}} M_\psi(v^{r-1} h^{-k}) E_{v-1}(f)_\psi. \quad (5)$$

Если же $r = 0$, то из (4) следует, что $f \in L_1$, и выполнено (5).

Доказательство. Пусть $r > 0$, T_n – полином наилучшего L_ψ – приближения f , и $T_0 = 0$ (без ограничения общности). Рассмотрим ряды

$$\sum_{v=0}^{\infty} (T_{2^{v+1}-1}^{(j)} - T_{2^v-1}^{(j)}) , \quad j = 0, 1, \dots, r. \quad (6)$$

Из (3) (при $k = 0$) и (4) следует, что эти ряды сходятся в L_1 . Действительно, последовательности $S_n^{(j)} := \sum_{v=0}^n (T_{2^{v+1}-1}^{(j)} - T_{2^v-1}^{(j)})$ являются фундаментальными:

$$\begin{aligned} \psi \left(\|S_{n+q}^{(j)} - S_n^{(j)}\|_1 \right) &\leq \sum_{v=n+1}^{n+q} \psi \left(\|T_{2^{v+1}-1}^{(j)} - T_{2^v-1}^{(j)}\|_1 \right) \leq C_1 \sum_{v=n+1}^{n+q} 2^{v+1} M_\psi(2^{(v+1)(j-1)}) E_{2^v-1}(f)_\psi \leq \\ &\leq C_2 \sum_{v=2^{n+1}}^{2^{n+q}} M_\psi(v^{j-1}) E_{v-1}(f)_\psi. \end{aligned}$$

Пусть функции g_j из L_1 , $j = 0, 1, \dots, r$, являются суммами рядов (6).

Покажем сначала, что почти всюду $g_0 = f$.

Если $\bar{\psi}$ – наименьшая выпуклая вверх мажоранта функции ψ из Ω , то (см. напр. [15, Гл. II, §1]) для всех $y > 0$

$$\psi(y) \leq \bar{\psi}(y) \leq 2\psi(y).$$

Поэтому

$$\|g_0 - S_n^{(0)}\|_\psi \leq \bar{\psi} \left(\int_T |g_0(x) - S_n^{(0)}(x)| dx \right) \leq 2\psi \left(\|g_0 - S_n^{(0)}\|_1 \right),$$

$$\|f - g_0\|_\psi \leq \|f - S_n^{(0)}\|_\psi + \|g_0 - S_n^{(0)}\|_\psi \leq \|f - S_n^{(0)}\|_\psi + 2\psi \left(\|g_0 - S_n^{(0)}\|_1 \right) \rightarrow 0 \quad (n \rightarrow \infty),$$

а значит $g_0(x) = f(x)$ почти всюду.

Теперь покажем, что функция g_0 имеет абсолютно непрерывную производную $(r-1)$ -го порядка, $g_0^{(r-1)} = g_{r-1}$, и r -ю производную из L_1 , $g_0^{(r)} = g_r$.

Из сходимости частных сумм $S_n^{(j)}(x)$ в L_1 следует, что существует подпоследовательность $S_{n_m}^{(j)}(x)$, которая при всех j сходится к $g_j(x)$ почти всюду. Пусть x_0 одна из точек сходимости при всех $j = 1, \dots, r$. Рассмотрим разность

$$g_{j-1}(x) - g_{j-1}(x_0) - \int_{x_0}^x g_j(t) dt = (g_{j-1}(x) - S_{n_m}^{(j-1)}(x)) - (g_{j-1}(x_0) - S_{n_m}^{(j-1)}(x_0)) - \int_{x_0}^x (g_j(t) - S_{n_m}^{(j)}(t)) dt.$$

Так как

$$\left\| g_{j-1}(x) - g_{j-1}(x_0) - \int_{x_0}^x g_j(t) dt \right\|_1 \leq \|g_{j-1}(x) - S_{n_m}^{(j-1)}(x)\|_1 + |g_{j-1}(x_0) - S_{n_m}^{(j-1)}(x_0)| + \|g_j(x) - S_{n_m}^{(j)}(x)\|_1,$$

и правая часть при неограниченном увеличении m стремится к нулю, то почти при всех x и $j = 1, 2, \dots, r$.

$$g_{j-1}(x) - g_{j-1}(x_0) = \int_{x_0}^x g_j(t) dt.$$

Таким образом, с точностью до значений на множестве меры нуль $f^{(r-1)} \in AC$ и $f^{(r)} \in L_1$.

Заметим, что мы сейчас по существу повторили рассуждения [12, с. 347] для аналогичного факта в шкале нормированных пространств L_p , $p \geq 1$.

Докажем (5). Так как $f^{(r)} = \sum_{v=0}^{\infty} D^r (T_{2^{v+1}-1} - T_{2^v-1})$, где равенство в смысле L_1 то, используя (3), получаем:

$$\begin{aligned} \psi \left(\frac{\|\Delta_h^k f^{(r)}\|_1}{h^k} \right) &\leq \sum_{v=0}^{\infty} \psi \left(\left\| \frac{\Delta_h^k}{h^k} D^r (T_{2^{v+1}-1} - T_{2^v-1}) \right\|_1 \right) \leq \\ &\leq c \sum_{v=0}^{\infty} 2^v M_{\psi} \left(2^{v(r-1)} \min(2^{vk}, h^{-k}) \right) \|T_{2^{v+1}-1} - T_{2^v-1}\|_{\psi} \leq \\ &\leq 2c \left(\sum_{v: 2^v \leq \frac{1}{h}} 2^v M_{\psi} \left(2^{v(r-1)} 2^{vk} \right) E_{2^v-1}(f)_{\psi} + \sum_{v: 2^v > \frac{1}{h}} 2^v M_{\psi} \left(2^{v(r-1)} h^{-k} \right) E_{2^v-1}(f)_{\psi} \right) \end{aligned}$$

Дальнейшие преобразования к виду (5) стандартные (см. например [4, теорема 1]).

Теорема 1 доказана.

Следствие 1. Пусть $\psi \in \Omega$, δ_{ψ} – верхний показатель растяжения ψ . Если при некоторых $r = 0, 1, \dots$, $\varepsilon > 0$ и $\alpha > 0$ для функции $f \in L_{\psi}$ выполняются неравенства

$$E_{v^{-1}}(f)_{\psi} \leq \frac{C_{f,\varepsilon}}{M_{\psi}(v^{r-1})v^{1+\alpha+\varepsilon}}, \quad v = 1, 2, \dots, \quad (7)$$

то для этой функции справедливо утверждение теоремы 1, и для любого $k = 1, 2, \dots$, при всех $h \in \left(0, \frac{1}{2}\right]$

$$\psi\left(\frac{\omega_k(f^{(r)}, h)_1}{h^k}\right) \leq \begin{cases} C\left(\frac{1}{h}\right)^{k\delta_{\psi}-\alpha}, & k\delta_{\psi}-\alpha > 0, \\ C \ln \frac{1}{h}, & k\delta_{\psi}-\alpha = 0, \\ C, & k\delta_{\psi}-\alpha < 0, \end{cases} \quad (8)$$

где константа $C = C(r, k, \alpha, f)$ не зависит от h .

Доказательство. Очевидно, что условие (4) теоремы 1 выполнено. Из (5) и (7) следует:

$$\psi\left(\frac{\omega_k(f^{(r)}, h)_1}{h^k}\right) \leq C_1 \left(\sum_{1 \leq v \leq \frac{1}{h}} \frac{M_{\psi}(v^{r-1+k})}{M_{\psi}(v^{r-1})v^{1+\alpha}} + \sum_{v > \frac{1}{h}} \frac{M_{\psi}(v^{r-1}h^{-k})}{M_{\psi}(v^{r-1})v^{1+\alpha}} \right) =: C_1(\Sigma_1 + \Sigma_2).$$

Так как

$$M_{\psi}(v^{r-1+k}) \leq M_{\psi}(v^{r-1})M_{\psi}(v^k) \leq M_{\psi}(v^{r-1})C_{\varepsilon}v^{k\delta_{\psi}+\varepsilon},$$

то

$$\Sigma_1 \leq C_{\varepsilon} \sum_{1 \leq v \leq \frac{1}{h}} v^{k\delta_{\psi}-1-\alpha}.$$

Далее,

$$M_{\psi}(v^{r-1}h^{-k}) \leq M_{\psi}(v^{r-1})M_{\psi}(h^{-k}) \leq M_{\psi}(v^{r-1})C_{\varepsilon}h^{-k\delta_{\psi}-\varepsilon},$$

поэтому

$$\Sigma_2 \leq C_{\varepsilon}h^{-k\delta_{\psi}-\varepsilon} \sum_{v > \frac{1}{h}} v^{-1-\alpha-\varepsilon} \leq C_2 \left(\frac{1}{h}\right)^{k\delta_{\psi}-\alpha}.$$

Следовательно, при любом $\alpha > 0$

$$\psi\left(\frac{\omega_k(f^{(r)}, h)_1}{h^k}\right) \leq C_3 \left(\sum_{1 \leq v \leq \frac{1}{h}} v^{k\delta_{\psi}-1-\alpha} + \left(\frac{1}{h}\right)^{k\delta_{\psi}-\alpha} \right).$$

Отсюда следует (8).

3. Связь между модулями непрерывности в L_ψ и в L_1

С помощью аппроксимации функций тригонометрическими полиномами из теоремы 1 получаем следующие утверждения.

Следствие 2. Пусть $\gamma_\psi > 0$. Если функция f из L_ψ такова, что сходится интеграл

$$\int_0^1 \frac{M_\psi(x)}{x} \frac{\omega(f, x)_\psi}{x} dx < \infty, \quad (9)$$

то $f \in L_1$, и для всех $h \in \left(0, \frac{1}{2}\right]$ выполняется неравенство

$$\psi\left(\frac{\omega(f, h)_1}{h}\right) \leq C_{\psi, f} \left(\int_h^1 \frac{\omega(f, x)_\psi}{x^2} dx + \frac{1}{h} \int_0^1 \frac{M_\psi(x)}{x} \frac{\omega(f, hx)_\psi}{x} dx \right) \quad (10)$$

с некоторой константой $C_{\psi, f}$, не зависящей от h .

Доказательство. В [2] доказано, что в случае $\gamma_\psi > 0$ (и только в этом случае) в пространстве L_ψ справедлива теорема Джексона:

$$\sup_{f \in L_\psi, f \neq \text{const}} \sup_{v \in \mathbb{N}} \frac{E_{v-1}(f)_\psi}{\omega\left(f, \frac{1}{v}\right)_\psi} < \infty.$$

Отсюда и из (9) следует, что при $r = 0$ выполняется условие (4) теоремы 1. Используем утверждение (5) теоремы 1 (в случае $r = 0$, $k = 1$):

$$\begin{aligned} \psi\left(\frac{\omega(f, h)_1}{h}\right) &\leq C_1 \left(\sum_{v \leq \frac{1}{h}} E_{v-1}(f)_\psi + \sum_{v > \frac{1}{h}} M_\psi\left(\frac{1}{hv}\right) E_{v-1}(f)_\psi \right) \leq \\ &\leq C_2 \left(\sum_{v \leq \frac{1}{h}} \omega\left(f, \frac{1}{v}\right)_\psi + \sum_{v > \frac{1}{h}} M_\psi\left(\frac{1}{hv}\right) \omega\left(f, \frac{1}{v}\right)_\psi \right) \leq \\ &\leq C_3 \left(\int_h^1 \frac{\omega(f, x)_\psi}{x^2} dx + \int_0^h M_\psi\left(\frac{x}{h}\right) \frac{\omega(f, x)_\psi}{x^2} dx \right) = \\ &= C_3 \left(\int_h^1 \frac{\omega(f, x)_\psi}{x^2} dx + \frac{1}{h} \int_0^1 \frac{M_\psi(x)}{x} \frac{\omega(f, hx)_\psi}{x} dx \right). \end{aligned}$$

Доказанное утверждение позволяет, в частности, получить теоремы вложения классов $\text{Lip}(\alpha, \psi)$, $\alpha \in (0, 1]$, в L_1 .

Следствие 3. Пусть $\gamma_\psi > 0$, $f \in \text{Lip}(\alpha, \psi)$, и показатель α удовлетворяет условию $1 - \gamma_\psi < \alpha < 1$. Тогда $f \in L_1$, и для ее L_1 – модуля непрерывности при всех $h \in \left(0, \frac{1}{2}\right]$ выполняются неравенства

$$\psi\left(\frac{\omega(f, h)_1}{h}\right) \leq C_f \frac{1}{h^{1-\alpha}}, \quad \alpha \in (1 - \gamma_\psi, 1). \quad (11)$$

Для доказательства надо использовать (10) и тот факт, что при $x \in (0, 1]$ $M_\psi(x) \leq C_\varepsilon x^{\gamma_\psi - \varepsilon}$ для любого $\varepsilon > 0$.

Заметим, что при $\alpha = 1$ эти же рассуждения позволяют доказать неравенство $\psi(\omega(f, h)_1 h^{-1}) \leq C_f \ln\left(\frac{1}{h}\right)$, которое, однако, уже не является

«хорошим» даже в пространстве L_p (см. [9]). В дальнейшем (см. следствие 5) другим методом докажем для случая $\alpha = 1$ более точный результат. Отметим еще следующий факт, вытекающий из теоремы 1 в случае $\gamma = 1$.

Следствие 4. Какова бы ни была функция ψ из Ω , из условия

$\sum_{v=1}^{\infty} E_{v-1}(f)_\psi < \infty$ вытекает, что функция f эквивалентна абсолютно непрерывной функции.

Теперь мы для исследования связи между модулями непрерывности в L_ψ и в L_1 вместо аппроксимации полиномами используем приближение кусочно-постоянными функциями.

Теорема 2. Пусть $\gamma_\psi > 0$, и f из L_ψ такова, что конечен интеграл

$$\int_0^1 \frac{M_\psi(t)}{t} \frac{\omega(f, t)_\psi}{t} dt < \infty. \quad (12)$$

Тогда f принадлежит L_1 , и для всех $h \in \left(0, \frac{1}{2}\right]$ выполняется неравенство

$$\psi\left(\frac{\omega(f, h)_1}{h}\right) \leq C_{\psi, f} \int_0^1 \frac{M_\psi(t)}{t} \frac{\omega(f, ht)_\psi}{ht} dt \quad (13)$$

с некоторой константой $C_{\psi, f}$, не зависящей от h .

Заметим, что существование функций f ($f \neq \text{const}$), удовлетворяющих условию (12), гарантируется лишь в случае $\gamma_\psi > 0$. Действительно, если $\gamma_\psi = 0$, то $M_\psi(t) \equiv 1$ при $t \in (0, 1]$, и (12) невозможно ни для какого нетривиального модуля непрерывности.

Доказательство. Принадлежность f пространству L_1 доказана в следствии 2; однако этот факт легко увидеть и в приводимом ниже доказа-

тельстве (13) (см. (17)). Будем использовать связь между модулями непрерывности и K -функционалами (см. напр.[13]) в L_1 :

$$\omega(f, h)_1 \approx K(f, h; L_1, V) := \inf_{f_1 + f_2 = f} (\|f_1\|_1 + hV(f_2)), \quad (14)$$

где $V(f_2)$ - вариация функции f_2 на периоде.

Для оценки $K(f)$ сверху построим специальные сплайн-функции. Для каждого натурального k построим разбиение периода $[0, 1]$ равноотстоящими точками

$$x_{j,k} = j2^{-k}, \quad j = 0, 1, \dots, 2^k.$$

Снимем значения f в этих точках, и определим кусочно-постоянную функцию $S_{2^k}(f, x)$: для $j = 0, 1, \dots, 2^k - 1$

$$S_{2^k}(f, x) := f(x_{j,k}) \quad \text{при } x \in [x_{j,k}, x_{j+1,k}). \quad (15)$$

Если функция f непрерывна, то определение (15) интерполяционного сплайна $S_{2^k}(f, x)$ корректно; однако для эквивалентных в L_1 функций соответствующие сплайны (15) могут различаться как элементы пространства L_1 . Для исправления этого недостатка используем тот факт, что неравенство (13) инвариантно относительно сдвигов функций f .

Для каждого фиксированного $t \in R$ обозначим через f_t сдвиг функции f на параметр t :

$$f_t(x) := f(x + t).$$

Так как $\omega(f, h)_1 = \omega(f_t, h)_1$, то из (14) следует, что

$$\begin{aligned} \psi\left(\frac{\omega(f, h)_1}{h}\right) &= \int_0^1 \psi\left(\frac{\omega(f_t, h)_1}{h}\right) dt \leq C_1 \int_0^1 \psi(h^{-1}K(f_t, h; L, V)) dt = \\ &= C_1 \int_0^1 \psi\left(\inf_{f_{1,t} + f_{2,t} = f_t} (h^{-1}\|f_{1,t}\|_1 + V(f_{2,t}))\right) dt. \end{aligned} \quad (16)$$

В качестве функций $f_{1,t}$ и $f_{2,t}$ будем выбирать сплайны вида (15).

Отметим, что если функции f и g эквивалентные, то сплайны $S_{2^k}(f_t)$ и $S_{2^k}(g_t)$ совпадают при почти всех t . Поэтому теперь их использование в (16) является корректным.

Пусть сначала h имеет вид $h = 2^{-n}$, $n \in N$. Положим в (16)

$$f_{2,t} := S_{2^n}(f_t).$$

Легко видеть, что имеет место равенство в смысле L_1

$$f_t = S_{2^n}(f_t) + \sum_{k > n} (S_{2^k}(f_t) - S_{2^{k-1}}(f_t)), \quad (17)$$

поэтому

$$f_{1,t} = \sum_{k>n} (S_{2^k}(f_t) - S_{2^{k-1}}(f_t)) .$$

Далее,

$$\begin{aligned} \|S_{2^k}(f_t) - S_{2^{k-1}}(f_t)\|_1 &= \sum_{j=0}^{2^k-1} \int_{x_{j,k}}^{x_{j+1,k}} |S_{2^k}(f_t, x) - S_{2^{k-1}}(f_t, x)| dx \leq \frac{1}{2^k} \sum_{j=0}^{2^k-1} |f_t(x_{j+1,k}) - f_t(x_{j,k})|, \\ \psi(2^n \|f_{1,t}\|_1) &\leq \psi\left(\sum_{k>n} 2^n \|S_{2^k}(f_t) - S_{2^{k-1}}(f_t)\|_1\right) \leq \sum_{k>n} \psi(2^n \|S_{2^k}(f_t) - S_{2^{k-1}}(f_t)\|_1) \leq \\ &\leq \sum_{k>n} \psi\left(2^{n-k} \sum_{j=0}^{2^k-1} |f_t(x_{j+1,k}) - f_t(x_{j,k})|\right) \leq \\ &\leq \sum_{k>n} M_\psi(2^{n-k}) \sum_{j=0}^{2^k-1} \psi(|f_t(x_{j+1,k}) - f_t(x_{j,k})|), \\ \int_0^1 \psi(2^n \|f_{1,t}\|_1) dt &\leq \sum_{k>n} M_\psi(2^{n-k}) \sum_{j=0}^{2^k-1} \int_0^1 \psi(|f_t(x_{j+1,k}) - f_t(x_{j,k})|) dt = \\ &= \sum_{k>n} M_\psi(2^{n-k}) \sum_{j=0}^{2^k-1} \left\| \Delta_{\frac{1}{2^k}} f \right\|_\psi = \sum_{k>n} M_\psi(2^{n-k}) 2^k \left\| \Delta_{\frac{1}{2^k}} f \right\|_\psi. \end{aligned} \quad (18)$$

Аналогичным образом

$$\begin{aligned} V(f_{2,t}) &= V(S_{2^n}(f_t)) = \sum_{j=0}^{2^n-1} |f_t(x_{j+1,n}) - f_t(x_{j,n})|, \\ \psi(V(f_{2,t})) &\leq \sum_{j=0}^{2^n-1} \psi(|f_t(x_{j+1,n}) - f_t(x_{j,n})|), \\ \int_0^1 \psi(V(f_{2,t})) dt &\leq \sum_{j=0}^{2^n-1} \left\| \Delta_{\frac{1}{2^n}} f \right\|_\psi = 2^n \left\| \Delta_{\frac{1}{2^n}} f \right\|_\psi. \end{aligned} \quad (19)$$

Теперь из (16) при $h = 2^{-n}$, (18) и (19) следует, что

$$\begin{aligned} \psi(2^n \omega(f, 2^{-n})_1) &\leq C_1 \int_0^1 \psi(2^n \|f_{1,t}\|_1 + V(f_{2,t})) dt \leq \\ &\leq C_1 \left(\sum_{k>n} M_\psi(2^{n-k}) 2^k \left\| \Delta_{\frac{1}{2^k}} f \right\|_\psi + 2^n \left\| \Delta_{\frac{1}{2^n}} f \right\|_\psi \right) \leq \\ &\leq C_1 \sum_{k \geq n} M_\psi\left(2^n \frac{1}{2^k}\right) \frac{\omega\left(f, \frac{1}{2^k}\right)_\psi}{1/2^k} \leq C_2 \int_0^{1/2^n} M_\psi(2^n y) \frac{\omega(f, y)_\psi}{y} dy = \end{aligned}$$

$$= C_2 \int_0^1 \frac{M_\psi(t)}{t} \frac{\omega(f, 2^{-n}t)_\psi}{2^{-n}t} dt.$$

Неравенство (13) доказано в случае $h = 2^{-n}$. Для произвольного $h \in \left(0, \frac{1}{2}\right]$ найдем $n \in \mathbb{N}$ такое, что $2^{-n} \leq h < 2^{-(n-1)}$. Тогда

$$\begin{aligned} \psi\left(\frac{\omega(f, h)_1}{h}\right) &\leq \psi\left(\frac{\omega(f, 2 \cdot 2^{-n})_1}{2^{-n}}\right) \leq \psi\left(2 \frac{\omega(f, 2^{-n})_1}{2^{-n}}\right) \leq M_\psi(2) \psi\left(\frac{\omega(f, 2^{-n})_1}{2^{-n}}\right) \leq \\ &\leq M_\psi(2) C_2 \int_0^1 \frac{M_\psi(t)}{t} \frac{\omega(f, 2^{-n}t)_\psi}{2^{-n}t} dt \leq M_\psi(2) C_2 2 \int_0^1 \frac{M_\psi(t)}{t} \frac{\omega(f, ht)_\psi}{ht} dt. \end{aligned}$$

Теорема 2 доказана.

Из неравенства (13) для классов $Lip(\alpha, \psi)$ при $\alpha < 1$ получаются те же теоремы вложения в L_1 , что и в следствии 3. Однако в случае $\alpha = 1$ теперь мы можем утверждать большее.

Следствие 5. Если $\gamma_\psi > 0$, то из условия $f \in Lip(1, \psi)$ следует, что $f \in Lip(1, L_1)$.

4. Модули непрерывности в L_ψ и K - функционалы.

При доказательстве теоремы 2 для оценки сверху K -функционала использовалась аппроксимация функций интерполяционными сплайнами нулевого порядка с плавающими узлами. Заметим, что теоремы Джексона (прямая и обратная) для такой аппроксимации в метрических пространствах доказаны в [14].

Сейчас используем ту же идею для доказательства аналога соотношения (14) в пространстве L_ψ .

$$\text{Пусть } L_\psi^1 := Lip(1, \psi), \quad \|f\|_{\psi,1} \equiv \|f\|_{L_\psi^1} := \sup_{s>0} \frac{\omega(f, s)_\psi}{s},$$

$$K(f, h; L_\psi, L_\psi^1) := \inf_{f_1 + f_2 = f} (\|f_1\|_\psi + h \|f_2\|_{\psi,1}),$$

$\bar{\omega}(f, h)_\psi$ - наименьшая выпуклая вверх мажоранта функции $\omega(f, h)_\psi$.

Напомним (см. например [15]), что

$$\omega(f, h)_\psi \leq \bar{\omega}(f, h)_\psi \leq 2\omega(f, h)_\psi. \quad (20)$$

Теорема 3. Для любой $\psi \in \Omega$ и $\forall f \in L_\psi$ при всех $h \in \left(0, \frac{1}{2}\right]$ имеют

место неравенства

$$\frac{1}{2}\overline{\omega}(f, 2h)_\psi \leq K(f, h; L_\psi, L_\psi^1) \leq 2\omega(f, 2h)_\psi. \quad (21)$$

Доказательство. Левое неравенство является простым следствием определений. Так как $\forall h > 0$

$$\frac{1}{2}\omega(f, 2h)_\psi \leq \|f\|_\psi, \quad \omega(g, h)_\psi \leq \|g\|_{\psi,1} \cdot h, \quad (g \in L_\psi^1),$$

то $\forall g \in L_\psi^1$

$$\frac{1}{2}\omega(f, 2h)_\psi \leq \frac{1}{2}(\omega(f - g, 2h)_\psi + \omega(g, 2h)_\psi) \leq \frac{1}{2}(2\|f - g\|_\psi + \|g\|_{\psi,1} 2h),$$

поэтому

$$\frac{1}{2}\omega(f, 2h)_\psi \leq \inf_{g \in L_\psi^1} (\|f - g\|_\psi + h\|g\|_{\psi,1}) = K(f, h; L_\psi, L_\psi^1).$$

Так как $K(f, h)$ – выпуклая вверх функция аргумента h , то левое неравенство (21) доказано.

Для доказательства правой части (21) достаточно показать, что для всех $n \in N$

$$K\left(f, \frac{1}{n}; L_\psi, L_\psi^1\right) \leq 2\omega\left(f, \frac{1}{n}\right)_\psi. \quad (22)$$

Действительно, если выполнено (22), то для произвольного $h \in \left(0, \frac{1}{2}\right]$

найдем $n \in N$ такое, что $2^{-n} \leq h < 2^{-(n-1)}$, и тогда

$$K(f, h; L_\psi, L_\psi^1) \leq K(f, 2^{-(n-1)}; L_\psi, L_\psi^1) \leq 2\omega(f, 2^{-(n-1)})_\psi \leq 2\omega(f, 2h)_\psi.$$

Итак, для доказательства (22) зафиксируем n , и для каждого сдвига f_t функции f построим интерполяционный сплайн $S_n(f_t)$ (15) с n равноотстоящими узлами $y_{j,n} := jn^{-1}$, $j = 0, 1, \dots, n$. Тогда

$$\begin{aligned} K\left(f, \frac{1}{n}; L_\psi, L_\psi^1\right) &= \int_0^1 K\left(f_t, \frac{1}{n}; L_\psi, L_\psi^1\right) dt \leq \\ &\leq \int_0^1 \left(\|f_t - S_n(f_t)\|_\psi + \frac{1}{n} \|S_n(f_t)\|_{\psi,1} \right) dt, \quad (23) \\ \int_0^1 \|f_t - S_n(f_t)\|_\psi dt &= \int_0^1 \sum_{j=0}^{n-1} \int_{y_{j,n}}^{y_{j+1,n}} \psi(|f_t(x) - f_t(y_{j,n})|) dx dt = \\ &= \sum_{j=0}^{n-1} \int_0^1 \int_0^{1/n} \psi(|f_t(x + y_{j,n}) - f_t(y_{j,n})|) dx dt = \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&= \sum_{j=0}^{n-1} \int_0^{1/n} \int_0^1 \psi \left(\left| f(t+x+y_{j,n}) - f(t+y_{j,n}) \right| \right) dt dx = \\
&= \sum_{j=0}^{n-1} \int_0^{1/n} \|\Delta_x f\|_{\psi} dx = n \int_0^{1/n} \|\Delta_x f\|_{\psi} dx.
\end{aligned} \tag{24}$$

Для оценки второго слагаемого в (23) вычислим $\omega(S_n(f_t), h)_{\psi}$. Пусть сначала $h \leq 1/n$. Тогда для почти всех t

$$\|\Delta_h S_n(f_t)\|_{\psi} = \sum_{j=1}^n \int_{y_{j,n}}^{y_{j,n}+h} \psi \left(\left| f_t(y_{j,n}) - f_t(y_{j-1,n}) \right| \right) dx = h \sum_{j=1}^n \psi \left(\left| f_t(y_{j,n}) - f_t(y_{j-1,n}) \right| \right),$$

а значит при $h \leq 1/n$

$$\omega(S_n(f_t), h)_{\psi} = h \sum_{j=1}^n \psi \left(\left| f_t(y_{j,n}) - f_t(y_{j-1,n}) \right| \right). \tag{25}$$

Если $h > 1/n$, то найдем $k \in \mathbb{N}$ такое, что $h \in \left[\frac{k}{n}, \frac{k+1}{n} \right)$. Тогда $h = \frac{k}{n} + h'$, где

$h' < \frac{1}{n}$, и с помощью (25) получим, что

$$\begin{aligned}
\omega(S_n(f_t), h)_{\psi} &\leq \omega\left(S_n(f_t), \frac{k}{n}\right)_{\psi} + \omega(S_n(f_t), h')_{\psi} \leq k \omega\left(S_n(f_t), \frac{1}{n}\right)_{\psi} + \omega(S_n(f_t), h')_{\psi} = \\
&= \left(k \frac{1}{n} + h'\right) \sum_{j=1}^n \psi \left(\left| f_t(y_{j,n}) - f_t(y_{j-1,n}) \right| \right).
\end{aligned} \tag{26}$$

Из (25) и (26) следует, что для почти всех t

$$\|S_n(f_t)\|_{\psi,1} = \sum_{j=1}^n \psi \left(\left| f_t(y_{j,n}) - f_t(y_{j-1,n}) \right| \right),$$

поэтому

$$\int_0^1 \|S_n(f_t)\|_{\psi,1} dt = n \left\| \Delta_{\frac{1}{n}} f \right\|_{\psi}. \tag{27}$$

Теперь из (23), (24) и (27) вытекает, что

$$K\left(f, \frac{1}{n}; L_{\psi}, L_{\psi}^1\right) \leq n \int_0^{1/n} \|\Delta_x f\|_{\psi} dx + \left\| \Delta_{\frac{1}{n}} f \right\|_{\psi}.$$

Отсюда следует (22). Теорема 3 доказана.

5. Классы Липшица и абсолютно непрерывные функции в L_ψ .

Теорема 4. Если $f \in AC$, $f \neq const$, то для любой $\psi \in \Omega$ найдутся константы $C_1 = C_1(\psi, f)$ и $C_2 = C_2(\psi, f)$ такие, что при всех $h \in [0, 1]$ выполняются неравенства

$$\frac{C_1}{M_\psi\left(\frac{1}{h}\right)} \leq \omega(f, h)_\psi \leq C_2 \psi(h). \quad (28)$$

Доказательство. Правое неравенство есть следствие (20) и неравенства Йенсена:

$$\begin{aligned} \|\Delta_h f\|_\psi &= \int_0^1 \psi(|\Delta_h f(x)|) dx \leq \int_0^1 \bar{\psi}(|\Delta_h f(x)|) dx \leq \bar{\psi}(\|\Delta_h f\|_1) \leq 2\psi(\|\Delta_h f\|_1) \leq \\ &\leq 2\psi(V(f)h) \leq 2M_\psi(V(f))\psi(h). \end{aligned}$$

Для доказательства левого неравенства используем следующую лемму.

Лемма 1. Если для $f \in AC$ найдется бесконечная последовательность попарно различных $\{h_i\} \downarrow 0$ такая, что

$$\left\| \frac{\Delta_{h_i} f}{h_i} \right\|_\psi \rightarrow 0 \text{ при } i \rightarrow \infty, \text{ то } f \equiv const.$$

Для пространств L_p , $0 < p < 1$, это утверждение доказано в [5; лемма 1.5], и доказательство остается справедливым для всех L_ψ .

Из леммы вытекает, что если $f \in AC$, $f \neq const$, то найдется константа $K > 0$ такая, что для всех достаточно малых $h > 0$

$$\left\| \frac{\Delta_h f}{h} \right\|_\psi \geq K > 0. \quad (29)$$

С другой стороны,

$$\left\| \frac{\Delta_h f}{h} \right\|_\psi \leq M_\psi\left(\frac{1}{h}\right) \|\Delta_h f\|_\psi \leq M_\psi\left(\frac{1}{h}\right) \omega(f, h)_\psi. \quad (30)$$

Из (29) и (30) следует левая часть (28). Теорема 4 доказана.

Заметим, что $\psi(1) = \psi\left(\frac{1}{h}h\right) \leq M_\psi\left(\frac{1}{h}\right)\psi(h)$, то есть

$$\frac{\psi(1)}{M_\psi\left(\frac{1}{h}\right)} \leq \psi(h), \quad (31)$$

однако в (31) возможен и знак строгого неравенства.

Нам не известно, можно ли усилить нижнюю оценку в (28) для произвольной $\psi \in \Omega$. А вот верхняя оценка в (28) неулучшаемая для каждой ψ . Действительно, пример функции $g \in AC$,

$$g(x) = \begin{cases} x, & x \in \left[0, \frac{1}{4}\right] \\ \frac{1}{2} - x, & x \in \left[\frac{1}{4}, \frac{1}{2}\right] \end{cases}, \quad g\left(x + \frac{1}{2}\right) = -g(x),$$

показывает, что оценка $\omega(f, h)_\psi = 0(\psi(h))$, $h \rightarrow 0$, на классе $f \in AC$, $f \neq const$, невозможна.

Пусть $\bar{\Omega}$ - класс выпуклых вверх функций ψ из Ω ,

$$\bar{\Omega}_1 = \left\{ \psi \in \bar{\Omega} : \lim_{s \rightarrow 0} \frac{\psi(s)}{s} = 1 \right\}. \quad (32)$$

Легко видеть (см.[3]), что для $\psi \in \bar{\Omega}_1$ $M_\psi(s) = s \quad \forall s \geq 1$.

Таким образом, получаем следующее утверждение.

Следствие 6. Если $\psi \in \bar{\Omega}_1$, то все абсолютно непрерывные функции f ($f \neq const$) принадлежат классу $Lip(1, \psi)$.

Это справедливо, например, в пространствах L_0 , $\ln(1+L)$, для которых $\gamma_\psi = 0$. Если же $\psi(t) := \min(t, t^\alpha)$, $0 < \alpha < 1$, то $\psi \in \bar{\Omega}_1$ и $\gamma_\psi = \alpha$.

Таким образом, для функций ψ из $\bar{\Omega}_1$ γ_ψ может принимать любое значение из $[0, 1]$.

Однако, как мы сейчас покажем, если изменить условие (32) на (33), то в случае $\gamma_\psi > 0$ ситуация резко меняется: класс $Lip(1, \psi)$ уже не содержит абсолютно непрерывных функций.

Для заданной $\psi \in \Omega$ скажем, что функция f имеет ограниченную ψ -вариацию ($f \in V_\psi$), если $V_\psi(f) := \sup_{0=x_0 < \dots < x_n=1} \sum_{k=1}^n \psi(|f(x_k) - f(x_{k-1})|) < \infty$.

Следующая теорема об описании классов $Lip(1, \psi)$ в случае пространств L_p , $0 < p < 1$, доказана В.Г. Кротовым [10]. При доказательстве мы по существу повторяем рассуждения из [10], внося лишь необходимые технические изменения.

Теорема 5. Пусть $\psi \in \Omega$ такова, что $\gamma_\psi > 0$ и

$$\lim_{s \rightarrow 0} \frac{\psi(s)}{s} = \infty. \quad (33)$$

Тогда следующие условия равносильны:

- 1) $f \in Lip(1, \psi)$;
- 2) f эквивалентна функции класса V_ψ ;
- 3) f эквивалентна функции вида

$$f_d(x) = d_0 + \sum_{x_k < x} d_k, \quad (34)$$

где $\{x_k\}$ последовательность попарно различных точек из $[0,1)$, и

$$\sum_{k=1}^{\infty} \psi(|d_k|) < \infty.$$

Таким образом, при указанных условиях на ψ класс $Lip(1, \psi)$ состоит только из функций скачков (34).

Ясно, что от условия (33) избавиться нельзя; достаточно положить $L_\psi = L_1$.

Доказательство. Покажем, что $1) \Rightarrow 3)$. Так как $\gamma_\psi > 0$, то по следствию 5 $f \in Lip(1, L_1)$, а значит $f \in V$ (после изменения ее значений на множестве меры нуль). Пусть ее разложение Лебега

$$f = f_a + f_s + f_d, \quad (35)$$

где f_a — абсолютно непрерывная составляющая, f_s — сингулярная часть, f_d — функция скачков вида (34).

Покажем, что

$$\sum_{k=1}^{\infty} \psi(|d_k|) < \infty. \quad (36)$$

Следуя [10], для фиксированного $n \in \mathbb{N}$ выберем $h > 0$ настолько малым, что

$$\begin{aligned} (x_k - h, x_k) \cap (x_i - h, x_i) &= \emptyset \quad (i \neq k; i, k = 1, \dots, n), \\ |d_k| &\leq 2 |f(x+h) - f(x)| \quad (x \in (x_k - h, x_k), k = 1, \dots, n). \end{aligned}$$

Тогда в силу того, что $\|\Delta_h f\|_\psi \leq C_f h$, имеем

$$\begin{aligned} \sum_{k=1}^n \psi(|d_k|) &= \sum_{k=1}^n \frac{1}{h} \int_{x_k-h}^{x_k} \psi(|f(x+h) - f(x)|) dx \leq \\ &\leq M_\psi(2) \frac{1}{h} \int_0^h \psi(|\Delta_h f(x)|) dx \leq M_\psi(2) C_f \end{aligned}$$

для всех $n \in \mathbb{N}$. Отсюда следует (36), а значит наряду с $f \in Lip(1, \psi)$ и $f_d \in Lip(1, \psi)$.

Следовательно (см. (35)), функция $g := f_a + f_s$ тоже принадлежит $Lip(1, \psi)$. Кроме того $g \in C$. Выведем отсюда, что $g \equiv \text{const}$. Тогда из (35) будет следовать наше утверждение.

Оценим приращение g в L_1 :

$$\begin{aligned} \|\Delta_h g\|_1 &:= \int_0^1 |\Delta_h g(x)| dx = \int_0^1 \psi(|\Delta_h g(x)|) \left(\frac{|\Delta_h g(x)|}{\psi(|\Delta_h g(x)|)} \right) dx \leq \\ &\leq \sup_{0 \leq x \leq 1} \frac{|\Delta_h g(x)|}{\psi(|\Delta_h g(x)|)} \|\Delta_h g\|_\psi \leq C_f h \sup_{0 \leq x \leq 1} \frac{|\Delta_h g(x)|}{\psi(|\Delta_h g(x)|)}. \end{aligned} \quad (37)$$

Так как

$$\psi(y) \leq \bar{\psi}(y) \leq 2\psi(y), \quad \frac{\bar{\psi}(y)}{y} \downarrow,$$

то

$$\sup_{0 \leq y \leq b} \frac{y}{\psi(y)} \leq 2 \sup_{0 \leq y \leq b} \frac{y}{\bar{\psi}(y)} = 2 \frac{b}{\bar{\psi}(b)} \leq 2 \frac{b}{\psi(b)},$$

поэтому

$$\sup_{0 \leq x \leq 1} \frac{|\Delta_h g(x)|}{\psi(|\Delta_h g(x)|)} \leq 2 \frac{\|\Delta_h g\|_C}{\psi(\|\Delta_h g\|_C)} \leq 2 \frac{\omega(g, h)_C}{\psi(\omega(g, h)_C)}.$$

Ввиду условия (33)

$$\frac{\omega(g, h)_C}{\psi(\omega(g, h)_C)} = o(1) \quad (h \rightarrow 0). \quad (38)$$

Из (37) и (38) следует, что $\|\Delta_h g\|_1 = o(h)$, и $g \equiv \text{const}$. Таким образом $f = f_d + \text{const}$.

Остальные утверждения теоремы достаточно очевидны.

- [1] Пичугов С.А. О теореме Джексона для периодических функций в пространствах с интегральной метрикой // Укр. мат. журн. – 2000.- 52, №1. - С.122-133.
- [2] Пичугов С.А. О теореме Джексона для периодических функций в метрических пространствах с интегральной метрикой. II // Укр. мат. журн. – 2011. – 63, №11. С. 1524-1533.
- [3] Пичугов С.А. Неравенства для тригонометрических полиномов в пространствах с интегральной метрикой // Укр. мат. журн. – 2011. – 63, №12. – С. 1657-1671.
- [4] Пичугов С.А. Обратные теоремы Джексона в пространствах с интегральной метрикой // Укр. мат. журн. – 2012. – 64, №3.

- [5] *Стороженко Э.А., Кротов В.Г., Освальд П.* Прямые и обратные теоремы типа Джексона в пространствах L_p , $0 < p < 1$ // Матем. сб. – 1975.- 98, №3. –С.395-415.
- [6] *Иванов В.И.* Прямые и обратные теоремы теории приближения в метрике L_p для $0 < p < 1$ // Матем. заметки-1975.-18, №5. –С.641-658.
- [7] *Арестов В.В.* Об интегральных неравенствах для тригонометрических полиномов и их производных // Известия АН СССР. Серия мат. – 1982. -45, №1. –С. 3-22.
- [8] *Никольский С.М.* Приближение функций многих переменных и теоремы вложения. – М.:Наука, 1977. - 342 с.
- [9] *Стороженко Э.А.* О некоторых теоремах вложения // Матем. заметки- 1976. -19, №2.-с.187-200.
- [10] *Кротов В.Г.* О дифференцируемости функций из L_p , $0 < p < 1$ // Матем. сб.-1982.-117, №1.-С.95-113.
- [11] *Hardy G.H., Littlewood J.* Some properties of functional integrals. I. // Math. Z.-1928.-В.27-Р.565-606.
- [12] *Тиман А.Ф.* Теория приближения функций действительного переменного. – М.: Физматгиз, 1960. -624 с.
- [13] *Bennett C., Sparsley R.* Interpolation of operators. – New York: Acad. Press, 1988.-469 p.
- [14] *Пичугов С.А.* Аппроксимация измеримых периодических функций по мере кусочно постоянными функциями // Укр. мат. журн. -1996.- 48, № 5. С.711-715.
- [15] *Крейн С.Г., Петунин Ю.И., Семенов Е.М.* Интерполяция линейных операторов. –М.: Наука, 1978.-400 с.

УДК 517.5

С. А. Пичугов

(Днепропетровский национальный университет железнодорожного транспорта им. акад. В. Лазаряна, Днепропетровск)

Гладкость функций в метрических пространствах L_ψ

Let $L_0(T)$ is the set of real-valued periodic measurable function, $\psi: R^+ \rightarrow R^+$ is the function of module of continuity ($\psi \neq 0$),

$$L_\psi \equiv L_\psi(T) = \left\{ f \in L_0(T) : \|f\|_\psi := \int_T \psi(|f(x)|) dx < \infty \right\}.$$

The following problems are being investigated:

1. Connection between the speed of approximation f by trigonometric polynomials in L_ψ and smoothness in L_1 ;
2. Correlation between functions of module of continuity f in L_ψ and L_1 , and embedding theorems $Lip(\alpha, \psi)$ in L_1 ;
3. Structure of functions form $Lip(1, \psi)$.

УДК 517.5

С. А. Пичугов

(Днепропетровский национальный университет железнодорожного транспорта им. акад. В. Лазаряна, Днепропетровск)

Гладкость функций в метрических пространствах L_ψ

Пусть $L_0(T)$ – множество действительных периодических измеримых функций, $\psi: R^+ \rightarrow R^+$ – модуль непрерывности ($\psi \neq 0$),

$$L_\psi \equiv L_\psi(T) = \left\{ f \in L_0(T) : \|f\|_\psi := \int_T \psi(|f(x)|) dx < \infty \right\}.$$

Исследуются следующие задачи:

1. Связь между скоростью аппроксимации f тригонометрическими полиномами в L_ψ и гладкостью в L_1 ;
2. Соотношение между модулями непрерывности f в L_ψ и L_1 и теоремы вложения классов $Lip(\alpha, \psi)$ в L_1 ;
3. Структура функций класса $Lip(1, \psi)$.