

Базисы из экспонент в пространствах $E^p(D^n)$ на полимноугольнике и представление функций из этого пространства в виде суммы периодических

Для пространств $E^p(D^n)$ функций, заданных на декартовом произведении выпуклых многоугольников, установлено, что система экспонент специального вида образует базис. Указана зависимость показателей экспонент от вершин многоугольников.

Для просторів $E^p(D^n)$ функцій, заданих на декартовому добутку опуклих багатокутників, встановлено, що система експонент спеціального виду утворює базис. Указана залежність показників експонент від вершин багатокутників.

В работах [1—3] изучались базисы из экспонент в пространствах E^p , $1 < p < \infty$, на выпуклых многоугольниках комплексной плоскости \mathbb{C} и строились разложения функций из этих классов на суммы периодических в одномерном случае. В данной работе эти результаты обобщаются на случай функций многих переменных.

Пусть $D^n \subset \mathbb{C}^n$ — область вида $D^n = D_1 \times \dots \times D_n$, где $D_\nu \subset \mathbb{C}$ — выпуклый многоугольник с вершинами в точках $\gamma_{\nu,k}$, $k = 1, \dots, N_\nu$; $N_\nu \geq 3$, содержащий начало координат; $\Gamma_\nu = \partial D_\nu$ — граница области D^ν , $\Gamma^n = \Gamma_1 \times \dots \times \Gamma_n$ — осто́в полиобласти D^n . Положим

$$L_\nu(\lambda) = \sum_{k=1}^{N_\nu} d_{\nu,k} \exp(\gamma_{\nu,k} \lambda), \quad d_{\nu,k} \neq 0, \quad \nu = 1, \dots, n$$

и пусть $\Lambda_\nu = \{\lambda_{\nu,m}\}_{m=1}^\infty$ — последовательность нулей функции $L_\nu(\lambda)$, пронумерованная в порядке неубывания модулей. Нам потребуются следующие свойства $L_\nu(\lambda)$ [4, с. 56; 3]): 1) вдали от начала координат нули $L_\nu(\lambda)$ простые (обозначим их через $\lambda_{\nu,m}^{(j)}$) имеют вид

$$\lambda_{\nu,m}^{(j)} = \lambda_{\nu,m}^{(j)} + \delta_{\nu,m}^{(j)}; \quad \lambda_{\nu,m}^{(j)} = 2\pi m i / (\gamma_{\nu,j+1} - \gamma_{\nu,j}) + q_{\nu,j} \exp(i\alpha_{\nu,j}),$$

$$|\delta_{\nu,m}^{(j)}| < A \exp(-am), \quad j = 1, \dots, N_\nu; \quad \nu = 1, \dots, n; \quad m > m_0(\nu, j).$$

Здесь и далее a, A, A_1, A_2, \dots — положительные постоянные, $\gamma_{\nu,N_\nu+1} \stackrel{\text{df}}{=} \gamma_{\nu,1}$; $\alpha_{\nu,j}, q_{\nu,j}$ — некоторые числа, для которых

$$1) \exp\{q_{\nu,j}(\gamma_{\nu,j+1} - \gamma_{\nu,j}) \exp(i\alpha_{\nu,j})\} = -d_{\nu,j}/d_{\nu,j+1};$$

$$2) \exists r > 1, a > 0 \forall k \in \mathbb{N} \exists A_k > 0 : |(\lambda_{\nu,m}^{(j)})^k \exp(\lambda_{\nu,m}^{(j)} z_\nu) (L_\nu'(\lambda_{\nu,m}^{(j)}))^{-1} - (\lambda_{\nu,m}^{(j)})^k B_{\nu,j} (-1)^m \exp\{\lambda_{\nu,m}^{(j)}(z_\nu - (\gamma_{\nu,j} + \gamma_{\nu,j+1})/2)\}| \leq A_k \exp(-am),$$

$$z_\nu \in r\bar{D}_\nu,$$

где $B_{\nu,j} \neq 0$ некоторые числа, $r\bar{D}_\nu \stackrel{\text{df}}{=} \{\omega \in \mathbb{C} : \omega = rz, z \in \bar{D}_\nu\}$. Учитывая свойство 1, в дальнейшем для простоты предполагается, что все нули $L_\nu(\lambda)$ простые.

Введем в рассмотрение некоторые классы функций. Обозначим через $E^p(D^n)$, $p \geq 1$ класс аналитических в D^n функций $f(z)$ таких, что $\sup_{k \in \mathbb{N}^n} \int_{G_k} |f(z)|^p |dz_1| \dots |dz_n| < \infty$, $C_k = C_{k_1}^{(1)} \times \dots \times C_{k_n}^{(n)}$, $k = (k_1, \dots, k_n)$,

$C_\nu^{(j)} \subset D_j$, $\nu = 1, 2, \dots$, — последовательность замкнутых спрямляемых контуров, стремящихся к Γ_j . Можно показать [5], что $f(z)$ имеет почти

всюду на Γ^n угловые предельные значения, определяющие функцию (сохраним для нее прежние обозначение f) из $L^p(\Gamma^n)$. После введения в $E^p(D^n)$ нормы по формуле $\|f\|_{E^p(D^n)} = \left\{ \int_{\Gamma^n} |f(z)|^p |dz_1| \dots |dz_n| \right\}^{1/p}$ простран-

ство $E^p(D^n)$ становится банаховым. Через $AC(\bar{D}^n)$ обозначим класс функций, аналитических в D^n и непрерывных на \bar{D}^n . Норму в пространстве $AC(\bar{D}^n)$ определяем по обычной формуле $\|f\|_{C(\bar{D}^n)} = \max_{z \in \bar{D}^n} |f(z)|$. На-

конец, через $A(\bar{D}^n)$ обозначим класс функций, аналитических в некоторой полиобласти $D'_1 \times \dots \times D'_n$, где $D'_j \supset \bar{D}_j$, $j = 1, \dots, n$. При $n = 1$, т. е. в одномерном случае, верхний индекс n не будем писать (например, $E^p(D'_1) \equiv E^p(D_v)$).

С каждой функцией $f \in E^p(D^n)$ связывается ряд экспонент

$$f(z) \sim \sum_{m \in \mathbb{N}^n} \omega(f; \lambda_m) \exp(\langle \lambda_m, z \rangle) / \prod_{v=1}^n L'_v(\lambda_{v, m_v}), \quad m = (m_1, \dots, m_n), \quad (1)$$

коэффициенты которого определяются по формуле

$$\omega(f; \lambda_m) = \int_{\Gamma^n} d\sigma(\xi) \int_0^{\xi_1} \dots \int_0^{\xi_n} f(\xi - \eta) \exp(\langle \lambda_m, \eta \rangle) d\eta, \quad (2)$$

где $d\sigma(\xi) = d\sigma_1(\xi_1) \dots d\sigma_n(\xi_n)$, $\lambda_m = (\lambda_{1, m_1}, \dots, \lambda_{n, m_n})$, $\langle \lambda_m, z \rangle = \sum_{v=1}^n \lambda_{v, m_v} z_v$,

$\xi = (\xi_1, \dots, \xi_n)$, $\eta = (\eta_1, \dots, \eta_n)$ и $\sigma_v(t)$ — функция скачков в вершинах многоугольника D_v , так что $L'_v(\lambda) = \int_{\Gamma_v} \exp(\lambda t) d\sigma_v(t)$. Определим операторы

взятия частичных сумм ряда (1). При $n = 1$ для $m \in \mathbb{N}^n$ и функции $f \in E^p(D_v)$ через $S_m^{(v)}$ обозначим оператор, действующий по формуле

$$S_m^{(v)}(f)(z_v) = \sum_{k=1}^m \omega(f; \lambda_{v, k}) \exp(\lambda_{v, k} z_v) / L'_v(\lambda_{v, k}).$$

При $n > 1$ для любого вектора $m = (m_1, \dots, m_n)$ и функции $f \in E^p(D^n)$ через S_m обозначим оператор, действующий по формуле

$$S_m(f)(z) = \sum_{k_1=1}^{m_1} \dots \sum_{k_n=1}^{m_n} \omega(f; \lambda_k) \exp(\langle \lambda_k, z \rangle) / \prod_{v=1}^n L'_v(\lambda_{v, k_v}), \quad k = (k_1, \dots, k_n).$$

В случае $n > 1$ и $f \in E^p(D^n)$ под $S_m^{(v)}(f)$ будем понимать результат действия оператора $S_m^{(v)}$ на функцию f , рассматриваемую как функцию переменного z_v при фиксированных остальных переменных. Легко проверяются следующие свойства введенных операторов: а) $S_m(f) = S_{m_1}^{(1)}(S_{m_2}^{(2)}(\dots (S_{m_n}^{(n)}(f)) \dots))$; б) $S_{m_1}^{(1)} S_{m_2}^{(2)} = S_{m_2}^{(2)} S_{m_1}^{(1)}$. Приведем основные результаты работы.

Теорема 1. Пусть $f \in E^p(D^n)$, $1 < p < \infty$, $n \in \mathbb{N}$. Тогда $\|f - S_m(f)\|_{E^p(D^n)} \rightarrow 0$ при $m_v \rightarrow \infty$, $v = 1, \dots, n$.

Теорема 2. Пусть $f \in E^p(D^n)$, $1 < p < \infty$ и D_v , $v = 1, \dots, n$, имеет четное число вершин. Тогда имеет место разложение

$$f(z) = \sum_{k_1=1}^{N_1} \dots \sum_{k_n=1}^{N_n} f_{k_1, \dots, k_n}(z) + \sum_{\mu_1=0}^{N_1/2} \sum_{k_2=1}^{N_2} \dots \sum_{k_n=1}^{N_n} \varphi_{\mu_1 k_2 \dots k_n}(z_2, \dots, z_n) z_1^{N_1/2 - \mu_1} + \dots$$

$$\begin{aligned}
& \dots + \sum_{k_1=1}^{N_1} \dots \sum_{k_{n-1}=1}^{N_{n-1}} \sum_{\mu_n=0}^{N_n/2} \varphi_{k_1 \dots k_{n-1} \mu_n} (z_1, \dots, z_{n-1}) z_n^{N_n/2 - \mu_n} + \\
& + \sum_{\mu_1=0}^{N_1/2} \sum_{\mu_2=0}^{N_2/2} \sum_{k_3=1}^{N_3} \dots \sum_{k_n=1}^{N_n} \varphi_{\mu_1 \mu_2 k_3 \dots k_n} (z_3, \dots, z_n) z_1^{N_1/2 - \mu_1} z_2^{N_2/2 - \mu_2} + \dots \\
& \dots + \sum_{k_1=1}^{N_1} \dots \sum_{k_{n-2}=1}^{N_{n-2}} \sum_{\mu_{n-1}=0}^{N_{n-1}/2} \sum_{\mu_n=0}^{N_n/2} \varphi_{k_1 \dots k_{n-2} \mu_{n-1} \mu_n} (z_1, \dots, z_{n-2}) z_{n-1}^{N_{n-1}/2 - \mu_{n-1}} \times \\
& \times z_n^{N_n/2 - \mu_n} + \dots + \sum_{\mu_1=0}^{N_1/2} \dots \sum_{\mu_n=0}^{N_n/2} \varphi_{\mu_1 \dots \mu_n} z_1^{N_1/2 - \mu_1} \dots z_n^{N_n/2 - \mu_n}.
\end{aligned}$$

Здесь функция $f_{k_1 \dots k_n}(z) \in E^p(D^n)$ периодическая по каждой переменной z_ν , $\nu = 1, \dots, n$, с периодом равным $\gamma_{\nu, k_\nu+1} - \gamma_{\nu, k_\nu}$; $\varphi_{\mu_1 k_2 \dots k_n}(z_2, \dots, z_n) \in E^p(D_2 \times \dots \times D_n)$ периодическая по каждой переменной z_ν , $\nu = 2, \dots, n$ с периодом равным $\gamma_{\nu, k_\nu+1} - \gamma_{\nu, k_\nu}$ и т. д.; $\varphi_{k_1 \dots k_{n-1} \mu_n}(z_1, \dots, z_{n-1}) \in E^p(D_1 \times \dots \times D_{n-1})$ периодическая по каждой переменной z_ν , $\nu = 1, \dots, n-1$, с периодом равным $\gamma_{\nu, k_\nu+1} - \gamma_{\nu, k_\nu}$; $\varphi_{\mu_1 \mu_2 k_3 \dots k_n}(z_3, \dots, z_n) \in E^p(D_3 \times \dots \times D_n)$ периодическая по каждой переменной z_ν , $\nu = 3, \dots, n$, с периодом $\gamma_{\nu, k_\nu+1} - \gamma_{\nu, k_\nu}$ и т. д. $\varphi_{k_1 \dots k_{n-2} \mu_{n-1} \mu_n}(z_1, \dots, z_{n-2}) \in E^p(D_1 \times \dots \times D_{n-2})$ периодическая по каждой переменной z_ν , $\nu = 1, \dots, n-2$, с периодом равным $\gamma_{\nu, k_\nu+1} - \gamma_{\nu, k_\nu}$ и т. д. $\varphi_{\mu_1 \dots \mu_n}$ — некоторые числа.

1. Доказательство теоремы 1. Как отмечалось выше в случае, когда $n = 1$, $f \in E^p(D_\nu)$, $1 < p < \infty$, имеет место соотношение

$$\|f - S_m^{(\nu)}(f)\|_{E^p(D_\nu)} \rightarrow 0, \quad m \rightarrow \infty. \quad (3)$$

Нам еще понадобится следующий результат, неявно содержащийся в работе [2].

Лемма 1. Оператор $S_m^{(\nu)} : E^p(D_\nu) \rightarrow E^p(D_\nu)$ является ограниченным, т. е.

$$\|S_m^{(\nu)}(f)\|_{E^p(D_\nu)} \leq A_p \|f\|_{E^p(D_\nu)} \quad \forall f \in E^p(D_\nu), \quad A_p = \text{const}. \quad (4)$$

Доказательство теоремы проведем по индукции. При $n = 1$ теорема верна. Предполагая, что она верна при некотором $n > 1$, для $n + 1$ имеем (учитывая свойства а), б) оператора взятия частичных сумм ряда (1))

$$\begin{aligned}
& \|f - S_{(m_1, \dots, m_{n+1})}(f)\|_{E^p(D^{n+1})} = \int_{\Gamma_1} \dots \int_{\Gamma_{n+1}} |f - S_{m_{n+1}}(S_{(m_1, \dots, m_n)}(f))|^p \times \\
& \times |dz_1| \dots |dz_{n+1}| \leq \int_{\Gamma^n} |dz_1| \dots |dz_n| \int_{\Gamma_{n+1}} |f - S_{m_{n+1}}(f)|^p |dz_{n+1}| + \\
& + \int_{\Gamma^n} |dz_1| \dots |dz_n| \int_{\Gamma_{n+1}} |S_{m_{n+1}}(f) - S_{m_{n+1}}(S_{(m_1, \dots, m_n)}(f))|^p |dz_{n+1}|. \quad (5)
\end{aligned}$$

В силу (3) при фиксированных z_1, \dots, z_n

$$\int_{\Gamma_{n+1}} |f - S_{m_{n+1}}(f)|^p |dz_{n+1}| \rightarrow 0, \quad m_{n+1} \rightarrow \infty. \quad (6)$$

С другой стороны, в силу (4) и условия $f \in E^p(D^{n+1})$ получаем

$$\int_{\Gamma_{n+1}} |f - S_{m_{n+1}}(f)|^p |dz_{n+1}| \leq 2^p (1 + A_p^n) \times \\ \times \int_{\Gamma_{n+1}} |f|^p |dz_{n+1}| \in L(\Gamma_1 \times \dots \times \Gamma_n). \quad (7)$$

Из (6), (7) в силу теоремы Лебега заключаем, что

$$\int_{\mathbb{R}^n} |dz_1| \dots |dz_n| \int_{\Gamma_{n+1}} |f - S_{m_{n+1}}(f)|^p |dz_{n+1}| \rightarrow 0 \quad (8)$$

при $m_{n+1} \rightarrow \infty$. Далее, из (4), используя свойства а) операторов взятия частичных сумм, легко находим

$$\|S_{(m_1, \dots, m_n)}(f)\|_{E_{\mathbb{R}^n}(D^n)} \leq A_p^p \|f\|_{E^p(D^n)} \quad \forall f \in E^p(D^n). \quad (9)$$

Используя (9), имеем

$$\int_{\Gamma^n} |f - S_{(m_1, \dots, m_n)}(f)|^p |dz_1| \dots |dz_n| \leq 2^p (1 + A_p^{np}) \times \\ \times \int_{\Gamma^n} |f|^p |dz_1| \dots |dz_n| \in L(\Gamma_{n+1}). \quad (10)$$

Далее, используя (4), индуктивное предположение и (10), на основании теоремы Лебега получаем

$$\int_{\Gamma^n} |dz_1| \dots |dz_n| \int_{\Gamma_{n+1}} |S_{m_{n+1}}(f) - S_{m_{n+1}}(S_{(m_1, \dots, m_n)}(f))|^p |dz_{n+1}| \rightarrow 0 \quad (11)$$

при $m_v \rightarrow \infty$, $v = 1, \dots, n$. Из (5), (8) следует $\|f - S_{(m_1, \dots, m_{n+1})}(f)\|_{E^p(D^{n+1})} \rightarrow 0$, $m_v \rightarrow \infty$, $v = 1, \dots, n+1$. Теорема доказана.

2. Доказательство теоремы 2. Для сокращения записи доказательство теоремы 2 проведем для случая $n = 2$. В этом случае следует доказать следующее представление:

$$f(z_1, z_2) = \sum_{k_1=1}^{N_1} \sum_{k_2=1}^{N_2} f_{k_1 k_2}(z_1, z_2) + \sum_{\mu_1=0}^{N_1/2} \sum_{k_2=1}^{N_2} \varphi_{\mu_1 k_2}(z_2) z_1^{N_1/2-\mu_1} + \\ + \sum_{\mu_2=0}^{N_2/2} \sum_{k_1=1}^{N_1} \varphi_{k_1 \mu_2}(z_1) z_2^{N_2/2-\mu_2} + \sum_{\mu_1=0}^{N_1/2} \sum_{\mu_2=0}^{N_2/2} \varphi_{\mu_1 \mu_2} z_1^{N_1/2-\mu_1} z_2^{N_2/2-\mu_2}, \quad (12)$$

где функции, входящие в (12), обладают описанными в теореме свойствами. Нам потребуется следующая лемма, фактически содержащаяся в работе [6].

Лемма 2. Пусть $f \in A(\overline{D}_v)$, $\mu \in \mathbb{N}$. Тогда $f(z_v)$ можно представить в виде $f(z_v) = \sum_{k=1}^{N_v} f_k(z_v) + P_{\mu-1}(z_v)$, где

$$f_k(z_v) = \sum_{m=1}^{\infty} \omega(f^{(\mu)}; \omega_{v,m}^{(k)}) (\omega_{v,m}^{(k)})^{-\mu} \exp(\omega_{v,m}^{(k)} z_v) / L_v'(\omega_{v,m}^{(k)}),$$

$$L_v(\lambda) = \exp(\kappa_v \lambda) \prod_{m=1}^{\infty} (1 - \lambda/\omega_{v,m}^{(1)}) \dots (1 - \lambda/\omega_{v,m}^{(N_v)}), \quad \kappa_v \in \mathbb{C}, \quad \omega_{v,m}^{(k)} =$$

$$= 2\pi m i (\gamma_{v,k+1} - \gamma_{v,k}), \quad k = 1, \dots, N_v; \quad P_{\mu-1}(z_v) = \sum_{j=0}^{\mu-1} [f^{(\mu-1-j)}(0) -$$

$$- \sum_{k=1}^{N_v} \sum_{m=1}^{\infty} \omega(f^{(\mu)}; \omega_{v,m}^{(k)}) (\omega_{v,m}^{(k)})^{-(j+1)} (L_v'(\omega_{v,m}^{(k)}))^{-1}] z_v^{\mu-1-j}.$$

Кроме того, имеют место оценки

$$|f_k(z_v)| \leq A (\|f^{(\mu+1)}\|_{C(\Gamma'_v)} + \|f^{(\mu)}\|_{C(\Gamma'_v)}), \quad z_v \in \bar{D}_v, \quad (13)$$

$$|P_{\mu-1}(z_v)| \leq A (\|f^{(\mu+1)}\|_{C(\Gamma'_v)} + \|f^{(\mu)}\|_{C(\Gamma'_v)} + |f^{(\mu-1)}(0)| + \dots + |f(0)|), \quad z_v \in \bar{D}_v, \quad (14)$$

где Γ'_v — контур, охватывающий \bar{D}_v , на котором и внутри которого $f(z_v)$ аналитическая.

Пусть теперь $f \in A(\bar{D}_1 \times \bar{D}_2)$. Применяя лемму 2 к функции $f(z_1, z_2)$ сначала по второй переменной z_2 при $\mu = N_2/2 + 1$, а затем по первой переменной z_1 при $\mu = N_1/2 + 1$, после простых (хотя громоздких) преобразований убедимся, что функцию $f(z_1, z_2)$ можно представить в виде (12). Таким образом, имеет место следующая лемма.

Лемма 3. Функция $f \in A(\bar{D}_1 \times \bar{D}_2)$ представима в виде (12), где входящие в разложение (12) функции обладают свойствами, описанными в теореме 2.

Перейдем теперь к доказательству теоремы 2. Используя свойства 1, 2 функции $L_v(\lambda)$ при $n = 1$, следуя [3], введем операторы $\sigma_m^{(v)}: E^p(D_v) \rightarrow E^p(D_v)$, действующие по формуле

$$\begin{aligned} \sigma_m^{(v)}(f)(z_v) &= \sum_{k=1}^{m_0(v)} \omega(f; \lambda_{v,k}) \exp(\lambda_{v,k} z_v) |L'_v(\lambda_{v,k})| + \\ &+ \sum_{j=1}^{N_v} \sum_{k=m_0(v,j)}^m \omega(f; \lambda_{v,k}^{(j)}) (-1)^k \exp\{\lambda_{v,k}^{(j)}(z_v - (\gamma_{v,j} + \gamma_{v,j+1})/2)\} + \\ &+ \sum_{j=1}^{N_v} \sum_{k=m_0(v,j)}^m \omega(f; \lambda_{v,k}^{(j)}) [\exp(\lambda_{v,k}^{(j)} z_v) / L'_v(\lambda_{v,k}^{(j)}) - \\ &- B_{v,j} (-1)^k \exp\{\lambda_{v,k}^{(j)}(z_v - (\gamma_{v,j} + \gamma_{v,j+1})/2)\}], \end{aligned} \quad (15)$$

где $m_0(v)$ выбрано так, что $\Lambda_v = \{\lambda_{v,k}\}_{k=1}^{m_0(v)} \cup \{\bigcup_{j=1}^{N_v} \{\lambda_{v,k}^{(j)}\}_{k=m_0(v,j)}^\infty\}$.

Полагая $\sigma_{m_1, m_2}(f)(z_1, z_2) \equiv \sigma_{m_1}^{(1)}(\sigma_{m_2}^{(2)}(f)(z_2))(z_1)$, используя свойство а) и повторно применяя (15) (сначала по одной, а затем по другой переменной), после преобразований получаем

$$\begin{aligned} \sigma_{m_1, m_2}(f)(z_1, z_2) &= \sum_{k_1=1}^{m_0(1)} \sum_{k_2=1}^{m_0(2)} \omega(f; \lambda_{1,k_1}, \lambda_{2,k_2}) \exp(\lambda_{1,k_1} z_1 + \lambda_{2,k_2} z_2) / L'_1(\lambda_{1,k_1}) \times \\ &\times L'_2(\lambda_{2,k_2}) + \sum_{j_2=1}^{N_2} \sum_{k_1=1}^{m_0(1)} \exp(\lambda_{1,k_1} z_1) (L'_1(\lambda_{1,k_1}))^{-1} \sum_{k_2=m_0(2,j_2)}^{m_2} \omega(f; \lambda_{1,k_1}, \lambda_{2,k_2}^{(j_2)}) B_{2,j_2} \times \\ &\times (-1)^{k_2} \exp\{\lambda_{2,k_2}^{(j_2)}(z_2 - (\gamma_{2,j_2} + \gamma_{2,j_2+1})/2)\} + \sum_{j_2=1}^{N_2} \sum_{k_1=1}^{m_0(1)} \exp(\lambda_{1,k_1} z_1) \times \\ &\times (L'_1(\lambda_{1,k_1}))^{-1} \sum_{k_2=m_0(2,j_2)}^{m_2} \omega(f; \lambda_{1,k_1}, \lambda_{2,k_2}^{(j_2)}) [\exp(\lambda_{2,k_2}^{(j_2)} z_2) / L'_2(\lambda_{2,k_2}^{(j_2)}) - \\ &- B_{2,j_2} (-1)^{k_2} \exp\{\lambda_{2,k_2}^{(j_2)}(z_2 - (\gamma_{2,j_2} + \gamma_{2,j_2+1})/2)\}] + \sum_{j_1=1}^{N_1} \sum_{k_2=1}^{m_0(2)} \exp(\lambda_{2,k_2} z_2) \times \\ &\times (L'_2(\lambda_{2,k_2}))^{-1} \sum_{k_1=m_0(1,j_1)}^{m_1} \omega(f; \lambda_{1,k_1}^{(j_1)}, \lambda_{2,k_2}) B_{1,j_1} (-1)^{k_1} \exp\{\lambda_{1,k_1}^{(j_1)}(z_1 - (\gamma_{1,j_1} + \gamma_{1,j_1+1})/2)\} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& + \gamma_{1, j_1+1} / 2) \} + \sum_{j_1=1}^{N_1} \sum_{k_2=1}^{m_2(2)} \exp(\lambda_{2, k_2} z_2) (L'_2(\lambda_{2, k_2}))^{-1} \left(\sum_{k_1=m_0(1, j_1)}^{m_1} \omega(f; \lambda_{1, k_1}^{(j_1)}, \lambda_{2, k_2}) \times \right. \\
& \times [\exp(\lambda_{1, k_1}^{(j_1)} z_1) (L'_1(\lambda_{1, k_1}^{(j_1)}))^{-1} - B_{1, j_1} (-1)^{k_1} \exp\{\lambda_{1, k_1}^{(j_1)} (z_1 - (\gamma_{1, j_1} + \gamma_{1, j_1+1})/2)\}] + \\
& + \sum_{j_1=1}^{N_1} \sum_{j_2=1}^{N_2} \sum_{k_2=m_0(2, j_2)}^{m_2} [\exp(\lambda_{2, k_2}^{(j_2)} z_2) / L'_2(\lambda_{2, k_2}^{(j_2)}) - B_{2, j_2} (-1)^{k_2} \exp\{\lambda_{2, k_2}^{(j_2)} (z_2 - \\
& - (\gamma_{2, j_2} + \gamma_{2, j_2+1})/2)\}] \sum_{k_1=m_0(1, j_1)}^{m_1} \omega(f; \lambda_{1, k_1}^{(j_1)}, \lambda_{2, k_2}^{(j_2)}) B_{1, j_1} (-1)^{k_1} \exp\{\lambda_{1, k_1}^{(j_1)} (z_1 - \\
& - (\gamma_{1, j_1} + \gamma_{1, j_1+1})/2)\} + \sum_{j_1=1}^{N_1} \sum_{j_2=1}^{N_2} \sum_{k_1=m_0(1, j_1)}^{m_1} [\exp(\lambda_{1, k_1}^{(j_1)} z_1) / L'_1(\lambda_{1, k_1}^{(j_1)}) - \\
& - B_{1, j_1} (-1)^{k_1} \exp\{\lambda_{1, k_1}^{(j_1)} (z_1 - (\gamma_{1, j_1} + \gamma_{1, j_1+1})/2)\}] \sum_{k_2=m_0(2, j_2)}^{m_2} \omega(f; \lambda_{1, k_1}^{(j_1)}, \lambda_{2, k_2}^{(j_2)}) \times \\
& \times B_{2, j_2} (-1)^{k_2} \exp\{\lambda_{2, k_2}^{(j_2)} (z_2 - (\gamma_{2, j_2} + \gamma_{2, j_2+1})/2)\} + \sum_{j_1=1}^{N_1} \sum_{j_2=1}^{N_2} \sum_{k_1=m_0(1, j_1)}^{m_1} \times \\
& \times \sum_{k_2=m_0(2, j_2)}^{m_2} \omega(f; \lambda_{1, k_1}^{(j_1)}, \lambda_{2, k_2}^{(j_2)}) [\exp(\lambda_{1, k_1}^{(j_1)} z_1) / L'_1(\lambda_{1, k_1}^{(j_1)}) - B_{1, j_1} (-1)^{k_1} \times \\
& \times \exp\{\lambda_{1, k_1}^{(j_1)} (z_1 - (\gamma_{1, j_1} + \gamma_{1, j_1+1})/2)\}] [\exp(\lambda_{2, k_2}^{(j_2)} z_2) / L'_2(\lambda_{2, k_2}^{(j_2)}) - B_{2, j_2} (-1)^{k_2} \times \\
& \times \exp\{\lambda_{2, k_2}^{(j_2)} (z_2 - (\gamma_{2, j_2} + \gamma_{2, j_2+1})/2)\}] + \sum_{j_1=1}^{N_1} \sum_{j_2=1}^{N_2} \sum_{k_1=m_0(1, j_1)}^{m_1} \times \\
& \times \sum_{k_2=m_0(2, j_2)}^{m_2} \omega(f; \lambda_{1, k_1}^{(j_1)}, \lambda_{2, k_2}^{(j_2)}) B_{1, j_1} (-1)^{k_1} \exp\{\lambda_{1, k_1}^{(j_1)} (z_1 - (\gamma_{1, j_1} + \gamma_{1, j_1+1})/2)\} \times \\
& \times B_{2, j_2} (-1)^{k_2} \exp\{\lambda_{2, k_2}^{(j_2)} (z_2 - (\gamma_{2, j_2} + \gamma_{2, j_2+1})/2)\}. \tag{16}
\end{aligned}$$

Положим

$$\begin{aligned}
F_{2, j_2, k_2}(z_2) = \sum_{k_2=m_0(2, j_2)}^{\infty} \omega(f; \lambda_{1, k_2}, \lambda_{2, j_2}^{(j_2)}) B_{2, j_2} (-1)^{k_2} \exp\{\lambda_{2, k_2}^{(j_2)} (z_2 - \\
- (\gamma_{2, j_2} + \gamma_{2, j_2+1})/2)\}, \tag{17}
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
F_{1, j_1, k_1}(z_1) = \sum_{k_1=m_0(1, j_1)}^{\infty} \omega(f; \lambda_{1, k_1}^{(j_1)}, \lambda_{2, k_1}) B_{1, j_1} (-1)^{k_1} \exp\{\lambda_{1, k_1}^{(j_1)} (z_1 - \\
- (\gamma_{1, j_1} + \gamma_{1, j_1+1})/2)\}, \tag{18}
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
\Phi_{2, j_2, k_2}(z_2) = \sum_{k_2=m_0(2, j_2)}^{\infty} \omega(f; \lambda_{1, k_2}, \lambda_{2, k_2}^{(j_2)}) [\exp(\lambda_{2, k_2}^{(j_2)} z_2) / L'_2(\lambda_{2, k_2}^{(j_2)}) - \\
- B_{2, j_2} (-1)^{k_2} \exp\{\lambda_{2, k_2}^{(j_2)} (z_2 - (\gamma_{2, j_2} + \gamma_{2, j_2+1})/2)\}], \tag{19}
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
\Phi_{1, j_1, k_1}(z_1) = \sum_{k_1=m_0(1, j_1)}^{\infty} \omega(f; \lambda_{1, k_1}^{(j_1)}, \lambda_{2, k_1}) [\exp(\lambda_{1, k_1}^{(j_1)} z_1) / L'_1(\lambda_{1, k_1}^{(j_1)}) - \\
- B_{1, j_1} (-1)^{k_1} \exp\{\lambda_{1, k_1}^{(j_1)} (z_1 - (\gamma_{1, j_1} + \gamma_{1, j_1+1})/2)\}], \tag{20}
\end{aligned}$$

$$F_{j_1, j_2, k_1}^2(z_2) = \sum_{k_2=m_0(2, j_2)}^{\infty} \omega(f; \lambda_{1, k_1}^{(j_1)}, \lambda_{2, k_2}^{(j_2)}) B_{2, j_2} (-1)^{k_2} \exp\{\lambda_{2, k_2}^{(j_2)}(z_2 - (\gamma_{2, j_2} + \gamma_{2, j_2+1})/2)\}, \quad (21)$$

$$F_{j_1, j_2, k_2}^1(z_1) = \sum_{k_1=m_0(1, j_1)}^{\infty} \omega(f; \lambda_{1, k_1}^{(j_1)}, \lambda_{2, k_2}^{(j_2)}) B_{1, j_1} (-1)^{k_1} \exp\{\lambda_{1, k_1}^{(j_1)}(z_1 - (\gamma_{1, j_1} + \gamma_{1, j_1+1})/2)\}, \quad (22)$$

$$\Phi(z_1, z_2) = \sum_{j_1=1}^{N_1} \sum_{j_2=1}^{N_2} \sum_{k_1=m_0(1, j_1)}^{\infty} \sum_{k_2=m_0(2, j_2)}^{\infty} \omega(f; \lambda_{1, k_1}^{(j_1)}, \lambda_{2, k_2}^{(j_2)}) \prod_{v=1}^2 [\exp(\lambda_{v, k_v}^{(j_v)} z_v) \times (L'_v(\lambda_{v, k_v}^{(j_v)}))^{-1} - B_{v, j_v} (-1)^{k_v} \exp\{\lambda_{v, k_v}^{(j_v)}(z_v - (\gamma_{v, j_v} + \gamma_{v, j_v+1})/2)\}]. \quad (23)$$

Отметим [2], что ряды (17), (21) сходятся в метрике $E^p(D_2)$; ряды (18), (22) по тем же соображениям сходятся в метрике $E^p(D_1)$; ряд (19) в силу свойства 2 функции $L_v(\lambda)$ сходится абсолютно и равномерно на некоторой замкнутой области \bar{D}'_2 такой, что $D'_2 \supset \bar{D}_2$; аналогично ряд (20) сходится абсолютно и равномерно на некоторой замкнутой области \bar{D}'_1 такой, что $D'_1 \supset \bar{D}_1$, и ряд (23) сходится абсолютно и равномерно на $\bar{D}'_1 \times \bar{D}'_2$, так что, в частности, $F_{2, j_2, k_2}(z_2) \in E^p(D_2)$, $F_{1, j_1, k_1}(z_1) \in E^p(D_1)$, $\Phi_{2, j_2, k_2}(z_2) \in A(\bar{D}_2)$, $\Phi_{1, j_1, k_1}(z_1) \in A(\bar{D}_1)$, $F_{2, j_2, k_2}^2(z_2) \in E^p(D_2)$, $F_{1, j_1, k_1}^1(z_1) \in E^p(D_1)$, $\Phi(z_1, z_2) \in A(\bar{D}_1 \times \bar{D}_2)$. Используя теорему 1, равенства (17) — (23) и переходя к пределу при $m_1, m_2 \rightarrow \infty$ в равенстве (16), получаем

$$\begin{aligned} f(z_1, z_2) &= \sum_{k_1=1}^{m_0(1)} \sum_{k_2=1}^{m_0(2)} \omega(f; \lambda_{1, k_1}, \lambda_{2, k_2}) \prod_{v=1}^2 \exp(\lambda_{v, k_v} z_v) (L'_v(\lambda_{v, k_v}))^{-1} + \\ &+ \sum_{j_2=1}^{N_2} \sum_{k_1=1}^{m_0(1)} \exp(\lambda_{1, k_1} z_1) (L'_1(\lambda_{1, k_1}))^{-1} F_{2, j_2, k_1}(z_2) + \sum_{j_1=1}^{N_1} \sum_{k_2=1}^{m_0(2)} \exp(\lambda_{2, k_2} z_2) \times \\ &\times (L'_2(\lambda_{2, k_2}))^{-1} F_{1, j_1, k_2}(z_1) + \sum_{j_2=1}^{N_2} \sum_{k_1=1}^{m_0(1)} \exp(\lambda_{1, k_1} z_1) (L'_1(\lambda_{1, k_1}))^{-1} \Phi_{2, j_2, k_1}(z_2) + \\ &+ \sum_{j_1=1}^{N_1} \sum_{k_2=1}^{m_0(2)} \exp(\lambda_{2, k_2} z_2) (L'_2(\lambda_{2, k_2}))^{-1} \Phi_{1, j_1, k_2}(z_1) + \\ &+ \sum_{j_2=1}^{N_2} \sum_{k_2=m_0(2, j_2)}^{\infty} [\exp(\lambda_{2, k_2}^{(j_2)} z_2) (L'_2(\lambda_{2, k_2}^{(j_2)}))^{-1} - B_{2, j_2} (-1)^{k_2} \exp\{\lambda_{2, k_2}^{(j_2)}(z_2 - \\ &- (\gamma_{2, j_2} + \gamma_{2, j_2+1})/2)\}] \sum_{j_1=1}^{N_1} F_{1, j_1, k_2}^1(z_1) + \sum_{j_1=1}^{N_1} \sum_{k_1=m_0(1, j_1)}^{\infty} [\exp(\lambda_{1, k_1}^{(j_1)} z_1) \times \\ &\times (L'_1(\lambda_{1, k_1}^{(j_1)}))^{-1} - B_{1, j_1} (-1)^{k_1} \exp\{\lambda_{1, k_1}^{(j_1)}(z_1 - (\gamma_{1, j_1} + \gamma_{1, j_1+1})/2)\}] \times \\ &\times \sum_{j_2=1}^{N_2} F_{2, j_2, k_1}^2(z_2) + \sum_{j_1=1}^{N_1} \sum_{j_2=1}^{N_2} \sum_{k_1=m_0(1, j_1)}^{\infty} \sum_{k_2=m_0(2, j_2)}^{\infty} \omega(f; \lambda_{1, k_1}^{(j_1)}, \lambda_{2, k_2}^{(j_2)}) \times \\ &\times [B_{1, j_1} (-1)^{k_1} \exp\{\lambda_{1, k_1}^{(j_1)}(z_1 - (\gamma_{1, j_1} + \gamma_{1, j_1+1})/2)\}] [B_{2, j_2} (-1)^{k_2} \times \\ &\times \exp\{\lambda_{2, k_2}^{(j_2)}(z_2 - (\gamma_{2, j_2} + \gamma_{2, j_2+1})/2)\}] + \Phi(z_1, z_2). \quad (24) \end{aligned}$$

В силу изложенного выше необходимо объяснить существование предела $\lim_{m_1, m_2 \rightarrow \infty} \mathfrak{M}_{m_1, m_2}^{(j_1, j_2)}(f)$ в метрике E^p , где

$$\mathfrak{M}_{m_1, m_2}^{(j_1, j_2)}(f)(z_1, z_2) = \int_{\Gamma} \sum_{k_1=m_0(1, j_1)}^{m_1} \sum_{k_2=m_0(2, j_2)}^{m_2} \omega(f; \lambda_{1, k_1}^{(j_1)}, \lambda_{2, k_2}^{(j_2)}) \times \\ \times \prod_{v=1}^2 B_{v, j_v} (-1)^{k_v} \exp \{ \lambda_{v, k_v}^{(j_v)} (z_v - (\gamma_{v, j_v} + \gamma_{v, j_v+1})/2) \}.$$

В случае $n = 1$ этот факт установлен в [2]. При $n > 1$ доказательство аналогично доказательству теоремы 1.

Выберем теперь, следуя [6] (см. также [3]), коэффициенты $d_{v, k}$ квазиполинома $L_v(\lambda)$ в виде $d_{v, k} = (-1)^{k+1}$, $k = 1, \dots, N_v$. Тогда функции $F_{2, j_2, k_2}(z_2)$, $F_{1, j_1, k_1}(z_1)$, $F_{j_1, j_2, k_2}^1(z_1)$, $F_{j_2, j_1, k_1}^2(z_2)$ окажутся периодическими с требуемыми периодами. Применив к функциям $\exp(\lambda_{1, k_1} z_1) (L_1'(\lambda_{1, k_1}))^{-1}$, $\exp(\lambda_{2, k_2} z_2) (L_2'(\lambda_{2, k_2}))^{-1}$ лемму 2 (при $\mu = N_1/2 + 1$ и $\mu = N_2/2 + 1$), для второго и третьего членов в равенстве (24) после несложных преобразований получим разложения вида (12). Применяя теперь лемму 3 к четвертому и пятому членам равенства (24), аналогично предыдущим получим разложения вида (12).

Рассмотрим шестой член в (24). На основании леммы 2

$$\exp(\lambda_{2, k_2}^{(j_2)} z_2) / L_2'(\lambda_{2, k_2}^{(j_2)}) - B_{2, j_2} (-1)^{k_2} \exp \{ \lambda_{2, k_2}^{(j_2)} (z_2 - (\gamma_{2, j_2} + \gamma_{2, j_2+1})/2) \} = \\ = \sum_{r_2=1}^{N_2} e_{r_2}(j_2, k_2, z_2) + \pi_{j_2, k_2}(z_2), \quad (25)$$

где $e_{r_2}(j_2, k_2, z_2)$ — периодическая функция с требуемыми периодами, π_{j_2, k_2} — алгебраический многочлен степени $N_2/2$, причем в силу (13), (14) и свойства 2 функции $L_v(\lambda)$ выполняются неравенства

$$|e_{r_2}(j_2, k_2, z_2)| \leq A \exp(-ak_2), \quad |\pi_{j_2, k_2}(z_2)| \leq A \exp(-ak_2), \quad z_2 \in \bar{D}_2. \quad (26)$$

Далее из результатов [2] можно вывести неравенство

$$\|F_{j_1, j_2, k_2}^1\|_{E^p(D_1)}^p \leq A_p^p \int_{\Gamma} |\omega(f(z_1, \cdot); \lambda_{2, k_2}^{(j_2)})|^p |dz_1|,$$

где

$$\omega(f(z_1, \cdot); \lambda_{2, k_2}^{(j_2)}) = \int_{\Gamma_2} d\sigma_2(\xi) \int_0^{\xi} f(z_1, \eta) \exp \{ \lambda_{2, k_2}^{(j_2)} (\xi - \eta) \} d\eta,$$

из которого следует

$$\|F_{j_1, j_2, k_2}^1\|_{E^p(D_1 \times D_2)} \leq A_p \|f\|_{E^p(D_1 \times D_2)}. \quad (27)$$

Подставляя теперь (25) в шестой член равенства (24) и используя (26), (27), получаем

$$\sum_{j_2=1}^{N_2} \sum_{k_2=m_0(2, j_2)}^{\infty} [\exp(\lambda_{2, k_2}^{(j_2)} z_2) / L_2'(\lambda_{2, k_2}^{(j_2)}) - B_{2, j_2} (-1)^{k_2} \exp \{ \lambda_{2, k_2}^{(j_2)} (z_2 - (\gamma_{2, j_2} + \gamma_{2, j_2+1})/2) \}] \sum_{j_1=1}^{N_1} F_{j_1, j_2, k_2}^1(z_1) = \sum_{j_2=1}^{N_2} \sum_{k_2=m_0(2, j_2)}^{\infty} \left[\sum_{r_2=1}^{N_2} e_{r_2}(j_2, k_2, z_2) + \pi_{j_2, k_2}(z_2) \right] \times \\ \times \sum_{j_1=1}^{N_1} F_{j_1, j_2, k_2}^1(z_1) = \sum_{j_1=1}^{N_1} \sum_{r_2=1}^{N_2} \sum_{j_2=1}^{N_2} \sum_{k_2=m_0(2, j_2)}^{\infty} e_{r_2}(j_2, k_2, z_2) F_{j_1, j_2, k_2}^1(z_1) + \\ + \sum_{j_1=1}^{N_1} \sum_{j_2=1}^{N_2} \sum_{k_2=m_0(2, j_2)}^{\infty} \pi_{j_2, k_2}(z_2) F_{j_1, j_2, k_2}^1(z_1). \quad (28)$$

Отсюда видно, что первый член в (28) имеет вид (12) с требуемыми в теореме 2 свойствами слагаемых, а второй член легко приводится к виду

(12). Действительно, полагая $\pi_{j_1, k_2}(z_2) = \sum_{s=0}^{N_2/2} a_s(j_2, k_2) z_2^s$, $a_s(j_2, k_2) \in \mathbb{C}$, имеем

$$\begin{aligned} & \sum_{j_1=1}^{N_1} \sum_{j_2=1}^{N_2} \sum_{k_2=m_0(2, j_2)}^{\infty} \pi_{j_1, k_2}(z_2) F_{j_1, j_2, k_2}^1(z_1) = \\ & = \sum_{j_1=1}^{N_1} \sum_{s=0}^{N_2/2} \sum_{j_2=1}^{N_2} \sum_{k_2=m_0(2, j_2)}^{\infty} a_s(j_2, k_2) F_{j_1, j_2, k_2}^1(z_1) z_2^s. \end{aligned}$$

Таким образом, шестой член в равенстве (24) приводится к виду (12) с требуемыми в теореме 2 свойствами слагаемых. Точно так же приводится к виду (12) седьмой член в (24). Так как восьмой член имеет вид (12) (с требуемыми в теореме 2 свойствами слагаемых), то для завершения доказательства теоремы 2 достаточно заметить, что первый и последний члены в равенстве (24) приводятся к виду (12) с помощью леммы 3. Теорема доказана.

З а м е ч а н и е. Подобно одномерному случаю появление в разложении из теоремы 2 слагаемых от второго до последнего не случайно, так как суммами периодических функций рассматриваемые классы не исчерпываются.

1. Седлецкий А. М. Базисы из экспонент в пространствах E^p на выпуклых многоугольниках // Изв. АН СССР. Сер. мат.— 1978.— 32, № 6.— С. 837—848.
2. Мельник Ю. И. О рядах Дирихле функций, регулярных в выпуклых многоугольниках // Укр. мат. журн.— 1980.— 32, № 6.— С. 837—841.
3. Мельник Ю. И. Некоторые свойства рядов экспонент, представляющих регулярные в выпуклых многоугольниках функции // Некоторые вопросы теории аппроксимации функций.— Киев : Ин-т математики АН УССР, 1985.— С. 69—81.
4. Леонтьев А. Ф. Ряды экспонент.— М. : Наука, 1976.— 536 с.
5. Рудин У. Теория функций в поликруге.— М. : Мир, 1974.— 160 с.
6. Леонтьев А. Ф. О представлении аналитических функций в виде суммы периодических // Мат. сб.— 1974.— 93, № 4.— С. 512—528.