МАТЕМАТИКА

М. М. Джрбашян, А. Б. Нерсесян

О построении некоторых специальных биортогональных систем

Как было установлено в работах [1, 2, 3], интегральное преобразование с обычным ядром Фурье на полуоси $(0, +\infty)$ имеет не одну, а континуальное множество формул обращения, зависящих от непрерывного параметра $\rho > \frac{1}{2}$. Эти обращения осуществлялись посредством специальных ядер, образованных при помощи целых функций типа Миттаг-Лефлера

$$E_{\varrho}(z; \mu) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{z^k}{\Gamma(\mu + k \varrho^{-1})} \qquad \left(\varrho > \frac{1}{2}, \mu > 0\right)$$

Одновременно были установлены также результаты обратного характера, — что интегральные преобразования посредством ядер, образованных при помощи функции $E_{\mathfrak{p}}(z;\, \mathfrak{p}),\, \left(\mathfrak{p}>\frac{1}{2}\right)$, могут быть обращены обычным преобразованием Фурье. При специальном подборе значений параметров \mathfrak{p} и \mathfrak{p} из указанных результатов, в частности, следовали, например, известные теоремы Планшереля о преобразованиях Фурье в классе функций $L_2(0,+\infty)$ или $L_2(-\infty,+\infty)^*$.

В п 1° данной статьи излагается общий способ построения биортогональных систем целых функций на конечном отрезке. Затем в п 2° этот способ конкретно осуществляется на примере функций, образованных из линейных комбинаций функций вида $E_{\rho}(z;\mu)$. При этом для построения биортогональной системы нам понадобилось исследовать существование счетного числа A_0 -точек, характер и асимптотику их распределения у специальной целой функции $\omega(z,\rho)$, образованной из функций вида $E_{\rho}(z;\mu)$.

Построенные нами биортогональные системы и разложения по этим системам тесно связаны с вопросами краевых задач для дифференциальных уравнений дробного порядка, что будет предметом наших последующих сообщений.

MANAGED SEE

^{*} В [4] в этом направлении были получены новые результаты, по существу соответствующие случаю, когда $\rho = \infty$

² Известия АН, серня физ.-мат. наук. № 5

1° Построение биортогональных систем функций на конечном отрезке. В этом пункте приводится один общий результат о построении биортогональных систем целых функций на конечном отрезке, на что мы будем существенно опираться как в данной статье, так и в некоторых наших последующих сообщениях.

Положим, что $y(x, \lambda)$ и $z(x, \lambda)$ — целые функции по λ , которые совместно со всеми своими частными производными по λ принадлежат классу $L_1(0, l)$ по переменной x при любом λ . Кроме того положим, что классу $L_1(0, l)$ принадлежат также все функции вида

$$\frac{\partial' y(x, \lambda)}{\partial \lambda'} \cdot \frac{\partial^s z(x, \lambda^*)}{\partial \lambda'^s} \quad (r, s = 0, 1, 2, ...)$$
(1.1)

при любых λ и λ^* . Предположим далее, что $\Omega(\lambda)$ также целая функция, связанная с функциями $y(x,\lambda)$ и $z(x,\lambda)$ интегральным соотношением

$$\int_{0}^{l} y(x, \lambda) z(x, \lambda^{*}) dx = \frac{\Omega(\lambda) - \Omega(\lambda^{*})}{\lambda - \lambda^{*}}, \quad (1.2)$$

справедливым при любых \ и \ х *.

Сначала докажем одну лемму.

 Π е м м а 1. Пусть для данного (вообще говоря, комплексного) числа $A_0 \neq \infty$ λ_0 есть нуль кратности $p \gg 1$ целой функции $\Omega(\lambda) - A_0$. Обозначим

$$b_k = \frac{1}{k!} \frac{d^k}{d\lambda^k} \left\{ \frac{(\lambda - \lambda_0)^p}{2(\lambda) - A_0} \right\}_{\lambda = \lambda_0}, (k = 0, 1, 2, ...), \tag{1.3}$$

тогда справедливы формулы

a)

$$\operatorname{Res}_{\lambda = \lambda_0} \left\{ \frac{y\left(x,\lambda\right) z\left(t,\lambda\right)}{\Omega\left(\lambda\right) - A_0} \right\} = \sum_{m=0}^{p-1} \frac{1}{m!} \frac{\partial^m y\left(x,\lambda_0\right)}{\partial \lambda_0^m} \sum_{k=0}^{p-m-1} \frac{b_{p-m-k-1}}{k!} \frac{\partial^k z\left(t,\lambda_0\right)}{\partial \lambda_0^n};$$

$$(1.4)$$

б) Пусть $\lambda_1 -$ нуль кратности $p_1 > 1$, а $\lambda_2 -$ нуль кратности $p_2 > 1$ ($\lambda_1 \neq \lambda_2$) целой функции $\Omega\left(\lambda\right) - A_0$, тогда

$$\int_{0}^{l} \frac{\partial^{s} y\left(x,\lambda_{1}\right)}{\partial \lambda_{1}^{s}} \frac{\partial^{s} z\left(x,\lambda_{2}\right)}{\partial \lambda_{2}^{s}} dx = \int_{0}^{l} \frac{\partial^{s} y\left(x,\lambda_{2}\right)}{\partial \lambda_{2}^{s}} \frac{\partial^{s} z\left(x,\lambda_{1}\right)}{\partial \lambda_{1}^{s}} = 0$$

npu

$$r = 0, 1, ..., p_1 - 1,$$

 $s = 0, 1, ..., p_2 - 1,$ (1.5)

Доказательство.

а) Имеем:

$$\operatorname{Res}_{\lambda \to \lambda_0} \left\{ \frac{y(x, \lambda) z(t, \lambda)}{\Omega(\lambda) - A_0} \right\} = \frac{1}{(p-1)!} \lim_{\lambda \to \lambda} \frac{\partial^{p-1}}{\partial \lambda^{p-1}} \left\{ \frac{(\lambda - \lambda_0)^p y(x, \lambda) z(t, \lambda)}{\Omega(\lambda) - A_0} \right\} =$$

$$= \frac{1}{(p-1)!} \lim_{\lambda \to \lambda_0} \sum_{m=0}^{p-1} C_{p-1}^m \frac{\partial^m y(x,\lambda)}{\partial \lambda^m} \frac{\partial^{p-m-1}}{\partial \lambda^{p-m-1}} \left\{ \frac{(\lambda - \lambda_0)^p z(t,\lambda)}{\Omega(\lambda) - A_0} \right\} =$$

$$= \frac{1}{(p-1)!} \lim_{\lambda \to \lambda_1} \sum_{m=0}^{p-1} C_{p-1}^m \frac{\partial^m y(x,\lambda)}{\partial \lambda^m} \times$$

$$\times \sum_{k=0}^{p-m-1} C_{p-m-1}^k \frac{\partial^k z(t,\lambda)}{\partial \lambda^k} \frac{\partial^{p-m-k-1}}{\partial \lambda^{p-m-k-1}} \left\{ \frac{(\lambda - \lambda_0)^p}{\Omega(\lambda) - A_0} \right\}, \quad (1.6)$$

откуда в силу обозначения (1.3) следует формула (1.4).

Для доказательства формулы (1.5) заметим, что если λ и λ^* не являются нулями функции $\Omega(\lambda) - A_{\mathfrak{g}}$ и соответственно лежат в достаточно малых окрестностях точек $\lambda_{\mathfrak{t}}$ и $\lambda_{\mathfrak{g}}$, то из (1.1) и (1.2) следует

$$\int_{0}^{T} \frac{\partial^{s} y(x, \lambda)}{\partial \lambda^{r}} \frac{\partial^{s} z(x, \lambda^{*})}{\partial \lambda^{s_{s}}} dx = \frac{\partial^{r}}{\partial \lambda^{r}} \frac{\partial^{s}}{\partial \lambda^{s_{s}}} \left\{ \frac{\Omega(\lambda) - \Omega(\lambda^{*})}{\lambda - \lambda^{*}} \right\} =$$

$$= s! \frac{\partial^{r}}{\partial \lambda^{r}} \left\{ \frac{\Omega(\lambda) - A_{0}}{(\lambda - \lambda^{*})^{s+1}} \right\} + r! \frac{\partial^{s}}{\partial \lambda^{s_{s}}} \left\{ \frac{\Omega(\lambda^{*}) - A_{0}}{(\lambda^{*} - \lambda)^{r+1}} \right\}, \qquad (1.7)$$

$$(r, s = 0, 1, 2, ...).$$

Переходя к пределу в формуле (1.7), когда $\lambda \to \lambda_1$ и $\lambda^* \to \lambda_2$, получим первое из утверждений (1.5). Второе утверждение получится, если просто поменять местами λ_1 и λ_2 . Лемма полностью доказана.

Предполагая, что функция $\Omega(\lambda) - A_0$ имеет счетное множество нулей $\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_n, \dots$, пронумерованных в порядке $0 < |\lambda_1| < |\lambda_2| < \cdots < |\lambda_n| < \cdots$, перейдем к построению биортогональной системы, образованной из функций $y(x, \lambda)$ и $x(x, \lambda)$.

Пусть λ_n есть нуль порядка $p_n \gg 1$ целой функции $\Omega(\lambda) - A_q$. Отнесем нулю λ_n две системы функций

$$\frac{\partial^{j} y\left(x, \lambda_{n}\right)}{\partial \lambda_{n}^{j}} \quad (j = 0, 1, \dots, p_{n} - 1), \tag{1.8}$$

$$\sum_{k=0}^{p_n-j-1} \frac{b_{p_n-j-k-1}}{k!j!} \frac{\partial^k z(x,\lambda_n)}{\partial \lambda_n^k}, \qquad (j=0, 1, \dots, p_n-1).$$
 (1.9)

Заметим, что если $p_n=1$, то в системах (1.8) и (1.9) содержится соответственно по одной функции

$$y(x, \lambda_n)$$
 is $b_0 z(x, \lambda_n)$. (1.8')

Пусть, далее, $\{Y_a(x)\}$ и $\{Z_a(x)\}$ $\{\alpha=1,2,...\}$ множество всех функций вида (1.8) и (1.9) соответственно, пронумерованных в порядке возрастания модулей чисел λ_n .

Теорема 1. Системы функций $\{Y_a(x)\}$ и $\{Z_a(x)\}$ биортогональны на отрезке [0, l], m. e.

$$\int_{0}^{1} Y_{\alpha}(x) Z_{\beta}(x) dx = \begin{cases} 0, & \alpha \neq \beta \\ 1, & \alpha = \beta \end{cases} (\alpha, \beta = 1, 2, ...).$$
 (1.10)

Доказательство. По определению функций $Y_a(x)$ и $Z_a(x)$ существуют нули λ_{n_a} и λ_{n_β} функции $\Omega(\lambda)-A_0$ кратности соответственно $p_{n_\alpha}>1$ и $p_{n_\beta}>1$ и целые числа j_a $(0\leqslant j_a\leqslant p_{n_a}-1)$ и j_{β} $(0\leqslant j_b\leqslant p_{n_b}-1)$ такие, что

$$Y_{\alpha}(x) = \frac{\partial^{j_{\alpha}} y(x, \lambda_{n_{\alpha}})}{\partial \lambda_{n_{\alpha}}^{j_{\alpha}}}, \qquad (1.11)$$

$$Z_{\beta}(x) = \sum_{k=0}^{p_{n_{\beta}}-j_{\beta}-1} \frac{b_{p_{n_{\beta}}-j_{\beta}-k-1}}{k! j_{\beta}!} \frac{\partial^{k} z(x, \lambda_{n_{\beta}})}{\partial \lambda_{n_{\beta}}^{k}}$$
(1.12)

Тогда

а) если $\alpha \neq \beta$ и $\lambda_{n_0} \neq \lambda_{n_0}$, то из (1.11) и (1.12), согласно формуле (1.5) леммы 1, имеем

$$= \sum_{k=0}^{j} \frac{f_{\alpha}(x) Z_{\beta}(x) dx}{\int_{\beta}^{1} \frac{1}{k!} \int_{0}^{l} \frac{\partial^{j_{\alpha}} y(x, \lambda_{n_{\alpha}})}{\partial \lambda_{n}^{j_{\alpha}}} \frac{\partial^{k} z(x, \lambda_{n_{\beta}})}{\partial \lambda_{n_{\alpha}}^{k}} dx = 0; \quad (1.13)$$

6) при $\lambda_{n_0} = \lambda_{n_0} = \lambda_0$ ($p_{n_0} = p_{n_0} = p$) из (1.11) и (1.12), учитывая формулу (1.7), имеем

$$\int_{0}^{t} Y_{\alpha}(x) Z_{\beta}(x) dx =$$

$$= \sum_{k=0}^{p-j_{\beta}-1} \frac{b_{p-j_{\beta}-k-1}}{k! j_{\beta}!} \int_{0}^{t} \frac{\partial^{j_{\alpha}} y(x, \lambda_{0})}{\partial \lambda_{0}^{j_{\alpha}}} \frac{\partial^{k} z(x, \lambda_{0})}{\partial \lambda_{0}^{k}} dx =$$

$$= \lim_{\substack{\lambda \to \lambda_{0} \\ \lambda^{*} \to \lambda_{\delta}}} \sum_{k=0}^{p-j_{\beta}-1} \frac{b_{p-j_{\beta}-k-1}}{j_{\beta}! k!} \left\{ j_{\alpha}! \frac{d^{k}}{d\lambda^{k}} \left(\frac{\Omega(\lambda) - A_{0}}{(\lambda - \lambda^{*})^{j_{\alpha}+1}} \right) +$$

$$+ k! \frac{d^{j_{\alpha}}}{d\lambda^{*j_{\alpha}}} \left(\frac{\Omega(\lambda^{*}) - A_{0}}{(\lambda^{*} - \lambda)^{k+1}} \right) \right\}. \tag{1.14}$$

Предельный переход в (1.14) обоснован в силу условий, налагаемых на функции вида (1.1).

Из (1.14) и (1.3) получим

$$\int_{\lambda}^{f} Y_{a}(x) Z_{\beta}(x) dx = \int_{\lambda}^{f} Y_{a}(x) Z_{\beta}(x) Z_{\beta}(x) dx = \int_{\lambda}^{f} Y_{a}(x) Z_{\beta}(x) Z_{\beta}(x) dx = \int_{\lambda}^{f} Y_{a}(x) Z_{\beta}(x) Z_{\beta}(x) Z_{\beta}(x) Z_{\beta}(x) dx = \int_{\lambda}^{f} Y_{a}(x) Z_{\beta}(x) Z_{\beta}($$

^{*} Здесь ради краткости введено обозначение $\frac{d^k}{d\lambda^k}F(\lambda) = [F(\lambda)]^{(k)}$.

$$= \lim_{\lambda, \lambda^{a} \sim \lambda_{0}} \left\{ \frac{j_{a}!}{j_{\beta}! \left(p - j_{\beta} - 1\right)!} \frac{\partial^{p - j_{\beta}} - 1}{\partial \lambda^{p - j_{\beta}} - 1} \frac{\left(\lambda - \lambda_{0}\right)^{p}}{\left(\lambda - \lambda^{a}\right)^{j_{a} + 1}} + \frac{1}{j_{\beta}!} \frac{\partial^{j_{a}}}{\partial \lambda^{*j_{a}}} \frac{\left(\lambda^{a} - \lambda_{0}\right)^{p}}{\left(\lambda^{a} - \lambda\right)^{p - j_{\beta}}} + \frac{1}{j_{\beta}!} \frac{\partial^{j_{a}}}{\partial \lambda^{*j_{a}}} \left[\left(\Omega\left(\lambda^{a}\right) - A_{0}\right) \sum_{k=p-j_{\beta}}^{\infty} \left[\frac{\left(\lambda - \lambda_{0}\right)^{p}}{\Omega\left(\lambda\right) - A_{0}} \right]^{(k)} \frac{\left(\lambda^{a} - \lambda\right)^{k - p + j_{\beta}}}{k!} \right] \right\}. \quad (1.15)$$

Ho

$$\begin{split} &\lim_{\lambda_{i},\lambda^{*}\rightarrow\lambda_{0}}\frac{\partial^{j_{a}}}{\partial\lambda^{*}_{j_{a}}}\left[\left(\Omega\left(\lambda^{*}\right)-A_{0}\right)\sum_{k=p-j_{0}}^{\infty}\left[\frac{(\lambda-\lambda_{0})^{p}}{\Omega\left(\lambda\right)-A_{0}}\right]^{(k)}\frac{(\lambda^{*}-\lambda)^{k-p+j_{0}}}{k!}\right]=\\ &=\lim_{\lambda^{*}\rightarrow\lambda_{0}}\frac{\partial^{j_{0}}}{\partial\lambda^{*}_{j_{a}}}\left[\left(\lambda^{*}-\lambda_{0}\right)^{p}\frac{\Omega\left(\lambda^{*}\right)-A_{0}}{(\lambda^{*}-\lambda_{0})^{o}}\sum_{k=p-j_{0}}^{\infty}b_{k}\left(\lambda^{*}-\lambda_{0}\right)^{k-p-j_{0}}\right]=\\ &=\lim_{\lambda^{*}\rightarrow\lambda_{0}}O\left((\lambda^{*}-\lambda_{0})^{p-j_{a}}\right)=0, \end{split} \tag{1.16}$$

так как $j_a \leqslant p-1$.

Следовательно, из (1.15) имеем

$$\int_{0}^{1} Y_{\alpha}(x) Z_{\beta}(x) dx =$$

$$= \lim_{\lambda, \lambda^{\bullet} = \lambda_{\delta}} \left\{ \frac{j_{\alpha}!}{j_{\beta}!(p - j_{\beta} - 1)!} \frac{\partial^{p - j_{\beta} - 1}}{\partial \lambda^{p - j_{\beta} - 1}} \frac{(\lambda - \lambda_{0})^{p}}{(\lambda - \lambda^{\bullet})^{j_{\alpha} + 1}} + \frac{1}{j_{\beta}!} \frac{\partial^{j_{\alpha}}}{\partial \lambda^{*j_{\alpha}}} \frac{(\lambda^{*} - \lambda_{0})^{p}}{(\lambda^{*} - \lambda)^{p - j_{\beta}}} \right\} =$$

$$= \lim_{\lambda \to \lambda_{\delta}} \frac{j_{\alpha}!}{j_{\beta}!(p - j_{\beta} - 1)!} \frac{\partial^{p - j_{\beta} - 1}}{\partial \lambda^{p - j_{\beta} - 1}} (\lambda - \lambda_{0})^{p - j_{\alpha} - 1} =$$

$$= \begin{cases} 0, \ j_{\alpha} \neq j_{\beta} \\ 1, \ j_{\alpha} = j_{\beta} \end{cases} (\alpha, \beta = 1, 2, ...). \tag{1.17}$$

Из (1.13) и (1.17) следует утверждение (1.10) теоремы.

2°. Биортогональные системы функций типа Миттаг-Лефлера и их асимптотика. Изложенный выше общий способ образования биортогональных систем целых функций осуществим теперь на конкретном примере, построив такие системы из комбинаций функций типа Миттаг-Лефлера. Пусть a_i , b_i (i=1,2) — произвольные вещественные параметры, удовлетворяющие лишь условию

$$a_1^2 + a_2^2 = b_1^2 + b_2^2 = 1,$$
 (2.1)

Введем в рассмотрение функции

$$y(x, \lambda, \rho) = \sum_{j=1}^{2} a_{j} x^{\mu_{j} - 1} E_{\rho}(\lambda x^{\frac{1}{\rho}}; \mu_{j}),$$
 (2.2)

$$z(x, \lambda, \rho) = \sum_{j=1}^{2} b_{j} (1-x)^{\nu_{j}-1} E_{\rho}(\lambda (1-x)^{\frac{1}{\rho}}; \nu_{j}),$$
 (2.3)

где параметры μ_f и ν_f (j=1,2) пока подчинены лишь ограничениям $\mu_1 > \mu_2 > 0, \quad \nu_1 > \nu_0 > 0.$ (2.4)

Так как при любых $\mu > 0$ и a > 0, $E_p(az; \mu)$ есть целая функция порядка p и типа a^p , то из формул (2.2) и (2.3) следует, что

1) для всех
$$x\in (0,\,l)$$
 $\frac{\partial^k y\left(x,\,\lambda,\,\rho\right)}{\partial \lambda^k}$ и $\frac{\partial^k z\left(x,\,\lambda,\,\rho\right)}{\partial \lambda^k}(k\geqslant 0)$ суть це-

лые функции от λ порядка ρ и типа не выше, чем I;

2) при любых $k_1 > 0$ и $k_2 > 0$ функции

$$\frac{\partial^{k_1} y\left(x,\lambda,\rho\right)}{\partial \lambda^{k_1}}$$
, $\frac{\partial^{k_2} z\left(x,\lambda,\rho\right)}{\partial \lambda^{k_2}}$ $u = \frac{\partial^{k_1} y\left(x,\lambda,\rho\right)}{\partial \lambda^{k_1}}$, $\frac{\partial^{k_2} z\left(x,\lambda,\rho\right)}{\partial \lambda^{k_2}}$

нз класса L₁ (0, 1).

Наконец, составим целую функцию

$$\omega(\lambda, p) = \lambda \sum_{j_1, j_2=1}^{2} a_{j_1} b_{j_2} I^{\mu_{j_1} + \nu_{j_2} - 1} E_p(I^{\frac{1}{p}} \lambda; \mu_{j_1} + \nu_{j_2}). \tag{2.5}$$

Очевидно, что ω (λ , ρ) — целая функция от λ порядка ρ и типа l. Пемма 2. При любых λ и λ^* ($\lambda \neq \lambda^*$) справедливы формулы

$$\int_{0}^{l} x^{\alpha-1} E_{\rho}(\lambda x^{\frac{1}{\rho}}; \alpha) (l-x)^{\beta-1} E_{\rho}(\lambda^{\alpha} (l-x)^{\frac{1}{\rho}}; \beta) dx =$$

$$= \frac{\lambda E_{\rho}(l^{\frac{1}{\rho}}\lambda; \alpha+\beta) - \lambda^{\alpha} E_{\rho}(l^{\frac{1}{\rho}}\lambda^{\alpha}; \alpha+\beta)}{\lambda - \lambda^{\alpha}} I^{\alpha+\beta-1}, \qquad (2.6)$$

$$\int_{0}^{l} u(x, \lambda, \alpha) \alpha(x, \lambda^{\alpha}; \alpha) dx = \frac{\omega(\lambda, \rho) - \omega(\lambda^{\alpha}, \rho)}{\lambda - \lambda^{\alpha}}$$

$$\int_{0}^{1} y(x, \lambda, \rho) z(x, \lambda^{*}, \rho) dx = \frac{\omega(\lambda, \rho) - \omega(\lambda^{*}, \rho)}{\lambda - \lambda^{*}}, \qquad (2.7)$$

$$(\alpha, \beta > 0).$$

Доказательство. Заметим сначала, что формула (2.7) следует из (2.6) в силу введенных выше обозначений (2.2), (2.3) и (2.5). Поэтому достаточно убедиться в справедливости формулы (2.6). Исходя из разложения

$$E_{p}(z; \mu) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{z^{k}}{\Gamma(\mu + k\rho^{-1})}$$
 (2.8)

для любых λ н λ^* ($\lambda \neq \lambda^*$) имеем:

$$\begin{split} \int_{0}^{t} x^{\alpha-1} E_{\varrho}(\lambda x^{\frac{1}{\varrho}}; \alpha) & (l-x)^{\beta-1} E_{\varrho}(\lambda^{*}(l-x)^{\frac{1}{\varrho}}; \beta) \, dx = \\ &= \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{m=0}^{\infty} \frac{\lambda^{n} \lambda^{*m}}{\Gamma(\alpha + n\varrho^{-1}) \Gamma(\beta + m\varrho^{-1})} \int_{0}^{t} x^{\frac{n}{\varrho} + \alpha - 1} (l-x)^{\frac{m}{\varrho} + \beta - 1} \, dx = \\ &= \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{m=0}^{\infty} \frac{\lambda^{n} \lambda^{*m} l^{\frac{n+m}{\varrho}}}{\Gamma(\alpha + \beta + (n+m)\varrho^{-1})} = \\ &= t^{\alpha + \beta - 1} \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{k=n}^{\infty} \frac{\lambda^{n} \lambda^{*n} l^{\frac{n+m}{\varrho}}}{\Gamma(\alpha + \beta + k\varrho^{-1})} = \\ &= t^{\alpha + \beta - 1} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{\lambda^{*k} l^{\frac{k}{\varrho}}}{\Gamma(\alpha + \beta + k\varrho^{-1})} \sum_{n=0}^{k} \left(\frac{\lambda}{\lambda^{*}}\right)^{n} = \frac{l^{\alpha + \beta - 1}}{\lambda - \lambda^{*}} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{t^{\frac{k}{\varrho}} (\lambda^{k+1} - \lambda^{*k+1})}{\Gamma(\alpha + \beta + k\varrho^{-1})} \\ &= t^{\alpha + \beta - 1} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{\lambda^{*k} l^{\frac{k}{\varrho}}}{\Gamma(\alpha + \beta + k\varrho^{-1})} \sum_{n=0}^{k} \left(\frac{\lambda}{\lambda^{*}}\right)^{n} = \frac{l^{\alpha + \beta - 1}}{\lambda - \lambda^{*}} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{t^{\frac{k}{\varrho}} (\lambda^{k+1} - \lambda^{*k+1})}{\Gamma(\alpha + \beta + k\varrho^{-1})} \\ &= (\alpha, \beta > 0). \end{split}$$

Отсюда, в силу (2.8) получим требуемую формулу (2.6).

Установим теперь формулы, характеризующие асимптотическое поведение целых функций у (x, λ, ρ) , $z(x, \lambda, \rho)$ и $\omega(\lambda, \rho)$ в плоскости комплексного переменного λ . Эти формулы, как убедимся далее, позволяют доказать, что если $\rho > \frac{1}{2}$ то при любом вещественном $A_0 \neq 0$ целая функция $\omega(\lambda, \rho) - A_0$ имеет счетное множество нулей*.

Это обстоятельство, в свою очередь, даст нам возможность построить по способу, изможенному в п. 1°, системы функций $\{\hat{y}_{z}(x)\}$ и $\{\hat{z}_{z}(x)\}$. $(\alpha = 1, 2, ...)$, биортогональные на отрезке [0, l].

Для достижения намеченной цели воспользуемся известными [1, 2, 3] асимптотическими свойствами функции $E_p(z; \mu)$, которые заключаются в следующем:

- A) Случай когда $p=\frac{1}{2}$ Для любого целого числа p>1
- a) $npu \ 0 < \arg z < \pi$, $\kappa orda \ |z| \to \infty$

^{*} Как унидим ниже при $\phi=1$ имеется исключительный случай, когда нужно полагать, что $A_0 \neq \mathrm{sign}(a_2b_2).$

$$E_{\frac{1}{2}}(z; \mu) = \frac{1}{2} z^{\frac{1}{2}(1-\mu)} \left\{ e^{z^{\frac{1}{2}}} + e^{-i\pi(1-\mu)} e^{-z^{\frac{1}{2}}} \right\} -$$

$$- \sum_{k=1}^{p} \frac{z^{-k}}{\Gamma(\mu - 2k)} + 0\left(\frac{1}{z^{p+1}}\right); \tag{2.9}$$

6) $npu - \pi \leq \arg z \leq 0$, $\kappa o z \partial a |z| \to \infty$

$$E_{\frac{1}{2}}(z; \mu) = \frac{1}{2} z^{\frac{1}{2}(1-\mu)} \left\{ e^{z^{\frac{1}{2}}} + e^{i\pi(1-\mu)} e^{-z^{\frac{1}{2}}} \right\} - \frac{\sum_{k=1}^{\mu} z^{-k}}{\Gamma(\mu-2k)} + 0\left(\frac{1}{z^{\rho+1}}\right); \qquad (2.10)$$

B) $\kappa o r \partial a \times \rightarrow + \infty \ (Jm \times = 0)$

$$E_{\frac{1}{2}}(-x; \mu) = x^{\frac{1}{2}(1-\mu)} \cos \left[\sqrt{x} + \frac{\pi}{2} (1-\mu) \right] - \sum_{k=1}^{p} \frac{(-1)^{k} x^{-k}}{\Gamma(\mu - 2k)} + 0 \left(\frac{1}{x^{p+1}} \right)$$
(2.11)

Б) Случай когда р> $\frac{1}{2}$. Для любого целого числа p>1,

если 20 фиксированное число из интервала

$$\frac{\pi}{2\rho} < \alpha_0 < \min\left\{\pi, \frac{\pi}{\rho}\right\}, \tag{2.12}$$

mo, когда $|z| \to \infty$, имеем

a) $npu \mid \arg z \mid < \alpha_0$

$$E_{p}(z; \mu) = \rho z^{\phi(1-\mu)} e^{z^{\theta}} - \frac{z^{-k}}{\Gamma(\mu - k\rho^{-1})} + 0\left(\frac{1}{z^{\rho+1}}\right); \qquad (2.13)$$

6) $npu | \arg z | > \alpha_0$

$$E_{\rho}(z; \mu) = -\sum_{k=1}^{\rho} \frac{z^{-k}}{\Gamma(\mu - k\rho^{-1})} + 0\left(\frac{1}{z^{\rho+1}}\right)$$
 (2.14)

Кроме того, во всех формулах порядок дополнительных членов равномерен относительно соответствующих углов.

Из формул (2.9), (2.10), (2.13) и (2.14) и из определений (2.2), (2.3) и (2.5) функций $y(x, \lambda, \rho), z(x, \lambda, \rho)$ и $\omega(\lambda, \rho)$ вытекают следующие формулы, характеризующие их поведение при больших $|\lambda|$ в различных частях плоскости λ .

 Π е м м в 3. Пусть ε $\left(0 < \varepsilon < \frac{l}{2}\right)$ любое фиксированное число. Тогда при $|\lambda| \to \infty$ справедливы следующие асимптотические формулы:

A) Случай, когда
$$p = \frac{1}{2}$$

а) равномерно относительно $x \in [\varepsilon, l]$

$$y\left(x,\lambda,\frac{1}{2}\right) = \frac{1}{2} \sum_{j=1}^{2} a_{j} \lambda^{\frac{1}{2}\left(1-\mu_{j}\right)} \left\{ x^{x^{\lambda_{j}^{\frac{1}{2}}}} + e^{\mp i\pi\left(1-\mu_{j}\right)} e^{-x\lambda_{j}^{\frac{1}{2}}} \right\} + 0\left(\frac{1}{\lambda}\right); (2.15)$$

б) равномерно относительно $x \in [0, l-\varepsilon]$

$$z\left(x, \lambda, \frac{1}{2}\right) = \frac{1}{2} \sum_{j=1}^{2} b_{j} \lambda^{\frac{1}{2}(1-\gamma_{j})} \left\{ e^{(l-x)\lambda^{\frac{1}{2}}} + \frac{1}{2} e^{\mp i\pi(1-\gamma_{j})} e^{-(l-x)\lambda^{\frac{1}{2}}} \right\} + 0 \left(\frac{1}{\lambda}\right); \qquad (2.16)$$

$$B) \quad \omega\left(\lambda, \frac{1}{2}\right) = \frac{1}{2} \sum_{j_{1}, j_{2}=1}^{2} a_{j_{1}} b_{j_{2}} \lambda^{\frac{1}{2} + \frac{1}{2}(1-\mu_{j_{1}}-\gamma_{j_{2}})} \left\{ e^{\hbar^{\frac{1}{2}}} + \frac{\pi}{2} i\pi \left(1-\mu_{j_{3}}-\gamma_{j_{2}}\right) e^{-\hbar^{\frac{1}{2}}} \right\} + \frac{\pi}{2} i\pi \left(1-\mu_{j_{3}}-\gamma_{j_{2}}\right) e^{-\hbar^{\frac{1}{2}}} + 1 + \frac{\pi}{2} \frac{A_{k}^{\left(\frac{1}{2}\right)}}{\lambda^{k-1}} + 0 \left(\frac{1}{\lambda^{p}}\right). \qquad (2.17)$$

В этих формулах знаки — или + берутся при $0 \le \arg \lambda \le \pi$ или — $\pi \le \arg \lambda \le 0$ соответственно. Значения постоянных коэффициентов $A_k^{\binom{1}{2}}$ будут приведены ниже.

Б) Случай, когда
$$\rho > \frac{1}{2}$$

a) nycms |argλ| < α0, morda

$$y(x,\lambda,\rho) = \rho \left\{ \sum_{j=1}^{2} a_{j} \lambda^{\rho} (1-\mu_{j}) \right\} e^{x\lambda^{\rho}} + 0 \left(\frac{1}{\lambda}\right), \quad x \in [s,t], \quad (2.18)$$

$$z(x, \lambda, \rho) = \rho \left\{ \sum_{j=1}^{3} b_{j} \lambda^{\rho} \left(1 - \gamma_{j} \right) \right\} e^{(l-x)\lambda^{\rho}} + O\left(\frac{1}{\lambda}\right) x \in [0, l-\epsilon], \quad (2.19)$$

притом равномерно относительно х в соответствующих отрезках

$$\begin{split} w\left(\lambda,\,\mathrm{p}\right) &= \mathrm{p}\lambda^{1-\mathrm{p}} \Bigl\{ \sum_{j=1}^{2} a_{j} \lambda^{\mathrm{p}\left(1-\mu_{j}\right)} \Bigr\} \Bigl\{ \sum_{j=1}^{2} b_{j} \lambda^{\mathrm{p}\left(1-J_{j}\right)} \Bigr\} \, e^{D^{\mathrm{p}}} + \\ &+ \sum_{k=1}^{p} \frac{A_{k}^{\mathrm{(p)}}}{\lambda^{k-1}} + 0 \left(\frac{1}{\lambda^{p}}\right) = \end{split}$$

$$= p \left\{ \sum_{j_0, j_2=1}^{2} a_{j_0} b_{j_2} \lambda^{1+p(1-\mu_{j_0}-\nu_{j_2})} \right\} e^{i\lambda^{\frac{p}{p}}} + \sum_{k=1}^{p} \frac{A_k^{(p)}}{\lambda^{k-1}} + 0 \left(\frac{1}{\lambda^{p}} \right), \quad (2.20)$$

20e

$$A_k^{(p)} = -l^{-l - \frac{k}{\rho}} \sum_{j_1, j_2 = 1}^{2} \frac{a_{j_1} b_{j_2} l^{\mu_{j_1} + \nu_{j_2}}}{\Gamma(\mu_{j_1} + \nu_{j_2} - kp^{-1})} \cdot \left(\rho > \frac{1}{2}, k = 1, 2, ...\right); (2.21)$$

nyemь | argλ | > 20, mor∂a

$$y(x, \lambda, p) = -\left\{\sum_{j=1}^{2} \frac{a_{j}x^{\mu_{j}} - p^{-1} - 1}{\Gamma(\mu_{j} - p^{-1})}\right\} \frac{1}{\lambda} + 0\left(\frac{1}{\lambda^{2}}\right), \quad (2.22)$$

$$z(x, \lambda, \rho) = -\left\{\sum_{j=1}^{2} \frac{b_{j}x^{\gamma_{j}-\rho^{-1}-1}}{\Gamma(\nu_{j}-\rho^{-1})}\right\} \frac{1}{\lambda} + 0\left(\frac{1}{\lambda^{2}}\right),$$
 (2.23)

притом равномерно относительно х в соответствующих отрезках,

$$\omega(\lambda, \rho) = -\sum_{k=1}^{p} \frac{A_{k}^{(p)}}{\lambda^{k-1}} + 0\left(\frac{1}{\lambda^{p}}\right). \tag{2.24}$$

Обозначим через e_0 множество тех комбинаций индексов j_1 и $j_2(=1, 2)$, при которых произведения $a_{j_1}b_{j_2}$ отличны от нуля. На параметры μ_1 , μ_2 ; ν_1 , ν_2 будем накладывать дополнительные ограничения:

$$\min_{e_a} \{1 + p (1 - \mu_{f_1} - \nu_{f^2})\} > 0$$

и поэтому,

$$\tau_{g} = \max_{(j_{i}, j_{g}) \in r_{g}} \{1 + \rho (1 - \mu_{j_{i}} - \nu_{j_{g}})\} \gg 0, \ \rho \gg \frac{1}{2}$$
(2.25)

Иначе говоря

$$\mu_{j_1} - ||y_{j_2}|| \le 1 + p^{-1}, \ (j_1, \ j_2) \in e_0.$$
 (2.25')

Заметим, что в силу условий (2.4)

$$\tau_p \ll 1 + \rho$$

кроме того, из формулы (2.5) заключаем, что

1) значение $\tau_{\rm p}=0$ может достигаться лишь при $a_1=b_1=0$ и тогда

$$\omega(\lambda, \rho) = a_2 b_2 t^{\frac{1}{2}} \lambda E_{\rho} (t^{\frac{1}{2}} \lambda; 1 + \rho^{-1}) =$$

=
$$sig n(a_2b_2) \{E_9(l^{\frac{1}{2}}\lambda; 1) - 1\};$$
 (2.26)

2) значение $\tau_{\phi} > 0$ также может достигаться лишь при одной комбинации индексов $(r, s) \in e_{\phi}$:

$$\tau_{\rho} = 1 + \rho (1 - \mu_r - \nu_s),$$
 (2.25")

тогда асимптотические формулы (2.17) и (2.20), характеризующие поведение функции $\omega(\lambda, \rho)$, можно записать в более простом виде. Именно, когда $\rho = \frac{1}{\Omega}$, имеем

$$\omega\left(\lambda; \frac{1}{2}\right) = \frac{1}{2} a_r b_s \lambda^{\frac{1}{2}} \left\{ \left[e^{i\lambda_s^{\frac{1}{2}}} + e^{\mp 2\pi i v_{|_2}} e^{-i\lambda_s^{\frac{1}{2}}} \right] + \right. \\
+ \varphi_1^{(\mp)}(\lambda) e^{i\lambda_s^{\frac{1}{2}}} + \varphi_2^{(\mp)}(\lambda) e^{-i\lambda_s^{\frac{1}{2}}} \right\} + \sum_{k=1}^{p} \frac{A_k^{(\frac{1}{2})}}{\lambda^{k-1}} + 0\left(\frac{1}{\lambda^p}\right), \quad (2.17')$$

где функции $\phi_1^{(\mp)}(\lambda)$ и $\phi_2^{(\mp)}(\lambda)$ имеют порядок $0\,(\lambda^{-\alpha}),\,(\alpha>0),\,$ а знаки — жли + берутся соответственно, когда $0<\arg\lambda<\pi$ или $-\pi<\arg\lambda<0.$

В случае же, когда $\rho > \frac{1}{2}$ и $|\arg \lambda| < \alpha_0$

$$\omega\left(\lambda,\rho\right) = \varrho a_r b_s \left(1 + \frac{1}{2} \left(\lambda\right)\right) e^{\hat{L}^2} + \sum_{k=1}^{p} \frac{A_k^{(p)}}{\lambda^{k-1}} + 0\left(\frac{1}{\lambda^p}\right). \tag{2.20}$$

где $\varphi(\lambda)$ имеет порядок $O(\lambda^{-n})$, $(\alpha > 0)$.

 3° . Нули функции $\omega(\lambda; \rho) - A_0$, при $\tau_{\rho} = 0$. Хотя нам достаточно было лишь установить существование счетного множества нулей у функции $\omega(\lambda, \rho) - A_0$, но в настоящем и в последующем пунктах в ряде лемм мы исследуем характер их распределения и асимптотику. При этом в основном мы будем придерживаться способа Вимана [5], впервые исследовавшего вопрос распределения нулей функции $E_{\rho}(z; 1)$.

Лемма 4. Пусть
$$z_p = 0 \left(\rho > \frac{1}{2} \right) u$$

$$C_0 = \mathrm{sign} \left(a_2 b_2 \right) A_0 + 1, \tag{3.1}$$

тогда:

а) при $\varrho = \frac{1}{2}$ и $|C_0| \leqslant 1$ все нули функции $\omega(\lambda, \varrho) - A_0$ лежат

на отрицательной полуоси — ∞ < 1. < 0 и представляются в виде

$$\gamma_k = -\left(\frac{\arccos C_0 + 2\pi k}{I}\right)^2, (k = 0, \pm 1, \pm 2,...);$$
(3.2)

кроме того, при $|C_0| < 1$ нули γ_k простые, а при $|C_0| = 1$ все они, кроме. быть может, первого имеют кратность, равную двум;

6) при
$$\rho = \frac{1}{2}$$
, $|C_0| > 1$ все нули функции $\omega\left(\lambda, \frac{1}{2}\right) - A_0$ про-

стые, лежат на параболе $Re \lambda^2 = z_0$, где $z_0 > 0$ есть корень уравнения ch $L_0 = |C_0|$, и представляются в виде

$$\eta_k = \left(\sigma_0 + \frac{2\pi k}{l}i\right)^2, (k = 0, \pm 1, \pm 2,...), \text{ ecans } C_0 > 1,$$

$$2\pi \left(k + \frac{1}{l}\right)$$
(3.3)

$$\gamma_k = \left(\sigma_0 + rac{2\pi\left(k + rac{1}{2}
ight)}{l}i
ight)^2$$
, $(k = 0, \pm 1, \pm 2,...)$, если $C_0 < -1$;

в) при $\varrho > \frac{1}{2}$ для любого $0 < \delta < \min \left\{ \frac{\pi}{2\varrho}, \pi - \frac{\pi}{2\varrho} \right\}$ все достаточно большие по модулю нули функции $\omega \left(\lambda, \varrho \right) - A_{\theta}$ простые, лежат внутри углов

$$\left|\arg\lambda - \frac{\pi}{2\rho}\right| < \delta, \quad \left|\arg\lambda + \frac{\pi}{2\rho}\right| < \delta,$$
 (3.4)

при этом, нумеруя нули, лежащие соответственно в полуплоскостях $Jm\lambda > 0$ и $Jm\lambda < 0$ в порядке возрастания их модулей и обозначая их через $\{\gamma_{k}^{(\pm)}\}$, будем иметь асимптотические формулы

$$T_k^{(\pm)} = \pm \frac{2\pi k}{I}i + \frac{\log C_0}{I}; \quad \rho = 1, \quad C_0 \neq 0,$$
 (3.5)

$$\gamma_k^{(\pm)} = e^{\pm i \frac{\pi}{2p}} \left(\frac{2\pi k}{l} \right)^{\frac{1}{p}} \left[1 + 0 \left(\frac{\log k}{k} \right) \right], \quad p \neq 1.$$
(3.6)

Доказательство. При $\tau_{\rho}=0,\;\left(\rho\gg\frac{1}{2}\right)$ из (2.26) и (3.1) следует, что искомые нули суть кории уравиения

$$E_{e}(l^{\frac{1}{2}}\lambda; 1) = C_{0}.$$
 (3.7)

Поэтому, когда $\rho = \frac{1}{2}$ или $\rho = 1$, вопрос соответственно сводится к простому подсчету корней уравнений

$$\operatorname{ch} I \sqrt{\lambda} = C_0 \quad \text{if } e^{i\lambda} = C_0.$$

Отсюда легко приходим к утверждениям а), б) и к (3.5).

Из асимптотических формул (2.13) и (2.14) легко следует, что

лостаточно большне по модулю нули функции ${}^*E_{\mathfrak{p}}(I^{\mathfrak{p}}\lambda; 1) - C_{\mathfrak{o}}$ могут лежать только в угловых областях вида (3.4).

Для установления формулы (3.6) нужно различить два случая: $C_0 \neq 0$ н $C_0 = 0$.

Положим сначала $C_0 \neq 0$, тогда кории функции*

$$\omega_0(\lambda, p) = pe^{t\lambda^p} - C_0$$

простые, симметрично расположены в полуплоскостях $Jm\lambda>0$ и $Jm\lambda<0$ и представляются в виде

$$\begin{split} \mu_{k}^{(\pm)} &= \left\{ \pm \frac{2\pi k}{l} \, i + \frac{1}{l} \log \frac{|C_{0}|}{\rho} \right\}^{\frac{1}{\rho}} \text{при } C_{0} > 0, \\ \mu_{k}^{(\pm)} &= \left\{ \pm \frac{(2k+1)\pi}{l} \, i + \frac{1}{l} \log \frac{|C_{0}|}{\rho} \right\}^{\frac{1}{\rho}} \text{при } C_{0} < 0, \\ (k = 0, 1, 2, \ldots). \end{split} \tag{3.8}$$

Все эти корни лежат на кривой

$$L_0: r^p \cos \rho \varphi = \frac{1}{l} \log \frac{|C_0|}{\rho}, \quad |\varphi| < \frac{\pi}{\rho}$$
 (3.9)

и соответственно перемежаются с точками

$$v_{k}^{(\pm)} = \left\{ \pm \frac{(2k+1)\pi}{l} i + \frac{1}{l} \log \frac{|C_{0}|}{\rho} \right\}^{\frac{1}{p}}, \quad C_{0} > 0,$$

$$v_{k}^{(\pm)} = \left\{ \pm \frac{2k\pi}{l} i + \frac{1}{l} \log \frac{|C_{0}|}{\rho} \right\}^{\frac{1}{p}}, \quad C_{0} < 0.$$
(3.10)

лежащими на той же кривой $L_{\rm o}$. При этом

$$\omega_0(\gamma_k^{(-)}, p) = -2C_0 \quad (k = 0, 1, 2,...).$$
 (3.11)

Рассмотрим дугу l_k окружности $|\lambda| = |\gamma_k^{(\pm)}|$, лежащую между верхними половинами кривых

$$L_0^{(\pm)}(\gamma): r^{\varphi} \cos \varrho \varphi = \frac{1}{I} \left[\log \frac{|C_0|}{\varrho} \pm \gamma \right], \quad |\varphi| < \frac{\pi}{\varrho}, \quad (3.12)$$

где ү>0 любое,

Очевидно, что верхняя половина кривой L_0 лежит между верхними половинами кривых $L_0^{(+)}(\gamma)$ и $L_0^{(-)}(\gamma)$.

Если точки $|v_k|e^{l\phi_k^l}$ и $|v_k|e^{l\phi_k^l}$ — суть начало и конец дуги l_k , то имеем

$$|v_k|^2 \cos \varphi \dot{v}_k = \frac{1}{\ell} \left\{ \log \frac{|C_0|}{\rho} + \tau \right\},$$

^{*} Мы имеем в виду лишь кории, лежащие в угловых областях (3.4).

$$|v_k|^p \cos p \varphi_k^* = \frac{1}{I} \left\{ \log \frac{|C_0|}{p} - \gamma \right\},$$

при этом $\lambda = |v_k| e^{i\varphi} \in I_k$, если $\varphi_k \leqslant \varphi \leqslant \varphi_k$.

Покажем теперь, что существует достаточно большой номер $N_{\rm o}$ такой, что

$$|\omega_0(\lambda, \rho)| > |C_0|$$
 при $\lambda \in I_k$ и $k > N_0$. (3.14)

Из формул (3.13) имеем:

$$|\mathbf{v}_{k}|^{p} \sin \frac{-\mathbf{p}}{2} (\mathbf{p}_{k}^{*} + \mathbf{p}_{k}^{*}) \sin \frac{\mathbf{p}}{2} (\mathbf{p}_{k}^{*} - \mathbf{p}_{k}^{*}) = \frac{2}{I}$$

$$(3.15)$$

$$\lim_{k \to +\infty} \varphi_k' = \lim_{k \to +\infty} \varphi_k' = \frac{\pi}{2\rho},$$

поэтому

H

$$\lim_{k \to +\infty} |\nu_k|^p \sin \frac{\theta}{2} \left(\varphi_k^* - \varphi_k^* \right) = \frac{2}{l} \tag{3.16}$$

Далее, при $\lambda = |\nu_k| e^{i\phi} \in I_\kappa$ имеем:

$$\omega_0(\lambda, p) = pe^{l ||\gamma_k||^p} e^{le\tau} - C_0 =$$

$$= -C_0 |1 + e^{l ||\gamma_k||^p} (e^{le\tau} - e^{le\tau_k}) |, \qquad (3.17)$$

где положено $v_k = |v_k| e^{i\varphi_k}$, (k = 0, 1, 2,...). Но из (3.15), (3.16) и формулы

$$\begin{split} e^{i\mathbf{p}\mathbf{q}} - e^{i\mathbf{p}\mathbf{q}_k} &= -2\sin\frac{\mathbf{p}}{2}\left(\mathbf{q} + \mathbf{q}_k\right)\sin\frac{\mathbf{p}}{2}\left(\mathbf{q} - \mathbf{q}_k\right) + \\ &+ 2i\cos\frac{\mathbf{p}}{2}\left(\mathbf{q} + \mathbf{q}_k\right)\cos\frac{\mathbf{p}}{2}\left(\mathbf{q} - \mathbf{q}_k\right) \end{split}$$

следует, что

$$\begin{split} &\lim_{k \to \infty} |\gamma_k|^p Jm \, (e^{i\varphi_{\mathbb{P}}} - e^{i\varphi_k p}) = 0, \\ &\overline{\lim}_{k \to \infty} |\gamma_k|^p \, Re \, (e^{i\varphi_{\mathbb{P}}} - e^{i\varphi_k p}) < \frac{4}{l}. \end{split} \tag{3.18}$$

Наконец, из (3.17) и (3.18) вытакает, что при $l\in l_k$ $\lim_{n\to\infty} |\omega_n(\lambda,\rho)|\gg C_0(1+e^{-4}),$

откуда следует оценка (3.14).

Но на кривых $L_0^{(\pm)}$

$$| \omega_0(\lambda, \rho) | > | \rho e^{ir^{\rho} \cos \rho \phi} - | C_0 | | = | C_0 | | e^{\pm 1} - 1 |,$$
 (3.19)

поэтому в силу (3.14) и (3.19) будем иметь, что на контурах Δ_k криволинейных четырехугольников, ограниченных кусками кривых $L_0^{(\pm)}$ и дугами I_k и I_{k+1}

$$|\omega_0(\lambda, p)| > \frac{2}{3} |C_0|, \quad \lambda \in \Delta_k, \quad k > N_0.$$
 (3.20)

Но из асимптотической формулы (2.13) имеем:

$$\left\{E_{\mathfrak{p}}\left(I^{\frac{1}{\mathfrak{p}}}; 1\right) - C_{\mathfrak{p}}\right\} - \omega_{\mathfrak{p}}(\lambda, \mathfrak{p}) = 0\left(\frac{1}{\lambda}\right),$$
 (3.21)

поэтому по теореме Руше из (3.20) и (3.21) следует, что при $k > N_1 > N_0$ внутри контура Δ_k функция $E_{\mathfrak{p}}(\overline{I^{\mathfrak{p}}}\lambda; 1) - C_0$ имеет точно один простой нуль $\gamma_k^{(+)}$. При этом ясно, что будем иметь

$$\tau_k^{(+)} = \mu_k^{(+)} + \alpha_k \quad (k \gg N_0),$$
 (3.22)

где $|a_k| = 0$ (d_k), d_k — диаметр области, ограниченной контуром Δ_k . Но, как легко видеть, периметр контура Δ_k при больших k имеет порядок 0 (k), поэтому имеем также $d_k = 0$ (k). Отсюда и из формул (3.8), (3.22) следует, что при $k \to +\infty$

$$\gamma_{k}^{(+)} = e^{i\frac{\pi}{2p}} \left(\frac{2\pi k}{\ell}\right)^{\frac{1}{p}} \left[1 + 0\left(\frac{1}{k}\right)\right].$$
 (3.22)

Так как все достаточно большие по модулю, нули функции $\omega(\lambda, \rho) - A_0$ лежат внутри углов (3.4), то, если λ_* любой из таких нулей, из (2.13) имеем

$$pe^{h_{k}^{p}} = C_{0} + 0\left(\frac{1}{\lambda_{k}}\right)$$

или при $k > N_2$

$$\frac{1}{l} \left[\log \frac{|C_0|}{\rho} - \frac{1}{2} \right] < |\lambda_k|^\rho \cos \rho \varphi \arg \lambda_k < \frac{1}{l} \left[\log \frac{|C_0|}{\rho} + \frac{1}{2} \right].$$

Отсюда следует больше, чем утверждалось первоначально, а именно, что все достаточно большие по модулю нули функцив $\omega(\lambda, \rho) - A_0$ лежат между кривыми $L_0^{(\pm)}(\gamma)$. Это значит, что если пронумеровать нули функции $\omega(\lambda, \rho) - A_0$, лежащие в полуплоскости $Jm\lambda > 0$ в порядке возрастания их модулей, то формула (3.22) даст асимптотические выражения k-того нуля при $k \to +\infty$.

Аналогично, ввиду того, что $\gamma^{(-)}_{k} = \gamma^{(+)}_{k}$, для нулей функции $\omega(\lambda, p) - A_0$, лежащих в полуплоскости $Jm\lambda < 0$, получим асимптотическую формулу

$$\gamma_k^{\{-\}} = e^{-i\frac{\pi}{2\varrho}} \left(\frac{2\pi k}{l}\right)^{\frac{1}{\varrho}} \left[1 + 0\left(\frac{1}{k}\right)\right], \ k \to +\infty.$$

Таким образом, при $C_0 \neq 0$ мы получили лучшую асимптотику, чем утверждения (3.5) и (3.7) леммы.

Перейдем теперь к случаю, когда
$$C_0=0$$
 $\left(
ho>rac{1}{2}$, $ho
eq 1$ $\right)$. В этом

случае вопрос сводится к исследованию нулей функции $E_p(l^p)$ λ ; 1). Эта задача, как отмечалось выше, была исследована Виманом, однако ради полноты изложения мы приводим здесь необходимые выкладки, которые несколько отличаются от способа Вимана, и установим формулы (3.5) и (3.7).

Согласно формуле (2.13) в угловых областях (3.4) имеем:

$$E_{\rho}(l^{\frac{1}{\rho}}\lambda; 1) = \rho e^{l\lambda^{\rho}} - \frac{l^{\frac{1}{\rho}}}{\lambda \Gamma(1-\rho^{-1})} + 0\left(\frac{1}{\lambda^{2}}\right)$$
(3.23)

Положим

$$w_0(\lambda, p) = pe^{i\lambda^p} - \frac{i^{-\frac{1}{p}}}{\lambda\Gamma(1-p^{-1})}$$
 (3.24)

и аналогично случаю, когда $C_0 \neq 0$, рассмотрим кривую, бесконечные ветви которой лежат в угловых областях (3.4)

$$L_0: |\lambda e^{\hat{R}^p}| = C_p, \quad C_p = \frac{i I^{-\frac{1}{p}}}{\rho \Gamma(1 - \rho^{-1})}.$$
 (3.25)

При $\lambda = re^{i\varphi} \in L_0$ имеем

$$Ir^{\rho}\cos\rho\varphi = -\log r + \log C_{\rho}.$$
 (3.26)

Если μ_k и $\mu_{k+1}(\mid \mu_k \mid < \mid \mu_{k+1} \mid)$ — два последовательных нуля функции w_0 (λ , ρ), лежащие в верхней полуплоскости на кривой L_0 , то при переходе λ по кривой L_0 от μ_k до μ_{k+1} arg $\lambda e^{i \lambda^\beta}$ увеличивается на 2π и, веледствие непрерывности, в некоторой промежуточной точке $v_k \in L_k$

$$(|\mu_k| < \nu_k |< |\mu_{k+1}|)$$
 должны иметь $\nu_k e^{l\nu_k^0} = -C_\rho$, т. е. $\nu_k \omega_0 (\nu_k, \rho) = -2C_\rho$. (3.27)

Далее, рассмотрим дугу $\{l_k$ окружности $|\lambda| = |\nu_k|$, лежащую в верхней полуплоскости между кривыми

$$L_0^{(\pm)}(\gamma): Ir^{\varrho}\cos\varrho\varphi = -\log r + \log C_{\varrho} \pm \gamma.$$
 (3.28)

Тем же методом, что и при доказательстве (неравенства (3.20), получим, что на контурах Λ_h криволинейных четырехугольников, от-

раниченных дугами l_k и l_{k+1} и кусками кривых $L_n^{(\pm)}(\gamma)$, справедлива оценка

$$|\lambda \omega_0(\lambda, \rho)| \gg \frac{2}{3} |C_\rho|.$$
 (3.29)

С другой стороны, как и в случае $C_0 \neq 0$, легко убедиться, что все до-

статочно большие по модулю нули функции $E_p(L^p\lambda;1)$, лежат между кривыми $L_p^{(\pm)}(\gamma)$.

Из (3.23), (3.24) и (3.29) применением теоремы Руше получим,

что все достаточно большие по модудю нули функции $E_{\mathfrak{p}}(l^{\stackrel{\backprime}{p}}\lambda;1)$, дежащие в верхней полуплоскости, имеют вид

$$\gamma_k^{(+)} = \mu_k + \alpha_k,$$
(3.30)

где $|a_k| = 0$ (d_s) , d_k — диаметр области, ограниченной контуром Δ_k .

Так как μ_k есть k — тая точка, лежащая на верхней половине контура L_0 , где функция ω_0 (λ , ρ) обращается в нуль, то можно принять, что

Arg
$$\mu_k e^{i\mu_k p} = 2\pi k + 0,$$
 (3.31)

где | b | < т — некоторая постоянная.

Обозначая $\mu_k = |\mu_k| e^{i \psi_k}$, из (3.26) и (3.31) имеем:

$$\varphi_{k} = \frac{\pi}{2p} + \frac{\log|\mu_{k}|}{pI|\mu_{k}|^{p}} - \frac{\log|C_{p}|}{pI|\mu_{k}|^{p}} + 0\left(\frac{(\log|\mu_{k}|)^{3}}{|\mu_{k}|^{3p}}\right), \quad (3.32)$$

$$\varphi_k + I | \mu_k|^p \sin p \, \varphi_k = 2\pi k + 0.$$
 (3.33)

Из (3.32) и (3.33) получим

$$|\mu_k|^p = \frac{2\pi k}{l} - \frac{\pi}{2l\phi} + 0\left(\frac{(\log|\mu_k|)^2}{|\mu_k|^p}\right),$$
 (3.34)

откуда следует, что при $k \to +\infty$

$$|\mu_k|^p \sim \frac{2\pi k}{\ell}$$
, $\log |\mu_k| \sim \frac{1}{a} \log k$

и поэтому

$$|\psi_k| = \left(\frac{2\pi k}{l}\right)^{\frac{1}{\ell}} \left[1 + 0\left(\frac{\log^2 k}{k^2}\right)\right],$$

$$\psi_k = \frac{\pi}{2\phi} + 0\left(\frac{\log k}{k}\right).$$
(3.35)

Наконец, из формул (3.35) получим асимптотическую формулу

$$\mu_k = e^{i\frac{\pi}{2e}} \left(\frac{2\pi k}{l} \right)^{\frac{1}{e}} \left[1 + 0 \left(\frac{\log k}{k} \right) \right]$$
 (3.36)

или, заметив, что $d_k = 0$ ($k^{\frac{1}{p}} - \log k$), из (3.36) и (3.30) приходим к формуле (3.6) для $\gamma_k^{(+)}$. Наконец, заметив, что $\gamma_k^{(-)} = \gamma_k^{(+)}$, получим вторую из формул (3.6).

 4° . Нули функции \circ (κ ; ρ) — A_0 при $\tau_{\rho} > 0$. Переходим теперь к выяснению вопроса о распределении нулей функции \circ (λ ; ρ) — A_0 ($Jm A_0 = 0$) в случае, когда

$$\tau_{\rho} = 1 + \rho \left(1 - \mu_{P} - \nu_{\rho} \right) > 0, \quad \left(\rho > \frac{1}{2} \right).$$

Лемма 5. Пусть $\tau_1 > 0$. Тогда:

а) Для любого фиксированного числа $z_0 > 0$ все достаточно большие по модулю нули функции $\omega\left(i; \frac{1}{2}\right) - A_0$ лежат в области D_{ω_i} , ограниченной параболой

$$tr^{\frac{1}{2}}\cos\frac{\varphi}{2} = \varepsilon_s$$
, $|\varphi| < \pi$ (4.1)

и содержащей полуось $(-\infty, 0]$;

6) функция $w(k; \frac{1}{2}) - A_b$ имеет счетное множество нулей,

при этом все нули, лежащие вне достаточно большого круга, простые, лежат на отрицательной полуоси (— ∞,0] и, всли пронумеровать их в порядке возрастания их модулей, то справедлива асимптотическая формула

$$\gamma_k = -\left(\frac{\pi k}{t}\right)^2 \left[1 + 0\left(\frac{1}{k}\right)\right]. \quad (4.2)$$

Доказательство.

а) Для фиксированного значения $\sigma_0>0$ выберем число γ_0 (0 $<<\gamma_0<1$) из условня

$$\frac{1 + \gamma_0}{1 - \gamma_0} = e^{\gamma_0}, \tag{4.3}$$

Намереваясь ниже воспользоваться асимптотическими формулами (2.17'), выберем число $R_0 > 0$ так, чтобы

$$|1 + \varphi_1^{(\mp)}(\lambda)| > 1 - \gamma_0$$
, $|1 + I + I = \frac{\pm i2\pi \epsilon_1}{2} \varphi_2^{(\mp)}(\lambda)| < 1 + \gamma_0$, $|\lambda| > R_0$. (4.4)

Ввиду (4.3) и (4.4), заметив, что в дополнительной к D_{s_j} области G_{s_i}

$$Re |D^{\frac{1}{2}}| \gg \sigma_0$$

будем иметь: при $\lambda \in G_{z_0}$, $|\lambda| > R_0$

$$\frac{1}{2} a_{r} b_{s} \lambda^{\frac{\tau_{\frac{1}{2}}}{2}} \left\{ e^{D_{s}^{\frac{1}{2}}} (1 + \varphi_{1}^{(\mp)}(\lambda)) + e^{-D_{s}^{\frac{1}{2}}} (e^{\pm i2\pi\tau_{\frac{1}{2}}} + \varphi_{2}^{(\mp)}(\lambda)) \right\} \\
\geqslant \frac{1}{2} |a_{r} b_{s}| |\lambda|^{\frac{\tau_{\frac{1}{2}}}{2}} \left\{ e^{\tau_{0}} (1 - \gamma_{0}) - e^{-\tau_{0}} (1 + \gamma_{0}) \right\} = \\
= \frac{1}{2} |a_{r} b_{s}| (1 - \gamma_{0}) (e^{\tau_{0}} - 1) |\lambda|^{\frac{\tau_{1}}{2}}. \tag{4.5}$$

Выберем теперь число $R_1 \gg R_0$ таким образом, чтобы выполнялись неравенства

$$\left| A_{1}^{\left(\frac{1}{2}\right)} - A_{0} + 0 \left(\frac{1}{\lambda} \right) \right| \leq 1 + \left| A_{1}^{\left(\frac{1}{2}\right)} - A_{0} \right|, \quad |\lambda| \geqslant R_{1}. \tag{4.6}$$

$$\frac{1}{2} |a_{r}b_{s}| (1-\gamma_{0}) (e^{\gamma_{0}} - 1) |\lambda|^{\frac{\gamma_{1}}{2}} - 1 - |A_{1}^{\left(\frac{1}{2}\right)} - A_{0}| \geqslant$$

$$\geqslant \frac{1}{A} |a_{r}b_{s}| (1-\gamma_{0}) (e^{\gamma_{0}} - 1) |\lambda|^{\frac{\gamma_{1}}{2}} \geqslant 1, \quad |\lambda| \geqslant R_{1}.$$
(4.7)

Из оценок (4.5), (4.6) и (4.7), ввиду (2.17'), получим:

$$\left| \left| \omega \left(\lambda; \frac{1}{2} \right) - A_0 \right| \gg 1, \quad \lambda \in G_{z_0}, \quad |\lambda| \gg R_1,$$

отнуда следует первое утверждение леммы.

6) Так как при фиксированном значении $\sigma_0>0$ достаточно большие по модулю нули функции $\omega\left(\lambda;\frac{1}{2}\right)-A_0$ лежат внутри области

 D_{70} , где $0 \le Re \lambda^{\frac{1}{2}} < \tau_0$, то для выяснения асимптотического поведения этих нулей взамен (2.17') можно воспользоваться более простой формулой

$$\omega\left(\lambda; \frac{1}{2}\right) = \frac{1}{2} a_r b_s \lambda^{\frac{r_1}{2}} \left\{ e^{i\lambda^{\frac{1}{2}}} + e^{\mp i2\pi \tau_{\frac{1}{2}}} e^{-i\lambda^{\frac{1}{2}}} \right\} + A^{\left(\frac{1}{2}\right)} + A^{\left(\frac{1}{2}\right)} + \frac{A^{\left(\frac{1}{2}\right)}}{\lambda} + O(\lambda^{-2}) + O(\lambda^{\frac{r_1}{2}-\epsilon}), \alpha > 0, \lambda \in D\sigma_{0\epsilon}$$

$$(4.8)$$

Заметив, что $\omega(\lambda;\frac{1}{2})$ вещественна при $Jm\,\lambda=0$, при $\lambda=-r$, $0\!<\!r\!<\!+\infty$ будем иметь асимптотические представления

$$\omega\left(-r; \frac{1}{2}\right) - A_0 = a_r b_s r^{\tau_{\frac{1}{2}}} \cos\left[lr^{\frac{1}{2}} + \pi \tau_{\frac{1}{2}}\right] +$$

$$+ (A_1^{(\frac{1}{2})} - A_0) + 0 (r^{-1}) + 0 (r^{\tau_{\frac{1}{2}} - 2}), \text{ при } A_0 \neq A_1^{(\frac{1}{2})},$$

$$(4.9)$$

$$\[\omega\left(-r;\frac{1}{2}\right)-A_{0}\]r = a,b_{s}r^{1+\tau_{\frac{1}{2}}}\cos\left[t\sqrt{r}+\pi\tau_{\frac{1}{2}}\right] + A_{2}^{(\frac{1}{2})} + 0(r^{-1}) + 0(r^{1+\tau_{\frac{1}{2}}-x}), \text{ при } A_{0} = A_{1}^{(\frac{1}{2})}.$$
(4.10)

Из того, что левые части формул (4.9) и (4.10) вещественные функции от $r \in (0, +\infty)$, а главные члены правых частей обращаются в нуль в точках вида $I\sqrt{r} + \pi \tau_1 = k\pi + \frac{\pi}{2}$ (k > 1), легко следу-

ет, что уравнение $\omega\left(-r;\frac{1}{2}\right)$ — A_0 при $r>r_0$ имеет счетное множество нулей r_k , притом таких, что в достаточно малых вещественных окрестностях точек $k\pi+\frac{\pi}{2}$ $(k>k_0)$ лежит лишь одна точка вида $lr_k^\dagger+\pi\tau_k$.

Поэтому имеет место формула

$$lr_k^{\frac{1}{2}} + \pi \tau_{\parallel} = k\pi + \frac{\pi}{2} + \alpha_k,$$
 (4.11)

где $\alpha_k \to 0$ при $k \to +\infty$.

Подставляя значение (4.11) в (4.9) или (4.10), в обоих случаях получим, что

$$\alpha_k = 0 (r_k^{-1}), \quad \gamma > 0$$

и так как по (4.11)

$$r_k^{\frac{1}{2}} \sim \frac{\pi}{l} k$$

то асимптотическую формулу (4.11) можно записать в виде

$$lr_k^{\frac{1}{2}} + \pi \tau_{\frac{1}{2}} = k\pi + \frac{\pi}{2} + 0 (k^{-1}), \ \gamma_1 = 2\tau.$$
 (4.11')

Из (4.11) следует следующее асимптотическое представление для вещественных нулей функции $\omega\left(\lambda; \frac{1}{2}\right) - A_0$

$$-r_{k} = -\left(\frac{\pi k}{l}\right)^{2} \left[1 + 0\left(\frac{1}{k^{1+\tau_{1}}}\right)\right] \quad (\gamma_{1} > 0). \tag{4.11"}$$

Покажем теперь, что все нули $\{-r_k\}$ функции $\omega(\lambda;\frac{1}{2})-A_{\bf s}$, начиная с некоторого номера $k\geqslant k_1$, простые. С этой целью заметим, что в силу формулы

$$E_{\frac{1}{2}}(z;\mu) = \frac{1}{2\pi} \{ E_{\frac{1}{2}}(z;\mu-1) + (1-\mu)E_{\frac{1}{2}}(z;\mu) \}$$

нз (2.5) имеем

$$\begin{split} \omega' \Big(\lambda; \; \frac{1}{2} \Big) &= \sum_{j_1,\; j_2 = 1}^2 a_{j_1} b_{j_2} I^{\nu_{j_1} - \nu_{j_2} - 1} \Big\{ \Big[1 + \frac{1}{2} (1 - v_{j_1} - \nu_{j_2}) \Big] \; \times \\ & \times E_{\frac{1}{2}} \left(I^2 \lambda; \; \mu_{j_2} + \nu_{j_1} \right) + \frac{1}{2} \, E_{\frac{1}{2}} \left(I^2 \lambda; \; \mu_{j_1} + \nu_{j_2} - 1 \right) \Big\} \,. \end{split}$$

Отсюда следует, что при $r \to +\infty$

$$\omega'\left(-r; \frac{1}{2}\right) = -\frac{1}{2} la_r b_s r^{\tau_1 - \frac{1}{2}} \sin\left[l\sqrt{r} + \pi \tau_1\right] + \\ + 0 \left(r^{\tau_1 - \frac{1}{2} - \alpha_1}\right), \ \alpha_1 > 0.$$
(4.12)

Из (4.11') и (4.12) вытехает, что $\omega'\left(-r_k; \frac{1}{2}\right) \neq 0$ при $k > k_1$, т. е. нули $\langle -r_k \rangle$ при $k > k_1$ простые.

Но из (4.8) следует далее, что для больших $\lambda \in D\sigma_0$ уравнение $\sigma\left(\lambda; \frac{1}{2}\right) - A_0 = 0$ эквивалентно:

1) при $A_0 \neq A_1^{(\frac{1}{2})}$ уравнению вида

$$\operatorname{ch}\left[I\right]\left(\overline{\lambda} \pm \pi \tau_{1}\right] = c_{1} e^{\pm i\pi \tau_{1}} \lambda^{-\tau_{1}} + 0 \left(\lambda^{-\epsilon}\right). \tag{4.13}$$

PAR

$$c_{\frac{1}{4}} = \frac{A_0 - A_1^{(\frac{1}{2})}}{a_r b_s};$$

2) при $A_0 = A_1^{(\frac{1}{4})}$ уравнению вида

$$\operatorname{ch}\left[lV^{-}\pm\pi\epsilon_{\frac{1}{2}}\right] = A_{2}^{(\frac{1}{2})} e^{\pm l\pi\epsilon_{\frac{1}{2}}\lambda^{-1-\epsilon_{\frac{1}{2}}}} + O(\lambda^{-\epsilon}),$$
 (4.13')

причем знаки — или — берутся, когда точки $\lambda \in D_{\sigma_0}$ соответственно лежат в полуплоскостях $Jm\lambda > 0$ или $Jm\lambda < 0$.

Не останавливаясь на дальнейших деталях, укажем что из обеих формул (4.13) и (4.13') вытекает, что возможные достаточно большие по модулю нули функции $\omega\left(\lambda;\frac{1}{2}\right)-A_0$ должны лежать в кругах с центром в точках $\lambda=-r_\kappa$ и с радиусом $R_\kappa=0$ (r_κ^1) .

Далее, на основании асимптотики функций $\omega\left(\lambda;\frac{1}{2}\right)-A_0$ и $\omega'\left(\lambda;\frac{1}{2}\right)$ можно подсчитать, что функция $\omega\left(\lambda;\frac{1}{2}\right)-A_0$ в круге $|\lambda+r_k|\leqslant R_k$ имеет точно один нуль, т. е., что она обращается в нуль лишь в центре $\lambda=-r_k$ этого круга.

Наконец, если пронумеровать все нули функции $\omega\left(\lambda; \frac{1}{2}\right) - A_{\bullet}$ в порядке возрастания их модулей, то вместо (4.11") будем иметь асныптотическую формулу (4.2) леммы.

Лемма 6. Пусть $p>\frac{1}{2}$ и $\tau_p>0$. Тогда:

в) для любого $0 < \delta < \min\left\{\frac{\pi}{2\rho}, \pi - \frac{\pi}{2\rho}\right\}$ все достаточно большие по модулю нули функции $\omega\left(\lambda, \rho\right) - A_0$ простые, лежат внутри углов

$$\left|\arg\lambda - \frac{\pi}{2p}\right| < \delta, \left|\arg\lambda + \frac{\pi}{2p}\right| < \delta;$$
 (4.14)

6) пронумеруя нули, лежащие соответственно в полуплоскостях $Jm^{\lambda} > 0$ и $Jm^{\lambda} < 0$ в порядке возрастания их модулей, и обозначая их через $\{\gamma_{k}^{\pm}\}$, будем иметь асимптотические формулы

$$\gamma_k^{(\pm)} = e^{\pm i \frac{\pi}{2p}} \left(\frac{2\pi k}{l} \right)^{\frac{1}{p}} \left[1 + 0 \left(\frac{\log k}{k} \right) \right]. \tag{4.15}$$

Доказательство. Что все далекие от начала координат нули функции $\omega(\lambda; \rho) - A_0$ могут лежать лишь в угловых областях вида (4.14), легко следует из асимптотических формул (2.20) и (2.24).

Для исследования характера распределения нулей функции $\omega(\lambda; \rho) - A_0$ в областях вида (3.14) заметим, что согласно (2.20') там при $|\lambda| \to \infty$ справедлива асимптотическая формула

$$\omega(\lambda; p) = \rho a_r b_s \lambda^{5\rho} \{1 + \varphi(\lambda)\} e^{i\lambda^{\rho}} + \sum_{k=1}^{p} \frac{A_k^{(\rho)}}{\lambda^{k-1}} + 0\left(\frac{1}{\lambda^{p}}\right), \quad (p \gg 1),$$

$$(4.16)$$

TAC

$$\tau_p = 1 + p(1 - \mu_r - \nu_s), \ a_r b_s \neq 0,$$

а функция $\varphi(\lambda)$ имеет порядок $O(\lambda^{-\alpha})$, где $\alpha>0$. Различим два случая:

1) $A_0 \neq A_1^{(p)}$, и тогда обозначив

$$\omega_{0}(\lambda; \rho) = \lambda^{\tau_{\rho}} \left[1 + \varphi(\lambda) \right] e^{t\lambda^{\rho}} - C_{\rho}, \tag{4.17}$$

TIE

$$C_p = \frac{A_0 - A_1^{(p)}}{aa_rb_s},$$

в силу (4.16) при больших | \(\lambda \) в облястях вида (4.14) будем иметь

$$\omega (\lambda; \rho) - A_0 = \rho a_r b_s \left\{ \omega_0 (\lambda; \rho) + 0 \left(\frac{1}{\lambda} \right) \right\}. \tag{4.18}$$

Рассмотрим кривую, бесконечные ветви которой лежат в областях (4.14):

$$L_0: |\lambda^{\tau_{\rho}}[1+\varphi(\lambda)] e^{D^{\rho}}| = |C_{\rho}|. \tag{4.19}$$

Далее доказательство проводится по той же схеме, что и в пункте в) леммы 4. Положив, что $\lambda = re^{i\varphi} \in L_0$, запишем уравнение кривой L_0 в виде

$$L_0: lr^{\varrho} \cos \varrho \varphi = -\tau_{\varrho} \log r - \log |1 + \varphi(re^{l\varphi})| + \log |C_{\varrho}|. \tag{4.20}$$

Если μ_k и μ_{k+1} два последовательных, достаточно далеких от начала координат $\lambda = 0$, нуля функции $\omega_0(\lambda; \rho)$, лежащие в верхней полуплоскости $Jm \lambda > 0$ на кривой L_0 , то, как и при доказательстве формулы (3.27), заключаем, что между ними находится точка $\nu_k \in L_0$, где

$$| \omega_0 (v_k, \rho) | = 2 | C_\rho |.$$
 (4.21)

Рассмотрим дугу l_k окружности $|\lambda| = |v_k|$, лежащую между верхними половинками кривых

$$L_0^{(\pm)}: Ir^{\rho}\cos\rho\varphi = -\tau_{\rho}\log r - \log|1+\varphi(re^{i\varphi})| + \log|C_{\phi}| \pm 1, (4.20')$$

тогда тем же методом, что и при доказательстве формулы (3.20) леммы 4, получим, что на контурах Δ_k четырехугольников, ограниченных дугами l_k и l_{k+1} и кусками кривых $L_0^{(\pm)}$, справедлива оценка

$$|\omega_0(\lambda; \rho)| \geqslant \frac{2}{3} |C_{\rho}|, \quad \lambda \in \Delta_k, \quad k \gg N_0.$$
 (4.22)

С другой стороны, опять как и при доказательстве леммы 4, из формулы (4.18) легко убедиться, что все достаточно большие по модулю нули функции $\omega(\lambda; \rho) - A_0$ лежат между кривыми (4.20') $L_0^{(\pm)}$.

Наконец, применением теоремы Руше из формул (4.22) и (4.18) заключаем, что достаточно большие по модулю нули функции $\omega(\lambda; \rho) - A_0$, лежащие в полуплоскости $Jm \lambda > 0$, простые и представляются в виде

$$\gamma_k^{(+)} = \mu_k + 0 (d_k), \quad k \gg k_0,$$
(4.23)

где d_k — диаметр области, ограниченной контуром Δ_k .

Но из (4.20), как и при доказательстве формулы (3.36), получим, что при $k \to +\infty$

$$\mu_{k} = e^{i\frac{\pi}{2\varrho}} \left(\frac{2\pi k}{l}\right)^{\frac{1}{\varrho}} \left[1 + 0\left(\frac{\log k}{k}\right)\right]. \tag{4.24}$$

Наконец, заметив, что $d_k = 0 \left(k^{\frac{1}{p}-1} \log k\right)$, из (4.23) и (4.24) получим формулу (4.15) для $\gamma_k^{(+)}$ и, следовательно, лля $\gamma_k^{(-)}$.

2) $A_0 = A_1^{(p)}$, тогда, обозначив

$$\omega_0(\lambda; \rho) = \lambda^{\tau_\rho} e^{i\lambda^\rho} (1 + \varphi(\lambda)) - \frac{C_\rho}{\lambda},$$
 (4.25)

rae

$$C_{\phi} = \frac{A_2^{(\phi)}}{\sigma a_* b_*}$$

очевидно в областях вида (4.14) будем иметь

$$\omega\left(\lambda;\;\rho\right)-A_{0}=\rho\alpha_{r}b_{s}\left\{ \omega_{0}\left(\lambda;\;\rho\right)+0\left(\frac{1}{\lambda}\right)\right\} \cdot$$

Далее, рассматривая кривую

$$L_0: |\lambda^{\tau_p+1}[1+\varphi(\lambda)] e^{i\lambda^p} |= |C_p|$$

вполне аналогичными рассуждениями, что и в случае 1), получим опять формулу (4.15).

Институт математики и механики АН Армянской ССР, Еренанский государственный университет

Поступила 9 IX 1959

W. W. Ջրբաշյան. Հ. R. Նեrսեսյան

ՈՐՈՇ ՀԱՏՈՒԿ ԲԻՈՐՔՈԳՈՆԱԼ ՍԻՍՏԵՄՆԵՐԻ ԿԱՌՈՒՑՄԱՆ ՄԱՍԻՆ

UUTOROBBU

Ինչպես ցույց է տրված [1, 2, 3] աշխատություններում, առանցջի վրա Ֆուրլեի սովորական կորիզով ինտեգրալ ձևափոխությունն ունի ոչ խե մեկ, այլ կոնտինում բազմությամբ շրջման բանաձևեր, կախված գ > \frac{1}{2} անընդհատ պարամնարից։ Այդ շրջուններն իրականացվում են հատուկ կորիզների միջոցով, որոնք կազմվում են Միտտագ-Լեֆլերի

$$E_{\varrho}(z, \mu) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{z^k}{\Gamma(\mu + k\varphi^{-1})} \quad \left(\varrho \geqslant \frac{1}{2}, \mu > 0 \right)$$

ամրողջ ֆունկցիաների օգնունյամը։

Միաժամանակ ստացվել են հակադարձ բնուլթի արդյունջներ, որ $E_{z}(z, \mu), \left(\phi > \frac{1}{2} \right)$ ֆունկցիայի օգնությամբ կազմված կորիզներով ինտե-

գր<mark>ալ ձևափոխություլնները կարող են շրջվել Ֆուրլեի սովորական ձևափոխու-</mark> Թլամը, չ և <u>և պարամետրերի արժեքների որոշակի ընտրութ</u>կան գեպքում։

Ներկա հոդվածի առաջին պարագրափում շարագրում է վերջավոր հատվածում ֆունկցիայի բիօրխոգոնալ սիստեմի կառուցման ընդհանուր մեխող։ Այնուհետև երկրորդ պարագրաֆում այդ մեխոդը կոնկրետ կերպով իրականացվում է $E_s(z,\mu)$ տիպի ֆունկցիաներից գծային կոմբինացիաների նկատմամբ։ Ընդ որում բիօրխոդոնալ սիստեմը կառուցելու համար հարկ եղավ հետաղոտել $E_{\theta}(z,\mu)$ տեսքի ֆունկցիաներով կաղմված $\phi(z,\rho)$ հատուկ ֆունկցիալի A_0 կետերի բաշխումը հարխության վրա։

Կառուցված բիօրքեղդանալ սիստենները և վերլուծությունները ըստ այդ սիստենների (որ կլինի մեր երկրորդ հաղորդման առարկան) սերտորեն կապված են կոտորակալին կարգի գիֆերենցիալ հավասարունների համար եզրալին խնդիրների հետ։ Վերջին հարցին նվիրված կլինեն մեր հետադա հաղորդունները։

ЛИТЕРАТУРА

- Джербаниян М. М. Об интегральном представлении функций, пепрерывных на вескольких лучах (обобщение интеграла Фурье). Известия АН СССР, серия матем., 18, 1954. стр. 427—448.
- Джербашян М. М. Об одном цовом интегральном преобразовании и его применении в теории целых функций. Известия АН СССР, серия матем., 19, 1955. стр. 133—190.
- Джрбашин М. М. Об асимптотическом поведении функций типа Миттат-Лефлера. ДАН АрмССР, т. XIX, № 3, 1954.
- Джербашян М. М. К теории интегральных преобразований с ядрами Вольтерра. ДАН СССР, т. 124, 1959, стр. 22—25.
- Wiman A. Über die Nullstellen der Funktionen Ea (x). Acta Mathematica, 29 1905, 217—234.