

Академик АН АрмССР М. М. ДЖРБАШЯН

О ЗАМКНУТОСТИ СИСТЕМЫ ТИПА МИТТАГ — ЛЕФФЛЕРА

1°. Известную теорему Саса (1) о замкнутости системы $\{x^{\lambda_j}\}_{1, \infty}$, $\operatorname{Re} \lambda_j > -1/2$, в $L_2(0, 1)$, можно сформулировать и в такой форме:

Для замкнутости системы $\{e^{-\lambda_j x}\}_{1, \infty}$, $\operatorname{Re} \lambda_j > 0$, в $L_2(0, +\infty)$ необходимо и достаточно, чтобы $\sum_{j=1}^{\infty} (1 + |\lambda_j|^2)^{-1} \operatorname{Re} \lambda_j = +\infty$.

Позже Винер и Пэли (2) получили результат Саса, опираясь на свою знаменитую теорему об интегральном представлении класса H_2 аналитических в полуплоскости $\operatorname{Re} \lambda > 0$ функций.

Существенное обобщение указанной теоремы для классов $\mathcal{H}_2[\alpha; \omega]$, $1/2 < \alpha < +\infty$, $-1 < \omega < 1$, аналитических в области угла

$$\Delta(\alpha) = \{\lambda; |\arg \lambda| < \pi / (2\alpha), \quad 0 < |\lambda| < +\infty, \quad (1)$$

функций $F(\lambda)$, для которых

$$\sup_{|\varphi| < \pi / (2\alpha)} \left\{ \int_0^{\infty} |F(re^{i\varphi})|^2 r^{\omega} dr \right\} < +\infty, \quad (2)$$

было установлено затем автором совместно с А. Е. Аветисяном.

Приведем формулировку этого результата, поскольку она служит основой для нашей заметки, посвященной установлению замкнутости некоторых общих систем функций, порожденных целыми функциями типа Миттаг — Леффлера

$$E_{\rho}(z; \mu) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{z^k}{\Gamma(\mu + k\rho^{-1})}, \quad \mu > 0, \quad \rho > 0. \quad (3)$$

Теорема А*. 1) Класс $\mathcal{H}_2[\alpha; \omega]$, $1/2 < \alpha < +\infty$, $-1 < \omega < +1$, совпадает с множеством функций, представимых в виде

$$F(\lambda) = \int_0^{+\infty} E_{\rho}(-\lambda \tau^{1/\rho}; \mu) \tau^{\mu-1} v(\tau) d\tau, \quad \lambda \in \Delta(\alpha), \quad (4)$$

где

$$\rho = \alpha / (2\alpha - 1), \quad \mu = (1 + \omega + \rho) / (2\rho). \quad (5)$$

2) Если $F(\lambda) \in \mathcal{H}_2[\alpha, \omega]$, то существуют граничные функции $F(re^{\pm i\pi/(2\alpha)}) r^{\omega/2} \in L_2(0, +\infty)$ и из (4) следует формула обращения

$$v(\tau) = \frac{1}{2\pi\rho} \frac{d}{d\tau} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{e^{-it} - 1}{-it} F(e^{-i(\pi/(2\alpha)) \operatorname{sgn} t} |t|^{1/\rho}) (e^{i(\pi/2) \operatorname{sgn} t} |t|)^{\mu-1} dt \quad (6)$$

почти для всех $\tau \in (0, +\infty)$.

* См. (3), а также (4), теорема 7.7'.

2°. Прежде чем сформулировать и наметить доказательство основного результата данной заметки, приведем некоторые леммы.

а) Лемма 1. При условии (5) для произвольной точки $\lambda \in \Delta(\alpha)$ и при любом целом $k \geq 0$

$$E_\rho^{(k)}(-\lambda \tau^{1/\rho}; \mu) \tau^{\mu+k/\rho-1} \in L_2(0, +\infty), \quad E_\rho^{(k)}(-\lambda x; \mu) x^{\omega/2+k} \in L_2(0, +\infty). \quad (7)$$

Не останавливаясь на подробностях, отметим, что доказательство леммы непосредственно следует из интегрального представления функции $E_\rho(-\lambda; \mu)$ в области значений $\lambda \in \Delta(\alpha)$ (см. (4), лемма 3.4).

б) Пусть $\{\lambda_j\}_1^\infty \in \Delta(\alpha)$ — произвольная последовательность комплексных чисел и пусть при данном k , $1 \leq k < +\infty$, $s_k \geq 1$ означает кратность появления λ_k на отрезке $\{\lambda_j\}_1^k$ этой последовательности.

Лемма 2. Для аналитической в области $\Delta(\alpha)$ функции

$$\pi_n(\lambda) = \prod_{j=1}^n \frac{\lambda^\alpha - \lambda_j^\alpha}{\lambda^\alpha - \bar{\lambda}_j^\alpha}, \quad 1 \leq n < +\infty, \quad (8)$$

справедлива оценка

$$|\pi_n(\lambda)| \leq \exp \left\{ -\rho(\lambda) \sum_{j=1}^n \frac{\operatorname{Re} \lambda_j^\alpha}{1 + |\lambda_j|^{2\alpha}} \right\}, \quad \lambda \in \Delta(\alpha), \quad (9)$$

где $\rho(\lambda) > 0$ не зависит от n .

Лемма 3. При условии

$$\sum_{j=1}^{\infty} (1 + |\lambda_j|^{2\alpha})^{-1} \operatorname{Re} \lambda_j^\alpha = +\infty \quad (10)$$

бесконечное произведение

$$\mathcal{B}_\alpha(\lambda) = \prod_{j=1}^{\infty} \frac{\lambda^\alpha - \lambda_j^\alpha}{\lambda^\alpha + \bar{\lambda}_j^\alpha} \kappa_j, \quad \kappa_j = \frac{|1 - \lambda_j^{2\alpha}|}{1 - \lambda_j^{2\alpha}}, \quad (11)$$

сходится в области $\Delta(\alpha)$, причем

$$\mathcal{B}_\alpha(\lambda) \neq 0, \quad |\mathcal{B}_\alpha(\lambda)| \leq 1, \quad \lambda \in \Delta(\lambda). \quad (12)$$

3°. Для данного ω , $-1 < \omega < +1$, обозначим через $L_{2, \omega}(0, +\infty)$ множество измеримых на $(0, +\infty)$ функций $f(x)$, для которых

$$\int_0^{+\infty} |f(x)|^2 x^\omega dx < +\infty. \quad (13)$$

Всюду ниже, вновь полагая, что $1/2 < \alpha < +\infty$, $\{\lambda_j\}_1^\infty \in \Delta(\alpha)$ и

$$\rho = \alpha / (2\alpha - 1), \quad \mu = (1 + \omega + \rho) / (2\rho), \quad -1 < \omega < +1, \quad (14)$$

введем в рассмотренные системы функций $\{\omega_\rho(\tau; \lambda_j)\}_1^\infty$ и $\{\omega_\rho^*(x; \lambda_j)\}_1^\infty$, где

$$\begin{aligned} \omega_\rho(\tau; \lambda_j) &= E_\rho^{(s_j-1)}(-\lambda_j \tau^{1/\rho}; \mu) \tau^{\mu+(s_j-1)/\rho-1} \\ \omega_\rho^*(x; \lambda_j) &= E_\rho^{(s_j-1)}(-\lambda_j x; \mu) x^{s_j-1}. \end{aligned} \quad (15)$$

Заметим, что по лемме 1

$$\omega_\rho(\tau; \lambda_j) \in L_2(0, +\infty), \quad \omega_\rho^*(x; \lambda_j) \in L_{2, \omega}(0, +\infty), \quad (16)$$

и в силу (14) легко видеть, что в соответствующих пространствах $L_2(0, +\infty)$ или $L_{2, \omega}(0, +\infty)$ наши системы замкнуты или незамкнуты одновременно.

Теорема 1. Для замкнутости системы $\{\omega_\rho^*(x; \lambda_j)\}_{j=1}^\infty$ в $L_{2, \omega}(0, +\infty)$ необходимо и достаточно выполнение условия

$$\sum_{j=1}^{\infty} (1 + |\lambda_j|^{2\alpha})^{-1} \operatorname{Re} \lambda_j^\alpha = +\infty. \quad (17)$$

Наметим доказательство этой теоремы. Пусть для некоторой функции $f_0(x) \in L_{2, \omega}(0, +\infty)$

$$\int_0^{+\infty} \omega_\rho^*(x; \lambda_j) x^\omega f_0(x) dx = 0, \quad 1 \leq j < +\infty. \quad (18)$$

Заметив, что в силу (14) $v_0(\tau) \equiv f_0(\tau^{1/\rho}) \tau^{\mu-1} \in L_2(0, +\infty)$, из (15) заключаем, что равенства (18) могут быть записаны в виде

$$\int_0^{+\infty} \omega_\rho(\tau; \lambda_j) v_0(\tau) d\tau = 0, \quad 1 \leq j < +\infty. \quad (19)$$

Поскольку $v_0(\tau) \in L_2(0, +\infty)$, образуя интеграл

$$F_0(\lambda) = \int_0^{+\infty} E_\rho(-\lambda \tau^{1/\rho}; \mu) \tau^{\mu-1} v_0(\tau) d\tau, \quad \lambda \in \Delta(\alpha), \quad (20)$$

согласно теореме А будем иметь $F_0(\lambda) \in \mathcal{H}_2[\alpha; \omega]$.

Отсюда в силу определения (15) нашей системы $\{\omega_\rho(\tau; \lambda_j)\}_{j=1}^\infty$ и равенств (19) получим $F_0^{(s_j^{-1})}(\lambda_j) = 0$, $1 \leq j < +\infty$. Поэтому, легко видеть, что

$$\pi_n^{-1}(\lambda) F_0(\lambda) \in \mathcal{H}_2[\alpha, \omega]$$

и, следовательно, по теореме А

$$\pi_n^{-1}(\lambda) F_0(\lambda) = \int_0^{+\infty} E_\rho(-\lambda \tau^{1/\rho}; \mu) \tau^{\mu-1} v_n(\tau) d\tau, \quad \lambda \in \Delta(\alpha), \quad (21)$$

где $v_n(\tau) \in L_2(0, +\infty)$.

Наконец, из (21), пользуясь оценкой (9) леммы 2, приходим к неравенствам

$$|F_0(\lambda)| \leq \sqrt{\Omega(F_0, \lambda)} \exp \left\{ -\rho(\lambda) \sum_{j=1}^n \frac{\operatorname{Re} \lambda_j^\alpha}{1 + |\lambda_j|^{2\alpha}} \right\}, \quad \lambda \in \Delta(\alpha), \quad 1 \leq n < +\infty,$$

где

$$\Omega(F_0, \lambda) \equiv M(F_0) \int_0^{+\infty} |E_\rho(-\lambda \tau^{1/\rho}; \mu) \tau^{\mu-1}|^2 d\tau < +\infty$$

согласно лемме 1. Отсюда, при условии (17) теоремы переходом к пределу при $n \rightarrow +\infty$ мы вновь получим тождество $F_0(\lambda) \equiv 0$, $\lambda \in \Delta(\alpha)$.

Но из (20) и этого тождества по формуле обращения (6) теоремы А заключаем, что $v_0(\tau) = f_0(x) = 0$ почти всюду на полуоси $(0, +\infty)$. Это в

силу (18) и означает, что при условии (17) теоремы наша система замкнута в $L_{2, \omega}(0, +\infty)$.

Положив теперь, что $\sum_{j=1}^{\infty} (1+|\lambda_j|^{2\alpha})^{-1} \operatorname{Re} \lambda_j^{\alpha} < +\infty$, заметим, что по лемме 3 функция $(1+z)^{-1} \mathcal{B}^{(\alpha)}(z)$ регулярна в области $\Delta(\alpha)$, и как легко видеть, принадлежит классу $\mathcal{H}_2[\alpha; \omega]$.

Следовательно, по теореме А будем иметь

$$\frac{\mathcal{B}_{\alpha}(\lambda)}{1+\lambda} = \int_0^{+\infty} E_{\rho}(-\lambda \tau^{1/\rho}; \mu) \tau^{\mu-1} v_{\alpha}(\tau) d\tau = \int_0^{+\infty} E_{\rho}(-\lambda x; \mu) x^{\omega} f_{\alpha}(x) dx, \quad \lambda \in \Delta(\alpha), \quad (22)$$

где функции $v_{\alpha}(\tau) \in L_2(0, +\infty)$ и $f_{\alpha}(x) = v_{\alpha}(x^{\rho}) x^{\rho(1-\mu)} \in L_{2, \omega}(0, +\infty)$, очевидно, отличны от тождественного нуля на полуоси $(0, +\infty)$.

Но при сходимости ряда (17) каждая точка $\lambda = \lambda_j$ в $\{\lambda_j\}_{j=1}^{\infty}$ имеет конечную кратность $p_j \geq s_j$. Поэтому из (11) следует, что

$$\mathcal{B}_{\alpha}^{(k)}(\lambda_j) = 0, \quad k = 0, 1, \dots, p_j - 1; \quad 1 \leq j < +\infty.$$

Поэтому $(s_j - 1)$ -кратным дифференцированием (22) в силу (15) получим

$$\int_0^{\infty} \omega_j^{s_j-1}(x; \lambda_j) x^{\omega} f_{\alpha}(x) dx = 0, \quad 1 \leq j < +\infty.$$

Так как $f_{\alpha}(x) \neq 0$, $0 < x < +\infty$, то это и значит, что условие (17) теоремы действительно необходимо для замкнутости системы $\{\omega_j^{s_j}(x; \lambda_j)\}_{j=1}^{\infty}$.

Легко видеть, что в специальном случае, когда $\rho = 1$ и $\omega = 0$, из теоремы 1 следует указанная выше теорема Саса, в более общей формулировке ранее отмеченная уже в заметке (5).

Теорема 2. Для замкнутости системы $\{e^{-\lambda_j x} x^{s_j-1}\}_{j=1}^{\infty}$, $\operatorname{Re} \lambda_j > 0$, в $L_2(0, +\infty)$ необходимо и достаточно выполнение условия

$$\sum_{j=1}^{\infty} (1+|\lambda_j|^2)^{-1} \operatorname{Re} \lambda_j = +\infty.$$

Институт математики
Академии наук АрмССР
Ереван

Поступило
19 VII 1974

ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

¹ O. Szasz, Math. Ann., v. 77, 482 (1916). ² Н. Винер, Р. Пэли, Преобразование Фурье в комплексной области, «Наука», 1964. ³ М. М. Джрбашян, А. Е. Аветисян, Сиб. матем. журн., т. 1, № 3, 383 (1960). ⁴ М. М. Джрбашян, Интегральные преобразования и представления функций в комплексной области, «Наука», 1966. ⁵ М. М. Джрбашян, ДАН, т. 141, № 3, 539 (1961).