

МАТЕМАТИКА

М. М. Джрбашян, академик АН Армянской ССР, и С. А. Акопян

К теории интегральных преобразований с ядрами
 Миттаг—Лефлера

(Представлено 6/III 1964)

В работе ⁽¹⁾ была развита теория особых интегральных преобразований, ядром для которых служит функция типа Миттаг—Лефлера

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

Один из основных результатов этой теории может быть сформулирован в виде следующей теоремы, являющейся дальнейшим существенным обобщением теоремы Планшереля о преобразовании Фурье в классе $L_2(0, \infty)$.

Теорема А. Пусть параметры ρ и μ удовлетворяют условиям

$$\rho \geq \frac{1}{2}, \quad \frac{1}{2} < \mu < \frac{1}{2} + \frac{1}{\rho} \quad (2)$$

и $g(y)$ произвольная функция из класса $g(y)y^{\mu-1} \in L_2(0, \infty)$. Тогда справедливы следующие утверждения.

1. В предположении, что

$$\arg(ix) = \begin{cases} \frac{\pi}{2}, & \text{при } x \in (0, \infty) \\ -\frac{\pi}{2}, & \text{при } x \in (-\infty, 0). \end{cases}$$

на полуоси $(0, \infty)$ имеем

$$g(y)y^{\mu-1} = \text{l.i.m.}_{z \rightarrow \infty} \frac{1}{2\pi\rho} y^{\mu-1} \int_{-\infty}^z E_\rho\left(y^{\frac{1}{\rho}}(ix)^{\frac{1}{\rho}}; \mu\right) (ix)^{\mu-1} f(x) dx, \quad (3)$$

где на всей оси $(-\infty, \infty)$

$$f(x) = \text{l.i.m.}_{x \rightarrow \infty} \int_0^{\sigma} e^{-ixy} g(y) y^{\mu-1} dy. \quad (4)$$

2°. При дополнительном условии $\rho \geq 1$ для любого значения $\varphi \in \left[-\frac{\pi}{\rho}, 2\pi - \frac{\pi}{\rho} \right]$ на полуоси $(0, +\infty)$ имеет место также равенство

$$\text{l.i.m.}_{\sigma \rightarrow \infty} y^{\mu-1} \int_{-\sigma}^{\sigma} E_{\rho} \left(y^{\frac{1}{\rho}} (ix)^{\frac{1}{\rho}} e^{i\varphi}; \mu \right) (ix)^{\mu-1} f(x) dx = 0. \quad (5)$$

В дальнейшем было установлено (2), что функции типа

$$x^{\mu-1} E_{\rho} (\lambda x^{\frac{1}{\rho}}; \mu)$$

являются решениями специальных краевых задач на полуоси $(0, +\infty)$, аналогичных сингулярной краевой задаче Штурма—Лиувилля, но для определенного оператора содержащей операции дробного интегрирования в смысле Римана—Лиувилля.

В свете этого факта утверждение 1° теоремы А может быть рассмотрено как теорема разложения для сингулярной краевой задачи такого рода, в специальных случаях напоминающей случаи \cos или \sin интегралов Фурье—Планшереля.

В настоящей статье устанавливается обобщение теоремы А, соответствующее общему случаю сингулярной краевой задачи для оператора дробного порядка. Вид этого оператора и условия в нуле мы здесь записывать не будем, отсылая читателя к уже цитированной работе (2). Отметим лишь, что установленный здесь результат (теорема 1) является естественным обобщением и аналогом хорошо известного примера (3) разложения для сингулярной краевой задачи

$$y'' - \lambda y = 0,$$

$$y(0) = \sin \alpha, \quad y'(0) = -\cos \alpha,$$

когда в зависимости от знака $\text{ctg} \alpha$ к интегралу типа Фурье прибавляется также дискретный член, соответствующий отрицательному собственному значению.

1°. Предварительные обозначения и леммы. Пусть параметры ρ и μ такие, что

$$\rho \geq \frac{1}{2}, \quad \frac{1}{2} < \mu < \frac{1}{2} + \frac{1}{2\rho}. \quad (1.1)$$

Полагая, что

$$\arg \{i\lambda\} = \begin{cases} \frac{\pi}{2}, & \text{при } \lambda \in (0, \infty) \\ -\frac{\pi}{2}, & \text{при } \lambda \in (-\infty, 0), \end{cases}$$

введем в рассмотрение следующие функции

$$\Psi^{(\pm)}(x; \lambda) = \left(\sin \alpha - \frac{\cos \alpha}{\lambda} e^{\mp i \frac{\pi}{4\rho}} \right) e^{\pm i\lambda x}, \quad (1.2)$$

$$\begin{aligned} \Phi^{(\pm)}(x; \lambda) = & \sin \alpha (\pm i\lambda)^{\mu-1} x^{\mu-1} E_{\rho} \left(x^{\frac{1}{\rho}} (\pm i\lambda)^{\frac{1}{\rho}}; \mu \right) - \\ & - \frac{\cos \alpha}{\lambda} e^{\mp i \frac{\pi}{4\rho}} (\pm i\lambda)^{\mu+\frac{1}{2\rho}-1} x^{\mu+\frac{1}{2\rho}-1} E_{\rho} \left(x^{\frac{1}{\rho}} (\pm i\lambda)^{\frac{1}{\rho}}; \mu + \frac{1}{2\rho} \right), \end{aligned} \quad (1.3)$$

а также функцию

$$\Omega(\lambda) = \frac{\lambda^2}{\lambda^2 \sin^2 \alpha - \lambda \sin 2\alpha \cos \frac{\pi}{4\rho} + \cos^2 \alpha} \quad (1.4)$$

Обозначив далее

$$\Omega_1^{(\pm)}(\lambda) = \sin \alpha - \frac{\cos \alpha}{\lambda} e^{\mp i \frac{\pi}{4\rho}}, \quad \Omega_2^{(\pm)}(\lambda) = \sin \alpha + \frac{\cos \alpha}{\lambda} e^{\pm i \frac{\pi}{4\rho}}, \quad (1.5)$$

имеем

$$\Psi^{(\pm)}(x; \lambda) = \Omega_1^{(\pm)}(\lambda) e^{\pm i\lambda x}, \quad (1.6)$$

$$\Omega(\lambda) = \frac{1}{\Omega_1^{(+)}(\lambda) \Omega_1^{(-)}(\lambda)} = \frac{1}{|\Omega_1^{(\pm)}(\lambda)|^2} \quad (1.7)$$

Воспользуясь теперь тождествами

$$E_{\rho}(z; \mu) = \frac{1}{2} [E_{2\rho}(z^{\frac{1}{2}}; \mu) + E_{2\rho}(-z^{\frac{1}{2}}; \mu)] \quad (1.8)$$

$$E_{\rho}\left(z; \mu + \frac{1}{2\rho}\right) = \frac{z^{-\frac{1}{2}}}{2} [E_{2\rho}(z^{\frac{1}{2}}; \mu) - E_{2\rho}(-z^{\frac{1}{2}}; \mu)],$$

которые легко вытекают из определения функции Миттаг—Лефлера, из (1.3) получим

$$\begin{aligned} \Phi^{(\pm)}(x; \lambda) = & \frac{1}{2} \Omega_1^{(\pm)}(\lambda) (\pm i\lambda)^{\mu-1} x^{\mu-1} E_{2\rho} \left(x^{\frac{1}{2\rho}} (\pm i\lambda)^{\frac{1}{2\rho}}; \mu \right) + \\ & + \frac{1}{2} \Omega_2^{(\pm)}(\lambda) (\pm i\lambda)^{\mu-1} x^{\mu-1} E_{2\rho} \left(-x^{\frac{1}{2\rho}} (\pm i\lambda)^{\frac{1}{2\rho}}; \mu \right). \end{aligned} \quad (1.9)$$

Отметим еще, что

$$\Omega_1^{(\pm)} \left(e^{\mp i \frac{\pi}{4p}} \operatorname{ctg} \alpha \right) = 0, \quad (1.10)$$

и

$$\Omega_2^{(\pm)} \left(e^{\mp i \frac{\pi}{4p}} \operatorname{ctg} \alpha \right) = 2 \sin \alpha. \quad (1.11)$$

Отнесем теперь к классу $L_2^{(2)}(-\infty, \infty)$ функции $F(\lambda)$, определенные на всей оси $(-\infty, \infty)$, для которых интеграл

$$\int_{-\infty}^{\infty} |F(\lambda)|^2 \Omega(\lambda) d\lambda \quad (1.12)$$

существует.

Лемма 1. Если $x^{\mu-1}f(x) \in L_2(0, \infty)$, то существуют функции $F^{(\pm)}(\lambda) \in L_2^{(2)}(-\infty, \infty)$ такие, что интегралы

$$F^{(\pm)}(\lambda, \sigma) = \int_0^{\sigma} t^{\mu-1} f(t) \Psi^{(\pm)}(t; \lambda) dt \quad (\sigma > 0) \quad (1.13)$$

сходятся к $F^{(\pm)}(\lambda)$ в метрике пространства $L_2^{(2)}$.

Доказательство. Если обозначить

$$\Phi^{(\pm)}(\lambda, \sigma) = \int_0^{\sigma} e^{\pm i\lambda t} f(t) t^{\mu-1} dt, \quad (1.14)$$

то по теореме Планшереля существуют пределы в среднем в пространстве $L_2(-\infty, \infty)$

$$\Phi^{(\pm)}(\lambda) = \text{l.i.m.}_{\sigma \rightarrow \infty} \Phi^{(\pm)}(\lambda, \sigma). \quad (1.15)$$

Из (1.6), (1.13) и (1.15) имеем

$$\Phi^{(\pm)}(\lambda, \sigma) = \Omega_1^{(\pm)}(\lambda) \Phi^{(\pm)}(\lambda, \sigma), \quad (1.16)$$

откуда в силу (1.7) вытекает равенство

$$|F^{(\pm)}(\lambda, \sigma_1) - F^{(\pm)}(\lambda, \sigma_2)|^2 \Omega(\lambda) = |\Phi^{(\pm)}(\lambda, \sigma_1) - \Phi^{(\pm)}(\lambda, \sigma_2)|^2. \quad (1.17)$$

Из существования пределов в среднем (1.15) и из (1.7) заключаем, что

$$\lim_{\sigma_1, \sigma_2 \rightarrow \infty} \int_{-\infty}^{\infty} |F^{(\pm)}(\lambda, \sigma_1) - F^{(\pm)}(\lambda, \sigma_2)|^2 \Omega(\lambda) d\lambda = 0, \quad (1.18)$$

откуда следуют существование функции $F^{(\pm)}(\lambda) \in L_2^{(2)}(-\infty, \infty)$ и равенство

$$\lim_{\sigma \rightarrow \infty} \int_{-\infty}^{\infty} |F^{(\pm)}(\lambda) - F^{(\pm)}(\lambda, \sigma)|^2 \Omega(\lambda) d\lambda = 0, \quad (1.19)$$

т. е. утверждение леммы.

Отметим также, что из (1.15) и (1.16) следует, что

$$F^{(\pm)}(\lambda) = \Omega_1^{(\pm)}(\lambda) \Phi^{(\pm)}(\lambda), \quad (1.20)$$

где

$$\Phi^{(\pm)}(\lambda) = \text{l.l.m.}_{\sigma \rightarrow \infty} \int_0^\sigma e^{\pm D t} f(t) t^{\mu-1} dt. \quad (1.21)$$

Лемма 2. Справедливы следующие формулы.

а) при $\text{ctg } \alpha < 0$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{E_{2\rho}(-x^{\frac{1}{2\rho}} (\mp i\lambda)^{\frac{1}{2\rho}}; \mu)}{\lambda - e^{\pm i \frac{\pi}{4\rho}} \text{ctg } \alpha} (\mp i\lambda)^{\mu-1} \Phi^{(\pm)}(\lambda) d\lambda = 0, \quad (1.22)$$

б) при $\text{ctg } \alpha > 0$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{E_{2\rho}(-x^{\frac{1}{2\rho}} (\mp i\lambda)^{\frac{1}{2\rho}}; \mu)}{\lambda - e^{\pm i \frac{\pi}{4\rho}} \text{ctg } \alpha} (\mp i\lambda)^{\mu-1} \Phi^{(\pm)}(\lambda) d\lambda =$$

$$= \pm 2\pi i (\mp i e^{\pm i \frac{\pi}{4\rho}} \text{ctg } \alpha)^{\mu-1} \Phi^{(\pm)}(e^{\pm i \frac{\pi}{4\rho}} \text{ctg } \alpha) E_{2\rho}(-x^{\frac{1}{2\rho}} (\mp i e^{\pm i \frac{\pi}{4\rho}} \text{ctg } \alpha)^{\frac{1}{2\rho}}; \mu). \quad (1.23)$$

Лемма доказывается при помощи контурного интегрирования с использованием того факта (1), что при $\rho > \frac{1}{2}$ и $|\arg z| > \frac{\pi}{2\rho}$,

$$E_\rho(z; \mu) = O\left(\frac{1}{z}\right).$$

2°. Обобщенные преобразования в классах $L_2(0, \infty)$ и $L_2^{(2)}(-\infty, \infty)$.

Докажем следующую теорему.

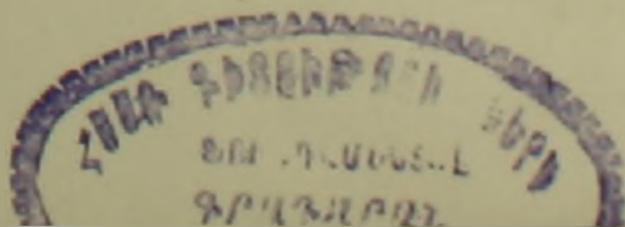
Теорема 1. Если $f(x)$ — произвольная функция из класса $f(x) x^{\mu-1} \in L_2(0, \infty)$, то существуют функции $F^{(\pm)}(\lambda) \in L_2^{(2)}(-\infty, \infty)$, такие, что интегралы

$$F^{(\pm)}(\lambda, \sigma) = \int_0^\sigma \Psi^{(\pm)}(t; \lambda) f(t) t^{\mu-1} dt \quad (\sigma > 0) \quad (2.1)$$

сходятся к $F^{(\pm)}(\lambda)$ в смысле

$$\lim_{\sigma \rightarrow \infty} \int_{-\infty}^{\infty} |F^{(\pm)}(\lambda) - F^{(\pm)}(\lambda, \sigma)|^2 \Omega(\lambda) d\lambda = 0, \quad (2.2)$$

а) при $\text{ctg } \alpha \leq 0$



$$\begin{aligned}
x^{\mu-1} f(x) &= \text{l.i.m.}_{\sigma \rightarrow \infty} \frac{1}{2\pi\rho} \int_{-\sigma}^{\sigma} F^{(+)}(\lambda) \Phi^{(-)}(x; \lambda) \Omega(\lambda) d\lambda = \\
&= \text{l.i.m.}_{\sigma \rightarrow \infty} \frac{1}{2\pi\rho} \int_{-\sigma}^{\sigma} F^{(-)}(\lambda) \Phi^{(+)}(x; \lambda) \Omega(\lambda) d\lambda, \quad (2.3)
\end{aligned}$$

6) при $\text{ctg } \alpha > 0$

$$\begin{aligned}
x^{\mu-1} f(x) &= \text{l.i.m.}_{\sigma \rightarrow \infty} \frac{1}{2\pi\rho} \int_{-\sigma}^{\sigma} F^{(\pm)}(t) \Phi^{(\mp)}(x; \lambda) \Omega(\lambda) d\lambda \pm \\
&\pm \frac{1}{i\rho} \text{Res}_{\lambda = e^{\pm i \frac{\pi}{4\rho}} \text{ctg } \alpha} F^{(\pm)}(\lambda) \Phi^{(\mp)}(x; \lambda) \Omega(\lambda). \quad (2.4)
\end{aligned}$$

Доказательство. Первая часть утверждения теоремы была доказана выше (лемма 1). Переходим к доказательству второй части. Замечая, что

$$\frac{\Omega_2^{(\mp)}(\lambda)}{\Omega_1^{(\mp)}(\lambda)} = 1 + \frac{2 \text{ctg } \alpha e^{\pm i \frac{\pi}{4\rho}}}{\lambda - \text{ctg } \alpha e^{\pm i \frac{\pi}{4\rho}}},$$

из (1.7), (1.9) и (1.1) получим

$$\begin{aligned}
&\int_{-\sigma}^{\sigma} F^{(\pm)}(\lambda) \Phi^{(\mp)}(x; \lambda) \Omega(\lambda) d\lambda = \\
&= \frac{1}{2} x^{\mu-1} \int_{-\sigma}^{\sigma} E_{2\rho} \left(x^{\frac{1}{2\rho}} (\mp i\lambda)^{\frac{1}{2\rho}}; \mu \right) (\mp i\lambda)^{\mu-1} \Phi^{(\pm)}(\lambda) d\lambda + \\
&+ \frac{1}{2} x^{\mu-1} \int_{-\sigma}^{\sigma} E_{2\rho} \left(-x^{\frac{1}{2\rho}} (\mp i\lambda)^{\frac{1}{2\rho}}; \mu \right) (\mp i\lambda)^{\mu-1} \Phi^{(\pm)}(\lambda) d\lambda + \\
&+ \text{ctg } \alpha e^{\pm i \frac{\pi}{4\rho}} x^{\mu-1} \int_{-\sigma}^{\sigma} \frac{E_{2\rho} \left(-x^{\frac{1}{2\rho}} (\mp i\lambda)^{\frac{1}{2\rho}}; \mu \right)}{\lambda - \text{ctg } \alpha e^{\pm i \frac{\pi}{4\rho}}} (\mp i\lambda)^{\mu-1} \Phi^{(\pm)}(\lambda) d\lambda. \quad (2.5)
\end{aligned}$$

По теореме А из (1.21) имеем

$$f(x) x^{\mu-1} = \frac{1}{4\pi\rho} \text{l.i.m.}_{\sigma \rightarrow \infty} x^{\mu-1} \int_{-\sigma}^{\sigma} E_{2\rho} \left(x^{\frac{1}{2\rho}} (\mp i\lambda)^{\frac{1}{2\rho}}; \mu \right) (\mp i\lambda)^{\mu-1} \Phi^{(\pm)}(\lambda) d\lambda. \quad (2.6)$$

Взяв в (5) $\varphi = \pi$ и заменив ρ через $2\rho (\geq 1)$, получим, что на полуоси $(0, +\infty)$

$$\lim_{\sigma \rightarrow \infty} x^{\mu-1} \int_{-\sigma}^{\sigma} E_{2\rho}(-x^{\frac{1}{2\rho}} (\mp i\lambda)^{\frac{1}{2\rho}}; \mu) (\mp i\lambda)^{\mu-1} \Phi^{(\pm)}(\lambda) d\lambda = 0. \quad (2.7)$$

а) Если $\operatorname{ctg} \alpha = 0$ из (2.5) в силу (2.6), (2.7) вытекает утверждение (2.3) теоремы. Если же $\operatorname{ctg} \alpha < 0$, то утверждение (2.3) следует из леммы 2 и из (2.6), (2.7).

б) Пусть $\operatorname{ctg} \alpha > 0$; тогда по лемме 2 имеем

$$\begin{aligned} \lim_{\sigma \rightarrow \infty} \int_{-\sigma}^{\sigma} F^{(\pm)}(\lambda) \Phi^{(\mp)}(x; \lambda) \Omega(\lambda) d\lambda &= 2\pi\rho x^{\mu-1} f(x) \pm \\ &\pm 2\pi i \operatorname{ctg} \alpha e^{\pm i \frac{\pi}{4\rho}} x^{\mu-1} (\mp i e^{\pm i \frac{\pi}{4\rho}} \operatorname{ctg} \alpha)^{\mu-1} \Phi^{(\pm i)}(e^{\pm i \frac{\pi}{4\rho}} \operatorname{ctg} \alpha) \times \\ &\times E_{2\rho}(-x^{\frac{1}{2\rho}} (\mp i e^{\pm i \frac{\pi}{4\rho}} \operatorname{ctg} \alpha)^{\frac{1}{2\rho}}; \mu). \end{aligned} \quad (2.8)$$

Из (1.9), (1.10), (1.11) следует тождество

$$\begin{aligned} x^{\mu-1} (\mp i e^{\pm i \frac{\pi}{4\rho}} \operatorname{ctg} \alpha)^{\mu-1} E_{2\rho}(-x^{\frac{1}{2\rho}} (\mp i e^{\pm i \frac{\pi}{4\rho}} \operatorname{ctg} \alpha)^{\frac{1}{2\rho}}; \mu) = \\ = \frac{1}{\sin \alpha} \Phi^{(\mp)}(x; e^{\pm i \frac{\pi}{4\rho}} \operatorname{ctg} \alpha). \end{aligned} \quad (2.9)$$

Кроме того, из (1.20) вытекает

$$\Phi^{(\pm)}(e^{\pm i \frac{\pi}{4\rho}} \operatorname{ctg} \alpha) = \frac{F^{(\pm)}(e^{\pm i \frac{\pi}{4\rho}} \operatorname{ctg} \alpha)}{\Omega_1^{(\pm)}(e^{\pm i \frac{\pi}{4\rho}} \operatorname{ctg} \alpha)}, \quad (2.10)$$

и легко проверить, что

$$\lim_{\lambda \rightarrow e^{\pm i \frac{\pi}{4\rho}} \operatorname{ctg} \alpha} (\lambda - e^{\pm i \frac{\pi}{4\rho}} \operatorname{ctg} \alpha) \Omega(\lambda) = \frac{e^{\pm i \frac{\pi}{4\rho}} \operatorname{ctg} \alpha}{\Omega_1^{(\pm)}(e^{\pm i \frac{\pi}{4\rho}} \operatorname{ctg} \alpha) \sin \alpha}. \quad (2.11)$$

Ввиду формул (2.9), (2.10), (2.11) из (2.8) следует утверждение (2.4) теоремы. Теорема полностью доказана.

В специальном случае, когда $\rho = \frac{1}{2}$ и $\mu = 1$, из теоремы 1 следует известный пример (3) разложения, связанный с краевой задачей

$$y'' - \lambda y = 0, \quad y(0) = \sin \alpha, \quad y'(0) = -\cos \alpha.$$

Действительно, теперь будем иметь

$$\Phi^{(+)}(x; \lambda) = \Phi^{(-)}(x; \lambda) \equiv \Phi(x; \lambda) = \sin \alpha \cos \lambda x - \frac{\cos \alpha}{\lambda} \sin \lambda x,$$

$$\Psi^{(\pm)}(x; \lambda) = \left(\sin \alpha \pm i \frac{\cos \alpha}{\lambda} \right) e^{\pm i \lambda x},$$

$$\Omega(\lambda) = \frac{\lambda^2}{\lambda^2 \sin^2 \alpha + \cos^2 \alpha}$$

причем

$$\frac{1}{2} [\Psi^{(+)}(x; \lambda) + \Psi^{(-)}(x; \lambda)] = \Phi(x; \lambda).$$

Поэтому если составить интеграл

$$F(\lambda, \sigma) = \int_0^{\sigma} \Phi(x; \lambda) f(x) dx = \frac{1}{2} [F^{(+)}(\lambda, \sigma) + F^{(-)}(\lambda, \sigma)],$$

то можем утверждать, что существует функция

$$F(\lambda) = \frac{1}{2} [F^{(+)}(\lambda) + F^{(-)}(\lambda)] \in L_2^{(\Omega)}(-\infty, \infty)$$

такая, что

$$\lim_{\sigma \rightarrow \infty} \int_{-\infty}^{\infty} |F(\lambda, \sigma) - F(\lambda)|^2 \Omega(\lambda) d\lambda = 0$$

а) при $\operatorname{ctg} \alpha \leq 0$

$$f(x) = \text{l.i.m.}_{\sigma \rightarrow \infty} \frac{1}{\pi} \int_{-\sigma}^{\sigma} F(\lambda) \Phi(x; \lambda) \Omega(\lambda) d\lambda,$$

б) при $\operatorname{ctg} \alpha > 0$

$$f(x) = \text{l.i.m.}_{\sigma \rightarrow \infty} \frac{1}{\pi} \int_{-\sigma}^{\sigma} F(\lambda) \Phi(x; \lambda) \Omega(\lambda) d\lambda + \\ + \frac{1}{i} \operatorname{Res}_{\lambda = i \operatorname{ctg} \alpha} F^{(+)}(\lambda) \Phi(x; \lambda) \Omega(\lambda) - \frac{1}{i} \operatorname{Res}_{\lambda = -i \operatorname{ctg} \alpha} F^{(-)}(\lambda) \Phi(x; \lambda) \Omega(\lambda).$$

Но

$$\operatorname{Res}_{\lambda = \pm i \operatorname{ctg} \alpha} F^{(\mp)}(\lambda) \Phi(x; \lambda) \Omega(\lambda) = 0.$$

Поэтому получим

$$f(x) = \text{l.i.m.}_{\sigma \rightarrow \infty} \frac{1}{\pi} \int_{-\sigma}^{\sigma} F(\lambda) \Phi(x; \lambda) \Omega(\lambda) d\lambda + \\ + \frac{2}{i} \operatorname{Res}_{\lambda = i \operatorname{ctg} \alpha} F(\lambda) \Phi(x; \lambda) \Omega(\lambda) - \frac{2}{i} \operatorname{Res}_{\lambda = -i \operatorname{ctg} \alpha} F(\lambda) \Phi(x; \lambda) \Omega(\lambda).$$

Принимая во внимание, что

$$\begin{aligned} & \operatorname{Res}_{\lambda = \pm i \operatorname{ctg} \alpha} F(\lambda) \Phi(x; \lambda) \Omega(\lambda) = \\ & = \mp \frac{\operatorname{ctg} \alpha}{2i \sin^2 \alpha} \Phi(x; \pm i \operatorname{ctg} \alpha) F(\pm i \operatorname{ctg} \alpha) = \\ & = \mp \frac{\operatorname{ctg} \alpha}{2i} e^{-x \operatorname{ctg} \alpha} \int_0^{\infty} e^{-x \operatorname{ctg} \alpha} f(x) dx, \end{aligned}$$

окончательно получим, что при $\operatorname{ctg} \alpha > 0$

$$\begin{aligned} f(x) = \text{l.i.m.}_{\sigma \rightarrow \infty} \frac{1}{\pi} \int_{-\sigma}^{\sigma} F(\lambda) \Phi(x; \lambda) \Omega(\lambda) d\lambda + \\ + 2 \operatorname{ctg} \alpha e^{-x \operatorname{ctg} \alpha} \int_0^{\infty} e^{-x \operatorname{ctg} \alpha} f(x) dx. \end{aligned}$$

Отсюда заменой переменной $\lambda^2 = \mu$ и в силу четности функции $F(\lambda)$ приходим к известному примеру (3).

Отметим, что имеет место также обратная теорема, которую мы сформулируем без доказательства.

Теорема 2. Если $f(x)$ — произвольная функция из класса $L_2(0, \infty)$, то существуют функции $F^{(\pm)}(\lambda) \in L_2^{(\Omega)}(-\infty, \infty)$, такие, что интегралы

$$F^{(\pm)}(\lambda, \sigma) = \int_0^{\sigma} f(t) \Phi^{(\pm)}(t; \lambda) dt \quad (\sigma > 0)$$

сходятся к $F^{(\pm)}(\lambda)$ в смысле

$$\lim_{\sigma \rightarrow \infty} \int_{-\sigma}^{\sigma} |F^{(\pm)}(\lambda) - F^{(\pm)}(\lambda, \sigma)|^2 \Omega(\lambda) d\lambda = 0$$

а) при $\operatorname{ctg} \alpha \leq 0$

$$f(x) = \text{l.i.m.}_{\sigma \rightarrow \infty} \frac{1}{2\pi\rho} \int_{-\sigma}^{\sigma} F^{(\pm)}(\lambda) \Psi^{(\mp)}(x; \lambda) \Omega(\lambda) d\lambda,$$

б) при $\operatorname{ctg} \alpha > 0$

$$f(x) = \text{l.i.m.}_{\sigma \rightarrow \infty} \frac{1}{2\pi\rho} \int_0^{\sigma} F^{(\pm)}(\lambda) \Psi^{(\mp)}(x; \lambda) \Omega(\lambda) d\lambda \pm$$

$$\pm \frac{1}{i\rho} \operatorname{Res}_{\lambda = e^{\mp i \frac{\pi}{4\rho}} \operatorname{ctg} \alpha} F^{(\pm)}(\lambda) \Psi^{(\mp)}(x; \lambda) \Omega(\lambda).$$

**Միասագ-Լեֆլերի կորիզներով ինտեգրալ ձևափոխությունների
սեսուրյան շուրջը**

Ենթադրելով, որ $\Psi^{(\pm)}(x, \lambda)$, $\Phi^{(\pm)}(x; \lambda)$ և $\Omega(\lambda)$ ֆունկցիաները որոշվում են (1.2), (1.3) և (1.4) բանաձևերով, իսկ ρ և μ պարամետրերը բավարարում են

$$\rho \geq \frac{1}{2}, \quad \frac{1}{2} < \mu < \frac{1}{2} + \frac{1}{2\rho}$$

պայմաններին, աշխատանքում ապացուցվում է հետևյալ հիմնական թեորեմը:
Թեորեմ. եթե $f(x)$ -ը կամայական ֆունկցիա է $f(x) x^{\mu-1} \in L_2(0, \infty)$ դասից, ապա գոյություն ունեն $F^{(\pm)}(\lambda) \in L_2^{(2)}(-\infty, \infty)$ ֆունկցիաները այնպես, որ

$$F^{(\pm)}(\lambda, \sigma) = \int_0^\sigma \Psi^{(\pm)}(t; \lambda) f(t) t^{\mu-1} dt \quad (\sigma > 0)$$

ինտեգրալները համապատասխանաբար գուգամխում են այդ ֆունկցիաներին հետևյալ իմաստով

$$\lim_{\sigma \rightarrow \infty} \int_{-\infty}^{\infty} |F^{(\pm)}(\lambda) - F^{(\pm)}(\lambda, \sigma)|^2 \Omega(\lambda) d\lambda = 0,$$

ըստ որում $(0, +\infty)$ կիսաառանցքի վրա իրավացի են նաև հետևյալ շրջման բանաձևերը:
ա) երբ $\operatorname{ctg} \alpha < 0$

$$x^{\mu-1} f(x) = \text{l.i.m.}_{\sigma \rightarrow \infty} \frac{1}{2\pi\rho} \int_{-\sigma}^{\sigma} F^{(\pm)}(\lambda) \Phi^{(\mp)}(x; \lambda) \Omega(\lambda) d\lambda,$$

բ) երբ $\operatorname{ctg} \alpha > 0$

$$x^{\mu-1} f(x) = \text{l.i.m.}_{\sigma \rightarrow \infty} \frac{1}{2\pi\rho} \int_{-\sigma}^{\sigma} F^{(\pm)}(\lambda) \Phi^{(\mp)}(x; \lambda) \Omega(\lambda) d\lambda \pm$$

$$\pm \frac{1}{i\rho} \operatorname{Res}_{\lambda = e^{\pm i \frac{\pi}{4\rho}} \operatorname{ctg} \alpha} F^{(\pm)}(\lambda) \Phi^{(\mp)}(x; \lambda) \Omega(\lambda).$$

Հատուկ դեպքում, երբ $\rho = \frac{1}{2}$; $\mu = 1$ այս թեորեմն իր մեջ, որպես մասնավոր

դեպք պարունակում է

$$y'' = \lambda y = 0$$

$$y(0) = \sin \alpha, \quad y'(0) = -\cos \alpha$$

Եզրային խնդրի հետ կապված հայտնի վերլուծությունը (3):

ЛИТЕРАТУРА — Ч Р А К Ա Ն Ո Ւ Թ Յ Ո Ւ Ն

¹ М. М. Джрбашян, Изв. АН СССР, сер. матем., 19 (1955), 133—190. ² М. М. Джрбашян и А. Б. Нерсисян, Труды Московского математического общества, т. 10. 89—179. ³ Э. Ч. Титчмарш, Разложения по собственным функциям, связанные с дифференциальными уравнениями второго порядка, ч. 1, гл. IV, М., 1960.