Домашнее задание №2 курса «Гармонический анализ»

Автор: Хоружий Кирилл

От: 8 апреля 2021 г.

Содержание

1	Собственные интегралы с параметром 1.1 К. III, §13
2	Несобственные интегралы, зависящие от параметра 2.1 К. III, §14
3	2.3 Т3
•	3.1 K. III, §17
	3.2 T4
	3.3 T5
	3.5 T9

 $W_{\text{и}}$ К $\Phi_{\text{и}}$ З T_{E} Х

Дополнительная задача о $\cos e^{ix}$

Найдём суммы вида

$$\sum_{n=0}^{\infty} \left((-1)^n \frac{\cos(2nx)}{(2n)!} + i (-1)^n \frac{\sin(2nx)}{(2n)!} \right) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n e^{2inx}}{(2n)!},$$

далее, принимая $z=e^{ix}$, найдём по определению

$$\sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n e^{2inx}}{(2n)!} = \frac{(-1)^n z^{2n}}{(2n)!} = \cos\left(z\right) = \cos\left(e^{ix}\right).$$

1 Собственные интегралы с параметром

Thr 1.1 (непрерваность интеграла по параметру). Пусть $f: X \times E \mapsto \mathbb{R}$, где E – область определения α , а X для x. Пусть также $f(x,\alpha) \in \mathcal{L}(X)$ $\forall \alpha$, где $\mathcal{L}(X)$ – интегрируема по Лебегу на множестве X, $f(x,\alpha)$ непрерывна почти всюду по α , $u \mid f(x,\alpha) \mid$ мажорируется Лебег-интегрируесой функцией $\forall \alpha \in E$. Тогда

$$I(\alpha) = \int_X f(x, \alpha) \, dx$$

непрерывен.

Con 1.2 (непрерваность интеграла по параметру по Кудрявцеву). *Если функция* $f(x, \alpha)$ *непреывна в прямо-угольнике*

$$K = \{(x, \alpha) : a \leqslant x \leqslant b, \alpha_1 \leqslant \alpha_2\},\$$

то интеграл

$$\Phi(\alpha) = \int_{\varphi(\alpha)}^{\psi(\alpha)} f(x, \alpha) \, dx$$

есть непрерывная функция параметра α на отрезке $[\alpha_1, \alpha_2]$. В частности, возможен предельный переход под знаком интеграла:

$$\lim_{\alpha \to \alpha_0} \int_a^b f(x, \alpha) \, dx = \int_a^b \lim_{a \to \alpha_0} f(x, \alpha) \, dx.$$

Con 1.3. Пусть $f:[a,+\infty)\mapsto \mathbb{R}$. Если f непрерывна на $[a,+\infty)\times [c,d]$ u

$$I(\alpha) = \int_{a}^{+\infty} f(x, \alpha) \, dx$$

сходится равномерно по α нв [c,d], то $I(\alpha)$ непрерывен по α на [c,d].

Thr 1.4. Пусть $f: X \times E \mapsto \mathbb{R}$, где E – область определения α , а X для x. Пусть также $f(x,\alpha) \in \mathcal{L}(X)$ $\forall \alpha$, где $\mathcal{L}(X)$ – интегрируема по Лебегу на множестве X, $\exists f'(x,\alpha) \in \mathbb{R}$ почти всюду по α , и $|f'_{\alpha}(x,\alpha)|$ мажеорируется Лебег-интегрируесой функцией $\forall \alpha \in E$ почти всюду. Тогда

$$I(\alpha) = \int_X f(x, \alpha) \, dx$$

дифференцируем E и $I'(\alpha) = \int_X f'_{\alpha}(x,\alpha) dx$.

Con 1.5. Пусть $f:[a,b]\times[c,d]\mapsto\mathbb{R},\ f\ u\ f'_{\alpha}$ непрерынва на $[a,b]\times[c,d],\ \boldsymbol{mo}$

$$I(\alpha) = \int_a^b f(x, \alpha) \in C^1[c, d]; \qquad I'(\alpha) = \int_a^b f'_a(x, \alpha) dx.$$

Con 1.6. Пусть $I(\alpha) = \int_{a(\alpha)}^{b(\alpha)} f(x,\alpha) \, dx$. Для удобства выберем $a_0 = \inf_{\alpha} a(\alpha) \, u \, b_0 = \sup_{\alpha} b(\alpha)$. Также требуем непрерывность $f \, u \, f'_x$ на $[a_0,b_0] \times [c,d]$. Считаем, что $a(\alpha) \, u \, b(\alpha)$ дифференцируемы. Тогда $I(\alpha)$ – дифференцируем по α на [c,d]. Более того, в таких условиях верна формула

$$I'(\alpha) = \int_{a(\alpha)}^{b(\alpha)} f'_{\alpha}(x,\alpha) \, dx + f(b(\alpha),\alpha) \cdot b'_{\alpha}(\alpha) - f(a(\alpha),\alpha) \cdot a'_{\alpha}(\alpha).$$

Con 1.7. Пусть функция $f:[a,+\infty)\times[c,d]\mapsto\mathbb{R}$. **Если** существует $\alpha_0\in[c,d]$ такое, что

$$I(\alpha) = \int_{a}^{\infty} f(x, \alpha_0) \, dx$$

 Φ_{M} ЗTЕX

сходится, f и f_{α}' непрерывны на $[a,+\infty) \times [c,d],$ и

$$\int_{a}^{\infty} f_{\alpha}'(x,\alpha) \, dx$$

сходится равномерно по α на E, **тогда** $I(\alpha) \in C^1[c,d]$ u

$$I'_{\alpha}(\alpha) = \int_{a}^{+\infty} f'_{\alpha}(x, \alpha) dx.$$

Thr 1.8 (интегрирование интегралов, зависящих от параметров). Если функция $f(x,\alpha)$ непрерывна в прямоугольнике, то интеграл есть функция, интегрируемая на отрезке $[\alpha_1,\alpha_2]$ и справедливо

$$\int_{\alpha_1}^{\alpha_2} \left(\int_a^b f(x, \alpha) \, dx \right) \, d\alpha = \int_a^b \left(\int_{\alpha_1}^{\alpha_2} f(x, \alpha) \, d\alpha \right) \, dx.$$

1.1 K. III, §13

13.4

Пусть f(x) непрерывна и принимает положительные значения на [0,1]. Докажем, что функция

$$I(\alpha) = \int_0^1 \frac{\alpha}{x^2 + \alpha^2} f(x) \, dx$$

разрывна при $\alpha = 0$.

Функции φ : $\frac{\alpha}{x^2+\alpha^2}$ и f Лебег-интегрируемы по x на [0,1], знакопостоянны $\forall x \in (0,1)$, а также f –непрерывна, тогда можем воспользоваться первой теоремой о среднем

$$I(\alpha) = f(\xi(\alpha)) \arctan \frac{1}{\alpha}, \quad 0 \le \xi(\alpha) \le 1.$$

Тогда для $\forall \varepsilon > 0$

$$|F(\varepsilon) - F(-\varepsilon)| = \left| \left(f(\xi(\alpha)) + f(\xi(-\alpha)) \right) \arctan \frac{1}{\varepsilon} \right| \geqslant 2 \operatorname{in}_{x \in [0,1]} f(x) \left| \arctan \frac{1}{\varepsilon} \right| \varepsilon \to 0 \pi \min_{x \in [0,1]} f(x) > 0,$$

что говорит о разрывности функции.

13.5(1)

Выясним, справедливо ли равенство

$$\lim_{\alpha \to 0} \int_0^1 f(x, \alpha) dx = \int_0^1 \lim_{\alpha \to 0} f(x, \alpha) dx,$$

где $f(x,\alpha) = \frac{x}{\alpha^2} e^{-x^2/\alpha^2}$.

Ну, вообще нельзя. Переходя к пределу под знаком интеграла, получаем нуль. Если же вычислить интеграл, а затем перейти к пределу, то получим

$$\lim_{\alpha \to 0} \int_0^1 \frac{x}{\alpha^2} e^{-x^2/\alpha^2} dx = \frac{1}{2} \lim_{y \to 0} \int_0^1 e^{-x^2/\alpha^2} d\left(\frac{x^2}{\alpha^2}\right) = \frac{1}{2} \lim_{\alpha \to 0} \left(1 - e^{-1/\alpha^2}\right) = \frac{1}{2}.$$

Заметим, что f разрывна в точке (0,0), вот теоремы о предельном переходе и не работает, необходимо проверять вычислением.

13.8(3)

Выясним, равны ли интегралы

$$I_1(\alpha) = \int_0^1 \left(\int_0^1 f(x,\alpha) \, d\alpha \right) \, dx \quad \stackrel{?}{=} \quad \int_0^1 \left(\int_0^1 f(x,\alpha) \, d\alpha \right) \, dx = I_2(\alpha), \qquad \quad f(x,\alpha) = \left(\frac{x^5}{\alpha^4} - \frac{2x^3}{\alpha^3} \right) e^{-x^2/\alpha}.$$

Считая $t=-x^2/\alpha$ и $dt=x^2(-1/\alpha^2)\,d\alpha$, перейдём к интегралу

$$g(x) = \int_0^1 \, d\alpha \left(\frac{x^5}{\alpha^4} - \frac{2x^3}{\alpha^3}\right) e^{-x^2/\alpha} = \int_{x^2}^\infty \left(\frac{t^2 - 2t}{x}\right) e^{-t} \, dt = \frac{1}{x} \int_{x^2}^\infty \left(t^2 - 2t\right) e^{-t} \, dt = \frac{1}{x} \left(-t^2 e^{-t}\right) \bigg|_{x^2}^{+\infty} = x^3 e^{-x^2}.$$

Возвращаясь к первоначальному интегрированию

$$\int_0^1 g(x) \, dx = \frac{1}{2} \int_0^1 x^2 e^{-x^2} \, d(x^2) = \frac{1}{2} \int_0^1 t e^{-t} \, dt = -\frac{1}{2} (t+1) e^{-t} \Big|_0^1 = \frac{1}{2} - \frac{1}{e}.$$

 $W_{\text{и}}$ К $\Phi_{\text{и}}$ З T_{E} Х

С другой стороны – другой интеграл,

$$h(\alpha) = \int_0^1 dx f(x, \alpha) = \frac{1}{2\alpha} \int_0^{1/\alpha} (t^2 - 2t) e^{-t} dt = \frac{1}{2\alpha} \left\{ -t^2 e^{-t} \right\} \Big|_0^{1/\alpha} = -\frac{1}{2\alpha^3} e^{-1/\alpha}.$$

Остается посчитать интеграл по α

$$\int_{0}^{1} h(\alpha) \, d\alpha = -\frac{1}{2} \int_{1}^{\infty} t e^{-t} \, dt = -\frac{1}{e},$$

что приводит к противоречию, – интегралы LHS и RHS е равны друг другу.

13.12

Пусть a > 0, b > 0. Вычислим интеграл

$$I_1 = \int_0^1 \sin\left(\ln\frac{1}{x}\right) \frac{x^b - x^a}{\ln x} dx, \qquad I_2 = \int_0^1 \cos\left(\ln\frac{1}{x}\right) \frac{x^b - x^a}{\ln x} dx.$$

Внутри аргумента интеграла можно увидеть другой интеграл, так что рассмотрим вместо $I_{1,2}$ два повторных интеграла

$$I_1 = \int_0^1 dx \int_a^b x^y \sin\left(\ln\frac{1}{x}\right) dy, \qquad I_2 = \int_0^a 61 \int_a^b x^y \cos\left(\ln\frac{1}{x}\right) dy.$$

Обозначим аргументы новых $I_{1,2}$ за f_1 и f_2 , которые непрерывны, поэтому позволяют перестановку по Фубини:

$$I_1 = \int_a^b dy \int_0^1 x^y \sin\left(\ln\frac{1}{x}\right) dx, \qquad I_2 = \int_a^b dy \int_0^1 x^y \cos\left(\ln\frac{1}{x}\right) dx.$$

Подставим $x = e^{-t}$:

$$I_1 = \int_a^b dy \int_0^{+\infty} e^{-t(y+1)} \sin t \, dt, \qquad I_2 = \int_a^b dy \int_0^{+\infty} e^{-t(y+1)} \cos t \, dt.$$

Новый аргумент интегрировать мы уже умеем, так что находим

$$I_1 = \int_a^b \frac{dy}{(y+1)^2 + 1}, \qquad I_2 = \int_a^b \frac{(y+1) \, dy}{(y+1)^2 + 1},$$

что также интегрируется, так что находим

$$I_1 = \operatorname{arctg}\left(\frac{b-a}{1+(a+1)(b+1)}\right), \qquad I_2 = \frac{1}{2}\ln\left(\frac{b^2+2b+2}{a^2+2a+2}\right).$$

13.14(3)

Найти $\Phi'(\alpha)$, если

$$\Phi(\alpha) = \int_{\sin \alpha}^{\cos \alpha} e^{\alpha \sqrt{1 - x^2}} dx.$$

Обозначая аргумент интеграла за $f(\alpha,x)$ заметим, что f и f'_{α} непрерывны, т.к. интеграл собственный, то, интегрируя по частям, находим, что

$$\Phi'(\alpha) = e^{\alpha|\sin\alpha|}(-\sin\alpha) - e^{\alpha|\cos\alpha|}\cos\alpha + \int_{\sin\alpha}^{\cos\alpha} e^{\alpha\sqrt{1-x^2}}\sqrt{1-x^2} dx.$$

13.17

Есть интеграл вида

$$I(\alpha) = \int_0^b \frac{dx}{x^2 + \alpha^2}.$$

Дифференцируя его по параметру $\alpha > 0$ вычислим интграл

$$J(\alpha) = \int_0^b \frac{dx}{(x^2 + \alpha^2)^2}.$$

Считая интеграл собственным, заметим, что аргумент интеграла $(f(x,\alpha))$, а также f'_{α} непрерывны. Раз так, то можем интегрировать под знаком интеграла:

$$\frac{\partial I(\alpha)}{\partial \alpha} = \int_0^b dx \, \frac{\partial}{\partial \alpha} \frac{1}{x^2 + \alpha^2} = -2\alpha \int_0^b \frac{dx}{(x^2 + \alpha^2)^2} = -2\alpha J(\alpha).$$

 Φ_{M} 3TEX X

Таким образом приходим к

$$J(\alpha) = \frac{1}{2\alpha} \frac{\partial}{\partial \alpha} \left(\frac{1}{\alpha} \operatorname{arctg} \frac{b}{\alpha} \right) = \frac{1}{2\alpha^3} \left\{ \operatorname{arctg} \frac{b}{\alpha} + \frac{b\alpha}{b^2 + \alpha^2} \right\}.$$

13.18(1)

Теперь, применяя дифференцирование по параметру α , вычислим

$$I(\alpha) = \int_0^{\pi/2} \ln \left(\alpha^2 - \sin^2 \varphi \right) \, d\varphi.$$

Опять таки, перед нами собственный интеграл, с непрерывным аргументом и его производной по α , соответсвенно интегрируемые по Лебегу, поэтому законно писать, что

$$\frac{dI(\alpha)}{d\alpha} = \int_0^{\pi/2} \frac{\partial}{\partial \alpha} \ln \left(\alpha^2 - \sin^2 \varphi \right) d\varphi = \int_0^{\pi/2} \frac{2\alpha \, d\varphi}{\alpha^2 - \sin^2 \varphi} = \frac{\pi}{\sqrt{\alpha^2 - 1}}.$$

Таким образом находим, что

$$I(\alpha) = \pi \ln(\alpha + \sqrt{\alpha^2 - 1}) + C.$$

С другой стороны

$$I(\alpha) = \int_0^{\pi/2} \{2\ln \alpha + o(1)\} d\varphi = \pi \ln \alpha + o(1)$$

$$I(\alpha) = \pi \ln \alpha + \pi \ln 2 + C + o(1),$$

при больших α . Получается, что

$$I(\alpha) = \pi \ln \left\{ \frac{1}{2} \left(\alpha + \sqrt{\alpha^2 - 1} \right) \right\}.$$

13.28 (T1)

Докажем формулу для $n \in \mathbb{N}$,

$$I_{n} = \frac{d^{n} f(x)}{dx^{n}} = \psi_{n}(x), \quad f(x) = \begin{cases} \frac{\sin x}{x}, & x \neq 0, \\ 1, & x = 0, \end{cases} \quad \psi_{n}(x) = \begin{cases} \frac{1}{x^{n+1}} \int_{0}^{x} y^{n} \cos\left(y + \frac{\pi n}{2}\right) dy, & x \neq 0, \\ \frac{\cos\left(\frac{1}{2}\pi n\right)}{n+1}, & x = 0, & n \in \mathbb{N}. \end{cases}$$

Уже из этого потом покажем, что верна оценка

$$\left| \frac{d^n f(x)}{dx^n} \right| \le \frac{1}{n+1}, \quad x \in (-\infty, +\infty).$$

Ну, выражение для I_n справедливо при n=1. Пусть формула для I_n также верна при некотором n=k, тогда дифференцируя обе части по x с последующим применением инетгрирования по частям получаем

$$\begin{split} I_{k+1} &= \frac{d^{k+1}}{dx^{k+1}} \left(\frac{\sin x}{x} \right) = \frac{1}{x} \cos \left(x + \frac{k\pi}{2} \right) - \frac{k+1}{x^{k+2}} \int_0^x y^k \cos \left(y + \frac{k\pi}{2} \right) \, dy = \\ &= \frac{1}{x} \cos \left(x + \frac{k\pi}{2} \right) - \frac{k+1}{x^{k+2}} \left(\frac{y^{k+1}}{k+1} \cos \left(y + \frac{k\pi}{2} \right) \right) \Big|_0^x + \frac{1}{k+1} \int_0^x y^{k+1} \sin \left(y + \frac{k\pi}{2} \right) \, dy \Big) = \\ &= -\frac{1}{x^{k+2}} \int_0^x y^{k+1} \sin \left(y + \frac{k\pi}{2} \right) \, dy = \frac{1}{x^{k+2}} \int_0^x y^{k+1} \cos \left(y + \frac{(k+1)\pi}{2} \right) \, dy, \quad x \neq 0. \end{split}$$

Раскладывая $\sin x$ в ряд Тейлора, можем найти

$$f(x) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k x^{2k}}{(2k+1)!}, \quad \forall x, \quad \Rightarrow \quad f^{(n)}(0) = \frac{\cos\left(\frac{1}{2}\pi n\right)}{n+1}.$$

Далее, при $x \neq 0$,

$$\left| \frac{1}{x^{n+1}} \int_0^x y^n \cos\left(y + \frac{\pi n}{2}\right) \, dy \right| \leqslant \frac{1}{|x|^{n+1}} \int_0^{|x|} y^n \, dy = \frac{1}{n+1},$$

а при x=0,

$$|f^{(n)}(0)| = \frac{\left|\cos\left(\frac{1}{2}\pi n\right)\right|}{n+1} \leqslant \frac{1}{n+1}, \quad \stackrel{\forall x}{\Rightarrow} \quad \left|\frac{d^n f(x)}{dx^n}\right| \leqslant \frac{1}{n+1}, \quad Q. \text{ E. D.}$$

 $\mathsf{W}_{\mathsf{N}}\mathsf{K}$

2 Несобственные интегралы, зависящие от параметра

Def 2.1. Интеграл, сходящийся $\forall \alpha \in E$, вида

$$I(\alpha) = \int_{a}^{+\infty} f(x, \alpha) \, dx$$

называют равномерно сходящимся на множестве Е, если

$$\forall \varepsilon > 0, \ \exists \delta_{\varepsilon} \colon \forall \alpha \in E, \ \forall \xi \geqslant \delta_{\varepsilon} \ \left| \int_{\varepsilon}^{\infty} f(x, \alpha) \, dx \right| \leqslant \varepsilon.$$

Если построить отрицание, то поймём, что интеграл сходится неравномерно на Е, если

$$\exists \varepsilon_0 > 0 \colon \forall \delta \in [\alpha, +\infty) \ \exists \alpha_\delta \in E, \ \xi_\delta \in [\delta, +\infty) \colon \left| \int_{\xi_\delta}^{+\infty} f(x, \alpha_\delta) \, dx \right| \geqslant \varepsilon_0.$$

Определение равномерной сходимости соответствует условию

$$\lim_{\xi \to +\infty} \left(\sup_{\alpha \in E} \int_{\xi}^{+\infty} f(x,\alpha) \, dx \right) = 0.$$

Lem 2.2 (признак Вейерштрасса). Если на $[a, +\infty)$ $\exists \varphi(x)$ такая, что $|f(x, \alpha)| \leq \varphi(x) \ \forall x \in [a, +\infty)$ и $\forall \alpha \in E$, и если $\int_a^{\infty} f(x, \alpha) dx$ сходится, то $I(\alpha)$ сходится абсолютно и равномерно на E.

Lem 2.3 (признак Дирихле). *Интеграл*

$$\int_{a}^{\infty} f(x,\alpha)g(x,\alpha) \, dx$$

сходтся равномерно по α на E, если $\forall \alpha \in E$ функции f, g, g'_x непрерывны по x на множестве $[a,+\infty)$ и удовлетворяют следующим условиям: $g(x,\alpha) \rightrightarrows 0$ при $x \to \infty$, $g'_x(x,\alpha) \ \forall \alpha$ не меняет знака при $x \in [a,+\infty)$, функция $f \ \forall \alpha \in E$ имеет ограниченную первообразную $\forall x$, α .

Lem 2.4 (критерий Коши). Интеграл $I(\alpha)$ сходится равномерно на E тогда и тольког тогда, когда выполняется условие Коши:

$$\forall \varepsilon > 0 \ \exists \delta_{\varepsilon} \in (a, \infty) : \ \forall \xi' \in [\varphi_{\varepsilon}, +\infty), \ \xi'' \in [\delta_{\varepsilon}, +\infty), \ \forall \alpha \quad \left| \int_{\varepsilon'}^{\xi''} f(x, \alpha) \, dx \right| < \varepsilon.$$

Lem 2.5 (непрерывность). Если функция $f(x,\alpha)$ непрерывна на $D = \{(x,a) \mid a \leqslant x < +\infty, \alpha_1 \leqslant \alpha \leqslant \alpha)2\}$ и $I(\alpha)$ сходится равномерно по α на отрезке $[\alpha_1, \alpha_2]$, то функция $I(\alpha)$ непрерывна на отрезке $[\alpha_1, \alpha_2]$.

2.1 K. III, §14

14.1(1, 2)

Докажем в 14.1(1) равномерную сходимость интеграла

$$I(\alpha) = \int_{1}^{+\infty} \frac{dx}{x^{\alpha}}, \quad E = [\alpha_0; +\infty), \quad \alpha_0 > 1.$$

По признаку Вейерштрассе $x^{\alpha} \geqslant x^{\alpha_0}$, если x > 1, $\alpha > \alpha_0 > 1$

$$\int_{1}^{\infty} \frac{dx}{x^{\alpha}} \leqslant \int_{1}^{\infty} \frac{dx}{x^{\alpha_0}} \quad \Rightarrow \quad M(x) = \frac{1}{x^{\alpha_0}}.$$

что соответствует сходимости. Аналогично 14.1(2), интеграл вида

$$I(\alpha) = \int_0^1 \frac{dx}{x^{\alpha}}, \quad E = (0, \alpha_0), \quad \alpha_0 < 1.$$

Так как x < 1, то верно, что при $\alpha < \alpha_0 < 1$ функция $x^{\alpha} \geqslant x^{\alpha_0}$, что позволяет найти Лебег-интегрируемую мажоранту на E.

14.6(3)

Докажем, что интеграл $I(\alpha)$ сходится равномерно на множестве E_1 , и сходится неравномерно на E_2 , если

$$I(\alpha) = \int_0^{+\infty} \frac{dx}{4 + (x - \alpha)^6}, \quad E_1 = [-\infty, 0], \quad E_2 = [1, +\infty).$$

 Φ_{M} ЗТ $_{\mathsf{E}}$ Х Ж $_{\mathsf{M}}$ К

Для начала на E_1 :

$$\left| \int_{\xi}^{-\infty} \frac{dx}{4 + (x - \alpha)^6} \right| = \left| \int_{\xi - \alpha}^{+\infty} \frac{dt}{4 + t^6} \right|, \qquad \sup_{\alpha \in E_1} \left| \int_{\xi - \alpha}^{+\infty} \frac{dt}{4 + t^6} \right| = \int_{\xi}^{+\infty} \frac{dt}{4 + t^6} \underset{\xi \to +\infty}{\to} 0,$$

что соответсвует равномерной сходимости.

В случае же E_2 , по аналогичным рассуждениям, приходим к

$$\sup_{\alpha \in E_2} \left| \int_{\xi - \alpha}^{+\infty} \frac{dt}{4 + t^6} \right| = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{dt}{4 + t^6} \not \mapsto_{\xi \to +\infty} 0,$$

что говорит о неравномерной сходимости.

14.6(4)

Теперь на множествах $E_1 = [0,2]$ и $E_2 = [0,+\infty)$ рассмотрим интеграл вида

$$I(\alpha) = \int_0^{+\infty} \exp(-(x - \alpha)^2) dx.$$

По определению равномерной непрерывности рассмотрим

$$\Omega(E) = \lim_{\xi \to +\infty} \sup_{\alpha \in E} \left| \int_{\xi}^{+\infty} e^{-(x-\alpha)^2} \, dx \right| = \lim_{\xi \to +\infty} \sup_{\alpha \in E} \left| \int_{\xi-\alpha}^{+\infty} e^{-x^2} \, dx \right|.$$

В силу ограниченности E_1 $\Omega(E_1)=0$. А вот на E_2 уже будет верно, что

$$\sup_{\alpha \in E_2} \left| \int_{\xi - \alpha}^{+\infty} e^{-x^2} \, dx \right| = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-x^2} \, dx \not \to 0,$$

что говорит о неравномерной сходимости

14.7(2)

Исследдуем на равномерную сходимость интеграл вида

$$I(\alpha) = \int_0^{+\infty} \alpha e^{-\alpha x} dx, \quad E = [0, 1].$$

И снова по определению рассмотрим интеграл

$$\left| \int_{\xi}^{+\infty} \alpha e^{-\alpha x} \, dx \right| = \left| \int_{\alpha \xi}^{+\infty} e^{-t} \, dt \right| = e^{-\alpha \xi}.$$

В условиях задачи

$$\alpha > 0, \quad e^{-\alpha \xi} \geqslant \varepsilon_0 \in (0, 1).$$

Точнее рассмотрим

$$\alpha \xi \leqslant \ln \frac{1}{\varepsilon_0}, \quad \Leftrightarrow \quad \alpha \leqslant \frac{1}{\xi} \ln \frac{1}{\varepsilon_0}.$$

Далее, по определению,

$$\exists \varepsilon_0 > 0 \ \forall \delta > 0 \ \exists \xi_\delta = \delta \ \exists \alpha(\delta) = \frac{1}{\delta} \ln \frac{1}{\varepsilon_0}, \quad \Rightarrow \quad \left| \int_{\xi_\delta}^{+\infty} f(x, \alpha) \, dx \right| = e^{-\alpha(\delta)\xi(\delta)} \geqslant \varepsilon_0.$$

Признак Абеля

Lem 2.6 (признак Абеля). Если интеграл $I(\alpha) = \int_a^{+\infty} f(x,\alpha) dx$ сходится равномерно на $[\alpha_1,\alpha_2]$ и функция φ ограничена и монотонна по x, то интеграл

$$\int_{a}^{+\infty} f(x,y)\varphi(x,y) \, dx \underset{[\alpha_{1},\alpha_{2}]}{\Longrightarrow} .$$

 \triangle . Для $\forall \varepsilon > 0$, по Критерию Коши, $\exists B(\varepsilon)$ такое, что $\forall b', \, \xi, \, b'' > B(\varepsilon)$ независимо от $\alpha \in [\alpha_1, \alpha_2]$ выполняется

$$\left| \int_{b'}^{\xi} f(x, \alpha) \, dx \right| < \frac{\varepsilon}{2M}, \quad \left| \int_{\xi}^{b''} f(x, \alpha) \, dx \right| < \frac{\varepsilon}{2M},$$

где $M = \sup_{x,\alpha} |\varphi(x,\alpha)| \neq 0$.

Далее, так как φ монотонна по x, а функция f интегрируема, то, по второй теореме о среднем, имеем

$$\int_{b'}^{b''} f(x,\alpha)\varphi(x,\alpha) dx = \varphi(b'+0,\alpha) \int_{b'}^{\xi} f(x,\alpha) dx + \varphi(b''-0,\alpha) \int_{\xi}^{b''} f(x,\alpha) dx,$$

где $b' \leqslant \xi \leqslant b''$. Отсюда, учитывая неравенства, получаем оценку

$$\left| \int_{b'}^{b''} f(x,\alpha) \varphi(x,\alpha) \, dx \right| \leqslant |\varphi(b'+0,\alpha)| \cdot \left| \int_{b'}^{\xi} f(x,\alpha) \, dx \right| + |\varphi(b''-0,\alpha)| \cdot \left| \int_{\xi}^{b''} f(x,\alpha) \, dx \right| < \varepsilon,$$

для $\forall \alpha \in [\alpha_1, \alpha_2]$. А это, по критерию Коши, и означает, что интеграл $I(\alpha)$ сходится равномерно на E.

14.7(4)

Исследуем на равномерную сходимость на E интеграл $I(\alpha)$ вида

$$I(\alpha) = \int_{1}^{+\infty} \frac{\sin x^{2}}{1 + x^{\alpha}} dx, \quad E = [0, +\infty).$$

Сделав замену $x = \sqrt{t}$, получим

$$I(\alpha) = \int_0^{+\infty} \frac{\sin t \, dt}{2(1 + t^{p/2})\sqrt{t}}.$$

По признаку Дирихле $\int_0^{+\infty} \frac{\sin t}{\sqrt{t}} dt$ сходится, а функция $\frac{1}{2} \left(1 + t^{\alpha/2}\right)^{-1}$ при $\alpha \geqslant 0$ монотонна по t и ограничена числом 0.5, следовательно, по *признаку Абеля*, интеграл сходится равномерно.

14.7(6)

Исследуем на равномерную сходимость на E интеграл $I(\alpha)$ вида

$$I(\alpha) = \int_0^1 \sin \frac{1}{x} \cdot \frac{dx}{x^{\alpha}}, \quad E = (0, 2).$$

Положим x = 1/t, t > 0. Тогда

$$\int_0^1 \sin\frac{1}{x} \cdot \frac{dx}{x^{\alpha}} = \int_1^{+\infty} \frac{\sin t}{t^{2-\alpha}} dt, \quad \Rightarrow \quad \int_{\xi}^{+\infty} \frac{\sin t}{t^{2-\alpha}} dt = \frac{\cos \xi}{\xi^{2-\alpha}} + (\alpha - 2) \int_{\xi}^{+\infty} \frac{\cos t}{t^{3-\alpha}} dt.$$

Последний интеграл [!] сходится равномерно, поэтому при достаточно большм ξ справедлива оценка

$$\left| \int_{R}^{+\infty} \frac{\cos t}{t^{3-\alpha}} dt \right| < \varepsilon_1, \quad \varepsilon > 0.$$

Возвращаясь к первому слагаемому, заметим, что оно не может быть сделано сколь уголно малым $\forall \Xi \geqslant \xi$ равномерно относительно параметра α . Действительно, пусть $\xi > 0$ задано, а также $0 < \varepsilon_2 \leqslant 1/2$, тогда выбирая $\Xi = 2\pi k > \xi$, $k \in \mathbb{N}$ значение параметра α из неравенства $0 < 2 - \alpha < \ln(\varepsilon_2^{-1})/\ln(2\pi\kappa)$ находим, что

$$\left|\frac{\cos\xi}{\xi^{2-\alpha}}\right| = \frac{1}{(2k\pi)^{2-\alpha}} > \varepsilon_2,$$

что означает, что исследуемый интеграл сходится неравномерно.

Lem 2.7. Если $f(x,\alpha) \rightrightarrows f(x,\alpha_0)$ на каждом интерва [a,b] и $|f(x,\alpha)| \leqslant F(x)$, где F(x) – Лебег-интегрируема, то

$$\lim_{\alpha \to \alpha_0} \int_{a}^{+\infty} f(x, \alpha) \, dx = \int_{a}^{+\infty} \lim_{\alpha \to \alpha_0} f(x, \alpha) \, dx.$$

△. Оценим по абсолютной величине разность

$$\int_{0}^{+\infty} f(x,\alpha) \, dx - \int_{0}^{+\infty} f(x,\alpha_0) \, dx = \int_{a}^{b} \left(f(x,\alpha) - f(x,\alpha_0) \right) \, dx + \int_{a}^{b} f(x,\alpha) \, dx - \int_{b}^{+\infty} f(x,\alpha_0) \, dx, \quad b > a.$$

Для $\forall \varepsilon>0$ задано, в силу мажорируемости Лебег-интегрируемой функцией, при достаточно большом b справедливы оценки

$$\left| \int_{b}^{+\infty} f(x,\alpha) \, dx \right| \leqslant \int_{b}^{+\infty} F(x) \, dx < \frac{\varepsilon}{3}, \quad \left| \int_{b}^{+\infty} f(x,\alpha_0) \, dx \right| < \frac{\varepsilon}{3},$$

а в силу условия равномерной сходимости - оценка

$$|f(x,\alpha) - f(x,\alpha_0)| < \frac{\varepsilon}{3(b-a)}, \quad \forall x \in [a,b],$$

если разность $|y-y_0|$ достаточно мала.

Таким образом получаем

$$\left| \int_{a}^{+\infty} f(x,\alpha) \, dx - \int_{a}^{+\infty} f(x,\alpha_0) \, dx \right| < \varepsilon,$$

 $\Phi_{ extsf{M}}$ З $extsf{T}_{ extsf{Z}}$ Х

при достаточно малом $|\alpha - \alpha_0|$.

14.21

Покажем, что есть f непрерывна и ограничена на промежутке $[0,+\infty)$, то

$$\lim_{\alpha \to 0} \frac{2}{\pi} \int_0^\infty \frac{\alpha f(x)}{x^2 + \alpha^2} dx = f(0).$$

Как обычно положим $x=t\alpha$, при t>0 и y>0. Тогда

$$I = \lim_{y \to +0} \frac{2}{\pi} \int_0^{+\infty} \frac{f(ty)}{t^2 + 1} dt.$$

Так как $|f(ty)|/(t^2+1) \leqslant M/(t^2+1)$, где $|f(ty)| \leqslant M = \text{const}$, $\int_0^{+\infty} dt/(t^2+1) = \pi/2$ (сходится), а в силу непрерывности f дробь $\frac{f(t\alpha)}{t^2+1} \rightrightarrows \frac{f(0)}{t^2+1}$ при $y \to +0$ на каждлм конечном интервале [a,b], то, согласно выше рассмотренной лемме, находим

$$\lim_{\alpha \to +0} \frac{2}{\pi} \int_0^{+\infty} \frac{f(t\alpha)}{t^2 + 1} dt = \frac{2}{\pi} \int_0^{+\infty} \lim_{\alpha \to +0} \frac{f(t\alpha)}{t^2 + 1} dt = f(0).$$

В силу нечетности интеграла по α , имеем

$$\lim_{\alpha \to -0} \frac{2}{\pi} \int_0^{+\infty} \frac{\alpha f(x)}{x^2 + \alpha^2} dx = -f(0).$$

2.2 T2

Интеграл Дирихле. Вычислим интеграл Дирихле

$$I(\alpha) = \int_0^\infty \frac{\sin \alpha x}{x} \, dx \tag{2.1}$$

Для начала вычислим некоторый другой интеграл:

$$\Phi(\alpha,\beta) = \int_0^\infty e^{-\beta x} \frac{\sin(\alpha x)}{x} \, dx, \qquad \quad \Phi_\alpha'(\alpha,\beta) = \int_0^\infty e^{-\beta x} \cos(\alpha x) \, dx = \frac{\beta}{\alpha^2 + \beta^2}.$$

Действительно, считая $f'_{\alpha}(x,\alpha)=e^{-\beta x}\cos(\alpha x)$, заметим, что f и f'_{α} непрерывны на E, $\int_0^{\infty}f(x,\alpha)\,dx$ сходится $\forall \alpha\in\mathbb{R}$ по Дирихле:

$$\left| \int_0^\infty \sin(\alpha x) \, dx \right| = \left| \frac{\cos(\alpha t) - 1}{\alpha} \right| \leqslant \frac{2}{|\alpha|}, \quad \alpha \neq 0,$$

а функция $x^{-1}e^{-\beta x}$ убывает на промежутке $(0,+\infty)$, также верно, что $\int_0^\infty f_\alpha'(x,\alpha)\,dx$ сходится равномерно по признаку Вейерштрассе, следовательно можем дифференцировать под знаком интеграла.

Теперь, интегриря α на отрезке $[0,\alpha]$ находим

$$\Phi(\alpha, \beta) - \Phi(0, \beta) = \beta \int_0^{\alpha} \frac{dt}{t^2 + \beta^2} = \operatorname{arctg} \frac{\alpha}{\beta}.$$

Понятно, что $I(\alpha) = -I(\alpha)$, так что далее считаем $\alpha > 0$. Имеем право рассмотреть $\beta \in [0,1]$, точнее предел

$$\lim_{\beta \to +0} \int_0^{+\infty} e^{-\beta x} \frac{\sin(\alpha x)}{x} dx = I(\alpha) = \lim_{\beta \to +0} \operatorname{arctg} \frac{\alpha}{\beta} = \frac{\pi}{2}.$$

Таким образом для произвольного α верно, что

$$\int_0^\infty \frac{\sin(\alpha x)}{x} dx = \frac{\pi}{2} \operatorname{sign}(\alpha). \tag{2.2}$$

Интеграл Лапласа. Вычислим интегралы Лапласа

$$I(\alpha) = \int_0^\infty \frac{\cos \alpha x}{1 + x^2} \, dx = \int_0^\infty f(x, \alpha) \, dx, \qquad K(\alpha) = \int_0^\infty \frac{x \sin \alpha x}{1 + x^2} \, dx.$$

Без ограничения общности рассмотрим $\alpha > 0$. Проверим, что можем дифференцировать под знаком интеграла: $f(x,\alpha)$ непрерывна $\forall \alpha, x$, интеграл

$$\int_0^{+\infty} f_\alpha' \, dx = -\int_0^{+\infty} \frac{x \sin \alpha x}{1 + x^2} \, dx,$$

 M_{M} K Φ_{M} 3 T_{E} X

сходится равномерно по α на $[a_0, +\infty)$ для $\forall \alpha_0 > 0$, получается верно, что

$$I'(\alpha) = -\int_0^{+\infty} \frac{x \sin \alpha x}{1 + x^2} = -K(\alpha).$$

Складывая с известным выражением интеграла Дирихле, находим

$$I'(\alpha) + \frac{\pi}{2} = \int_0^{+\infty} \left(\frac{\sin \alpha x}{x} - \frac{x \sin \alpha x}{1 + x^2} \right) dx = \int_0^{+\infty} \frac{\sin \alpha x}{x(1 + x^2)} dx.$$

Аргумент интеграла непрерывен, как и его производная по α , они Лебег-интегрируемы, поэтому, дифференцируя под знаком интеграла, находим

$$I''(\alpha) = \int_0^{+\infty} \frac{\cos \alpha x}{1 + x^2} \, dx.$$

Так мы приходим к дифференциальному уравнению на $I(\alpha)$:

$$I''(\alpha) - I(\alpha) = 0, \quad \Rightarrow \quad I(\alpha) = C_1 e^{\alpha} + C_2 e^{-\alpha}.$$

Рассматривая пределы $\alpha \to 0$ и $\alpha \to +\infty$, находим константы интегрирования $C_1=0$ и $C_2=\pi/2$. В силу четности $I(\alpha)$ находим

$$I(\alpha) = \frac{\pi}{2}e^{-|\alpha|}, \quad \alpha \in \mathbb{R}.$$

Бонусом находим $K(\alpha) = -I'_{\alpha}(\alpha)$:

$$K(\alpha) = \frac{\pi}{2} e^{-|\alpha|} \cdot \operatorname{sign} \alpha.$$

Интегралы Френеля. Вычислим интеграл Френеля

$$I = \int_0^{+\infty} \sin^2 x^2 \, dx.$$

Для нахождения нам понадобится интеграл Эйлера-Пуассона и, возможно, интеграл Лапласа:

$$\int_{0}^{+\infty} e^{-x^{2}} dx = \frac{\sqrt{\pi}}{2}, \qquad I(\alpha) = \int_{0}^{+\infty} e^{-x^{2}} \cos 2\alpha x \, dx = \frac{\sqrt{\pi}}{2} e^{-\alpha^{2}}.$$

Полагая $x^2 = t$ запишем интеграл I в виде

$$I = \frac{1}{2} \int_0^{+\infty} \frac{\sin t}{\sqrt{t}} \, dt.$$

При t>0 справедливо равенство

$$\int_{0}^{+\infty} e^{-tu^{2}} du = \left/ x = \sqrt{t}u \right/ = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{\pi}{t}}, \quad \Rightarrow \quad \frac{1}{\sqrt{t}} = \frac{2}{\pi} \int_{0}^{+\infty} e^{-tu^{2}} du, \tag{2.3}$$

Так приходим к двойному интегралу

$$I = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_0^{+\infty} \sin t \, dt \int_0^{+\infty} e^{-tu^2} \, du.$$

Меняя порядок интегрирования, получаем

$$I = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_0^{+\infty} du \int_0^{+\infty} e^{-tu^2} \sin t \, dt = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_0^{+\infty} \frac{du}{1 + u^4}.$$

Который легко вычисляется, если заметить, что

$$\int_0^{+\infty} \frac{x^2 \, dx}{1 + x^4} = \int_0^{+\infty} \frac{(1/x^2) \, dx}{1 + (1/x)^4} = \int_0^{+\infty} \frac{dx}{1 + x^4}.$$

Поэтому

$$2\int_0^{+\infty} \frac{dx}{1+x^4} = \int_0^{+\infty} \frac{(1+1/x^2) dx}{x^2+1/x^2} = \int_0^{+\infty} \frac{d(x-1/x)}{(x-1/x)^2+2} = \frac{1}{\sqrt{2}} \operatorname{arctg}\left(\frac{x-1/x}{\sqrt{2}}\right)\Big|_0^{\infty} = \frac{\pi}{\sqrt{2}}.$$

Откуда уже и получаем

$$I = \int_0^{+\infty} \sin^2 x^2 \, dx = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \cdot \frac{\pi}{2\sqrt{2}} = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{\pi}{2}}.$$
 (2.4)

2.3 T3

Докажем формулу Фруллани

$$\int_0^{+\infty} \frac{f(ax) - f(bx)}{x} \, dx = f(0) \ln \frac{b}{a}, \quad a > 0, \ b > 0,$$

 Φ_{M} ЗTЕX

где f — непрерывная функция и $\int_A^\infty \frac{f(x)}{x} \, dx$ сходится $\forall A>0.$

В силу условий теоремы

$$\int_A^{+\infty} \frac{f(ax)}{x} \, dx = \int_{Aa}^{+\infty} \frac{f(t)}{t} \, dt, \qquad \int_A^{+\infty} \frac{f(bx)}{x} \, dx = \int_{Ab}^{+\infty} \frac{f(t)}{t} \, dt, \qquad \Rightarrow \qquad \int_A^{+\infty} \frac{f(ax) - f(bx)}{x} \, dx = \int_{Aa}^{Ab} \frac{f(t)}{t} \, dt.$$

По первой теореме о среднем, получаем

$$\int_A^{+\infty} \frac{f(ax) - f(bx)}{x} dx = f(\xi) \int_{Aa}^{Ab} \frac{dt}{t} = f(\xi) \ln \frac{b}{a}, \quad Aa \leqslant \xi \leqslant Ab.$$

Поскольку функция f непрерывна, то $\lim_{A\to +0} f(\xi) = f(0)$, откуда находим

$$\lim_{A \to +0} \int_{A}^{+\infty} \frac{f(ax) - f(bx)}{x} \, dx = \int_{0}^{+\infty} \frac{f(ax) - f(bx)}{x} \, dx = f(0) \ln \frac{b}{a}. \tag{2.5}$$

Стоит заметить, что если $\int_{A}^{\infty} f(x)/x \, dx$ расходится, то

$$\exists \lim_{x \to +\infty} f(x) = f(+\infty), \quad \exists \int_A^{+\infty} \frac{f(x) - f(+\infty)}{x} dx \in \mathbb{R}, \quad \Rightarrow \quad \int_0^{+\infty} \frac{f(ax) - f(bx)}{x} dx = (f(0) - f(+\infty)) \ln \frac{b}{a}.$$

K. III, §15

15.1(1, 2, 3, 4)

1) Найдём интеграл вида

$$\int_{0}^{+\infty} \left(\cos^{2}(ax) - \cos^{2}(bx)\right) \frac{dx}{x} = \frac{1}{2} \int_{0}^{+\infty} \left(\cos(2ax) - \cos(2bx)\right) \frac{dx}{x} = \frac{1}{2} \ln \frac{b}{a}.$$

где воспользовались формулой Фрулани, выбрав $\cos(2ax) = f(ax)$.

2) Теперь найдём

$$\int_{0}^{+\infty} \left(e^{-ax^{2}} - e^{-bx^{2}} \right) \frac{dx}{x} = \ln \sqrt{\frac{b}{a}} = \frac{1}{2} \ln \frac{b}{a},$$

3) Интеграл вида

$$\int_0^{+\infty} \frac{e^{-ax^2} - e^{-bx^2}}{x} dx = \left/ \frac{x = \sqrt{t}}{dx} \right/ = \int_0^{+\infty} \frac{e^{-at} - e^{-bt}}{2t} dt = \frac{1}{2} \ln \frac{b}{a}.$$

4) И. наконец, вычислим интеграл вида

$$\int_0^1 \frac{x^a - x^b}{\ln x} \, dx = \left/ \ln \frac{1}{x} = t \right/ = \int_\infty^0 \frac{dt}{t} e^{-t} (e^{-at} - e^{-bt}) = \int_0^\infty \left(e^{-(b+1)t} - e^{-(a+1)t} \right) \frac{dt}{t} = \ln \frac{a+1}{b+1}$$

15.2(1)

Найдем интеграл, вида

$$\int_0^{+\infty} \frac{1 - \cos \alpha x}{x^2} dx = -\int_0^{+\infty} \sin^2 \left(\frac{\alpha x}{2}\right) d\left(\frac{1}{x}\right) = -\frac{\sin^2 \left(\frac{\alpha}{2}x\right)}{x} \bigg|_0^{+\infty} + \frac{\alpha}{2} \int_0^{+\infty} \frac{\sin \alpha x}{x} dx = \frac{\pi |\alpha|}{2},$$

где модуль вполне правомерен в силу чётности $\cos(\alpha x)$.

15.3(2)

Интеграл

$$\int_0^\infty \sin x \cos^2 x \frac{dx}{x} = \int_0^{+\infty} \sin(x) \frac{1 + \cos(2x)}{2} \frac{dx}{x} = \frac{1}{2} \int_0^\infty \frac{\sin x}{x} dx + \frac{1}{2} \int_0^\infty \frac{\sin x \cos 2x}{x} dx,$$

где уже хочется подставить $\sin(3x) - \sin(x) = 2\sin(x)\cos(2x)$:

$$\frac{1}{2}\frac{\pi}{2} + \frac{1}{2}\frac{1}{2}\int_0^\infty \frac{\sin(3x)}{x} dx - \frac{1}{4}\int_0^\infty \frac{\sin x}{x} dx = \frac{\pi}{4}.$$

 $W_{\text{и}}$ К $\Phi_{\text{и}}$ З T_{E} Х

15.4(3)

Есть интеграл вида

$$I(\alpha) = \int_0^{+\infty} \frac{\sin^4(\alpha x)}{x^2} dx = \int_0^{+\infty} f(x, \alpha) dx..$$

Заметим, что f, f_{α}' существуют почти всюду по $\alpha, f_{\alpha}' = \frac{4\sin^3(\alpha x)\cos(\alpha x)}{x}$ мажорируется $10x^2$ при малых x и ne абсолютно интегрируема при больших по признаку Дирихле, соответственно можем нтегрировать под знаком интеграла

$$I_{\alpha}'(\alpha) = \int_0^{+\infty} 4\sin^3(\alpha x)\cos(\alpha x)\frac{dx}{x} = \int_0^{+\infty} \frac{dx}{x}\left(\frac{1}{4}\sin(2x\alpha) - \frac{1}{8}\sin(4x\alpha)\right) = \frac{\pi}{4}\operatorname{sign}\alpha,$$

что верно $\forall \alpha$.

Возвращаясь к интегралу, находим, что

$$I(\alpha) = \frac{\pi}{4}|\alpha| + 0,$$

так как I(0) = 0.

Thr 2.8 (интерирование по частям). Воообще

$$\int_{a}^{+\infty} f(x,\alpha)g'_{x}(x,\alpha) dx = f(x,\alpha)g(x,\alpha)\Big|_{a}^{\infty} - \int_{a}^{+\infty} f'_{x}(x,\alpha)g(x,\alpha) dx,$$

работает, когда $f,g \in C^1$ по x и любые два из трёх написанных пределов существуют.

15.5(6)

Вычислим интеграл вида

$$I(\alpha) = \int_0^{+\infty} \sin^3(x) \cos(\alpha x) \frac{dx}{x^3}.$$

Интегрируя по частям

$$\sin^3 x \cos(\alpha x) = \frac{3}{8} \left(\sin(\alpha + 1)x - \sin(\alpha - 1)x \right) - \frac{1}{8} \left(\sin(\alpha + 3)x - \sin(\alpha_3)x \right),$$

для $\alpha > 3$. В общем приходим к выражению

$$\begin{split} I(\alpha) &= \int_0^{+\infty} \sin^3(x) \cos(\alpha x) \frac{dx}{x^3} = \int_0^{\infty} \sin^3 x \cos(\alpha x) \, d\left(\frac{-1}{2x^2}\right) = \\ &= \left(-\frac{1}{2x^2}\right) \sin^3 x \cos\alpha x \Big|_0^{\infty} + \frac{1}{2} \int_0^{+\infty} \frac{1}{x^2} \, d(\sin^3 x \cos\alpha x) = \frac{1}{2} \int_0^{+\infty} \left(\sin^3(x) \cos(\alpha x)\right)_x' \, f\left(-\frac{1}{x}\right) = \\ &= -\frac{1}{2x} \left(\sin^3 x \cos(\alpha x)\right)_x' \Big|_0^{\infty} + \frac{1}{2} \int_0^{+\infty} \frac{1}{x} \, d\left(\sin^3 x \cos\alpha x\right)_x' = \\ &= -\frac{1}{2} \int_0^{+\infty} \frac{dx}{x} \left(\frac{3}{8} \left[(\alpha+1)^2 \sin(\alpha+1)x - (\alpha-1)2 \sin(\alpha-1)x\right] - \\ &\qquad \qquad \frac{1}{8} \left[(\alpha+3)^2 \sin(\alpha+3)x - (\alpha-3)^2 \sin(\alpha-3)x\right]\right) = \\ &= -\frac{\pi}{4} \left\{\frac{3}{8} (\alpha+1)^2 - \frac{3}{8} (\alpha-1)^2 - \frac{1}{8} (\alpha+3)^2 + \frac{1}{8} (\alpha-3)^2\right\} = 0 \end{split}$$

15.6(3)

С помощью дифференцирования по параметру вычислим

$$I(\alpha) = \int_0^{+\infty} \frac{e^{-\alpha x} - e^{-\beta x}}{x} \sin \lambda x \, dx = \int_0^{+\infty} f(x, \alpha) \, dx, \quad \alpha > 0, \ \beta > 0, \ \lambda \neq 0.$$

Для начала проверим, что можем дифференцировать по параметру λ . Действительно $f \in \mathcal{L}(X)$, $f_{\lambda}' = \left(e^{-\alpha x} - e^{-\beta x}\right)\cos(\lambda x)$ существует, конечна и Лебег-интегрируема $(< e^{-\alpha x} - e^{-\beta x}) \ \forall \lambda$. Тогда, дифференцируя под знаком интеграла

$$I_{\lambda}'(\lambda) = \int_0^{+\infty} \left(e^{-\alpha x} - e^{-\beta x} \right) \cos(\lambda x) \, dx = \frac{\alpha}{\alpha^2 + \lambda^2} - \frac{\beta}{\beta^2 + \lambda^2}$$

 Φ_{N} ЗТ<u>Е</u>Х Жи

B таком случае $I(\lambda)$

$$I(\lambda) = \int I_{\lambda}'(\lambda) d\lambda = \arctan\left(\frac{\lambda}{\alpha}\right) - \arctan\left(\frac{\lambda}{\beta}\right) + C = \arctan\left(\frac{\lambda}{\alpha}\right) - \arctan\left(\frac{\lambda}{\beta}\right),$$

где C = 0 так как I(0) = 0.

15.6(5)

При выполнении всех условий о дифференцирование интеграла по параметру, для интеграла

$$I(\alpha) = \int_0^1 \frac{\arctan(\alpha x)}{x\sqrt{1-x^2}} dx,$$

может быть так посчитан.

Действительно.

$$\frac{dI(\alpha)}{d\alpha} = \int_0^1 \frac{1}{x\sqrt{1-x^2}} \frac{1}{1+(\alpha x)^2} = \int_0^1 dx \left[\sqrt{1-x^2} (1+(\alpha x)^2) \right]^{-1} =$$

$$= \left/ x = \cos t, \ dx = -\sin t \, dt \right/ = \frac{1}{\sqrt{1+\alpha^2}} \arctan\left(\frac{\operatorname{tg} t}{\sqrt{1+\alpha^2}}\right) \Big|_0^{\pi/2} = \frac{\pi}{2\sqrt{1+\alpha^2}}.$$

Тогда $I(\alpha)$

$$I(\alpha) = \frac{\pi}{2} \int \frac{d\alpha}{\sqrt{1+\alpha^2}} + C = \frac{\pi}{2} \ln \left| \alpha + \sqrt{\alpha^2 + 1} \right| + C = \frac{\pi}{2} \ln \left(\alpha + \sqrt{1+\alpha^2} \right),$$

где I(0) = 0 так что C = 0.

15.13(5)

Попробуем через интеграл Эйлера-Пуассона доказать, что

$$\int_0^{+\infty} e^{-(x^2 + \alpha^2/x^2)} dx = \frac{\sqrt{\pi}}{2} e^{-2\alpha}, \quad \alpha > 0.$$

Представим интеграл в виде

$$\int_{0}^{1} \exp\left(-x^{2} - \frac{\alpha^{2}}{x^{2}}\right) + \int_{1}^{+\infty} \left(-x^{2} - \frac{\alpha^{2}}{x^{2}}\right) dx,$$

далее, произведя замену y = 1/x в первом интеграле получаем

$$I(\alpha) = \int_1^{+\infty} \exp\left(-\alpha^2 y^2 + \frac{1}{y^2 1}\right) \frac{dy}{y^2} + \int_1^{+\infty} \exp\left(-y^2 - \frac{\alpha^2}{y^2}\right) dy.$$

Так как подынтегральные функции f_1 и f_2 сходятся непрерывны при всех α и $1 \le y < +\infty$, а соответствующие интегралы, по признаку Вейерштрасса, сходятся равномерно:

$$|f_1| \leqslant \frac{1}{u^2}, \quad |f_2| \leqslant e^{-y^2},$$

и интегралы

$$\int_1^{+\infty} \frac{dy}{y^2}, \quad \int_1^{+\infty} e^{-y^2} \, dy$$

сходятся, то функция I непрерывна $\forall |\alpha| \in \mathbb{R}$.

Пусть $|\alpha| \geqslant \varepsilon > 0$. Поскольку функции $\partial_{\alpha} f_1$ и $\partial_{\alpha} f_2$ непрерывны в области $|\alpha| \geqslant \varepsilon$, $1 \leqslant y < +\infty$, а соответствующие интегралы от них, в силу мажорантного признака, сходятся равномерно, то функция I' непрерывна при $\alpha \neq 0$. Следовательно

$$I_{\alpha}'(\alpha) = -2\alpha \int_{0}^{+\infty} \exp\left(-x^{2} - \frac{\alpha^{2}}{x^{2}}\right) \frac{dx}{x^{2}}.$$

Кроме того, положив в исходном интеграле $x = \alpha/y, y > 0$, можем написать

$$I(\alpha) = \alpha \int_0^{+\infty} \exp\left(-y^2 - \frac{\alpha^2}{y^2}\right) \frac{dy}{y^2}.$$

Сравнивая последние два интеграла, получаем дифференциальное уравнение I'+2I=0, решая которое, находим $I(\alpha)=Ce^{-2\alpha}$.

В силу непрерывности $I(\alpha)$ находим, что $I(0)=\sqrt{\pi}/2$, откуда $C=\sqrt{\pi}/2$. Окончательно,

$$I(\alpha) = \frac{\sqrt{\pi}}{2} \exp(-2|\alpha|).$$

Lem 2.9. Верно представление, вида

$$\frac{1}{x^2+1} = \int_0^{+\infty} e^{-y(1+x^2)} \, dy.$$

15.15(1, 4)

1) Найдём интеграл, вида

$$\int_0^{+\infty} \frac{\sin^2(\alpha x)}{1+x^2} \, dx = \frac{1}{2} \int_0^{\infty} \frac{1-\cos(2\alpha x)}{1+x^2} \, dx = \frac{1}{2} \int_0^{+\infty} \frac{dx}{1+x^2} - \frac{1}{2} \int_0^{+\infty} \frac{\cos(2\alpha x)}{1+x^2} \, dx = \frac{\pi}{4} \left(1 - e^{-2|\alpha|} \right).$$

4) Теперь хочется взять интеграл

$$I(\alpha) = \int_0^\infty \frac{\sin^2(\alpha x)}{x^2(1+x^2)} dx = \int_0^{+\infty} f(x,\alpha) dx.$$

Заметим, что $f(x,\alpha)$ Лебег-интегрируема $\forall \alpha \in E$. Рассмотрим

$$f_{\alpha}' = \frac{\sin 2\alpha x}{x^2(1+x^2)}.$$

для которой верно, что

$$\left|\frac{2\sin 2\alpha x}{x(1+x^2)}\right| \leqslant \left|\frac{1}{1+x^2}\right|, \quad \ x<0.1/\alpha, \qquad \quad \left|\frac{2\sin 2\alpha x}{x(1+x^2)}\right| \leqslant \left|\frac{2}{x^3}\right|, \quad \ x>1,$$

соответственно, f'_{α} Лебег-интегрируема. Тогда верно, что

$$I'_{\alpha}(\alpha) = \int_0^{+\infty} \frac{\sin 2\alpha x}{x(1+x^2)} \, dx.$$

Дифференцируем дальше, по крайней мере хотим, для этого необходимо, чтобы f'_{α} и $f''_{\alpha,\alpha}$ были бы Лебег-интегрируемы и существуют $\forall \alpha$, что верно. Тогда

$$\frac{d^{2}I(\alpha)}{d\alpha^{2}} = 2 \int_{0}^{+\infty} \frac{\cos(2\alpha x)}{1+x^{2}} dx = 2\frac{\pi}{2} e^{-2|\alpha|}.$$

Последний интеграл уже берется:

$$I''(\alpha) = \int_0^{+\infty} \frac{2\cos 2\alpha x}{1 + x^2} dx = 2\frac{\pi}{2}e^{-2\alpha}.$$

Отсюда находим

$$I'_{\alpha}(\alpha) = -\frac{\pi}{2}e^{-2\alpha} + C_1 = -\frac{\pi}{2}e^{-2\alpha} + \frac{\pi}{2},$$

и, наконец, находим

$$I(\alpha) = \frac{\pi}{4}e^{-2\alpha} + \frac{\pi}{2}\alpha + C_2, \quad \Rightarrow \quad I(\alpha) = \frac{\pi}{4}\left(e^{-2\alpha} + 2\alpha - 1\right), \quad \alpha > 0.$$

3 Интеграл Фурье и преобразование Фурье

Введём прямое и обратное преобразование Фурье:

$$f(x) \mapsto \hat{f}(y) = F[f](y) \stackrel{\text{def}}{=} \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} f(t)e^{-iyt} dt, \tag{3.1}$$

$$f(y) \mapsto f(x) = F^{-1}[f](x) \stackrel{\text{def}}{=} \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} f(t)e^{ixt} dt.$$
 (3.2)

Далее выпишем некоторые свойства преобразования Фурье.

 Φ омула обращения. Если непрерывная функция f абсолютно интегрируема на $\mathbb R$ и имеет в каждой точке $x \in \mathbb R$ конечные односторонние производные, то

$$F^{-1}[F[f]] = F[F^{-1}[f]] = f.$$

Henpepывность. Если функция f абсолютно интегрируема на \mathbb{R} , то её преобразование Фурье $\hat{f}(y)$ – непрерывная и ограниченная на \mathbb{R} функция, для которой верно

$$\lim_{y \to +\infty} \hat{f}(y) = \lim_{y \to -\infty} \hat{f}(y) = 0.$$

 $\Phi_{
m N}$ 3 ${
m T}_{
m E}$ X ${
m W}_{
m M}$ K

Преобразования Фурье производной. Если функция f и её производные до n-го порядка включительно непрерывны и абсолтно интегрируемы на \mathbb{R} , то

$$F[f^{(k)}] = (iy)^k F[f], \quad k = 1, 2, \dots, n.$$

Производная преобразования Фурье. Если функция f непрерывна на \mathbb{R} , а функции $f(x), xf(x), \dots, x^n f(x)$ абсолютно интегрируемы на \mathbb{R} , то функция $\hat{f}(y) = F[f](y)$ имеет на \mathbb{R} производные до n-го порядка включительное, причем

$$\hat{f}^{(k)}(y) = (-i)^k F[x^k f(x)], \quad k = 1, 2, \dots, n.$$

Также полезно определить интеграл Фурье, как интеграл вида

$$f(x) \sim F^{-1}[F[f]](x) = v.p. \ \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{ixy} \, dy \int_{-\infty}^{+\infty} f(t)e^{-ty} \, dt = \int_{-\infty}^{+\infty} c(y)e^{ixy} \, dy,$$

где

$$c(y) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} f(t)e^{iyt} dt.$$

Иначе, через тригонометрические функции

$$f(x) = \int_0^{+\infty} a(y)\cos(yx) dx + \int_0^{+\infty} b(y)\sin(yx) dx,$$

где

$$a(y) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) \cos(yt) dt, \qquad b(y) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) \sin(yt) dt.$$

3.1 K. III, §17

17.1(4)

Представим функцию f(x) интегралом Фурье, если f(x) вида

$$f(x) = \frac{1}{x^2 + a^2}, \quad a \neq 0.$$

Заметим, что b(y) = 0, а a(y)

$$a(y) = \frac{2}{\pi} \int_0^{+\infty} \frac{\cos(yt)}{t^2 + a^2} dt = \left/ t = ax \middle/ \frac{2}{\pi a} \int_0^{+\infty} \frac{\cos(ayx)}{1 + x^2} = \frac{2}{\pi a} \frac{\pi}{2} e^{-ya}, \right.$$

таким образом находим представление в виде интеграла Фурье

$$f(x) = \frac{1}{|a|} \int_0^{+\infty} e^{-y|a|} \cos(xy) \, dy.$$

17.2(3)

Представим функцию f(x) интегралом Фурье, если f(x) вида

$$f(x) = \begin{cases} \cos(x), & |x| \le \pi/2, \\ 0, & |x| > \pi/2. \end{cases}$$

Для начала заметим, что b(y) = 0, а a(y)

$$a(y) = \frac{2}{\pi} \int_0^\infty dt f(t) \cos(yt) = \frac{2}{\pi} \begin{cases} \cos(\pi y/2), & y \neq 1 \\ \pi/4, & y = 1 \end{cases}$$

В таком случае можем сопоставить функции её интеграл Фурье

$$f(x) \sim \frac{2}{\pi} \int_0^{+\infty} \frac{\cos(\pi y/2)}{y^2 - 1} \cos(xy) \, dy.$$

17.6(2)

Представим интегралом Фурье функцию f(x), продолжив её чётным образом на $(-\infty,0)$, если

$$f(x) = \begin{cases} 1, & |x| \le 1, \\ -, & |X| > 1. \end{cases}$$

Функция является кусочно-гладкой и абсолютно интегрируемой на $(-\infty, \infty)$, следовательно, её можно представить интегралом Фурье, в силу четности $b(\lambda) = 0$, а $a(\lambda)$

$$a(\lambda) = \frac{2}{\pi} \int_0^{+\infty} f(x) \cos \lambda x \, dx = \frac{2}{\pi} \int_0^1 \cos \lambda x \, dx = \frac{2}{\pi} \frac{\sin \lambda}{\lambda}.$$

Таким образом находим представление:

$$f(x) = \frac{2}{\pi} \int_0^{+\infty} \frac{\sin \omega}{\omega} \cos(\omega x) d\omega, \quad |x| \neq 1.$$

В точках же $x = \pm 1$, интеграл Фурье равен 1/2.

17.7(4)

Теперь найдём преобразование Фурье у аналогичной функции:

$$f(x) = \begin{cases} \sin x, & |x| \leqslant \pi, \\ 0, & |x| > \pi. \end{cases}$$

Преобразование Фурье найдём, как интеграл вида

$$F[f](y) = \int_{-\infty}^{+\infty} f(t)e^{-iyt} \frac{dt}{\sqrt{2\pi}} = \int_{-\pi}^{\pi} \sin(t)(-i)\sin(yt) \frac{dt}{\sqrt{2\pi}} = 2\int_{0}^{\pi} \sin t \sin(yt)(-i) \frac{dt}{\sqrt{2\pi}},$$

который уже легко считается

$$F[f](y) = -i\sqrt{\frac{2}{\pi}} \begin{cases} \frac{\sin(\pi y)}{1 - y^2}, & y \neq \pm 1, \\ \frac{\pi}{2}, & y = \pm 1. \end{cases}$$

17.8(2, 4)

2) Найдём преобразование Фурье функции

$$f(x) = e^{-x^2/2}$$

Преобразование Фурье найдём, как интеграл вида

$$F[f](y) = \int_{-\infty}^{+\infty} f(t)e^{-iyt} \frac{dt}{\sqrt{2\pi}} = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-t^2/2} e^{-ity} \frac{dt}{\sqrt{2\pi}} = \left/ t/\sqrt{2} = x \right/ = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_{0}^{+\infty} e^{-x^2} \cos(\sqrt{2}yx) \, dx = e^{-y^2/2}.$$

где мы воспользовались свойством

$$\int_0^\infty e^{-x^2} \cos(2\alpha x) \, dx = \frac{\sqrt{\pi}}{2} e^{-\alpha^2}.$$

6) Найдём преобразование Фурье функции

$$f(x) = \frac{d^2}{dx^2} (xe^{-|x|}).$$

Преобразование Фурье найдём, как интеграл вида

$$F[f](y) = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{d^2}{dt^2} (te^{-|t|}) e^{-iyt} \frac{dt}{d\sqrt{2\pi}} = y^2 \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-|t|} \frac{\partial}{\partial (iy)} e^{-iyt} \frac{dt}{\sqrt{2\pi}} =$$

$$= -iy^2 \frac{\partial}{\partial y} \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-|t|} \cos(yt) dt = i\sqrt{\frac{8}{\pi}} \frac{y^2}{(1+y^2)^2}.$$

17.14

Рассмотрим преобразование Фурье $\hat{f}(y)$ функции $f(x) = 1/(1+|x|^5)$.

1) Рассмотрим третью производную

$$\partial_y^3 F[f](y) = (-i)^3 F[t^3 f](y) = (-i)^3 \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{t^3}{1 + |t|^5} e^{-iyt} \frac{dt}{\sqrt{2\pi}} \stackrel{\text{def}}{=} \Psi(y).$$

Заметим, что

$$|\Psi(y)| \leqslant \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{|t|^3}{1+|t|^5} \cdot 1 \cdot \frac{dt}{\sqrt{2\pi}} < +\infty,$$

 Φ_{N} З T_{E} Х Жи

по признаку Вейерштрассе.

2) Заметим, что $y^5 O(y^{-5}) = O(1)$, а также $(iy)^5 F[f](y) = O(1)$ в окрестности больших y. Если $\exists C \colon \overset{\circ}{U}(x_0) \colon |f(x)/g(x)| \leqslant C$, то говорят, что f(x) = O(g(x)) при $x \to x_0$. Верно, что

$$\varphi(y) = (iy)^5 F[f](y) = F[f^{(5)}](y) = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{dt}{\sqrt{2\pi}} \left(\frac{\partial^5 f(t)}{\partial t^5}\right) e^{-iyt}.$$

Тогда верна оценка

$$|\varphi(y)| = |y|^5 |F[f](y)| \leqslant \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{dt}{\sqrt{2\pi}} \left| \frac{\partial^5 f(t)}{\partial t^5} \right| \equiv C < +\infty.$$

Более того

$$|F[f](y)\leqslant \frac{X}{|y|^5}, \quad \Rightarrow \quad F[f](y)=O\left(\frac{1}{y^5}\right).$$

3) Наконец получим оценку для больших у:

$$|\varphi(y)| = |y|^5 \left| F[f](y) \right| = \left| \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{dt}{\sqrt{2\pi}} \frac{\partial^5 f(t)}{\partial t^5} e^{-iyt} \right|.$$

Так приходим к оценке

$$\left| F[f](y) \right| = \frac{1}{|y|^5} \left| \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{dt}{\sqrt{2\pi}} \frac{\partial^5 f(t)}{\partial t^5} e^{-iyt} \right| = \frac{K(y)}{|y|^5},$$

где C(y) бесконечно малое при $y \to \infty$ по лемме Лебега-Римана, или лемме об осцилляции.

Lem 3.1 (лемма Римана-Лебега). Если f(x) такая, что $\int_{\mathbb{R}} |f| < +\infty$, то $\int_{\mathbb{R}} f(x)e^{-ipx} \to 0$ при $p \to \infty$.

17.17(2)

Найдём $\varphi(y)$, если

$$\int_0^{+\infty} \varphi(y) \sin(xy) \, dy = e^{-x}, \quad x > 0.$$

Через обратное преобразование Фурье:

$$\varphi(x) = \int_0^{+\infty} \left(\cos(xy) \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{dt}{\pi} \varphi(t) \cos(yt) + \sin(xy) 2 \int_0^{+\infty} \frac{dt}{\pi} \varphi(t) \sin(yt) \right) dy,$$

тогда

$$\varphi(x) = \frac{2}{\pi} \int_0^{+\infty} dy e^{-y} \sin(xy) = \frac{2}{\pi} \frac{x}{1+x^2}, \quad x > 0.$$

3.2 T4

Докажем, что функции вида $P(x)e^{-x^2/2}$, где $P(x) \in \mathbb{C}[x]$, при преобразовании Фурье переходти в функцию того же вида, причём степень многочлена не повышается.

Действительно,

$$F[f](y) = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{dt}{\sqrt{2\pi}} P_{\alpha}(t) e^{-t^2/2} e^{-iyt} = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{dt}{\sqrt{2\pi}} e^{-t^2/2} P_{\alpha} \left(\frac{\partial}{\partial (-iy)} e^{-yt} \right) =$$

$$= P_{\alpha} \left(i \frac{\partial}{\partial y} \right) \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{dt}{\sqrt{2\pi}} e^{-t^2/2} e^{-iyt} \stackrel{17.8(2)}{=} P_{\alpha} \left(-\frac{\partial}{\partial y} \right) e^{-y^2/2}.$$

Осталось показать, что степень многочлена не увеличилась, для этого достаточно рассмотреть

$$F[f](y) = p_{\alpha} \cdot \left(i\frac{\partial}{\partial y}\right)^n e^{-y^2/2} + P_{\alpha-1}\left(i\frac{\partial}{\partial y}\right) e^{-y^2/2} = p_{\alpha}i^{\alpha}(-y)^{\alpha}e^{-y^2/2} + Q_{\alpha-1}(y)e^{-y^2/2} + P_{\alpha-1}\left(i\frac{\partial}{\partial y}\right)e^{-y^2/2},$$

3.3 T5

Вычислим интегралы Лапласа с помощью образения преобразования Фурье:

$$I(y) = \int_0^{+\infty} dx \frac{\cos(yx)}{1+x^2}, \quad K(y) = \int_0^{+\infty} dx \frac{x\sin(yx)}{1+x^2}.$$

В частности рассмотрим функцию $f(x) = e^{-\alpha|x|}$, где $\alpha > 0$, тогда

$$F[f](y) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{\alpha}{\alpha^2 + y^2}, \qquad F^{-1}[g](x) = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{dy}{\sqrt{2\pi}} g(y) e^{ixy}.$$

Теперь воспользуемся формулой образения, и найдём

$$f(x) = F^{-1}[F[f]](x) = \frac{2}{\pi} \int_0^{+\infty} dy \frac{\alpha \cos(2y)}{\alpha^2 + y^2} = e^{-\alpha|x|}, \quad \alpha > 0.$$

Соответственно, при $\alpha = 1$, найдём

$$\int_0^{+\infty} dy \frac{\cos(xy)}{1+y^2} = \frac{\pi}{2} e^{-|x|}.$$

Аналогично находим $K(\alpha)$, а именно F[f'](y) = iyF[f](y)

$$F^{-1}[F[f']](x) = f'(x) = F^{-1}\left[iyF[f]\right](x) = 2\int_0^{+\infty} \frac{dy}{\sqrt{2\pi}} i\sin(xy) \sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{\alpha iy}{\alpha^2 + y^2} = -\frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} dy \frac{\alpha y \sin(xy)}{\alpha^2 + y^2} = -\alpha \operatorname{sign} x e^{-\alpha|x|},$$

что при $\alpha=1$ перейдёт в интеграл вида

$$\int_0^{+\infty} \frac{y \sin(xy)}{1 + y^2} \, dy = \frac{\pi}{2} \operatorname{sign}(x) e^{-|x|}.$$

3.4 T7

Найдём преобразование Фурье функции

$$f(x) = \begin{cases} x^{p-1}e^{-x}, & x > 0 \\ 0, & x \le 0, \end{cases}$$

при p > 0.

Для начала рассмотрим

$$\frac{d\hat{f}}{dx} = -iF[f \cdot x] = -\frac{i}{\sqrt{2\pi}} \int_0^{+\infty} x^p e^{-x - ixy} \, dx = \frac{i}{\sqrt{2\pi}} \left(\frac{xpe^{-x(1+iy)}}{-1 - iy} \Big|_0^{+\infty} \right) - \frac{ip}{\sqrt{2\pi}} \int x^{p-1} \frac{e^{-x - ixy}}{-1 + iy} \, dx = \frac{-ip\hat{f}(y)}{1 + iy},$$

что даёт нам некоторое дифференциальное уравнение на \hat{f} вида

$$\frac{d\hat{f}}{\hat{f}} = \frac{(-ip)\,dy}{1+iy}, \quad \Rightarrow \quad \hat{f}(y) = C(1+iy)^{-p}.$$

Осталось найти константу интегрирования, при y=0:

$$\hat{f}(0) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^{+\infty} x^p e^{-x} dx = \frac{\Gamma(p)}{\sqrt{2\pi}},$$

откуда находим

$$\hat{f}(y) = \frac{\Gamma(p)}{\sqrt{2\pi}} (1 + iy)^{-p}.$$

3.5 T9

Найдём преобразование Фурье функции $f \colon \mathbb{R}^n \mapsto \mathbb{R}$ вида $f(x) = e^{-A(x)}$, где A(x) – положительно определенная квадратичная форма.

Во-первых

$$A(\boldsymbol{x}) = \boldsymbol{x}^{\mathrm{T}} A \boldsymbol{x} = \frac{1}{2} A_{\alpha\beta} x^{\alpha} x^{\beta}.$$

Тогда преобразование Фурье можно найти, как интеграл, вида

$$F[f](\boldsymbol{y}) = \int_{\mathbb{R}^n} \frac{d^n t}{(2\pi)^{n/2}} \exp\left(-\frac{1}{2} A_{\alpha\beta} t^{\alpha} t^{\beta} - i y_{\alpha} t^{\alpha}\right) = \frac{1}{\sqrt{\det A}} \exp\left(-\frac{1}{2} (A^{-1})_{\alpha\beta} y^{\alpha} y^{\beta}\right) \equiv \frac{\exp(-A^{-1}(\boldsymbol{y}))}{\sqrt{\det A}}.$$
 (3.3)

Докажем эту замечательную формулу

$$\boldsymbol{A}(\boldsymbol{t}) = \frac{1}{2}(O\boldsymbol{x})^{\mathrm{T}}A(O\boldsymbol{x}) = \frac{1}{2}\boldsymbol{x}^{\mathrm{T}}O^{\mathrm{T}}AO\boldsymbol{x} = \frac{1}{2}\boldsymbol{x}^{\mathrm{T}}D\boldsymbol{x} = \frac{1}{2}\sum_{\alpha}\left(\sqrt{\lambda_{\alpha}}x^{\alpha}\right)\left(\sqrt{\lambda_{\alpha}}x_{\alpha}\right) = \frac{1}{2}z^{\alpha}z_{\alpha}.$$

Дифференциал можем переписать в виде

$$d^n t = \left| \frac{\partial(t_1, \dots, t_n)}{\partial(x_1, \dots, x_n)} d^n x \right| = |\det O| d^n x = \frac{d^n z}{\sqrt{\det A}}.$$

Также можем рассмотреть скалярное произведение:

$$(\boldsymbol{y} \cdot \boldsymbol{t}) = (O^{\mathrm{T}})_{\alpha\beta} y^{\alpha} x^{\beta} = \sum_{\beta} \frac{1}{\sqrt{\lambda_b}} O_{\beta\alpha} y^{\alpha} z^{\beta} = k_{\beta} z^{\beta}.$$

Итого наш первоначальный интеграл сводится к

$$\int_{\mathbb{R}^n} \frac{d^n z}{(2\pi)^{n/2} \sqrt{\det A}} \exp\left(-\frac{1}{2}(\boldsymbol{z} \cdot \boldsymbol{z}) - i(\boldsymbol{k} \cdot \boldsymbol{z})\right) = \frac{1}{\sqrt{\det A}} \prod_{\alpha=1}^n \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{dz^{\alpha}}{\sqrt{2\pi}} \exp\left(-\frac{1}{2}(z^{\alpha})^2 - ik_{\alpha}z^{\alpha}\right) =$$

$$= \frac{1}{\sqrt{\det A}} \prod_{\alpha=1}^n \exp\left(-\frac{1}{2}(\boldsymbol{k} \cdot \boldsymbol{k})\right) = \frac{1}{\sqrt{\det A}} \prod_{\alpha=1}^n e^{-A^{-1}(y)},$$

где воспользовались равенством

$$k_{\alpha}k^{\alpha} = \sum_{\alpha} \frac{1}{\lambda_{\alpha}} O_{\beta\alpha}(O^{\mathrm{T}})^{\alpha\gamma} y^{\beta} y_{\gamma} = (A^{-1})^{\gamma}_{\beta} y^{b} y) \gamma = 2A^{-1}(\boldsymbol{y}),$$

что в итоге доказывает написанную формулу

$$F\left[e^{-A(x)}\right](\boldsymbol{y}) = \frac{\exp(-A^{-1}(\boldsymbol{y}))}{\sqrt{\det A}}.$$