Содержание

1	Теорема Римана об осцилляции	3
2	Представление частичной суммы ряда Фурье интегралом с ядром Дирихле. Принцип локализации.	6
3	Достаточные условия сходимости ряда Фурье в точке	9
4	Дифференцирование и интегрирование рядов Фурье. Порядок убывания коэффициентов Фурье.	11
5	Теорема Жордана.	12
6	Равномерная сходимость сумм Фейера для непрерывной функции	13
7	Теоремы Вейерштрасса о приближении непрерывных функций тригонометрическими и алгебраическими многочленами	16
8	Минимальное свойство коэффициентов Фурье по ортогональной системе. Неравенство Бесселя.	17
9	Полнота ортогональной системы функций, ортонормированный базис и равенство Парсеваля	19
10	Полнота тригонометрической системы в пространстве функций суммируемых с квадратом	19
11	Теорема Рисса-Фишера	20
12	Полнота и замкнутость ортогональной системы, их связь	21
13	Полнота пространств $C[a,b]$ и $L_p[a,b], p>1$	22
14	Непрерывность, интегрируемость и дифференцируемость интегралов, зависящих от параметра	24
15	Равномерная сходимость несобственных интегралов, зависящих от параметра. Критерий Коши, признаки Вейерштрасса и Дирихле	25
16	Непрерывность и интегрируемость несобственных интегралов, зависящих от параметра	27
17	Дифференцирование несобственных интегралов по параметру	28
18	Гамма- и бета-функции и связь между ними	28
19	Формула Гаусса-Эйлера для гамма-функции	29
2 0	Формула Валлиса. Представление синуса в виде бесконечного произвеления.	30

21	Формула дополнения для гамма-функции	31
22	Равносходимость интеграла и ряда Фурье в точке	32
23	Преобразование Фурье. Обратное преобразование Фурье. Свойства преобразования Фурье суммируемой функции. Формулы обращения.	33
24	Преобразование Фурье производной и производная преобразования Фурье. Свёртка и её преобразование Фурье.	35
25	Пространства основных и обобщённых функций. Дифференцирование обобщённых функций. δ -функция	37
26	Пространство Шварца быстро убывающих функций	39

Замечание. ЗАМЕЧАНИЕ!!!

В доказательствах некоторых теорем этого конспекта используется интересный трюк: если у нас есть цепочка равенств a=b, то мы с лёгкостью сможем продолжить её, написав $a=b=\frac{a+b}{2}$. Если вы понимаете, что в доказательстве теоремы с интегралами происходит какая-то дичь, то вспоминайте этот трюк!

1 Теорема Римана об осцилляции

Порядок и беспорядок – это число; храбрость и трусость – это мощь; сила и слабость – это форма.

Лукашов А.Л.

Определение 1.1. Точка x называется **точкой прикосновения** множества S, если любая окресность x содержит хотя бы одну точку множества S.

Определение 1.2. Множество всех точек прикосновения S называется **замыканием** S.

Определение 1.3. Носителем функции f(x) называется замыкание множества тех x, для которых $f(x) \neq 0$. (supp f) Функции с ограниченным носителем называются финитными.

Определение 1.4. Множество D называется всюду плотным в множестве G, если

$$\overline{D} = G$$

Утверждение 1.1. $L_1(\mathbb{R})$ – линейное нормированное пространство.

$$||f||_1 = \int_{\mathbb{R}} |f(x)| d\mu(x)$$

Лемма 1.1. Множество непрерывных финитных функций всюду плотно в $L_1(\mathbb{R})$.

Доказательство. Заменим \mathbb{R} на [a,b]. То есть докажем, что множество непрерывных на [a,b] функций всюду плотно в $L_1[a,b]$.

- Любая суммируемая функция представима в виде разности двух неотрицательных суммируемых функций, поэтому достаточно доказать утверждение для неотрицательных суммируемых функций.
- Так как интеграл неотрицательной суммируемой функции слабо отличается от интеграла её срезки $f_{[N]}(x)$ при достаточно больших N, то достаточно доказать утверждение для ограниченных неотрицательных суммируемых функций.
- Докажем для ограниченных неотрицательных. По теореме о представлении ограниченной измеримой функции пределом последовательности ступенчатых

$$\exists \{h_n\}_{n=1}^{\infty}: h_n \uparrow f$$

Теорема Леви гарантирует, что

$$\int_{a}^{b} h_{n}(x)d\mu(x) \to \int_{a}^{b} f(x)d\mu(x)$$

Значит

$$\int_{a}^{b} |f(x) - h_n(x)| d\mu(x) = \int_{a}^{b} (f(x) - h_n(x)) d\mu(x) \stackrel{n \to +\infty}{\longrightarrow} 0$$

То есть нам достаточно доказать, что любую ступенчатую можно приблизить непрерывной:

$$h_n(x) = \sum_{k=1}^{N} c_k \mathbb{I}_{E_k}(x)$$

В силу того, что $\forall k: E_k$ – измеримое, то

 $\forall \varepsilon > 0$: Ээлементарное M_{ε} : $\mu(E_k \triangle M_{\varepsilon}) < \varepsilon$

Значит

$$\int_{a}^{b} |\mathbb{I}_{E_{k}}(x) - \mathbb{I}_{M_{\varepsilon}}(x)| d\mu(x) = \int_{a}^{b} \mathbb{I}_{E \triangle M_{\varepsilon}}(x) d\mu(x) = \mu(E \triangle M_{\varepsilon}) < \varepsilon$$

Нам осталось научиться приближать индикатор интервала непрерывными функциями (так как элементарное множество представимо объединением интервалов), а это сделать очень просто, используя непрерывную функцию $\varphi(x)$, которая выглядит вот так:

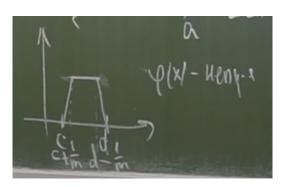


Рис. 1: Один из способов ввода функции φ

Тогда

$$\int_{a}^{b} |\mathbb{I}_{(c,d)}(x) - \varphi(x)| d\mu(x) = \frac{2}{m} < \varepsilon$$

Возвращаемся к общему случаю: пусть $f \in L_1(\mathbb{R})$.

$$\exists N \in \mathbb{N} \int_{\mathbb{R}\setminus[-N,N]} |f(x)| d\mu(x) < \frac{\varepsilon}{3}$$

По доказанному выше:

$$f|_{[-N,N]}: \forall \varepsilon > 0 \,\exists g \in C[-N,N] \, ||f|_{[-N,N]} - g||_{L_1[-N,N]} < \frac{\varepsilon}{3}$$

Далее мы можем продлить g на всю прямую линейным образом (аналогично введению функции φ из рассуждений выше), так, чтобы

$$\int_{\mathbb{R}\setminus[-N,N]} |g(x)| d\mu(x) < \frac{\varepsilon}{3}$$

Тогда

$$\int_{\mathbb{R}} |f(x) - g(x)| d\mu(x) \leqslant \int_{-N}^{N} |f(x) - g(x)| d\mu(x) + \int_{\mathbb{R}\setminus [-N, N]} (|f(x)| + |g(x)|) d\mu(x) < \varepsilon$$

Лемма 1.2. Каждая суммируемая на \mathbb{R} функция f(x) непрерывна в среднем относительно сдвига, то есть

$$\lim_{t \to 0} \int_{\mathbb{R}} |f(x+t) - f(x)| d\mu(x) = 0$$

Доказательство. Докажем, что для $f \in L_1[a,b]$:

$$\lim_{\delta \to +0} \sup_{0 \le h \le \delta} \int_a^{b-h} |f(x+h) - f(x)| d\mu(x) = 0$$

По предыдущей лемме:

$$\forall \varepsilon > 0 \,\exists g \in C[a, b]: \, \int_a^b |f(x) - g(x)| d\mu(x) < \frac{\varepsilon}{3}$$

g — непрерывная на $[a,b] \Rightarrow$ по теореме Кантора она равномерно непрерывная на [a,b]:

$$\forall \varepsilon > 0 \ \exists \delta > 0 \ \forall x, y \in [a, b], |x - y| < \delta : |g(x) - g(y)| < \frac{\varepsilon}{3(b - a)}$$

Тогда $\forall h \ 0 \leqslant h \leqslant \delta$:

$$\int_{a}^{b-h} |f(x+h) - f(x)| d\mu(x) \leqslant \int_{a}^{b-h} |f(x+h) - g(x+h)| d\mu(x) + \int_{a}^{b-h} |f(x) - g(x)| d\mu(x) + \int_{a}^{b-h} |g(x+h) - g(x)| d\mu(x) < \varepsilon$$

Так как f суммируема на \mathbb{R} , то $\exists N \in \mathbb{N}$:

$$\int_{\mathbb{R}\setminus[-N,N]} |f(x)| d\mu(x) < \frac{\varepsilon}{3}$$

Тогда выберем [a,b] := [-N-1,N+1] и введём $g := f\mathbb{I}_{[-N,N]} \in L_1[a,b]$. Применим к этой функции доказанное выше равенство:

$$\exists \delta \in (0,1) \, \forall h, 0 \leqslant h \leqslant \delta : \int_{a}^{b-h} |g(x+h) - g(x)| d\mu(x) < \frac{\varepsilon}{3}$$

Теперь возьмём $\forall t, |t| < \delta$:

$$\int_{\mathbb{R}} |f(x+t) - f(x)| d\mu(x) = \int_{\{x, x+t\} \subseteq [a, b]} |f(x+t) - f(x)| d\mu(x) + \int_{\{x, x+t\} \not\subseteq [a, b]} |f(x+t) - f(x)| d\mu(x) < \varepsilon$$

Теорема 1.1. Римана об осцилляции.

Если $f \in L_1(I)$, где I – конечный или бесконечный промежуток, то

$$\lim_{\lambda \to \infty} \int_I f(x) \cos(\lambda x) d\mu(x) = \lim_{\lambda \to \infty} \int_I f(x) \sin(\lambda x) d\mu(x) = 0$$

Доказательство

$$\int_{I} f(x) \cos(\lambda x) d\mu(x) \stackrel{x=t+\frac{\pi}{\lambda}}{=} - \int_{I-\frac{\pi}{\lambda}} f\left(t+\frac{\pi}{\lambda}\right) \cos(\lambda t) d\mu(t) \stackrel{\text{Терок}}{=} -\frac{1}{2} \int_{I} \left(f\left(t+\frac{\pi}{\lambda}\right) - f(t)\right) \cos(\lambda t) d\mu(t) - \frac{1}{2} \int_{(I-\frac{\pi}{\lambda}) \wedge I} f\left(t+\frac{\pi}{\lambda}\right) \cos(\lambda t) d\mu(t)$$

Заметим, что

$$\left| \int_{(I - \frac{\pi}{\lambda}) \setminus I} f\left(t + \frac{\pi}{\lambda}\right) \cos(\lambda t) d\mu(t) \right| \leqslant \int_{(I - \frac{\pi}{\lambda}) \triangle I} \left| f\left(t + \frac{\pi}{\lambda}\right) \right| d\mu(t) =$$

$$= \int_{I \triangle (I + \frac{\pi}{\lambda})} |f(x)| d\mu(x) \xrightarrow{\lambda \to \infty} 0$$

Последнее заключение следует из того, что $\mu\left(I\triangle(I+\frac{\pi}{\lambda})\right)\overset{\lambda\to\infty}{\to}0$ Также очевидно, что

$$\left| \int_I \left(f\left(t + \frac{\pi}{\lambda}\right) - f(t) \right) \cos(\lambda t) d\mu(t) \right| \leqslant \int_I \left| f\left(t + \frac{\pi}{\lambda}\right) - f(t) \right| d\mu(t) \overset{\text{по пред. Лемме}}{\longrightarrow} 0$$

2 Представление частичной суммы ряда Фурье интегралом с ядром Дирихле. Принцип локализации.

О мастерстве полководца судят по старательности его подчиненных.

Лукашов А.Л.

Определение 2.1. $f \in L_{2\pi} \Leftrightarrow f \in L_1[-\pi,\pi]$ и 2π периодическая.

Определение 2.2. Ядром Дирихле $D_n(u)$ называется выражение

$$D_n(u) = \frac{1}{2} + \sum_{k=1}^n \cos(ku) = \frac{\sin(n + \frac{1}{2})u}{2\sin(\frac{u}{2})}$$

Доказательство.

$$D_n(u) = \frac{1}{2} + \sum_{k=1}^n \cos(ku) = \frac{1}{2} + \frac{1}{2} \sum_{k=1}^n (e^{iku} + e^{-iku}) = \frac{1}{2} \sum_{k=-n}^n e^{iku} = \frac{1}{2} e^{-inu} \frac{e^{i(2n+1)u} - 1}{e^{iu} - 1} = \frac{1}{2} e^{-inu} \frac{e^{i(2n+1)\frac{u}{2}} - e^{-i(2n+1)\frac{u}{2}}}{e^{i\frac{u}{2}} - e^{-i\frac{u}{2}}} \cdot \frac{e^{i(2n+1)\frac{u}{2}}}{e^{i\frac{u}{2}}} = \frac{1}{2} \frac{\sin((n+\frac{1}{2})u)}{\sin(\frac{u}{2})}$$

Лемма 2.1. О представлении частичной суммы.

Eсли $f \in L_{2\pi}$, то n-я частичная сумма тригонометрического ряда Фурье

$$S_n(f,x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{n} (a_k \cos(kx) + b_k \sin(kx))$$

может быть представлена следующим образом:

$$S_n(f,x) = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) D_n(x-t) d\mu(t) = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x+u) D_n(u) d\mu(u)$$

Доказательство. Подставим в S_n формулы для a_k, b_k :

$$S_n(f,x) = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) \left(\frac{1}{2} + \sum_{k=1}^{n} (\cos(kx)\cos(kt) + \sin(kx)\sin(kt)) \right) d\mu(t) =$$

$$= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) D_n(x-t) d\mu(t)$$

Первая формула доказана, вторая доказывается очевидно заменой t=x+u, а также используя тот факт, что интеграл по любому отрезку длины T, T-периодичной функции одинаков. \square

Лемма 2.2. Пусть $f \in L_{2\pi}$, g – измеримая, 2π -периодическая, ограниченная функция. Тогда коэффициенты Фурье функции $\chi(t) = f(x+t)g(t)$ стремятся к нулю при $n \to +\infty$ равномерно по x.

Доказательство. g – ограниченная $\Rightarrow \exists M: \forall u |g(u)| \leqslant M$.

f — суммируемая \Rightarrow по (1.1) мы можем её представить, как $f=f_1+f_2$, причём $f_1\in C[-\pi,\pi]$, а $\int_{-\pi}^{\pi}|f_2(t)|d\mu(t)<\frac{\varepsilon}{4M}$.

 f_1 – непрерывная на компакте $[-\pi,\pi] \Rightarrow \exists B \ \forall u: |f_1(u)| \leqslant B.$

Введём функцию, которая называется интегральный модуль непрерывности функции F:

$$\omega_1(\delta, F) := \sup_{0 \le h \le \delta} \int_{-\pi}^{\pi} |F(t+h) - F(t)| d\mu(t)$$

Рассмотрим a_n для функции χ :

$$a_n(\chi) = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \chi(t) \cos(nt) d\mu(t) \stackrel{t=u+\frac{\pi}{n}}{=} \frac{-1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \chi\left(u + \frac{\pi}{n}\right) \cos(nu) d\mu(u) \stackrel{\text{Терок}}{=}$$

$$= \frac{-1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \left[\chi\left(t + \frac{\pi}{n}\right) - \chi(t)\right] \cos(nt) d\mu(t) \Rightarrow$$

$$|a_n(\chi)| \leqslant \frac{1}{2\pi} \omega_1\left(\frac{\pi}{n}, \chi\right)$$

Аналогично получим неравенство для $b_n(\chi)$:

$$|b_n(\chi)| \leqslant \frac{1}{2\pi}\omega_1\left(\frac{\pi}{n},\chi\right)$$

То есть мы свели доказательство к доказательству факта, что $\lim_{n\to +\infty}\omega_1(\frac{\pi}{n},\chi)=0$ равномерно по x:

$$\int_{-\pi}^{\pi} |\chi(t+h) - \chi(t)| d\mu(t) = \int_{-\pi}^{\pi} |f(x+t+h)g(t+h) - f(x+t)g(t)| d\mu(t) \le$$

$$\le \int_{-\pi}^{\pi} |f(x+t+h) - f(x+t)| \cdot |g(t+h)| d\mu(t) + \int_{-\pi}^{\pi} |f(x+t)| \cdot |g(t+h) - g(t)| d\mu(t) \le$$

$$\le M \int_{-\pi}^{\pi} |f(u+h) - f(u)| d\mu(u) + \int_{-\pi}^{\pi} |f_1(x+t)| \cdot |g(t+h) - g(t)| d\mu(t) + \frac{\varepsilon}{2} \le$$

$$\le M \omega_1(\frac{\pi}{n}, f) + B\omega_1(\frac{\pi}{n}, g) + \frac{\varepsilon}{2}$$

Но по (1.2) мы знаем, что модуль непрерывности стремится к нулю при $\delta \to 0$. Что и требовалось доказать.

Теорема 2.1. Принцип локализации.

Если $f \in L_{2\pi}$ и тождественно равна нулю в некотором интервале $(a,b) \subset [-\pi,\pi]$, то её тригонометрический ряд Фурье сходится к нулю равномерно на любом отрезке $[a',b'] \subset (a,b)$.

Доказательство. Так как [a',b'] содержится в (a,b), то

$$\exists \eta > 0 \ \forall x \in [a', b'] \ \forall t, 0 \leqslant |t| < \eta : \ x + t \in (a, b)$$

Построим функцию $\lambda(t)$:

$$\lambda(t) = \begin{cases} 0, t \in (-\eta, \eta) \\ 1, t \in [-\pi, \pi] \setminus (-\eta, \eta) \end{cases}$$

Кроме того, $\lambda - 2\pi$ -периодическая.

Тогда, используя лемму о представлении частичной суммы, получим:

$$S_n(f,x) = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x+t) D_n(t) d\mu(t) = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x+t) \lambda(t) D_n(t) d\mu(t)$$

Данное соотношение верно, так как когда $t \notin (-\eta, \eta)$, то $\lambda(\eta) = 1$, ничего не меняем. Если же $|t| < \eta$, то $x + t \in (a, b)$, где f = 0, поэтому получили, что подыинтегральные функции совпадают везде на $[-\pi, \pi]$.

Продолжим раскрытия данной формулы, используя тригонометрические соотношения для ядра Дирихле:

$$S_n(f,x) = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x+t)\lambda(t) \operatorname{ctg}\left(\frac{t}{2}\right) \sin(nt) d\mu(t) + \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x+t)\lambda(t) \cos(nt) d\mu(t)$$

Взяв в качестве g из предыдущей леммы для первого слагаемого $\lambda(t) \operatorname{ctg}(\frac{t}{2})$ и $\lambda(t)$ для второго, то получим требуемое по этой же лемме.

3 Достаточные условия сходимости ряда Фурье в точке

Одержать сто побед в ста битвах — это не вершина воинского искусства. Повергнуть врага без сражения — вот вершина.

Лукашов А.Л.

Теорема 3.1. Признак Дини.

Если $f \in L_{2\pi}$ и $\varphi_{x_0} \in L_1(0,\delta), \delta > 0$, где

$$\varphi_{x_0}(t) := \frac{f(x_0 + t) + f(x_0 - t) - 2S(x_0)}{t}$$

то тригонометрический ряд Фурье функции f(x) сходится к $S(x_0)$.

Доказательство. Рассмотрим разность $S_n(f, x_0) - S(x_0)$, пользуясь леммой о представлении, можем записать её как

$$S_n(f,x_0) - S(x_0) = \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} (f(x+u) + f(x-u) - 2S(x_0)) D_n(u) d\mu(u)$$

В данном представлении мы воспользовались сразу несколькими фактами:

- ullet Подынтегральная функция чётная относительно u
- Интеграл по $[-\pi,\pi]$ от ядра Дирихле равен π
- \bullet Если заменить в представлении частичной суммы t на -t, то ничего не изменится

Продолжим цепочку преобразований, раскрыв $\sin((n+\frac{1}{2})t)=\sin(nt)\cos(\frac{t}{2})+\cos(nt)\sin(\frac{t}{2})$ в формуле ядра Дирихле, а также добавим и вычтем интеграл $\frac{1}{\pi}\int_0^\delta \frac{f(x+t)+f(x-t)-2S(x_0)}{t}\sin(nt)d\mu(t)$:

$$S_{n}(f,x_{0}) - S(x_{0}) = \frac{1}{\pi} \int_{0}^{\delta} \frac{f(x+t) + f(x-t) - 2S(x_{0})}{t} \sin(nt) d\mu(t) + \frac{1}{\pi} \int_{0}^{\pi} (f(x+t) + f(x-t) - 2S(x_{0})) \frac{\cos(nt)}{2} d\mu(t) + \frac{1}{\pi} \int_{\delta}^{\pi} (f(x+t) + f(x-t) - 2S(x_{0})) \frac{\sin(nt) \cos(\frac{t}{2})}{2 \sin(\frac{t}{2})} d\mu(t) + \frac{1}{\pi} \int_{0}^{\delta} (f(x+t) + f(x-t) - 2S(x_{0})) \sin(nt) \left(\frac{\cos(\frac{t}{2})}{2 \sin(\frac{t}{2})} - \frac{1}{t}\right) d\mu(t)$$

По условию, φ_{x_0} суммируемая \Rightarrow по теореме Римана об осцилляции первое слагаемое стремится к нулю.

 $(f(x+t)+f(x-t)-2S(x_0))$ также суммируемая \Rightarrow второе слагаемое тоже стремится к нулю.

В третьем слагаемом $(f(x+t)+f(x-t)-2S(x_0))\frac{\cos(\frac{t}{2})}{2\sin(\frac{t}{2})}\in L_1[\delta,\pi]$ и по той же причине стремится к нулю.

Для четвёртого слагаемого рассмотрим разность:

$$\frac{\cos(\frac{t}{2})}{2\sin(\frac{t}{2})} - \frac{1}{t} = \frac{1 - \frac{t^2}{8} + o(t^3)}{2(\frac{t}{2} - \frac{t^3}{48} + o(t^4))} - \frac{1}{t} = \frac{t - \frac{t^3}{8} - t + \frac{t^3}{24} + o(t^4)}{t^2 + o(t^3)} \stackrel{t \to 0}{\to} 0$$

Значит этот множитель имеет устранимый разрыв в нуле, а значит

$$(f(x+t) + f(x-t) - 2S(x_0)) \left(\frac{\cos(\frac{t}{2})}{2\sin(\frac{t}{2})} - \frac{1}{t}\right) \in L_1[0, \delta]$$

и опять работает теорема об осцилляции.

Утверждение 3.1. Анализ доказательства признака Дини показывает, что необходимым и достаточным условием сходимости тригонометрического ряда Фурье функции $f \in L_{2\pi} \ \kappa \ S(x_0)$ в точке x_0 является равенство

$$\lim_{n \to +\infty} \int_0^{\delta} \varphi_{x_0}(t) \sin(nt) d\mu(t) = 0$$

Определение 3.1. Будем говорить, что функция f удовлетворяет условию Гёльдера порядка $\alpha \in (0,1]$ в точке x_0 , если \exists конечные односторонние пределы $f(x_0 \pm 0)$ и константы $C, \delta > 0$ такие, что

$$\forall t, 0 < t < \delta, |f(x_0 + t) - f(x_0 + 0)| \le Ct^{\alpha}, |f(x_0 - t) - f(x_0 - 0)| \le Ct^{\alpha}$$

Определение 3.2. Обобщённой односторонней производной функции f в точке x_0 называется

$$f'_{+}(x_0) = \lim_{t \to +0} \frac{f(x_0 + t) - f(x_0 + 0)}{t}, \quad f'_{-}(x_0) = \lim_{t \to +0} \frac{f(x_0 - t) - f(x_0 - 0)}{-t}$$

Теорема 3.2. Признак Липшица.

Если $f \in L_{2\pi}$ удовлетворяет условию Гёльдера порядка α в точке x_0 , то тригонометрический ряд Фурье функции f(x) сходится в точке x_0 к $\frac{f(x_0-0)+f(x_0+0)}{2}$

Доказательство. По условию теоремы

$$S(x_0) = \frac{f(x_0 + 0) + f(x_0 - 0)}{2}$$

Значит функций $arphi_{x_0}$ из признака Дини примет вид

$$\varphi_{x_0}(t) = \frac{(f(x_0+t) - f(x_0+0)) + (f(x_0-t) - f(x_0-0))}{t}$$

 T_{0} , что φ измерима – очевидно. Осталось доказать ограниченность интеграла

$$\left| \int_{0}^{\delta} \varphi_{x_{0}}(t) d\mu(t) \right| \leq \int_{0}^{\delta} \frac{|f(x_{0}+t) - f(x_{0}+0)|}{t} d\mu(t) + \int_{0}^{\delta} \frac{|f(x_{0}-t) - f(x_{0}-0)|}{t} d\mu(t) \leq 2C \int_{0}^{\delta} t^{\alpha-1} d\mu(t) = 2C \int_{0}^{\delta} t^{\alpha-1} dt = 2C \frac{\delta^{\alpha}}{\alpha}$$

Что и требовалось доказать.

4 Дифференцирование и интегрирование рядов Фурье. Порядок убывания коэффициентов Фурье.

Непобедимость заключена в себе самом, возможность победы заключена в противнике.

Лукашов А.Л.

Теорема 4.1. О почленном дифференцировании рядов Фурье.

Eсли $F-2\pi$ -периодическая абсолютно непрерывная на периоде функция, то тригонометрический ряд Фурье её производной совпадает с продифференцированным почленно тригонометрическим рядом Фурье F.

Доказательство. $f(x) := F'(x) \in L_1$. Значит f(x) раскладывается в ряд Фурье:

$$a_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos(nx) d\mu(x) = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} F'(x) \cos(nx) d\mu(x) =$$
$$= \frac{1}{\pi} F(x) \cos(nx) \Big|_{-\pi}^{\pi} + \frac{n}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} F(x) \sin(nx) d\mu(x) = nB_n$$

Аналогично докажем, что $b_n = -nA_n$, а также заметим, что $a_0 = 0$.

Нетрудно заметить, что мы доказали утверждение теоремы.

Следствие. Если $f, \dots, f^{(k-1)} - 2\pi$ -периодические, и $f^{(k-1)}$ – абсолютно непрерывная на периоде, то коэффициенты ряда Фурье функции f(x) удовлетворяют:

$$a_n = o\left(\frac{1}{n^k}\right)$$
 $b_n = o\left(\frac{1}{n^k}\right); n \to +\infty$

Доказательство. Пусть k=1: f – абсолютно непрерывная, значит $a_n(f)=-\frac{b_n(f')}{n}, b_n(f)=\frac{a_n(f')}{n}$. По теореме об осцилляции: $a_n(f'), b_n(f')=o(1)\Rightarrow a_n(f), b_n(f)=o\left(\frac{1}{n}\right), n\to +\infty$.

Далее применяем по индукции много-много раз. Мы имеем право так делать, потому что если производная абсолютно непрерывная, то она ограничена. А из ограниченной производной следует абсолютная непрерывность самой функции.

Теорема 4.2. Оценки коэффициентов Фурье функции ограниченной вариации.

Если $f-2\pi$ -периодическая функция ограниченной вариации на периоде 2π , то её коэффициенты Фурье удовлетворяют:

$$a_n = O\left(\frac{1}{n}\right)$$
 $b_n = O\left(\frac{1}{n}\right); n \to +\infty$

Доказательство. Рассмотрим a_n :

$$a_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos(nx) dx \stackrel{\text{Трюк}}{=} \frac{-1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \left[f(x + \frac{\pi}{n}) - f(x) \right] \cos(nx) dx = \dots =$$

$$= \frac{-1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \left[f\left(x + \frac{k\pi}{n}\right) - f\left(x + \frac{(k-1)\pi}{n}\right) \right] \cos(nx) dx, \quad \forall k = \overline{1, n}$$

Сложив все эти n равенств и оценив косинус сверху единицей, получим:

$$|na_n| \leqslant \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \sum_{k=1}^{n} \left| f\left(x + \frac{k\pi}{n}\right) - f\left(x + \frac{(k-1)\pi}{n}\right) \right| dx \leqslant V(f)$$

Теорема 4.3. Лебега об интегрировании рядов Фурье.

Если $f \in L^1_{2\pi}$, $f(x) \sim \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n \cos(nx) + b_n \sin(nx))$ – её тригонометрический ряд Фурье, $F(x) = \int_{x_0}^x f(t) d\mu(t)$ – неопределённый интеграл Лебега для f, то $F(x) = \frac{a_0}{2}x + C + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{-b_n \cos(nx) + a_n \sin(nx)}{n}$, где ряд равномерно сходится на \mathbb{R} .

Доказательство. F(x) – абсолютно непрерывная, $F(\pi) - F(-\pi) = \int_{-\pi}^{\pi} f(t) d\mu(t) = \pi a_0$. $\Rightarrow F(x) - \frac{a_0}{2}x$ – тоже абсолютно непрерывная на периоде и 2π -периодическая.

Значит по (4.1) ряд Фурье $(F(x) - \frac{a_0}{2}x)'$ получается почленным дифференцированием ряда Фурье для $F(x) - \frac{a_0}{2}x$. Но с другой стороны $(F(x) - \frac{a_0}{2}x)' = f(x) - \frac{a_0}{2}$.

Равномерная сходимость проинтегрированного ряда очевидно следует из признака Жордана.

5 Теорема Жордана.

Когда обороняются, значит, есть в чем-то недостаток; когда нападают, значит, есть все в избытке.

Лукашов А.Л.

Теорема 5.1. Признак Жордана.

Если $f \in L_{2\pi}$ и является функцией ограниченной вариации на [a,b], то тригонометрический ряд Фурье f сходится κ $f(x_0)$ в каждой точке $x_0 \in [a,b]$ непрерывности f(x) и κ $\frac{f(x_0+0)+f(x_0-0)}{2}$ в каждой точке разрыва $x_0 \in [a,b]$.

Если, кроме того, $f \in C[a,b]$, то тригонометрический ряд Фурье функции f сходится κ ней равномерно на любом отрезке $[a',b'] \subset (a,b)$.

Доказательство. Так как f ограниченной вариации, то она представима в виде $f = f_1 - f_2$, где f_1, f_2 – неубывающие. Значит нам достаточно доказать утверждение для неубывающих функций.

По (3.1) нам надо доказать лишь

$$\lim_{n \to +\infty} \int_0^{\delta} \varphi_{x_0}(t) \sin(nt) d\mu(t) = 0$$

Будем доказывать

$$\lim_{n \to +\infty} \int_0^{\delta} \frac{f(x_0 + t) - f(x_0 + 0)}{t} \sin(nt) d\mu(t) = 0$$

а для -t аналогично. По определению правостороннего предела:

$$\forall \varepsilon > 0 \ \exists \delta_1, 0 < \delta_1 < \delta : \ 0 \leqslant f(x_0 + \delta_1) - f(x_0 + 0) < \varepsilon$$

Перейдём к интегралу Римана, так как f монотонная и используем теорему о среднем для него:

$$\exists \delta_2, 0 < \delta_2 < \delta_1 \int_0^{\delta_1} \frac{f(x_0 + t) - f(x_0 + 0)}{t} \sin(nt) dt = (f(x_0 + \delta_1) - f(x_0 + 0)) \int_{\delta_2}^{\delta_1} \frac{\sin(nt)}{t} dt$$

Но мы знаем, что $\int_0^{+\infty} \frac{\sin(t)}{t} dt$ сходится, поэтому если обзначим за $G(v) := \int_0^v \frac{\sin t}{t} dt$, то G(v) будет ограничена, т.е. $\exists C: |G(v)| \leqslant C$.

Ho теперь рассмотрим $\forall A$:

$$\left| \int_0^A \frac{\sin(nt)}{t} dt \right| \stackrel{nt=u}{=} \left| \int_0^{nA} \frac{\sin(u)}{u} du \right| \leqslant C$$

Используя эту оценку получим, что

$$\left| \int_0^{\delta_1} \frac{f(x_0 + t) - f(x_0 + 0)}{t} \sin(nt) dt \right| \leqslant 2\varepsilon C$$

Таким образом, разбив исходный интеграл от 0 до δ на сумму интегралов от 0 до δ_1 и от δ_1 до δ . Получим первую часть утверждения теоремы.

Перейдём к доказательству равномерной сходимости:

Вспомним, как мы расписывали разность $S_n(f,x_0)-S(x_0)$ на четыре слагаемых, только теперь мы знаем, что $S(x_0)=f(x_0)$. Применим к каждому из трёх последих слагаемых лемму (2.2) и сведём доказательство к тому, чтобы доказать равномерность предела из прошлого пункта доказательства.

Это сделать несложно: заметим, что если f непрерывна на [a',b'], то она равномерно непрерывна на нём, а значит мы сможем найти δ_1 из текущего доказательство независимо от x_0 . Также незавимо от x_0 мы ограничиваем интеграл $\frac{\sin(nx)}{x}$, поэтому второе утверждение этой теоремы доказано.

6 Равномерная сходимость сумм Фейера для непрерывной функции

Идти вперед туда, где не ждут; атаковать там, где не подготовились

Лукашов А.Л.

Теорема 6.1. Коровкина.

Eсли последовательность линейных положительных операторов $L_n: C[a,b] \to C[a,b]$ такова, что $L_n(e_i) \stackrel{n \to +\infty}{\rightrightarrows} e_i$ на $[a,b], e_i(x) = x^i, i = 0,1,2,$ то

$$\forall f \in C[a,b]: L_n(f) \Longrightarrow f$$

нa [a, b].

Доказательство. $f \in C[a,b] \Rightarrow f$ ограничена:

$$\exists M: -M \leqslant f(x) \leqslant M, \forall x \in [a, b]$$

 $f \in C[a,b] \Rightarrow f$ равномерно непрерывна на [a,b]:

$$\forall \varepsilon > 0 \ \exists \delta > 0 \ \forall t, x \in [a, b], |t - x| < \delta : \ -\varepsilon < f(t) - f(x) < \varepsilon$$

Заметим, что $f_1(x) \leqslant f_2(x) \ \forall x \in [a,b] \Rightarrow L_n(f_1) \leqslant L_n(f_2) \ \forall x \in [a,b]$:

$$\forall \varepsilon > 0 \ \exists \delta > 0 \ \forall t, x \in [a, b] : \ -\varepsilon - \frac{2M}{\delta^2} \psi(t) < f(t) - f(x) < \varepsilon + \frac{2M}{\delta^2} \psi(t)$$

где $\psi_x(t) = (t - x)^2$.

Откуда это следует? Если $|t-x|<\delta$, то мы только ослабляем условие равномерной непрерывности, значит неравенство сохраняется. Если же $|t-x|\geqslant\delta\Rightarrow\frac{\psi(t)}{\delta^2}=\frac{(t-x)^2}{\delta^2}\geqslant1\Rightarrow$ неравенство сохраняется благодаря ограниченности f.

Зафиксировав произвольный x, применяем оператор L_n относительно переменной t. Все неравенства сохраняются:

$$-\varepsilon L_n(e_0, x) - \frac{2M}{\delta^2} L_n(\psi_x(t), x) < L_n(f, x) - f(x) L_n(e_0, x) < \varepsilon L_n(e_0, x) + \frac{2M}{\delta^2} L_n(\psi_x(t), x)$$

Заметим, что

$$L_n(\psi_x, x) = L_n((t-x)^2, x) = L_n(t^2 - 2tx + x^2, x) = L_n(e_2, x) - 2xL_n(e_1, x) + x^2L_n(e_0, x) \stackrel{n \to +\infty}{\rightrightarrows} e_2(x) - 2xe_1(x) + x^2e_0(x) = x^2 - 2x \cdot x + x^2 \cdot 1 = 0$$

Значит

$$\exists N_1 \, \forall n > N_1 \, \forall x \in [a, b] : |L_n(\psi_x, x)| \leqslant \frac{\varepsilon \delta^2}{4M}$$

A из того, что $L_n(e_0) \rightrightarrows e_0$:

$$\exists N_2 \, \forall n > N_2 \, \forall x \in [a, b] : |L_n(e_0, x)| < \frac{3}{2}$$

Также не забываем, что:

$$|L_n(f,x) - f(x)L_n(e_0,x)| \leqslant \varepsilon L_n(e_0,x) + \frac{2M}{\delta^2} L_n(\psi_x,x)$$

Объединяя эти три условия, получим, что

$$\forall n > \max(N_1, N_2) : |L_n(f, x) - f(x)L_n(e_0, x)| \leqslant 2\varepsilon$$

Снова используем тот факт, что $L_n(e_0) \stackrel{n \to +\infty}{\rightrightarrows} e_0$:

$$\exists N_3 \, \forall n > N_3 \, \forall x \in [a, b] : |L_n(e_0, x) - 1| < \frac{\varepsilon}{M}$$

Значит

$$|f(x)L_n(e_0,x)-f(x)| \leq |f(x)| \cdot |L_n(e_0,x)-1| \leq \varepsilon$$

Объединяя ВСЕ неравенства, получим:

$$\forall n > \max(N_1, N_2, N_3) \ \forall x \in [a, b]: |L_n(f, x) - f(x)| \leq 3\varepsilon$$

Теорема 6.2. Коровкина

Eсли последовательность линейных положительных операторов $L_n: C_{2\pi} \to C_{2\pi}$ такова, что $L_n(e_i) \stackrel{n \to +\infty}{\Longrightarrow} e_i$ на $\mathbb{R}, e_0(x) = 1, e_1(x) = \cos(x), e_2(x) = \sin(x),$ то

$$\forall f \in C_{2\pi} : L_n(f) \Longrightarrow f$$

 $\mu a \mathbb{R}$.

Доказательство. Аналогично немодифицированной теореме, только вместо функции ψ_x введём

$$\varphi_x(t) = \sin^2\left(\frac{t-x}{2}\right) = \frac{1-\cos(t-x)}{2} = \frac{1}{2} - \frac{1}{2}\cos(t)\cos(x) - \frac{1}{2}\sin(t)\sin(x) = \frac{1}{2}e_0(t) - \frac{1}{2}\cos(x)e_1(t) - \frac{1}{2}\sin(x)e_2(t)$$

Тогда

$$L_n(\varphi_x, x) = \frac{1}{2} L_n(e_0, x) - \frac{1}{2} \cos(x) L_n(e_1, x) - \frac{1}{2} \sin(x) L_n(e_2, x) \stackrel{n \to +\infty}{\Longrightarrow} \frac{1}{2} - \frac{1}{2} \cos^2(x) - \frac{1}{2} \sin^2(x) = 0$$

Теорема 6.3. Фейера.

Для любой непрерывной 2π -периодической функции последовательность средних арифеметических частичных сумм её тригонометрического ряда Фурье равномерно на \mathbb{R} сходится к ней.

Доказательство. Распишем среднее арифметическое частичных сумм:

$$\sigma_n(f,x) := \frac{S_0(f,x) + S_1(f,x) + \dots + S_n(f,x)}{n+1} = \frac{1}{(n+1)\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x+t) \sum_{k=0}^{n} D_k(t) dt = \frac{1}{(n+1)\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \frac{f(x+t)}{2\sin(\frac{t}{2})} \sum_{k=0}^{n} \sin((k+\frac{1}{2})t) dt = \frac{1}{(n+1)\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \frac{f(x+t)}{2\sin^2(\frac{t}{2})} \sum_{k=0}^{n} \sin((k+\frac{1}{2})t) \sin(\frac{t}{2}) dt = \frac{1}{(n+1)\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \frac{f(x+t)}{4\sin^2(\frac{t}{2})} \sum_{k=0}^{n} (\cos(kt) - \cos((k+1)t)) dt = \frac{1}{(n+1)\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \frac{f(x+t)}{4\sin^2(\frac{t}{2})} (1 - \cos((n+1)t)) = \frac{1}{(n+1)2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x+t) \cdot \frac{\sin^2(\frac{(n+1)t}{2})}{\sin^2(\frac{t}{2})} dt$$

Получается, $\sigma_n: C_{2\pi} \to C_{2\pi}$ образует последовательность линейных положительных операторов. Это значит, что нам нужно проверить сходимость лишь на трёх функциях: $e_0:=1, e_1:=\sin(x), e_2:=\cos(x).$

$$\sigma_n(e_0) = e_0, \forall n \in \mathbb{N} \cup \{0\} \quad \sigma_n(e_1) = e_1 \cdot \frac{n}{n+1}, \, \sigma_n(e_2) = e_2 \cdot \frac{n}{n+1}, \forall n \in \mathbb{N}$$

Тогда, по теореме Коровкина, получаем, что $\forall f \in C_{2\pi}: \sigma_n(f) \rightrightarrows f$

7 Теоремы Вейерштрасса о приближении непрерывных функций тригонометрическими и алгебраическими мно-гочленами

Война — это путь обмана, постоянной организации ложных выпадов, распространения дезинформации, использования уловок и хитростей.

Лукашов А.Л.

Теорема 7.1. Вейерштрасса о приближении алгебраическими многочленами.

Любая непрерывная на отрезке [a,b] функция f(x) может быть с любой степенью точности равномерно приближена алгебраическими многочленами, то есть

$$\forall f \in C[a,b] \ \forall \varepsilon > 0 \ \exists P_n \ \forall x \in [a,b] : \ |f(x) - P_n(x)| < \varepsilon$$

Доказательство. Рассмотрим отрезок [0,1].

Введём многочлены Берштейна:

$$B_n(f,x) := \sum_{k=0}^n f\left(\frac{k}{n}\right) C_n^k x^k (1-x)^{n-k}$$

Мы можем рассматривать их, как операторы $B_n: C[0,1] \to C[0,1]$. Очевидно, что они линейные и положительные, поэтому достаточно проверить сходимость трёх функций: $1, x, x^2$.

$$B_n(e_0, x) = \sum_{k=0}^n C_n^k x^k (1 - x)^{n-k} = (x + (1 - x))^n = 1 = e_0(x)$$

Рассмотрим $g(t) := (tx + (1-x))^n = \sum_{k=0}^n C_n^k t^k x^k (1-x)^{n-k}$. Тогда

$$g'(t) = nx(tx + (1-x))^{n-1} = \sum_{k=1}^{n} kC_n^k t^{k-1} x^k (1-x)^{n-k}$$

Используя g'(1) получим равенство:

$$nx = \sum_{k=0}^{n} kC_n^k x^k (1-x)^{n-k} \Rightarrow B_n(e_1, x) = \sum_{k=0}^{n} \frac{k}{n} C_n^k x^k (1-x)^{n-k} = x = e_1(x)$$

Взяв вторую производную от g, получим:

$$n(n-1)x^{2}(tx+(1-x))^{n-2} = \sum_{k=2}^{n} k(k-1)C_{n}^{k}t^{k-2}x^{k}(1-x)^{n-k}$$

Используя g''(1) получим равенство:

$$n(n-1)x^{2} = \sum_{k=0}^{n} (k^{2} - k)C_{n}^{k}x^{k}(1-x)^{n-k} = \sum_{k=0}^{n} k^{2}C_{n}^{k}x^{k}(1-x)^{n-k} - nx \Rightarrow$$

$$B_{n}(e_{2}, x) = \sum_{k=0}^{n} \frac{k^{2}}{n^{2}}C_{n}^{k}x^{k}(1-x)^{n-k} = \frac{n-1}{n}x^{2} + \frac{x}{n} \stackrel{n \to +\infty}{\Rightarrow} e_{2}(x)$$

Получили, что для оператора B_n справедлива теорема Коровкина и утверждение доказано.

Для завершения доказательства перейдём к произвольному отрезку [a,b]: для $f\in C[a,b]$ введём $F(x)=f(x(b-a)+a)\in C[0,1]$. Тогда

$$\forall \varepsilon > 0 \ \exists N \ \forall n > N \ \forall x \in [0,1] : \ |B_n(F,x) - F(x)| < \varepsilon$$

Осталось заметить, что если в многочлен Бернштейна подставить какую-то линейную функцию, то получится какой-то многочлен:

$$\Rightarrow |B\left(F, \frac{t-a}{b-a}\right) - f(t)| < \varepsilon$$

Следствие. Из данной теоремы и теормы Коровкина' следует теорема Вейерштрасса о приближении непрерывной 2π -периодической функции тригонометрическими многочленами:

$$\forall f \in C_{2\pi} \, \forall \varepsilon > 0 \, \exists T_n := \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^n (\alpha_k \cos(kx) + \beta_k \sin(kx)) : |f(x) - T_n(x)| < \varepsilon, \forall x \in \mathbb{R}$$

8 Минимальное свойство коэффициентов Фурье по ортогональной системе. Неравенство Бесселя.

Избегание столкновения с большими силами свидетельствует не о трусости, а о мудрости, ибо принесение себя в жертву никогда и нигде не является преимуществом.

Лукашов А.Л.

Определение 8.1. Коэффициентами Фурье функции f в произвольном евклидовом пространстве называются скаляры вида

$$f_k = \frac{\langle f, e_k \rangle}{\|e_k\|^2}$$

где $\{e_k\}$ — ортогональная система ненулевых элементов.

Определение 8.2. Система функций $\{\varphi_n\}_{n=1}^{\infty}$ называется **полной** в $L_p(E)$, если

$$\forall \varepsilon > 0 \ \forall f \in L_p(E) \ \exists \{c_1, \cdots, c_n\} \subset \mathbb{R} : \|f - \sum_{k=1}^n c_k \varphi_k\|_p < \varepsilon$$

Определение 8.3. Система элементов $\{\varphi_n\}_{n=1}^{\infty}$ банахова пространства E называется базисом, если

$$\forall f \in E \; \exists ! \{c_n\}_{n=1}^{\infty} \subset \mathbb{R} : \; f = \sum_{k=1}^{\infty} c_k \varphi_k$$

Определение 8.4. Ортонормированная система $\{\varphi_n\}_{n=1}^{\infty}$ гильбертова пространства H, явл-ся его базисом, называется **ортонормированным базисом**

Теорема 8.1. Минимальное свойство сумм Фурье.

Eсли $\{e_k\}$ — ортогональная система ненулевых элементов евклидова пространства $E,\ mo$

$$\forall f \in E \ \forall c_1, \dots, c_N \in \mathbb{R} : \|f - \sum_{k=1}^N c_k e_k\| \geqslant \|f - \sum_{k=1}^N f_k e_k\|$$

, г $\partial e \{f_k\}$ – коэффициенты Фурье для f .

Причём равенство достигается $\Leftrightarrow \forall k = \overline{1,N}: c_k = f_k.$

Доказательство.

$$||f - \sum_{k=1}^{N} c_k e_k||^2 = \langle f - \sum_{k=1}^{N} c_k e_k, f - \sum_{k=1}^{N} c_k e_k \rangle = \langle f, f \rangle - 2 \sum_{k=1}^{N} c_k \langle f, e_k \rangle + \sum_{k=1}^{N} \sum_{l=1}^{N} c_k c_l \langle e_k, e_l \rangle = \langle f, f \rangle - 2 \sum_{k=1}^{N} f_k c_k ||e_k||^2 + \sum_{k=1}^{N} c_k^2 ||e_k||^2 = ||f||^2 - \sum_{k=1}^{N} f_k^2 ||e_k||^2 + \sum_{k=1}^{N} (f_k^2 - 2f_k c_k + c_k^2) ||e_k||^2 \ge ||f||^2 - \sum_{k=1}^{N} f_k^2 ||e_k||^2 = ||f - \sum_{k=1}^{N} f_k e_k||^2$$

Следствие. Тождество Бесселя.

 $E c_{n} u \{e_{k}\}_{k=1}^{\infty}$ — ортогональная система ненулевых элементов евклидова пространства $E, mo \ \forall f \in E$:

$$||f - \sum_{k=1}^{N} f_k e_k||^2 = ||f||^2 - \sum_{k=1}^{N} f_k^2 ||e_k||^2$$

Доказательство. Очевидно следует из цепочки неравенств из доказательства предыдущей теоремы. \Box

Следствие. Неравенство Бесселя.

 $Ecnu\ \{e_k\}_{k=1}^{\infty}$ — ортогональная система ненулевых элементов евклидова пространства $E,\ mo\ \forall f\in E$:

$$\sum_{k=1}^{\infty} f_k^2 \|e_k\|^2 \leqslant \|f\|^2$$

Доказательство. Из тождества Бесселя следует, что

$$\forall N \in \mathbb{N}: \|f\|^2 - \sum_{k=1}^N f_k^2 \|e_k\|^2 \geqslant 0$$

Устремляя $N \to +\infty$ получим требуемое.

9 Полнота ортогональной системы функций, ортонормированный базис и равенство Парсеваля

Теорема 9.1. Если $\{e_k\}_{k=1}^{\infty}$ – ортогональная система ненулевых элементов евклидова пространства E, то $\forall f \in E$ следующие утверждения эквивалентны:

1.
$$\forall \varepsilon > 0 \ \exists T = \sum_{k=1}^{N} c_k e_k : \|f - T\| < \varepsilon$$

2.
$$f = \sum_{k=1}^{\infty} f_k e_k$$

3.
$$||f||^2 = \sum_{k=1}^{\infty} f_k^2 ||e_k||^2$$
 — равенство Парсеваля для f .

Доказательство. 1 ⇔ 2 по предыдущей теме:

$$\forall \varepsilon > 0 \,\exists N : \, \|f - \sum_{k=1}^{N} f_k e_k\| < \varepsilon$$

Тогда используя неравенство Бесселя:

$$\forall n > N: \|f - \sum_{k=1}^{n} f_k e_k\|^2 = \|f\|^2 - \sum_{k=1}^{n} f_k^2 \|e_k\|^2 \le \|f\|^2 - \sum_{k=1}^{N} f_k^2 \|e_k\|^2 = \|f - \sum_{k=1}^{N} f_k e_k\|^2$$

Ну а $3 \Leftrightarrow 1$ так как при равенстве Парсеваля разность $||f||^2 - \sum_{k=1}^N f_k^2 ||e_k||^2$ будет бесконечно малая, а значит применяя равенство Бесселя получим требуемое.

Следствие. Если $\{e_k\}_{k=1}^{\infty}$ – ортогональная система ненулевых элементов евклидова пространства E, то следующие утверждения эквивалентны:

- 1. $\{e_k\}_{k=1}^{\infty}$ полная система в E.
- 2. $\forall f \in E : f = \sum_{k=1}^{\infty} f_k e_k$
- 3. $\forall f \in E : ||f||^2 = \sum_{k=1}^{\infty} f_k^2 ||e_k||^2$

10 Полнота тригонометрической системы в пространстве функций суммируемых с квадратом...

Определение 10.1. $f \in L^2_{2\pi} \Leftrightarrow f - 2\pi$ -периодическая и $f \in L_2[-\pi,\pi]$. Это пространство гильбертово.

Утверждение 10.1. Мы уже знаем, что ортогональной системой в этом пространстве будет система

$${e_k}_{k=1}^{\infty} = {\frac{1}{2}, \cos(x), \sin(x), \cos(2x), \sin(2x), \cdots}$$

Утверждение 10.2. Благодаря теореме Фейера мы можем утверждать, что $\{e_k\}_{k=1}^{\infty}$ полна в $C_{2\pi}$.

Утверждение 10.3. Мы уже знаем, что $C[-\pi,\pi]$ всюду плотно в $L_p[-\pi,\pi], p \geqslant 1$. Заметим, что $C_{2\pi}$ всюду плотно в $C[-\pi,\pi]$ в смысле нормы $L_p[-\pi,\pi]$. Делается это с помощью такого трюка:



Используя транзитивность свойства полноты, получим, что $\{e_k\}_{k=1}^{\infty}$ – полна в $L_p[-\pi,\pi]$, в частности в $L_{2\pi}^2$.

Утверждение 10.4. Посчитаем коэффициенты Фурье для нашей ортогональной системы в явном виде:

Если $e_k = \cos(nx)$, то $f_k = \frac{\int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos(nx) d\mu(x)}{\int_{-\pi}^{\pi} \cos^2(nx) dx} = a_n$. Если $e_k = \sin(nx)$, то $f_k = b_n$. Ну $u = a_0$.

Утверждение 10.5. Равенство Парсеваля для тригонометрической системы в $L^2_{2\pi}$ будет иметь вид:

$$||f||^2 = a_0^2 \cdot \frac{\pi}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} (a_n^2 + b_n^2)\pi$$

Утверждение 10.6. Теорема Рисса-Фишера даёт следующее следствие: если $\frac{a_0^2}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n^2 + b_n^2)$ сходится, то коэффициенты $a_0, \{a_n, b_n\}_{n=1}^{\infty}$ – коэффициенты тригонометрического ряда Фурье функции из $L_{2\pi}^2$.

11 Теорема Рисса-Фишера

Теорема 11.1. Рисса-Фишера.

Если $\{e_k\}_{k=1}^{\infty}$ – ортогональная система ненулевых элементов гильбертова пространства H и $\{\alpha_k\}_{k=1}^{\infty}$ – последовательность действительных чисел, такая что $\sum_{k=1}^{\infty}\alpha_k^2\|e_k\|^2$ сходится, то ряд $\sum_{k=1}^{\infty}\alpha_ke_k$ сходится κ некоторому $f\in H$.

 \mathcal{A} оказательство. $\sum_{k=1}^{\infty} \alpha_k^2 \|e_k\|^2$ сходится ^{к. Коши} $\stackrel{\text{к. Коши}}{\Rightarrow}$

$$\forall \varepsilon > 0 \ \exists N \in \mathbb{N} \ \forall n > N, \forall p \in \mathbb{N} : \sum_{k=n+1}^{n+p} \alpha_k^2 ||e_k||^2 < \varepsilon$$

Тогда оценим норму некого элемента из H:

$$\|\sum_{k=n+1}^{n+p} \alpha_k e_k\|^2 = \langle \sum_{k=n+1}^{n+p} \alpha_k e_k, \sum_{k=n+1}^{n+p} \alpha_k e_k \rangle = \sum_{k=n+1}^{n+p} \alpha_k^2 \|e_k\|^2 < \varepsilon$$

Это означает, что последовательность частичных сумм нашего ряда является фундаментальной, а значит благодаря гильбертовости пространства H мы можем сказать, что ряд сходится.

Что и требовалось доказать.

Следствие. Если $\{e_k\}_{k=1}^{\infty}$ – ортогональная система ненулевых элементов гильбертова пространства H, то $\forall f \in H$ р. Фурье сходится κ $f_0 \in H$: $\sum_{k=1}^{\infty} f_k e_k = f_0$, то

$$\langle f - f_0, e_j \rangle = 0, \forall j \in \mathbb{N}$$

Доказательство. Из неравенства Бесселя следует:

$$\sum_{k=1}^{\infty} f_k^2 \|e_k\|^2 < +\infty \stackrel{\text{\tiny T. P-\Phi}}{\Rightarrow} \exists f_0 \in H : \sum_{k=1}^{\infty} f_k e_k = f_0 \Rightarrow \langle f - f_0, e_j \rangle = \langle f, e_j \rangle - f_j \|e_j\|^2 = 0$$

12 Полнота и замкнутость ортогональной системы, их связь

Определение 12.1. Система функций $\{\varphi_n\}_{n=1}^{\infty}$, называется полной в $L_p(E)$, если

$$\forall \varepsilon > 0 \ \forall f \in L_p(E) \ \exists \{c_1, \cdots, c_n\} \subset \mathbb{R} : \|f - \sum_{k=1}^n c_k \varphi_k\|_p < \varepsilon$$

Определение 12.2. Система $\{e_k\}_{k=1}^{\infty}$ называется замкнутой в евклидовом пространстве E (по Банаху, в банаховом пространстве тотальной, в C и L_p – полной), если

$$\forall k \in \mathbb{N} : \langle f, e_k \rangle = 0 \Rightarrow f = 0$$

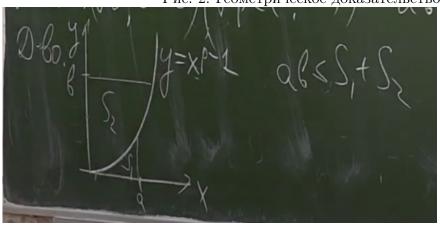
Теорема 12.1. *О связи.*

 $\{e_k\}_{k=1}^{\infty}$ – замкнутая система в гильбертовом пространстве \Leftrightarrow она полная.

Доказательство. $\Rightarrow \{e_k\}_{k=1}^{\infty}$ — замкнутая $\stackrel{\text{сл-е т.P-}\Phi}{\Rightarrow} \forall f \in H : f = \sum_{k=1}^{\infty} f_k e_k$ Тогда, применяя следствие теоремы (9.1) получим полноту системы.

 $\Leftarrow \{e_k\}_{k=1}^{\infty}$ – полная система, $\forall k \in \mathbb{N} \ \forall f \in H : \langle f, e_k \rangle = 0 \Rightarrow f_k = 0$. Теперь снова применим следствие теоремы (9.1) и свойства полноты системы, получим, что $f = \sum 0e_k = 0$.

Рис. 2: Геометрическое доказательство Л13.1



13 Полнота пространств C[a,b] и $L_p[a,b], p > 1$

Определение 13.1. Для 1 обозначим через <math>q такое число, что $\frac{1}{p} + \frac{1}{q} = 1$.

Лемма 13.1.
$$\forall a,b>0 \ \forall p\in (1,\ +\infty):\ ab\leqslant \frac{a^p}{p}+\frac{b^q}{q}$$

Доказательство. Геометрическое:

Причём S_1 и S_2 можно легко посчитать:

$$S_1 = \int_0^a x^{p-1} dx = \frac{a^p}{p}$$
 $S_2 = \int_0^b y^{q-1} = \frac{b^q}{q} dy$

Теорема 13.1. Неравенство Гёльдера.

Ecnu $f \in L_p(X), g \in L_q(X), \frac{1}{p} + \frac{1}{q} = 1, 1$

$$\int_X |f(x)g(x)| d\mu(x) \leqslant \left(\int_X |f(x)|^p d\mu(x)\right)^{\frac{1}{p}} \left(\int_X |g(x)|^q d\mu(x)\right)^{\frac{1}{q}}$$

Доказательство. Если правая часть равна нулю, то всё доказано.

Иначе введём обозначения:

$$A^p := \int_X |f(x)|^p d\mu(x), \quad B^q := \int_X |g(x)|^q d\mu(x)$$

Тогда, используя предыдущую лемму с параметрами:

$$a = \frac{|f(x)|}{A}$$
 $b = \frac{|g(x)|}{B}$

Получим, что

$$\frac{|f(x)||g(x)|}{AB} \le \frac{|f(x)|^p}{pA^p} + \frac{|g(x)|^q}{qB^q}$$

Теперь проинтегрируем обе части по x и получим требуемое:

$$\frac{\int_X |f(x)||g(x)|d\mu(x)}{AB} \leqslant \frac{1}{p} + \frac{1}{q} = 1$$

Теорема 13.2. Неравенство Минковского.

 $Ec \Lambda u f, g \in L_p(E), mo$

$$\left(\int_{E} |f(x) + g(x)|^{p} d\mu(x) \right)^{\frac{1}{p}} \leqslant \left(\int_{E} |f(x)|^{p} d\mu(x) \right)^{\frac{1}{p}} + \left(\int_{E} |g(x)|^{p} d\mu(x) \right)^{\frac{1}{p}}$$

Доказательство. Очевидно, что $|f(x) + g(x)|^p \le 2^p \max(|f(x)|^p, |g(x)|^p)$, поэтому $|f(x) + g(x)|^p$ будет суммируемая.

Если p=1, то всё очевидно – неравенство треугольника, поэтому будем доказывать лишь для 1 .

Распишем $|f(x)+g(x)|^p=|f(x)+g(x)|^{p-1}|f(x)+g(x)|$. Теперь дважды применим неравенство Гёльдера, в первый раз F(x)=f(x), $G(x)=|f(x)+g(x)|^{p-1}$. Во второй же -F(x)=g(x), $G(x)=|f(x)+g(x)|^{p-1}$. Получим, что:

$$\int_{E} |f(x) + g(x)|^{p} d\mu(x) \leq \left(\left(\int_{E} |f(x)|^{p} d\mu(x) \right)^{\frac{1}{p}} + \left(\int_{E} |g(x)|^{p} d\mu(x) \right)^{\frac{1}{p}} \right) \cdot \left(\int_{E} |f(x) + g(x)|^{(p-1)q} d\mu(x) \right)^{\frac{1}{q}}$$

Давайте более подробно распишем $(p-1)q=(p-1)\cdot \frac{1}{1-\frac{1}{p}}=0$, то есть второй множитель правой части неравенства под степенью имеет то же самое, что и левая часть, значит поделим обе части на неотрицательный $\left(\int_E |f(x)+g(x)|^{(p-1)q}d\mu(x)\right)^{\frac{1}{q}}$ и получим:

$$\left(\int_{E} |f(x) + g(x)|^{p} d\mu(x) \right)^{1 - \frac{1}{q} = \frac{1}{p}} \leqslant \left(\int_{E} |f(x)|^{p} d\mu(x) \right)^{\frac{1}{p}} + \left(\int_{E} |g(x)|^{p} d\mu(x) \right)^{\frac{1}{p}}$$

Следствие. Только теперь мы можем говорить, что $L_p(E)$ – ЛНП с корректно определённой нормой (заметим, что неравенство Минковского – это неравенство треугольника для этой нормы, остальные свойства очевидно следуют из свойств интеграла Лебега):

$$||f||_p = \left(\int_E |f(x)|^p d\mu(x)\right)^{\frac{1}{p}}$$

Теорема 13.3. Для $p \in [1, +\infty)$ $L_p([a, b])$ – банахово пространство.

Доказательство. Пусть $\{f_n\}_{n=1}^{\infty}$ — фундаментальная последовательность в $L_p[a,b]$:

$$\forall \varepsilon > 0 \ \exists N \in \mathbb{N} \ \forall n, m > N : \|f_n - f_m\|_p < \varepsilon$$

Отсюда получаем, что $\exists \{n_k\}_{k=1}^{\infty} \uparrow \forall m \geqslant n_k : \|f_m - f_{n_k}\|_p < \frac{1}{2^k}.$ Тогда в силу неравенства Гёльдера:

$$||f_m - f_{n_k}||_1 \le ||f_m - f_{n_k}||_p \cdot ||1||_q < \frac{C}{2^k}$$

Рассмотрим ряд

$$\Phi(x) = |f_{n_1}(x)| + \sum_{k=2}^{\infty} |f_{n_k}(x) - f_{n_{k-1}}(x)|$$

И для него верно равенство (по теореме Леви):

$$\|\Phi\|_1 = \|f_{n_1}\|_1 + \sum_{k=2}^{\infty} \|f_{n_k} - f_{n_{k-1}}\|_1 < +\infty$$

Значит $\Phi(x)$ конечная почти всюду \Rightarrow ряд $|f_{n_1}(x)| + \sum_{k=2}^{\infty} |f_{n_k}(x) - f_{n_{k-1}}(x)|$ – сходится почти всюду на [a,b].

Тогда ряд $f_{n_1}(x) + \sum_{k=2}^{\infty} (f_{n_k}(x) - f_{n_{k-1}}(x))$ сходится абсолютно почти всюду на [a,b], но его частичные суммы – это $f_{n_k} \Rightarrow$ мы получили, что эта последовательность сходится почти всюду к чему-то, что мы обозначим, как f(x).

Докажем, что $f \in L_p[a,b]$: если есть сходимость почти всюду, то по теореме Фату мы можем оценить:

$$\int_{[a,b]} |f(x)|^p d\mu(x) \leqslant \lim_{\underline{k} \to +\infty} \int_{[a,b]} |f_{n_k}(x)|^p d\mu(x) = ||f_{n_k}||_p^p < +\infty$$

Снова используем свойство последовательности $\{n_k\}_{k=1}^{\infty}$:

$$\forall \varepsilon > 0 \ \exists N \in \mathbb{N} \ \forall k, l > N : \|f_{n_k} - f_{n_l}\|_p < \varepsilon$$

Но мы можем перейти к пределу $l \to +\infty$ благодаря теореме Лебега: $||f_{n_k} - f||_p < \varepsilon$. Тогда при достаточно больших m:

$$||f_m - f||_p \le ||f_m - f_{n_k}||_p + ||f_{n_k} - f||_p < 2\varepsilon$$

Теорема 13.4. C[a,b] – *полно*

Доказательство. Рассмотрим для определённости $\rho(f,g) = \sup_{x \in [a,b]} |f(x) - g(x)|$.

Пусть последовательность $\{f_n(x)\}_{n=1}^{\infty}$ – фундаментальна. Зафиксируем $x_0 \in [a,b]$.

Тогда $\{f_n(x_0)\}_{n=1}^\infty$ фундаментальная числовая последовательность \Rightarrow она сходится. Обозначим этот предел как $f(x_0)$.

Очевидно, $f_n(x) \stackrel{n \to +\infty}{\to} f(x)$ по введённой метрике, так как:

$$\forall \varepsilon > 0 \,\exists N_{\varepsilon} \,\forall n, m \geqslant N_{\varepsilon} \,\forall x \in [a, b] : |f_n(x) - f_m(x)| < \varepsilon$$

Зафиксируем x и перейдём к пределу при $m \to +\infty \Rightarrow$ при всех тех же кванторах выполняется неравенство $|f_n(x) - f(x)| \le \varepsilon$. Значит $f_n(x) \Rightarrow f(x)$, тогда по теореме о равномерном пределе непрерывных функций $f(x) \in C[a,b]$. Что и требовалось доказать.

14 Непрерывность, интегрируемость и дифференцируемость интегралов, зависящих от параметра

Определение 14.1. Пусть функция $f(x,\alpha)$ зависит от x,α . Тогда мы можем рассматривать функцию $f_{1,\alpha}(x)$ – изначальная функция, которую мы теперь считаем зависящей только от первого параметра, а второй параметр считаем фиксированным. Аналогично вводится $f_{2,x}(\alpha)$.

Теорема 14.1. *Непрерывность интеграла, зависящего от параметра*

Пусть $\forall \alpha \in A \subset \mathbb{R}^n$ функция $f_{1,\alpha}(x) = f(x,\alpha)$ суммируема на $E \subset \mathbb{R}^m$, $f_{2,x}(\alpha) =$ $f(x,\alpha)$ при почти всех $x \in E$ непрерывна в $\alpha_0 \in E$, и при почти всех $x \in E, \forall \alpha \in A$: $|f(x,\alpha)| \leqslant \varphi(x)$, где $\varphi(x)$ суммируема на E. Тогда

$$F(\alpha) = \int_{E} f(x, \alpha) d\mu(x)$$

непрерывна в α_0 .

 \mathcal{A} оказательство. Рассмотрим $\forall \{\alpha_n\}_{n=1}^{\infty} \subset A, \lim_{n \to +\infty} \alpha_n = \alpha_0.$ Тогда, по условию, $\lim_{n \to +\infty} f(x, \alpha_n) = f(x, \alpha_0)$ при почти всех $x \in E$. Кроме того, для почти всех x из E, выполняется неравенство $\forall n \in \mathbb{N}: |f(x,\alpha_n)| \leqslant \varphi(x)$. Тогда, используя теорему Лебега, мы сможем перейти к пределу интегралов:

$$F(\alpha_n) = \int_E f_{1,\alpha_n}(x) d\mu(x) \stackrel{n \to +\infty}{\longrightarrow} \int_E f(x,\alpha_0) d\mu(x) = F(\alpha_0)$$

Теорема 14.2. Дифференцируемость интеграла, зависящего от параметра

Пусть $f_{1,\alpha}(x) = f(x,\alpha)$ при всех $\alpha \in U(\alpha_0) \subset \mathbb{R}^n$ суммируема на $E \subset \mathbb{R}^m$ вместе с $\frac{\partial f(x,\alpha)}{\partial \alpha}$, и при почти всех $x \in E, \forall \alpha \in U(\alpha_0)$: $\left|\frac{\partial f(x,\alpha)}{\partial \alpha}\right| \leqslant \varphi(x)$, где $\varphi(x)$ суммируема на E. Тогда

$$F'(\alpha_0) = \int_E \frac{\partial f(x, \alpha_0)}{\partial \alpha} d\mu(x)$$

Доказательство. Рассмотрим $\forall \{\alpha_n\}_{n=1}^{\infty} \subset \dot{U}(\alpha_0), \lim_{n \to +\infty} \alpha_n = \alpha_0.$

Тогда частная производная в точке α_0 – это

$$\left| \frac{f(x,\alpha_n) - f(x,\alpha_0)}{\alpha_n - \alpha_0} \right| \stackrel{\text{т. Лагранжа о среднем}}{=} \left| \frac{\partial f(x,\xi_n(x))}{\partial \alpha} \right| \leqslant \varphi(x)$$

Теперь, используя теорему Лебега, получим равенство пределов интегралов:

$$\lim_{n \to +\infty} \int_{E} \frac{f(x, \alpha_n) - f(x, \alpha_0)}{\alpha_n - \alpha_0} d\mu(x) = \int_{E} \frac{\partial f(x, \alpha_0)}{\partial \alpha} d\mu(x)$$

Равномерная сходимость несобственных интегралов, 15 зависящих от параметра. Критерий Коши, признаки Вейерштрасса и Дирихле

Определение 15.1. Пусть $f(x,y) \in \mathcal{R}[a,\tilde{b}] \, \forall \tilde{b} < b \, \forall y \in A \subset \mathbb{R}$. Тогда несобственным интегралом Римана, зависящим от параметра у называется

$$\int_{a}^{b} f(x,y)dx = \lim_{\tilde{b} \to b-0} \int_{a}^{\tilde{b}} f(x,y)dx \tag{1}$$

Определение 15.2. Мы говорим, что несобственный интеграл (1) сходится поточечно, если:

$$\forall y \in A \ \forall \varepsilon > 0 \ \exists B \in (a,b) \ \forall B' \in (B,b) : \left| \int_{B'}^b f(x,y) dx \right| < \varepsilon$$

Определение 15.3. Несобственный интеграл (1) сходится равномерно на A, если:

$$\forall \varepsilon > 0 \,\exists B \in (a,b) \,\forall B' \in (B,b) \,\forall y \in A : \left| \int_{B'}^b f(x,y) dx \right| < \varepsilon$$

Теорема 15.1. Критерий Коши равномерной сходимости интегралов, зависящих от параметра

(1) cxodumcs равномерно на $A \Leftrightarrow$

$$\forall \varepsilon > 0 \,\exists B \in (a, b) \,\forall a < B' < B'' < b \,\forall y \in A : \left| \int_{B'}^{B''} f(x, y) dx \right| < \varepsilon$$

Доказательство. ⇒ При всех требуемых кванторах можем сделать оценку:

$$\left| \int_{B'}^{B''} f(x, y) dx \right| = \left| \int_{B''}^{b} f(x, y) dx - \int_{B'}^{b} f(x, y) dx \right| < 2\varepsilon$$

 \Leftarrow Фиксируем $\forall y \in A$, тогда используем критерий Коши сходимости несобственных интегралов (без параметра), то есть

$$\int_{a}^{b} f(x,y)dx < +\infty \overset{B'' \to b-0}{\Rightarrow} \left| \int_{B'}^{b} f(x,y)dx \right| \leqslant \varepsilon$$

Следствие. Признак сравнения.

 $Ecnu\ |f(x,y)| < g(x,y),\ f,g\ y$ довлетворяют условиям определения несобственных интегралов Римана, $\int_a^b g(x,y) dx$ равномерно сходится на $A,\ mo\ \int_a^b f(x,y) dx$ равномерно сходится на A.

Следствие. Признак Вейерштрасса.

 $Ecnu\ |f(x,y)| \leqslant g(x),\ f,g$ удовлетворяют условиям определения несобственных интегралов Римана, $\int_a^b g(x) dx$ сходится на $A,\ mo\ \int_a^b f(x,y) dx$ равномерно сходится на A.

Теорема 15.2. Признак Дирихле равномерной сходимости НИРЗП.

1. $f \in \mathcal{R}[a, \tilde{b}] \ \forall \tilde{b} \in (a, b) \ \forall y \in A \ u \ \forall y \in A$:

$$\left| \int_{a}^{x} f(t, y) dt \right| \leqslant C$$

2. $g(x,y) \downarrow 0$ при $x \to b-0$ равномерно по $y \in A$.

Тогда $\int_a^b f(x,y)g(x,y)dx$ равномерно сходится на A.

Доказательство. По формуле Бонне:

$$\int_{B'}^{B''} f(x,y)g(x,y)dx = g(B',y) \int_{B'}^{\xi(y)} f(x,y)dx + g(B'',y) \int_{\xi(y)}^{B''} f(x,y)dx$$

 $q \rightrightarrows 0$, значит

$$\forall \varepsilon > 0 \,\exists B \in (a,b) \,\forall x \in (B,b) \,\forall y \in A : \, |g(x,y)| < \frac{\varepsilon}{4C}$$

А все интегралы в полученной формуле можно оценить сверху, как 2C, поэтому получим,

 $\left| \int_{B'}^{B''} f(x,y)g(x,y)dx \right| \leqslant \frac{\varepsilon}{4C} \cdot 2C + \frac{\varepsilon}{4C} \cdot 2C = \varepsilon$

Непрерывность и интегрируемость несобственных ин-16 тегралов, зависящих от параметра

Теорема 16.1. *Непрерывность НИРЗП*

Если f(x,y) непрерывна на $[a,b) \times [c,d]$ $(b \le +\infty)$ и $\int_a^b f(x,y) dx$ равномерно сходится на [c,d], то он является непрерывной функцией на [c,d].

 \mathcal{A} оказательство. Рассмотрим произвольную $\{b_n\}_{n=1}^{\infty} \subset [a,b], \lim_{n \to +\infty} b_n = b,$ а также введём

$$I_n(y) := \int_a^{b_n} f(x, y) dx$$

Равномерная сходимость $\int_a^b f(x,y)dx$ влечёт равномерную сходимость $I_n(y)$. Используя теорему о пределе равномерно сходящейся функциональной последовательности получим, что $\lim_{n\to+\infty}I_n(y)$ – непрерывная.

Теорема 16.2. Собственная интегрируемость НИРЗП. Если f(x,y) непрерывна на $[a,b) \times [c,d]$ ($b \leqslant +\infty$) и $\int_a^b f(x,y) dx$ равномерно сходится нa [c,d], mo

$$\int_a^b \left(\int_c^d f(x, y) dy \right) dx = \int_c^d \left(\int_a^b f(x, y) dx \right) dy$$

Доказательство. Рассмотрим произвольную последовательность $\{b_n\}_{n=1}^{\infty} \subset [a,b), \lim_{n \to +\infty} b_n =$ **b**. Положим

$$I_n(y) := \int_a^{b_n} f(x, y) dx$$

Тогда равномерная сходимость $\int_a^b f(x,y)dx$ влечёт равномерную сходимость $I_n(y)$.

Используя прыдыдущую теорему и теорему об интегрируемости функциональных последовательностей и тот факт, что f(x,y) непрерывна на прямоугольнике $[a,b_n]\times [c,d]$, поэтому мы можем переставить пределы интегрирования и получим:

$$\int_{a}^{b_{n}} \left(\int_{c}^{d} f(x, y) dy \right) dx = \int_{c}^{d} I_{n}(y) dy \stackrel{n \to +\infty}{\to} \int_{c}^{d} \left(\int_{a}^{b} f(x, y) dx \right) dy$$

17 Дифференцирование несобственных интегралов по параметру

Теорема 17.1. Дифференцируемость НИРЗП.

Если f(x,y) и $\frac{\partial f}{\partial y}(x,y)$ непрерывны на $[a,b)\times[c,d],\ \int_a^b\frac{\partial f}{\partial y}(x,y)dx$ сходится равномерно на $[c,d],\ \int_a^bf(x,y)dx$ сходится для некоторого $y_0\in[c,d],\ mo\ I(y)=\int_a^bf(x,y)dx$ сходится и является дифференцируемой функцией на $[c,d],\ npu$ чём

$$I'(y) = \int_a^b \frac{\partial f}{\partial y}(x, y) dx$$

Доказательство. $\forall t \in [c,d]$ и фиксированного $x \in [a,b]$ справедлива формула

$$f(x,t) = f(x,y_0) + \int_{y_0}^{t} \frac{\partial f}{\partial y}(x,y)dy$$

Тогда, если мы проинтегрируем обе части по [a,b] по x, то получим что

- 1. Первое слагаемое сходится по условию
- 2. Второе слагаемое удовлетворяет условию теоремы о собственной интегрируемости несобственного интеграла, а это значит что он сходится по x.

Значит и интеграл от левой части также сходится $\forall t$, причём он равен

$$I(t) := \int_a^b f(x, y_0) dx + \int_a^b \left(\int_{y_0}^t \frac{\partial f}{\partial y}(x, y) dy \right) dx = \int_a^b f(x, y_0) dx + \int_{y_0}^t \left(\int_a^b \frac{\partial f}{\partial y}(x, y) dx \right) dy$$

Тогда при взятии производной I'(t), первое слагаемое обнулится, а второе, являясь переменным верхним пределом, превратится в $\int_a^b \frac{\partial f}{\partial y}(x,t) dx$.

18 Гамма- и бета-функции и связь между ними

Определение 18.1. Гамма-функцией называется

$$\Gamma(\alpha) := \int_0^{+\infty} x^{\alpha - 1} e^{-x} dx, \, \alpha > 0$$

Утверждение 18.1. Гамма-функция сходится

Доказательство.

$$\Gamma(\alpha) = \int_0^1 x^{\alpha - 1} e^{-x} dx + \int_1^{+\infty} x^{\alpha - 1} e^{-x} dx =: I_1(\alpha) + I_2(\alpha)$$

 I_1 сходится по признаку сравнения, так как

$$x^{\alpha-1}e^{-x} \le x^{\alpha-1}, \quad \int_0^1 x^{\alpha-1} dx < +\infty, \alpha > 0$$

 I_2 также сходится по признаку сравнения, так как

$$x^{\alpha - 1}e^{-x} \le Ce^{-\frac{x}{2}}, x \ge 1; \quad \int_{1}^{+\infty} e^{-\frac{x}{2}} dx < +\infty$$

Теорема 18.1. Основные свойства гамма-функции.

- 1. $\Gamma(\alpha)$ бесконечно дифференцируема $\forall \alpha > 0$.
- 2. Формула понижения. $\Gamma(\alpha+1)=\alpha\Gamma(\alpha), \alpha>0$
- 3. $\Gamma(n+1) = n! \quad n \in \mathbb{N} \cup \{0\}$

1. $(x^{\alpha-1}e^{-x})'_{\alpha} = x^{\alpha-1}e^{-x}\ln x$, заметим, что все оценки, сделанные в предыдущем пункте сохранятся (с немного изменённым коэффициентом α), так как

$$\ln x \leqslant \frac{1}{x^{\varepsilon}}, x \in (0, 1]; \quad \ln x \leqslant x^{\varepsilon}, x \geqslant 1$$

Значит мы можем дифференцировать сколько угодно раз с сохранением сходимости.

2. Проинтегрировав по частям, получим:

$$\Gamma(\alpha+1) = -x^{\alpha}e^{-x}|_{0}^{+\infty} + \alpha \int_{0}^{+\infty} x^{\alpha-1}e^{-x}dx = \alpha\Gamma(\alpha)$$

3. Заметим, что $\Gamma(1)=\int_1^{+\infty}e^{-x}dx=-e^{-x}|_0^{+\infty}=1$. Используя предыдущее свойство, доказываемое утверждение становится очевидным.

Определение 18.2. Бета-функцией называется $B(a,b) = \int_0^1 x^{a-1} (1-x)^{b-1} dx; \ a,b \geqslant 0$

Теорема 18.2. Связь бета- и гамма-функций. $\forall a,b>0:\ B(a,b)=\frac{\Gamma(a)\Gamma(b)}{\Gamma(a+b)}$

$$\forall a, b > 0 : B(a, b) = \frac{\Gamma(a)\Gamma(b)}{\Gamma(a+b)}$$

Доказательство.

$$B(a,b)\Gamma(a+b) = \int_0^1 x^{a-1} (1-x)^{b-1} dx \int_0^{+\infty} y^{a+b-1} e^{-y} dy \stackrel{?}{=} \int_0^{+\infty} \xi^{a-1} e^{-\xi} d\xi \int_0^{+\infty} \eta^{b-1} e^{-\eta} d\eta$$

Будем рассматривать оба интеграла, как двойные. Рассмотрим замену координат вида

$$\begin{cases} xy = \xi \\ (1-x)y = \eta \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} y = \xi + \eta \\ x = \frac{\xi}{\xi + \eta} \end{cases} \Rightarrow \frac{\partial(\xi, \eta)}{\partial(x, y)} = \begin{vmatrix} y & x \\ -y & 1 - x \end{vmatrix} = y(1 - x + x) = y \neq 0$$

Проведите данную замену и у вас всё обязательно получится!

Формула Гаусса-Эйлера для гамма-функции 19

Теорема 19.1. Формула Гаусса-Эйлера.

Для любых $\alpha > 0$:

$$\Gamma(\alpha) = \lim_{n \to +\infty} n^{\alpha} \frac{(n-1)!}{\alpha(\alpha+1)\cdots(\alpha+n-1)}$$

Доказательство. Напоминаем, что

$$\Gamma(\alpha) = \int_0^{+\infty} x^{\alpha - 1} e^{-x} dx \stackrel{e^{-x} = :u}{=} \int_0^1 \ln^{\alpha - 1} \frac{1}{u} du$$

Докажем, что $f_n(u) = n(1-u^{\frac{1}{n}})$ монотонно стремится к $\ln \frac{1}{u}, u \in (0,1]$. Для этого рассмотрим функцию $g(t,u) = t(1-u^{\frac{1}{t}})$. Тогда

$$\frac{\partial g}{\partial t} = 1 - u^{\frac{1}{t}} - t \cdot u^{\frac{1}{t}} \ln u \cdot (-\frac{1}{t^2}) = 1 - u^{\frac{1}{t}} + u^{\frac{1}{t}} \ln u^{\frac{1}{t}}, u \in (0, 1], t > 0$$

Обозначив $y:=u^{\frac{1}{t}}\Rightarrow y\in(0,1]$ получим новую функцию $\varphi(y)=1-y+y\ln y$. Тогда

$$\varphi'(y) = -1 + \ln y + 1 = \ln y < 0, y \in (0, 1]; \quad \varphi(1) = 0 \Rightarrow \varphi(y) \geqslant 0 \Rightarrow g \geqslant 0 \Rightarrow f_n(u) \uparrow$$

Тогда рассмотрим предел

$$\lim_{n\to+\infty} f_n(u) = \lim_{n\to+\infty} \frac{1-e^{\frac{1}{n}\ln u}}{\frac{1}{n}} \stackrel{\text{2й зам-й пр-л}}{=} \lim_{n\to+\infty} \frac{-\frac{1}{n}\ln u}{\frac{1}{n}} = -\ln u = \ln \frac{1}{u}$$

Значит мы можем применить теорему Леви для последовательности $f_n(u)$:

$$\int_0^1 (n(1-u^{\frac{1}{n}}))^{\alpha-1} du \stackrel{n \to +\infty}{\to} \int_0^1 \ln^{\alpha-1} \frac{1}{u} du$$

То есть мы получили, что

$$\Gamma(\alpha) = \lim_{n \to +\infty} n^{\alpha - 1} \int_0^1 (1 - u^{\frac{1}{n}})^{\alpha - 1} du \stackrel{u = t^n}{=} \lim_{n \to +\infty} n^{\alpha} \int_0^1 t^{n - 1} (1 - t)^{\alpha - 1} dt = \lim_{n \to +\infty} n^{\alpha} B(n, \alpha) = \lim_{n \to +\infty} n^{\alpha} \frac{\Gamma(n) \Gamma(\alpha)}{\Gamma(\alpha + n)} = \lim_{n \to +\infty} n^{\alpha} \frac{(n - 1)! \Gamma(\alpha)}{(\alpha + n - 1) \cdots \alpha \Gamma(\alpha)} = \lim_{n \to +\infty} n^{\alpha} \frac{(n - 1)!}{\alpha(\alpha + 1) \cdots (\alpha + n - 1)}$$

20 Формула Валлиса. Представление синуса в виде бесконечного произведения.

Теорема 20.1. Формула Валлиса.

Для любого $\alpha \in \mathbb{R}, |\alpha| < 1$:

$$\frac{\sin \alpha \pi}{\alpha \pi} = \prod_{n=1}^{\infty} \left(1 - \frac{\alpha^2}{n^2} \right)$$

Доказательство. Рассмотрим функцию $\cos \alpha x$ на $[-\pi, \pi]$, разложим её в тригонометрический ряд Фурье:

$$b_n = 0, a_n = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} \cos \alpha x \cos nx dx = \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} (\cos(\alpha + n)x + \cos(\alpha - n)x) dx = \frac{1}{\pi} \left(\frac{\sin(\alpha + n)x}{\alpha + n} + \frac{\sin(\alpha - n)x}{\alpha - n} \right) \Big|_0^{\pi} = \frac{(-1)^n \sin \alpha \pi}{\pi} \left(\frac{1}{\alpha + n} + \frac{1}{\alpha - n} \right) = \frac{2(-1)^n \alpha \sin \alpha \pi}{\pi (\alpha^2 - n^2)}, n = 0, 1, \dots$$

Значит

$$\cos \alpha x = \frac{\sin \alpha \pi}{\alpha \pi} + \frac{2\alpha \sin \alpha \pi}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n}{\alpha^2 - n^2} \cos nx, \alpha x \in [-\pi, \pi]$$

Возьмём $x := \pi$, тогда

$$\cos\alpha\pi = \frac{\sin\alpha\pi}{\alpha\pi}\left(1+2\alpha^2\sum_{n=1}^{\infty}\frac{1}{\alpha^2-n^2}\right) \Rightarrow \cot\alpha\pi = \frac{1}{\alpha\pi}+2\frac{\alpha}{\pi}\sum_{n=1}^{\infty}\frac{1}{\alpha^2-n^2}, |\alpha|<1, \alpha\neq 0$$

В итоге получим, что

$$\operatorname{ctg} \alpha \pi - \frac{1}{\alpha \pi} = 2 \frac{\alpha}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{\alpha^2 - n^2}, |\alpha| < 1, \alpha \neq 0$$

Где слева – устранимая точка разрыва, а справа ряд равномерно сходится при $\alpha \leqslant \alpha_0 < 1$ (Можем оценить $\left|\frac{\alpha}{\alpha^2 - n^2}\right| \leqslant \frac{1}{n^2 - \alpha_0^2}$). Значит мы можем проинтегрировать обе части по α :

$$\int_0^x \left(\operatorname{ctg} \alpha \pi - \frac{1}{\alpha \pi} \right) d\alpha = \frac{2}{\pi} \sum_{n=1}^\infty \int_0^x \frac{\alpha d\alpha}{\alpha^2 - n^2}, |x| < 1 \Rightarrow$$

$$\left[\frac{1}{\pi} \ln|\sin \alpha \pi| - \frac{1}{\pi} \ln|\alpha| \right] \Big|_0^x = \frac{1}{\pi} \sum_{n=1}^\infty \ln|\alpha^2 - n^2| \Big|_0^x \Rightarrow$$

$$\frac{1}{\pi} \ln \frac{\sin \pi x}{x} - \frac{1}{\pi} \ln \frac{\sin \alpha \pi}{\alpha} \Big|_{\alpha=0} = \frac{1}{\pi} \sum_{n=1}^\infty \left(\ln|x^2 - n^2| - \ln n^2 \right) \Rightarrow$$

$$\ln \frac{\sin \pi x}{\pi x} = \sum_{n=1}^\infty \ln \left(1 - \frac{x^2}{n^2} \right)$$

21 Формула дополнения для гамма-функции

Теорема 21.1. Формула дополнения.

Для любых $\alpha \in (0,1)$:

$$\Gamma(\alpha)\Gamma(1-\alpha) = \frac{\pi}{\sin \alpha\pi}$$

Доказательство. Используем формулу Гаусса-Эйлера:

$$\Gamma(\alpha)\Gamma(1-\alpha) = \lim_{n \to +\infty} n^{\alpha} \frac{(n-1)!}{\alpha(\alpha+1)\cdots(\alpha+n-1)} \cdot n^{1-\alpha} \frac{(n-1)!}{(1-\alpha)(2-\alpha)\cdots(n-\alpha)} = \lim_{n \to +\infty} \frac{n((n-1)!)^2(\alpha+n)}{\alpha(1-\alpha^2)(2^2-\alpha^2)\cdots(n^2-\alpha^2)} = \lim_{n \to +\infty} \frac{\alpha+n}{\alpha} \cdot \frac{1}{n(1-\frac{\alpha^2}{1})(1-\frac{\alpha^2}{2^2})\cdots(1-\frac{\alpha^2}{n^2})} = \frac{1}{\alpha \frac{\sin \alpha \pi}{\alpha \pi}} = \frac{\pi}{\sin \alpha \pi}$$

22 Равносходимость интеграла и ряда Фурье в точке

Определение 22.1. Пусть f суммируема на \mathbb{R} . Интегралом Фурье функции f называется

$$I_f(x) = \int_0^{+\infty} (a(\lambda)\cos(\lambda x) + b(\lambda)\sin(\lambda x))d\lambda$$

где

$$a(\lambda) = \frac{1}{\pi} \int_{\mathbb{R}} f(t) \cos(\lambda t) d\mu(t); \quad b(\lambda) = \frac{1}{\pi} \int_{\mathbb{R}} f(t) \sin(\lambda t) d\mu(t)$$

Теорема 22.1. Признак Дини сходимости интегралов Фурье.

Пусть $f \in L_1(\mathbb{R})$, и для некоторого $x_0 \in \mathbb{R} \exists \delta > 0$ и $S(x_0)$, такие что

$$\varphi_{x_0}(t) := \frac{f(x_0 + t) + f(x_0 - t) - 2S(x_0)}{t} \in L_1(0, \delta)$$

Тогда $I_f(x_0) = S(x_0)$

Доказательство. Давайте распишем разность

$$I_{f}(x_{0}) - S(x_{0}) = \frac{1}{\pi} \int_{0}^{+\infty} \left[\int_{\mathbb{R}} f(t) \cos(\lambda(x_{0} - t)) d\mu(t) \right] d\lambda - S(x_{0}) \stackrel{u := t - x_{0}}{=}$$

$$\frac{1}{\pi} \int_{0}^{+\infty} \left[\int_{\mathbb{R}} f(x_{0} + u) \cos(\lambda u) d\mu(u) \right] d\lambda - S(x_{0}) =$$

$$\frac{1}{\pi} \int_{0}^{+\infty} \left[\int_{[0, +\infty)} f(x_{0} + u) \cos(\lambda u) d\mu(u) + \int_{[0, +\infty)} f(x_{0} - u) \cos(\lambda u) d\mu(u) \right] d\lambda - S(x_{0}) =$$

$$\frac{1}{\pi} \lim_{\Lambda \to +\infty} \int_{0}^{\Lambda} \int_{[0, +\infty)} (f(x_{0} + u) + f(x_{0} - u)) \cos(\lambda u) d\mu(u) d\lambda - S(x_{0})$$

Мы можем сделать оценку

$$|(f(x_0+u)+f(x_0-u))\cos(\lambda u)| \le |f(x_0+u)+f(x_0-u)| \in L_1(\mathbb{R}\times[0,\Lambda])$$

Значит мы можем применить теорему Фубини и переставить интегралы:

$$I_{f}(x_{0}) - S(x_{0}) = \frac{1}{\pi} \lim_{\Lambda \to +\infty} \int_{[0, +\infty)} (f(x_{0} + u) + f(x_{0} - u)) \int_{0}^{\Lambda} \cos(\lambda u) d\lambda d\mu(u) - S(x_{0}) = \frac{1}{\pi} \lim_{\Lambda \to +\infty} \int_{[0, +\infty)} (f(x_{0} + u) + f(x_{0} - u)) \frac{\sin(\Lambda u)}{u} d\mu(u) - S(x_{0}) = \frac{1}{\pi} \left[\lim_{\Lambda \to +\infty} \int_{[0, +\infty)} (f(x_{0} + u) + f(x_{0} - u)) \frac{\sin(\Lambda u)}{u} d\mu(u) - 2S(x_{0}) \int_{[0, +\infty)} \frac{\sin(\Lambda u)}{u} du \right]$$

Последний переход получился из того факта (интеграл Дирихле), что

$$\int_{[0,+\infty)} \frac{\sin(\Lambda u)}{u} du = \frac{\pi}{2}, \Lambda > 0$$

Продолжим расписывать...

$$I_{f}(x_{0}) - S(x_{0}) = \frac{1}{\pi} \lim_{\Lambda \to +\infty} \left[\int_{0}^{\delta} \frac{f(x_{0} + u) + f(x_{0} - u) - 2S(x_{0})}{u} \sin(\Lambda u) d\mu(u) + \int_{\delta}^{+\infty} \frac{f(x_{0} + u) + f(x_{0} - u)}{u} \sin(\Lambda u) d\mu(u) - 2S(x_{0}) \int_{\delta}^{+\infty} \frac{\sin(\Lambda u)}{u} du \right]$$

Рассмотрим каждое из этих слагаемых поотдельности:

1. По теореме Римана об осцилляции:

$$\int_{[0,\,\delta]} \varphi_{x_0}(u) \sin(\Lambda u) d\mu(u) \stackrel{\Lambda \to +\infty}{\to} 0$$

2. На $[\delta, +\infty)$ мы можем использовать следующую оценку:

$$\left| \frac{f(x_0 + u)}{u} \right| \leqslant \frac{1}{\delta} |f(x_0 + u)|$$

Значит по теореме Римана об осцилляции (предыдущим неравенством мы доказали, что $\frac{f(x_0+u)}{u}$ суммируемая, аналогично для второго подслагаемого):

$$\int_{[\delta, +\infty)} \frac{f(x_0 + u)}{u} sin(\Lambda u) d\mu(u) \stackrel{\Lambda \to +\infty}{\to} 0$$

3. Совершим замену и получим хвост сходящегося интеграла Римана (интеграла Дирихле):

$$\int_{\delta}^{+\infty} \frac{\sin(\Lambda u)}{u} du = \int_{\Lambda \delta}^{+\infty} \frac{\sin t}{t} dt \stackrel{\Lambda \to +\infty}{\to} 0$$

Таким образом, теорема доказана.

Следствие. Если $f \in L_1(\mathbb{R})$ и удовлетворяет условию Гёльдера (3.1) порядка $\alpha, 0 < \alpha \leqslant 1$ в точке x_0 , то $I_f(x_0) = \frac{f(x_0+0)+f(x_0-0)}{2}$. Если $f \in L_1(\mathbb{R}) \cap C^1(\mathbb{R})$, то $I_f(x) = f(x)$; $\forall x \in \mathbb{R}$.

Преобразование Фурье. Обратное преобразование Фу-23 рье. Свойства преобразования Фурье суммируемой функции. Формулы обращения.

Определение 23.1. Преобразованием Фурье функции f, суммируемой на \mathbb{R} называется

$$F[f] := \hat{f}(\lambda) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\mathbb{R}} f(t)e^{-i\lambda t} d\mu(t)$$

Определение 23.2. Обратным преобразованием Фурье функции $F \in C(\mathbb{R})$ называется

$$F^{-1}[f] := \tilde{F}(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \text{v.p. } \int_{-\infty}^{+\infty} e^{i\lambda x} F(\lambda) d\lambda$$

Теорема 23.1. Свойства преобразования Фуръе суммируемых на всей числовой оси функций.

1. (Линейность)

 $Ec \pi u f, g \in L_1(\mathbb{R}), \alpha, \beta \in \mathbb{R}, mo$

$$\widehat{\alpha f + \beta} g(\lambda) = \alpha \widehat{f}(\lambda) + \beta \widehat{g}(\lambda)$$

- 2. Если $f \in L_1(\mathbb{R})$, то $\hat{f}(\lambda)$ непрерывна на \mathbb{R} и $\lim_{\lambda \to \infty} \hat{f}(\lambda) = 0$.
- 3. Ecnu $f \in L_1(\mathbb{R}), \varphi(x) = f(\alpha x), \alpha > 0, \text{ mo } \hat{\varphi}(\lambda) = \frac{1}{\alpha} \hat{f}(\frac{\lambda}{\alpha})$
- 4. Ecsu $f \in L_1(\mathbb{R}), \psi(\lambda) = f(\lambda + a), a \in \mathbb{R}, mo \ \hat{\psi}(\lambda) = e^{ia\lambda} \hat{f}(\lambda)$

Доказательство. 1. Очевидна из свойств интеграла

2. Снова распишем преобразование Фурье:

$$\hat{f}(\lambda) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\mathbb{R}} f(t)e^{-i\lambda t} d\mu(t)$$

Справедливо неравенство:

$$|f(t)e^{-i\lambda t}| \leq |f(t)| \in L_1(\mathbb{R})$$

После этого распишем комплексную экспоненту в сумму тригонометрических функций и сведём к теореме об осцилляции ($\lambda \to \infty$). Почему преобразование Фурье непрерывно? Работает теорема о непрерывности несобственного интеграла Лебега, зависящего от параметра.

3. Распишем более подробно преобразование функции $\varphi(\lambda)$:

$$\hat{\varphi}(\lambda) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\mathbb{R}} f(\alpha t) e^{-i\lambda t} d\mu(t) \stackrel{x := t\alpha}{=} \frac{1}{\alpha \sqrt{2\pi}} \int_{\mathbb{R}} f(x) e^{-i\frac{\lambda}{\alpha}x} d\mu(x) = \frac{1}{\alpha} \hat{f}\left(\frac{\lambda}{\alpha}\right)$$

4. Распишем более подробно преобразование функции $\psi(\lambda)$:

$$\hat{\psi}(\lambda) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\mathbb{R}} f(t+a)e^{-i\lambda t} d\mu(t) \stackrel{x:=t+a}{=} \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\mathbb{R}} f(x)e^{-i\lambda x + i\lambda a} d\mu(x) = e^{i\lambda a} \hat{f}(\lambda)$$

Лемма 23.1. Формула обращения.

Если $f \in L_1(\mathbb{R})$ и удовлетворяет условию Гёльдера в точке x, то

$$\tilde{\hat{f}}(x) = f(x)$$

Доказательство. Заметим, что

$$\tilde{\hat{f}}(u) = \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{R}} \int_{\mathbb{R}} f(t) e^{-i\lambda t} d\mu(t) e^{iu\lambda} d\mu(\lambda) = \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{R}} \int_{\mathbb{R}} f(t) e^{-i\lambda(u-t)} d\mu(t) d\mu(\lambda)$$

Далее, из суммируемости f следует, что интеграл

$$\int_{\mathbb{R}} f(t) \sin(\lambda(t-u)) d\mu(t)$$

существует и является нечётной функцией относительно λ . Поэтому

$$\frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{R}} \int_{\mathbb{R}} f(t) \sin(\lambda(t-u)) d\mu(t) d\mu(\lambda) = 0$$

Вычтем из первой формуле доказательства этот двойной интеграл, умноженный на -i, ничего не изменится, так как он равен 0, но в итоге получим, что

$$\tilde{\hat{f}}(u) = \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{R}} \int_{\mathbb{R}} f(t) \cos(\lambda(t-u)) d\mu(t) d\mu(\lambda)$$

а это интеграл Фурье, тогда утверждение становится очевидным, благодаря одному из следствий признака Дини (22).

24 Преобразование Фурье производной и производная преобразования Фурье. Свёртка и её преобразование Фурье.

Теорема 24.1. Преобразование Фурье производной.

Если f абсолютно непрерывная на любом отрезке $[a,b] \subset \mathbb{R}$, $u,f,f' \in L_1(\mathbb{R})$, то

$$\forall \lambda \in \mathbb{R} : \hat{f}'(\lambda) = (i\lambda)\hat{f}(\lambda)$$

Доказательство. Перепишем f(x) благодаря формуле Ньютона-Лейбница для суммируемых функций:

$$f(x) = f(0) + \int_0^x f'(t)d\mu(t), x > 0$$

Устремляя $x \to +\infty$ увидим, что правая часть имеет предел, а значит и левая тоже:

$$\exists \lim_{x \to +\infty} f(x), f \in L_1(\mathbb{R}) \Rightarrow f(+\infty) = 0$$

Аналогично получим, что $f(-\infty) = 0$.

Тогда рассмотрим следующее преобразование Фурье:

$$\hat{f}'(\lambda) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\mathbb{R}} f'(t)e^{-i\lambda t} d\mu(t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} f(t)e^{-i\lambda t}|_{-\infty}^{+\infty} - \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\mathbb{R}} f(t)(e^{-i\lambda t})'_t d\mu(t) = (i\lambda)\hat{f}(\lambda)$$

Теорема 24.2. Производная преобразования Фурье.

Eсли $f(t), tf(t) \in L_1(\mathbb{R}),$ то преобразование Фурье $\hat{f}(\lambda)$ дифференцируемо, причём

$$(\hat{f})'(\lambda) = \widehat{(-itf(t))}(\lambda), \ \lambda \in \mathbb{R}$$

Доказательство. Зададимся вопросом, имеем ли мы право продифференцировать интеграл, зависящий от параметра λ :

$$(\hat{f})'(\lambda) \stackrel{?}{=} \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\mathbb{R}} f(t) (e^{-i\lambda t})'_{\lambda} d\mu(t) = \widehat{(-itf(t))}(\lambda)$$

Для разрешения этого вопроса оценим следующее выражение:

$$|f(t)(e^{-i\lambda t})'_{\lambda}| = |-itf(t)e^{-i\lambda t}| \leq |tf(t)| \in L_1(\mathbb{R})$$

Значит мы имеем право (так как производная по параметру оценивается суммируемой функцией), согласно теореме о дифференцировании интеграла с параметром.

Определение 24.1. Свёрткой функций $f,g \in L_1(\mathbb{R})$ называется

$$(f * g)(t) = \int_{\mathbb{R}} f(x)g(t - x)d\mu(x)$$

Утверждение 24.1. Свёртка определена почти всюду.

Доказательство. Рассмотрим

$$\int_{\mathbb{R}} \int_{\mathbb{R}} (f(x)g(t-x)) d\mu(x) d\mu(t) \stackrel{\text{т.Фубини}}{=} \int_{\mathbb{R}} f(x) \int_{\mathbb{R}} g(t-x) d\mu(t) d\mu(x) \stackrel{u:=t-x}{=} \int_{\mathbb{R}} f(x) \int_{\mathbb{R}} f(x) g(u) d\mu(u) d\mu(x)$$

Последний интеграл расписывается, как произведение двух интегралов, а так как каждая из функций суммируемая, значит их произведение тоже получится суммируемой, значит свёртка является суммируемой функцией, а значит по той же теореме Фубини свёртка определена почти всюду.

Теорема 24.3. Преобразование Фурье свёртки.

Если
$$f, g \in L_1(\mathbb{R}), \ mo(\widehat{f * g})(\lambda) = \sqrt{2\pi} \hat{f}(\lambda) \hat{g}(\lambda)$$

Доказательство.

$$\widehat{(f*g)}(\lambda) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\mathbb{R}} \int_{\mathbb{R}} f(x)g(t-x)d\mu(x)e^{-i\lambda t}d\mu(t) \overset{\mathrm{т. }}{=} \frac{\mathrm{Фубини}}{\mathrm{mode}}$$

$$\frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\mathbb{R}} f(x)e^{-i\lambda x} \int_{\mathbb{R}} g(t-x)de^{-i\lambda(t-x)}\mu(t)d\mu(x) \overset{u:=t-x}{=}$$

$$\sqrt{2\pi} \cdot \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\mathbb{R}} f(x)e^{-i\lambda x}d\mu(x) \cdot \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\mathbb{R}} g(u)e^{-i\lambda u}d\mu(u) = \sqrt{2\pi} \hat{f}(\lambda)\hat{g}(\lambda)$$

36

25 Пространства основных и обобщённых функций. Дифференцирование обобщённых функций. δ -функция

Определение 25.1. Носителем функции f(supp f) называется замыкание множества, где она не равна нулю:

$$\operatorname{supp} f := \operatorname{cl} \{x : f(x) \neq 0\}$$

Определение 25.2. Функция $f: \mathbb{R} \to \mathbb{R}$ называется финитной, если её носитель компактен.

Определение 25.3. Пространство D основных функций – это множество финитных бесконечно дифференцируемых функций с топологией, определяемой позже. $(D = C_0^{\infty})$

Определение 25.4. Пусть D_K – множество финитных бесконечно дифференцируемых функций f, таких, что supp $f \subset K$.

Определение 25.5. Полунормой на линейном пространстве E называется функция $p:E \to \mathbb{R}_+$ такая, что

- 1. $p(cx) = |c|p(x) \quad \forall x \in E \ \forall c \in \mathbb{R}$
- 2. $p(x+y) \leq p(x) + p(y) \quad \forall x, y \in E$

Утверждение 25.1. Если на E задана совокупность нетривиальных полунорм $\{p_{\alpha}\}_{{\alpha}\in A}$, то E является топологическим пространством, открытые множества в котором – всевозможные объединения множеств

$$U_{\alpha_1, \cdots, \alpha_n, \varepsilon}(a) := \{ x \in E : p_{\alpha_i}(x - a) < \varepsilon, i = \overline{1, n} \}$$

Замечание. В $D_{[-N,N]}$ рассмотрим счётную совокупность полунорм:

$$p_m(f) = \sup_{x \in \mathbb{R}, k = \overline{0, m}} |f^{(k)}(x)|$$

А в D рассмотрим совокупность полунорм $\{p_{\alpha}\}, \alpha = \{N_m\} \subset \mathbb{N} \cup \{0\}$:

$$p_{\alpha}(f) = \sum_{m=1}^{\infty} \sup_{x \in [-m, m] \setminus [-m+1, m-1], k = \overline{0, N_m}} |f^{(k)}(x)|$$

Это было для **общего развития**, главное знать, что D – топологическое пространство, причём сходимость в нём даётся определением:

Определение 25.6. Последовательность $\{\varphi_n\}_{n=1}^{\infty} \subset D$ сходится к $\varphi_0 \in D$, если:

- 1. $\exists [a, b] \ \forall n \in \mathbb{N} : \text{supp } \varphi_n \subset [a, b]$
- 2. $\forall m \in \mathbb{N} \cup \{0\} : \lim_{n \to +\infty} \sup_{x \in \mathbb{R}} |\varphi_n^{(m)}(x) \varphi_0^{(m)}(x)| = 0$

Определение 25.7. Линейный функционал на D – линейное отображение $f:D\to\mathbb{R}$. Действие функционала будем обозначать так:

$$(f, \alpha\varphi_1 + \beta\varphi_2) = \alpha(f, \varphi_1) + \beta(f, \varphi_2)$$

Определение 25.8. Пусть D' – линейное топологическое пространство **непрерывных** функционалов на D.

Определение 25.9. Функционалы из D' непрерывны в смысле:

$$\forall f \in D' \ \forall \{\varphi_n\}_{n=1}^{\infty} \subset D : (f, \varphi_n) = (f, \varphi)$$

Определение 25.10. Последовательность $\{f_n\}_{n=1}^{\infty} \subset D'$ сходится к $f \in D'$, если $\forall \varphi \in D$:

$$\lim_{n \to +\infty} (f_n, \varphi) = (f, \varphi)$$

Утверждение 25.2. Если $f \in L_{loc}(\mathbb{R})$, то f соответствует линейный функционал из D', определённый, как

$$\int_{\mathbb{R}} f(x)\varphi(x)d\mu(x)$$

Доказательство. Линейность очевидна. Докажем непрерывность:

Пусть $\varphi_n \stackrel{n \to +\infty}{\to} \varphi$ в $D \Rightarrow \text{supp } \varphi_n, \text{supp } \varphi \subset [a,b], \varphi_n \Rightarrow \varphi$ на [a,b]. Значит $\{\varphi_n\}_{n=1}^{\infty}$ равномерно ограничена, тогда

$$|f(x)\varphi_n(x)|\leqslant C|f(x)|\overset{\text{\tiny T.Jleбera}}{\Rightarrow}\int_{\mathbb{R}}f(x)\varphi_n(x)d\mu(x)\overset{n\to+\infty}{\to}\int_{\mathbb{R}}f(x)\varphi(x)d\mu(x)$$

Следствие. УСЛОВНО можем считать, что $L_{loc}(\mathbb{R}) \subset D'$

Определение 25.11. Элементы пространства D' называются также обобщёнными функциями.

Определение 25.12. Линейные функционалы из D', соответствующие функциям из $L_{loc}(\mathbb{R})$ называются регулярными функционалами.

Определение 25.13. Нерегулярный функционал называется сингулярным.

Определение 25.14. Пусть $\lambda \in C^{\infty}$. Тогда $\forall f \in D' : \lambda f$ определяется как:

$$(\lambda f, \varphi) := (f, \lambda \varphi)$$

Определение 25.15. Обобщённой производной обобщённой функции $f \in D'$ называется $f' \in D$, определяемая формулой:

$$\forall \varphi \in D : (f', \varphi) := -(f, \varphi')$$

Теорема 25.1. Свойства обобщённого дифференцирования.

Операция дифференцирования на D' обладает следующими свойствами:

1. (Линейность)

$$\forall \alpha, \beta \in \mathbb{R} \ \forall f, g \in D' : (\alpha f + \beta g)' = \alpha f' + \beta g'$$

2. (Непрерывность)

$$Ecлu f_n \to f \ e D', \ mo f'_n \to f' \ e D'$$

3. (Правило Лейбница)

Если
$$\lambda \in C^{\infty}$$
, $f \in D'$, то $(\lambda f)' = \lambda' f + \lambda f'$

Доказательство. Все свойства доказываются очевидно расписыванием действия рассматриваемых функционалов на произвольную функцию $\varphi \in D$.

Определение 25.16. δ -функцией называется функционал $\delta \in D'$:

$$\forall \varphi \in D : (\delta, \varphi) = \varphi(0)$$

26 Пространство Шварца быстро убывающих функций

Определение 26.1. $f \in S$, если f – бесконечно дифференцируемая на \mathbb{R} , и

$$\forall k, l \in \mathbb{N} \cup \{0\} \exists C(k, l) \ \forall x \in \mathbb{R} : \ (1 + |x|)^k |f^{(l)}(x)| \leqslant C(k, l)$$

То есть любая производная функций из пространства Шварца стремится к нулю быстрее любой отрицательной степени.

Теорема 26.1. Преобразование Фурье является биекцией на S.

Доказательство. Сделаем оценку:

$$|x^k f^{(l)}(x)| \le \frac{C(k+2,l)}{(1+|x|)^2} \Rightarrow x^k f^{(l)} \in L_1(\mathbb{R})$$

Теперь мы можем утверждать, что преобразование Фурье является бесконечно дифференцируемой функцией на S. Также вспомним формулу преобразования Фурье производной:

$$\hat{f}'(\lambda) = i\lambda \hat{f}(\lambda) \Rightarrow |\hat{f}(\lambda)| = o\left(\frac{1}{\lambda}\right), \lambda \to \infty$$

Но мы можем вместо первой производной ставить любую производную, значит

$$|\hat{f}(\lambda)| = o\left(\frac{1}{\lambda^n}\right), n \in \mathbb{N}, \lambda \to +\infty$$

Таким образом, мы показали, что $f \in S \Rightarrow \hat{f} \in S$. Осталось установить, что $\forall g \in S : \tilde{g} \in S$:

$$\tilde{g}(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\mathbb{R}} g(\lambda) e^{i\lambda x} d\lambda = \hat{g}(-x)$$

Значит $g=\hat{\tilde{g}}, \tilde{g}\in S.$

Теорема 26.2. Равенство Парсеваля в S.

 $\forall f_1, f_2 \in S$:

1.
$$\int_{\mathbb{R}} \hat{f}_1(x) f_2(x) dx = \int_{\mathbb{R}} f_1(x) \hat{f}_2(x) dx$$

2.
$$\int_{\mathbb{R}} f_1(x)\overline{f_2}(x)dx = \int_{\mathbb{R}} \hat{f_1}\overline{\hat{f_2}}(x)dx$$

в частности, $||f||_{L_2(\mathbb{R})} = ||\hat{f}||_{L_2(\mathbb{R})}$

Доказательство. 1. Распишем интеграл произведения:

$$\int_{\mathbb{R}} \hat{f}_1(x) f_2(x) dx = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\mathbb{R}} f_2(x) \int_{\mathbb{R}} f_1(t) e^{-itx} dt dx$$

Оценим подыинтегральную функцию:

$$|f_1(t)f_2(x)e^{-itx}| \le |f_1(t)| \cdot |f_2(x)| \in L_1(\mathbb{R}^2)$$

Значит мы можем применить теорему Фубини:

$$=\frac{1}{\sqrt{2\pi}}\int_{\mathbb{R}}f_1(t)\int_{\mathbb{R}}f_2(x)e^{-itx}dxdt=\int_{\mathbb{R}}f_1(t)\hat{f}_2(t)dt$$

2. Введём $h(x) := \overline{\hat{f}_2}(x)$. Распишем интеграл произведения:

$$\int_{\mathbb{R}} \hat{f}_1(x)h(x)dx = \int_{\mathbb{R}} f_1(t)\hat{h}(t)dt$$

Тогда

$$\hat{h}(t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\mathbb{R}} h(x) e^{-itx} dx = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\mathbb{R}} \overline{\hat{f}_2}(x) e^{-itx} dx = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \overline{\int_{\mathbb{R}} \hat{f}_2(x) e^{itx} dx} = \overline{\hat{f}_2}(t) = \overline{f_2}(t)$$

Заметим, что мы доказали второй пункт.