

**Физический факультет**  
**Кафедра математической физики**

**РЯДЫ ФУРЬЕ.**  
**ИНТЕГРАЛ ФУРЬЕ.**  
**ПРЕОБРАЗОВАНИЯ ФУРЬЕ**

Методические указания по решению задач математического анализа  
для студентов 2 курса физического факультета

Составители: А.А.Косарев  
Е.А.Вервейко

**Воронеж –2002**

## АННОТАЦИЯ

Работа содержит изложение теории, подробное решение наиболее типичных задач, а также задачи для самостоятельного решения. Задачи снабжены ответами и указаниями по их решению.

Внимательное изучение данной работы и выполнение всех упражнений в ней дает студентам возможность подготовиться к сдаче зачета по разделам математического анализа «Ряды Фурье. Преобразования Фурье. Интеграл Фурье»

## СОДЕРЖАНИЕ

Ряды Фурье	3
Примеры задач с решениями	6
Задачи для самостоятельного решения	14
Интеграл Фурье	16
Примеры задач с решениями	16
Задачи для самостоятельного решения	19
Преобразование Фурье	20
Примеры задач с решениями	21
Задачи для самостоятельного решения	23
Спектральная характеристика (спектр) функции	24
Примеры задач с решениями	24
Задачи для самостоятельного решения	27

## Ряд Фурье

1. Тригонометрическим рядом называют ряд вида

$$\frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} \left( a_k \cos \frac{kp}{l} X + b_k \sin \frac{kp}{l} X \right), \quad (1.1)$$

где  $a_k, b_k$  - числовые коэффициенты.

Следует отметить, что все тригонометрические функции, входящие в (1.1) имеют общий период  $2l$ , и если ряд (1.1) сходится и  $f^*(x)$  его сумма, то  $f^*(x)$  определена на  $(-\infty, +\infty)$  и также является периодической функцией с тем же периодом  $2l$ .

Такое определение тригонометрического ряда достаточно формально. Более естественным является другой “физический” подход.

Рассмотрим последовательность простейших гармонических функций (гармоник) вида

$$A_k \sin\left(\frac{2kp}{T} X + j_k\right); \quad k = 1, 2, \dots; \quad -\infty < X < +\infty \quad (1.2)$$

Они называются гармониками с кратными частотами. У всех у них  $T$ -общий период.

Рассмотрим суперпозицию этих гармоник

$$A_0 + \sum_{k=1}^{\infty} A_k \sin\left(\frac{2pk}{T} X + j_k\right) = A_0 + \sum_{k=1}^{\infty} \left( A_k \sin j_k \cos \frac{2pk}{T} X + A_k \cos j_k \sin \frac{2pk}{T} X \right) \quad (1.3)$$

Полагая  $\frac{a_0}{2} = A_0$ ,  $a_k = A_k \sin j_k$ ,  $b_k = A_k \cos j_k$ ,  $2l = T$ , получим

$$A_0 + \sum_{k=1}^{\infty} A_k \sin\left(\frac{2pk}{T} X + j_k\right) = \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} a_k \cos \frac{kp}{l} X + b_k \sin \frac{kp}{l} X,$$

приходим к ряду (1.1).

2. Пусть теперь имеется функция  $f^*(x)$ , определенная на  $(-\infty, +\infty)$  и периодическая с периодом  $2l$ . Построим ряд (1.1), в котором коэффициенты  $a_k, b_k$  вычислены специальным образом по формулам

$$a_k = \frac{1}{l} \int_{-l}^l f^*(x) \cos \frac{kp}{l} X dx \quad (k=0,1,2,\dots);$$

$$b_k = \frac{1}{l} \int_{-l}^l f^*(x) \sin \frac{kp}{l} X dx \quad (k=0,1,2,\dots). \quad (1.4)$$

Эти коэффициенты называются коэффициентами Фурье функции  $f^*(x)$ , а сам ряд (1.1) в этом случае называется рядом Фурье функции  $f^*(x)$ . Записывают это так:

$$f^*(x) \sim \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} a_k \cos \frac{kp}{l} X + b_k \sin \frac{kp}{l} X \quad (1.5)$$

Если ряд (1.5) сходится (об условиях его сходимости ниже), то его сумма  $S(x)$  равна:

$$S(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} a_k \cos \frac{kp}{l} X + b_k \sin \frac{kp}{l} X = \begin{cases} f(x), & \text{если } X \text{ точка непрерывности} \\ \frac{f(x+0) + f(x-0)}{2}, & \text{если } X \text{ точка разрыва} \\ & \text{первого рода.} \end{cases} \quad (1.6)$$

3. На практике приходится раскладывать в ряд Фурье функцию  $f(x)$ , заданную на промежутке  $[-l, l]$   $[(0, 2l)]$  и т.д. (в физике ее называют “сигналом”) Для этого сначала приходится делать ее периодическое продолжение на всю числовую ось (см. рис.1) и раскладывать в ряд Фурье функцию  $f^*(x)$ .

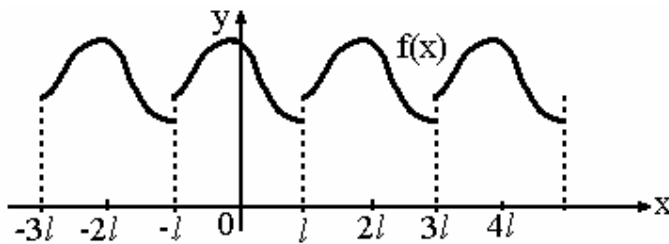


Рис 1

Поэтому на всей оси  $(-\infty, +\infty)$  суммой ряда будет  $f^*(x)$  (с учетом (1.6)), а на промежутке  $[-l, l]$  -  $f(x)$  (опять таки с учетом (1.6))

Если  $f(x)$  задана на промежутке  $[0, l]$   $(a, a+l)$  и т.д., то ее возможно разложить в ряд Фурье, вообще говоря, бесчисленным количеством способов. На практике, однако, используются два:

а) Продолжим  $f(x)$  на промежуток  $[-l, 0]$  четным образом (см. рис2).

Тогда, согласно (1.4)

$$a_k = \frac{2}{l} \int_0^l f(x) \cos \frac{kp}{l} X dx \quad (k=0,1,\dots)$$

$$b_k = 0$$

и ряд Фурье принимает вид

$$f(x) \sim \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} a_k \cos \frac{kp}{l} X, \quad (1.7)$$

где он представляет  $f(x)$  на  $[0, l]$ .

б) Продолжим  $f(x)$  на  $[-l, 0]$  нечетным образом (см.рис.3). Тогда

$a_k = 0$  ( $k=1,2,\dots$ ) ( $a_0$  может быть отличным от нуля), а

$$b_k = \frac{2}{l} \int_0^l f(x) \sin \frac{kp}{l} X dx \quad \text{и ряд Фурье в этом случае будет иметь вид}$$

$$f(x) \sim \sum_{k=1}^{\infty} b_k \sin \frac{kp}{l} X \quad (1.8)$$

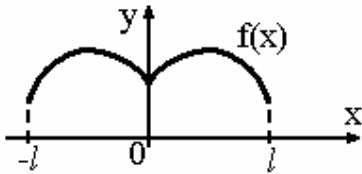


Рис 2

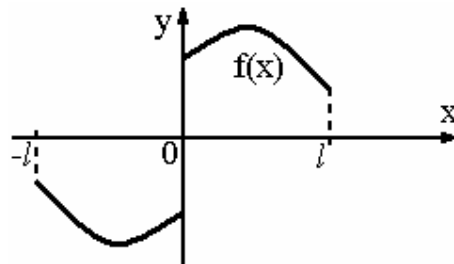


Рис 3

4. Часто, особенно в радиофизике, ряд Фурье записывают в комплексной форме:

$$\frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} a_k \cos \frac{kp}{l} X + b_k \sin \frac{kp}{l} X = \sum_{k=-\infty}^{+\infty} c_k e^{i \frac{kp}{l} X}, \quad \text{где}$$

$$c_0 = \frac{1}{2l} \int_{-l}^l f(x) dx, \quad c_k = \frac{1}{2l} \int_{-l}^l f(x) e^{-i \frac{kp}{l} X} dx, \quad c_{-k} = \frac{1}{2l} \int_{-l}^l f(x) e^{i \frac{kp}{l} X} dx. \quad (1.9)$$

## 5. Условия сходимости ряда Фурье

Существует довольно много достаточных признаков сходимости ряда Фурье. На практике, обычно, применяются два:

а) **Теорема 1.** Если  $f(x)$  является кусочно-непрерывной и кусочно-гладкой на  $[-l, l]$  то ее ряд Фурье сходится в каждой точке этого отрезка, причем для суммы  $S(x)$  этого ряда выполняются равенства:

1).  $S(x) = f(x)$ , если  $-l < X < l$  и  $X$  точка непрерывности  $f(x)$ ,

2).  $S(x) = \frac{f(x+0) + f(x-0)}{2}$ , если  $-l < X < l$  и  $X$  - точка разрыва первого рода,

3).  $S(-l) = S(l) = \frac{f(-l+0) + f(l-0)}{2}$  (1.10)

б) **Теорема 2. (Условия Дирихле).**

Если  $f(x)$  кусочно-непрерывна и кусочно-монотонна на  $[-l, l]$ , тогда ее ряд Фурье сходится в каждой точке  $X \in [-l, l]$  (с учетом(1.10)).

### Примеры задач с решениями

**Пример 1.** Разложить в ряд Фурье функцию, заданную на сегменте  $[-p, p]$  уравнением

$$f(x) = p + X.$$

Решение. Графиком этой функции является отрезок, соединяющий точки  $(-p; 0)$  и  $(p; 2p)$ . На рисунке 4 показан график функции  $y = S(x)$ , где  $S(x)$  – сумма ряда Фурье функции  $f(x)$ .

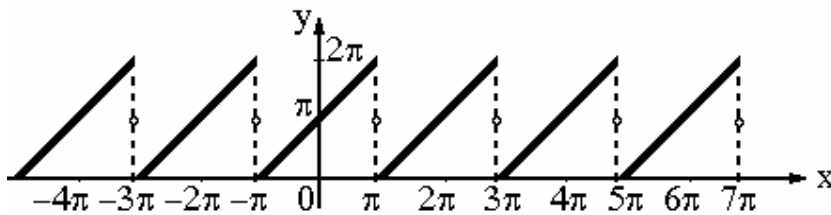


Рис 4

Эта сумма является периодической функцией с периодом  $2p$  и совпадает с функцией  $f(x)$  на сегменте  $[-p, p]$ .

Определяем коэффициенты ряда Фурье. Сначала находим

$$a_0 = \frac{1}{p} \int_{-p}^p f(x) dx = \frac{1}{p} \int_{-p}^p (p + X) dx = \int_{-p}^p dx + \frac{1}{p} \int_{-p}^p X dx$$

Второй интеграл равен нулю как интеграл от нечетной функции, взятый по интервалу, симметричному относительно начала координат. Таким образом,

$$a_0 = \int_{-p}^p dx = 2p.$$

Далее находим коэффициенты  $a_m$ . Имеем

$$\begin{aligned} a_m &= \frac{1}{p} \int_{-p}^p f(x) \cos mX dx = \frac{1}{p} \int_{-p}^p (p + X) \cos mX dx = \\ &= \int_{-p}^p \cos mX dx + \frac{1}{p} \int_{-p}^p X \cos mX dx. \end{aligned}$$

Нетрудно видеть, что оба интеграла равны нулю (подынтегральная функция второго интеграла является нечетной как произведение четной функции на нечетную).

Итак,  $a_m = 0$ , т.е.  $a_1 = a_2 = a_3 = \dots = 0$ . Определяем теперь коэффициенты  $b_m$ :

$$b_m = \frac{1}{p} \int_{-p}^p f(x) \sin mX dx = \frac{1}{p} \int_{-p}^p (p + X) \sin mX dx = \int_{-p}^p \sin mX dx + \frac{1}{p} \int_{-p}^p X \sin mX dx.$$

Первый интеграл равен нулю. Подынтегральная функция второго интеграла – четная как произведение двух нечетных функций. Таким образом,

$$b_m = \frac{2}{p} \int_0^p X \sin mX dx.$$

интегрируя по частям, получим

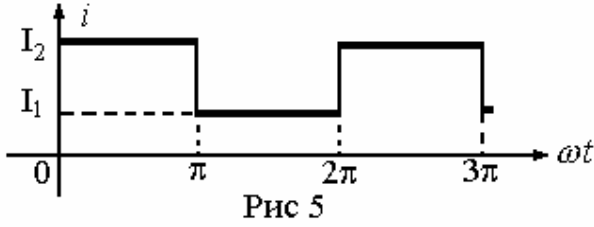
$$u = X, dv = \sin mX dx, du = dx, v = -\left(\frac{1}{m}\right) \cos mX, \text{ т.е.}$$

$$\begin{aligned} b_m &= -\frac{2X}{mp} \cos mX \Big|_0^p + \frac{2}{mp} \int_0^p \cos mX dx = -\frac{2}{m} \cos mp + \frac{2}{pm^2} \sin mX \Big|_0^p = -\frac{2}{m} (-1)^m = \\ &= \frac{2}{m} (-1)^{m+1}. \end{aligned}$$

Следовательно, разложение функции  $f(x)$  в ряд Фурье имеет вид

$$f(x) = p + 2 \sum_{m=1}^{\infty} \frac{(-1)^{m+1}}{m} \sin mX = p + 2 \left( \sin X - \frac{\sin 2X}{2} + \frac{\sin 3X}{3} - \frac{\sin 4X}{4} + \dots \right).$$

**Пример 2.** Разложить в ряд Фурье функцию тока, график которой выражает телеграфные сигналы в случае периодической передачи точек (рис.5).



Решение. Функция  $i(\omega t)$  в пределах периода  $[0, 2p]$  имеет вид

$$i(\omega t) = \begin{cases} I_2 & \text{при } 0 < \omega t \leq p, \\ I_1 & \text{при } p < \omega t \leq 2p \end{cases}$$

Функция  $i(\omega t)$  терпит разрыв первого рода при  $\omega t = p$ . Так как условия Дирихле удовлетворяются, то применимы формулы

$$f(\omega t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos n\omega t + b_n \sin n\omega t, \quad (1.11)$$

$$a_0 = \frac{1}{p} \int_0^{2p} f(\omega t) d(\omega t), \quad a_n = \frac{1}{p} \int_0^{2p} f(\omega t) \cos n\omega t d(\omega t),$$

$$b_n = \frac{1}{p} \int_0^{2p} f(\omega t) \sin n\omega t d(\omega t).$$

Придется лишь интервал интегрирования разбить на две части (от 0 до  $p$  и от  $p$  до  $2p$ ), так как в каждой из них функция выражается по-разному:

$$a_0 = \frac{1}{p} \int_0^p I_2 d(\omega t) + \frac{1}{p} \int_p^{2p} I_1 d(\omega t) = \frac{pI_2 + pI_1}{p} = I_1 + I_2,$$

$$a_n = \frac{1}{p} \int_0^p I_2 \cos n\omega t d(\omega t) + \frac{1}{p} \int_p^{2p} I_1 \cos n\omega t d(\omega t) = \frac{I_2}{p} \frac{\sin n\omega t}{n} \Big|_0^p + \frac{I_1}{p} \frac{\sin n\omega t}{n} \Big|_p^{2p} = 0,$$

$$\begin{aligned} b_n &= \frac{1}{p} \int_0^p I_2 \sin n\omega t d(\omega t) + \frac{1}{p} \int_p^{2p} I_1 \sin n\omega t d(\omega t) = -\frac{I_2}{p} \frac{\cos n\omega t}{n} \Big|_0^p - \frac{I_1}{p} \frac{\cos n\omega t}{n} \Big|_p^{2p} = \\ &= -\frac{I_2}{np} (\cos np - 1) - \frac{I_1}{np} (\cos 2np - \cos np) = \frac{I_2 - I_1}{np} + \frac{I_1 - I_2}{np} (-1)^n = \frac{I_2 - I_1}{np} [1 + (-1)^{n-1}] \end{aligned}$$

Так как выражение в квадратных скобках равно 2 при  $n$  нечетном и 0 при  $n$  четном, то подставляя значения  $a_0$  и  $b_n$  в формулу (1.11) получим



$$i(\omega t) = \frac{I_1 + I_2}{2} + \frac{2(I_2 - I_1)}{p} \sum_{n=1,3,5,\dots}^{\infty} \frac{\sin n\omega t}{n} \quad \text{или}$$

$$i(\omega t) = \frac{I_1 + I_2}{2} + \frac{2(I_2 - I_1)}{p} \left( \sin \omega t + \frac{\sin 3\omega t}{3} + \frac{\sin 5\omega t}{5} + \dots \right).$$

Полученный ряд дает заданную функцию во всех точках, кроме точек разрыва (т.е.  $\omega t = 0, \omega t = p, \omega t = 2p, \omega t = 3p, \dots$ ). В точках разрыва сумма ряда равна средне арифметическому предельных значений функции, т.е.  $\frac{I_1 + I_2}{2}$ .

**Пример 3.** Разложить в ряд Фурье функцию напряжения на сетке лампы, график

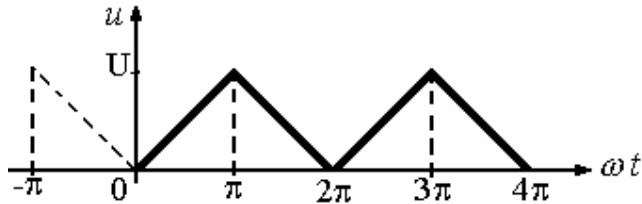


Рис 6

которой изображен на рисунке 6.

Решение. Рассматриваемая функция на отрезке  $[0, p]$  определяется уравнением

$$u(\omega t) = \frac{U}{p} \omega t. \quad \text{Продолжив функцию четным образом на отрезок } [-p, 0] \text{ (см.}$$

пунктир на рис. 6), мы можем разложить ее в ряд Фурье по формулам

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos nX, \quad a_0 = \frac{2}{p} \int_0^p f(x) dx, \quad a_n = \frac{2}{p} \int_0^p f(x) \cos nX dx \quad n=1,2,\dots,$$

которые для аргумента  $\omega t$  принимают вид:

$$f(\omega t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos n\omega t, \quad a_0 = \frac{2}{p} \int_0^p f(\omega t) d(\omega t),$$

$$a_n = \frac{2}{p} \int_0^p f(\omega t) \cos n\omega t d(\omega t) \quad n=1,2,\dots$$

Имеем:

$$a_0 = \frac{2}{p} \int_0^p \frac{U}{p} \omega t d(\omega t) = \frac{2U}{p^2} \frac{p^2}{2} = U; \quad a_0 = U,$$

$$a_n = \frac{2}{p} \int_0^p \frac{U}{p} \omega t \cos n \omega t d(\omega t) = \frac{2U}{p^2} \int_0^p X \cos nX dx = \frac{2U}{p^2} \left( \frac{X \sin nX}{n} + \frac{1}{n^2} \cos nX \right) \Big|_0^p =$$

$$= \frac{2U}{p^2} \left[ 0 + \frac{1}{n^2} (\cos np - 1) \right] = \frac{2U}{n^2 p^2} [(-1)^n - 1], \quad \text{или}$$

$$a_n = \begin{cases} 0 & \text{при } n \text{ четном,} \\ -\frac{4U}{n^2 p^2} & \text{при } n \text{ нечетном.} \end{cases}$$

Следовательно,  $u(\omega t) = -\frac{U}{2} - \frac{4U}{p^2} \sum_{n=1,3,5,\dots}^{\infty} \frac{\cos n \omega t}{n^2}$  или

$$u(\omega t) = -\frac{U}{2} - \frac{4U}{p^2} \left( \cos \omega t + \frac{\cos 3\omega t}{3^2} + \frac{\cos 5\omega t}{5^2} + \dots \right)$$

Поскольку точек разрыва нет, полученный ряд дает значение заданной функции при любых  $\omega t$ .

Сумма первых трех членов ряда изображена на рис.7.

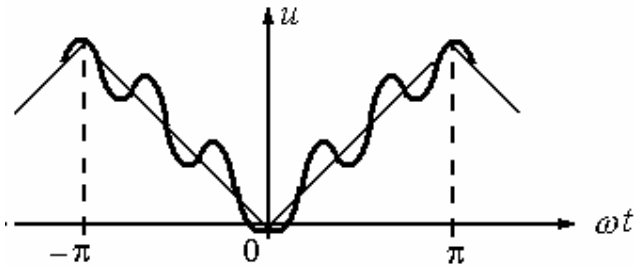


Рис 7

**Пример 4.** Разложить в ряд Фурье функцию, заданную на полупериоде в сегменте

$[0, 2]$  уравнением  $f(x) = X - \frac{X^2}{2}$

Решение. Функция может быть разложена в ряд Фурье бесчисленным количеством способов.

Мы здесь приведем два наиболее важных варианта разложения.

1). Доопределим функцию  $f(x)$  на сегменте  $[-2, 0]$  четным образом (рис.8).

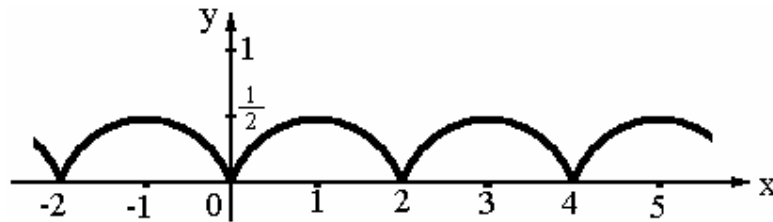


Рис 8

Имеем  $l = 2$ .

$$a_0 = \int_0^2 \left( X - \frac{1}{2} X^2 \right) dx = \left[ \frac{X^2}{2} - \frac{X^3}{6} \right]_0^2 = \frac{2}{3},$$

$$a_m = \int_0^2 \left( X - \frac{1}{2} X^2 \right) \cos \frac{mp X}{2} dx. \quad \text{Интегрируя по частям, получим:}$$

$$u = X - \frac{1}{2} X^2, \quad dv = \cos \frac{mp X}{2} dx, \quad du = (1 - X) dx, \quad v = \frac{2}{mp} \sin \frac{mp X}{2};$$

$$a_m = \frac{2}{mp} \left( X - \frac{1}{2} X^2 \right) \sin \frac{mp X}{2} \Big|_0^2 - \frac{2}{mp} \int_0^2 (1 - X) \sin \frac{mp X}{2} dx = -\frac{2}{mp} \int_0^2 (1 - X) \sin \frac{mp X}{2} dx.$$

Еще раз интегрируем по частям:

$$u = 1 - X, \quad dv = \cos \frac{mp X}{2} dx, \quad du = dx, \quad v = -\frac{2}{mp} \cos \frac{mp X}{2};$$

$$a_m = \frac{4}{m^2 p^2} (1 - X) \cos \frac{mp X}{2} \Big|_0^2 + \frac{4}{m^2 p^2} \int_0^2 \cos \frac{mp X}{2} dx =$$

$$= -\frac{4}{m^2 p^2} \cos mp - \frac{4}{m^2 p^2} = -\frac{4}{m^2 p^2} [1 + (-1)^m], \quad b_m = 0.$$

Итак,

$$f(x) = \frac{1}{3} - \frac{4}{p^2} \sum_{m=1}^{\infty} \frac{1 + (-1)^m}{m^2} \cos \frac{mp X}{2} = \frac{1}{3} - \frac{8}{p^2} \left( \frac{1}{2^2} \cos p X + \frac{1}{4^2} \cos 2p X + \frac{1}{6^2} \cos 3p X + \dots \right).$$

2) Доопределим функцию  $f(x)$  на сегменте  $[-2, 0]$  нечетным образом (рис.9):

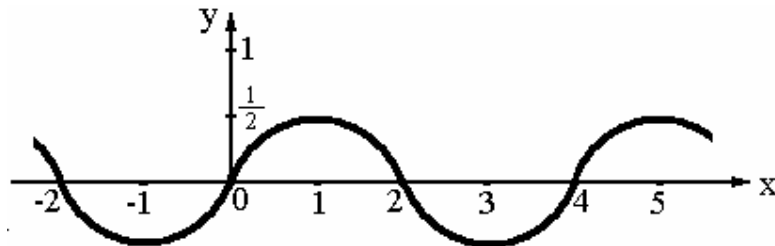


Рис 9

$$b_m = \int_0^2 \left( X - \frac{1}{2} X^2 \right) \sin \frac{mp X}{2} dx; \quad u = X - \frac{1}{2} X^2, \quad dv = \sin \frac{mp X}{2} dx,$$

$$du = (1 - X) dx, \quad v = -\frac{2}{mp} \cos \frac{mp X}{2};$$

$$b_m = -\frac{2}{mp} \left( X - \frac{1}{2} X^2 \right) \cos \frac{mpX}{2} \Big|_0^2 + \frac{2}{mp} \int_0^2 (1-X) \cos \frac{mpX}{2} dx = \frac{2}{mp} \int_0^2 (1-X) \cos \frac{mpX}{2} dx;$$

$$u = (1-X), \quad dv = \cos \frac{mpX}{2} dx, \quad du = -dx, \quad v = \frac{2}{mp} \sin \frac{mpX}{2};$$

$$b_m = \frac{4}{m^2 p^2} (1-X) \sin \frac{mpX}{2} \Big|_0^2 + \frac{4}{m^2 p^2} \int_0^2 \sin \frac{mpX}{2} dx =$$

$$= -\frac{8}{m^3 p^3} \cos \frac{mpX}{2} \Big|_0^2 = -\frac{8}{m^3 p^3} \cos mp + \frac{8}{m^3 p^3} = \frac{8}{m^3 p^3} [1 - (-1)^m];$$

$$a_m = 0 \quad (m = 0, 1, 2, \dots).$$

Итак,

$$f(x) = \frac{8}{p^3} \sum_{m=1}^{\infty} \frac{1 - (-1)^m}{m} \sin \frac{mpX}{2} = \frac{16}{p^3} \left( \sin \frac{pX}{2} + \frac{1}{3^3} \sin \frac{3pX}{2} + \frac{1}{5^3} \sin \frac{5pX}{2} + \dots \right).$$

**Пример 5.** Разложить в ряд Фурье функцию двухполупериодного выпрямленного тока, график которой изображен на рисунке 10.

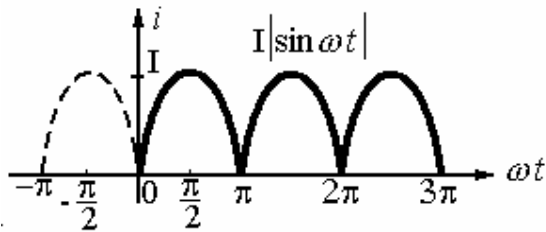


Рис 10

Решение. Функция определяется уравнением  $i(\omega t) = I|\sin \omega t|$ . Период  $T = 2l = p$ .

Продолжим функцию четным образом на отрезок  $[-\pi, 0]$ . Как и в предыдущем примере  $\frac{np\omega t}{l} = 2n\omega t$ .

По формулам:

$$f(\omega t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos \frac{np\omega t}{l},$$

$$a_0 = \frac{2}{l} \int_0^l f(\omega t) d(\omega t), \quad a_n = \frac{2}{l} \int_0^l f(\omega t) \cos \frac{np\omega t}{l} d(\omega t), \quad (n = 1, 2, \dots)$$

получим :

$$a_0 = \frac{2}{p/2} \int_0^{\frac{p}{2}} I \sin wt d(wt) = \frac{4I}{p} \int_0^{\frac{p}{2}} \sin X dx = -\frac{4I}{p} \cos X \Big|_0^{\frac{p}{2}} = \frac{4I}{p},$$

$$a_n = \frac{2}{p/2} \int_0^{\frac{p}{2}} I \sin wt \cos 2nwt d(wt) = \frac{4I}{2p} \int_0^{\frac{p}{2}} 2 \sin X \cos 2nX dx =$$

$$= \frac{2I}{p} \left[ -\frac{\cos(2n+1)X}{2n+1} + \frac{\cos(2n-1)X}{2n-1} \right]_0^{\frac{p}{2}} = \frac{2I}{p} \left( \frac{1}{2n+1} - \frac{1}{2n-1} \right) = -\frac{4I}{p} \frac{1}{(4n^2-1)}.$$

Следовательно,

$$i(wt) = \frac{2I}{p} - \frac{4I}{p} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\cos 2nwt}{4n^2-1} \quad \text{или}$$

$$i(wt) = \frac{4I}{p} \left( \frac{1}{2} - \frac{\cos 2wt}{3} - \frac{\cos 4wt}{3 \cdot 5} - \frac{\cos 6wt}{5 \cdot 7} - \frac{\cos 8wt}{7 \cdot 9} - \dots \right).$$

Разложение справедливо при любом  $wt$ . Постоянная составляющая,

выпрямленного тока равна  $\frac{2I}{p}$ .

**Пример 6.** Разложить функцию  $f(x) = \frac{p-X}{2}$  в промежутке  $(0, 2p)$ .

Решение. Вычисляем коэффициенты ряда Фурье

$$a_0 = \frac{1}{p} \int_0^{2p} f(x) dx = \frac{1}{p} \int_0^{2p} \frac{p-X}{2} dx = \frac{1}{2p} (pX - \frac{1}{2}X^2) \Big|_0^{2p} = 0,$$

$$a_n = \frac{1}{p} \int_0^{2p} f(x) \cos nX dx = \frac{1}{p} \int_0^{2p} \frac{p-X}{2} \cos nX dx = \frac{1}{2p} (p-X) \frac{\sin nX}{n} \Big|_0^{2p} -$$

$$- \frac{1}{2np} \int_0^{2p} \sin nX dx = 0, \quad (n=1, 2, 3, \dots).$$

$$b_n = \frac{1}{p} \int_0^{2p} f(x) \sin nX dx = \frac{1}{p} \int_0^{2p} \frac{p-X}{2} \sin nX dx = -\frac{1}{2p} (p-X) \frac{\cos nX}{n} \Big|_0^{2p} - \frac{1}{2np} \int_0^{2p} \cos nX dx = \frac{1}{n}.$$

Таким образом, мы приходим к замечательному по простоте разложению, содержащему одни лишь синусы:

$$\frac{p - X}{2} = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\sin nX}{n} \quad (0 < X < 2\pi).$$

При  $X=0$  ( или  $2\pi$  ) сумма ряда равна нулю, и равенство нарушается. Не будет равенства и вне указанного промежутка. График суммы ряда  $S(x)$  состоит из бесчисленного множества параллельных отрезков и ряда отдельных точек на оси  $X$ . (Рис.11)

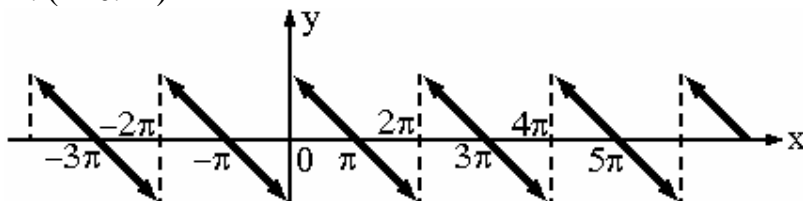


Рис 11

### Задачи для самостоятельного решения

**Пример 1.** Разложить функцию  $f(x) = e^{ax}$  в промежутке  $(0, \pi)$

- в ряд по косинусам и
- в ряд по синусам

**Пример 2.** Разложить в ряд Фурье функцию, заданную в сегменте  $[-\pi, \pi]$  уравнением  $f(x) = X^3$ .

**Пример 3.** Разложить в ряд Фурье функцию напряжения, график которой изображен на рис.(12).

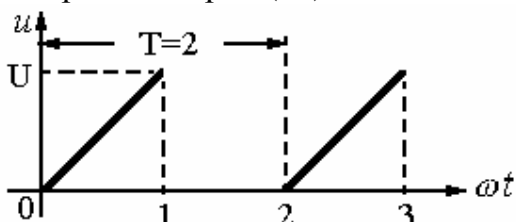


Рис 12

**Пример 4.** Разложить в ряд Фурье функцию двухполупериодного выпрямленного тока, график которой изображен на рис.(13).

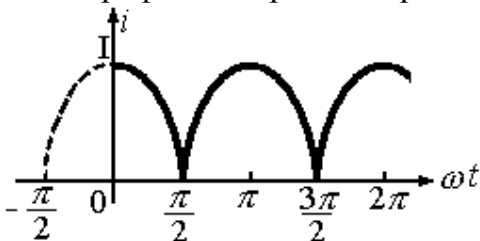


Рис 13

**Пример 5.** Разложить в ряд Фурье функцию, заданную в сегменте  $[-\pi, \pi]$  так:

$$f(x) = \begin{cases} -2X, & \text{если } -p \leq X \leq 0; \\ 3X, & \text{если } 0 \leq X \leq p. \end{cases}$$

**Пример 6**

Разложить в ряд Фурье по косинусам в сегменте  $[0, 2]$  функцию

$$f(x) = \begin{cases} X, & \text{если } 0 < X \leq 1; \\ 2 - X, & \text{если } 1 < X \leq 2. \end{cases}$$

**Ответы:** 1) а)  $e^{ax} = \frac{e^{ap} - 1}{ap} + \frac{2a}{p} \sum_{n=1}^{\infty} (-1)^n \frac{e^{ap} - 1}{a^2 + n^2} \cos nX \quad (0 \leq X \leq p),$

б)  $e^{ax} = \frac{2}{p} \sum_{n=1}^{\infty} [1 - (-1)^n e^{ap}] \frac{n}{a^2 + n^2} \sin nX \quad (0 < X < p).$

2).  $f(x) = \sum_{m=1}^{\infty} (-1)^m \left( \frac{12}{m^3} - \frac{2p^2}{m} \right) \sin mX.$

3).  $u(wt) = \frac{U}{4} - \frac{2U}{p^2} \sum_{n=1,3,5,\dots}^{\infty} \frac{\cos npwt}{n^2} + \frac{U}{p} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n-1}}{n} \sin npwt$

Или

$$u(wt) = \frac{U}{4} - \frac{2U}{p^2} \left( \cos pwt + \frac{\cos 3pwt}{3^2} + \frac{\cos 5pwt}{5^2} + \dots \right) + \frac{U}{p} \left( \sin pwt - \frac{\sin 2pwt}{2} + \frac{\sin 3pwt}{3} - \dots \right).$$

В точках разрыва ( $wt = 1, wt = 3, \dots$ ) сумма ряда равна  $\frac{U}{2}$ .

4).  $i(wt) = \frac{4I}{p} \left[ \frac{1}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (-1)^{n-1} \frac{\cos 2nwt}{4n^2 - 1} \right]$  Разложение справедливо при

любом  $wt$ .

5).  $f(x) = \frac{5p}{4} - \frac{10}{p} \left( \frac{\cos X}{1^2} + \frac{\cos 3X}{3^2} + \frac{\cos 5X}{5^2} + \dots \right) +$

$$+ \left( \frac{\sin X}{1} - \frac{\sin 2X}{2} + \frac{\sin 3X}{3} - \dots \right).$$

6.  $f(x) = \frac{1}{2} - \frac{4}{p^2} \sum_{m=0}^{\infty} \frac{\cos(2m+1)pX}{(2m+1)^2}.$

## Интеграл Фурье

Если  $f(x)$  задана изначально на всей оси  $(-\infty, \infty)$  и не периодична на ней, то разложить ее в ряд Фурье нельзя. Однако, при некоторых предположениях ее можно представить в виде некоторого аналога ряда Фурье, а именно в виде интеграла Фурье.

Если  $f(x)$  удовлетворяет условиям теоремы 1 предыдущего раздела на любом конечном промежутке  $[-l, l]$  и абсолютно интегрируема на всей оси, то для нее справедлива интегральная формула Фурье:

$$f^*(x) = \frac{1}{p} \int_0^{+\infty} dl \int_{-\infty}^{+\infty} f(u) \cos(u - l) du, \quad (2.1) \text{ где}$$

$$f^*(x) = \begin{cases} f(x), & \text{если } X - \text{точка непрерывности } f(x) \\ \frac{f(x+0) + f(x-0)}{2}, & \text{если } X - \text{точка разрыва первого рода} \end{cases} \quad (2.2)$$

Формула (2.1), вообще говоря, получается предельным переходом из ряда Фурье при  $l \rightarrow \infty$ . В этом смысле интеграл Фурье понимают как предельную форму ряда Фурье.

Интеграл Фурье часто записывают в комплексной форме:

$$f^*(x) = \frac{1}{2p} \int_{-\infty}^{+\infty} dl \int_{-\infty}^{+\infty} f(u) e^{il(u-x)} du \quad (2.3)$$

Часто интеграл Фурье записывают в виде:

$$f^*(x) = \int_0^{+\infty} (a(l) \cos lX + b(l) \sin lX) dl, \quad (2.4)$$

$$\text{где } a(l) = \frac{1}{p} \int_{-\infty}^{+\infty} f(u) \cos l u du, \quad b(l) = \frac{1}{p} \int_{-\infty}^{+\infty} f(u) \sin l u du \quad (2.5)$$

### Примеры задач с решением

Представить интегралом Фурье следующие функции.

**Пример 1.**

$$f(x) = \begin{cases} 1, & \text{если } |X| < 1; \\ 0, & \text{если } |X| > 1. \end{cases}$$



Решение. Данная функция удовлетворяет всем условиям теоремы 1, и следовательно, ее можно представить интегралом Фурье. Легко видеть, что  $b(l) = 0$  ( в силу четности функции  $f(x)$ ), а

$$a(l) = \frac{2}{p} \int_0^{+\infty} f(x) \cos l X dx = \frac{2}{p} \int_0^1 \cos l X dx = \frac{2 \sin l}{pl}.$$

Таким образом,

$$f(x) = \frac{2}{p} \int_0^{+\infty} \frac{\sin l}{l} \cos l X dl, \quad |X| \neq 1, \quad \text{что и требовалось доказать.}$$

Следует заметить, что в точках  $X = \pm 1$  разрыва функции  $f(x)$  интеграл Фурье, согласно теории, равен  $\frac{1}{2}$ . Действительно, поскольку

$$\frac{2}{p} \int_0^{+\infty} \frac{\sin l \cos l X}{l} dl = \frac{1}{p} \left( \int_0^{+\infty} \frac{\sin l (1+X)}{l} dl + \int_0^{+\infty} \frac{\sin l (1-X)}{l} dl \right),$$

то применение формул (2.2) дает

$$\frac{2}{p} \int_0^{+\infty} \frac{\sin l}{l} \cos l X dl = \frac{1}{2} (\operatorname{sgn}(1+X) + (\operatorname{sgn}(1-X))),$$

откуда и следует указанный результат.

**Пример 2.**  $f(x) = \operatorname{sgn}(X - a) - \operatorname{sgn}(X - b)$  ( $b > a$ ).

$$\text{Решение. Замечая, что } f(x) = \begin{cases} 0, & \text{если } X < a; \\ 1, & \text{если } X = a; \\ 2, & \text{если } a < X < b; \\ 1, & \text{если } X = b; \\ 0, & \text{если } X > b, \end{cases}$$

имеем:

$$a(l) = \frac{1}{p} \int_{-\infty}^{+\infty} f(x) \cos l X dx = \frac{2}{p} \int_a^b \cos l X dx = \frac{2}{pl} (\sin l b - \sin l a),$$

$$b(l) = \frac{1}{p} \int_{-\infty}^{+\infty} f(x) \sin l X dx = \frac{2}{p} \int_a^b \sin l X dx = \frac{2}{pl} (\cos l a - \cos l b).$$

Следовательно, интеграл Фурье имеет вид:

$$f(x) = \frac{2}{p} \int_0^{+\infty} \frac{1}{l} ((\sin l b - \sin l a) \cos l X + (\cos l a - \cos l b) \sin l X) dl =$$

$$\frac{2}{p} \int_0^{+\infty} \frac{\sin l (b - X) + \sin l (X - a)}{l} dl.$$

В данном примере функция  $f(x)$  совпадает с ее интегралом Фурье во всех точках числовой оси.

**Пример 3.**  $f(x) = \frac{1}{a^2 + X^2}.$

Решение. Функция  $f(x)$  при  $a \neq 0$  дифференцируема и абсолютно интегрируема на интервале  $(-\infty, +\infty)$ . Следовательно, она представима интегралом Фурье. Имеем:  $b(l) = 0$  (в силу четности функции  $f(x)$ ),

$$a(l) = \frac{2}{p} \int_0^{+\infty} \frac{\cos l X dx}{a^2 + X^2} (X = |a|t) = \frac{2}{p|a|} \int_0^{+\infty} \frac{\cos(l|a|t) dt}{1 + t^2} = \frac{1}{|a|} e^{-l|a|}, \quad a \neq 0.$$

Запишем теперь интеграл Фурье данной функции:

$$f(x) = \frac{1}{|a|} \int_0^{+\infty} e^{-l|a|} \cos l x dl, \quad \text{если } (a \neq 0).$$

**Пример 4.**  $f(x) = \frac{X}{a^2 + X^2} \quad (a \neq 0).$

Решение. Функция  $f(x)$  дифференцируема и не является абсолютно интегрируемой на интервале  $(-\infty, +\infty)$ , однако она интегрируема на нем в смысле главного значения Коши. Как показал Коши (см., например: Фихтенгольц Г.М. Основы математического анализа. Т.2, М.: Наука, 1968), такая функция тоже может быть представлена интегралом Фурье.

$$\text{Легко видеть, что } a(l) = 0, \quad a b(l) = \frac{2}{p} \int_0^{+\infty} \frac{X \sin l X}{a^2 + X^2} dx.$$

Этот интеграл равномерно сходится по параметру  $l \geq l_0 > 0$  (здесь  $\frac{X}{a^2 + X^2}$

монотонно стремится к нулю при  $X \rightarrow +\infty$ ,  $a \left| \int_0^x \sin l t dt \right| \leq \frac{2}{l_0}$ ). Следовательно,

его можно рассматривать как производную (с точностью до знака) от функции  $a(l)$  предыдущего примера, т.е.

$$b(l) = -\left(\frac{2}{p} \int_0^{+\infty} \frac{\cos l X dx}{a^2 + X^2}\right)'_l = e^{-l|a|}.$$

Интеграл Фурье функции  $\frac{X}{a^2 + X^2}$  имеет вид:  $\int_0^{+\infty} e^{-l|a|} \sin l X dl$  ( $a \neq 0$ ).

**Пример 5.**  $f(x) = e^{-a|x|}$  ( $a > 0$ ).

Решение. Рассматриваемая функция непрерывна, дифференцируема всюду, за исключением точки  $X=0$ , и абсолютно интегрируема на всей числовой оси. Следовательно, она представима интегралом Фурье. Поскольку функция  $f(x)$  - четная, то  $b(l) = 0$ , а

$$a(l) = \frac{2}{p} \int_0^{+\infty} e^{-a X} \cos l X dx = \frac{2a}{p(a^2 + l^2)}.$$

Таким образом, искомое представление данной функции интегралом Фурье имеет вид

$$e^{-a|x|} = \frac{2a}{p} \int_0^{+\infty} \frac{\cos l X}{a^2 + l^2} dl \quad (a > 0).$$

### Примеры для самостоятельного решения

Представить интегралом Фурье следующие функции:

**Пример 1.**  $f(x) = \begin{cases} h(1 - \frac{|X|}{a}), & \text{если } |X| \leq a; \\ 0, & \text{если } |X| > a. \end{cases}$

**Пример 2.**  $f(x) = \begin{cases} \sin X, & \text{если } |X| \leq p; \\ 0, & \text{если } |X| > p. \end{cases}$

**Пример 3.**  $f(x) = \begin{cases} \cos X, & \text{если } |X| \leq \frac{p}{2}; \\ 0, & \text{если } |X| > \frac{p}{2}. \end{cases}$

**Пример 4.**  $f(x) = \begin{cases} A \sin w t, & \text{если } |t| \leq \frac{2pn}{w}; \\ 0, & \text{если } |t| > \frac{2pn}{w}. \end{cases}$

**Пример 5.**  $f(x) = e^{-a|x|} \sin b X$  ( $a > 0$ ).

**Ответы:** 1)  $f(x) = \frac{2h}{p a} \int_0^{+\infty} \frac{1 - \cos al}{l^2} \cos l X dl$

2).  $f(x) = \frac{2}{p} \int_0^{+\infty} \frac{\sin l p}{1 - l^2} \sin l X dl$

3).  $f(x) = \frac{2}{p} \int_0^{+\infty} \frac{\cos \frac{l p}{2}}{1 - l^2} \cos l X dl.$

4).  $f(t) = \frac{2Aw}{p} \int_0^{+\infty} \frac{\sin \frac{2pnl}{l^2 - w^2}}{l^2 - w^2} \sin l t dl.$

5).  $f(x) = \frac{4ab}{p} \int_0^{+\infty} \frac{l \sin l X}{[(l - b)^2 + a^2] \cdot [(l + b)^2 + a^2]} dl. \quad (a > 0).$

## Преобразования Фурье

Интеграл Фурье (2.3) можно переписать в виде:

$$f^*(x) = \frac{1}{\sqrt{2p}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-il X} dl \quad \left( \frac{1}{\sqrt{2p}} \int_{-\infty}^{+\infty} f(u) e^{il u} du \right) \quad (3.1)$$

Рассмотрим интегралы

$$F(l) = \frac{1}{\sqrt{2p}} \int_{-\infty}^{+\infty} f(u) e^{il u} du \quad \text{и} \quad f^*(x) = \frac{1}{\sqrt{2p}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-il X} F(l) dl \quad (3.2)$$

Первый из них называется прямым преобразованием Фурье функции  $f(u)$  (а  $F(l)$  – образом Фурье  $f(u)$ ), второй – обратным преобразованием Фурье (а  $f(u)$  – прообразом).

Если  $f(u)$  – четная функция, то

$$F(l) = \sqrt{\frac{2}{p}} \int_0^{+\infty} f(u) \cos l u du, \quad \text{а} \quad f(u) = \sqrt{\frac{2}{p}} \int_0^{+\infty} F(l) \cos l u dl \quad (3.3)$$

$F(l)$  и  $f(u)$  называются косинус преобразованиями Фурье (прямым и обратным соответственно).

Если  $f(u)$  – нечетная функция, то имеем синус - преобразования Фурье (прямое и обратное):

$$F(l) = \sqrt{\frac{2}{p}} \int_0^{+\infty} f(u) \sin l u du \quad \text{и} \quad f(u) = \sqrt{\frac{2}{p}} \int_0^{+\infty} F(l) \sin l u dl \quad (3.4)$$

Замечание. Функцию  $F(l)$  часто обозначают  $\bar{f}(l)$  или  $\hat{f}(l)$ .

### Примеры задач с решениями

Найти преобразование Фурье  $F(x) = \frac{1}{\sqrt{2p}} \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) e^{-itx} dt$  для функции

$f(t)$ , если:

**Пример1.**  $f(x) = e^{-a|x|}$  ( $a > 0$ ).

Решение. Подставляя данную функцию в указанную формулу преобразования, получаем:

$$\begin{aligned} F(x) &= \frac{1}{\sqrt{2p}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-a|t|-itx} dt = \frac{1}{\sqrt{2p}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-a|t|} \cos tX dt - \frac{i}{\sqrt{2p}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-a|t|} \sin tX dt = \\ &= \sqrt{\frac{2}{p}} \int_0^{+\infty} e^{-at} \cos tX dt = \sqrt{\frac{2}{p}} \frac{a}{a^2 + t^2} \quad (a > 0). \end{aligned}$$

**Пример 2.**  $f(x) = xe^{-a|x|}$  ( $a > 0$ ).

Решение. Как и в предыдущем примере, находим:

$$\begin{aligned} F(x) &= \frac{1}{\sqrt{2p}} \int_{-\infty}^{+\infty} te^{-a|t|-itx} dt = \frac{1}{\sqrt{2p}} \int_{-\infty}^{+\infty} te^{-a|t|} \cos tX dt - \frac{i}{\sqrt{2p}} \int_{-\infty}^{+\infty} te^{-a|t|} \sin tX dt = \\ &= -i \sqrt{\frac{2}{p}} \int_0^{+\infty} te^{-at} \sin tX dt = -i \sqrt{\frac{8}{p}} \frac{ax}{(x^2 + a^2)^2} \quad (a > 0). \end{aligned}$$

Заметим, что последний интеграл можно получить дифференцированием интеграла из предыдущего примера по параметру  $x$  (дифференцирование под знаком интеграла справедливо в силу равномерной сходимости интеграла

$\int_0^{+\infty} te^{-at} \sin tX dt$  относительно  $x$ ).

**Пример3.** Найти косинус- и синус- преобразования функции

$f(x) = e^{-x}$  ( $x \geq 0$ ).

Решение. Имеем  $f_c(z) = \sqrt{\frac{2}{p}} \int_0^{+\infty} e^{-u} \cos zudu$ . Так как  $\int_0^{+\infty} e^{-u} \cos zudu = \frac{1}{z^2 + 1}$ ,

то  $f_c(z) = \sqrt{\frac{2}{p}} \frac{1}{z^2 + 1}$ . Аналогично получаем  $f_s(z) = \sqrt{\frac{2}{p}} \frac{z}{z^2 + 1}$ .

В свою очередь, применив косинус- и синус- преобразования Фурье к функциям  $f_c(z)$  и  $f_s(z)$ , получим функцию  $f(x)$ , т.е.

$$\frac{2}{p} \int_0^{+\infty} \frac{\cos zX}{z^2 + 1} dz = e^{-x}, \quad \frac{2}{p} \int_0^{+\infty} \frac{z \sin zX}{z^2 + 1} dz = e^{-x}.$$

Отсюда получаем интегралы Лапласа:

$$\int_0^{+\infty} \frac{\cos zX}{z^2 + 1} dz = \frac{p}{2} e^{-x}, \quad \int_0^{+\infty} \frac{z \sin zX}{z^2 + 1} dz = \frac{p}{2} e^{-x}.$$

**Пример 4.** Пусть функция  $f(x)$  определена равенствами

$$f(x) = \begin{cases} 1, & \text{если } 0 \leq x < a; \\ \frac{1}{2}, & \text{если } x = a; \\ 0, & \text{если } x > a. \end{cases}$$

– Найти ее косинус- и синус- преобразования ( рис. 14).

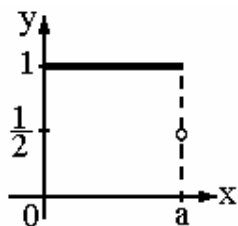


Рис 14

Решение. Находим косинус- преобразование данной функции:

$$\begin{aligned} f_c(z) &= \sqrt{\frac{2}{p}} \int_0^{+\infty} f(u) \cos zudu = \sqrt{\frac{2}{p}} \int_0^a \cos zudu + \sqrt{\frac{2}{p}} \int_a^{+\infty} 0 \cdot \cos zudu = \\ &= \sqrt{\frac{2}{p}} \int_0^a \cos zudu = \sqrt{\frac{2}{p}} \frac{\sin az}{z}. \end{aligned}$$

Найдем теперь синус- преобразование:

$$\begin{aligned} f_s(z) &= \sqrt{\frac{2}{p}} \int_0^{+\infty} f(u) \sin zudu = \sqrt{\frac{2}{p}} \int_0^a \sin zudu + \sqrt{\frac{2}{p}} \int_a^{+\infty} 0 \cdot \sin zudu = \\ &= \sqrt{\frac{2}{p}} \int_0^a \sin zudu = \sqrt{\frac{2}{p}} \cdot \frac{1 - \cos az}{z}. \end{aligned}$$

Отсюда получаем

$$\frac{2}{p} \int_0^{+\infty} \frac{\sin az}{z} \cos Xz dz = \begin{cases} 1, & \text{если } 0 \leq x < a; \\ \frac{1}{2}, & \text{если } x = a; \\ 0, & \text{если } x > a. \end{cases}$$

(разрывный множитель Дирихле) и

$$\frac{2}{p} \int_0^{+\infty} \frac{1 - \cos az}{z} \sin Xz dz = \begin{cases} 1, & \text{если } 0 \leq x < a; \\ \frac{1}{2}, & \text{если } x = a; \\ 0, & \text{если } x > a. \end{cases}$$

### Примеры для самостоятельного решения

Найти преобразования Фурье для функции

**Пример 1.**  $f(x) = \begin{cases} \cos(X/2), & \text{если } |x| < p; \\ 0, & \text{если } |x| > p. \end{cases}$

**Пример 2.**  $f(x) = \begin{cases} -e^x, & \text{если } -1 \leq x < 0; \\ e^{-x}, & \text{если } 0 \leq x \leq 1; \\ 0, & \text{если } |x| > 1. \end{cases}$

**Пример 3.**  $f(x) = e^{-\frac{x^2}{2}}$

**Пример 4.**  $f(x) = e^{-\frac{x^2}{2}} \cos a X.$

**Пример 5.** Найти синус- и косинус- преобразования Фурье функции

$$f(y) = \begin{cases} -1, & \text{если } -1 \leq x \leq -\frac{1}{2}; \\ 0, & \text{если } -\frac{1}{2} \leq x < \frac{1}{2}; \\ 1, & \text{если } \frac{1}{2} \leq x \leq 1. \end{cases}$$

**Ответы:**

- 1)  $F(z) = \frac{1}{\sqrt{2p}} \cdot \frac{4}{1-4z^2} \cos pz$
- 2)  $F(z) = \frac{2i}{\sqrt{2p}} \frac{ze - \sin z - z \cos z}{e(1+z^2)}$
- 3)  $F(z) = e^{-\frac{z^2}{2}}$
- 4)  $F(z) = e^{-\frac{z^2+a^2}{2}} \operatorname{ch} az$
- 5)  $f_c(z) = \frac{\sin z - \sin(z/2)}{z} \cdot \sqrt{\frac{2}{p}}$ ,  
 $f_s(z) = \frac{\cos(z/2) - \cos(z)}{z} \sqrt{\frac{2}{p}}$

### Спектральная характеристика (спектр) функции

Вернемся к первому интегралу в формуле (3.2). Прямое преобразование Фурье функции играет большую роль в радиофизике. Здесь принято переменные  $x, l, F$  обозначать  $u = x = t, l = w, F(l) = S(w)$ . Саму функцию  $f(t)$  называют сигналом. Теперь прямое преобразование Фурье (3.2) принимает вид

$$S(w) = \frac{1}{\sqrt{2p}} \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) e^{iwt} dt \quad (\text{иногда } S(w) = \frac{1}{\sqrt{2p}} \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) e^{-iwt} dt) \quad (4.1)$$

и называют спектральной характеристикой (или спектром) сигнала. Функцию  $|S(w)|$  называют амплитудным спектром, а саму  $S(w)$  - частотно- фазовым спектром.

#### Примеры с решением

В качестве примеров применения интеграла Фурье рассмотрим спектры некоторых функций.

**Пример 1.** Спектр единичного скачка.

Единичный скачок определяется уравнениями

$$f(t) = \begin{cases} 1, & \text{если } t \geq 0; \\ 0, & \text{если } t < 0. \end{cases}$$



(см. рис.15). Так как для этой функции  $\int_0^{\infty} |f(t)| dt \rightarrow \infty$ , то формула (4.1) (она

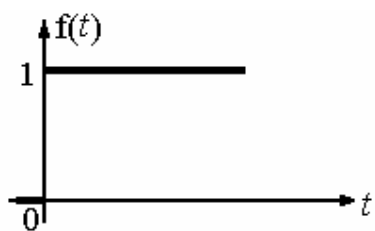


Рис 15

может быть еще в виде  $S(w) = \int_{-\infty}^{+\infty} f(t)e^{-iwt} dt$ ) не

может быть применена непосредственно. Чтобы обойти это затруднение, рассмотрим вместо  $f(t)$  функцию  $f(t)e^{-at}$  при  $a \rightarrow 0$ .

Подставляя  $f(t)e^{-at}$  в формулу (4.1) и замечая, что  $f(t) = 1$  при  $t \geq 0$  и  $f(t) = 0$  при  $t < 0$ , получим

$$\begin{aligned} S(w) &= \lim_{a \rightarrow 0} \int_0^{\infty} e^{-at} e^{-iwt} dt = \lim_{a \rightarrow 0} \int_0^{\infty} e^{-(a+iw)t} dt = \\ &= \lim_{a \rightarrow 0} \frac{e^{-(a+iw)t}}{-(a+iw)} \Big|_0^{\infty} = \lim_{a \rightarrow 0} \frac{1}{a+iw} = \frac{1}{iw} = -\frac{i}{w} e^{-i\frac{P}{2}}. \end{aligned}$$

Имеем, следовательно,

$$S(w) = \frac{1}{w} e^{-i\frac{P}{2}}, \quad \text{откуда находим модуль и фазу:}$$

$$|S(w)| = \frac{1}{w}; \quad j(w) = \frac{P}{2}. \quad \text{Графики этих функций изображены на рис.16.}$$

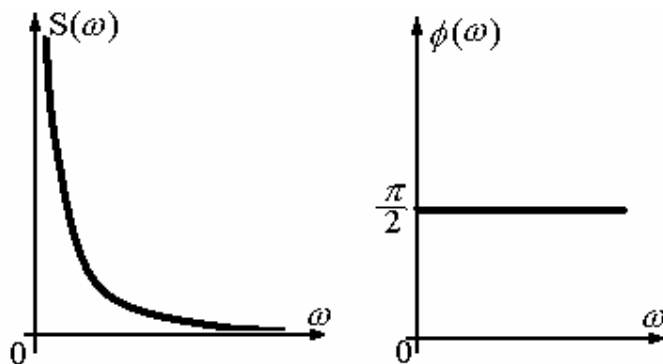


Рис 16

**Пример 2.** Спектр прямоугольного импульса.

Прямоугольный импульс (см. рис. 17) высотой  $h$  и длительностью  $t$  задан

$$\text{уравнениями: } f(t) = \begin{cases} 0, & \text{при } t < \frac{P}{2} \quad \text{и} \quad t > \frac{P}{2}, \\ h, & \text{при } -\frac{P}{2} < t < \frac{P}{2}. \end{cases}$$

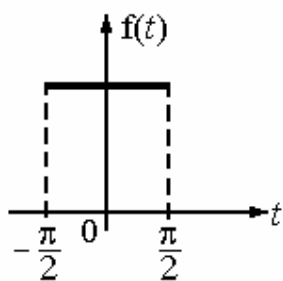


Рис 17

По формуле (4.1) находим:

$$S(\omega) = \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) e^{-i\omega t} dt = h \int_{-\frac{p}{2}}^{\frac{p}{2}} e^{-i\omega t} dt = h \frac{e^{-i\omega t}}{-i\omega} \Big|_{-\frac{p}{2}}^{\frac{p}{2}} = h t \frac{e^{\frac{i\omega t}{2}} - e^{-\frac{i\omega t}{2}}}{2i\omega \frac{p}{2}} = h t \frac{\sin \frac{\omega t}{2}}{\frac{\omega t}{2}}.$$

Так как  $ht = q$  - площадь импульса, то  $S(\omega) = q \frac{\sin \frac{\omega t}{2}}{\frac{\omega t}{2}}$ . График  $|S(\omega)|$

изображен на рис. 18. Так как  $\lim_{t \rightarrow \infty} \frac{\sin \frac{\omega t}{2}}{\frac{\omega t}{2}} = 1$ , то при  $t = 0$ ,  $S = q$ .

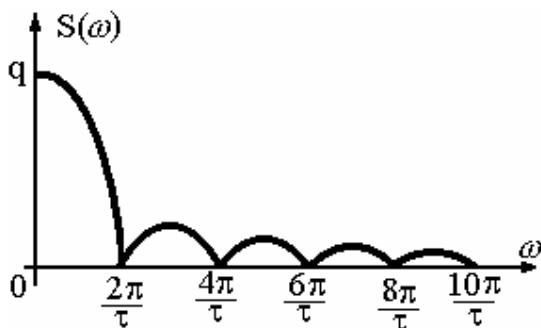


Рис 18

**Пример 3.** Спектр колокольного импульса.

Этот импульс (см.рис19) определяется функцией  $f(t) = e^{-b^2 t^2}$ .

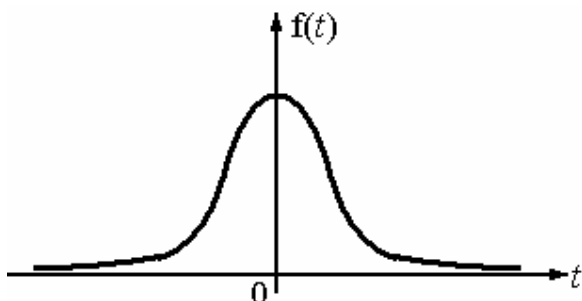


Рис 19

По формуле (4.1) находим:

$$S(\omega) = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-b^2 t^2} e^{-i\omega t} dt = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-(b^2 t^2 + i\omega t)} dt = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\left[ \left( b t + \frac{i\omega}{2b} \right)^2 + \frac{\omega^2}{4b^2} \right]} dt =$$

$$= e^{-\frac{\omega^2}{4b^2}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\left( b t + \frac{i\omega}{2b} \right)^2} dt.$$

Полагая  $b t + \frac{i\omega}{2b} = X$ ,  $b dt = dX$ , находим:

$$S(\omega) = \frac{1}{b} e^{-\frac{\omega^2}{4b^2}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-x^2} dx = \frac{2}{b} e^{-\frac{\omega^2}{4b^2}} \int_0^{\infty} e^{-x^2} dx = \frac{\sqrt{p}}{b} e^{-\frac{\omega^2}{4b^2}}$$

(так как  $\int_0^{\infty} e^{-x^2} dx = \frac{\sqrt{p}}{2}$ ). Итак,  $S(\omega) = \frac{\sqrt{p}}{b} e^{-\frac{\omega^2}{4b^2}}$ .

В этом примере преобразование Фурье дало такую же функцию, как и исходная

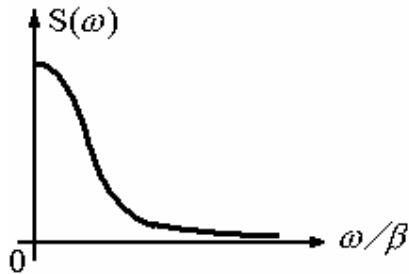


Рис 20

(см. рис. 20).

### Примеры для самостоятельного решения

**Пример 1.** Определить спектр импульса, график которого изображен на рис. 21.

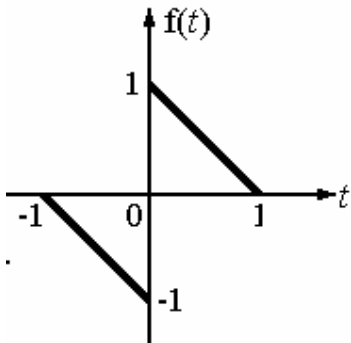


Рис 21

**Пример 2.** Найти спектральную функцию и амплитудный спектр функции

$$f(x) = \begin{cases} e^{-ax}, & \text{при } X > 0, \quad a > 0, \\ 0, & \text{при } X < 0. \end{cases}$$

**Ответы.** 1).  $S(w) = \frac{2i}{w} \left( \frac{\sin w}{w} - 1 \right).$

2).  $S(w) = \frac{1}{2p \sqrt{a^2 + w^2}}.$