

■ Эффект Гиббса

Эффект Гиббса (1899) заключается в том, что ряд Фурье не всегда представляет разлагаемую функцию с должной степенью точности.

Рассмотрим подробнее эффект Гиббса на примере простой разрывной функции вида

$$f(\omega) = \begin{cases} -1, & -\frac{1}{2} < \omega < 0, \\ 0, & \omega = 0, \\ 1, & 0 \leq \omega \leq \frac{1}{2}, \end{cases}$$

продолженной с периодом 1 на всю вещественную ось.

Разложим эту функцию в ряд Фурье. Нам понадобится вид ряда в вещественной форме, то есть в виде разложения по синусам\косинусам. При этом, так как функция $f(\omega)$ нечётная, то значит в её разложении в ряд Фурье будут присутствовать только слагаемые с \sin :

$$f(\omega) = \sum_{m=1}^{\infty} b_m \sin(2 \pi m \omega),$$

где коэффициенты b_m определяются по формулам

$$\begin{aligned} b_m &= 2 \int_{-1/2}^{1/2} f(\omega) \sin(2 \pi m \omega) d\omega = \\ &= 2 \int_0^{1/2} \sin(2 \pi m \omega) d\omega - 2 \int_{-1/2}^0 \sin(2 \pi m \omega) d\omega = \\ &= 2 \frac{1 - \cos(\pi m)}{2 \pi m} + 2 \frac{1 - \cos(\pi m)}{2 \pi m} = 2 \frac{1 - (-1)^m}{\pi m}, \quad \forall m \in \mathbb{Z} \text{ или} \\ b_m &= \begin{cases} 0, & m - \text{чётное}, \\ \frac{4}{\pi m}, & m - \text{нечётное}, \end{cases} \quad \forall m \in \mathbb{Z}. \end{aligned}$$

Рассмотрим частичные суммы ряда Фурье. Пусть f_M — это сумма первых M ненулевых членов ряда Фурье.

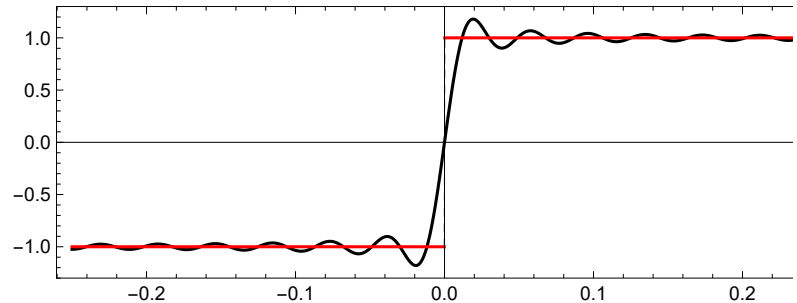
$$f_M(\omega) = \frac{4}{\pi} \sum_{m=1}^M \frac{\sin(2 \pi (2m-1) \omega)}{(2m-1)}$$

График частичных сумм Фурье и исходной функции приведён ниже:

Графики исходной функции и частичных сумм

афики функции $f(\omega)$
астичных сумм $f_M(\omega)$

13
 2.



Из графиков видно, что у частичных сумм вблизи точек разрыва функции $f(\omega)$ возникают незатухающие колебания, пульсации. С ростом M они не уменьшаются по амплитуде. Чтобы прояснить причину такого поведения частичных сумм, исследуем поведение экстремумов частичных сумм $f_M(\omega)$. Для этого найдём производную функции $f_M(\omega)$, используя формулу Эйлера и формулу суммы геометрической прогрессии, получим:

$$\begin{aligned}
 \frac{d(f_M(\omega))}{d\omega} &= 8 \sum_{m=1}^M \cos(2\pi(2m-1)\omega) = \\
 8 \operatorname{Re} \left(\sum_{m=1}^M e^{2\pi i(2m-1)\omega} \right) &= 8 \operatorname{Re} \left(e^{2\pi i\omega} \frac{e^{2\pi i 2M\omega} - 1}{e^{2\pi i 2\omega} - 1} \right) = \\
 8 \operatorname{Re} \left(e^{2\pi i M\omega} \frac{e^{2\pi i M\omega} - e^{-2\pi i M\omega}}{e^{2\pi i\omega} - e^{-2\pi i\omega}} \right) &= 8 \operatorname{Re} \left(e^{2\pi i M\omega} \frac{\sin(2\pi M\omega)}{\sin(2\pi\omega)} \right) = \\
 8 \frac{\cos(2\pi M\omega) \sin(2\pi M\omega)}{\sin(2\pi\omega)} &= 4 \frac{\sin(2\pi 2M\omega)}{\sin(2\pi\omega)}.
 \end{aligned}$$

Таким образом, точки экстремума удовлетворяют уравнению $\sin(2\pi 2M\omega) = 0$ (за исключением $\omega = 0$). При $0 \leq \omega \leq \frac{1}{2}$ точки экстремума равны

$$\omega_n = \frac{n}{4M}, \quad n = 1, \dots, 2M.$$

Для интервала $-\frac{1}{2} < \omega \leq 0$ расположение корней симметрично, поэтому ограничимся интервалом $0 \leq \omega \leq \frac{1}{2}$.

Нас интересует величина первого экстремума, то есть экстремума в точке $\omega_1 = \frac{1}{4M}$.

Получим значение для первого экстремума функции f_M .

$$f_M(\omega_1) = \frac{4}{\pi} \sum_{m=1}^M \frac{\sin(2\pi(2m-1)\omega_1)}{(2m-1)} =$$

$$\frac{4}{\pi} \sum_{m=1}^M \frac{\sin\left(\frac{\pi(2m-1)}{2M}\right)}{(2m-1)} = \frac{4}{2M} \sum_{m=1}^M \frac{\sin\left(\frac{\pi(2m-1)}{2M}\right)}{\frac{\pi(2m-1)}{2M}} = \frac{2}{\pi} \sum_{m=1}^M \operatorname{sinc}\left(\frac{\pi}{M}\left(m - \frac{1}{2}\right)\right) \frac{\pi}{M}.$$

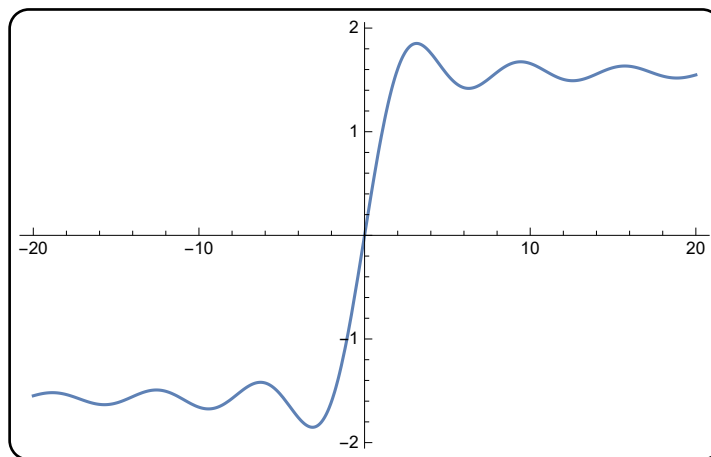
Чтобы выяснить поведение этой суммы при $M \rightarrow \infty$, отметим, что последняя сумма является интегральной суммой для интеграла от функции sinc на интервале от 0 до π , с разбиением на равноотстоящие узлы $\tau_i = \frac{\pi}{M}i$ и выбором точек ξ_i по середине отрезка. Поскольку функция sinc является интегрируемой, то значение интегральной суммы стремится к значению интеграла, то есть

$$\frac{2}{\pi} \sum_{m=1}^M \operatorname{sinc}\left(\frac{\pi}{M}\left(m - \frac{1}{2}\right)\right) \frac{\pi}{M} \xrightarrow{M \rightarrow \infty} \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} \operatorname{sinc}(x) dx = \frac{2}{\pi} \operatorname{Si}(\pi) \sim 1.17898.$$

Функция $\operatorname{Si}(x)$ — это интегральный синус (первообразной от функции sinc не существует в элементарных функциях, “неберущийся” интеграл)

$$\operatorname{Si}(x) = \int_0^x \frac{\sin t}{t} dt = \frac{\pi}{2} - \frac{\cos x}{x} + O\left(\frac{1}{x^2}\right), \text{ при } x \rightarrow +\infty.$$

График интегрального синуса



Вывод из полученных фактов следующий: сумма ряда Фурье функции $f(\omega)$, проходя через точку разрыва (в данном случае $\omega = 0$) делает скачки на 17,9% большие, чем скачки раскладываемой функции $f(\omega)$.

Этот же вывод будет верен и в общем случае, при разложении в ряд Фурье произвольной разрывной функции.