

ПРИЛОЖЕНИЕ II

Интеграл Фурье

Всякая периодическая в области $l = \frac{2\pi}{\omega}$ функция, т. е. функция, удовлетворяющая условию

$$f(t+l) = f\left(t + \frac{2\pi}{\omega}\right) = f(t),$$

может быть разложена в ряд Фурье:

$$f(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} (a_n \cos n\omega t + b_n \sin n\omega t) \equiv \sum_{n=-\infty}^{\infty} f_n e^{in\omega t}.$$

Коэффициенты Фурье даются формулой

$$f_n(\omega) = \frac{\omega}{2\pi} \int_{-\frac{\pi}{\omega}}^{\frac{\pi}{\omega}} e^{-in\omega\tau} f(\tau) d\tau.$$

Разложение в ряд Фурье означает, что произвольная периодическая функция с периодом $\frac{2\pi}{\omega}$ может быть представлена в виде наложения (спектра) бесконечного числа монохроматических функций с периодами $\frac{2\pi}{\omega}, \frac{2\pi}{2\omega}, \dots, \frac{2\pi}{n\omega}$ или частотами: $\omega, 2\omega, \dots, n\omega$ и т. д.

Условия, при которых возможно разложение в ряд Фурье, обычно выполняются в физических приложениях.

Переходя к пределу, когда период неограниченно возрастает, (т. е. $\omega \rightarrow 0$), а частоты сближаются между собой, можно получить разложение в интеграл Фурье:

$$f(t) = \int_{-\infty}^{\infty} F(\omega) e^{i\omega t} d\omega. \quad (\text{II, 1})$$

Функция $F(\omega)$, именуемая компонентой Фурье от функции $f(t)$, дается формулой

$$F(\omega) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-i\omega t} dt. \quad (\text{II, 2})$$

Разложение в интеграл Фурье возможно, если свойства $f(t)$ обеспечивают сходимость (II, 1) — (II, 2). Обычно в физических приложениях $f(t)$ стремится к нулю при $t \rightarrow \pm\infty$, что обеспечивает сходимость этих выражений.

Интеграл Фурье можно записать в более симметричном виде:

$$f(t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{i\omega t} F(\omega) d\omega, \quad (\text{II, 3})$$

$$F(\omega) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-i\omega t} f(t) dt. \quad (\text{II, 4})$$

Если $f(t)$ — вещественная функция, то $F(\omega)$ — комплексная функция, причем

$$F^*(\omega) = F(-\omega). \quad (\text{II, 5})$$

Формулы (II, 3) и (II, 4) можно объединить в виде выражения

$$f(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} e^{i\omega t} d\omega \int_{-\infty}^{\infty} d\tau e^{-i\omega\tau} f(\tau), \quad (\text{II, 6})$$

также называемого часто интегралом Фурье.

Формула (II, 3) показывает, что $f(t)$ представляет собой сумму монохроматических слагающих $e^{i\omega t}$, которые берутся с весами (амплитудами) $\frac{F(\omega) d\omega}{\sqrt{2\pi}}$.

Комплексную амплитуду $F(\omega)$ можно написать в виде

$$F(\omega) = A(\omega) e^{i\varphi(\omega)}, \quad (\text{II, 7})$$

где $A(\omega)$ — модуль и $\varphi(\omega)$ — фаза функции $F(\omega)$, являющиеся вещественными функциями частоты ω . В таком представлении для интеграла Фурье имеем

$$f(t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} A(\omega) e^{i(\omega t + \varphi(\omega))} d\omega. \quad (\text{II, 8})$$

Докажем важное равенство, иногда именуемое соотношением Парсеваля для интеграла Фурье:

$$\int_{-\infty}^{\infty} (f(t))^2 dt = \int_{-\infty}^{\infty} |F(\omega)|^2 d\omega. \quad (\text{II, 9})$$

Действительно,

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{\infty} (f(t))^2 dt &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \left\{ \int_{-\infty}^{\infty} A(\omega) e^{i(\omega t + t\omega)} d\omega \right\} dt = \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} A(\omega) e^{i t\omega} \left\{ \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{i\omega t} dt \right\} d\omega. \end{aligned}$$

Но, по определению (II, 4),

$$\frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{i\omega t} dt = F^*(\omega) = A(\omega) e^{-i t\omega}.$$

Поэтому

$$\int_{-\infty}^{\infty} (f(t))^2 dt = \int_{-\infty}^{\infty} (A(\omega))^2 d\omega = \int_{-\infty}^{\infty} |F(\omega)|^2 d\omega,$$

что и требовалось доказать.