

ЛЕКЦИЯ 3. ПРЕОБРАЗОВАНИЕ ФУРЬЕ

Сергей Николенко

1. РАЗЛОЖЕНИЕ ПЕРИОДИЧЕСКОЙ ФУНКЦИИ В РЯД ФУРЬЕ

Рассмотрим преобразование экспоненциальной функции x входного сигнала:

- *непрерывный случай*: $x(t) = e^{st} \rightarrow y(t) = \left(\int h(\tau) d\tau \right) e^{st}$;
- *дискретный случай*: $x[n] = z^n \rightarrow y[t] = \left(\sum_{k=-\infty}^{\infty} h[k] z^{-k} \right) z^n$.

Если задана произвольная периодическая функция $x(t)$ с периодом T , то при определенных условиях, накладываемых на функцию, ее можно разложить в ряд Фурье:

$$x(t) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} a_k e^{i\omega_0 k t}$$

В данном выражении a_k — коэффициенты разложения Фурье, а константа $\omega_0 = \frac{2\pi}{T}$.

Учитывая ранее полученную формулу преобразования экспоненциальной функции и разложение функции $x(t)$ в ряд Фурье, в результате применения к входному сигналу преобразования получаем:

$$Y(t) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} e^{i\omega_0 k t} \left[a_k \int_{-\infty}^{\infty} h(\tau) e^{-i\omega_0 k \tau} d\tau \right]$$

Коэффициенты a_k ряда Фурье вычисляются по следующей формуле:

$$a_k = \frac{1}{T} \int_T x(\tau) e^{-i\omega_0 k \tau} d\tau$$

2. СХОДИМОСТЬ РЯДА ФУРЬЕ

Затронем вопрос о сходимости полученного ряда. Ряд Фурье периодической функции $x(t)$ с периодом T является сходящимся, если выполнено:

$$\int_T |x(t)|^2 dt < +\infty$$

Вообще говоря, можно наложить более строгие условия, а именно, потребовать:

- (1) $\int_T |x(t)| dt < +\infty$;
- (2) исходная функция имеет на периоде T конечное число разрывов;

Законспектировали Борисенко Андрей, Кошевой Александр.

(3) на периоде достигается конечное число максимумов и минимумов.

3. ОБЩИЙ СЛУЧАЙ НЕПЕРИОДИЧЕСКОЙ ФУНКЦИИ

В общем случае функция $x(t)$ входного сигнала не является периодической. Для разложения ее в ряд Фурье нам потребуется произвести ряд дополнительных действий. Построим периодическую функцию $\tilde{x}(t)$ по данной:

$$\tilde{x}(t) = \begin{cases} x(t), & [-T/2, T/2) \\ x(t-T), & [T/2, 3T/2) \\ \dots & \end{cases}$$

Коэффициенты разложения полученной функции $\tilde{x}(t)$ в ряд Фурье имеют вид:

$$a_k = \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{T/2} x(t) e^{-iwt} dt$$

Учитывая выражения для коэффициентов, получаем ряд Фурье функции $\tilde{x}(t)$:

$$\tilde{x}(t) = \sum a_k e^{ikw_0 t} = \sum \frac{1}{T} x(iw_0 t) e^{ikw_0 t} = \frac{1}{2\pi} \sum w_0 \underbrace{x(iw_0 k) e^{ikw_0 t}}_{f(w_0 k)}$$

Теперь, устремив период $T \rightarrow \infty$, а тем самым $w_0 = \frac{2\pi}{T} \rightarrow 0$, получаем интегральную сумму и приходим окончательно к выражению для заданной функции:

$$x(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} x(iw) e^{iwt} dw.$$

Итак, нами получены формулы для преобразований Фурье.

Прямое преобразование Фурье: $X(iw) = \int_{-\infty}^{\infty} x(t) e^{-iwt} dt,$

Обратное преобразование Фурье: $x(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X(iw) e^{iwt} dw.$

4. ТЕОРЕМА ПЛАНШЕРЕЛЯ

Теперь докажем теорему о связи между энергией исходного сигнала и сигнала, полученного в результате применения к нему преобразования Фурье.

Теорема 1 (Планшереля). *Энергия сигнала после его преобразования Фурье сохраняется:*

$$\int_{-\infty}^{\infty} |x(t)|^2 dt = \int_{-\infty}^{\infty} |X(iw)|^2 dw$$

Доказательство. Воспользуемся известным тождеством для комплексных чисел:

$$\int_{-\infty}^{\infty} |x(t)|^2 dt = \int_{-\infty}^{\infty} x(t) \overline{x(t)} dt = \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{2\pi} X(iw) e^{iwt} \underbrace{\frac{1}{2\pi} \overline{X(iw')} e^{-i w' t}}_{\overline{X} e^{i(w-w')t}} dw dw' dt$$

Ранее было показано, что значение интеграла $\int_{-\infty}^{\infty} e^{i(w-w')t} dt$ равно $\delta(w - w')4\pi^2$. Подставив это выражение в нашу формулу, получим двойной интеграл: $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} X(iw)\overline{X}(iw')\delta(w-w') dw dw' = \int_{-\infty}^{\infty} X(iw)\overline{X}(iw) dw$. Полученное выражение и означает равенство энергий исходного и преобразованного сигналов. \square

Фактически, $X(iw)$ показывает насколько частота w представлена в заданном входном сигнале $x(t)$:

$$X(iw) = \int_{-\infty}^{\infty} x(t)e^{-iwt} dt$$

5. ПРИМЕРЫ

ПРИМЕР 1

В качестве примера, рассмотрим входной сигнал $x(t) = \sin(t)$. В этом случае:

$$X(iw) = \int_{-\infty}^{\infty} \sin(t)e^{-iwt} dt$$

Воспользуемся разложением синуса через экспоненту:

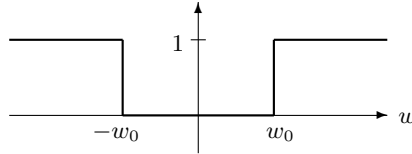
$$\sin(t) = \frac{1}{2i} [e^{it} - e^{-it}]$$

Получаем выражение $\frac{1}{2i} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-i(w-1)t} dt - \frac{1}{2i} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-i(w+1)t} dt$, которое можно переписать с использованием δ -функции: $X(iw) = i\pi(\delta(w-1) - \delta(w+1))$.

Полученный результат говорит о том, что у синусоидального сигнала имеется одна частота, зато какая!

ПРИМЕР 2

Интересный пример применения преобразования Фурье — фильтр низких частот. В данном случае, имея на входе сигнал e^{iwt} , на выходе получаем $H(iw)e^{iwt}$. Нашей задачей является фильтрация низких частот, что достигается выбором функции $H(iw)$ следующего вида:



Таким образом мы отсекаем частоты диапазона $[-w_0, w_0]$

Теперь докажем факт о преобразовании Фурье для случая, когда для входного сигнала применяется операция свертки.

Утверждение 1. Пусть $x = y * z$, тогда $X(iw) = Y(iw)Z(iw)$.

Доказательство. Применяя прямое преобразование Фурье к функции $X(iw)$:

$$X(iw) = \int \int y(\tau)z(t-\tau) d\tau e^{-iwt} dt = \int \left[\int z(t-\tau)e^{-w(t-\tau)} dt \right] y(\tau)e^{-i w \tau} d\tau$$

Замечая, что при вычислении вложенного интеграла τ играет роль константы, а следовательно $d(t-\tau) = dt$, получаем

$$X(iw) = \int z(t)e^{iwt} dt \int y(\tau)e^{-i w \tau} d\tau$$

Что и означает выполнение доказываемого равенства $X(iw) = Y(iw)Z(iw)$ \square

ПРИМЕР 3

Рассмотрим теперь сглаживание дискретного сигнала. Наша задача преобразовать входной сигнал $x[n]$ в сигнал вида $\frac{1}{3}(x[n-1]+x[n]+x[n+1])$. Функция преобразования в этом случае выглядит следующим образом: $h[n] = \frac{1}{3}(\delta[n-1] + \delta[n] + \delta[n+1])$, где δ — дельта-функция.

В результате преобразования частота выходного сигнала изменится:

$$H(iw) = \sum_n h[n]e^{-iwn} = \frac{e^{-iw} + 1 + e^{iw}}{3} = \frac{1}{3} + \frac{2}{3} \cos(w)$$

Мы рассмотрели простейший случай сглаживания дискретного сигнала, в котором в качестве выходного сигнала бралось среднее арифметическое из значений функции в текущий, предыдущий и следующий моменты времени. Полученный результат можно обобщить на случай, когда среднее арифметическое функции берется по некоторому фиксированному отрезку времени $[n-N, n+M]$: $x[n] \rightarrow \frac{1}{N+M+1} \sum_{k=-N}^M x[n-k]$. То есть при сглаживании мы учитываем текущий, N предыдущих и M последующих моментов времени. В этом случае функция преобразования представима в виде: $h[n] = \frac{1}{N+M+1} \sum_{k=-N}^M \delta[n-k]$.

Посмотрим, что произойдет с частотой выходного сигнала:

$$H(iw) = \sum_n h[n]e^{-iwn} = \sum_n \left[\frac{1}{N+M+1} \sum_{k=-N}^M \delta[n-k] \right] e^{-iwn}.$$

Сумма дельта-функций $\sum_{k=-N}^M \delta[n-k]$ отлична от нуля, если $-N \leq n \leq M$. Для данных значений n она равна $\frac{1}{N+M+1}$. При других значениях n сумма обращается в 0. Таким образом, наше выражение можно упростить:

$$H(iw) = \frac{1}{N+M+1} \sum_{n=-N}^M e^{-iwn}$$

Вынесем за знак суммы $e^{-iw \frac{M-N}{2}}$, что сделает степени слагаемых экспонент симметричными относительно 0:

$$H(iw) = \frac{e^{-iw \frac{M-N}{2}}}{N+M+1} \sum_{n=-N}^M e^{-iw(n - \frac{M-N}{2})}$$

Полученную сумму $\sum_{n=-N}^M e^{-iw(n - \frac{M-N}{2})}$ можно преобразовать к виду

$$\frac{e^{iw \frac{M+N+1}{2}} - e^{-iw \frac{M+N+1}{2}}}{e^{\frac{1}{2}iw} - e^{-\frac{1}{2}iw}}.$$

Учитывая данный факт, получаем окончательное выражение для частоты сглаженного сигнала:

$$H(iw) = \frac{e^{-iw \frac{M-N}{2}}}{N + M + 1} \frac{\sin w \frac{M+N+1}{2}}{\sin \frac{w}{2}}$$
