

ЧИСЛЕННОЕ РЕШЕНИЕ ЗАДАЧИ АНАЛИЗА ФИЛЬТРОВ

А. Н. ЛАФЕРОВ, И. Э. НААЦ

(Представлена научным семинаром вычислительной лаборатории ТПИ)

При решении многих инженерных задач приходится пользоваться преобразованием Фурье. В частности, определение реакции $\gamma(t)$ фильтра низкой частоты (ФНЧ) при действии на вход устройства сигнала, спектр которого известен. Решение задачи дается выражением

$$\gamma(t) = \int_{-\infty}^{\infty} S(\omega) \cdot K(\omega) e^{j\omega t} d\omega, \quad (1)$$

где

$S(\omega)$ — спектр входного сигнала,
 $K(\omega) = |F(j\omega)|$ — модуль передаточной функции фильтра.

Нахождение такого интеграла сводится к вычислению синус- или косинус-преобразований, которые для четной и нечетной функций запишутся:

$$\gamma(t) = \int_0^{\infty} \psi(\omega) \begin{matrix} \cos \\ \sin \end{matrix} \omega t d\omega. \quad (2)$$

В рассматриваемой задаче

$$S(\omega) = A \delta \frac{\sin \frac{\delta}{2} \omega}{\frac{\delta}{2}} — \quad (3)$$

— спектр прямоугольного импульса длительности δ ;

$$K(\omega) = \frac{1}{\sqrt{1 + \left(\frac{\omega}{\omega_c}\right)^{2m}}} — \quad (4)$$

— спектральная характеристика ФНЧ по Баттерворту порядка m с частотой среза ω_c , поэтому

$$\Psi(\omega) = S(\omega) \cdot K(\omega) = \frac{A \delta \sin \frac{\delta}{2} \omega}{\frac{\delta}{2} \omega \sqrt{1 + \left(\frac{\omega}{\omega_c}\right)^{2m}}}. \quad (5)$$

Существуют специальные таблицы вычисления преобразования Фурье, для случаев, когда специальная функция $\Psi(\omega)$ выражается через элементарные или специальные функции.

Для вычисления интеграла (2) можно построить механическую квадратуру:

$$\gamma(t) = \int_0^{\infty} \Psi(\omega) \cos \omega d\omega \approx \sum_{k=1}^n A_k \cdot \varphi(x_k). \quad (6)$$

Коэффициент A_k и x_k для узлов можно найти в [1], при этом необходимо представить спектральную функцию (5) в виде

$$\Psi(\omega) = \frac{\Phi(x)}{(1+x)^{s+1}}, \quad (7)$$

где $i = 1, 2, 3 \dots$ и s — порядок роста.

Представление (7) вызывает, в свою очередь, дополнительные вычисления. Описываемый ниже метод решения позволяет привести интеграл (1) к табличному. Для этого предлагается в подынтегральном выражении (1) геометрически перемножить $S(\omega)$ и $K(\omega)$, а затем произвести аппроксимацию отдельных участков получившегося графика функций $\Psi(\omega)$.

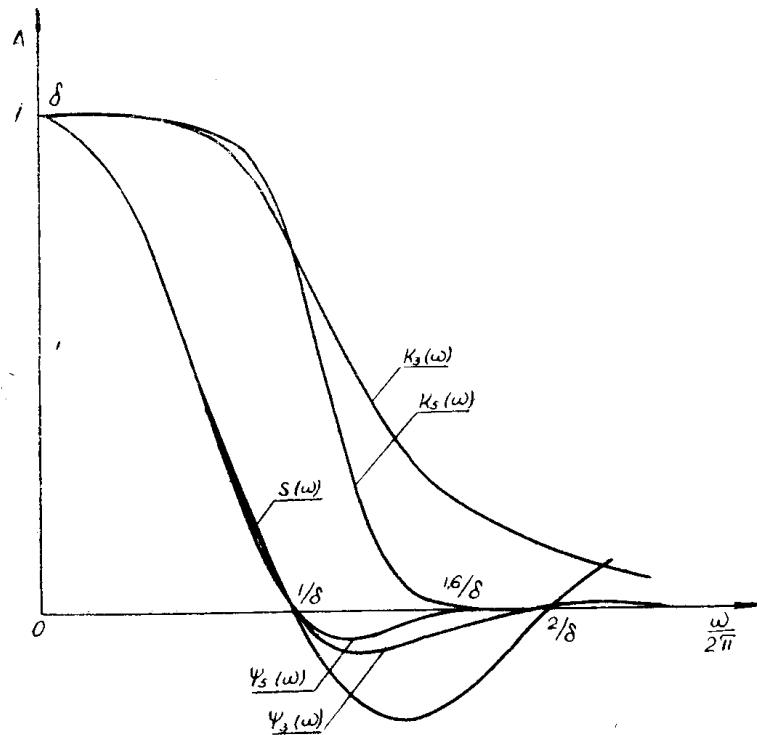


Рис. 1. Спектральные характеристики активного фильтра НЧ в приближении по Баттерворту для $m=3$ и $m=5$

На рис. 1 приведены графики функций $S(\omega)$, $K(\omega)$ для $m=5$, $m=3$, при частоте среза $\omega_c = 1/\delta$. Полученные функции $\Psi_5(\omega)$ и $\Psi_3(\omega)$ нормированы к 1. Из графика видно, что на участке $0 \div 1/\delta$ $\Psi_5(\omega)$ с большой точностью совпадает с функцией $S(\omega)$, а на интервале $1/\delta \div 1.6/\delta$ произведем аппроксимацию многочленом Лагранжа [2] по 4 точкам: $1/\delta$, $1.2/\delta$, $1.4/\delta$, $1.6/\delta$.

Значениями спектральной функции в интервале $1,6/\delta : \infty$ пренебрегаем ввиду малости. В результате имеем

$$\Psi_5(\omega) = \frac{\sin \omega \frac{\delta}{2}}{\omega \frac{\delta}{2}} \Big|_0^{1/\delta} - \frac{1}{\delta} \left[1,72 \left(\frac{\omega}{2\pi} \right)^3 - 7,09 \left(\frac{\omega}{2\pi} \right)^2 + 9,57 \frac{\omega}{2\pi} - 4,2 \right]_{1/\delta}^{1,6/\delta}. \quad (8)$$

Косинус-преобразование первого члена (8) дает

$$\varphi(t) = \int_0^{1/\delta} \frac{\sin \omega \frac{\delta}{2} \cos \omega t}{\omega \frac{\delta}{2}} d\omega = \frac{1}{\delta} [Si(t + 0,5) - Si(t - 0,5)]. \quad (9)$$

Полное выражение ФНЧ на импульс конечной длительности δ запишется следующим образом:

$$\gamma(t) = \varphi(t) + h(t) = \frac{1}{\delta} \left\{ |Si(t + 0,5) - Si(t - 0,5)| - \int_{1/\delta}^{1,6/\delta} \left[1,72 \left(\frac{\omega}{2\pi} \right)^3 - 7,09 \left(\frac{\omega}{2\pi} \right)^2 + 9,57 \left(\frac{\omega}{2\pi} \right) - 4,2 \right] \cos \omega t d\omega \right\}. \quad (10)$$

В этом выражении все интегралы являются табличными. Первое слагаемое в (10) представляет собой реакцию системы на импульс длительности δ идеального фильтра, для которого

$$K(\omega) = \begin{cases} 1 & \text{при } \omega \leq \omega_c, \\ 0 & \text{при } \omega > \omega_c, \end{cases}$$

при этом, как следует из (4), $\varphi(t)$ тем точнее соответствует реакции фильтра, чем больше m . Второе слагаемое $h(t)$ вносит поправку, получаемую за счет конечного δ и с ростом последнего $|h(t)| \rightarrow 0$. При условии $\delta \ll \tau_c$ (τ_c — постоянная фильтра), $S(\omega) = \text{const}$, определяющим параметром реакции на выходе фильтра является порядок m (кривые $K_5(\omega)$, $K_3(\omega)$, рис. 1). Расчеты показывают, что уже при

$m = 5$ ($\tau_c = \delta$) энергетический вклад высоких частот спектральной функции $\Psi_5(\omega)$ составляет не более 3,6%. Для $\Psi_3(\omega)$ этот вклад гораздо больше.

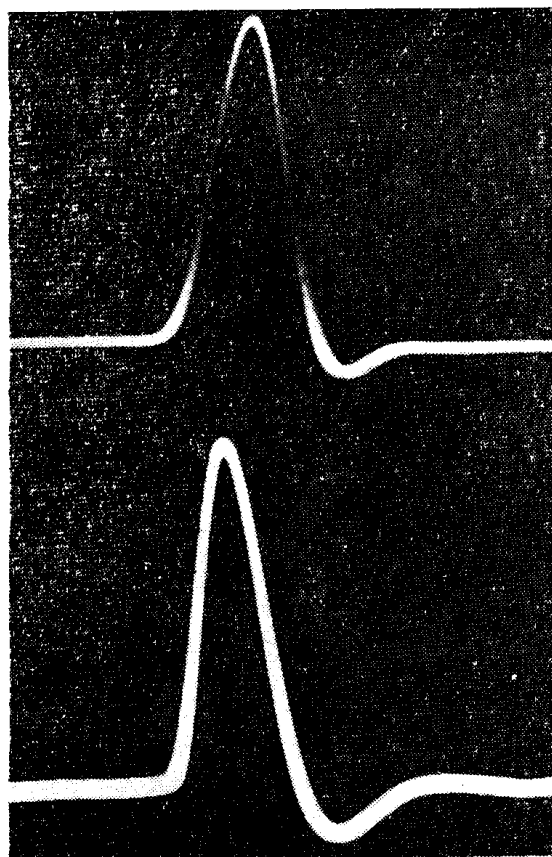


Рис. 2. Реакции ФНЧ на импульс конечной длительности для $m = 5$ (верхний) и $m = 3$ (нижний)

Учитывая, что ВЧ компоненты спектра влияют главным образом на значение функции в области $t = 0$, можно предположить, что $\gamma'_3(t) > \gamma'_5(t)$. Данное положение иллюстрируется осциллограммами на рис. 2 для верхней осциллограммы — $m = 5$, для нижней — $m = 3$ и рис. 1 ($\Psi_5(\omega)$ в интервале $1/\delta \div 2/\delta$).

Выводы

В статье приводится метод приближенного вычисления обратного преобразования Фурье для анализа радиотехнических устройств и на примере активного фильтра НЧ по Баттерворту дается исследование влияния параметров устройства на импульсную функцию.

Приведенная методика остается справедливой и для преобразования Фурье.

ЛИТЕРАТУРА

1. Л. Кругликова. Таблицы для численного преобразования Фурье. «Наука и техника», 1964.
 2. А. Анго. Математика для электро- и радионинженеров. «Наука», 1964.
 3. А. Лаферов. Дипломная работа. ТПИ, 1966.
-