



УДК 621.3(075.8)

© 2010

Член-корреспондент НАН України А. Е. Божко

О Фурье-комбинированном сингулярисном разложении периодических несинусоидальных сигналов

Дано обґрунтування для Фур'є-комбінованого сингулярисного розкладання періодичних несинусоїдальних сигналів.

В работах [1, 2] представлены сингулярисные разложения скачкообразной функции $1(t) = \begin{cases} 1 & \text{при } t \geq 0 \\ 0 & \text{при } t < 0 \end{cases}$ в виде

$$U1(t) = U \left(1 - e^{-\alpha t} + e^{-\alpha t} \sum_{k=1}^n U_{ak} \cos \omega_k t \right), \quad (1)$$

где α — коэффициент затухания; t — время; ω_k — круговая частота k -й гармоники; U_{a1} — амплитуда k -й гармоники; $U_{a1} = 1/\pi$, $U_{ak} = U_{a1}/k$, $k = \omega_k/\omega_1$, $\sum_{k=1}^n U_{ak} = 1$, $n \approx 12$, и функции $U_a \sin(\omega t \pm \varphi)$ в виде

$$U_a \sin(\omega t \pm \varphi) = \pm U_a (1 - e^{-\alpha t}) \sin(\omega t \pm \varphi) + U_a e^{-\alpha t} \sin(\pm \varphi) \sum_{k=1}^n U_{ak} \cos \omega_k t, \quad (2)$$

где φ — угол сдвига.

В этих разложениях коэффициент α значительно больше коэффициента затухания электрической цепи с реактивными элементами. При $\alpha = \infty$ выражения (1) и (2) принимают вид $U1(t)$ и $U_a \sin(\omega t \pm \varphi)$ соответственно. При $t = \infty$ (установившийся режим функционирования системы) (1) = $U1(t)$ и (2) = $U_a \sin(\omega t \pm \varphi)$.

Известно [3, 4], что периодические функции с периодом 2π , удовлетворяющие условиям Дирихле, можно разложить в ряд Фурье. Так в работе [4] формулой (7.4) представлен следующий ряд Фурье:

$$f(\omega t) = A_0 + A_1 \sin(\omega t + \varphi_1) + A_2 \sin(2\omega t + \varphi_2) + \dots = A_0 + \sum_{s=1}^{\infty} A_s \sin(s\omega t + \varphi_s). \quad (3)$$

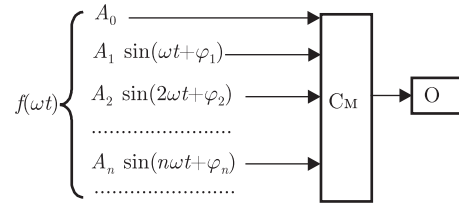


Рис. 1

В этой же работе приведены графики однополупериодных одно-, двух- и трехфазных импульсов на выходе выпрямителей.

Однополупериодные однофазные (полусинусоидальные) импульсы в Фурье-разложении имеют вид [4]

$$f_1(\omega t) = \frac{2a_m}{\pi} \left(\frac{1}{2} + \frac{\pi}{4} \cos \omega t + \frac{1}{1 \cdot 3} \cos 2\omega t - \frac{1}{3 \cdot 5} \cos 4\omega t + \frac{1}{5 \cdot 7} \cos 6\omega t - \dots \right). \quad (4)$$

Зная [3], что $\cos x = \sin(\pi/2 - x) = -\sin(x - \pi/2)$, выражение (4) запишем в следующей форме:

$$f_1(\omega t) = \frac{2a_m}{\pi} \left[\frac{1}{2} - \frac{\pi}{4} \sin \left(\omega t - \frac{\pi}{2} \right) - \frac{1}{1 \cdot 3} \sin \left(2\omega t - \frac{\pi}{2} \right) + \frac{1}{3 \cdot 5} \sin \left(4\omega t - \frac{\pi}{2} \right) - \frac{1}{5 \cdot 7} \sin \left(6\omega t - \frac{\pi}{2} \right) + \dots \right]. \quad (5)$$

Как видим, выражения (3) и (5) по форме подобны.

Далее сделаем акцент на выражении (3). Сигнал, записываемый в виде (3), представляет собой полигармонический сигнал с постоянной составляющей. Структурная схема этого сигнала изображена на рис. 1, где См — сумматор; О — объект (схема, цепь и т. д.), на который подается полигармонический сигнал (3). В работах [5, 6] представлено явление автоматической реструктуризации в электрических цепях с реактивными элементами и в механических колебательных системах при входных полигармонических напряжениях и силовых воздействиях соответственно, т. е. в этих объектах каждой входной гармонике соответствует свое реактивное сопротивление [7]. При линейности объекта действует принцип суперпозиции [2], а это значит, что каждая составляющая сигнала, описываемого выражением (3), вызывает в объекте соответствующие ей переходной и установившиеся процессы. Как видно из (3), при подаче сигнала (3) на объект в момент $t = 0$

$$f(0) = A_0 + \sum_{s=1}^{\infty} A_s \sin \varphi_s. \quad (6)$$

Сигнал, описываемый выражением (6), представляет собой комбинированный импульс, который можно записать в виде

$$f(0) = A_0 1(t) + \sum_{s=1}^{\infty} A_s 1(t) \sin \varphi_s. \quad (7)$$

С учетом (7) Фурье-разложение (3) представим следующим соотношением:

$$f(\omega t) = A_0 1(t) + \sum_{s=1}^{\infty} A_s 1(t) \sin(s\omega t + \varphi_s). \quad (8)$$

Из (8) видно, что к этому Фурье-разложению можно применить сингулярисные разложения (1) и (2) соответственно к $A_0 1(t)$ и к $\sum_{s=1}^{\infty} A_s 1(t) \sin(s\omega t + \varphi_s)$. Тогда (8) с учетом (1) и (2) будет иметь вид

$$f(\omega t) = A_0 \left(1 - e^{-\alpha t} + e^{-\alpha t} \sum_{k=1}^n U_{ak} \cos \omega_k t \right) + \sum_{s=1}^{\infty} \left[A_s (1 - e^{-\alpha t}) \sin(s\omega t + \varphi_s) + A_s e^{-\alpha t} \sin \varphi_s \sum_{k=1}^n U_{ak} \cos \omega_k t \right]. \quad (9)$$

В (9) сгруппируем однородные члены. Тогда (9) представим в виде

$$f(\omega t) = (1 - e^{-\alpha t}) \left[A_0 + \sum_{s=1}^{\infty} A_s \sin(s\omega t + \varphi_s) \right] + \left(e^{-\alpha t} \sum_{k=1}^n U_{ak} \cos \omega_k t \right) \left(A_0 + \sum_{s=1}^{\infty} A_s \sin \varphi_s \right). \quad (10)$$

Выражения (9) приобретают Фурье-комбинированное сингулярисное разложение периодической несинусоидальной функции $f(\omega t)$. Такое название, считает автор, может войти в практику математического описания периодических несинусоидальных функций. Заметим, что при $\alpha = \infty$ $f(\omega t) = (3)$, при $t = 0$ $f(0) = (6)$, т.е. при принятых условиях выражение (9) соответствует (3).

Реакция объекта, например электрической цепи с реактивными элементами, на сигнал в виде (9) представляет собой комбинацию переходных и установившихся процессов от каждой s -й гармоники и от постоянного сигнала A_0 , который также своими затухающими гармониками $e^{-\alpha t} \sum_{k=1}^n U_{ak} \cos \omega_k t$ вызывает в указанной электроцепи автоматическую реструктуризацию на время $t_p \approx 4,6 \frac{1}{\alpha}$. На подобные гармоники, имеющиеся в выражении $e^{-\alpha t} \sin \varphi_s \sum_{k=1}^n U_{ak} \cos \omega_k t$, указанная цепь также автоматически реструктурируется и в ней возникает на время $t_p \approx 4,6 \frac{1}{\tau}$ дополнительный (скоротечный) переходный процесс.

Таким образом, в работе представлено математическое описание нового разложения периодических несинусоидальных сигналов, названного автором Фурье-комбинированным сингулярисным разложением.

1. Божко А. Е. Аргументированная детализация новой концепции о переходных процессах в электроцепях // Доп. НАН України. – 2007. – № 6. – С. 81–87.
2. Божко А. Е. О сингулярисном разложении скачкообразной функции // Там само. – 2008. – № 2. – С. 42–47.
3. Бронштейн И. Н., Семендяев К. А. Справочник по математике. – Москва: ГИТТЛ, 1956. – 608 с.
4. Бессонов Л. А. Теоретические основы электротехники. – Москва: Высш. шк., 1978. – 528 с.
5. Божко А. Е. Об автоматической реструктуризации электрических цепей с реактивными элементами при полигармонических входных сигналах // Доп. НАН України. – 2002. – № 11. – С. 101–103.
6. Божко А. Е. Эффект автоматической реструктуризации механических систем, работающих в условиях действия полигармонических вибраций и ударов // Там само. – 2005. – № 1. – С. 47–49.

7. Божко А. Е. Об условных сопротивлениях электроцепей при полигармонических входных сигналах // Там само. – 2007. – № 2. – С. 87–95.

*Институт проблем машиностроения
им. А. Н. Подгорного НАН Украины, Харьков*

Поступило в редакцию 01.04.2008

Corresponding Member of the NAS of Ukraine **A. E. Bozhko**

On a Fourier-combined singularisnal expansion of periodic nonsinusoidal signals

The substantiation of a Fourier-combined singularisnal expansion of periodic nonsinusoidal signals is given.