



УДК 621.3(075.8)

© 2010

Член-корреспондент НАН України А. Е. Божко

## Тригонометрические формулы полных сопротивлений $RL$ , $RC$ , $RLC$ электроцепей

*Пропонуються адекватні класичним тригонометричні формули повних опорів  $RL$ ,  $RC$ ,  $RLC$  електричних кіл.*

В теоретических основах электротехники, например в [1], законсервировались формулы полных сопротивлений  $RL$ ,  $RC$ ,  $RLC$  электроцепей в соответствующем виде

$$z_L = \sqrt{R^2 + (\omega L)^2}, \quad z_C = \sqrt{R^2 + \left(\frac{1}{\omega C}\right)^2}, \quad z_{RLC} = \sqrt{R^2 + \left(\omega L - \frac{1}{\omega C}\right)^2}. \quad (1)$$

Однако при проведении экспериментов с указанными электроцепями, используя осциллограф, омметр, измеряющий активное сопротивление, при синусоидальном входном напряжении  $U(t) = U_a \sin \omega t$ , где  $U_a$  — амплитуда;  $\omega$  — круговая частота;  $t$  — время, зная  $U_a$ ,  $R$  и сдвиг фаз  $\varphi$  между  $U(t)$  и током  $i(t)$  в цепи, задаваясь любым значением угла  $\omega t$  независимо от частоты, можно определить полное сопротивление этой цепи. Поясним наше утверждение.

Возьмем цепь  $RL$ . Уравнение этой цепи следующее:

$$U_a \sin \omega t = Ri(t) + L \frac{di(t)}{dt} = RI_a \sin(\omega t - \varphi) + \omega L \cos(\omega t - \varphi), \quad (2)$$

где  $I_a$  — амплитуда тока.

Из (2) получаем полное сопротивление

$$z_{RL} = \frac{U_a}{I_a} = \frac{R \sin(\omega t - \varphi) + \omega L \cos(\omega t - \varphi)}{\sin \omega t}. \quad (3)$$

В (3) введем тригонометрические преобразования [2]  $\sin(\omega t \pm \varphi) = \sin \omega t \cos \varphi \pm \cos \omega t \sin \varphi$ ,  $\cos(\omega t \pm \varphi) = \cos \omega t \cos \varphi \mp \sin \omega t \sin \varphi$  и  $\operatorname{tg} \varphi = \omega L/R$ . С учетом этих преобразований (3) принимает вид

$$z_{RL} = R \frac{(\sin \omega t \cos \varphi - \cos \omega t \sin \varphi) + \operatorname{tg} \varphi (\cos \omega t \cos \varphi + \sin \omega t \sin \varphi)}{\sin \omega t}. \quad (4)$$

Формула (4) представляет собой тригонометрическую форму полного сопротивления в  $RL$  цепи. Проверим соответствие этой формулы формуле (1) для  $RL$  цепи. При этом будем учитывать, что  $\sin \varphi = \omega L / \sqrt{R^2 + (\omega L)^2}$ ;  $\cos \varphi = R / \sqrt{R^2 + (\omega L)^2}$ . Зададимся несколькими значениями углов  $\omega t$ , например, пока  $0, \pi/4, \pi/2, \pi$ . Тогда из (4) получим  $z_{RL0} = R \frac{2 \sin \varphi}{0} = \infty$ , что, в принципе, является неопределенностью. Для четкого выяснения применим правило Лопиталья [2], продифференцировав по  $t$  числитель и знаменатель (4) и подставив затем  $\omega t = 0$ . В результате находим

$$\begin{aligned} z_{L0} &= R(\cos \varphi + \operatorname{tg} \varphi \sin \varphi) = R \left( \frac{R}{\sqrt{R^2 + (\omega L)^2}} + \frac{(\omega L)^2}{R \sqrt{R^2 + (\omega L)^2}} \right) = \sqrt{R^2 + (\omega L)^2}, \\ z_{L\pi/4} &= R \left[ \cos \varphi - \sin \varphi + \frac{\omega L}{R} (\cos \varphi + \sin \varphi) \right] = \sqrt{R^2 + (\omega L)^2}, \\ z_{L\pi/2} &= R \cos \varphi + \omega L \sin \varphi = \sqrt{R^2 + (\omega L)^2}, \\ z_{L\pi} &= \frac{R \sin \varphi + \omega L \cos \varphi}{0} = \infty, \end{aligned}$$

что также является неопределенностью. Применяя правило Лопиталья к (4) и подставляя  $\omega t = \pi$ , получим

$$z_{L\pi} = R(\cos \varphi + \operatorname{tg} \varphi \sin \varphi) = \sqrt{R^2 + (\omega L)^2}.$$

Итак, в результате проведенной проверки убеждаемся, что формула (4) адекватна классической формуле полного сопротивления  $RL$  цепи.

Перейдем теперь к исследованию  $RC$  цепи. Уравнение этой цепи такое:

$$U_a \sin \omega t = RI_a \sin(\omega t + \varphi) + \frac{I_a}{c} \int \sin(\omega t + \varphi) dt = Ri_a \sin(\omega t + \varphi) - \frac{I_a}{\omega c} \cos(\omega t + \varphi). \quad (5)$$

Из (5) получаем выражение полного сопротивления в виде

$$z_{RC} = \frac{U_a}{I_a} = \frac{R \sin(\omega t + \varphi_C) - \frac{1}{\omega c} \cos(\omega t + \varphi)}{\sin \omega t}, \quad (6)$$

где  $\varphi_C = \operatorname{arctg}(1/(R\omega c))$ . Здесь также можно задать любым углом  $\omega t$  и определить соответствие (6) классической формуле полного сопротивления для  $RC$  цепи. Для краткости возьмем  $\omega t = \pi/4$ . Применим также к (6) те же тригонометрические преобразования. Тогда (6) будет следующим:

$$z_{RC} = R \frac{(\sin \omega t \cos \varphi_C + \cos \omega t \sin \varphi_C) - \operatorname{tg} \varphi_C (\cos \omega t \cos \varphi_C - \sin \omega t \sin \varphi_C)}{\sin \omega t}. \quad (7)$$

Подставив в (7)  $\omega t = \pi/2$ , получим

$$z_{RC\pi/2} = R \cos \varphi_C + \frac{1}{\omega c} \sin \varphi_C = \frac{R^2 + \left(\frac{1}{\omega c}\right)^2}{\sqrt{R^2 + \left(\frac{1}{\omega c}\right)^2}}.$$

Здесь также видна адекватность (6) или (7) классической формуле полного сопротивления в  $RC$  цепи. Другие значения  $\omega t = 0, \pi/4, \pi$  подставлять не будем, так как в этих случаях также видна рассматриваемая адекватность формул.

Далее рассмотрим  $RLC$  цепь (последовательное соединение  $R, L, C$ )

$$U(t) = Ri(t) + L \frac{di(t)}{dt} + \frac{1}{c} \int i(t) dt$$

или при  $U(t) = U_a \sin \omega t, i(t) = I_a \sin(\omega t \pm \varphi)$  это уравнение принимает вид

$$U_a \sin \omega t = RI_a \sin(\omega t \pm \varphi_C) + \omega L \cos(\omega t \pm \varphi_C) - \frac{1}{\omega c} \sin(\omega t \pm \varphi_C),$$

откуда полное сопротивление

$$z_{RLC} = \frac{U_a}{I_a} = \frac{1}{\sin \omega t} \left[ R \sin(\omega t \pm \varphi) + \omega L \cos(\omega t \pm \varphi) - \frac{1}{\omega c} \sin(\omega t \pm \varphi) \right], \quad (8)$$

где

$$\varphi = \operatorname{arctg} \frac{\omega L - \frac{1}{\omega c}}{R}, \quad \sin \varphi_{RLC} = \frac{\omega L - \frac{1}{\omega c}}{\sqrt{R^2 + \left(\omega L - \frac{1}{\omega c}\right)^2}},$$

$$\cos \varphi_{RLC} = \frac{R}{\sqrt{R^2 + \left(\omega L - \frac{1}{\omega c}\right)^2}}.$$

Применяя к (8) те же тригонометрические преобразования, находим

$$z_{RLC} = \frac{1}{\sin \omega t} R [\sin \omega t \cos \varphi \pm \cos \omega t \sin \varphi + \operatorname{tg} \varphi (\cos \omega t \cos \varphi \mp \sin \omega t \sin \varphi)]. \quad (9)$$

Подставив в (9)  $\omega t = \pi/2$ , получим

$$z_{RLC\pi/2} = R(\cos \varphi \mp \operatorname{tg} \varphi \sin \varphi). \quad (10)$$

При  $\omega L > 1/\omega c, \varphi < 0$ . Тогда (10) имеет вид

$$z_{RLC\pi/2} = R(\cos \varphi + \operatorname{tg} \varphi \sin \varphi) = \frac{R^2}{\sqrt{R^2 + \left(\omega L - \frac{1}{\omega c}\right)^2}} + \frac{\left(\omega L - \frac{1}{\omega c}\right)^2}{\sqrt{R^2 + \left(\omega L - \frac{1}{\omega c}\right)^2}} =$$

$$= \sqrt{R^2 + \left(\omega L - \frac{1}{\omega c}\right)^2},$$

т. е. и в этом случае тригонометрические формулы (8), (9) соответствуют классической.

Далее при  $\omega L < 1/\omega c$ ,  $\varphi > 0$ .  $\omega t = \pi/2$  (9) имеет вид

$$z_{RLC\pi/2} = R(\cos \varphi + \operatorname{tg} \varphi \sin \varphi) = \frac{R^2}{\sqrt{R^2 + \left(\omega L - \frac{1}{\omega c}\right)^2}} + \frac{\left(\omega L - \frac{1}{\omega c}\right)^2}{\sqrt{R^2 + \left(\omega L - \frac{1}{\omega c}\right)^2}} =$$

$$= \sqrt{R^2 + \left(\omega L - \frac{1}{\omega c}\right)^2}.$$

Здесь также видна полная адекватность тригонометрической формулы полного сопротивления  $z_{RLC}$  классической формуле.

Теперь рассмотрим  $RLC$  цепь при параллельном соединении  $L$  и  $C$  и  $L \parallel C$  соединены последовательно с  $R$ . Уравнения такой цепи следующие:

$$\left. \begin{aligned} U(t) &= Ri(t) + L \frac{di_L(t)}{dt}, \\ U(t) &= Ri(t) + \frac{1}{c} \int i_C(t) dt, \\ i(t) &= i_L(t) + i_C(t). \end{aligned} \right\} \quad (11)$$

Для этой цепи можно применить правило определения токов  $i_L(t)$  и  $i_C(t)$

$$\left. \begin{aligned} i_L(t) &= i(t) \frac{-\frac{1}{\omega c}}{\omega L - \frac{1}{\omega c}}; \\ i_C(t) &= i(t) \frac{\omega L}{\omega L - \frac{1}{\omega c}}. \end{aligned} \right\} \quad (12)$$

Здесь также  $U(t) = U_a \sin \omega t$ ,  $i(t) = I_a \sin(\omega t \pm \varphi)$  и тогда (11) с учетом (12) записывается выражениями

$$U_a \sin \omega t = RI_a \sin(\omega t \pm \varphi) - I_a \omega L \frac{\cos(\omega t \pm \varphi)}{\omega^2 Lc - 1}. \quad (13)$$

Уравнение (13) соответствует двум уравнениям (11). Из (13) получаем полное сопротивление рассматриваемой цепи

$$z_{RL\parallel C} = \frac{U_a}{I_a} = \frac{1}{\sin \omega t} \left[ R \sin(\omega t \pm \varphi) - \frac{\omega L \cos(\omega t \pm \varphi)}{\omega^2 Lc - 1} \right]. \quad (14)$$

Здесь  $\operatorname{arctg} \varphi = -\frac{\omega L}{(\omega^2 Lc - 1)R}$ . Формулу (14) можно представить в виде

$$z_{RL\parallel C} = \frac{1}{\sin \omega t} R [\sin(\omega t \pm \varphi) + \operatorname{tg} \varphi \cos(\omega t \pm \varphi)]. \quad (15)$$

Применяя к (15), как и ранее, тригонометрические преобразования, получим выражение, подобное (9). Далее повторяем такую же процедуру, как для цепи  $RLC$  при последовательном соединении элементов. Здесь также  $z_{RL\parallel C} = \sqrt{R^2 + (\omega L - 1/\omega C)^2}$ , т.е. полное соответствие классической формуле.

Заметим, что, приравнявая тригонометрические формулы полных сопротивлений к классическим в соответствующих электроцепях, можно при известных  $R$  и  $\omega$  определять величины  $L$  и  $C$  в  $RL$ ,  $RC$  цепях соответственно. В  $RLC$  — для определения  $L$  и  $C$  необходимо иметь два уравнения, так как имеются два неизвестных параметра. Поэтому предлагается в эксперименте измерить в электроцепи угол  $\varphi = \varphi_1$  при  $RLC_1$ , а затем изменить частоту с  $\omega_1$  на  $\omega_2$  и опять измерить угол  $\varphi = \varphi_2$ . Для цепи  $RL \parallel C$  процедура подобная.

Активное сопротивление в исследуемой электроцепи можно определить следующим методом: дважды подключить последовательно с электроцепью известные активные сопротивления  $R_1$  и  $R_2$ . Затем измерить углы  $\varphi_1$  и  $\varphi_2$  соответственно. Тогда получим, например, в  $RL$  цепи  $\operatorname{tg} \varphi_1 = \omega L / (R + R_1)$  и  $\operatorname{tg} \varphi_2 = \omega L / (R + R_2)$ , где  $R$  — неизвестное активное сопротивление.

Из этих формул получаем

$$(R + R_1) \operatorname{tg} \varphi_1 = (R + R_2) \operatorname{tg} \varphi_2,$$

откуда находим активное сопротивление, описываемое выражением

$$R = \frac{R_2 \operatorname{tg} \varphi_2 - R_1 \operatorname{tg} \varphi_1}{\operatorname{tg} \varphi_1 - \operatorname{tg} \varphi_2}.$$

Если же необходимо вычислить частоту  $\omega$ , то в цепь с активным сопротивлением  $R$  следует последовательно включить известную емкость  $C$  и тогда получим  $\operatorname{tg} \varphi = 1/(\omega CR)$ , откуда  $\omega = 1/(R C \operatorname{tg} \varphi)$ .

Итак, приведем формулы, определяющие  $L$  и  $C$  в рассматриваемых электроцепях. Для  $RL$ ,  $RC$  цепей  $L = (R/\omega) \operatorname{tg} \varphi_L$ ,  $C = 1/(\omega R \operatorname{tg} \varphi_C)$ . Для цепи  $RLC$  индуктивность  $L$  и емкость  $C$  выражается формулами

$$\left. \begin{aligned} L &= \frac{1}{\omega_1} \left( R \operatorname{tg} \varphi_1 + \frac{\omega_2 \operatorname{tg} \varphi_1 - \omega_1 \operatorname{tg} \varphi_2}{\omega_2^2 - \omega_1^2} \right); \\ C &= \frac{\omega_2^2 - \omega_1^2}{R \omega_1 \omega_2 (\omega_2 \operatorname{tg} \varphi_1 - \omega_1 \operatorname{tg} \varphi_2)}. \end{aligned} \right\}$$

Для цепи  $RL \parallel C$   $L$  и  $C$  имеют вид

$$\left. \begin{aligned} L &= \frac{R \operatorname{tg} \varphi_1 \operatorname{tg} \varphi_2 (\omega_1^2 + \omega_2^2)}{\omega_1 [\omega_1 \operatorname{tg} \varphi_1 (\omega_2 \operatorname{tg} \varphi_1 - \omega_1 \operatorname{tg} \varphi_2) + (\omega_1^2 + \omega_2^2) \operatorname{tg} \varphi_2]}; \\ C &= \frac{\omega_2 \operatorname{tg} \varphi_1 - \omega_1 \operatorname{tg} \varphi_2}{R \operatorname{tg} \varphi_1 \operatorname{tg} \varphi_2 (\omega_2^2 + \omega_1^2)}. \end{aligned} \right\}$$

Таким образом, в результате данного исследования выведены тригонометрические формулы полных сопротивлений в  $RL$ ,  $RC$ ,  $RLC$ ,  $RL \parallel C$  электроцепях, которые полностью адекватны классическим формулам [1]. Полученные тригонометрические формулы при эксперименте облегчают нахождение полных сопротивлений рассматриваемых электроцепей. В эксперименте определяются активное сопротивление  $R$  и угол  $\varphi$  между  $U(t)$  и  $i(t)$ . Для

определения  $L$  и  $C$  в  $RLC$  и  $RL \parallel C$  цепях следует варьировать один раз частотой  $\omega$ , т. е. иметь в распоряжении значения углов  $\varphi_1$  и  $\varphi_2$  при  $\omega_1$  и  $\omega_2$  соответственно.

По нашему мнению, представленные тригонометрические формулы полных сопротивлений электроцепей могут войти в справочники по электротехнике.

1. Бессонов Л. А. Теоретические основы электротехники. – Москва: Высш. шк., 1978. – 528 с.
2. Бронштейн И. Н., Семендяев К. А. Справочник по математике. – Москва: ГИТТЛ, 1956. – 608 с.

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

*Поступило в редакцию 17.01.2008*

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

### **Trigonometric formulae for complete resistances of $RL$ , $RC$ , and $RLC$ electric circuits**

*The trigonometric formulae for complete resistances of  $RL$ ,  $RC$ ,  $RLC$  electric circuits are offered. These formulae are adequate to the classical ones.*