

ИЗВЕСТИЯ  
ТОМСКОГО ОРДЕНА ОКТЯБРЬСКОЙ РЕВОЛЮЦИИ И ОРДЕНА ТРУДОВОГО  
КРАСНОГО ЗНАМЕНИ ПОЛИТЕХНИЧЕСКОГО ИНСТИТУТА ИМ. С. М. КИРОВА

Том 295

1976

## О РАСЧЕТЕ ПЕРЕХОДНЫХ ПРОЦЕССОВ В ЛИНЕЙНЫХ ЦЕПЯХ ПРИ СЛОЖНЫХ ВОЗДЕЙСТВИЯХ

П. П. ГАЛИНСКИЙ

(Представлена научным семинаром кафедры теоретических основ электротехники)

Переходные процессы в линейных цепях с источниками э. д. с. и тока, описываемых гладкими или кусочно-гладкими функциями, обычно исследуются при помощи интегралов наложения (Дюамеля, Фурье), либо операторным методом. Названные методы являются универсальными для своих областей применения. Указанные универсальные методы в ряде случаев приводят к громоздким записям и вычислениям. Это обстоятельство оправдывает поиск методов непосредственного интегрирования дифференциальных уравнений состояния электрических цепей (классический метод) не только для случаев постоянных и гармонических источников, но и в случае источников, описываемых другими функциями.

В классическом методе, как известно, решение находится по методу суперпозиции в виде суммы частного решения полного уравнения (или системы уравнений) — принужденная составляющая решения — и общего решения однородного уравнения — свободная составляющая решения.

Для произвольных функций-воздействий возможно отдельное нахождение постоянных принужденного решения при несовпадении функций принужденной и свободной реакции цепи. При совпадении функций принужденной и свободной составляющей решения постоянные интегрирования находятся совместно для обоих составляющих решения так, как это принято в классическом методе при постоянных и гармонических воздействиях для постоянных свободного решения.

Вид функции принужденной реакции определяется видом функции возмущения (э. д. с., источника тока). В большинстве случаев вид принужденной реакции может быть определен суммой функции возмущения и ее производных. Это справедливо для функций возмущения, представляющих целые полиномы, показательные, гиперболические, гармонические функции и их попарные произведения. Например, для возмущения  $e(t) = mt$  составляется сумма  $e(t) + e'(t) = mt + m$ . Вторая и высшие производные равны нулю. По полученной сумме составляется функция принужденной реакции  $i_{\text{пр}}(t) = at + b$ , где  $a$  и  $b$  — постоянные.

Для  $e(t) = Ete^{-\alpha t}$  можно составить сумму  $e(t) + e'(t) = Ete^{-\alpha t} - \alpha Ete^{-\alpha t} + Ee^{-\alpha t}$ . Высшие производные функций нового вида не дают, следовательно,  $i_{\text{пр}}(t) = ate^{-\alpha t} + be^{-\alpha t}$ , где  $a$ ,  $b$  — постоянные.

Аналогично для  $e(t) = mt^2$  определяется функция принужденной реакции в виде квадратной параболы общего вида

$$i_{np}(t) = at^2 + bt + c.$$

Для цепи  $n$ -го порядка после определения вида принужденной реакции записывается система  $n$  уравнений относительно независимых переменных — токов в индуктивностях и напряжений на емкостях для времени переходного процесса  $t \geq 0$ :

$$\vec{ai} = \vec{e}. \quad (1)$$

Определяются начальные значения указанных переменных и  $n-1$  их первых производных. По главному определителю составляется характеристическое уравнение и находятся его корни. Далее порядок вычисления различен в зависимости от совпадения или несовпадения функций свободной и принужденной реакции. Если эти функции не совпадают, то принужденная реакция определяется независимо подстановкой функции принужденной реакции в систему уравнений (1):

$$\vec{a} \vec{i}_{np} = \vec{e}. \quad (2)$$

Приравнивая в полученной системе (2) коэффициенты при одинаковых функциях в обеих частях равенства (функциональный баланс), получаем линейную алгебраическую систему уравнений относительно неизвестных постоянных  $d$  принужденной реакции

$$\vec{a}_1 \vec{d} = \vec{e}_1, \quad (3)$$

из которой эти постоянные определяются. Наконец, постоянные свободной реакции находятся по начальным значениям как обычно в классическом методе.

Если же какая-либо функция возмущения совпадает с функцией свободной реакции, то это равносильно появлению (дополнительного) кратного корня. Тогда выделить принужденную реакцию не представляется возможным, постоянные принужденной и свободной реакции определяются совместно как в случае кратных корней. Но и в этом случае подстановка в систему (1) суммы связанных кратностью корня слагаемых принужденного и свободного решения дает недостающие линейные алгебраические уравнения для совместного определения постоянных свободного и принужденного решения.

Пример. В цепь (рис. 1) включаются в момент  $t=0$  источник линейной э. д. с.  $e(t) = Et$  и источник экспоненциального тока  $I(t) = I_0 e^{-\alpha t}$ . Определить токи и напряжения переходного процесса.

Будем искать вначале независимые величины  $i_L(t) = i$  и  $u_c(t) = u$ . Принужденные составляющие решения от действия э. д. с. и источника тока будем находить по методу наложения.

Принужденные от действия э. д. с. имеют вид

$$i_{np}^e = At + B; \quad u_{np}^e = Dt + F;$$

принужденные от источника тока

$$i_{np}^I = M e^{-\alpha t}, \quad u_{np}^I = N e^{-\alpha t}.$$

Составляем систему уравнений для послекоммутационной схемы и исключаем из нее зависимую величину  $i_R$  по уравнению для узла

$$i_R = i + C \frac{du}{dt} - I(t).$$

В результате получим систему уравнений относительно независимых величин ( $i = i_L$ ,  $u = u_c$ ):

$$\left. \begin{array}{l} (R+r)i + L \frac{di}{dt} + RC \frac{du}{dt} = e(t) + RI(t), \\ -ri - L \frac{di}{dt} + u = 0. \end{array} \right\} (*)$$

Начальные независимые величины находим из докоммутационной схемы:  $i(0) = 0$ ,  $u(0) = 0$ . Подставляя эти значения и  $t = 0$  в систему (\*), находим начальные значения производных:  $i'(0) = 0$ ,  $u'(0) = -I/C$ .

Характеристическое уравнение получаем, приравнивая нулю главный определитель системы (\*)

$$\begin{vmatrix} R+r+Lp & RCp \\ -r-Lp & 1 \end{vmatrix} = 0, (R+r+Lp) \cdot 1 + (r+Lp)RCp = 0.$$

Из последнего определяем корни  $P_1$  и  $P_2$ .

Свободные составляющие при различных корнях имеют вид

$$\begin{aligned} i_{cb}(t) &= A_1 e^{P_1 t} + A_2 e^{P_2 t}, \\ u_{cb}(t) &= B_1 e^{P_1 t} + B_2 e^{P_2 t}; \end{aligned}$$

при кратных корнях  $P_1 = P_2 = -a$ :

$$\begin{aligned} i_{cb}(t) &= (A_3 + A_4 t) e^{-at}; \\ u_{cb}(t) &= (B_3 + B_4 t) e^{-at}. \end{aligned}$$

Принужденные от э.д.с. (линейные функции) не совпадают со свободными функциями (экспонентами), поэтому их можно находить независимо подстановкой этих принужденных в систему (\*):

$$\begin{aligned} (R+r)(At+B) + L \frac{d}{dt}(At+B) + RC \frac{d}{dt}(Dt+F) &= Et; \\ -r(At+B) - L \frac{d}{dt}(At+B) + Dt + F &= 0. \end{aligned}$$

Методом функционального баланса (приравнивая коэффициенты при одинаковых функциях) получаем из последней системы алгебраическую линейную систему (\*\*\*) относительно постоянных принужденного решения  $A$ ,  $B$ ,  $D$ ,  $F$  и определяем эти постоянные.

$$\begin{aligned} t & \left\{ \begin{array}{l} (R+r)A = E, \\ -rA + D = 0, \end{array} \right. \\ t^0 & \left\{ \begin{array}{l} (R+r)B + LA + RCD = 0, \\ -rB - LA + F = 0. \end{array} \right. \end{aligned} \right\} (**)$$

Принужденные от экспоненциального источника тока в случае несовпадения корней  $p_1$  и  $p_2$  свободного режима с показателем  $-\alpha$  вы-

нуждающей функции источника тока находится независимо от постоянных свободного решения. При этом можно использовать систему (\*) и названный универсальный метод функционального баланса:

$$(R+r)Me^{-\alpha t} + L \frac{d}{dt}(Me^{-\alpha t}) + RC \frac{d}{dt}(Ne^{-\alpha t}) = R \cdot Ie^{-\alpha t};$$

$$-rMe^{-\alpha t} - L \frac{d}{dt}(Me^{-\alpha t}) + Ne^{-\alpha t} = 0.$$

Откуда получаем алгебраическую систему относительно  $M$  и  $N$ :

$$(R+r-\alpha L)M - \alpha RCN = RI;$$

$$(-r+\alpha L)M + N = 0,$$

и определяем эти постоянные.

Однако для определения принужденной экспоненциальной реакции (при неравенстве показателя  $s = -\alpha$  корням  $p_1$  и  $p_2$ ) можно воспользоваться хорошо разработанными методами расчета цепей постоянного тока. Поскольку для постоянного тока, комплексного гармонического и экспоненциального тока базовой функцией является экспонента, то для этих токов одинаково применимы общие методы расчета, теория четырехполюсников, понятие передаточной (системной) функции и т. д. [1, 2].

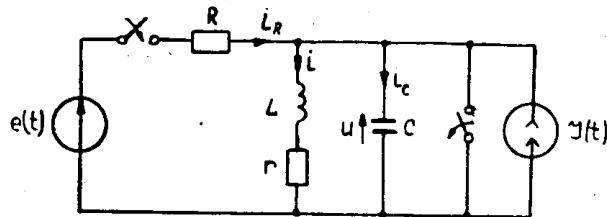


Рис. 1.

Полагая, что в цепи рис. 1 действует только экспоненциальный источник тока  $I(t) = Ie^{-\alpha t}$ , рассчитаем принужденный режим методом узловых напряжений.

Напряжение между узлами, равное напряжению на конденсаторе,

$$N = U_c(-\alpha) = \frac{I}{\frac{1}{R} + \frac{1}{r-\alpha L} - \alpha C}.$$

Ток индуктивности

$$M = I_L(-\alpha) = \frac{N}{r-\alpha L}.$$

Здесь использованы понятия сопротивлений резистора, индуктивности и емкости для экспоненциального воздействия ( $R, sL, 1/sC, s = -\alpha$ ).

Нетрудно убедиться, что результат по методу узловых напряжений совпадает с результатом решения предыдущей системы метода функционального баланса.

Определив таким образом обе принужденные составляющие — линейную и экспоненциальную, далее определяем постоянные свободного режима обычным для классического метода путем через начальные значения величин и их производных.

Рассмотрим теперь случаи совпадения принужденной и свободной экспоненциальных функций.

Если  $p_2 \neq p_1 = -\alpha$ , то связанными являются свободная составляющая от корня  $p_1$  и принужденная от экспоненциального тока. Их постоянные следует находить совместно:

$$i(p_1, \alpha) = (A_1 + A_3 t) e^{-\alpha t}; \\ u(p_1, \alpha) = (B_1 + B_3 t) e^{-\alpha t}.$$

Подставляя эти значения в систему (\*), сохранив в правой части последней только  $RI(t)$ , и составляя баланс коэффициентов для функции  $e^{-\alpha t}$ , получим два дополнительных уравнения относительно постоянных  $A_1, A_3, B_1, B_3$ :

$$(R+r-\alpha L)A_1 - \alpha RCB_1 + LA_3 + RCB_3 = RI, \\ -(r-\alpha L)A_1 + B_1 - LA_3 = 0.$$

Остальные четыре уравнения относительно постоянных  $A_1, A_2, A_3, B_1, B_2, B_3$  получаются из начальных условий для независимых величин

$$i(t) = At + B + (A_1 + A_3 t) e^{-\alpha t} + A_2 e^{p_2 t}; \\ u(t) = Dt + F + (B_1 + B_3 t) e^{-\alpha t} + B_2 e^{p_2 t}$$

и их производных.

Если же оба корня совпадают с показателем экспоненциального источника тока  $p_1 = p_2 = -\alpha$ , то все три экспоненциальных слагаемых оказываются связанными

$$i(p_1, p_2, \alpha) = (A_1 + A_2 t + A_3 t^2) e^{-\alpha t}; \\ u(p_1, p_2, \alpha) = (B_1 + B_2 t + B_3 t^2) e^{-\alpha t}.$$

Подстановка этих значений в систему (\*) и последующий баланс для  $e^{-\alpha t}$  дает два уравнения относительно постоянных интегрированич

$$(R+r-\alpha L)A_1 - \alpha RCB_1 + LA_2 + RCB_2 = RI; \\ -(r-\alpha L)A_1 + B_1 - LA_2 = 0.$$

Остальные четыре уравнения, как и в предыдущем случае, получаются из начальных условий для тока  $i = i_{\text{пр}} + i_{\text{св}}$  и напряжения  $u = u_{\text{пр}} + u_{\text{св}}$ .

#### ЛИТЕРАТУРА

1. К. М. Поливанов. Теоретические основы электротехники. Т. 1, «Энергия», 1972.
2. Ф. Реза и С. Сили. Современный анализ электрических цепей. «Энергия», 1964.