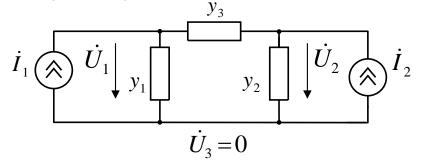
# 2.9. Метод узловых потенциалов.

Отыскиваются потенциалы узлов

определяются напряжения на ветвях и токи в них.

## Пример:



$$\dot{U}_{\scriptscriptstyle 3} = 0$$
 - опорный узел

По 1-му закону Кирхгофа:

$$\dot{U}_2$$
  $\dot{U}_2$   $\dot{D}_2$   $\dot{I}_2$   $\dot{I}_1 = y_1\dot{U}_1 + y_3(\dot{U}_1 - \dot{U}_2)$   $\dot{I}_2 = y_2\dot{U}_2 + y_3(\dot{U}_2 - \dot{U}_1)$   $\dot{I}_1 = (y_1 + y_3)\dot{U}_1 - y_3\dot{U}_2$   $\dot{I}_2 = -y_3\dot{U}_1 + (y_2 + y_3)\dot{U}_2$ 

В общем случае, если схема содержит q узлов, получается q—1 уравнений:

$$\begin{cases} \dot{I}_{1} = y_{11}\dot{U}_{1} + y_{12}\dot{U}_{2} + \dots + y_{1,q-1}\dot{U}_{q-1} \\ \dot{I}_{2} = y_{21}\dot{U}_{1} + y_{22}\dot{U}_{2} + \dots + y_{2,q-1}\dot{U}_{q-1} \\ \vdots \\ \dot{I}_{q-1} = y_{q-1,1}\dot{U}_{1} + y_{q-1,2}\dot{U}_{2} + \dots + y_{q-1,q-1}\dot{U}_{q-1} \end{cases}$$

Последний q-й узел принят за опорный (базисный), выбор опорного узла произволен.

- $I_k$  суммарный ток всех источников, втекающих в k-й узел (берутся только те источники, которые непосредственно соединены с данным узлом)
- $y_{kk}$  собственная проводимость k-го узла (сумма проводимостей всех ветвей, сходящихся в данном узле)
- ${\mathcal Y}_{km}$  проводимость связи между k-м и смежным с ним m-м узлом (сумма проводимостей всех ветвей, соединяющих эти узлы, взятая всегда со знаком «минус» при выбранном направлении отсчета узловых потенциалов к базовому узлу, независимо от того, является ли схема планарной или непланарной)

Решение:  $\dot{U}_k = \frac{1}{\Lambda} \sum_{1}^{q-1} \dot{I}_m \Delta_{mk}, \quad k = 1, 2, ..., q-1, \quad \Delta$  - определитель системы

 $\Delta_{\mathit{mk}}$  - алгебраическое дополнение элемента  $\mathcal{Y}_{\mathit{mk}}$ 

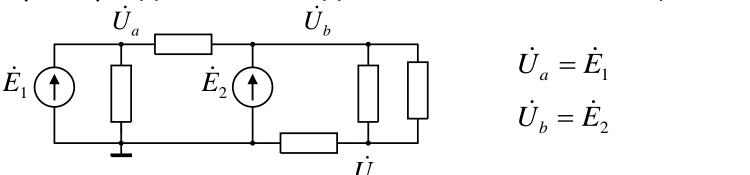
#### Замечания:

Уравнение для узловых потенциалов записаны предположении, что схема содержит только источники тока. Если имеются источники напряжения, то их предварительно заменить эквивалентными источниками тока:

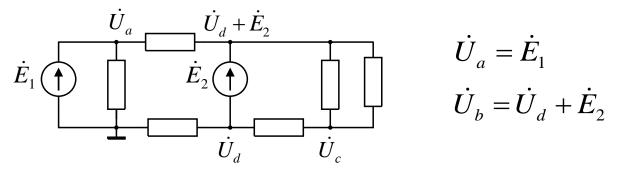
$$\dot{I}_{\Gamma} = \dot{E}y_{\Gamma}$$

**2.** При наличии ветвей с идеальными ЭДС  $(y_r = \infty)$  удобно базисный узел выбрать так, чтобы эти ветви непосредственно примыкали, тогда противоположные узлы этих ветвей будут иметь уже известные узловые потенциалы, т.е. число неизвестных уменьшается.

Пример: здесь только один неизвестный потенциал  $\,U_{\scriptscriptstyle C}\,$ 



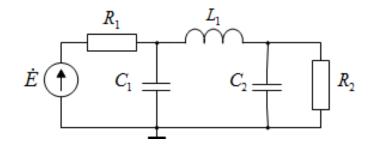
3. Если не удается «заземлить» все ветви с идеальными ЭДС, т.е. остаются ветви с ЭДС, не примыкающие к базисному узлу, то к системе уравнений для неизвестных потенциалов следует добавить дополнительные уравнения, связывающие разности потенциалов узлов с известными ЭДС.



Уравнения получаются из 1-го закона Кирхгофа для токов, которые выражены через потенциалы узлов с учетом 2-го закона.

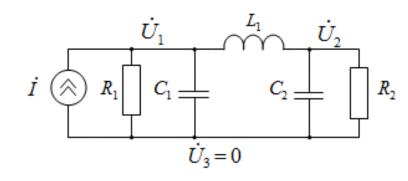
Если схема содержит q узлов и n независимых контуров, то при n < q-1 удобнее метод контурных токов, а при n>q-1 — метод узловых потенциалов.

# Пример (ФНЧ на *LC*):



Три независимых контура и q–1=2 независимых узла, т.е. удобнее метод узловых потенциалов.

$$\dot{I} = \frac{\dot{E}}{R_{\rm l}}$$
 - заменяем источник  $\dot{E}$ 



$$\vec{I} = \frac{\dot{E}}{R_1} = y_{11}\dot{U}_1 + y_{12}\dot{U}_2$$

$$= C_2 \qquad \qquad \hat{I} = \frac{\dot{E}}{R_1} = y_{11}\dot{U}_1 + y_{12}\dot{U}_2$$

$$0 = y_{21}\dot{U}_1 + y_{22}\dot{U}_2$$

$$y_{11} = \frac{1}{R_1} + j\omega C_1 + \frac{1}{j\omega L_1}, \quad y_{12} = y_{21} = -\frac{1}{j\omega L_1}, \quad y_{22} = \frac{1}{R_2} + j\omega C_2 + \frac{1}{j\omega L_1}.$$

Другое решение: Параллельные ветви  $R_2, C_2$  не содержат ЭДС и их можно заменить одним эквивалентным сопротивлением  $z_2$ 

$$\frac{R_{1}}{E} \underbrace{C_{1}}_{I_{1}} \underbrace{C_{1}}_{I_{2}} \underbrace{C_{1}}_{I_{2}} \underbrace{C_{2}}_{I_{2}} = \frac{1}{\frac{1}{R_{2}} + j\omega C_{2}} = \frac{R_{2}}{1 + j\omega R_{2}C_{2}}$$

Число независимых контуров сокращается до двух и по методу контурных токов получится система двух уравнений с двумя неизвестными:

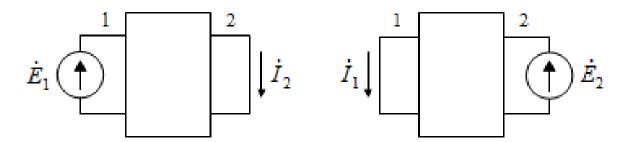
$$\dot{E} = z_{11}\dot{I}_1 + z_{12}\dot{I}_2 
0 = z_{21}\dot{I}_1 + z_{22}\dot{I}_2$$

$$z_{11} = R_1 + \frac{1}{j\omega C_1}, \quad z_{12} = z_{21} = -\frac{1}{j\omega C_1}, \quad z_{22} = z_2 + j\omega L_1 + \frac{1}{j\omega C_1}.$$

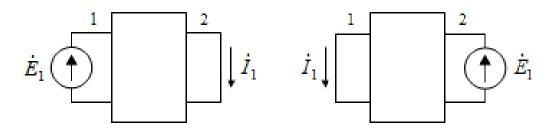
### 2.10. Теорема взаимности.

Взаимные (или обратимые) цепи:

Выберем в цепи два произвольных провода «1» и «2». ЭДС  $E_{
m 1}$  , помещенная в 1-м проводе, вызывает ток  $I_2$  во втором, а  $E_2$ во 2-м проводе вызывает в первом ток  $I_1$ . Цепь называется взаимной (обратимой), если  $I_2/E_1 = I_1/E_2$  .



Частный случай  $E_1 = E_2$  и  $I_1 = I_2$ : Пусть ЭДС, действующая в каком-либо проводе цепи, вызывает в другом проводе некоторый ток. Тогда та же ЭДС, перенесенная во второй провод, будет вызывать в первом проводе точно такой же ток (по амплитуде и фазе).



Теорема: любая цепь, состоящая из сопротивлений, индуктивностей и емкостей, является взаимной.

Замечания: 1.  $Z_{\Gamma}$   $\dot{I}_{1}$   $\dot{U}_{2}$   $K = \dot{U}_{H} / \dot{E}_{1} = \frac{Z_{H} \dot{I}_{H}}{\dot{E}_{1}}$ 

Если  $z_{\Gamma}=z_{_{\! H}}=z_{_0}$  , то перемена местами генератора и нагрузки фактически сводится к переносу  $\dot{E}_1$  со входа на выход.

цепь взаимна 
$$\longrightarrow$$
  $\dot{I}_{_{\!H}}=\dot{I}_{_{\!1}}$   $\longrightarrow$   $K_{oбp}=\frac{z_0I_{_{\!H}}}{E_{_{\!1}}}=K$ 

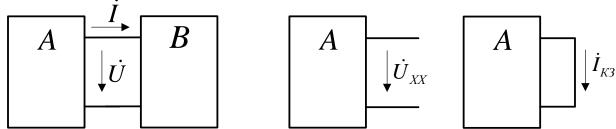
 $P_{_{\!\scriptscriptstyle H}}=\mid\dot{I}_{_{\!\scriptscriptstyle H}}\mid^2\,{
m Re}\,z_0=P_{_{\!\scriptscriptstyle Z}0}\,$  - акт. мощность одинакова в обоих направлениях

Цепь одинаково передает сигнал как вперед, так и назад, отсюда и термин — обратимость.

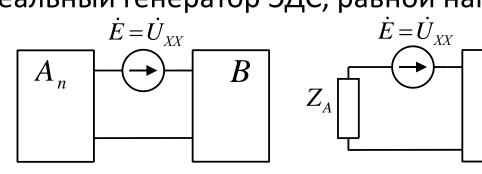
ИФНТ, доц. Купцов В.Д.: Теория Электрических Цепей 81

## 2.11. Теорема об эквивалентном источнике.

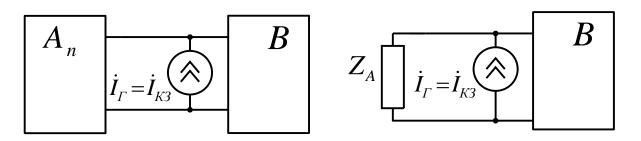
 $oldsymbol{A}$  - активный двухполюсник,  $oldsymbol{B}$  - внешняя цепь Между частями  $m{A}$  и  $m{B}$  нет магнитной связи.



1. Теорема об эквивалентном источнике напряжения (теорема **Тевенина)**: токи и напряжения во внешней цепи  ${m B}$  не изменятся, если заменить двухполюсник  $oldsymbol{A}$  пассивным двухполюсником  $A_n$  (закоротив идеальные ЭДС и разомкнув идеальные источники тока), и последовательно с ним включить идеальный генератор ЭДС, равной напряжению холостого хода:



2. **Теорема об эквивалентном источнике тока (теорема Нортона)**: токи и напряжения во внешней цепи B не изменятся, если заменить A таким же пассивным двухполюсником  $A_n$  и параллельно ему включить идеальный генератор тока  $i_{_{\Gamma}}=i_{_{
u}}$ 



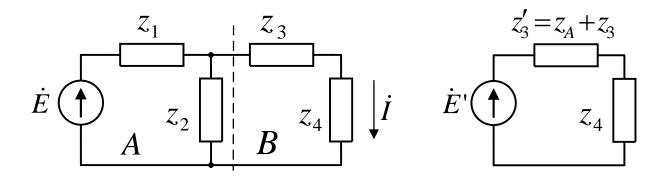
Направления отсчета  $\dot{E}$  и  $\dot{I}_{_{\Gamma}}$  соответствуют выбору направлений отсчета  $\dot{U}_{_{\chi\chi}},\,\dot{I}_{_{K3}}$ 

#### Замечания:

1. Схемы с эквивалентными источниками правильно описывают процессы во внешней цепи B; про двухполюсник A этого сказать нельзя!

- 2. Цепь  $m{B}$  может быть как пассивной, так и активной. Более того, она может быть нелинейной. Взаимность  $oldsymbol{A}$  не обязательна.
- 3. На практике можно определить параметры эквивалентного источника, не зная схемы A. Достаточно измерить  $\dot{U}_{_{xx}},~\dot{I}_{_{\kappa^2}}$  , по ним определяется  $z_A = \frac{U_{xx}}{\dot{I}}$

Пример: ток через  $z_4$  - ?



$$\dot{E}' = \dot{E} \frac{z_2}{z_1 + z_2}, \quad z_3' = \frac{z_1 z_2}{z_1 + z_2} + z_3 \qquad \longrightarrow \qquad \dot{I} = \frac{E'}{z_3' + z_4}$$