

Топологические уравнения

2. Анализ электрических цепей постоянного тока на основе законов Кирхгофа.

Законы Кирхгофа устанавливают соотношения для токов и напряжений в **разветвленных** электрических цепях. На базе законов Кирхгофа формируются уравнения электрических цепей.

При составлении уравнений по законам Кирхгофа необходимо задаться условно-положительными направлениями токов во всех ветвях, обозначив выбранное направление стрелками. Уравнения составляются для узлов и контуров схемы электрической цепи.

Ветвью электрической цепи и, соответственно, ее схемы называют участок электрической цепи, в котором ток имеет одно и то же значение вдоль всего участка. **Особая ветвь** – ветвь с идеальным источником тока J , ток в этой ветви считается известным и равным току источника.

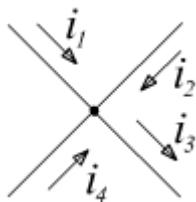
Узлом электрической цепи и, соответственно, ее схемы называют место соединения трех и более ветвей

Контуром электрической цепи и, соответственно, ее схемы называют любой замкнутый путь, проходящий по нескольким ветвям. **Независимый контур** должен содержать ветвь, входящую только в данный контур и не входящую в другие контуры.

Первый закон Кирхгофа: алгебраическая сумма токов ветвей, соединенных в одном узле, равна нулю. Уравнение, составленное по этому закону, имеет вид:

$$\sum I_k = 0,$$

причем токи, выходящие из узла, записывают в уравнении с положительным знаком, а токи, входящие в узел – с отрицательным знаком.



$$-i_1 - i_2 + i_3 + i_4 = 0$$

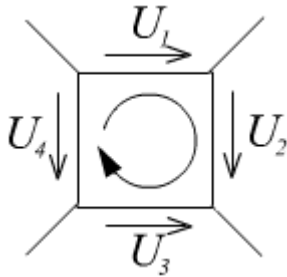


Необходимое и достаточное **количество уравнений по первому закону Кирхгофа** равно $n_1 = n_y - 1$, n_y – число узлов.

Второй закон Кирхгофа: алгебраическая сумма напряжений ветвей вдоль любого контура равна нулю. Уравнение, составленное по второму закону Кирхгофа, имеет вид:

$$\sum U_k = 0,$$

причем напряжения, направления которых совпадают с направлением обхода контура, берутся с положительным знаком, а напряжения, направления которых противоположны направлению обхода контура – с отрицательным знаком. Напряжение ветвей состоит из напряжений отдельных элементов, входящих в ветвь.



$$\sum_{K=1}^{n_B} U_K(t) = 0$$

$$U_1 + U_2 - U_3 - U_4 = 0$$

Часто пользуются еще одной формулировкой **второго закона Кирхгофа**: алгебраическая сумма напряжений в пассивных элементах (резисторах) любого контура равна алгебраической сумме ЭДС в этом контуре.

$$\sum R_k I_k = \sum E_k$$

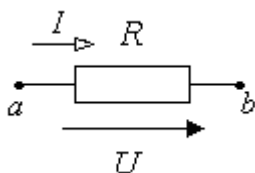


В таком случае контур не должен содержать ветви с источником тока (особые ветви), только ветви с резистивными элементами и источниками ЭДС (**RE – ветви**).

Необходимое и достаточное **количество уравнений по второму закону Кирхгофа** равно $K_{II} = n_B - (n_Y - 1)$, где n_B – число ветвей. Таким образом, число неизвестных в уравнениях, составленных по первому и второму закону Кирхгофа, будет равно числу **RE – ветвей** с неизвестными токами или напряжениями. Если в число ветвей включены особые ветви, то неизвестными являются также напряжения на источниках тока U_J .

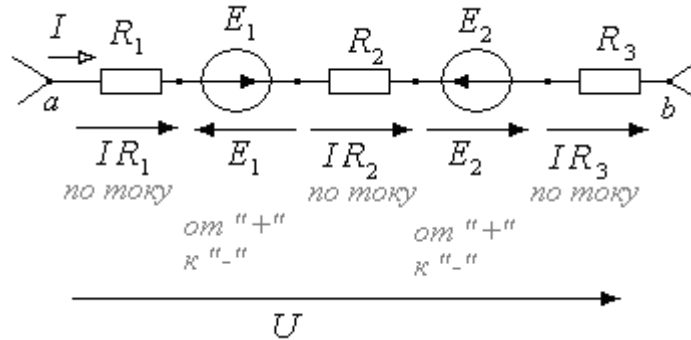
2.3. Компонентные уравнения для ветвей электрической цепи.

1) Для резистивного ветви компонентное уравнение – **закон Ома**:



$$U = R \cdot I \quad \text{или} \quad I = \frac{\varphi_a - \varphi_b}{R}.$$

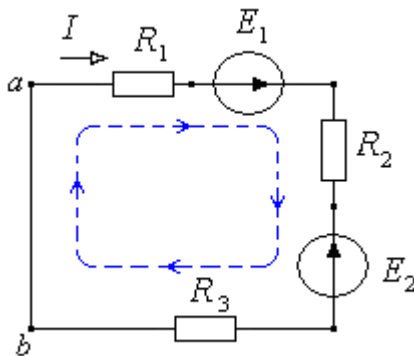
2) Для ветви, представляющей собой последовательное соединение источников ЭДС и резисторов, компонентное уравнение имеет вид **обобщенного закона Ома**:



Напряжение ветви $U = \varphi_a - \varphi_b$ в соответствии с выбранным направлением тока (от a к b) и компонентными уравнениями участков равно:

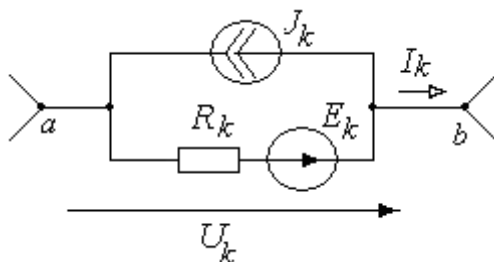
$$U = IR_1 - E_1 + IR_2 + E_2 + IR_3, \text{ следовательно } I = \frac{\varphi_a - \varphi_b + E_1 - E_2}{R_1 + R_2 + R_3}.$$

Если $\varphi_a = \varphi_b$, то для одноконтурной схемы $I = \frac{E_1 - E_2}{R_1 + R_2 + R_3}.$



Это соответствует уравнению по второму закону Кирхгофа: $I = \frac{\sum E_n}{\sum R_k} = \frac{E_1 - E_2}{R_1 + R_2 + R_3}.$

3) Для формализации математического описания цепи удобно использовать понятие **обобщенной ветви**, содержащей три типа идеализированных элементов цепей постоянного тока – резистор, идеальный источник ЭДС и источник тока:



$$U_K = \varphi_A - \varphi_B$$

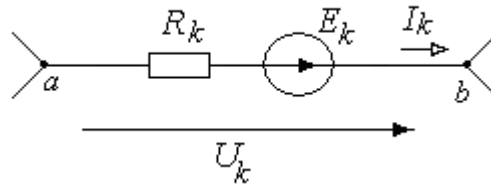
$$\begin{cases} I_K = -J_K + I_{RK} \\ U_K = U_{RK} - E_K = R_k \cdot I_{RK} - E_K \end{cases}$$

Компонентное уравнение обобщенной ветви (закон Ома для обобщенной ветви) имеет вид:

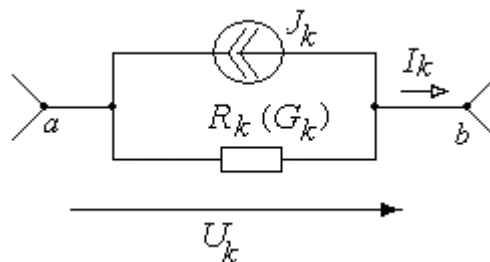
$$U_k = R_k (I_k + J_k) - E_k \text{ или } I_k = G_k (U_k + E_k) - J_k$$

Частные случаи:

- **RE – ветвь:** $J_k = 0$, $U_k = R_k I_k - E_k$, $I_k = G_k (U_k + E_k)$



- **GJ – ветвь:** $E_k = 0$, $U_k = R_k (I_k + J_k)$, $I_k = G_k U_k - J_k$.



Обобщенные ветви позволяют компонентные уравнения всех типов ветвей записать в одинаковом виде, что позволяет формализовать описание цепи для машинного расчета.

2.4. Матрично-топологическое описание цепей.

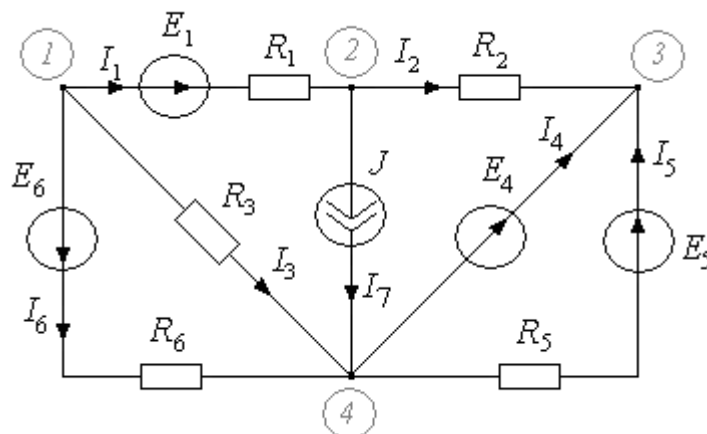
2.4.1. Граф электрической цепи.

Топологическое представление схемы электрической цепи, в которой ветви представлены отрезками, а узлы – точками, называют **графом электрической цепи**. При использовании понятия обобщенной ветви граф электрической цепи получается минимальным. Математически граф представляет собой два множества: множество ветвей графа и множество узлов графа с заданным отношением инцидентности (принадлежности), когда каждой ветви ставится в соответствие два (редко один) узла. Если на графе имеется указание условно-положительных направлений токов ветвей в виде отрезков со стрелками, то такой граф называют **направленным** или **ориентированным графом**. Граф называют **планарным**, если его удастся изобразить так, чтобы никакие две ветви не пересекались. Граф, между любой парой узлов которого имеется ветвь или совокупность ветвей (путь), называют **связным**.

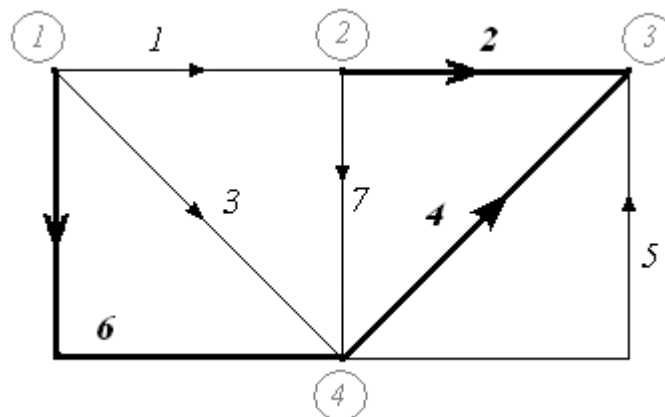
Важным топологическим понятием графа схемы является **дерево графа схемы** – совокупность ветвей, соединяющих все узлы графа без образования контуров. Один и тот же граф может иметь различные деревья. Как правило, ветви дерева изображают жирными линиями. Ветви, дополняющие дерево графа до полного, называют ветвями **связи графа схемы** (хордами).

Если связный граф имеет n_B ветвей и n_U узлов, то дерево графа будет иметь $n_U - 1$ ветвей, а число ветвей связи $n_B - (n_U - 1)$. Ветвь n_I идеальным источником тока не может входить в дерево графа.

Пример 3. Схема электрической цепи имеет $n_U = 4$ узла и $n_B = 7$ ветвей (включая особую ветвь с источником тока $I_7 = J$).



Изобразим граф схемы. Количество ветвей дерева $n_U - 1 = 3$, ветвей связи $n_B - (n_U - 1) = 4$. Пусть 2, 4, 6 – ветви дерева, а 1, 3, 5, 7 – ветви связи.



В качестве ветвей дерева можно было выбрать ветви 1, 3, 5, а ветви связи – 2, 4, 6, 7.

2.4.2. Топологические матрицы.

Изображение электрической схемы графом позволяет представить ее в виде таблицы или матрицы.

1. Узловая матрица (Матрица соединений)

$$A_H = [a_{ij}] = \begin{matrix} & \begin{matrix} 1 & 2 & \dots & n_v \end{matrix} \\ \begin{matrix} 1 \\ 2 \\ \vdots \\ n_u \end{matrix} & \begin{bmatrix} \\ \\ \\ \end{bmatrix} \end{matrix}$$

Матрица неопределенная, так как сумма элементов в любом столбце равна нулю.

Узловая матрица может быть получена из **неопределенной матрицы**, имеющей размерность n_u строк и n_v столбцов вычеркиванием одной строки, в данном случае строки 4 узла. $\mathbf{A} = \{a_{ij}\}$

(количество строк $n_u - 1$, количество столбцов n_v).

В узловой матрице элемент $a_{ij} = 1$, если j -ая ветвь соединена с i -м узлом и направлена от узла,

$a_{ij} = -1$, если j -ая ветвь соединена с i -м узлом и направлена к этому узлу и

$a_{ij} = 0$, если j -ая ветвь не соединена с i -м узлом.

Для графа схемы **примера 3**:

$$\begin{matrix} & \text{ветви} & \begin{matrix} 1 & 2 & 3 & 4 & 5 & 6 & 7 \end{matrix} \\ \begin{matrix} 1 \\ 2 \\ 3 \end{matrix} & \mathbf{A} = & \begin{bmatrix} 1 & 0 & 1 & 0 & 0 & 1 & 0 \\ -1 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 1 \\ 0 & -1 & 0 & -1 & -1 & 0 & 0 \end{bmatrix} \end{matrix}$$

узлы

Определим **вектор-столбец токов ветвей**: $\mathbf{I} = [I_1 \ I_2 \ \dots \ I_p]^T$

Матричная форма записи первого закона Кирхгофа для узлов:

$$\boxed{\mathbf{A} \cdot \mathbf{I} = \mathbf{0}}$$

Для **примера 3**: $\mathbf{I} = [I_1 \ I_2 \ I_3 \ I_4 \ I_5 \ I_6 \ I_7]^T$. Тогда

$$\mathbf{A} \cdot \mathbf{I} = \begin{bmatrix} 1 & 0 & 1 & 0 & 0 & 1 & 0 \\ -1 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 1 \\ 0 & -1 & 0 & -1 & -1 & 0 & 0 \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} I_1 \\ I_2 \\ I_3 \\ I_4 \\ I_5 \\ I_6 \\ I_7 \end{bmatrix} = \mathbf{0}$$

2. Контурная матрица.

(Матрица главных (независимых) контуров).

Применяя второй закон Кирхгофа, можно составить столько уравнений, сколько имеется контуров в цепи. При этом одни уравнения могут оказаться следствием других. Независимость уравнений для контуров (независимость контуров) будет обеспечена, *если выбирать эти контуры так, что каждый будет отличаться от других хотя бы одной ветвью.*

Наиболее просто это сделать, если *выбирать контур из ветвей дерева и одной ветви связи.*

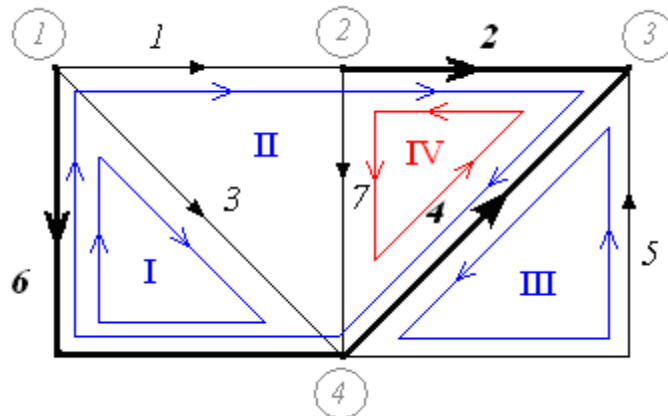
Для графа **примера 3**, 2, 4, 6 – ветви дерева, а 1, 3, 5, 7 – ветви связи, причем 7 ветвь – особая с источником тока, проводимость этой ветви равна нулю. Выберем контура, состоящие из ветвей дерева и одной ветви связи, направление *обхода контура определим по направлению ветви связи*:

I контур: 6 (ветвь дерева) и 3 (ветвь связи),

II контур: 2, 4, 6 (ветви дерева) и 1 (ветвь связи),

III контур: 4 (ветвь дерева) и 5 (ветвь связи),

IV контур: 2, 4 (ветви дерева) и 7 (ветвь связи) – особый контур.



Матрица главных контуров

$$\mathbf{B} = \{b_{ij}\}^{n_B - (n_Y - 1) \times n_B}$$

$\mathbf{B} = \{b_{ij}\}^{n_B - (n_Y - 1) \times n_B}$ где n_B - $(n_Y - 1)$ количество строк, количество столбцов n_B .

У матрицы \mathbf{B} элемент $b_{ij} = 1$, если j -ая ветвь содержится в i -м контуре и ее направление совпадает с обходом этого контура,

$b_{ij} = -1$, если j -ая ветвь содержится в i -м контуре и ее направление противоположно направлению обхода этого контура,

$b_{ij} = 0$, если j -ая ветвь не содержится в i -м контуре.

Для графа схемы **примера 3**:

$$\mathbf{B} = \begin{array}{c} \text{ветви} \\ \text{I} \\ \text{II} \\ \text{III} \\ \text{IV} \\ \text{контура} \end{array} \begin{array}{cccccc} 1 & 2 & 3 & 4 & 5 & 6 & 7 \end{array} \begin{bmatrix} 0 & 0 & 1 & 0 & 0 & -1 & 0 \\ 1 & 1 & 0 & -1 & 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 & 1 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}$$

Определим **вектор-столбец напряжений ветвей**:

$$\mathbf{U} = [U_1 \ U_2 \ \dots \ U_{n_B}]^T$$

$$\mathbf{U} = [U_1 \ U_2 \ \dots \ U_p]^T$$

Матричная форма записи второго закона Кирхгофа для контуров:

$$\boxed{\mathbf{B} \cdot \mathbf{U} = \mathbf{0}}$$

Для **примера 3**: $\mathbf{U} = [U_1 \ U_2 \ U_3 \ U_4 \ U_5 \ U_6 \ U_7]^T$. Тогда второй закон Кирхгофа в матричном виде для графа схемы:

$$\mathbf{B} \cdot \mathbf{U} = \begin{bmatrix} 0 & 0 & 1 & 0 & 0 & -1 & 0 \\ 1 & 1 & 0 & -1 & 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 & 1 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} U_1 \\ U_2 \\ U_3 \\ U_4 \\ U_5 \\ U_6 \\ U_7 \end{bmatrix} = \mathbf{0}.$$



Матрицы **A** и **B** называют топологическими матрицами, **основное свойство этих матриц** определяется соотношением

$$\mathbf{A} \cdot \mathbf{B}^T = \mathbf{0} \quad \text{или} \quad \mathbf{B} \cdot \mathbf{A}^T = \mathbf{0}.$$

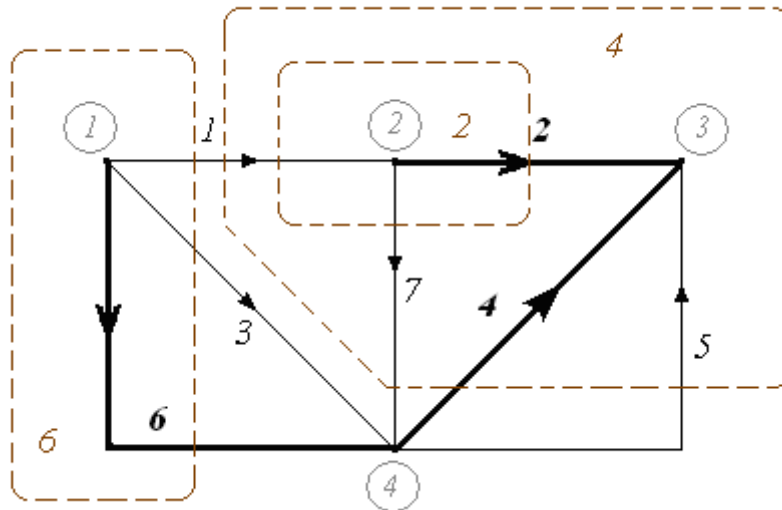
3. Матрица сечений (разрезов).

Первый закон Кирхгофа может быть сформулирован для сечений. Число независимых уравнений, составленных по первому закону Кирхгофа, равно $q-1$, следовательно, столько же должно быть сечений. При этом число сечений будет равно числу ветвей дерева. Будем составлять сечения из ветвей связи и одной ветви дерева. Номер сечения будет соответствовать номеру ветви дерева, образующего это сечение.

Матрица сечений $\mathbf{D} = \{d_{ij}\}^{(q-1) \times p}$ (количество строк $q-1$, количество столбцов p). У матрицы сечений элемент $d_{ij} = 1$, если j -ая ветвь разрезается i -

м сечением и ориентирована по отношению к сечению так же, как и ветвь дерева, образующая сечение, $d_{ij} = -1$, если j - ветвь разрезается i -м сечением, но ориентирована по отношению к сечению не так, как ветвь дерева, образующая сечение, и $d_{ij} = 0$, если j -ая ветвь не разрезается i -м сечением.

Для графа **примера 3** 2, 4, 6 –ветви дерева, а 1, 3, 5, 7 – ветви связи.



Выберем сечения, состоящие из одной ветви дерева и ветвей связи.

$$\begin{array}{c}
 \text{ветви} \quad 1 \quad 2 \quad 3 \quad 4 \quad 5 \quad 6 \quad 7 \\
 \mathbf{D} = \begin{array}{c} 2 \\ 4 \\ 6 \end{array} \begin{bmatrix} -1 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 1 \\ 1 & 0 & 0 & 1 & 1 & 0 & -1 \\ 1 & 0 & 1 & 0 & 0 & 1 & 0 \end{bmatrix} \\
 \text{сечения}
 \end{array}$$

Матричная форма записи первого закона Кирхгофа для сечений:

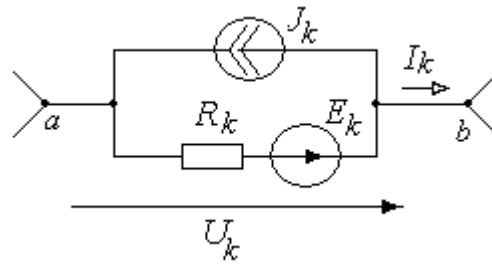
$$\boxed{\mathbf{D} \cdot \mathbf{I} = \mathbf{0}}$$

Закон Кирхгофа в матричном виде с использованием топологических матриц характеризует систему в целом без учета параметров ее элементов и определяют систему из p уравнений. Такая система недостаточна, так как не известны p токов и p напряжений.

2.4.3. Компонентное уравнение в матричной форме для обобщенной ветви.

Некоторая k -ая обобщенная ветвь, содержащая все три типа идеализированных элементов цепей постоянного тока – резистор, идеальный

источник ЭДС и источник тока – имеет компонентное уравнение $U_k = R_k(I_k + J_k) - E_k$ или $I_k = G_k(U_k + E_k) - J_k$.



Пусть цепь содержит n_b обобщенных ветвей. Для матричной формы записи введем матрицы параметров ее элементов:

1. **Матрица сопротивлений ветвей** – диагональная матрица сопротивлений ветвей:

$$\mathbf{R} = \begin{bmatrix} R_1 & 0 & \dots & 0 \\ 0 & R_2 & \dots & 0 \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ 0 & 0 & \dots & R_p \end{bmatrix}^{n_b \times n_b}$$

.

2. **Матрица проводимостей ветвей** – диагональная матрица проводимостей ветвей:

$$\mathbf{G} = \begin{bmatrix} G_1 & 0 & \dots & 0 \\ 0 & G_2 & \dots & 0 \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ 0 & 0 & \dots & G_p \end{bmatrix}^{n_b \times n_b}$$

.

3. **Вектор-столбец источников ЭДС ветвей:** $\mathbf{E} = [E_1 \ E_2 \ \dots \ E_{n_b}]^T$

4. **Вектор-столбец источников тока ветвей:** $\mathbf{J} = [J_1 \ J_2 \ \dots \ J_{n_b}]^T$

Компонентное уравнение в матричной форме для обобщенной ветви

$$\boxed{\mathbf{U} = \mathbf{R}(\mathbf{I} + \mathbf{J}) - \mathbf{E}} \quad \text{или} \quad \boxed{\mathbf{I} = \mathbf{G}(\mathbf{U} + \mathbf{E}) - \mathbf{J}}.$$

! В **примере 3** ветвь 7 с источником тока имеет бесконечно большое сопротивление и нулевую проводимость. В таком случае для расчета используют матрицу проводимостей; для определения n_B напряжений ветвей записывают n_B уравнений:

$$\mathbf{A} \cdot \mathbf{I} = \mathbf{A} \cdot [\mathbf{G}(\mathbf{U} + \mathbf{E}) - \mathbf{J}] = \mathbf{0}$$

$$\mathbf{B} \cdot \mathbf{U} = \mathbf{0}$$

Метод узловых потенциалов (узловых напряжений) наиболее формализован и поэтому часто реализуется в машинном анализе сложных цепей. Для электрической цепи с n_y узлами можно составить $n_y - 1$ уравнений по первому закону Кирхгофа. Если схема содержит $n_y = 2$ узла, то составляется одно уравнение.

Примем потенциал любого узла (как правило, к которому подходит большее число ветвей) за нулевой ($\varphi_0 = 0$ или $\varphi_4 = 0$). В общем случае (исключая ветви, содержащие только источник ЭДС) все остальные $n_y - 1$ узла имеют неизвестные **узловые потенциалы**, которые надо определить. Для обозначения узловых потенциалов будем ставить верхний индекс (y): $\varphi_1^{(y)}$, $\varphi_2^{(y)}$, ... Для определения узловых потенциалов составляются **узловые уравнения**.

Вектор-столбец узловых потенциалов $\boldsymbol{\varphi}^{(y)} = [\varphi_1^{(y)} \quad \varphi_2^{(y)} \quad \varphi_3^{(y)} \quad \dots]^T$.

Определим связь между напряжениями ветвей и потенциалом узлов.

$$\mathbf{U}^e = \begin{bmatrix} U_1 \\ \vdots \\ U_{n_B} \end{bmatrix} \quad \boldsymbol{\varphi}^e = \begin{bmatrix} \varphi_1 \\ \vdots \\ \varphi_{n_y-1} \end{bmatrix} \quad \mathbf{U}^e = \mathbf{A}^T \cdot \boldsymbol{\varphi}$$

Вывод узловых уравнений:

1. Первый закон Кирхгофа для узлов: $\mathbf{A} \cdot \mathbf{I} = \mathbf{0}$ + компонентное уравнение $\mathbf{I} = \mathbf{G}(\mathbf{U} + \mathbf{E}) - \mathbf{J}$.
2. Подставим и преобразуем матричное уравнение $\mathbf{A} \cdot \mathbf{I} = \mathbf{A} \cdot [\mathbf{G}(\mathbf{U} + \mathbf{E}) - \mathbf{J}] = \mathbf{0}$, $\mathbf{A} \cdot \mathbf{G} \cdot \mathbf{U} + \mathbf{A} \cdot \mathbf{G} \cdot \mathbf{E} - \mathbf{A} \cdot \mathbf{J} = \mathbf{0}$.
3. Напряжения ветвей определяются через узловые потенциалы $\mathbf{U} = \mathbf{A}^T \cdot \boldsymbol{\varphi}^{(y)}$, тогда $\mathbf{A} \cdot \mathbf{G} \cdot \mathbf{A}^T \cdot \boldsymbol{\varphi}^{(y)} = \mathbf{A} \cdot \mathbf{J} - \mathbf{A} \cdot \mathbf{G} \cdot \mathbf{E}$.
4. Обозначим $\mathbf{G}^{(y)} = \mathbf{A} \cdot \mathbf{G} \cdot \mathbf{A}^T$ – **матрица узловых проводимостей**, $\mathbf{J}^{(y)} = \mathbf{A} \cdot \mathbf{J} - \mathbf{A} \cdot \mathbf{G} \cdot \mathbf{E}$ – **вектор-столбец узловых токов**.
5. **Узловые уравнения:**

$$\boxed{\mathbf{G}^{(y)} \cdot \boldsymbol{\varphi}^{(y)} = \mathbf{J}^{(y)}}$$

Элемент матрицы узловых проводимостей $\mathbf{G}^{(y)} = \{G_{ij}^{(y)}\}^{(n_y-1) \times (n_y-1)}$

равен сумме проводимостей ветвей, соединенных с узлом i (собственная узловая проводимость),

если $i = j$; проводимости ветви, соединяющей узлы i и j , (взаимная узловая проводимость), если $i \neq j$.

Элемент $J_i^{(y)}$ вектор-столбца узловых токов $\mathbf{J}^{(y)}$ равен

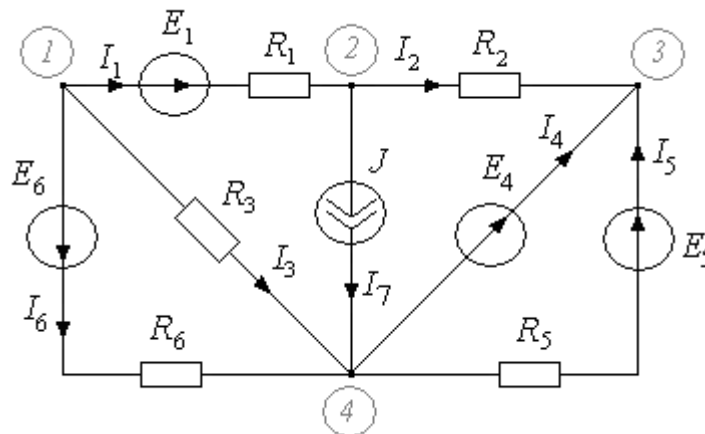
алгебраической сумме токов источников тока ветвей, подходящих к узлу i ;

если k -ая ветвь с конечным сопротивлением R_k содержит источник ЭДС E_k , то RE – ветвь преобразуется в GJ – ветвь,

вклад k -ой ветви в узловой ток будет равен отношению $J_k = E_k/R_k$,

взятому со знаком «+», если источник направлен к узлу и «-», если от узла.

Пример 5. Схема электрической цепи имеет $n_y = 4$ узла и $n_b = 7$ ветвей (включая особую ветвь с источником тока $I_7 = J$). Составить узловые уравнения и определить токи ветвей.



Пусть

$$\text{Пусть } \varphi_4 = 0$$

$\varphi_4 = 0$, неизвестные узловые потенциалы φ_1, φ_2 . Потенциал третьего узла известен, так как четвертая ветвь содержит только идеальный источник ЭДС и сопротивление этой ветви равно нулю.

Для этого **особого узла** составляется **особое уравнение** $\varphi_3 = E_4$.

Вектор-столбец узловых потенциалов $\boldsymbol{\varphi}^{(y)} = [\varphi_1 \quad \varphi_2 \quad \varphi_3]^T$.

$$\text{Матрица узловых проводимостей } \mathbf{G}^{(y)} = \begin{bmatrix} G_{11} & -G_{12} & -G_{13} \\ -G_{21} & G_{22} & -G_{23} \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix},$$

где третья строка определяет особое уравнение для 3-го узлового потенциала $\varphi_3 = E_4$, третий столбец определяет взаимные проводимости 3-го и остальных узлов схемы.

Собственные проводимости 1-го и 2-го узлов:

$$G_{11} = G_1 + G_3 + G_6 = \frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_3} + \frac{1}{R_6}; \quad G_{22} = G_1 + G_7 + G_2 = \frac{1}{R_1} + 0 + \frac{1}{R_2}.$$

Взаимные проводимости 1-го и 2-го узлов $G_{12} = G_{21} = G_1 = \frac{1}{R_1}$,

взаимные проводимости 1-го и 3-го $G_{13} = G_{31} = 0$ (нет ветви, соединяющей эти узлы),

2-го и 3-го узлов $G_{23} = G_{32} = G_2 = \frac{1}{R_2}$

Узловые токи

$$\mathbf{J}^{(y)} = \begin{bmatrix} (-\frac{E_1}{R_1} - \frac{E_6}{R_6}) & (\frac{E_1}{R_1} - J) & E_4 \end{bmatrix}^T$$

. Последний элемент соответствует особому уравнению.

Узловые уравнения в матричном виде:

$$\begin{bmatrix} \frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_3} + \frac{1}{R_6} & -\frac{1}{R_1} & 0 \\ -\frac{1}{R_1} & \frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2} & -\frac{1}{R_2} \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} \varphi_1 \\ \varphi_2 \\ \varphi_3 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} -\frac{E_1}{R_1} - \frac{E_6}{R_6} \\ \frac{E_1}{R_1} - J \\ E_4 \end{bmatrix}.$$

После определения узловых потенциалов для расчета токов используют обобщенный закон Ома, связывающий ток ветви с напряжением ветви (разностью узловых потенциалов):

$$I_1 = G_1 \cdot (\varphi_1 - \varphi_2 + E_1) = \frac{\varphi_1 - \varphi_2 + E_1}{R_1}, \quad I_2 = G_2 \cdot (\varphi_2 - \varphi_3) = \frac{\varphi_2 - \varphi_3}{R_2},$$

$$I_3 = G_3 \cdot (\varphi_1 - \varphi_4) = \frac{\varphi_1 - 0}{R_3}, \quad I_5 = G_5 \cdot (\varphi_4 - \varphi_3 + E_5) = \frac{0 - \varphi_3 + E_5}{R_5},$$

$$I_6 = G_6 \cdot (\varphi_1 - \varphi_4 + E_6) = \frac{\varphi_1 - 0 + E_6}{R_6}.$$

Ток 4-ой ветви нельзя определить по обобщенному закону Ома, так как сопротивление этой ветви равно нулю. Для определения тока надо воспользоваться первым законом Кирхгофа и составить уравнение для 3-го узла: $-I_2 - I_4 - I_5 = 0$

$$I_4 = -(I_5 + I_2)$$

Алгоритм решения методом узловых потенциалов (МУП)

1. Определить число независимых узлов $n_1 = (n_u - 1)$, равное числу определяемых узловых потенциалов.
2. Пронумеровать узлы. Примем потенциал любого узла за нулевой.

При наличии ветвей с идеальным источником ЭДС рекомендуется один из потенциалов граничного узла такой ветви принять за нулевой, тогда потенциал второго граничного узла считается известным (особый узел).

3. Составить и решить узловые уравнения относительно неизвестных узловых потенциалов. Для особых узлов составляются особые узловые уравнения.
4. Определить токи ветвей из найденных узловых потенциалов по обобщенному закону Ома, для ветви с идеальным источником ЭДС – по первому закону Кирхгофа.
5. Проверка решения осуществляется путем составления уравнений по законам Кирхгофа и проверки их выполнения после численной подстановки.

Формула двух узлов.

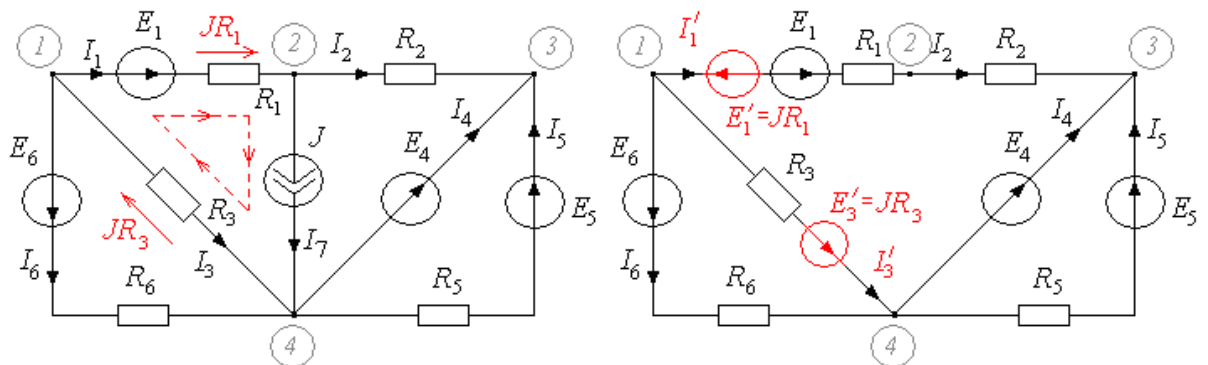
Если число узлов в схеме равно двум, то количество уравнений, составленных по МУП – одно. **Формула двух узлов** для определения, к примеру, потенциала φ_1 имеет вид:

$$\boxed{G_{11}\varphi_1 = J_1^{(y)}} \text{ или } \boxed{\varphi_1 = \frac{\sum G \cdot E + \sum J}{\sum G}}$$

Компенсация тока источника тока введением эквивалентных ЭДС

уменьшает количество узлов, следовательно, число неизвестных узловых потенциалов. При расчете цепей МУП это преобразование позволяет сократить число решаемых уравнений и является целесообразным.

Для **примера 5** замкнем ток источника по первой и третьей ветви и компенсируем известные напряжения введением дополнительных ЭДС:



После преобразования 2-ой узел становится устранимым. Пусть $\varphi_4 = 0$, неизвестный узловой потенциал только φ_1 , так как $\varphi_3 = E_4$. Узловое уравнение имеет вид формулы: $G_{11}\varphi_1 - G_{13}\varphi_3 = J_1^{(y)}$. В преобразованной схеме общая ветвь

с током $I'_1 = I_2$, сопротивлением ветви $R_1 + R_2$ и ЭДС ветви $E'_1 - E_1$ (выбрано направление к 1-му узлу), 3-я ветвь содержит дополнительную ЭДС E'_3 . Тогда

$$G_{11} = G'_1 + G_3 + G_6 = \frac{1}{R_1 + R_2} + \frac{1}{R_3} + \frac{1}{R_6}, \quad G_{13} = \frac{1}{R_1 + R_2}, \quad \text{узловой ток}$$

$$J_1^{(6)} = \frac{E'_1 - E_1}{R_1 + R_2} - \frac{E'_3}{R_3} - \frac{E_6}{R_6}.$$

Решаем уравнение и определяем неизвестный φ_1 :

$$\left(\frac{1}{R_1 + R_2} + \frac{1}{R_3} + \frac{1}{R_6} \right) \varphi_1 - \frac{1}{R_1 + R_2} E_4 = \frac{J \cdot R_1 - E_1}{R_1 + R_2} - \frac{J \cdot R_3}{R_3} - \frac{E_6}{R_6}.$$

Для преобразованной схемы

$$I'_1 = I_2 = G_1 \cdot (\varphi_1 - \varphi_3 + E_1 - E'_1) = \frac{\varphi_1 - E_4 + E_1 - J \cdot R_1}{R_1},$$

$$I'_3 = G_3 \cdot (\varphi_1 - \varphi_4 + E'_3) = \frac{\varphi_1 - 0 + J \cdot R_3}{R_3},$$

$$\text{токи } I_5 = G_5 \cdot (\varphi_4 - \varphi_3 + E_5) = \frac{0 - E_4 + E_5}{R_5} \quad \text{и} \quad I_6 = G_6 \cdot (\varphi_1 - \varphi_4 + E_6) = \frac{\varphi_1 - 0 + E_6}{R_6}$$

остались такие же, как в исходной схеме. Для определения исходных токов I_1 и I_3 необходимо составить уравнения по первому закону Кирхгофа для 2-го и 1-го узлов.

2.6. Основные свойства линейных цепей постоянного тока

2.6.1. Принцип наложения и метод наложения.

Для линейных электрических цепей справедлив **принцип наложения**, согласно которому ток (напряжение) любой ветви равен сумме частичных токов (напряжений), создаваемых в этой ветви каждым из источников в отдельности. Этот принцип лежит в основе **метода наложения**.

Метод наложения применим только для расчета линейных цепей.

Частичный ток – ток в ветви от действия только одного источника энергии, когда все остальные источники приняты нулевыми. Пусть в цепи действуют n идеальных источников ЭДС и m идеальных источников тока. Тогда ток в i -ой ветви может быть определен как

$$I_i = I_i^{(E_1)} + I_i^{(E_2)} + \dots + I_i^{(E_n)} + I_i^{(J_1)} + I_i^{(J_2)} + \dots + I_i^{(J_m)}.$$

Для удобства использования принципа наложения вводят коэффициенты g_{ij} и k_{ij} , определяющие связь тока I_i со значениями источников, так как при действии одного источника ток в линейной цепи пропорционален величине источника:

$$I_i = g_{i1} E_1 + g_{i2} E_2 + \dots + g_{in} E_n + k_{i1} J_1 + k_{i2} J_2 + \dots + k_{im} J_m,$$

где g_{ij} – **взаимная проводимость ветвей i и j**

(при $j=i$, $g_{ij} = g_{ii}$ называют **входной проводимостью** ветви i),
а k_{ij} – **коэффициент передачи по току** между ветвями i и j .

Взаимная проводимость (коэффициент передачи по напряжению) g_{ij} определяется как отношение тока в ветви i , обусловленного действием ЭДС E_j к величине этой ЭДС при условии, что остальные ЭДС и токи источников тока цепи равны нулю: $g_{ij} = \frac{I_i^{(E_j)}}{E_j}$. Коэффициент передачи по току k_{ij}

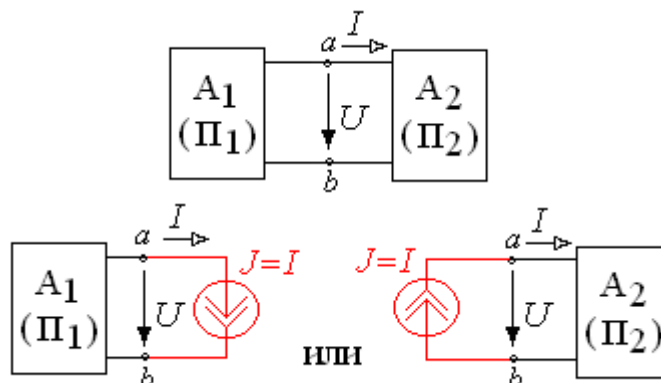
определяется как отношение тока в ветви i , обусловленного действием источника тока J_j к току источника при условии, что остальные источники ЭДС и токи источников тока равны нулю: $k_{ij} = \frac{I_i^{(J_j)}}{J_j}$. Определить частичные

токи и соответственно коэффициенты можно по **частичным схемам**. Используя расчетные коэффициенты **можно решать** не только задачи прямого анализа электрических цепей, но и **обратные задачи**, в которых часть параметров цепи с известной топологией неизвестна и подлежит определению, а в число известных параметров могут быть включены токи и напряжения некоторых ветвей цепи.

Значительно упрощает расчет сложных цепей использование **теоремы компенсации**, применение **эквивалентных преобразований** активных и пассивных участков сложной цепи. Для линейных цепей выполняется **принцип линейности** и **принцип взаимности**.

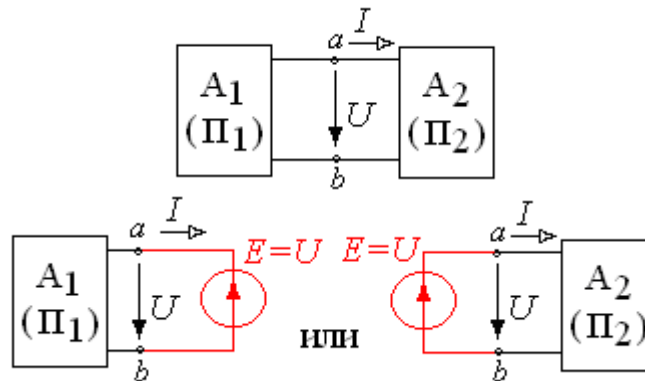
2.6.2. Теорема компенсации.

В сложной электрической цепи любой двухполюсник с известным током может быть заменен ветвью с источником тока, равным исходному и совпадающим с ним по направлению. В оставшейся части схемы токи после замены останутся неизменными.



Если после замены не образуются **особые разрезы**, то не изменятся и напряжения в оставшейся части схемы. Особый разрез рассекает только ветви с источниками тока (с нулевой проводимостью).

В сложной электрической цепи любой двухполюсник с известным напряжением (или известным сопротивлением и током) может быть заменен ветвью с источником ЭДС, равным этому напряжению и направленным противоположно напряжению ветви. В оставшейся части схемы напряжения после замены останутся неизменными.



Если после замены не образуются **особые контура**, то не изменятся и токи в оставшейся части схемы. Особый контур состоит только из ветвей с источниками ЭДС (с нулевыми сопротивлениями).

Как правило, при решении задач компенсируют ток источника тока, вводя эквивалентные (компенсационные) источники ЭДС. Число узлов при этом уменьшается и в ряде методов это сокращает число решаемых уравнений.

2.6.3. Принцип взаимности и принцип линейности.

Для линейных цепей справедлив **принцип взаимности**: если единственная ЭДС $E_{ab}=E$, действуя в ветви ab сколь угодно сложной цепи, вызывает в другой ветви cd этой цепи ток $I_{cd}=I$, то такая же единственная ЭДС $E_{cd}=E$, действуя в ветви cd , вызовет в ветви ab такой же ток $I_{ab}=I$. Принцип взаимности в сочетании с принципом наложения позволяет упростить расчет сложной цепи при действии нескольких источников. Следствием принципа взаимности является равенство коэффициентов взаимной проводимости и передачи по току:

$$g_{mn} = g_{nm} \text{ и } k_{mn} = k_{nm}.$$

Согласно **принципу линейности** при изменении сопротивления R резистивного элемента в одной из ветвей линейной электрической цепи все токи и напряжения связаны линейными соотношениями.

$$I_1 = a_1 U_1 + b_1$$

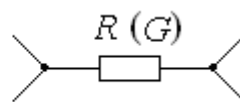
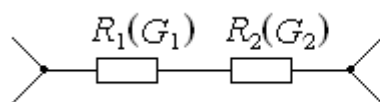
$$I_2 = a_2 U_1 + b_2$$

Коэффициенты линейности определяются из двух любых режимов изменяющегося параметра при неизменности остальных параметров цепи. В частности, из *режим холостого хода* и *режим короткого замыкания*.

2.7. Эквивалентные преобразования электрических цепей.

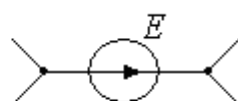
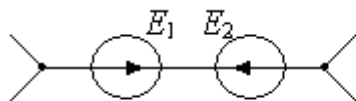
При решении задач часто используют эквивалентные преобразования какой-либо части схемы, не изменяющие в общем случае токи и напряжения в оставшейся части схемы. Так, **две схемы замещения активного двухполюсника** являются эквивалентными для расчета токов и напряжений в оставшейся части схемы. **Перенос источника напряжения через узел, источника тока вдоль контура**, применение **теоремы компенсации** – все эти приемы позволяют изменить топологию схемы для упрощения ее анализа. При определении входных и взаимных проводимостей, коэффициентов передачи по току пользуются **входными сопротивлениями**, расчет которых производится с помощью **последовательно-параллельных преобразований** резисторов, преобразованием «**треугольник-звезда**».

Последовательным соединением участков электрической цепи называют соединение, при котором через все участки цепи проходит один и тот же ток. Последовательное соединение пассивных участков (резисторов) и активных участков (источников ЭДС) может быть эквивалентно преобразовано:



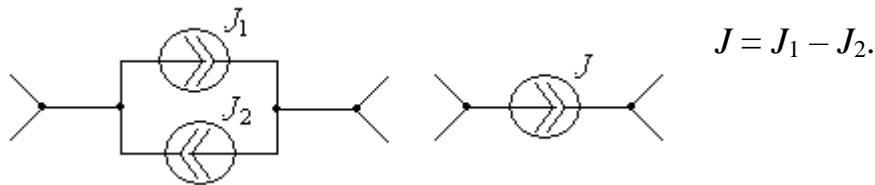
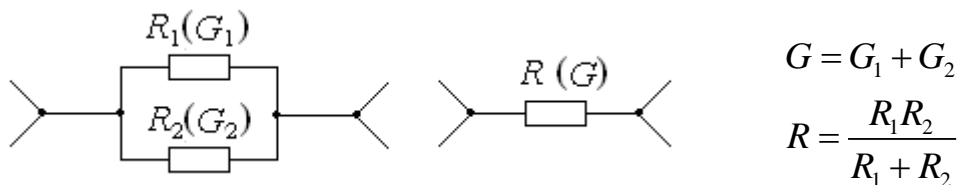
$$R = R_1 + R_2$$

$$G = \frac{G_1 G_2}{G_1 + G_2}$$

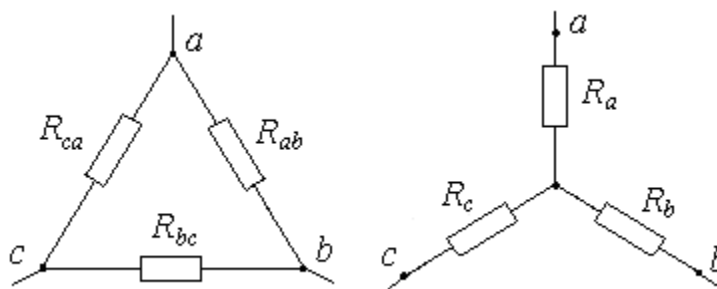


$$E = E_1 - E_2.$$

Параллельным соединением участков (ветвей) электрической цепи называют соединение, при котором все участки (ветви) цепи присоединяются к одной и той же паре узлов и на всех участках (ветвях) имеется одно и то же напряжение. Параллельное соединение пассивных участков (резисторов) и активных участков (источников тока) может быть эквивалентно преобразовано:



При анализе электрических цепей, например, при расчете входного сопротивления, могут понадобиться эквивалентные преобразования **трехполюсников**. Пассивные трехполюсники в цепях постоянного тока представляют собой соединение резисторов «**треугольник**» и «**звезда**».



Формулы эквивалентного перехода:

$$R_{ab} = R_a + R_b + \frac{R_a \cdot R_b}{R_c}, \quad R_{bc} = R_b + R_c + \frac{R_b \cdot R_c}{R_a}, \quad R_{ca} = R_c + R_a + \frac{R_c \cdot R_a}{R_b};$$

$$R_a = \frac{R_{ab} \cdot R_{ca}}{R_{ab} + R_{ca} + R_{bc}}, \quad R_b = \frac{R_{bc} \cdot R_{ab}}{R_{ab} + R_{ca} + R_{bc}}, \quad R_c = \frac{R_{bc} \cdot R_{ca}}{R_{ab} + R_{ca} + R_{bc}}.$$

2.8. Теорема об активном двухполюснике (эквивалентном генераторе) и метод эквивалентного генератора.

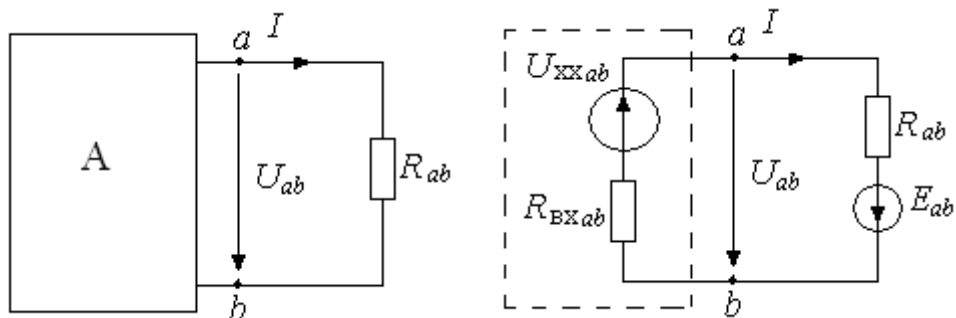
При анализе сложных электрических цепей часто требуется определить ток и напряжение только в одной ветви. В этом случае используют **метод эквивалентного генератора**. Выделяют исследуемую ветвь (активную или пассивную), присоединенную к сложной цепи. Остальная часть цепи с двумя выделенными узлами представляет собой **активный двухполюсник**. По отношению к выделенной ветви активный двухполюсник можно преобразовать в **эквивалентный генератор**.

Теорема Тевенена – Гельмгольца: если активный двухполюсник, к которому присоединена выделенная ветвь, заменить источником с ЭДС, равной напряжению на зажимах разомкнутой ветви и сопротивлением, равным входному сопротивлению, то ток в этой ветви не изменится.

Математическая формулировка теоремы для нахождения тока пассивной ветви ab выражается **формулой Тевенена**:

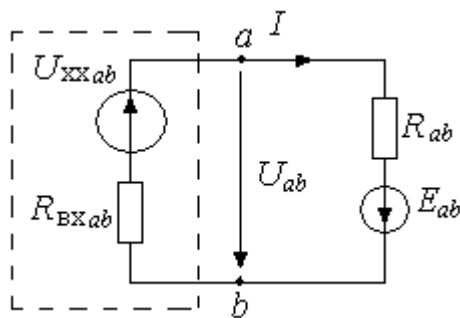
$$I_{(ab)} = \frac{U_{xxab}}{R_{vxab} + R_{ab}}.$$

Этому равенству соответствует расчетная схема:



Применение теоремы об эквивалентном генераторе позволяет свести расчет сложной цепи к расчету одноконтурной схемы по закону Ома.

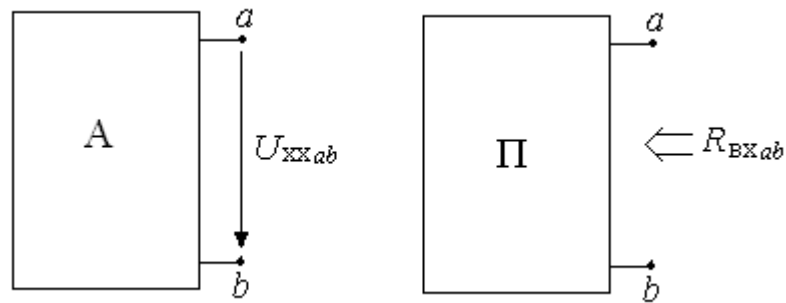
Если выделенная ветвь содержит источник ЭДС, тогда расчетная схема будет иметь вид:



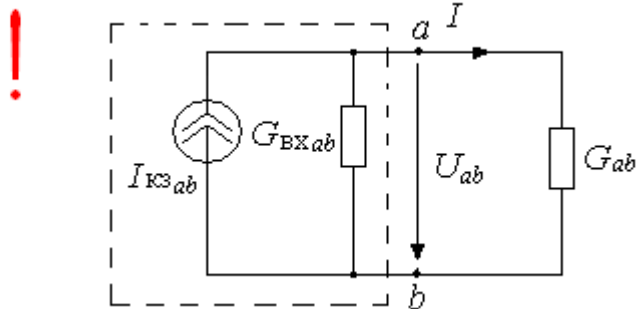
$$I_{(ab)} = \frac{U_{xxab} + E_{ab}}{R_{vxab} + R_{ab}}.$$

Алгоритм расчета по методу эквивалентного генератора:

1. Находят напряжение холостого хода U_{xxab} на зажимах разомкнутой ветви ab .
2. Определяют входное сопротивление двухполюсника, преобразуя его в пассивный (все внутренние источники ЭДС и тока принимают равными нулю).



3. Определяют искомый ток по формуле Тевенена.



Можно использовать **формулу Нортон**, соответствующую параллельной схеме замещения активного двухполюсника:

$$U_{(ab)} = \frac{I_{кз ab}}{G_{вх ab} + G_{ab}}$$

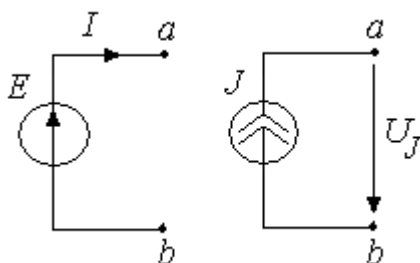
2.9. Энергетические соотношения в цепях постоянного тока.

Важное значение при исследовании электротехнических устройств имеет анализ энергетических соотношений. **Электрическая мощность** характеризует скорость передачи или преобразования электрической энергии. Единица мощности [Вт] – (**Ватт**). По закону сохранения энергии для замкнутой цепи вся мощность, которая вырабатывается источниками энергии, должна полностью поглощаться потребителями энергии.

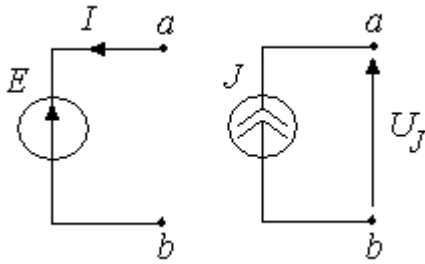
Равенство мощностей генераторов (источников) и приемников (нагрузок) называют **балансом мощностей**:

$$\sum P_{\text{г}} = \sum P_{\text{пр}}.$$

Расчет **мощности источников** проводится следующим образом:



Если условно-положительные направления токов и напряжений на источниках выбраны соответственно рисунку, то $P_E = E \cdot I$,
 $P_J = U_J \cdot J = (\varphi_a - \varphi_b) \cdot J$.



При таком выборе направлений

$$P_E = -E \cdot I,$$

$$P_J = -U_J \cdot J = -(\varphi_b - \varphi_a) \cdot J.$$

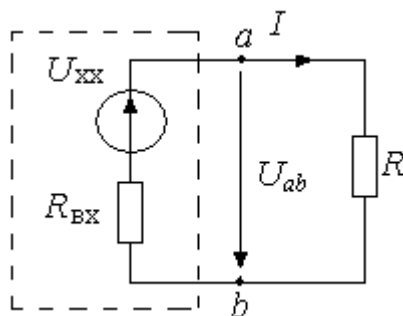
Мощность приемника (резистора) по формуле Джоуля-Ленца равна $P_R = I^2 R$.

Таким образом, должно выполняться равенство

$$\sum_n E_n I_n + \sum_m U_{Jm} J_m = \sum_k I_k^2 R_k.$$

Передача энергии от активного двухполюсника к пассивному.

Определим условия, при которых мощность пассивного двухполюсника (приемника) максимальна. По теореме об эквивалентном генераторе ток и напряжение в приемнике R можно определить по расчетной схеме эквивалентного генератора.



$$\text{Напряжение } U_{ab} = U_{xx} - IR_{\text{вх}},$$

$$\text{мощность приемника } P_{\text{пр}} = I^2 R \text{ или}$$

$$P_{\text{пр}} = U_{ab} I = (U_{xx} - IR_{\text{вх}}) I = U_{xx} I - I^2 R_{\text{вх}},$$

$$\text{мощность эквивалентного генератора}$$

$$P_{\Gamma} = U_{xx} I.$$

$$\text{Если мощность приемника максимальна, то } \frac{dP_{\text{пр}}}{dI} = U_{xx} - 2IR_{\text{вх}} = 0,$$

следовательно, ток приемника должен быть $I = \frac{U_{xx}}{2R_{\text{вх}}}$. По формуле Тевенена

$$I = \frac{U_{xx}}{R + R_{\text{вх}}}, \text{ максимальная мощность выделяется в приемнике при } R = R_{\text{вх}}.$$

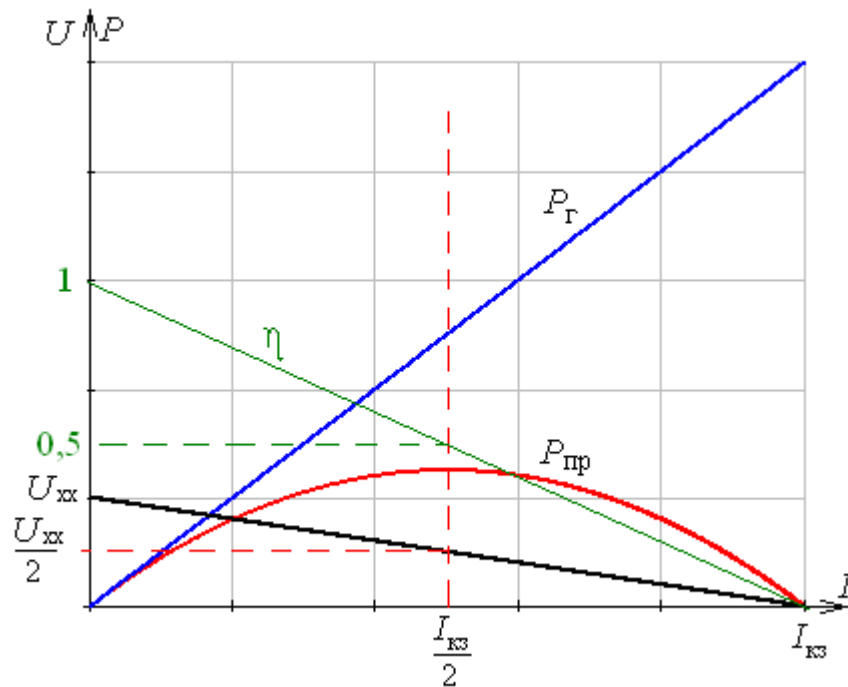
$$\text{Максимальная мощность равна } P_{\text{прmax}} = \left(\frac{U_{xx}}{2R_{\text{вх}}} \right)^2 R_{\text{вх}} = \frac{U_{xx}^2}{4R_{\text{вх}}}.$$

Отношение мощности $P_{\text{пр}}$ к мощности P_{Γ} называется **к.п.д. эквивалентного активного двухполюсника**:

$$\eta = \frac{P_{\text{пр}}}{P_{\Gamma}} = \frac{(U_{xx} - IR_{\text{вх}}) I}{U_{xx} I} = \frac{R}{R_{\text{вх}} + R}.$$

При $R = R_{\text{вх}}$ к.п.д. $\eta = 0,5$.

Графики зависимости $P_{\text{пр}}(I)$, $P_{\text{г}}(I)$, $U(I)$, $\eta(I)$.



Режим, при котором в нагрузке будет выделяться максимальная мощность, называется режимом *естественно передаваемой мощности* или *режимом согласованной работы активного двухполюсника и нагрузки*.