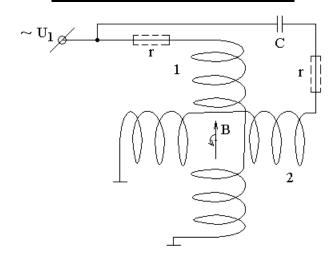
Лекционные демонстрации (10 минут).

Однофазный электродвигатель.



Роторная обмотка короткозамкнутая.

Одну из двух статорных обмоток электродвигателя включают последовательно с конденсатором. Конденсатор сдвигает фазу тока второй статорной обмотки относительно фазы тока первой обмотки. Лучше всего было бы сдвинуть фазу на $\frac{\pi}{2}$.

Вращающееся магнитное поле при этом не совсем постоянно по амплитуде, поэтому однофазный двигатель создает меньший момент сил.

Комплексное сопротивление — импеданс.

Импеданс или комплексное сопротивление по определению равно отношению комплексного напряжения к комплексному току:

$$\widetilde{Z} \equiv \frac{\widetilde{U}}{\widetilde{I}}$$
.

Заметим, что импеданс также равен отношению комплексных амплитуд напряжения и тока:

$$\widetilde{Z} = \frac{\widetilde{U}}{\widetilde{I}} = \frac{\widetilde{U}_0 e^{i\omega t}}{\widetilde{I}_0 e^{i\omega t}} = \frac{\widetilde{U}_0}{\widetilde{I}_0}$$

Найдем импеданс для каждого элемента линейной схемы: для резистора, конденсатора и катушки индуктивности.

Для резистора:

$$\widetilde{U} = RI \implies \widetilde{U} = R\widetilde{I} \implies \widetilde{Z}_R = R$$

Для конденсатора:

$$q = CU \implies \dot{q} = I = C\dot{U} \implies$$

$$\tilde{I} = C\dot{\tilde{U}} = C\frac{d}{dt}(\tilde{U}_0 e^{i\omega t}) = C\tilde{U}_0 \frac{d}{dt}(e^{i\omega t}) = i\omega C\tilde{U}_0 e^{i\omega t} = i\omega C\tilde{U} \implies$$

$$\widetilde{U} = \frac{1}{i\omega C}\widetilde{I}$$
 \Longrightarrow $\widetilde{Z}_C = \frac{1}{i\omega C}$

Для катушки индуктивности:

$$U = L\tilde{I} = >$$

$$\tilde{U} = L\tilde{I} = L\frac{d}{dt}(\tilde{I}_0 e^{i\omega t}) = L\tilde{I}_0 \frac{d}{dt}(e^{i\omega t}) = i\omega L\tilde{I}_0 e^{i\omega t} = i\omega L\tilde{I} = >$$

$$\tilde{Z}_L = i\omega L$$

Соберем вместе все три выражения для импедансов и получим:

$$\begin{cases} \widetilde{Z}_R = R \\ \widetilde{Z}_C = \frac{1}{i\omega C} \\ \widetilde{Z}_L = i\omega L \end{cases}$$

Комплексные сопротивления вместе с комплексными напряжениями и комплексными токами позволяют вместо дифференциальных уравнений Кирхгофа составлять комплексные уравнения Кирхгофа для токов.

Факультативная вставка.

По ходу рассмотрения этого вопроса мы из соотношений для вещественных величин написали аналогичные соотношения для комплексных величин, например из соотношения U=LI мы получили $\widetilde{U}=L\widetilde{I}$. Возникает вопрос. Почему это можно сделать?

Из вещественного равенства U=LI следует комплексное равенство $\widetilde{U}=\overbrace{LI}$. В правой части равенства константу L можно вынести за скобки.

Тогда $\widetilde{U}=L\widetilde{I}$. Теперь чтобы доказать, что $\widetilde{U}=L\widetilde{I}$, нам осталось доказать, что $\widetilde{I}=\widetilde{I}$.

Рассмотрим левую часть равенства $I=\tilde{I}$:

$$\begin{split} I &= I_0 \cos \left(\omega t + \psi_0\right) &=> \quad \dot{I} = -\omega I_0 \sin \left(\omega t + \psi_0\right) = \omega I_0 \cos \left(\omega t + \psi_0 + \frac{\pi}{2}\right) \\ &=> \quad \dot{I} = \omega I_0 e^{i\left(\omega t + \psi_0 + \frac{\pi}{2}\right)} \end{split}$$

Рассмотрим теперь правую часть равенства $\overset{\bullet}{I}=\overset{\bullet}{\tilde{I}}$:

$$I = I_0 \cos(\omega t + \psi_0)$$
 \Longrightarrow $\tilde{I} = I_0 e^{i(\omega t + \psi_0)}$ \Longrightarrow

$$\dot{\tilde{I}} = i\omega I_0 e^{i(\omega t + \psi_0)} = e^{i\frac{\pi}{2}} \omega I_0 e^{i(\omega t + \psi_0)} = \omega I_0 e^{i(\omega t + \psi_0 + \frac{\pi}{2})}$$

Таким образом, мы получили одинаковое выражение для правой и левой частей равенства $\tilde{I}=\tilde{\tilde{I}}$, следовательно, равенство доказано.

Конец факультативной вставки.

Резонанс напряжений.

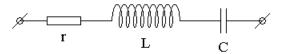
Резонанс — это явление, в котором амплитуда вынужденных колебаний, как функция частоты, имеет острый пик.

Резонанс напряжений наблюдается в последовательном колебательном контуре.

Колебательный контур состоит из конденсатора и катушки индуктивности. Колебательный контур может быть последовательным или параллельным. В обоих случаях колебательный контур — это двухполюсник, из которого выходят два провода.

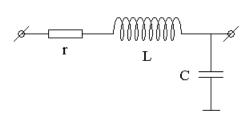
В последовательном колебательном контуре катушка индуктивности и конденсатор включены последовательно между клеммами двухполюсника, в параллельном контуре — параллельно.

Последовательный колебательный контур имеет следующий вид:



Катушка индуктивности обычно имеет заметное внутреннее сопротивление. Будем рассматривать реальную катушку индуктивности, как последовательно включенные резистор с сопротивлением r и идеальную катушку индуктивности L с нулевым сопротивлением.

Будем считать, что напряжение на входе схемы — это напряжение на всем колебательном контуре, а напряжение на выходе схемы — это напряжение на конденсаторе. Тогда



Амплитуда напряжения на выходе схемы в резонансе много больше, чем амплитуда напряжения на входе схемы. В резонансе напряжение на конденсаторе и напряжение на катушке индуктивности становятся очень большими, но эти два напряжения изменяются в противофазе, поэтому напряжение на всем колебательном контуре гораздо меньше каждого из них.

Рассмотрим задачу количественно.

Как и обычно будем считать, что выход схемы не потребляет тока. Тогда напишем уравнение Кирхгофа для контура в комплексном виде.

$$\begin{split} \sum_{i} \mathcal{E}_{i} &= \sum_{i} U_{i} &= > \quad \widetilde{U}_{ex} = r\widetilde{I} + i\omega L\widetilde{I} + \frac{1}{i\omega C}\widetilde{I} &= > \\ \widetilde{I} &= \frac{1}{r + i\omega L} + \frac{1}{i\omega C} \widetilde{U}_{ex} &= > \\ \widetilde{U}_{eblx} &= \widetilde{U}_{C} = \frac{1}{i\omega C} \widetilde{I} = \frac{\frac{1}{i\omega C}}{r + i\omega L} + \frac{1}{i\omega C} \widetilde{U}_{ex} \\ \widetilde{U}_{eblx} &= \frac{1}{i\omega C} \frac{1}{i\omega C} \widetilde{U}_{ex} \end{split}$$

По определению комплексный коэффициент передачи по напряжению равен отношению комплексных напряжений на выходе и на входе схемы:

$$\widetilde{K}_U \equiv \frac{\widetilde{U}_{Bblx}}{\widetilde{U}_{Bx}} = \frac{\frac{1}{i\omega C}}{r + i\omega L + \frac{1}{i\omega C}}.$$

Заметим, что комплексный коэффициент передачи равен отношению комплексных амплитуд на выходе и на входе схемы:

$$\widetilde{K}_U \equiv \frac{\widetilde{U}_{sblx}}{\widetilde{U}_{sx}} = \frac{\widetilde{U}_{0_sblx}\,e^{i\omega t}}{\widetilde{U}_{0_sx}\,e^{i\omega t}} = \frac{\widetilde{U}_{0_sblx}}{\widetilde{U}_{0_sx}}\,.$$

По определению вещественный коэффициент передачи по напряжению равен отношению вещественных амплитуд на выходе и на входе схемы, его также называют амплитудным коэффициентом передачи или коэффициентом передачи по амплитуде:

$$K_U \equiv \frac{U_{0}_{-6blx}}{U_{0-6x}}.$$

Вещественный коэффициент передачи по напряжению равен модулю комплексного коэффициента передачи:

$$\begin{split} \left|\widetilde{K}_{U}\right| &= \left|\frac{\widetilde{U}_{\theta b l x}}{\widetilde{U}_{\theta x}}\right| = \left|\frac{\widetilde{U}_{0_\theta b l x}}{\widetilde{U}_{0_\theta x}}e^{i\omega t}\right| = \left|\frac{\widetilde{U}_{0_\theta b l x}}{\widetilde{U}_{0_\theta x}}\right| = \frac{\left|\widetilde{U}_{0_\theta b l x}\right|}{\left|\widetilde{U}_{0_\theta x}\right|} = \frac{\left|U_{0_\theta b l x}\right|}{\left|U_{0_\theta x}\right|} = K_{U} \\ K_{U} &= \left|\widetilde{K}_{U}\right| = \left|\frac{1}{i\omega C}\right| = \frac{\left|\frac{1}{i\omega C}\right|}{r + i\omega L + \frac{1}{i\omega C}}\right| = \frac{\left|\frac{1}{i\omega C}\right|}{r + i\left(\omega L - \frac{1}{\omega C}\right)} = \frac{\frac{1}{\omega C}}{\sqrt{r^{2} + \left(\omega L - \frac{1}{\omega C}\right)^{2}}} \\ &= > \end{split}$$

$$K_{U} = \frac{\frac{1}{\omega C}}{\sqrt{r^{2} + \left(\omega L - \frac{1}{\omega C}\right)^{2}}}$$

Знаменатель минимален на частоте ω_0 , такой что $\omega_0 L - \frac{1}{\omega_0 C} = 0$ =>

$$\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}}$$
 — эта частота называется резонансной частотой

колебательного контура.

Заметим, что максимум вещественного коэффициента передачи достигается на близкой, но несколько отличающейся частоте, так как минимум

знаменателя
$$\sqrt{r^2 + \left(\omega L - \frac{1}{\omega C}\right)^2}$$
 не совпадает с максимумом дроби

$$K_{U} = \frac{\frac{1}{\omega C}}{\sqrt{r^{2} + \left(\omega L - \frac{1}{\omega C}\right)^{2}}}.$$

Разница в этих частотах мала, если $r << \sqrt{\frac{L}{C}}$.

Величину $\rho = \sqrt{\frac{L}{C}}$ называют волновым сопротивлением колебательного контура.

Найдем величину вещественного коэффициента передачи на резонансной частоте колебательного контура ω_0 :

$$K_{U}(\omega_{0}) = \frac{\frac{1}{\omega_{0}C}}{\sqrt{r^{2} + \left(\omega_{0}L - \frac{1}{\omega_{0}C}\right)^{2}}}.$$

С учетом того, что на резонансной частоте $\omega_0 L - \frac{1}{\omega_0 C} = 0$, получим

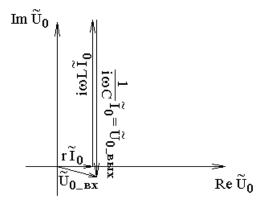
$$K_{U}(\omega_{0}) = \frac{\frac{1}{\omega_{0}C}}{r} = \frac{\sqrt{LC}}{C} = \frac{\sqrt{\frac{L}{C}}}{r} = \frac{\rho}{r}$$

 $K_U\left(\omega_0\right)=rac{
ho}{r},$ где $ho\equiv\sqrt{rac{L}{C}}$ — волновое сопротивление колебательного контура.

Если $r << \rho$, то $U_{0_{\it вых}} >> U_{0_{\it ex}}$ — на резонансной частоте напряжение на выходе схемы гораздо больше, чем на входе.

Диаграмма на комплексной плоскости амплитуд позволяет наглядно объяснить, как это возможно.

Выбором нулевого момента времени мы изменяем начальную фазу колебаний и поворачиваем все комплексные амплитуды на один и тот же угол на комплексной плоскости. Выберем нулевой момент времени так, чтобы направление комплексной амплитуды тока \tilde{I}_0 совпадало с направлением вещественной оси.



Напряжения на всех элементах схемы пропорциональны комплексной амплитуде тока, но коэффициенты пропорциональности комплексные, поэтому комплексные амплитуды напряжений по-разному направлены на комплексной плоскости.

Комплексная амплитуда напряжения на резисторе r равна $r \tilde{I}_0$ и направлена, как и комплексная амплитуда тока \tilde{I}_0 вдоль вещественной оси.

Комплексная амплитуда напряжения на индуктивности $i\omega L\tilde{I}_0$ равна произведению двух комплексных чисел \tilde{I}_0 и $i\omega L$. Фаза комплексного числа равна углу поворота соответствующего ему вектора относительно вещественной оси. Для сомножителя \tilde{I}_0 этот угол равен нулю, а для сомножителя $i\omega L$ равен $\frac{\pi}{2}$. При перемножении комплексных чисел их фазы складываются, поэтому фаза произведения $i\omega L\tilde{I}_0$ равна $\frac{\pi}{2}$. Следовательно, эта комплексная амплитуда направлена вертикально вверх на комплексной плоскости.

Комплексная амплитуда напряжения на конденсаторе $\frac{1}{i\omega C}\tilde{I}_0=\tilde{U}_{0_6blX}$ имеет такую же фазу, как и $\frac{1}{i}=-i$. Фаза равна $-\frac{\pi}{2}$ и комплексная амплитуда $\frac{1}{i\omega C}\tilde{I}_0$ направлена вертикально вниз.

Сумма комплексных амплитуд на трех элементах схемы: резисторе, катушке индуктивности и конденсаторе равна комплексной амплитуде суммарного напряжения, то есть напряжения на входе схемы \widetilde{U}_{0_6x} .

Из рисунка видно, что модули комплексных амплитуд на катушке индуктивности и на конденсаторе могут быть гораздо больше модуля комплексной амплитуды входного напряжения, так как напряжения на катушке индуктивности и на конденсаторе противофазны и вычитаются друг из друга.

На комплексной плоскости напряжений, а не амплитуд, вся эта картина сложения амплитуд вращается с угловой скоростью ω против часовой стрелки. В каждый момент времени проекция каждого из векторов на вещественную ось равна мгновенному значению напряжения на соответствующем элементе схемы.

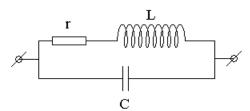
Заметим, что сопротивление последовательного контура $Z=r+i\omega L+\frac{1}{i\omega C} \text{ на резонансной частоте } \omega_0=\frac{1}{\sqrt{LC}} \text{ очень мало и равно } r \text{ . Это}$

часто используется в схемах, где нужно пропустить сигнал на резонансной частоте и задержать (не пропустить) сигнал на остальных частотах.

Резонанс токов.

Резонанс токов наблюдается в параллельном колебательном контуре.

Параллельный колебательный контур — это двухполюсник, внутри которого катушка индуктивности и конденсатор соединены параллельно.

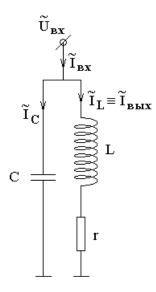


Резонанс токов состоит в том, что амплитуда тока на выходе схемы, как функция частоты, имеет узкий пик (при неизменной амплитуде тока на входе).

В данном случае ток на входе схемы — это ток, который протекает через обе клеммы двухполюсника, а током на выходе схемы считают круговой ток внутри LC-контура. Для выходного тока катушка индуктивности и конденсатор включены последовательно и это их общий ток. Входной ток схемы тоже как-то протекает через эти же элементы схемы, поэтому силы тока через конденсатор и катушку индуктивности несколько отличаются друг от друга.

Нам будет удобнее считать, что выходной ток схемы — это ток, протекающий через катушку индуктивности. При таком выборе формулы для резонанса токов будут очень похожи на формулы резонанса напряжений.

Обычно один полюс двухполюсника параллельного колебательного контура является общим проводом схемы. Рассмотрим именно такой вариант.



Входной ток \tilde{I}_{ex} разветвляется на ток конденсатора \tilde{I}_C и ток катушки индуктивности \tilde{I}_L . Тогда уравнение Кирхгофа для узла примет следующий вид:

$$\sum_{i} I_{i} = 0 \qquad => \qquad \tilde{I}_{ex} = \tilde{I}_{C} + \tilde{I}_{L}$$

Силу тока через конденсатор и катушку индуктивности можно выразить через комплексное напряжение и комплексное сопротивление. Тогда

$$\begin{cases} \tilde{I}_{C} = \frac{\widetilde{U}_{ex}}{\widetilde{Z}_{C}} \\ \tilde{I}_{L} = \frac{\widetilde{U}_{ex}}{\widetilde{Z}_{L} + r} \end{cases} = > \\ \tilde{I}_{ex} = \frac{\widetilde{U}_{ex}}{\widetilde{Z}_{C}} + \frac{\widetilde{U}_{ex}}{\widetilde{Z}_{L} + r} = \frac{\widetilde{U}_{ex}}{\frac{1}{i\omega C}} + \frac{\widetilde{U}_{ex}}{i\omega L + r} = \widetilde{U}_{ex} \left(i\omega C + \frac{1}{r + i\omega L} \right) \end{cases}$$

Сравним этот входной ток с током на выходе (током индуктивности):

$$\tilde{I}_{6blx} = \tilde{I}_L = \frac{\widetilde{U}_{6x}}{\widetilde{Z}_L + r} = \frac{\widetilde{U}_{6x}}{r + i\omega L}.$$

 $\widetilde{K}_I \equiv \frac{\widetilde{I}_{\textit{вых}}}{\widetilde{I}_{\textit{вх}}}$ — комплексный коэффициент передачи по току.

$$\widetilde{K}_{I} = \frac{\widetilde{I}_{Bblx}}{\widetilde{I}_{Bx}} = \frac{\frac{\widetilde{U}_{Bx}}{r + i\omega L}}{\widetilde{U}_{Bx} \left(i\omega C + \frac{1}{r + i\omega L} \right)} = \frac{\frac{1}{r + i\omega L}}{i\omega C + \frac{1}{r + i\omega L}} = \frac{1}{i\omega C}$$

$$= \frac{1}{i\omega C (r + i\omega L) + 1} = \frac{\frac{1}{i\omega C}}{r + i\omega L + \frac{1}{i\omega C}} \implies$$

$$\widetilde{K}_{I} = \frac{\frac{1}{i\omega C}}{r + i\omega L + \frac{1}{i\omega C}}$$

Это выражение полностью совпадает с выражением для комплексного коэффициента передачи по напряжению в вопросе "Резонанс напряжений". Поэтому все дальнейшие формулы будут аналогичны в этих двух вопросах.

$$K_I \equiv \frac{I_0_{_\textit{вых}}}{I_0_{-\textit{ex}}}$$
 — вещественный коэффициент передачи по току.

Вещественный коэффициент передачи по току равен модулю комплексного коэффициента передачи по току. И действительно:

$$\left|\widetilde{K}_{I}\right| \equiv \left|\frac{\widetilde{I}_{\mathit{BblX}}}{\widetilde{I}_{\mathit{BX}}}\right| = \left|\frac{\widetilde{I}_{0_\mathit{BblX}}}{\widetilde{I}_{0_\mathit{BK}}}e^{i\omega t}\right| = \left|\frac{\widetilde{I}_{0_\mathit{BblX}}}{\widetilde{I}_{0_\mathit{BK}}}\right| = \frac{I_{0_\mathit{BblX}}}{I_{0_\mathit{BX}}} = K_{I}$$

Тогда

$$K_{I} = \left| \widetilde{K}_{I} \right| = \left| \frac{\frac{1}{i\omega C}}{r + i\omega L + \frac{1}{i\omega C}} \right| = \frac{\frac{1}{\omega C}}{\sqrt{r^{2} + \left(\omega L - \frac{1}{\omega C}\right)^{2}}}$$

Знаменатель дроби минимален при условии $\omega_0 L - \frac{1}{\omega_0 C} = 0 = >$

 $\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}}$ — резонансная частота колебательного контура одинаковая для параллельного и последовательного колебательного контура.

$$K_I\left(\omega_0
ight) = rac{\dfrac{1}{\omega_0 C}}{r} = \dfrac{\sqrt{LC}}{r} = \dfrac{\sqrt{L}}{r} = \dfrac{
ho}{r}, \qquad \text{где} \qquad
ho \equiv \sqrt{\dfrac{L}{C}} \qquad ext{— волновое}$$

сопротивление колебательного контура.

При условии $\rho >> r$ получаем, что $K_I >> 1$ или $I_{0_eblx} >> I_{0_ex}$ — это и есть резонанс токов.

Заметим, что сопротивление параллельного контура

$$Z = \frac{Z_C(Z_L + r)}{Z_C + (Z_L + r)} = \frac{\frac{1}{i\omega C}(i\omega L + r)}{r + i\omega L + \frac{1}{i\omega C}} = \frac{\frac{L}{C} + \frac{r}{i\omega C}}{r + i\left(\omega L - \frac{1}{\omega C}\right)}$$

на резонансной частоте $\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}}$ очень велико и равно $Z(\omega_0) = \frac{\rho^2}{r} - i\rho \approx \frac{\rho^2}{r},$

где $\rho = \sqrt{\frac{L}{C}}$. Большое сопротивление параллельного контура на резонансной

частоте часто используется в схемах, где нужно задержать (не пропустить) сигнал на резонансной частоте и пропустить сигнал на остальных частотах.

Напряжение на выходе линейной схемы при произвольной зависимости напряжения на входе от времени (второй подход).

В математике есть операции прямого и обратного преобразования Фурье:

$$\begin{cases} \tilde{y}_0(\omega) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \tilde{y}(t) \cdot e^{-i\omega t} dt \\ \tilde{y}(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} \tilde{y}_0(\omega) \cdot e^{i\omega t} d\omega \end{cases}$$

Применим прямое преобразование Фурье к напряжению на входе схемы:

$$\widetilde{U}_{0}_{-\epsilon x}(\omega) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} U_{\epsilon x}(t) \cdot e^{-i\omega t} dt$$
.

Здесь $\widetilde{U}_{0_6x}(\omega) \cdot d\omega$ — комплексная амплитуда входного напряжения в полосе частот от ω до $\omega + d\omega$, что видно из обратного преобразования Фурье:

$$U_{ex}(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} \widetilde{U}_{0_{-}ex}(\omega) \cdot e^{i\omega t} d\omega.$$

Комплексная амплитуда напряжения на выходе схемы для каждой частоты сигнала выражается через комплексную амплитуду на входе и комплексный коэффициент передачи:

 $\widetilde{U}_{0_\mathit{вых}}(\omega) = \widetilde{K}_U(\omega) \cdot \widetilde{U}_{0_\mathit{ex}}(\omega)$, где \widetilde{K}_U — комплексный коэффициент передачи по напряжению, который мы умеем находить. Сделаем соответствующую замену в обратном преобразовании Фурье для выходного напряжения:

$$U_{Bblx}(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} \widetilde{U}_{0_Bblx}(\omega) \cdot e^{i\omega t} d\omega =>$$

$$U_{Bblx}(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} \widetilde{K}_{U}(\omega) \cdot \widetilde{U}_{0_Bx}(\omega) \cdot e^{i\omega t} d\omega$$

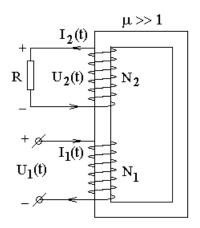
Тогда

$$\begin{cases} \widetilde{U}_{0_ex}(\omega) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} U_{ex}(t) \cdot e^{-i\omega t} dt \\ U_{eblx}(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} \widetilde{K}_{U}(\omega) \cdot \widetilde{U}_{0_ex}(\omega) \cdot e^{i\omega t} d\omega \end{cases}.$$

Эти два равенства позволяют найти напряжение на выходе схемы $U_{\rm выx}(t)$ через напряжение на ее входе $U_{\rm ex}(t)$, если мы знаем комплексный коэффициент передачи схемы $\widetilde{K}_{U}(\omega)$, как функцию частоты ω .

Трансформатор.

Трансформатор — две катушки на общем замкнутом сердечнике с высокой магнитной проницаемостью $\mu >> 1$.



Чтобы правильно найти связи между величинами нужно внимательно следить за их знаками.

Правило знаков.

- 1. Пусть обе катушки намотаны в одну сторону и расположены на одной стороне сердечника.
 - 2. $U_1 > 0$, если на верхнем проводе "+" напряжения.
 - 3. $U_2 > 0$, если на верхнем проводе "+" напряжения.
 - 4. $I_1 > 0$, если ток через катушку течет сверху вниз.
 - 5. $I_2 > 0$, если наоборот, ток через катушку течет снизу вверх.

Такой выбор положительного направления тока I_2 удобен тем, что при этом положительный ток через сопротивление R течет сверху вниз и $U_2=RI_2$. Иначе было бы $U_2=-RI_2$.

Обозначим за Φ поток поля \vec{B} через один виток.

$$\begin{cases} \mathcal{E}_{uH\partial_{-}1} = -\frac{d(N_{1}\Phi)}{dt} \\ \mathcal{E}_{uH\partial_{-}2} = -\frac{d(N_{2}\Phi)}{dt} \\ U_{1} + \mathcal{E}_{uH\partial_{-}1} = 0 \\ U_{2} + \mathcal{E}_{uH\partial_{-}2} = 0 \\ \Phi = BS \\ B = \mu_{0}\mu H \\ Hl = N_{1}I_{1} - N_{2}I_{2} \\ U_{2} = RI_{2} \end{cases}$$

$$(1) \implies$$