

БИЛЕТ №29

ВЫНУЖДЕННЫЕ КОЛЕБАНИЯ В RLC КОНТУРЕ. ВЕКТОРНЫЕ ДИАГРАММЫ АМПЛИТУДА-ФАЗА. РЕЗОНАНС.

Вынужденные колебания в RLC контуре

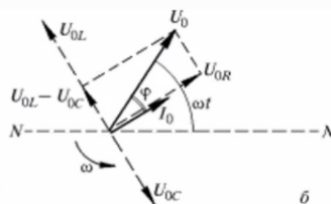
Рассмотрим схему из последовательно подключенных катушки, конденсатора, сопротивления и источника синусоидального сигнала. Если мы подадим на источник сигнал, то схема начнет совершать вынужденные колебания с частотой источника. По правилам Кирхгофа можно записать уравнение для суммарного напряжения на контуре для заряда (L — индуктивность катушки, R — сопротивление, C — емкость конденсатора, U_0 — амплитуда напряжения, ω — угловая скорость):

$$L \frac{dI}{dt} + RI + \frac{q}{C} = L \frac{d^2 q}{dt^2} + R \frac{dq}{dt} + \frac{q}{C} = U_0 \cdot \cos(\omega t) \quad (1)$$

Здесь, аналогично со свободными колебаниями, коэффициент $\frac{R}{L}$ можно назвать 2γ , но он здесь потеряет свой изначальный смысл, так как при вынужденных колебаниях с фиксированной амплитудой затухания происходить не может. Он также не может влиять на реальную угловую частоту, так как она также фиксирована.

Диаграммы амплитуда-фаза

Удобно построить векторную фазовую диаграмму для каждого из напряжений. Напряжение на резисторе совпадает с током, напряжение на конденсаторе совпадает с зарядом, который интеграл от тока, то есть отстает на $\frac{\pi}{2}$ (производная синусоиды), на катушке — совпадает с производной тока по времени, то есть опережает на $\frac{\pi}{2}$ (аналогично). В сумме три вектора должны давать напряжение на источнике. Таким образом, можно построить следующую фазовую диаграмму:



Напряжение на катушке и на конденсаторе противоположны по фазе, то есть их сумма — просто их разность. Проекции этой суммы, напряжения на резисторе и на источнике должны давать ноль, следовательно,

$$U_0^2 = U_{0R}^2 + (U_{0L} - U_{0C})^2 \quad (2)$$

$$U_0^2 = (RI)^2 + \left(L \frac{d^2 q}{dt^2} - \frac{q}{C}\right)^2$$

Так как

$$I_0 \cos(\omega t) = \frac{dq}{dt} = \frac{d(CU_c)}{dt} = C \frac{dU_c}{dt} \quad (3)$$

$$\frac{dU_c}{dt} = \frac{1}{C} I_0 \cos(\omega t)$$

$$U_C = \frac{1}{\omega C} I_0 \sin(\omega t)$$

$$U_{0C} = \frac{1}{\omega C}$$

Аналогично для катушки

$$L \frac{d^2 q}{dt^2} = U_L \quad (4)$$

$$L \frac{d(I_0 \cdot \cos(\omega t))}{dt} = U_L$$

$$U_L = L \omega I_0 \cdot \sin(\omega t)$$

$$U_{0L} = L \omega \cdot I_0$$

Тогда

$$U_0^2 = I^2 R^2 + \left(\frac{1}{\omega C} - \omega L\right)^2 I^2 \quad (5)$$

$$I_0 = \frac{\varepsilon}{\sqrt{R^2 + \left(\frac{1}{\omega C} - \omega L\right)^2}}$$

Резонанс

Определим резонанс как явление, при котором достигается максимальный ток. Понятно, что если мы рассматриваем зависимость от частоты, то наша задача — минимизировать слагаемое в знаменателе амплитуды $\left(\frac{1}{\omega C} - \omega L\right)^2$, тогда минимум при $\frac{1}{\omega C} = \omega L$; $\omega = \sqrt{\frac{1}{LC}}$, что совпадает с частотой свободных колебаний такого же контура без источника. С другой стороны, если рассматривать резонанс напряжения на конденсаторе, то оно будет отличным от резонанса тока:

$$U_C = \frac{1}{\omega C} I_0 = \frac{1}{\omega C} \frac{\varepsilon}{\sqrt{R^2 + \left(\frac{1}{\omega C} - \omega L\right)^2}} = \frac{\frac{\varepsilon}{C}}{\sqrt{\omega^2 R^2 + \left(\frac{1}{C} - \omega^2 L\right)^2}} = \frac{\frac{\varepsilon}{LC}}{\sqrt{4\omega^2 \gamma^2 + (\omega_0^2 - \omega^2)^2}} \quad (15)$$

Для заряда

$$q = \frac{\frac{\varepsilon}{L}}{\sqrt{4\omega^2 \gamma^2 + (\omega_0^2 - \omega^2)^2}} \quad (7)$$

Резонанс достигается, когда знаменатель достигает минимума. Можно аккуратно все раскрыть, взять производную и получить, что $\omega_{\text{резонанса}} = \sqrt{\omega_0^2 - 2\gamma^2}$.

Импедансы

Можно ввести комплексные напряжения для удобства так, чтобы вещественной части соответствовали реальные напряжения, а мнимая была такой, чтобы вектор напряжения попадал в нужную фазу. После этого, например, напряжение на конденсаторе можно записать как

$$\bar{U}_c = \frac{1}{i\omega C} I_0 e^{i\omega t} \quad (8)$$

Множитель $\frac{1}{i} = -i$ соответствует отставанию на 90° . Тогда можно сказать, что импеданс катушки — $\frac{1}{i\omega C}$. Его можно подставить в закон Ома и получить правильный ответ. Аналогично для катушки:

$$\bar{U}_L = i\omega L \cdot I_0 e^{i\omega t} \quad (9)$$

множитель i — поворот на 90° вперед. Отсюда импеданс — $i\omega L$.

Прямой вывод (с конденсатором аналогично, только нужно дифференцировать вместо интегрирования). Рассмотрим синусоидальное напряжение на катушке. Пусть у нас напряжение записывается в виде $\bar{U} = U_0 e^{-i\omega t} = U_0 \cos(\omega t) + U_0 \sin(\omega t)$. Тогда:

$$\begin{aligned} U_0 e^{i\omega t} &= L \frac{dI}{dt} \\ \bar{I} &= \int \frac{U_0 e^{i\omega t}}{L} dt = \frac{U_0}{i\omega L} \cdot e^{i\omega t} = \frac{\bar{U}}{i\omega L} \end{aligned} \quad (10)$$

Таким образом, импеданс катушки равен $i\omega L$.

Добротность

При этом появляется такой показатель, как добротность системы, который можно определить двумя далекими друг от друга по смыслу путями: как отношение общей энергии системы к потере энергии за один радиан (E — энергия системы, ΔE — изменение за цикл)

$$Q = \frac{2\pi \cdot E}{\Delta E} \quad (11)$$

, а также как отношение угловой частоты резонанса к ширине области на графике амплитуды от угловой частоты, где амплитуда больше $\frac{1}{\sqrt{2}}$ от максимальной ($\Delta \omega$ — отклонение края ширины от ω_0 (частоты резонанса)).



$$Q = \frac{\omega_0}{2\Delta\omega} \quad (12)$$

Докажем эквивалентность определений, и заодно выведем формулу для вынужденных колебаний. По первому:

$$\begin{aligned}\Delta E &= \int_0^T I^2 R dt = \int_0^T (I_{max} \cdot \sin(\omega t))^2 R dt = \\ &= I_{max}^2 R \int_0^T (\sin(\omega t))^2 dt = I_{max}^2 R \cdot \frac{T}{2} \\ Q &= 2\pi \frac{\frac{LI_{max}^2}{2}}{RI_{max}^2 \frac{T}{2}} = \frac{1}{R} \sqrt{\frac{L}{C}}\end{aligned}\tag{13}$$

Выведем из второго. По формуле амплитуды тока (5) значение $\frac{I_{max}}{\sqrt{2}}$ достигается, когда $\frac{1}{\omega C} - \omega L = R$, то есть

$$\begin{aligned}LC \omega^2 + RC \omega - 1 &= 0 \\ \omega &= \frac{\pm \sqrt{R^2 C^2 + 4LC} - RC}{2LC} \\ \Delta \omega &= \frac{\sqrt{R^2 C^2 + 4LC}}{2LC} \approx \frac{R}{2L} \\ Q &= \frac{\omega_0}{2\Delta \omega} \approx \sqrt{\frac{1}{LC}} \cdot \frac{L}{R} = \frac{1}{R} \sqrt{\frac{L}{C}}\end{aligned}\tag{14}$$

Например, в контуре в радио добротность ~1 000 (иногда 2 000 - 3 000).