Лабораторная работа №3.2.5 «Свободные и вынужденные колебания в электрическом контуре»

Балдин Виктор

19 ноября 2024 г.

1 Введение

 C_{60} бодные колебания – колебания, происходящие за счёт энергии заранее запасённой в системе (в процессе колебаний энергия в систему не попадает). Обозначим как $\gamma = \frac{R}{2L}$ – коэффициент затухания, тогда возникает классификация «режимов» колебаний в контуре:

- 1. Затухающие $(0 < \gamma < \omega_0)$.
- 2. Критический режим $(\gamma = \omega_0)$.
- 3. Апериодический режим $(\gamma > \omega_0)$.

Критическое сопротивление — сопротивление цепи, при котором происходит переход на апериодический режим Вынужсденные колебания — колебания, происходящие за счёт действия периодической внешней силы. В данной работе мы будем изучать различные свойства и параметры как свободных, так и вынужденных колебаний в RLC контуре.

Цели работы:

- 1. Изучение свободных колебаний в RLC контуре:
 - Сравнить зависимость периода колебаний цепи от ёмкости с теоретической.
 - Определение зависимости логарифмического декремента затухания от сопротивления цепи.
 - Определение критического сопротивления контура.
- 2. Изучение вынужденных колебаний в RLC контуре:
 - Построение резонансных кривых колебательного контура: АЧХ и ФЧХ.
 - Определение декремента затухания колебательного контура по нарастанию колебаний и по их затуханию.
 - Проанализировать картину биений.
- 3. Определение добротности контура различными способами.

2 Теоретическая часть

Для RLC контура (рис. 1) применим 2 правило Кирхгофа:

$$RI + U_C + L\frac{dI}{dt} = 0. (1)$$

Подставив в уравнение (1) выражение для тока через 1-ое правило Кирхгофа, и разделив обе части уравнения на CL, получим:

$$\frac{d^2U_C}{dt^2} + \frac{R}{L}\frac{dU_C}{dt} + \frac{U_C}{CL}.$$
 (2)

Произведём замены $\gamma=\frac{R}{2L}$ — коэффициент затухания, $\omega_0^2=\frac{1}{LC}$ — собственная круговая частота, $T_0=\frac{2\pi}{\omega_0}=2\pi\sqrt{LC}$ — период собственных колебаний. Тогда уравнение (2) примет вид:

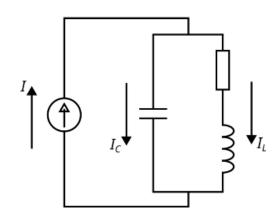


Рис. 1: Описываемый RLC контур

$$\ddot{U_C} + 2\gamma \dot{U_C} + \omega_0^2 U_C = 0, \tag{3}$$

где точкой обозначено дифференцирование по времени. Будем искать решение данного дифференциального уравнения в классе функций следующего вида:

$$U_C(t) = U(t)e^{-\gamma t}$$
.

Получим:

$$\ddot{U} + \omega_1^2 U = 0, \tag{4}$$

где

$$\omega_1^2 = \omega_0^2 - \gamma^2 \tag{5}$$

Для случая $\gamma < \omega_0$ в силу того, что $\omega_1 > 0$, получим:

$$U_C(t) = U_0 \cdot e^{-\gamma t} \cos(\omega_1 t + \varphi_0). \tag{6}$$

Для получения фазовой траектории представим формулу (6) в другом виде:

$$U_C(t) = e^{-\gamma t} (a\cos\omega_1 t + b\sin\omega_1 t), \tag{7}$$

где а и в получаются по формулам:

$$a = U_0 \cos \varphi_0, \qquad b = -U_0 \sin \varphi_0.$$

В более удобном виде запишем выражения для напряжения на конденсаторе и токе через катушку:

$$U_C(t) = U_{C0} \cdot e^{-\gamma t} (\cos \omega_1 t + \frac{\gamma}{\omega_1} \sin \omega_1 t), \tag{8}$$

$$I(t) = C\dot{U}_C = -\frac{U_{C0}}{\rho} \frac{\omega_0}{\omega_1} e^{-\gamma t} \sin \omega_1 t. \tag{9}$$

Введём некоторые характеристики колебательного движения:

$$\tau = \frac{1}{\gamma} = \frac{2L}{R},\tag{10}$$

где τ — время затухания (время, за которое амплитуда колебаний уменьшается в e раз).

$$\Theta = \ln \frac{U_k}{U_{k+1}} = \gamma T_1 = \frac{1}{N_\tau} = \frac{1}{n} \ln \frac{U_k}{U_{k+n}},\tag{11}$$

где Θ – логарифмический декремент затухания, U_k и U_{k+1} – два последовательных максимальных отклонения величины в одну сторону, N_{τ} – число полных колебаний за время затухания τ .

Теперь рассмотрим случай вынужденных колебаний под действием внешней внешнего синусоидального источника. Для этого воспользуемся методом комплексных амплитуд для схемы на рисунке (рис. 1):

$$\ddot{I} + 2\gamma \dot{I} + \omega^2 I = -\varepsilon \frac{\Omega}{L} e^{i\Omega t}.$$
 (12)

Решая данное дифференциальное уравнение получим решение:

$$I = B \cdot e^{-\gamma t} \sin(\omega t - \Theta) + \frac{\varepsilon_0 \Omega}{L\phi_0} \sin(\Omega t - \varphi). \tag{13}$$

Нетрудно видеть, что частота резонанса будет определяться формулой:

$$\omega_0 = \frac{1}{2\pi\sqrt{LC}}. (14)$$

Способы измерения добротности:

1. с помощью потери амплитуды свободных колебаний:

$$Q = \frac{1}{n} \ln \frac{U_k}{U_{k+n}},\tag{15}$$

- 2. с помощью амплитуды резонанса можно получить добротность (в координатах U_C/U_0 , где U_0 амплитуда колебаний напряжения источника, от частоты генератора). Отсюда нетрудно определить декремент затухания $\gamma = \frac{\omega_0}{2Q}$,
- 3. с помощью среза AЧX на уровне 0.7 от максимальной амплитуды, тогда «дисперсия» $(\Delta\Omega)$ будет численно равна коэффициенту γ , то есть $Q = \frac{\nu_0}{2\Delta\Omega}$.
- 4. с помощью нарастания амплитуд в вынужденных колебаниях:

$$Q = \frac{\omega_0 n}{2 \ln \frac{U_0 - U_k}{U_0 - U_{k+n}}}. (16)$$

3 Экспериментальная установка

Схема установки для изучения собственных колебаний представлена на рисунке (2), по ходу работы она будет претерпевать некоторые изменения, связанные со съёмом сигнала с различных её частей, что на принцип работы не повлияет, основным же изменением будет смена работы генератора сигналов, соответствующий режим будет описан в практической части, при переходе на него. Пунктиром показана схема подключения при снятия данных о колебаниях в фазовой плоскости, на рисунке (3) изображена схема установки для исследования АЧХ, ФЧХ и наблюдения биений.

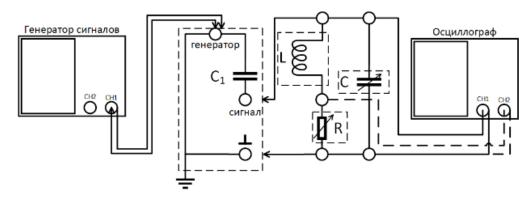


Рис. 2: Схема установки для изучения собственных колебаний

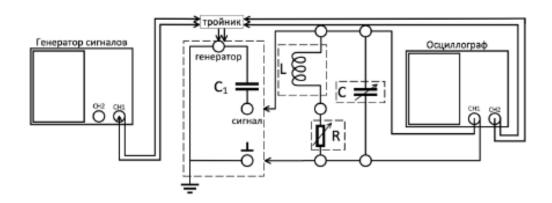
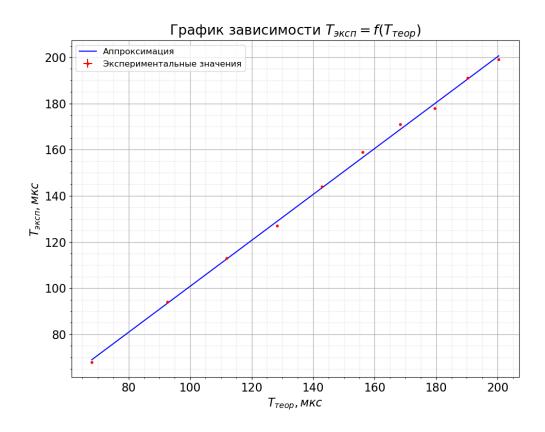


Рис. 3: Схема установки для изучения вынужденных колебаний и биений

Красным прямоугольником выделен колебательный контур, «состояния» элементов так же будут описаны в практической части. Конденсатор (C_1) между генератором сигналов и колебательным контуром служит для того, чтобы импеданс генератора был много меньше импеданса колебательного контура и не влиял на процессы, происходящие в контуре.

4 Практическая часть

Соберём установку с рисунка 2, выставим L=100 мГн, R=0 Ом, C=0 мкФ, однако контур сам по себе обладает некоторым C_0 , благодаря которому свободные колебания могут быть реализованы, а их затухание будет обеспечено активным сопротивлением катушки индуктивности. Переведём генератор сигналов в режим «Pulse», установим частоту 100 Гц, максимальную амплитуду (20 В), длительность импульсов 10 мкс. Благодаря таким настройкам генератор будет лишь периодически возбуждать колебания в контуре, оставляя их свободными. Будем измерять зависимость периода собственных колебаний от ёмкости конденсатора, период определим с помощью курсоров осциллографа, устанавливая их на «бугры» (данные см. в приложении п. 1). Построим в координатах $T(\sqrt{C})$ полученную зависимость и отложим там же теоретически рассчитанное значение:



Как видим, прямая практических измерений лежит выше теоретической, это связано в первую очередь с неидеальностью контура, из-за этого период возрастает, так же с тем, что реальная ёмкость цепи несколько больше, чем ёмкость конденсатора.

| $R_{\rm BH}$, Om | $R = R_{\text{вн}} + R_L$, Ом | $\theta = \ln \frac{U_k}{U_{k+1}}$ | $Q = \frac{\pi}{\theta}$ | σ_Q |
|-------------------|--------------------------------|------------------------------------|--------------------------|------------|
| 408.0 | 443.0 | 0.38 | 8.25 | 0.65 |
| 653.2 | 688.2 | 0.54 | 5.81 | 0.32 |
| 898.2 | 933.2 | 0.73 | 4.30 | 0.18 |
| 1143 | 1178 | 0.92 | 3.42 | 0.11 |
| 1633 | 1668 | 1.27 | 2.46 | 0.06 |

Таблица 1: Декремент затухания свободных колебаний

Снимем зависимость амплитуды от количества колебаний при разных сопротивлениях контура (данные см. в приложении п. 2). По каждому измерению рассчитаем логарифми-

ческий декремент затухания:

$$\Theta = \frac{1}{n} \cdot \ln(\frac{U_m}{U_{m+n}}). \tag{17}$$

Построим график зависимости $1/\Theta^2$ от $1/R_{\Sigma}^2$, где R_{Σ} – суммарное активное сопротивление контура (сопротивление индуктивности измерена в последнем пункте с помощью LCR-измерителя). Получим:

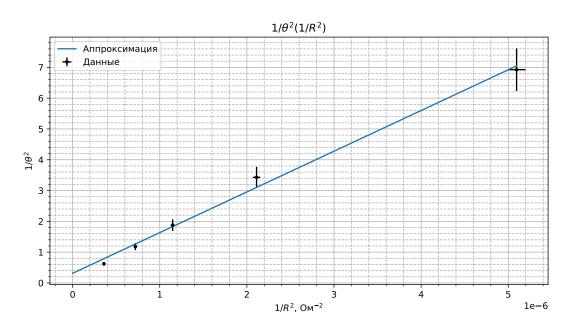


Рис. 4: График зависимости логарифмического коэффициента затухания от сопротивления цепи в линеализирующих координатах

По углу наклона рассчитаем $R_{\rm kp}$: $R_{\rm kp}=2\pi\sqrt{k}=8.00\pm0.02$ кОм. Из теории получим: $R_{\rm kp}=\sqrt{L/C}=8.16\pm0.07$ кОм.

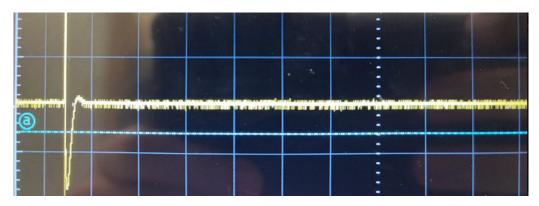


Рис. 5: Форма сигнала колебаний, которые считаем апериодическими

Так же на этом снимке прекрасно видна причина неточного установления начала отсчёта амплитуды. Снимем спирали на фазовой плоскости, по каждой спирали получим данные о падении амплитуд и так же, как мы делали для предыдущего пункта, рассчитаем декременты затухания и через них получим добротность по формуле:

$$Q = \pi/\Theta. \tag{18}$$

Переведём источник сигнала в синусоидальный режим, соберём схему в соответствии с рис. 2. Будем снимать зависимость амплитуды колебаний и разности фаз между генератором и колебаниями в системе от частоты генератора вблизи резонанса (6 кГц).

| ν, Гц | U, B | Δt , MKC | $\Delta \phi, \cdot \pi$ |
|-------|-------|------------------|--------------------------|
| 5700 | 37 | 72.4 | 0.83 |
| 5800 | 42.5 | 69.2 | 0.80 |
| 5900 | 49.0 | 67.2 | 0.79 |
| 6000 | 57.0 | 62.8 | 0.75 |
| 6100 | 68.0 | 58.8 | 0.72 |
| 6200 | 79.0 | 53.2 | 0.66 |
| 6300 | 90.0 | 47.6 | 0.60 |
| 6400 | 99.0 | 40.8 | 0.52 |
| 6500 | 102.0 | 34.4 | 0.45 |
| 6600 | 98.0 | 27.2 | 0.36 |
| 6700 | 90.5 | 22.0 | 0.29 |
| 6800 | 82.5 | 17.2 | 0.24 |
| 6900 | 74.0 | 14.8 | 0.20 |
| 7000 | 66.5 | 12.0 | 0.17 |
| 7100 | 59.5 | 10.4 | 0.15 |
| 7200 | 54.0 | 8.8 | 0.13 |
| 7300 | 49.5 | 8.0 | 0.12 |
| 7400 | 46.5 | 6.4 | 0.095 |
| 7500 | 43.0 | 6.0 | 0.09 |
| 7600 | 40.0 | 4.4 | 0.07 |

| ν , Гц | U_{max} , B | Δt , MKC | $\Delta \phi, \cdot \pi$ |
|------------|---------------|------------------|--------------------------|
| 5600 | 22.0 | 50.0 | 0.56 |
| 6000 | 27.6 | 40.0 | 0.48 |
| 6200 | 29.6 | 35.6 | 0.44 |
| 6400 | 30.8 | 31.2 | 0.40 |
| 6600 | 31.6 | 26.8 | 0.35 |
| 6800 | 31.6 | 22.8 | 0.31 |
| 7000 | 31.2 | 19.6 | 0.27 |
| 7200 | 30.4 | 16.8 | 0.24 |
| 7400 | 29.6 | 14.0 | 0.21 |
| 7600 | 29.5 | 12.0 | 0.18 |
| 8000 | 26.4 | 8.4 | 0.13 |

Таблица 2: АЧХ и ФЧХ для $R_1 = 443$ Ом и $R_2 = 1668$ Ом

Построим АЧХ в нормированных на резонанс координатах U/U_0 от ν/ν_0 . Будем аппроксимировать данные точки функцией:

$$y = \frac{A}{\sqrt{B + (Cx - \frac{D}{x})^2}}$$

С помощью ширины среза на уровне $1/\sqrt{2}$ получим добротность по формуле:

$$Q = \frac{\nu_0}{2\Delta\Omega} \tag{19}$$

Добротность, рассчитанная с помощью АЧХ, при сопротивлении магазина 440 Ом равна: $\Omega_{440}=8.33\pm0.69$. Добротность, рассчитанная с помощью АЧХ, при сопротивлении магазина 1668 Ом равна: $\Omega_{1668}=2.33\pm0.16$.

Построим ФЧХ, для этого пересчитаем ΔX в разность фаз, для этого воспользуемся формулой:

$$\Delta \varphi = \frac{1}{\sqrt{LC}} \Delta X. \tag{20}$$

Нормируем его по π , так же измерения при 240 Ом необходимо совместить по фазе (измерялось ΔX не между ближайшими горбами). Аппроксимировать точки будем с помощью функции:

$$y = \frac{\arctan(-a \cdot (x - s))}{\pi} + r.$$

Получим график:

Как видим, по синим точкам не удалось получить искомый вид зависимости, это связано с тем, что нам не хватило области измерений, чтобы застать характерные изгибы

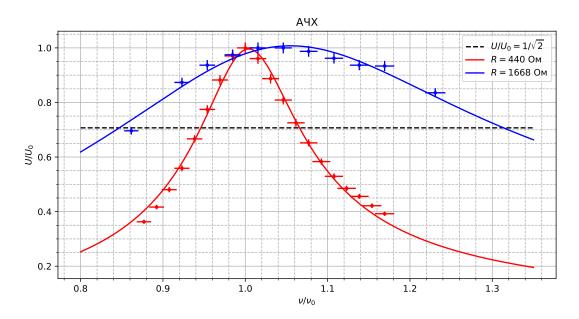


Рис. 6: Амплитудно-частотная характеристика системы при $R=440~{\rm Om}$ – красная кривая, при $R=1668~{\rm Om}$ – синяя кривая

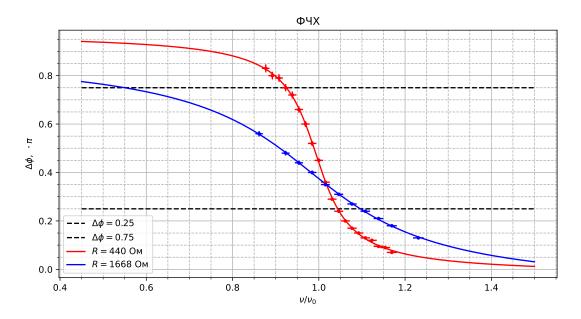


Рис. 7: Фазо-частная характеристика системы при $R=440~{\rm Om}$ — красная кривая, при $R=1668~{\rm Om}$ — синяя кривая

нашей функции, так что аппроксимировать к этим точкам смысла нет, уберём их из рассмотрения. Чтобы определить добротность, проведём 2 пунктирные линии на уровнях 0.75 и 0.25. Из нетрудный теоретических соображений можно понять, что через разницу абсцисс этих точек можно определить добротность системы по формуле:

$$Q = \frac{\nu_0}{\Delta \nu}.\tag{21}$$

5 Погрешности измерений

В ходе вычислений погрешностей в основном использовалась классическая модель погрешности:

$$\sigma = \sqrt{(\sigma_{\text{случ}})^2 + (\sigma_{\text{систем}})^2}.$$

Для обычных математических операций использовалась модель о сумме квадратов относительных погрешностей величин, входящих в формулу:

$$\varepsilon = \sqrt{\varepsilon_1^2 + \varepsilon_2^2}.$$

Для обработки случайных погрешностей при повторных измерениях использовалась следующая модель:

$$\sigma = \frac{1}{\sqrt{n}} \cdot \sqrt{\sum_{i} (x_i - x_{\rm cp})^2}.$$

6 Вывод

- 1. В ходе сравнения зависимости с теоретической была обнаружена некоторая небольшая ёмкость колебательной системы (исключая магазин ёмкостей), которая смещает зависимость T(C) на некоторую константу, однако, достаточно мала, чтобы изменить характер зависимости (изменений установить не удалось).
- 2. Удалось снять зависимость логарифмического декремента затухания от активного сопротивления цепи (погрешность составила порядка 5%), основной причиной такой погрешности послужили наводки, которые «размазывали сигнал», особенно на пиках амплитуд, делая невозможным поддерживать точность на уровне точности приборов.
- 3. Определили критическое сопротивление, при котором характер колебаний меняется на апериодический, тремя способами: теоретическим $R_{\rm кp}=8.16\pm0.07$ кОм, по наклону графика зависимости логарифмического декремента затухания от сопротивления цепи $R_{\rm kp}=6.2\pm0.4$ кОм, с помощью наблюдением за картиной колебаний $R_{\rm kp}=3$ кОм. Как видим, значения довольно сильно отличаются, это связано с неточностью $R_{\rm kp}$ по своей природе.
- 4. Были сняты АЧХ и ФЧХ для вынужденных колебаний в цепи, проведена аппроксимация соответствующих теоретических зависимостей к экспериментальным точкам, функции из теории хорошо ложатся на точки, однако при этих измерениях возникли ещё большие наводки, сделали случайную погрешность кратно больше системной ($\sigma_{\text{случ}} \sim 7\sigma_{\text{сист}}$), однако из-за аппроксимации они не имею большого вклада в итоговые результаты.
- 5. Удалось определить логарифмические декременты затухания по установлению и затуханию вынужденных колебаний, получены значения декремента для двух значений сопротивления магазина:

при
$$R = 140$$
 Ом $\Theta_{\text{затух}} = 0.19 \pm 0.015$; $\Theta_{\text{устан}} = 0.179 \pm 0.01$,

при
$$R = 280 \text{ Ом } \Theta_{\text{затух}} = 0.293 \pm 0.013; \Theta_{\text{устан}} = 0.29 \pm 0.03.$$

Как видим, значения хорошо совпадают в пределах погрешностей.

- 6. Удалось понять, что такая картина биений получается из-за комбинации установления вынужденных колебаний, и только после этого классических биений. Однако на установке посылались цуги довольно большой длины, так что последняя часть данной картины была уже простыми затухающими колебаниями.
- 7. Результаты измерения добротности вышеизложенными способами изложены в таблице:

| R, Om | f(L,C,R) | $f(\theta)$ | Фаз. спираль | АЧХ | ФЧХ |
|-------|-----------------|-----------------|-----------------|-----------------|-----------------|
| 443 | 9.20 ± 0.10 | 8.25 ± 0.65 | 8.20 ± 0.86 | 8.33 ± 0.69 | 8.70 ± 0.76 |
| | (1%) | (8%) | (10%) | (8%) | (9%) |
| 1668 | 2.40 ± 0.01 | 2.46 ± 0.06 | 2.35 ± 0.18 | 2.33 ± 0.16 | 2.41 ± 0.17 |
| | (0.3%) | (2%) | (8%) | (7%) | (7%) |

Как видим, почти все добротности хорошо совпали (максимальное различие 1σ), однако добротность Φ ЧХ сильно выбивается из результатов, вероятно, где-то потерян коэффициент, так же, как и ожидалось, теоретическая добротность выше практической, что связано с лишними сопротивлениями в реальной цепи.