Федеральное агентство связи

Сибирский Государственный Университет Телекоммуникаций и Информатики

СибГУТИ

Кафедра физики

Лабораторная работа №5.1

ИЗУЧЕНИЕ СВОБОДНЫХ КОЛЕБАНИЙ В ЭЛЕКТРИЧЕСКОМ КОНТУРЕ

Выполнил: студент 1 курса группы ИП-014 Обухов Артем Игоревич Преподаватель, ведущий занятие: Лубский Виталий Владимирович Сняты экспериментальные данные расшифровка дата подпись Отчёт принят расшифровка подпись дата Защита расшифровка оценка дата подпись

1. Цель работы

- 1. Ознакомиться с физическими процессами, протекающими в электрическом контуре.
- 2. Исследовать влияние величин электроемкости и индуктивности на период колебаний в контуре с малым сопротивлением.
- 3. Установить характер зависимости логарифмического декремента затухания колебаний от сопротивления контура.

2. Основные теоретические сведения

Исследуемый контур состоит из конденсатора электроемкостью C, катушки с индуктивностью L и резистора, имеющего сопротивление R. Схема соединения элементов электрической цепи приведена на рисунке 1.

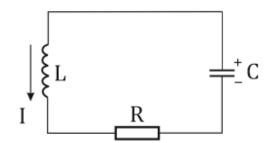


Рис. 1 Схема реального колебательного контура

Простой контур, который здесь рассматривается, является электрической цепью со сосредоточенными параметрами. Это означает, что электроемкость C сосредоточена в одном месте (конденсаторе), а индуктивность L и сопротивление R - в других местах контура (в катушке и в резисторе). Электрическими колебаниями в таком случае выступают повторяющиеся изменения электрических величин, характеризующих процессы в элементах контура. В конденсаторе, например, изменяются со временем следующие величины: заряд q и напряжение между обкладками $U_{\rm C}$ а также характеристики электрического поля конденсатора.

Электрические колебания (процессы) происходят во всех элементах цепи согласованно. А именно так, что мгновенные значения силы тока I одни и те же в любом месте контура.

Подобное имеет место в цепи постоянного (стационарного) тока.

Поэтому электрические процессы в колебательном контуре называются квазистационарными («квази»- приставка, означающая «якобы, как будто»).

Квазистационарные процессы также подчиняются закону Ома, что и постоянный ток.

Для математического описания электрических процессов в контуре применим 2 правило Кирхгофа: «Сумма падений напряжения в контуре равна сумме действующих в нем ЭДС». В колебательном контуре имеются два падения напряжения: на конденсаторе $U_{\rm C}$, равное $\frac{q}{c}$, и на сопротивлении, равное IR. При изменении силы тока в контуре в катушке индуктивности возникает ЭДС самоиндукции.

$$IR + U_C = -L\frac{dI}{dt} \tag{1}$$

Сила тока по определению связана с зарядом конденсатора соотношением:

$$I = \frac{dq}{dt}$$
 или $I = q'$ - так обозначается производная по времени.

Подставив выражения для тока i и напряжения $U_{\rm C}$ в формулу (1), получим дифференциальное уравнение в виде:

$$L\frac{dI}{dt} + R\frac{dq}{dt} + \frac{q}{C} = 0$$
 или $Lq'' + Rq' + \frac{1}{C}q = 0$

Разделим уравнение на коэффициент при старшей производной (индуктивность катушки) и введем обозначения:

$$2\beta = \frac{R}{L} u \omega_0^2 = \frac{1}{LC}$$

После введения обозначений дифференциальное уравнение затухающих колебаний в контуре принимает вид:

$$q'' + 2\beta q' + \omega_0^2 q = 0.$$

(2)

Функция

$$q = q_0 e^{-\beta \cdot t} \cos(\omega t + \varphi_0) \tag{3}$$

является решением дифференциального уравнения (2) и называется уравнением затухающих колебаний заряда конденсатора. Циклическая частота затухающих колебаний

$$\omega^2 = \omega_0^2 - \beta^2_{\text{ или }} \omega = \sqrt{\frac{1}{LC} - \frac{R^2}{4L^2}}$$
(4)

Амплитуда заряда на конденсаторе убывает со временем по экспоненциальному закону:

$$q_m = q_0 e^{-\beta \cdot t} \tag{5}$$

Быстрота убывания определяется величиной β , которую называют коэффициентом затухания.

$$\beta = \frac{R}{2L} \,. \tag{6}$$

Так как ω есть действительное число и ω^2 не может быть отрицательным, то затухающие колебания имеют место только при условии (см.4):

$$eta^2 < \omega_0^2$$
, или $\frac{R^2}{4L^2} < \frac{1}{LC}$, или $R < 2\sqrt{\frac{L}{C}}$. (7)

Наконец, постоянные величины q_0 и φ_0 определяются начальными условиями. Если, например, вначале при разомкнутом контуре конденсатор заряжен (q_0 - величины заряда), а потом соединен с катушкой и резистором, то начальная фаза колебаний равна нулю, то есть φ_0 =0. На рисунке 2 показаны графики затухающих колебаний в одном электрическом контуре при двух значениях коэффициента затухания. Причем, $\beta_2 > \beta_1$, а величины q_0 и φ_0 одинаковы. Пунктиром изображена зависимость амплитуды заряда q_m от времени. Эта зависимость называется экспоненциальной.

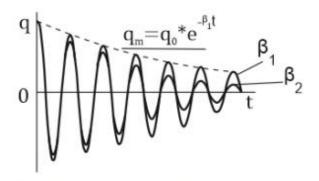


Рис. 2 Графики затухающих колебаний заряда с разными коэффициентами затуханий

Теперь обратим внимание на такие особенности колебательного процесса с затуханием, которые на рисунке заметить нельзя. Для этого найдем уравнение колебаний тока в контуре, приняв уравнение колебаний заряда в виде $q_0e^{-\beta t}\cos\omega t$. Так как I=q', то после дифференцирования получим:

$$I = -q_0 e^{-\beta \cdot t} [\omega \sin \omega t + \beta \cos \omega t].$$

Записав слагаемое $\omega \sin \omega t$ как $-\omega \cos \left(\omega t + \frac{\pi}{2}\right)$ и складывая оба слагаемых выражения в скобках с помощью векторной диаграммы, получим уравнение колебаний тока в виде:

$$i = q_0 \omega_0 e^{-\beta \cdot t} \cos(\omega t + \psi), \tag{6}$$

где
$$\omega_0 = \sqrt{\omega^2 + \beta^2}$$
 (см. соотношение 4), а $\psi = arctg \left(-\frac{\omega}{\beta} \right)$ есть сдвиг фаз между колебаниями заряда и тока.

Полученный результат приводит к следующим заключениям:

- 1. Амплитуда тока в начальный момент времени $I_0 = \omega_0 q_0$ не зависит от характеристик затухания.
- 2. В контурах с малым сопротивлением R и достаточно большой частотой ω реализуется неравенство: $\beta \ll \omega$. Это случай слабого затухания, величина сдвига фаз Ψ стремится к $(-\frac{\pi}{2})$. Затухание влияет на частоту ω только во втором порядке.

Полученная ранее формула (4) позволяет рассчитать относительную разницу величин ω_0 и ω с помощью соотношения:

$$\frac{\omega_0 - \omega}{\omega} \approx \frac{1}{2} \left(\frac{\beta}{\omega}\right)^2. \tag{7}$$

В результате при СЛАБОМ ЗАТУХАНИИ уравнения колебаний заряда и тока можно приближенно записать так:

$$q = q_0 e^{-\beta \cdot t} \cos \omega_0 t, \qquad I = -I_0 e^{-\beta \cdot t} \sin \omega_0 t. \tag{8}$$

Отметим, что период колебаний $T_0 = \frac{2\pi}{\omega_0}$ определяется в этом случае известной формулой Томсона: $T = 2\pi \sqrt{LC}$

Точное же значение периода затухающих колебаний (в соответствии с формулой (4)) равно

$$T = \frac{2\pi}{\sqrt{\frac{1}{LC} - \left(\frac{R}{2L}\right)^2}}.$$
(9)

Вернемся еще раз к экспоненциальной зависимости $q_m = q_0 e^{-\beta t}$, изображенной на рис. 2, чтобы рассказать о других важных характеристиках затухающих колебаний и дать им физическое объяснение.

Непрерывное рассеяние энергии на сопротивлении приводит к тому, что наибольший заряд конденсатора уменьшается с каждым периодом колебаний, именно:

$$q_m(0) > q_m(T) > q_m(2T) > ... q_m(NT) > ...,$$

N - число колебаний. Эти амплитуды колебаний образуют убывающую геометрическую прогрессию. А это означает, что отношение величины каждого максимума $q_m(t)$ к последующему $q_m(t+T)$ одинаково. Безразмерная величина, равная натуральному логарифму отношения амплитудных значений, отстоящих по времени на период колебания, называется логарифмическим декрементом затухания:

$$\delta = \ln \frac{q_m(t)}{q_m(t+T)}. (10)$$

С логарифмическим декрементом затухания связана (обратно пропорциональной зависимостью) еще одна характеристика затухающих колебаний - добротность Q. (Не путать с зарядом q!). В случае слабого затухания добротность определяется следующим образом:

$$Q = \frac{\pi}{\delta},\tag{11}$$

то есть, чем меньше затухание, тем больше добротность.

Для того, чтобы выявить смысл характеристик затухания, введем понятие времени релаксации τ . Это такой промежуток времени, в течение которого амплитуда колебаний уменьшается в e раз ($e \approx 2,72$ - основание натуральных логарифмов).

Заменив t на τ в выражении $q_m = q_0 e^{-\beta \cdot t}$, получим $e^{-1} = e^{-\beta \cdot \tau}$, откуда:

$$\beta = \frac{1}{\tau}$$
.

(12)

То есть коэффициент затухания β - это величина, обратная времени релаксации τ .

Связь коэффициента затухания и логарифмического декремента получают из формулы определения последнего (10):

$$\delta = \ln e^{\beta \tau}$$

$$\delta = \beta T,$$
(13)

где *T*- период колебаний.

В случае слабого затухания можно выразить логарифмический декремент затухания через параметры контура

$$\delta = R \cdot \pi \cdot \sqrt{\frac{C}{L}} \tag{14}$$

В качестве меры затухания можно использовать также число N_e - число колебаний, совершающихся в контуре за время, равное времени релаксации

au. При малом затухании время au больше периода колебаний. Поэтому имеем:

так как
$$\beta = \frac{1}{\tau} = \frac{1}{N_e T}$$
 , то

$$\delta = \frac{1}{N_e}$$

$$Q = \pi N_e.$$
(15)

Таким образом, логарифмический декремент затухания есть величина, обратная числу колебаний, по истечении которых амплитуда уменьшается в e раз. Добротность же прямо пропорциональная числу N_e .

Исходя из формул (14) и (16), можно получить формулу зависимости добротности от параметров контура при слабом затухании:

$$Q = \frac{1}{R} \cdot \sqrt{\frac{L}{C}} . \tag{17}$$

Полная картина поведения электрического контура не ограничивается только затухающими колебаниями. В контуре с сильным затуханием (большим сопротивлением R) колебаний заряда нет, есть только монотонное убывание с течением времени. Не будем рассматривать соответствующие решения дифференциального уравнения (2). Заметим только, что специальный случай «критического затухания» имеет место при

сопротивлении R, равном $R_{kp} = 2\sqrt{\frac{L}{C}}$ в котором величину $R_{\kappa p}$ называют критическим сопротивлением контура.

Эта последняя формула подтверждает общую особенность, выражающуюся в том, что все рассмотренные выше характеристики процессов в колебательном контуре имеют связи с численными значениями параметров контура R, L и C. Исследования, проводимые в этой работе, имеют целью проверить некоторые из них.

3. Описание лабораторной установки

Электрическая цепь собрана по схеме, изображенной на рис. 1. Колебания возбуждаются в контуре благодаря зарядке конденсатора от источника однополупериодного переменного тока с частотой 50 Гц. Затухающие колебания напряжения на конденсаторе подаются на клеммы вертикального усиления осциллографа (рис. 3). При этом частоту развертки электрического сигнала осциллографом устанавливают примерно такой же, что и частота зарядки С. В качестве элементов колебательного контура используются наборы конденсаторов, катушек индуктивности и сопротивлений (резисторов). Присоединение каждого элемента набора производится с помощью кнопочного выключателя. Для

включения элементов R, L, C в цепь контура нужно нажать соответствующие кнопки и зафиксировать их в «утопленном состоянии».

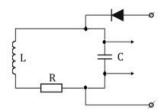


Рис.3 Электрическая схема установки

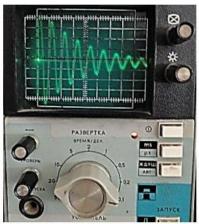


Рис. 4 Затухающие колебания на экране осциллографа

Значения сопротивления R, электроемкости C и индуктивности L для каждого положения кнопочных выключателей составляют отдельную таблицу. Таблица выдается на рабочее место при выполнении работы. Основные измерения проводятся с помощью осциллографа. Осциллограмма напряжения U_c выглядит так, как показано на рис. 4, то есть подобна графику колебаний заряда на конденсаторе на рис. 2 ($U_c = \frac{q}{c}$). По горизонтальной оси отложено время t, по вертикальной оси отложено напряжение на конденсаторе U_c . Время по горизонтальной оси можно рассчитать. Для этого поверх экрана нанесена прямоугольная сетка, калиброванная в единицах времени (мс или мкс). Назовем временную длительность одного квадрата сетки по горизонтали ценой деления развертки и обозначим ее у. Для более точного измерения каждое деление «разделено» на доли по 0,2 (это указано на сетке). Тогда время t, в течение которого происходят N колебаний, будет равно $t=n\cdot\gamma$, где n- число квадратов сетки, в пределах которых укладываются эти N колебаний. На рис. 4 видно, что для N=6, то есть для шести периодов T, число n равно 6,7. Величину γ отсчитывают непосредственно на панели

осциллографа. Отсчёт числа полных колебаний удобно проводить по амплитудным (максимальным) значениям напряжениям. Начало отсчёта «0». На рис. 4 переключатель развертки по горизонтали указывает 0,1. Справа от переключателя нажата кнопка ms, значит, цена деления γ равна 0,1 мс. Отсчитываем шесть полных колебаний (N=6). На экране осциллографа время шести колебаний соответствует n=6,7 делениям. Тогда $t = n \cdot \gamma = 0.67$ мс. Время одного колебания, то есть период колебания $T = \frac{t}{N} = \frac{0.67}{6} = 0,116$ мс.

Важным параметром затухающих колебаний является время релаксации τ . За это время амплитуда колебания уменьшается в «е» раз (e=2,72 – основание натурального логарифма). Амплитуду напряжения можно измерять в делениях (одно деление — это сторона квадрата сетки на экране осциллографа по вертикали). Цена деления в данном случае для наших рассмотрений не важна. Важно, чтобы формат изображения был удобен для рассмотрений. На рис. 4 амплитуда напряжения $U_{m0}=4$ деления. Амплитуда через время релаксации ($\frac{4}{2,72}=1,48$) $U_{m\tau}=1,48$ деления. Осциллограмма показывает, что уменьшение амплитуды в «е» раз произошло за время $\tau=\gamma\,n=0,1\cdot4,4=0,44$ мс.

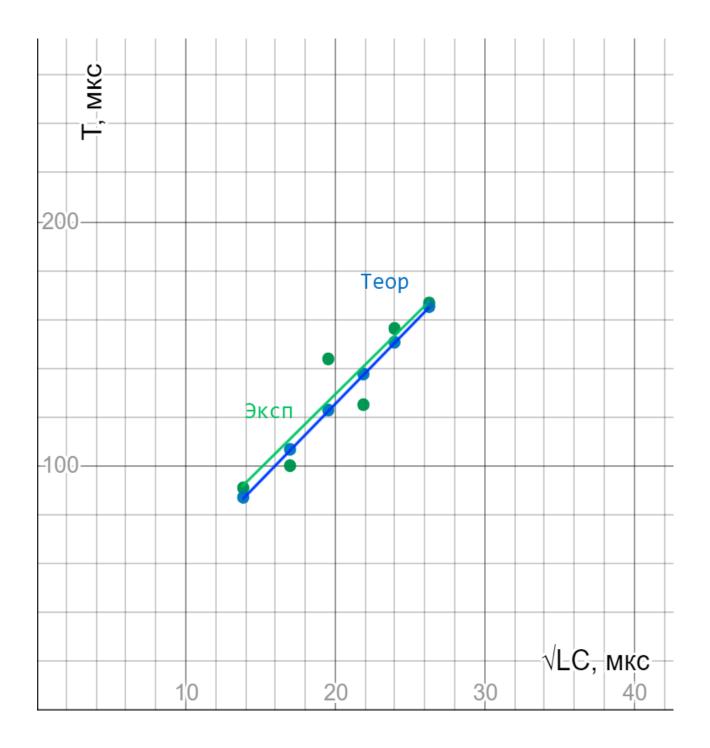
4. Экспериментальные результаты

$$R0 = \frac{2*19.1 \text{ M}\Gamma \text{H}}{200 \text{ MKC}*9} = 21.2 \text{ OM}$$

С, нФ	L, мГн	N	n	γ, мкс/дел	t, мкс	Тэксп, мкс	√ <i>LC</i> , мкс	Ттеор, мкс
10,04	19,1	11	10	100	1000	90.91	13.85	87.022
15,1	19,1	10	10	100	1000	100	16.98	106.69
20	19,1	8	11.5	100	1150	143.75	19.54	122.77
25,1	19,1	8	10	100	1000	125	21.89	137.54
30,1	19,1	8	12.5	100	1250	156.25	23.97	150.61
36.2	19.1	6	10	100	1000	166.67	26.29	165.18

tэксп
$$1=n*\gamma=10*100\frac{{}^{\mathrm{MKC}}}{{}_{\mathrm{дел}}}=1000$$
 мкс tэксп $2=n*\gamma=10*100\frac{{}^{\mathrm{MKC}}}{{}_{\mathrm{дел}}}=1000$ мкс

Tтеор = $2\pi\sqrt{LC} = 2\pi * 26.29$ мкс = 165.18 мкс



Вывод: в данной работе я ознакомился с физическими процессами, протекающими в электрическом контур. Исследовал внешние величины электроемкости и индуктивнсоти на период колебаний в контуре с малым сопротивлением. Изобразив зависимость на графике мы увидили прямую зависимость. Научились работать с осцилографом.

5. Контрольные вопросы

1) За какое время изменения тока в катушке индуктивности передается к сопротивлению контура, если длина соединительного провода равно 0,1 м? Оценить при этом наибольшую возможную частоту колебаний в электрическом контуре.

Катушка индуктивности обладает реактивным сопротивлением, модуль которого $X_L = \omega L$, где L — индуктивность катушки, ω — циклическая частота протекающего тока. Соответственно, чем больше частота тока, протекающего через катушку, тем больше её сопротивление.

Катушка с током запасает энергию в магнитном поле, равную работе, которую необходимо совершить для установления текущего тока I. Эта энергия равна:

$$E_{\rm c} = \frac{LI^2}{2}$$

При изменении тока в катушке возникает ЭДС самоиндукции

$$\varepsilon = -L\frac{dI}{dt}$$

При замыкании катушки с током на резистор происходит переходной процесс, при котором ток в цепи экспоненциально уменьшается в соответствии с формулой:

$$I = I_0 e^{-\frac{t}{T}}$$

где $T = \frac{L}{R}$ —потсоянная времени.

То есть время изменения тока в катушке:

$$\frac{t}{T} = \ln \frac{I_0}{I}$$

$$t = \frac{R}{L} \ln \frac{I_0}{I}$$

Длина:

$$l=cT=\frac{cR}{L}$$

$$t=\frac{l}{c}\ln\frac{I_0}{I}$$

$$t\sim\frac{l}{c}=\frac{0.1}{3\cdot 10^8}=3.3\cdot 10^{-10}~\mathrm{c}=33~\mathrm{Hz}$$

То есть, уменьшение тока в 2,7 раза передается за 3 нс.

Наибольшая частота:

$$\vartheta = \frac{1}{T} = 33 \text{ HC}$$

Наибольшая частота возможна при уменьшении тока в 2,7 раза.

1) Какие физические законы описывают процессы, протекающие в колебательном контуре?

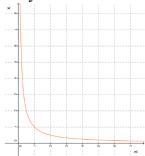
Колебания происходят благодаря перетеканию энергии магнитного поля в энергию электрического и наоборот. По закону сохранения энергии сумма их постоянна. В идеале колебания гармонические. Но в реальности они затухают.

2) В чем состоит отличие дифференциального уравнения свободных колебаний в реальном (с учетом сопротивления) электрическом контуре от такого же в идеальном контуре?

В реальном контуре колебания затухающие. Поэтому это уравнение отличается слагаемым 2b*dq/dt b-коэффициент затухания.

3) От чего зависит быстрота уменьшения амплитуды напряжения на сопротивлении R контура? Изобразить закономерность графически.

Скорость уменьшения амплитуды колебаний не зависит от ее величины, а определяется добротностью контура, от которой зависит затухание в нем.



4) Какой промежуток времени колебаний называется временем релаксации? Зависит ли время релаксации от сопротивления контура?

Время релаксации — период времени, за который амплитудное значение возмущения в выведенной из равновесия физической системе уменьшается в e раз

5) Какая закономерность затухающих колебаний выражается с помощью логарифмического декремента затухания? Каков физический смысл этой величины?

Логарифмический декремент колебаний — безразмерная физическая величина, описывающая уменьшение амплитуды колебательного процесса и равная натуральному логарифму отношения двух последовательных амплитуд колеблющейся величины в одну и ту же сторону

6) Какова зависимость добротности электрического контура Q от параметров R, L, C?

Зависимости нет. Она зависит от потерь в контуре и равна отношению характеристического сопротивления (корень из L/C) к сопротивлению потерь.

- 7) Какие формулы подтверждают зависимость: a) T от \sqrt{LC} ,
- б) $^{\delta \text{ от } R?}$ Согласуются ли они с графиками, полученными опытным путем? (подумать над этим пунктом)

a)
$$T = 2\pi\sqrt{LC}$$

a)
$$T = 2\pi\sqrt{LC}$$

$$\delta = R \cdot \pi \cdot \sqrt{\frac{C}{L}}$$

Да, согласуются

6. Задача

Логарифмический декремент затухания электрического контура $\delta = 0.2$. Во сколько раз уменьшится амплитуда колебаний за время одного колебания заряда?

Дано:
$$\delta = 0.2$$
 Решение: $\delta = \ln \frac{A1}{A2}$ $\frac{A1}{A2} - ?$ $\frac{A1}{A2} = e^{\delta} = e^{0.2} = 1.22140275816$ Ответ: 1.22140275816