

UNIVERSIDADE FEDERAL DE SANTA CATARINA
Campus Blumenau

Física Geral III

Aula Teórica 22 (Cap. 35):
 1) Oscilações Eletromagnéticas
 2) Relembrando o pêndulo
 3) Circuito LC
 4) Oscilações amortecidas num circuito RLC
 5) Oscilações forçadas e ressonância num circuito RLC

Prof. Marcio R. Loos

Oscilações Eletromagnéticas

- “ Já estudamos os circuitos RC e RL.
- “ Vimos que **carga, corrente e ddp** crescem e decrescem exponencialmente.
- “ O **decaimento/crescimento** ocorre de acordo com uma constante **capacitiva/indutiva** (τ_c ou τ_L).
- “ Ainda não estudamos a combinação LC ou RLC.

UNIVERSIDADE FEDERAL DE SANTA CATARINA Prof. Loos Física Geral III loos.prof.ufsc.br

Oscilações: Pêndulo

UNIVERSIDADE FEDERAL DE SANTA CATARINA Prof. Loos Física Geral III loos.prof.ufsc.br

Exercício 2/2

Um indutor de um circuito LC com 26 mH armazena uma energia máxima de 69 mJ. Calcule a corrente máxima I . [$I = 2,3 A$]

Resolução

$$U_B = \frac{1}{2} Li^2$$

Quando $U_B = \text{máx}$

$$U_B = \frac{1}{2} LI^2$$

$$I = \sqrt{\frac{2U_B}{L}}$$

UNIVERSIDADE FEDERAL DE SANTA CATARINA Prof. Loos Física Geral III loos.prof.ufsc.br

**Oscilações Eletromagnéticas:
Derivação da frequência de oscilação**

“ Vimos qualitativamente que um circuito LC atua como um **oscilador**.

“ Podemos obter a **frequência de oscilação** analisando as equações que governam a energia total:

$$U = U_E + U_B = \frac{q^2}{2C} + \frac{1}{2} Li^2$$

“ Como a **energia é cte**, a derivada em relação a t deve ser zero:

$$\frac{dU}{dt} = \frac{q}{C} \frac{dq}{dt} + Li \frac{di}{dt} = 0$$

“ Mas $i = \frac{dq}{dt}$ e $\frac{di}{dt} = \frac{d^2q}{dt^2}$, logo: $L \frac{d^2q}{dt^2} + \frac{q}{C} = 0$

“ Esta é uma equação diferencial homogênea de segunda ordem, cuja solução é:

$q = Q \cos(\omega t + \phi)$ **Carga** $\phi =$ cte de fase/ângulo de fase depende das condições iniciais do circuito

UNIVERSIDADE FEDERAL DE SANTA CATARINA Prof. Loos Física Geral III loos.prof.ufsc.br

**Oscilações Eletromagnéticas:
Derivação da frequência de oscilação**

$$q = Q \cos(\omega t + \phi)$$

“ A eq. mostra que a carga varia de acordo com uma função cosseno com **amplitude Q e frequência ω** .

“ Podemos testar a eq. acima, $q(t)$, através da derivada primeira e segunda:

$$\frac{dq}{dt} = -Q \omega \sin(\omega t + \phi) \quad \frac{d^2q}{dt^2} = -Q \omega^2 \cos(\omega t + \phi)$$

“ Voltando à eq. original:

$$L \frac{d^2q}{dt^2} + \frac{q}{C} = -LQ \omega^2 \cos(\omega t + \phi) + \frac{Q}{C} \cos(\omega t + \phi) = 0 \quad -L \omega^2 + \frac{1}{C} = 0$$

$$\omega = \frac{1}{\sqrt{LC}} \quad \text{Frequência angular natural Circuito LC}$$

UNIVERSIDADE FEDERAL DE SANTA CATARINA Prof. Loos Física Geral III loos.prof.ufsc.br

Oscilações Eletromagnéticas:

Carga, corrente e energia

A solução da equação $L \frac{d^2q}{dt^2} + \frac{q}{C} = 0$ é $q = Q \cos(\omega t + \phi)$, a qual fornece a oscilação da carga.

A partir desta eq. podemos determinar a correspondente **oscilação da corrente**:

e **energia**:

$$i = \frac{dq}{dt} = -Q \omega \sin(\omega t + \phi)$$

$$U_E = \frac{q^2}{2C} = \frac{Q^2}{2C} \cos^2(\omega t + \phi) \quad U_B = \frac{1}{2} Li^2 = \frac{1}{2} LQ^2 \omega^2 \sin^2(\omega t + \phi)$$

Lembre que: $\omega = \frac{1}{\sqrt{LC}}$ logo, $U_B = \frac{Q^2}{2C} \sin^2(\omega t + \phi)$

É por isso que o gráfico para a oscilação da energia tem a mesma amplitude para ambos U_E e U_B .

Note que $U_E + U_B = \frac{Q^2}{2C} [\cos^2(\omega t + \phi) + \sin^2(\omega t + \phi)] = \frac{Q^2}{2C}$ **Constante**

UNIVERSIDADE FEDERAL DE SANTA CATARINA Prof. Loos Física Geral III loos.prof.ufsc.br

Exercício

(a) Num circuito LC ($L = 26 \text{ mH}$ e $C = 4,7 \mu\text{F}$), qual será o valor da carga, expressa em termos da carga máxima Q , que estará presente no capacitor quando a energia estiver igualmente repartida entre o campo elétrico e o campo magnético? [$q = \sqrt{2}Q/2$]

(b) Calcule o tempo necessário para que esta condição seja atingida, supondo que o capacitor, no instante inicial, estava carregado. [$t = 2,7 \times 10^{-4} \text{ s}$]

Resolução

(a) $U_T = \frac{U_{B,\text{máx}}}{2} + \frac{U_{E,\text{máx}}}{2}$ $q = Q \cos(\omega t + \phi)$ $\frac{\sqrt{2}}{2} = \cos(\omega t)$
 $U_E = \frac{U_{E,\text{máx}}}{2}$ $\frac{\sqrt{2}Q}{2} = Q \cos(\omega t + \phi)$ $\omega t = \pi/4 \text{ rad}$
 $\frac{q^2}{2C} = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{2C}$ $t = 0; q = Q$ $\omega = \frac{1}{\sqrt{LC}}$
 $q = \frac{\sqrt{2}Q}{2}$ $\phi = 0$ $t = \frac{\pi}{4} \sqrt{LC}$

UNIVERSIDADE FEDERAL DE SANTA CATARINA Prof. Loos Física Geral III loos.prof.ufsc.br

Oscilações Eletromagnéticas:

Oscilações amortecidas num circuito RLC

Todos circuitos tem um pouco de resistência.

No circuito RLC, as oscilações ficam menores com tempo.

Estamos tratando então de **oscilações amortecidas**.

A energia total do sistema vale:

$$U = U_E + U_B = \frac{q^2}{2C} + \frac{1}{2} Li^2$$

U não será mais cte. Parte da energia se transforma em energia térmica:

$$\frac{dU}{dt} = -Ri^2$$

O sinal "-" indica que U diminui com o tempo.

UNIVERSIDADE FEDERAL DE SANTA CATARINA Prof. Loos Física Geral III loos.prof.ufsc.br

Oscilações Eletromagnéticas:
Oscilações amortecidas num circuito RLC

Derivando a 1ª eq. e combinando com a 2ª, temos: $U = U_e + U_b = \frac{q^2}{2C} + \frac{1}{2}Li^2$ $\frac{dU}{dt} = -i^2R$

$\frac{dU}{dt} = \frac{q}{C} \frac{dq}{dt} + Li \frac{di}{dt} = -i^2R$ Perda de energia devido à dissipação térmica

Substituindo $i = \frac{dq}{dt}$ e $\frac{di}{dt} = \frac{d^2q}{dt^2}$

Obtemos uma eq. diferencial para q:

$$L \frac{d^2q}{dt^2} + R \frac{dq}{dt} + \frac{q}{C} = 0$$

Solução:

$$q = Qe^{-Rt/2L} \cos(\omega't + \phi)$$

Função cossenoidal com amplitude exponencialmente decrescente

$\omega' = \sqrt{\omega^2 - (R/2L)^2}$

Oscilações amortecidas

UNIVERSIDADE FEDERAL DE SANTA CATARINA Prof. Loos Física Geral III loos.prof.ufsc.br 13

Oscilações Eletromagnéticas:
Oscilações forçadas e ressonância num circuito RLC

Alguns tipos de oscilações:

Oscilações livres: Circuito LC

Oscilações amortecidas: Circuito RLC

Oscilações forçadas: Circuito RLC (sob a ação de uma fem externa)

Mudaremos a notação de ω (que é uma cte) para ω_0 .

$$\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}}$$
 Frequência angular natural

Consideraremos que o circuito RLC seja submetido a uma $\epsilon(\omega, t)$:

$$\epsilon = \epsilon_m \text{sen } \omega t$$

O circuito é conduzido a uma **oscilação forçada**

ϵ_m é a amplitude da fem

ω é a **frequência angular propulsora**.

Independente da frequência natural ω_0 , as oscilações do circuito ocorrem com uma frequência angular propulsora ω .

A corrente será $i = I \text{sen}(\omega t - \phi)$

Condição de ressonância: $\omega = \omega_0$.

I será máximo na ressonância!

UNIVERSIDADE FEDERAL DE SANTA CATARINA Prof. Loos Física Geral III loos.prof.ufsc.br 14

Você já pode resolver os seguintes exercícios:

Capítulo 33: 1, 5, 6, 8, 9, 13, 18, 19, 22, 29, 30, 33, 35, 37, 38 e 42.

Capítulo 35: 1,4, 5, 6, 9, 11, 14, 18, 21, 24, 27, 28, 33 e 37.

Capítulo 36: 13,14, 15, 19, 20, 24, 25, 30, 44, 45, 47.

Capítulo 37: 1, 6, 10, 12 e 16.

Livro texto: Halliday, vol. 3, 4ª edição.

Mais informações (cronogramas, lista de exercícios):
web: loos.prof.ufsc.br e-mail: marcio.loos@ufsc.br

UNIVERSIDADE FEDERAL DE SANTA CATARINA Prof. Loos Física Geral III loos.prof.ufsc.br 14
