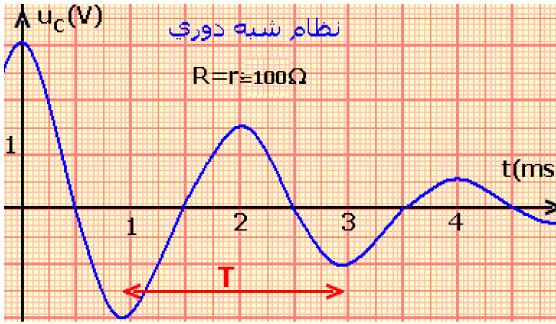
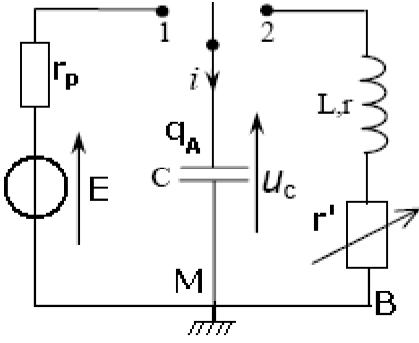


التذبذبات الحرة في دائرة RLC متوالية

1. تفريغ مكثف في وشيعة:

ننجز التركيب الكهربائي

- نضبط التوتر المستمر الي يحطيه المولد على القيمة $E=3V$ و مقاومة الموصل الأومي على $r'=0\Omega$
- نؤرجح قاطع التيار إلى الموضع (1) لمدة زمنية كافية لشحن المكثف كلياً.
- نؤرجح قاطع التيار إلى الموضع (2) فنحصل على دائرة RLC متوالية مقاومتها الكلية $R=r+r'$ حيث r :مقاومة الوشيعة
- نغير من قيمة r' مقاومة الموصل الأومي ونعاين التوتر $u_C(t)$ بين قطبي المكثف



$$R=r \text{ و } r'=0\Omega$$

نحصل على تذبذبات يتناقص وسعها مع مرور الزمن

نعين على شاشة كاشف التذبذب التوتر $u_C(t)$ و نلاحظ بأن:

- التوتر $u_C(t)$ توتر متناوب لكن ليس دوري
 - وسع التوتر $u_C(t)$ يتناقص مع مرور الزمن و بالتالي فالتذبذبات مخمدة
- التذبذبات تتم دون أن نزود الدارة RLC بالطاقة غير الطاقة المحزونة في المكثف و بالتالي فالتذبذبات حرة

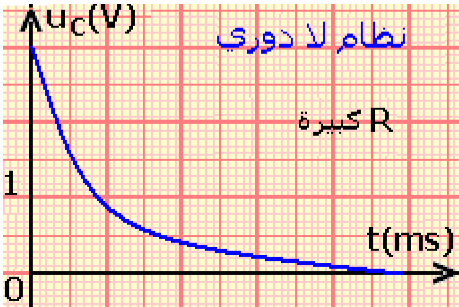
خلاصة:

• يؤدي تفريغ مكثف، مشحون، في وشيعة دائرة RLC متوالية، إلى ظهور تذبذبات حرة و مخمدة.

• الدارة RLC المتوالية تكون متذبذبا كهربائيا حرا و مخمدا

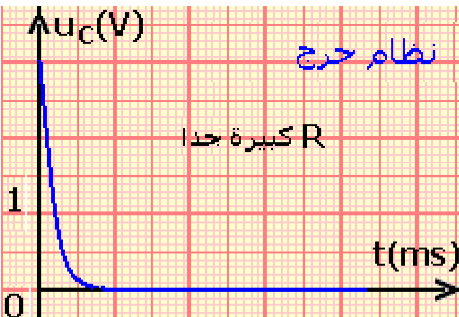
T: شبه الدور و هي المدة الزمنية الفاصلة بين قيمتين قصويتين متتاليتين للتوتر $u_C(t)$

شبه الدور T مرتبط ب L و C و مستقل عن المقاومة R



$$R=r+r' \text{ و } r' \neq 0\Omega$$

مع تزايد المقاومة R تزول التذبذبات نظرا لوجود خمود مهم و يسمى النظام بالنظام اللا دوري



في التذبذبات الحرة توجد قيمة معينة للمقاومة نرمز لها ب R_c و تسمى مقاومة حرجة و عي مقاومة تفصل بين النظام شبه الدوري و النظام الا دوري و نسمي النظام في هذه الحالة بالنظام الحرج و في هذه الحالة يرجع التوتر $u_C(t)$ إلى الصفر بسرعة و دون تذبذب و تتعلق R_c ب L و C.

2. المعادلة التفاضلية لدائرة RLC متوالية:

نعتبر الدارة الممثلة في الشكل جانبه

حسب قانون إضافية التوترات بين F و D $u_C+u_{AB}+u_R=0$

بحيث: $u_L=r \cdot i+L \cdot \frac{di}{dt}$ و $u_R=r' \cdot i$ و $i=C \cdot \frac{du_C}{dt}$

أي أن: $u_C+r' \cdot C \cdot \frac{du_C}{dt}+r \cdot C \cdot \frac{du_C}{dt}+L \cdot C \cdot \frac{d^2u_C}{dt^2}=0$

$$u_C + R.C.\frac{du_C}{dt} + L.C.\frac{d^2u_C}{dt^2} = 0 \text{ و } R=r+r', \text{ ومنه: } u_C + (r+r').C.\frac{du_C}{dt} + L.C.\frac{d^2u_C}{dt^2} = 0$$

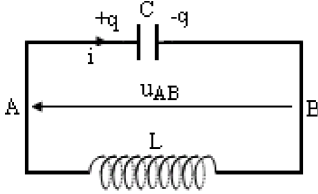
و بالتالي: $\frac{d^2u_C}{dt^2} + \frac{R}{L}\frac{du_C}{dt} + \frac{1}{L.C}u_C = 0$: المعادلة التفاضلية التي يحققها التوتر $u_C(t)$ بين قطبي المكثف

يعبر المقدار $\frac{R}{L}\frac{du_C}{dt}$ عن ظاهرة خمود التذبذبات، و يحدد حسب قيم R نظام هذه التذبذبات

3. التذبذبات عبر المخمدة في دارة مثالية LC:

المعادلة التفاضلية:

تتكون الدارة من مكثف سعته C و شحنته البدئية q_0 و وشيعة معامل تحريضها L و مقاومتها الداخلية r مهملة حسب قانون إضافية التوترات $u_C + u_L = 0$



$$\text{بحيث: } i = C.\frac{du_C}{dt} \text{ و } u_L = r.i + L.\frac{di}{dt} \text{ و } u_C + u_L = 0$$

$$\text{أي أن: } u_L = L.C.\frac{d^2u_C}{dt^2} \text{ و منه: } u_C + L.C.\frac{d^2u_C}{dt^2} = 0$$

و بالتالي: $\frac{d^2u_C}{dt^2} + \frac{1}{L.C}u_C = 0$: المعادلة التفاضلية التي يحققها التوتر $u_C(t)$ بين قطبي المكثف

حل المعادلة التفاضلية:

$$u_C(t) = U_m.\cos\left(\frac{2.\pi}{T_0}.t + \varphi\right) \text{ : معادلة خطية من الدرجة الثانية حلها: } \frac{d^2u_C}{dt^2} + \frac{1}{L.C}u_C = 0$$

U_m : وسع التذبذبات (القيمة القصوى لتوتر $u_C(t)$)

$$\frac{2.\pi}{T_0}.t + \varphi \text{ : الطور عند اللحظة } t \text{ و } \varphi \text{ : الطور عند أصل التواريخ } t=0$$

T_0 : الدور الخاص للتذبذبات

• تحديد تعبير الدور الخاص T_0 :

$$\text{نعوض } u_C(t) = U_m.\cos\left(\frac{2.\pi}{T_0}.t + \varphi\right) \text{ في } \frac{d^2u_C}{dt^2} + \frac{1}{L.C}u_C = 0$$

$$\frac{d^2u_C}{dt^2} = -U_m.\left(\frac{2.\pi}{T_0}\right)^2.\cos\left(\frac{2.\pi}{T_0}.t + \varphi\right) = -\left(\frac{2.\pi}{T_0}\right)^2.u_C(t)$$

$$\text{و منه } \frac{d^2u_C}{dt^2} + \frac{1}{L.C}u_C = \frac{1}{L.C}u_C - \left(\frac{2.\pi}{T_0}\right)^2.u_C = \left(\frac{1}{L.C} - \left(\frac{2.\pi}{T_0}\right)^2\right).u_C = 0$$

$$\text{و بالتالي: } \frac{1}{L.C} - \left(\frac{2.\pi}{T_0}\right)^2 = 0 \text{ أي } \frac{1}{L.C} = \left(\frac{2.\pi}{T_0}\right)^2 \text{ و } T_0 = 2.\pi.\sqrt{L.C}$$

• تحديد φ و U_m :

لتحديد قيم φ و U_m نحدد الشروط البدئية عند تفريغ المكثف في الوشيعة.

$$\text{لدينا: } u_C(t) = U_m.\cos\left(\frac{2.\pi}{T_0}.t + \varphi\right) \text{ و } i(t) = C.\frac{du_C}{dt} = -U_m.\frac{2.\pi}{T_0}.\sin\left(\frac{2.\pi}{T_0}.t + \varphi\right)$$

عند اللحظة $t=0$ لدينا $i(t)=0$ الوشيعة لا يمر بها أي تيار كهربائي

$$i(0) = -U_m.\frac{2.\pi}{T_0}.\sin(\varphi) = 0 \text{ و منه } \sin(\varphi) = 0 \text{ أو } \varphi=0 \text{ أو } \varphi=\pi$$

في البداية المكثف مشحون و $u_C(0)=E$

$$u_C(0) = U_m.\cos(\varphi) = E \text{ و بما أن } E > 0 \text{ و } U_m > 0 \text{ فإن } \cos(\varphi) > 0 \text{ و منه } \varphi=0$$

$$\text{و بالتالي } u_C(t) = E.\cos\left(\frac{2.\pi}{T_0}.t\right) \text{ مع } u_C(0)=U_m=E$$

تعبير الشحنة q(t) و i(t):

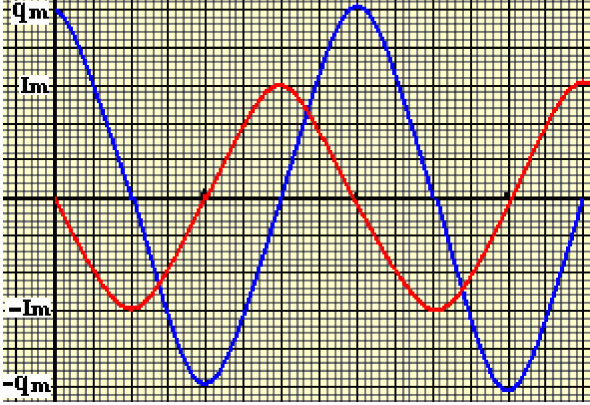
نعلم أن شحنة المكثف هي :

$$q_m = C \cdot U_m \text{ مع } q(t) = C \cdot u_c(t) = C \cdot U_m \cdot \cos\left(\frac{2\pi}{T_0} \cdot t + \varphi\right) = q_m \cdot \cos\left(\frac{2\pi}{T_0} \cdot t + \varphi\right)$$

شدة التيار الكهربائي:

$$i(t) = \frac{dq}{dt} = -q_m \cdot \frac{2\pi}{T_0} \cdot \sin\left(\frac{2\pi}{T_0} \cdot t + \varphi\right) = q_m \cdot \frac{2\pi}{T_0} \cdot \cos\left(\frac{2\pi}{T_0} \cdot t + \varphi + \frac{\pi}{2}\right) = I_m \cdot \cos\left(\frac{2\pi}{T_0} \cdot t + \varphi + \frac{\pi}{2}\right)$$

i(t) متقدمة في الطور ب $\frac{\pi}{2}$ بالنسبة ل q(t) ونقول أن q(t) و i(t) على تربع في الطور



التمثيل المبياني ل q(t) و i(t):

في اللحظة t=0 عندما q=q_m و phi=0

$$i(t) = I_m \cdot \cos\left(\frac{2\pi}{T_0} \cdot t + \frac{\pi}{2}\right) \text{ و } q(t) = q_m \cdot \cos\left(\frac{2\pi}{T_0} \cdot t\right)$$

عندما تكون شحنة المكثف قصوية تكزن شدة التيار الكهربائي منعدمة

انتقال الطاقة بين المكثف و الوشيجة:

الطاقة الكلية المخزونة في الدارة LC هي في كل لحظة مجموع الطاقة الكهربائية في المكثف و الطاقة المغنطيسية المخزونة في الوشيجة

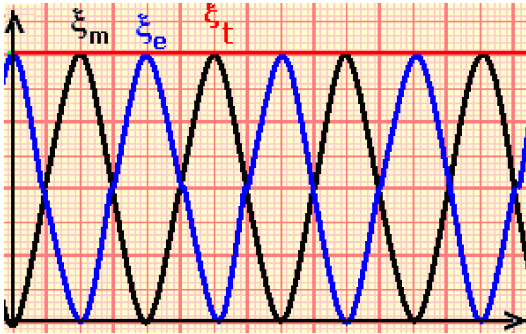
$$\xi = \xi_e + \xi_m = \frac{1}{2} \cdot C \cdot u_c^2 + \frac{1}{2} \cdot L \cdot i^2$$

خلاصة:

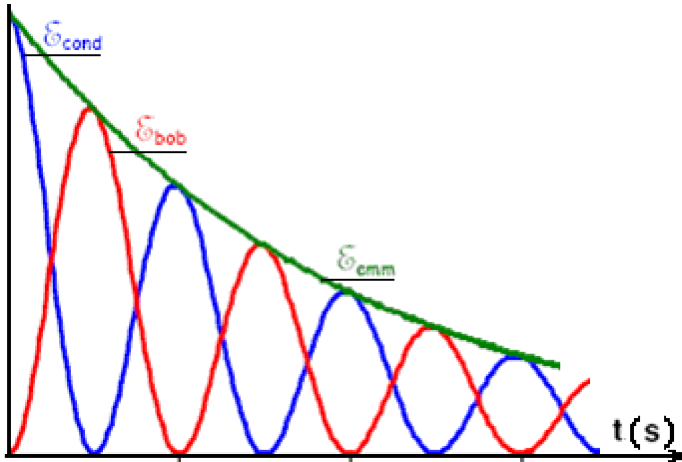
تكون الطاقة الكلية لدارة مثالية LC ثابتة خلال الزمن و تساوي الطاقة البدئية المخزونة في المكثف

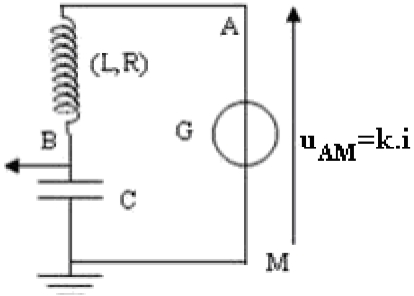
$$\xi = \xi_e + \xi_m = \frac{1}{2} \cdot C \cdot u_c^2 + \frac{1}{2} \cdot L \cdot i^2 = \frac{1}{2} \cdot C \cdot U_m^2 = \frac{1}{2} \cdot L \cdot I_m^2$$

خلال الذبذبات غير المخدمة تتحول الطاقة الكهربائية في المكثف إلى طاقة مغنطيسية في الوشيجة و العكس صحيح

**4. الطاقة في الدارة RLC المتوالية:**

- عندما تنقص الطاقة في المكثف تزداد الطاقة المخزونة في الوشيجة و العكس صحيح، أي أن هناك تبادل طاقي بين المكثف و الوشيجة
- خلال أي تبادل طاقي بين المكثف و الوشيجة تتناقص الطاقة الكلية نتيجة وجود المقاومة R.
- ظاهرة الخمود هي نتيجة لتحويل جزء من الطاقة الكلية بمفعول جول إلى طاقة حرارية





$$\xi = \xi_e + \xi_m = \frac{1}{2} \cdot C \cdot u_c^2 + \frac{1}{2} \cdot L \cdot i^2$$

$$u_{AM} = u_{AB} + u_{BM}$$

$$k \cdot i = R \cdot i + L \cdot \frac{di}{dt} + \frac{q}{c}$$

$$i = \frac{dq}{dt} = C \cdot \frac{du}{dt} \text{ و } u = u_{BM}$$

$$\frac{d^2u}{dt^2} + \frac{(R-k)}{L} \cdot \frac{du}{dt} + \frac{1}{LC} u = 0 \text{ و منه } LC \cdot \frac{d^2u}{dt^2} + (R-k)C \cdot \frac{du}{dt} + u = 0$$

$$\frac{d^2u}{dt^2} + \frac{1}{LC} u = 0 \text{ بالنسبة ل } R=k \text{ نحصل على المعادلة التالية:}$$

انجاز المولد G

المضخم العملياتي كاملا و يشتغل في النظام الخطي

$$u_{AB} = 0 \text{ و } i^- = i^+ = 0$$

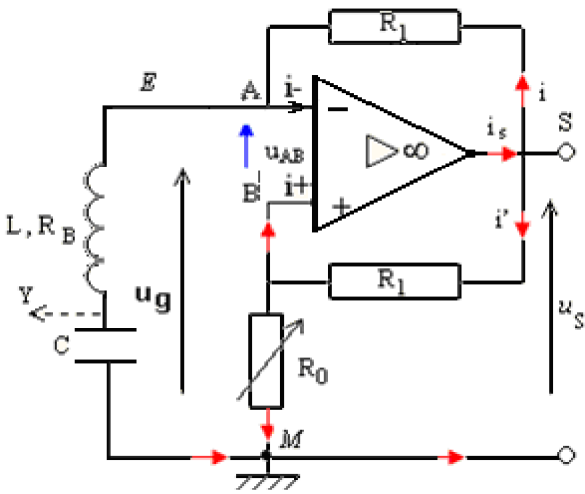
$$u_G = u_{AM} = u_{AS} + u_{SB} + u_{BM} \\ = -R_1 \cdot i + R_1 \cdot i' + R_0 \cdot i'$$

$$u_{AS} = u_{AB} + u_{BS}$$

$$i = i' \text{ و منه } -R_1 \cdot i = 0 - R_1 \cdot i'$$

$$k = R_0 \text{ و منه } u_S = k \cdot i \text{ و } u_S = R_0 \cdot i$$

معاينة التوتر بين مربطي مكثف الدارة LC الذي يوجد بها المولد G



عند معاينة التوتر بين مربطي مكثف نلاحظ:

$R_0 < R$ لا تكون تذبذبات

$R_0 > R$ تكون تذبذبات لا جيبيية

R_0 أكبر بقليل من R تكون التذبذبات جيبيية

