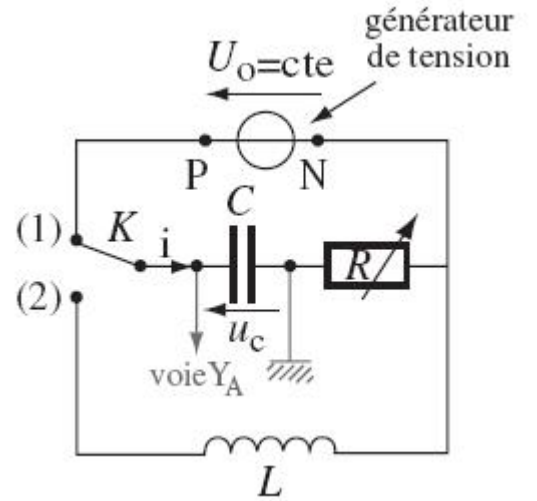


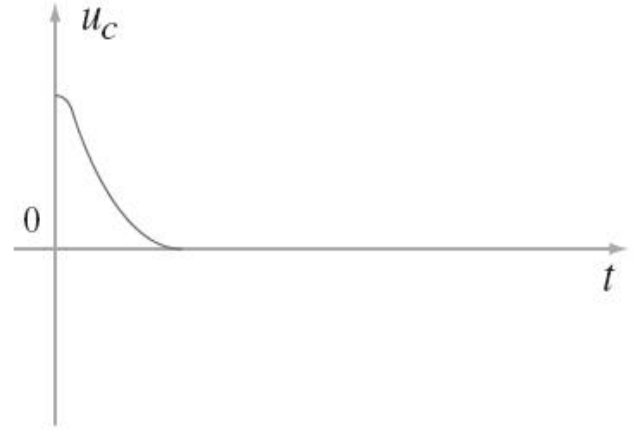
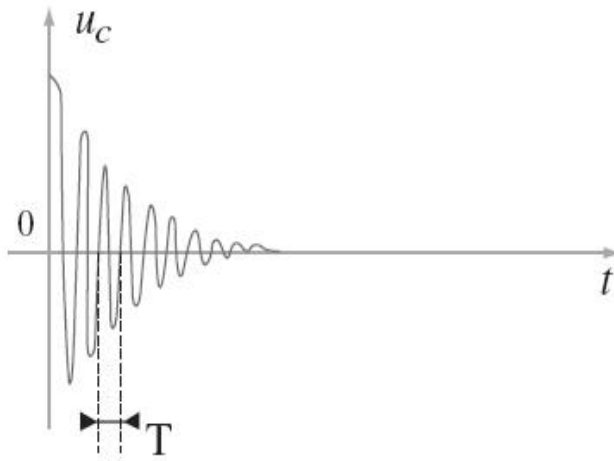
نضع قاطع التيار في الموضع 1 فيشحن المكثف .
عند نهاية الشحن تكون $u_c = U_0$ والطاقة الكهربائية
المخزونة في المكثف: $E = 1/2Cu_c^2 = 1/2CU_0^2$.
نؤرجح قاطع التيار في الموضع 2 ، ينفرد المكثف في
موصل أومي R ووشيعة L .
يمكن كاشف التذبذب الذاكراتي المركب بين مربطي
المكثف من دراسة النظام الانتقالي خلال التفريغ



*ملاحظات: حسب تغيير قيمة المقاومة R يمكن ملاحظة نظامين أثناء التفريغ:

R صغيرة : نظام شبه دوري

R كبيرة : نظام لادوري



عندما تكون مقاومة الدارة R ضعيفة ، نحصل على تذبذبات حرة يكون تطور التوتر بين مربطي شبه دوري حول المكثف O يتناقص الوسع مع الزمن : يسمى هذا النظام النظام شبه دوري تمثل T شبه الدور للتذبذبات .

عندما تكون المقاومة كبيرة : ينعدم التوتر u_c بدون تذبذب .: يسمى النظام اللادوري.
ملحوظة : نسمي النظام الحرج ، النظام اللادوري حيث ينعدم التوتر سريعا وهو الحد الفاصل بين

$$R_c = 2\sqrt{\frac{L}{C}}$$

النظامين وتساوي مقاومة الدارة القيمة الحرجة

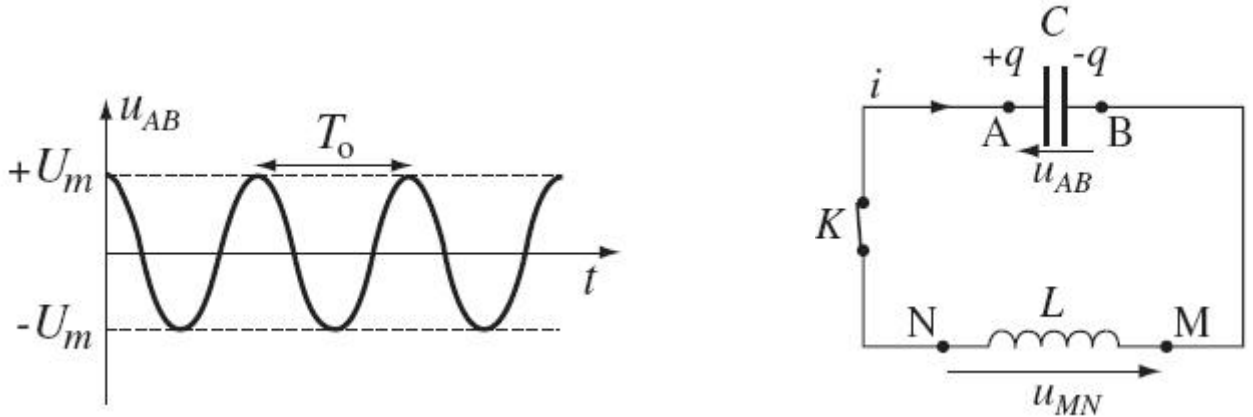
1-2-شبه الدور

يتعلق شبه الدور T بقيمتي معامل L التحريض وسعة المكثف C بحيث يزداد T كلما زاد L أو C

2 - ثنائي القطب LC

1-2-دراسة الدارة LC (دارة مثالية)

نعتبر دارة مكونة من وشيعة معامل تحريضها L ومقاومتها r مهملة، مركبة على التوالي مع مكثف سعته C ، مشحون بدنياً .



عند غلق الدارة ، نحصل على نظام دوري دوره الخاص T_0 : نسمي الدارة LC متذبذب كهربائي دوري .

2-2-دراسة نظرية

حسب قانون إضافية التوترات ، لدينا في ظل لحظة: $u_{AB} + u_{MN} = 0$ عند اللحظة t ، الشحنة التي يحملها اللبوس A هي $q(t)$ والتوتر بين مرطبي المكثف $u_{AB}(t) = q(t)/C$.

$$u_{MN}(t) = r.i(t) + L \frac{di}{dt} \text{ : عند مرطبي الوشيعة}$$

$$u_{MN}(t) = L \frac{di}{dt} \text{ وبما أن } r=0 \text{ إذن}$$

$$i(t) = \frac{dq(t)}{dt} = q' \text{ : ونعرف شدة التيار بالعلاقة التالية}$$

$$\frac{d^2q}{dt^2} = \frac{1}{LC} q = 0 \text{ : المعادلة التفاضلية التي تخضع لها تغير شحنة المكثف مع الزمن هي}$$

$$\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}} = \frac{2\pi}{T_0} \text{ حل المعادلة التفاضلية هي : } q(t) = Q_m \cos(\omega_0 t + \varphi_0) \text{ حيث}$$

ω_0 النبض الخاص للدارة ب rad.s^{-1} و Q_m الوسع ب C و φ_0 الطور عند أصل الزمن $t=0$ ب rad

$$T_0 = \frac{2\pi}{\omega_0} = 2\pi\sqrt{LC} \text{ : تكون التذبذبات في الدارة LC حرقة غير مخمدة ودورها الخاص}$$

$$\frac{d^2u_c}{dt^2} + \frac{1}{LC} u_c \text{ : ملحوظة : يمكن أيضا كتابة المعادلة التفاضلية كالتالي}$$

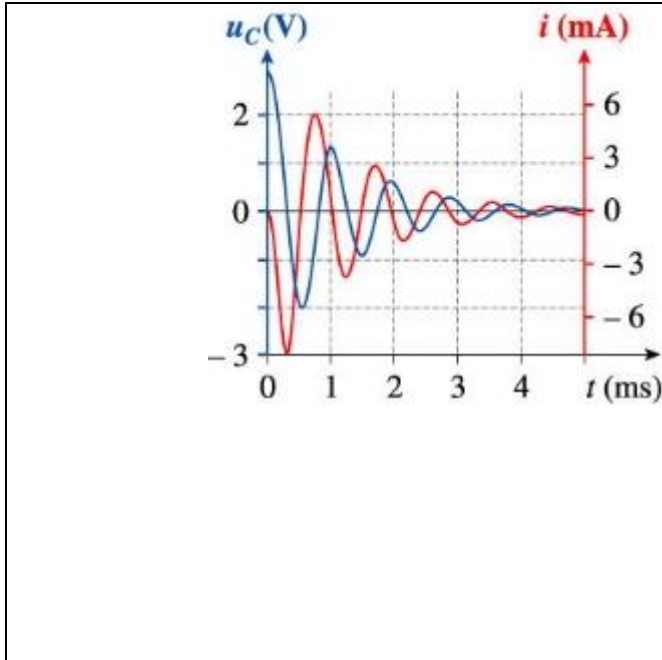
3 - التوتر ، الشدة ، الطاقة

3 1 - التوتر اللحظي بين مرطبي المكثف

$$U_m = Q_m/C \text{ نضع } u_C(t) = q(t)/C = Q_m/C \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$$

$$. u_C(t) = U_m \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$$

3 2 - شدة التيار:



$$i(t) = \frac{dq(t)}{dt} = q' \text{ لدينا}$$

$$\text{أي } i(t) = -\omega_0 Q_m \sin(\omega_0 t + \varphi_0)$$

$$i(t) = \omega_0 Q_m \cos(\omega_0 t + \varphi_0 + \pi/2)$$

$$\text{نضع } I_m = \omega_0 Q_m$$

$$i(t) = I_m \cos(\omega_0 t + \varphi_0 + \pi/2)$$

. $i(t)$ متقدم في الطور ب $\pi/2$ على $u_C(t)$ و $q(t)$
عندما تكون شدة التيار قصوية يكون التوتر دنوي والعكس.

3 3 - تبادل الطاقة في الدارة LC

$$E_C = \frac{1}{2} \frac{q^2}{C} \text{ : تعبير الطاقة المخزونة في المكثف عند اللحظة}$$

$$E_C = \frac{1}{2} \frac{Q_m^2}{C} \cos^2(\omega_0 t + \varphi) \text{ : ونعبر عنها بدلالة } t$$

تعبير الطاقة المخزونة في الوشعة عند اللحظة

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

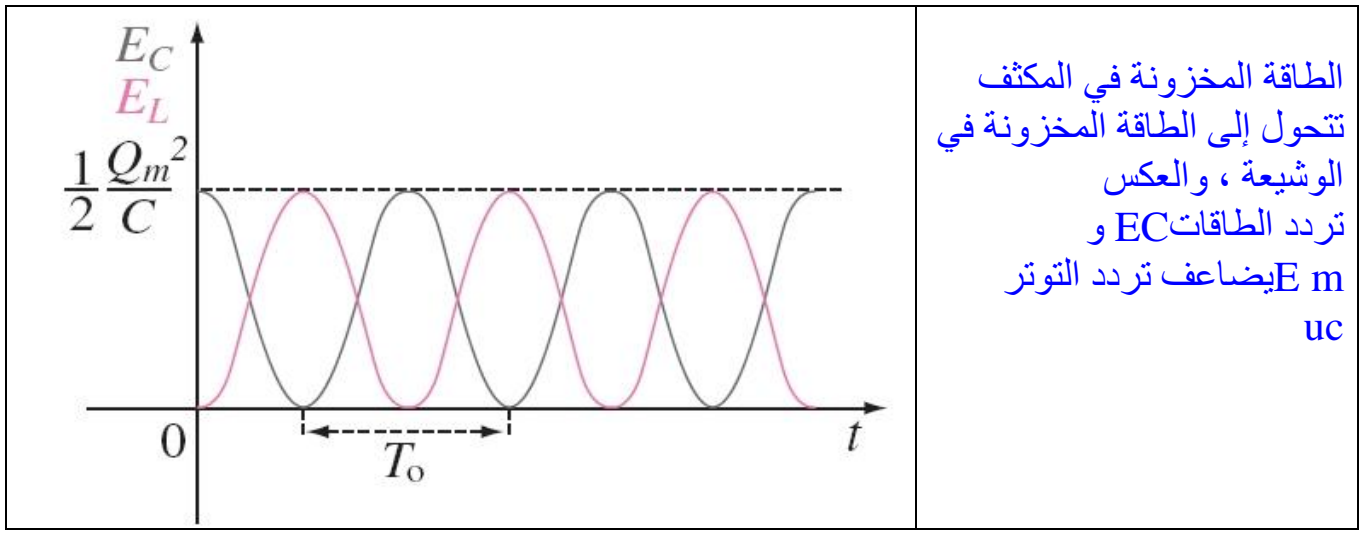
$$E_m = \frac{1}{2} LQ^2 \omega_0^2 \sin^2(\omega_0 t + \varphi) \text{ : ونعبر عنها بدلالة } t$$

$$E_m = \frac{1}{2} \frac{Q_m^2}{C} \sin^2(\omega_0 t + \varphi) \text{ إذن } \omega_0^2 = \frac{1}{LC}$$

نستنتج أن الطاقة الكهربائية الكلية عند كل لحظة: $E = E_C + E_L$

$$E = \frac{Q_m^2}{2C} [\cos^2(\omega_0 t + \varphi) + \sin^2(\omega_0 t + \varphi)]$$

$$E = Q_m^2 / 2C = \text{Cte}$$



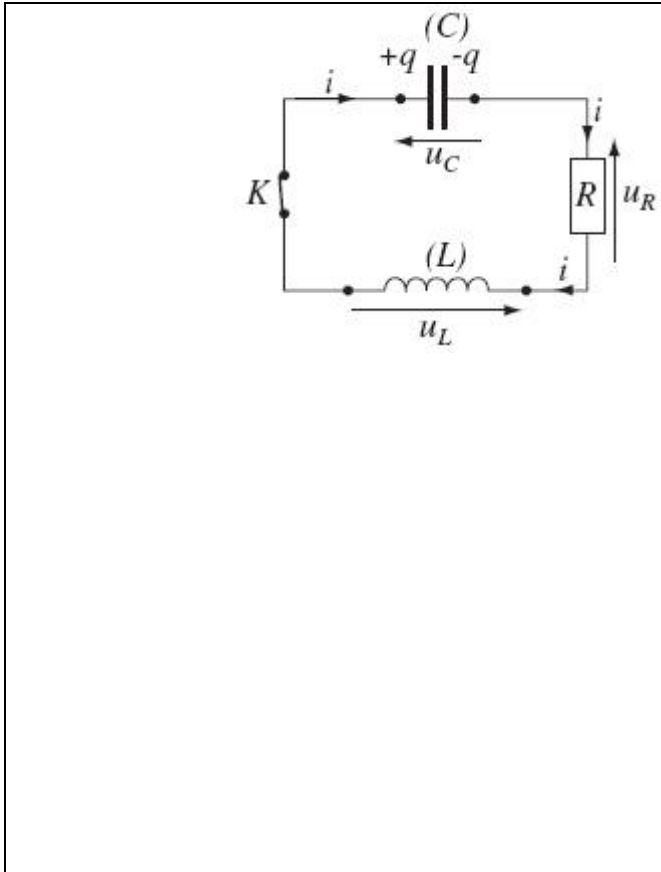
الطاقة المخزونة في المكثف تتحول إلى الطاقة المخزونة في الوشيجة ، والعكس تردد الطاقات E_C و E_L يضاعف تردد التوتر u_C

في الدارة المتذبذبة المخدمة، يتم تبادل الطاقة بين المكثف والوشيجة ومفعول يؤدي إلى تناقص الطاقة الكلية تدريجيا مما ينتج خمود التذبذبات.

في حالة النظام اللادوري: تتبدد الطاقة الكلية سريعا بمفعول جول ممل يجعل الدارة لا تتذبذب

4 - خمود وصيانة التذبذبات في الدارة في الدارة RLC

4 1 - خمود التذبذبات في الدارة RLC



حسب قانون إضافية التوترات لدينا : $u_C + u_R + u_L = 0$ أي $q/C + Ri + L di/dt = 0$ أو $q/C + L di/dt = -Ri$

عند اللحظة t معينة ، تساوي الطاقة الكهربائية الكلية

$$E = \frac{1}{2} \frac{q^2}{C} + \frac{1}{2} L i^2$$

نشق E بالنسبة للزمن :

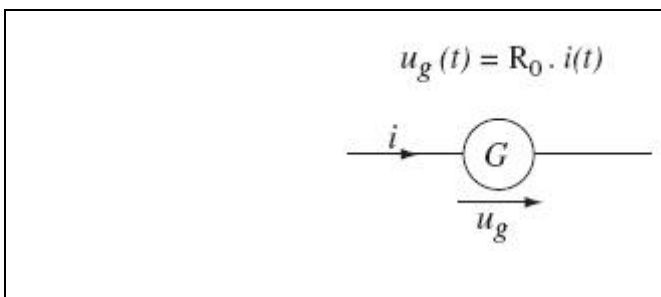
$$\frac{dE}{dt} = \frac{q}{C} \frac{dq}{dt} + Li \frac{di}{dt} = \left(\frac{q}{C} + L \frac{di}{dt} \right) i$$

$$\frac{dE}{dt} = (-Ri) i = -Ri^2$$

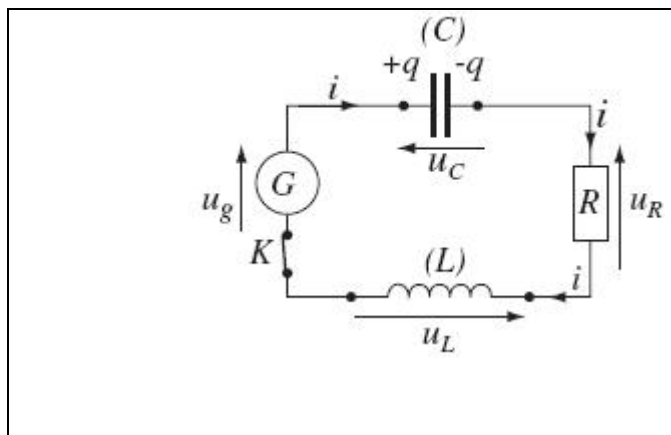
ولدينا

نلاحظ أن $\frac{dE}{dt} < 0$ - تتناقص أذن الطاقة الكلية. ويمثل $(-Ri^2)$ القدرة المستهلكة بمفعول جول

4 2 - صيانة التذبذبات



لصيانة التذبذبات، نعوض الطاقة المبددة بمفعول جول باستعمال التركيب الإلكتروني التالي : يمنح المولد G توتر يتناسب مع شدة التيار في كل لحظة .

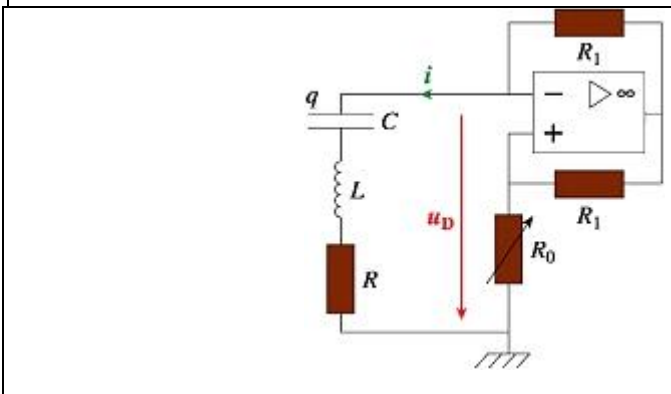


ملحوظة: نمثل i و u بسهمين في نفس المنحى ،
يتصرف المولد G ، في كل لحظة ، كمقاومة
سالبة $-R_0$

وحسب قانون إضافية التوترات:

$$u_C + u_R + u_L - u_g = 0$$

$$\frac{q}{C} + Ri + L \frac{di}{dt} + (-R_0)i = 0$$



في التركيب التجريبي التالي: $u_D = -R_0 \cdot i$
إذا كان $R = R_0$ ، نجد المعادلة التفاضلية التي
تخضع لها تغيرات الشحنة q للمكثف مع الزمن
بالنسبة للتذبذبات بدون خمود:

$$\ddot{q} + \frac{1}{LC} \cdot q = 0$$

عند اللحظة t ، مشتقة الطاقة الكهربائية للدائرة هي:

$$\frac{dE}{dt} = \frac{q}{C} \frac{dq}{dt} + Li \frac{di}{dt} = \left(\frac{q}{C} + L \frac{di}{dt} \right) i = 0$$

الطاقة الكلية E ثابتة ، إذن التركيب التجريبي للمولد G يعوض الطاقة المبددة بمفعول جول