

الدارة الكهربائية RLC في نظام جيبي وقسري

نتج التيار الكهربائي المتناوب اعتماداً على آلات تحول حركة الدوران إلى طاقة كهربائية سهلة النقل وفق شروط اقتصادية مرضية مما يجعلها ذات فاعلية عالية .
بالنسبة لتنائي القطب RLC يبين هذا الفصل مدى الاستجابة التي يبديها RLC عندما نجبره على نظام جيبي ومتناوب



وأينما في دورس الكهرباء السابقة أن الدارة LC نتج تذبذبات كهربائية

ببنفس خاص ω_0 وسنرى خلال هذا الدرس ماذا يحدث عندما نفرض بيب مرطبي (RLC) ثوتراً متناوباً

و جيبي تردد مختلف عن تردده الخاص N_0 . نقول أن الأمر يتعلق بنظام قسري : إنها التذبذبات القسرية



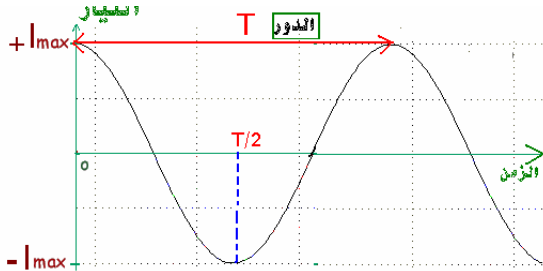
I) عموميات حول المقادير المتناوبة الجيبية

1.1) شدة التيار الكهربائي المتناوب الجيبي

تعريف :

التيار الكهربائي المتناوب الجيبي تيار

شدته دالة جيبية للزمن :



$$i(t) = I_m \cos(\omega t + \varphi_1)$$

I_m : الشدة القصوى للتيار

ω : نبض التي ار $i(t)$

طور شدة التيار الكهربائي $i(t)$ ($\omega t + \varphi_1$)

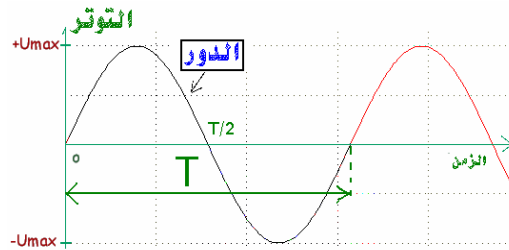
φ_1 : الطور عند أصل التواريخ

الشدة الفعالة I لشدة التيار الكهربائي

تقاس الشدة الفعالة بجهاز الأميتر (تستنتج القيمة القصوى انطلاقا من راسم التذبذب)

$$I = \frac{I_m}{\sqrt{2}}$$

2.1) التوتر الكهربائي المتناوب الجيبي



$$u(t) = U_m \cos(\omega t + \varphi_2)$$

التوتر الكهربائي

φ_2 : الطور عند أصل التواريخ ل $u(t)$

التوتر الفعال U : (يقاس باستعمال جهاز الفولتر بينما القيمة القصوى تقاس بواسطة راسم التذبذب)

$$U = \frac{U_m}{\sqrt{2}}$$

3.1 طور التوتر بالنسبة للتيار

نسمي φ طور التوتر $u(t)$ بالنسبة للتيار $i(t)$ وهو مقدار جبري يعبر عنه بالراديان (rad)

$$\varphi = \varphi_u - \varphi_i$$

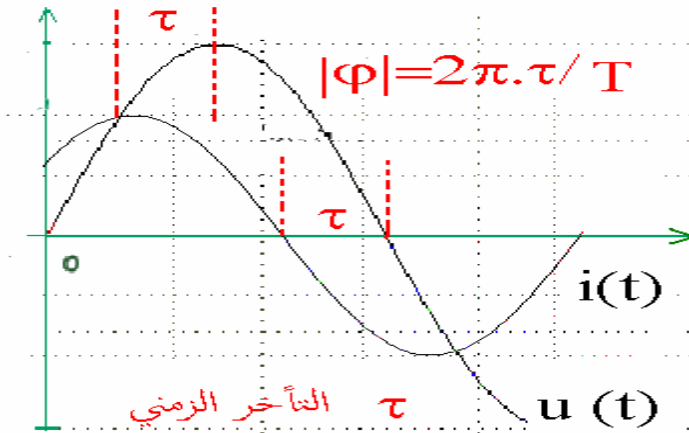
نمكرو φ من قياس التقدم أو التأخر للتوتر $u(t)$ بالنسبة ل $i(t)$

- ✓ إذا كانت $\varphi > 0$ فإن التوتر $u(t)$ متقدم في الطور عن شدة التيار الكهربائي $i(t)$
- ✓ إذا كانت $\varphi < 0$ فإن التوتر $u(t)$ متأخر في الطور عن شدة التيار الكهربائي $i(t)$
- ✓ إذا كانت $\varphi = 0$ فإن التوتر $u(t)$ و شدة التيار الكهربائي $i(t)$ على توافق في الطور

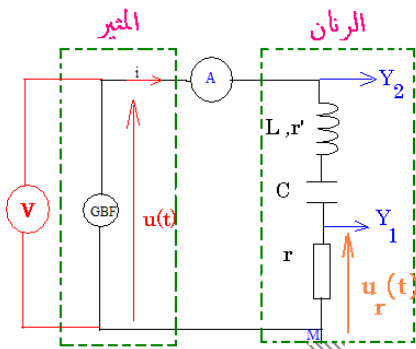
4.1 تحديد فرق الطور φ

يوافق فرق الطور بين منحنىي $u(t)$ و $i(t)$ فرق زمني τ بين المنحنيين ، قياسه من على شاشة راسم التذبذب يمكن من

حساب القيمة الجبرية ل φ .



$$|\varphi| = \omega \cdot \tau = \frac{2\pi \cdot \tau}{T}$$



(II) دراسة دارة RLC متوالية في نظام جيبي وقسري

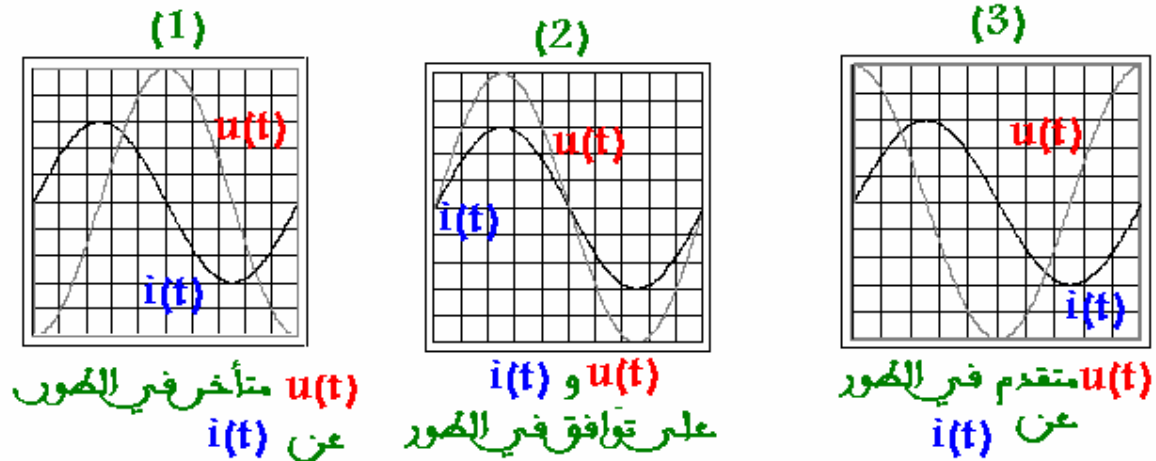
1.2 التركيب التجريبي :

تهدف الدراسة إلى معرفة مدى استجابة ثنائي القطب RLC

(الرنان) للمثير (GBF) نتتبع هذه الإستجابة عن طريق شدة التيار الكهربائي المار في الدارة ، بتغيير تردد

GBF الذي يزود الدارة بتوتر متناوب

وجيبي تردده قابل للتغيير بواسطة راسم التذبذب يمكن معاينة المنحنيات التالية :



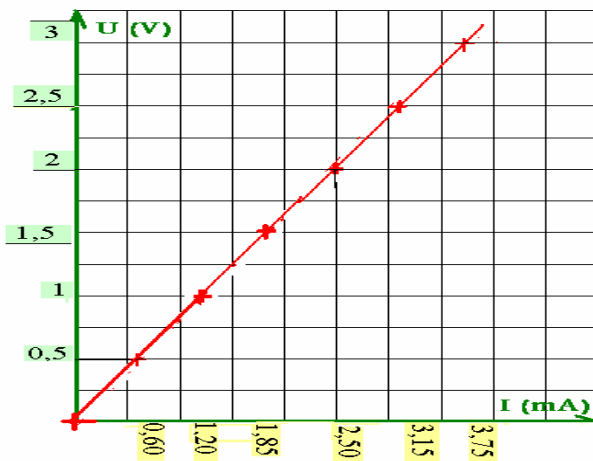
2.2) مفهوم الممانعة Z :

- جدول القياسات

ن بقي التردد ثابتا ونغير التوتر الفعال U ونقيس شدة التيار الفعالة I ونحصل على النتائج المدونة في الجدول التالي :

U (V)	0	0,5	1	1,5	2	2,5	3
I (mA)	0	0,60	1,20	1,85	2,50	3,15	3,75

- خط الميزة $U = f(I)$



المنحنى الممثل لتغيرات U بدلالة I عبارة

عن مستقيم يمر من أصل المعلم معادلته :

$$U = Z.I$$

المعامل الموجه للمستقيم Z يمثل ممانعة

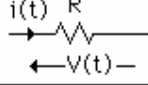
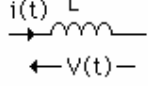
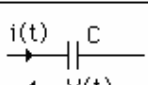
الدارة ، يعبر عنها في النظام العالمي

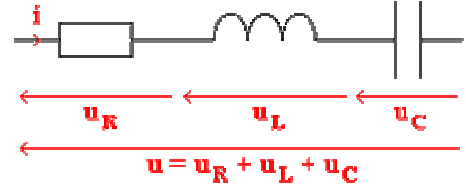
للوحدات ب Ω

ملحوظة : كلما ازداد التردد ازداد المعامل الموجه للمستقيم (ازدياد الممانعة)

(III) الدراسة النظرية للدائرة RLC المتوالية

(1.3) المعادلة التفاضلية:

التوتر	ثنائي القطب
$V(t) = R i(t)$	$i(t)$ R 
$V(t) = L \frac{di(t)}{dt}$	$i(t)$ L 
$V(t) = \frac{1}{C} \int i(t) dt$	$i(t)$ C 



حسب قانون تجميع التوترات :

$$U(t) = Ri(t) + L \cdot \frac{di(t)}{dt} + \frac{1}{C} \int i(t) dt$$

نعتبر أن شدة التيار المار في الدارة $i(t) = I_m \cos \omega t$ وأن التوتر بين طرفي ثنائي القطب RLC

$$U(t) = U_m \cos(\omega t + \varphi)$$

- $U_R(t) = R \cdot i(t) = RI_m \cos \omega t$
- $U_C(t) = + \frac{I_m}{C\omega} \sin \omega t = \frac{I_m}{C\omega} \cos(\omega t - \frac{\pi}{2})$
- $U_L = -L\omega I_m \sin \omega t = L\omega I_m \cos(\omega t + \frac{\pi}{2})$

إنن :

$$U(t) = RI_m \cos \omega t + \frac{I_m}{C\omega} \cos(\omega t - \frac{\pi}{2}) + L\omega I_m \cos(\omega t + \frac{\pi}{2})$$

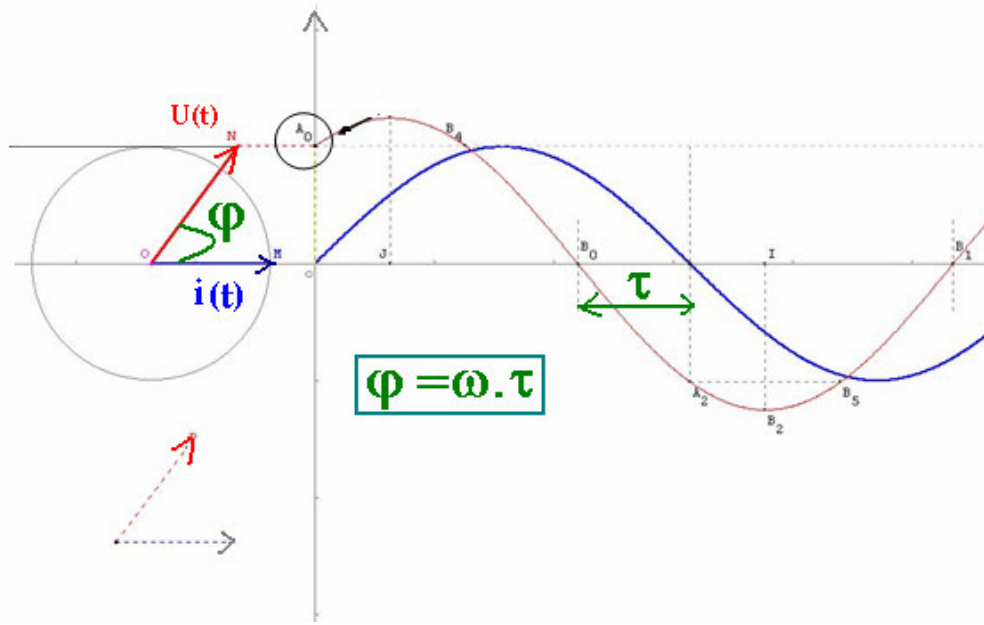
$$U(t) = U_m \cos(\omega t + \varphi)$$

(2.3) حل المعادلة التفاضلية

➤ متجهة فرينيل: نقرن بكل متجهة \overrightarrow{OM} دواراً بسرعة زاوية ثابتة ω دالة جيبيية

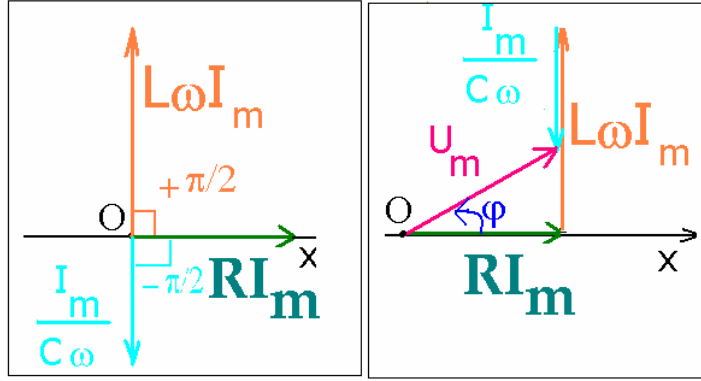
$$Y = X_m \cos(\omega t + \varphi) \text{ تمثل عند اللحظة } t = 0$$

المتجهة	الدالة الجيبية
منظم المتجهة a	وسع الدالة : X_m
φ الأفصول الزاوي عند $t = 0$	φ الطور عند $t = 0$



➤ حل المعادلة التفاضلية لثنائي القطب RLC المتوالي

ثنائي القطب	الممانعة = منظم المتجهة	الطور عند أصل التواريخ	المقدار الجيبي
الموصل الأومي	RI_m	0	$U_R(t) = RI_m \cos \omega t$
المكثف	$\frac{I_m}{C\omega}$	$-\pi/2$	$U_C(t) = \frac{I_m}{C\omega} \cos(\omega t - \frac{\pi}{2})$
الوشيةة	$L\omega I_m$	$+\pi/2$	$U_L = L\omega I_m \cos(\omega t + \frac{\pi}{2})$



استنتاج :

U_m من المثلث القائم الزاوية : $U_m^2 = (RI_m)^2 + \left(L\omega I_m - \frac{I_m}{C\omega}\right)^2$ ومنه نستنتج الممانعة

الممانعة : $U_m = Z \cdot I_m$ ومنه $Z = \sqrt{R^2 + \left(L\omega - \frac{1}{C\omega}\right)^2}$

فرق الطور :

$$\tan \varphi = \frac{L\omega - \frac{1}{C\omega}}{R}$$

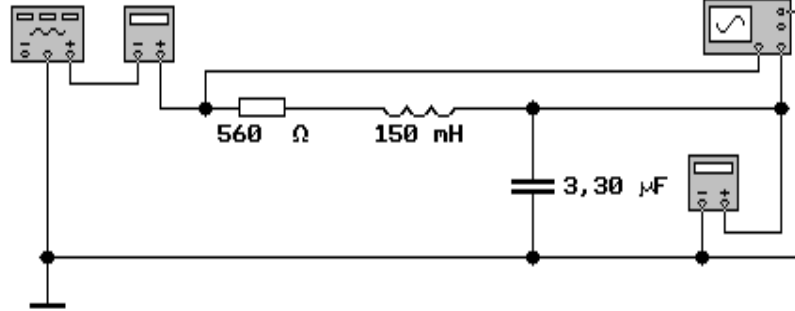
$$\cos \varphi = \frac{R}{Z} = \frac{R}{\sqrt{R^2 + \left(L\omega - \frac{1}{C\omega}\right)^2}}$$

3.3 دراسة الحالات :

$L\omega = \frac{1}{C\omega}$ و φ	$L\omega < \frac{1}{C\omega}$ و φ سالبة	$L\omega > \frac{1}{C\omega}$ و φ موجبة
<p>التأثير الكثافي مساوي للتأثير التحريضي</p>	<p>التأثير الكثافي متفوق على التأثير التحريضي</p>	<p>التأثير التحريضي متفوق على التأثير الكثافي</p>

(IV) ظاهرة الرنين الكهربائي

1.4) الدراسة التجريبية:



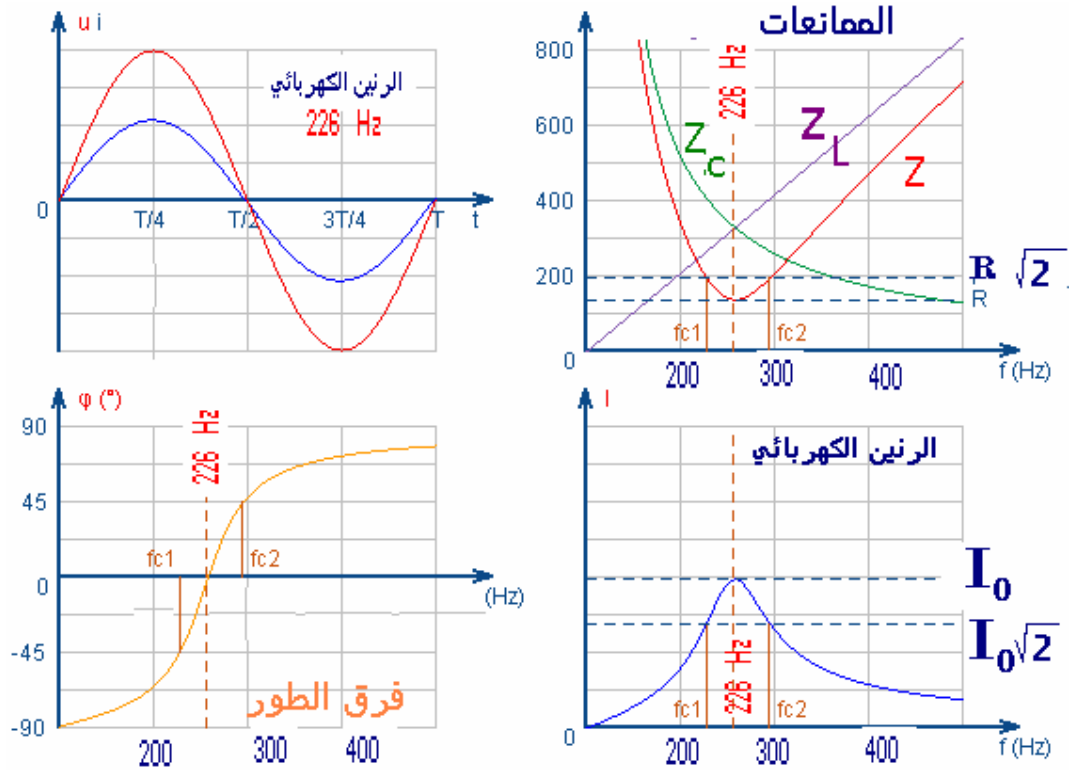
2.4) القياسات:

$$Z = \frac{U}{I} \quad R = \frac{U_R}{I} \quad Z_C = \frac{U_C}{I} \quad Z_L = \frac{U_L}{I}$$

N [Hz]	i [mA]	Z [Ω]	U _R [V]	R [Ω]	U _L [V]	Z _L [Ω]	U _C [V]	Z _C [Ω]
50	9.3	1074.86	5.21	560	0.44	47.12	8.97	964.58
100	14.68	681.30	8.22	560	1.38	94.25	7.08	482.29
200	17.78	562.47	9.96	560	3.35	188.50	4.29	241.14
226	17.86	560.00	9.99	560	3.80	213.40	3.81	213.40
300	17.45	573.13	9.77	560	4.93	282.74	2.81	160.76
400	16.24	615.91	9.09	560	6.12	376.99	1.96	120.57
500	14.84	673.84	8.31	560	9.99	471.24	1.43	96.46
600	13.50	740.89	7.56	560	7.63	565.49	1.09	80.38
700	12.28	814.06	6.88	560	8.10	659.73	0.85	68.90
800	11.22	891.52	6.28	560	8.46	753.98	0.68	60.29
900	10.29	972.14	5.76	560	8.73	848.23	0.55	53.59
1000	9.48	1055.12	5.31	560	8.93	942.48	0.46	48.23
2000	5.15	1943.28	2.88	560	9.70	1884.96	0.12	24.11
3000	3.49	2866.59	1.95	560	9.86	2827.43	0.06	16.08
4000	2.63	3799.35	1.47	560	9.92	3769.91	0.03	12.06
5000	2.11	4735.97	1.18	560	9.95	4712.39	0.02	9.65

3.4) التمثيل البياني

i(t) = f(N) . 1



4.4) التعليل :

تتميز حالة الرنين باستجابة قصوية للدائرة ونقول :

❖ تحدث ظاهرة الرنين الكهربائي ، عندما يكون تردد التوتر المطبق مساويا للتردد الخاص N_0

$$N_0 = \frac{1}{2 \cdot \pi \cdot \sqrt{L \cdot C}} = \frac{1}{2 \cdot \pi \cdot \sqrt{150 \cdot 10^{-3} \cdot 33 \cdot 10^{-6}}} = 226.21 [Hz]$$

❖ عند الرنين تكون ممانعة الدارة دنوية وتساوي مقاومتها R

❖ عند الرنين تأخذ شدة التيار الكهربائي قيمة قصوية $I_0 = U/R$:

❖ عند الرنين يكون التوتر اللحظي المطبق بين مربطي الدارة RLC و الشدة اللحظية على توافق في الطور

5.4) المنطقة الممررة

❖ تعريف : المنطقة الممررة ذات -3dB لدارة RLC هي مجال الترددات $[N_1, N_2]$ للمولد حيث

تكون الإستجابة I أكبر أو على الأقل تساوي $\frac{I_0}{\sqrt{2}}$ (I_0 هي الشدة الفعالة للتيار عند الرنين)

$$20.L \log\left(\frac{I}{I_0}\right) = -3$$

ملحوظة : في الحقيقة تحدد المنطقة الممررة انطلاقا من :

❖ تحديد المنطقة الممررة

هي المجال الذي تحصره القيمتين ω_1 ; ω_2 حيث تتحقق $I > \frac{I_0}{\sqrt{2}}$

$$Z(\omega) = \sqrt{2}.R \Rightarrow R^2 + \left(L\omega - \frac{1}{C\omega}\right)^2 = 2R^2 \Rightarrow \left(L\omega - \frac{1}{C\omega}\right)^2 = R^2$$

المعادلة لها أربعة حلول :

$$\omega_1 = -\frac{R}{2L} + \sqrt{\left(\frac{R}{2L}\right)^2 + \omega_0^2} \quad \omega_3 = -\frac{R}{2L} - \sqrt{\left(\frac{R}{2L}\right)^2 + \omega_0^2} \Rightarrow \omega_3 < 0$$

$$\omega_2 = +\frac{R}{2L} + \sqrt{\left(\frac{R}{2L}\right)^2 + \omega_0^2} \quad \omega_4 = -\frac{R}{2L} + \sqrt{\left(\frac{R}{2L}\right)^2 + \omega_0^2} \Rightarrow \omega_4 < 0$$

انطلاقا من تعبير ω_1, ω_2 نستنتج :

$$\omega_2 - \omega_1 = \frac{R}{L} \Rightarrow \Delta N = \frac{R}{2\pi L} \quad \text{و} \quad \omega_1, \omega_2 = \omega_0^2$$

يتناسب عرض المنطقة الممررة مع المقاومة الكلية للدارة R ، كلما كانت R صغيرة كلما كان الرنين حادا ويكون العرض ΔN صغيرا وبالتالي تكون الدارة انتقائية .

6.4 معامل الجودة Q

$$Q = \frac{\omega_0}{\omega_2 - \omega_1}$$

ومما سبق :

$$Q = \frac{L\omega_0}{R} = \frac{1}{RC\omega_0} = \frac{1}{R} \cdot \sqrt{\frac{L}{C}}$$

ملحوظة : الرنين بين طرفي المكثف :

$$u_c = \frac{I}{C\omega} \Rightarrow u_c = \frac{1}{C\omega} \cdot \frac{U}{Z}$$

$$\Rightarrow U_{c0} = \frac{U_0}{\sqrt{R^2 C^2 \omega^2 + (LC\omega^2 - 1)^2}}$$

نعلم أن :

هذا التوتر يكون قصويا عند ω_c وهو نبض مخالف ل ω_0 النبض عند الرنين (يوافق قيمة دنوية للمقام) ومنه نستنتج :

$$\omega_c^2 = \omega_0^2 - \frac{R^2}{2L^2} \Rightarrow \omega_c^2 = \omega_0^2 \left(1 - \frac{1}{2Q^2}\right)$$

من العلاقة السابقة ωC موجبة نستنتج أن الرنين لا يمكن أن يحدث إلا $Q > \frac{1}{\sqrt{2}} = 0,707$ (من العلاقة السابقة) ومن تم يصبح التوتر بين طرفي المكثف: $U_{cmax} = \frac{QU_0}{\sqrt{1 - \frac{1}{4Q^2}}}$ وبالنسبة لـ Q كبيراً يصبح التوتر القصوي بين طرفي المكثف أو الوشيجة: $U_{cmax} = U_{Lmax} \approx Q \cdot U_0$ لذلك نسمي Q بمعامل فرط التوتر

(V) القدرة في النظام المتناوب الجيبي

1.5) القدرة اللحظية :

$$P(t) = u(t) \cdot i(t) = U\sqrt{2} \cos(\omega t + \varphi) \cdot I\sqrt{2} \cos \omega t$$

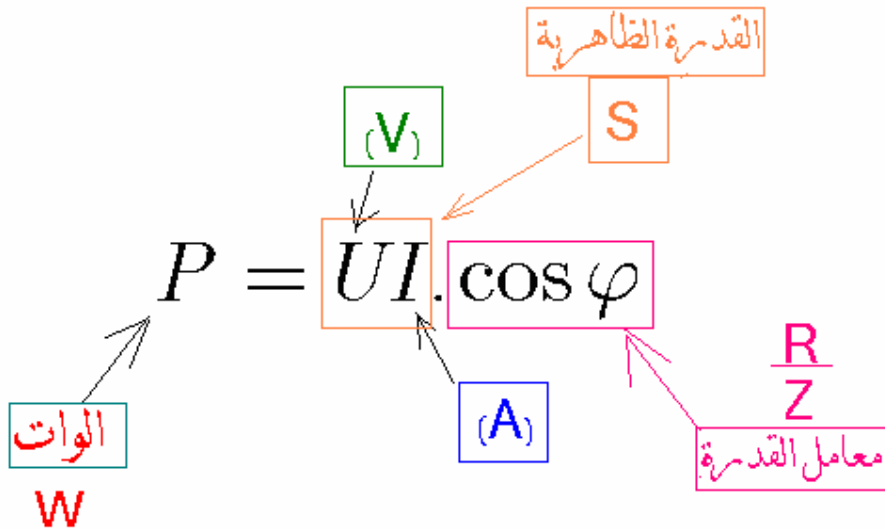
$$P(t) = UI [\cos \varphi + \cos(2\omega t + \varphi)]$$

يلاحظ أن القدرة دالة جيبيية نبضها 2ω ودورها $T/2$

2.5) القدرة المتوسطة

القدرة المتوسطة أو القدرة النشيطة هي مجموع القدرات اللحظية المستهلكة من طرف ثنائي القطب خلال دور واحد

$$P = UI \cdot \cos \varphi$$



بتعويض تعبير $\cos \varphi$ نجد أن القدرة الكهربائية المتوسطة في دائرة RLC المتوالية لا تستهلك إلا من طرف المقاومة R

$$P = RI^2 \text{ (مفعول جول) حيث}$$