

الدارات الكهربائية

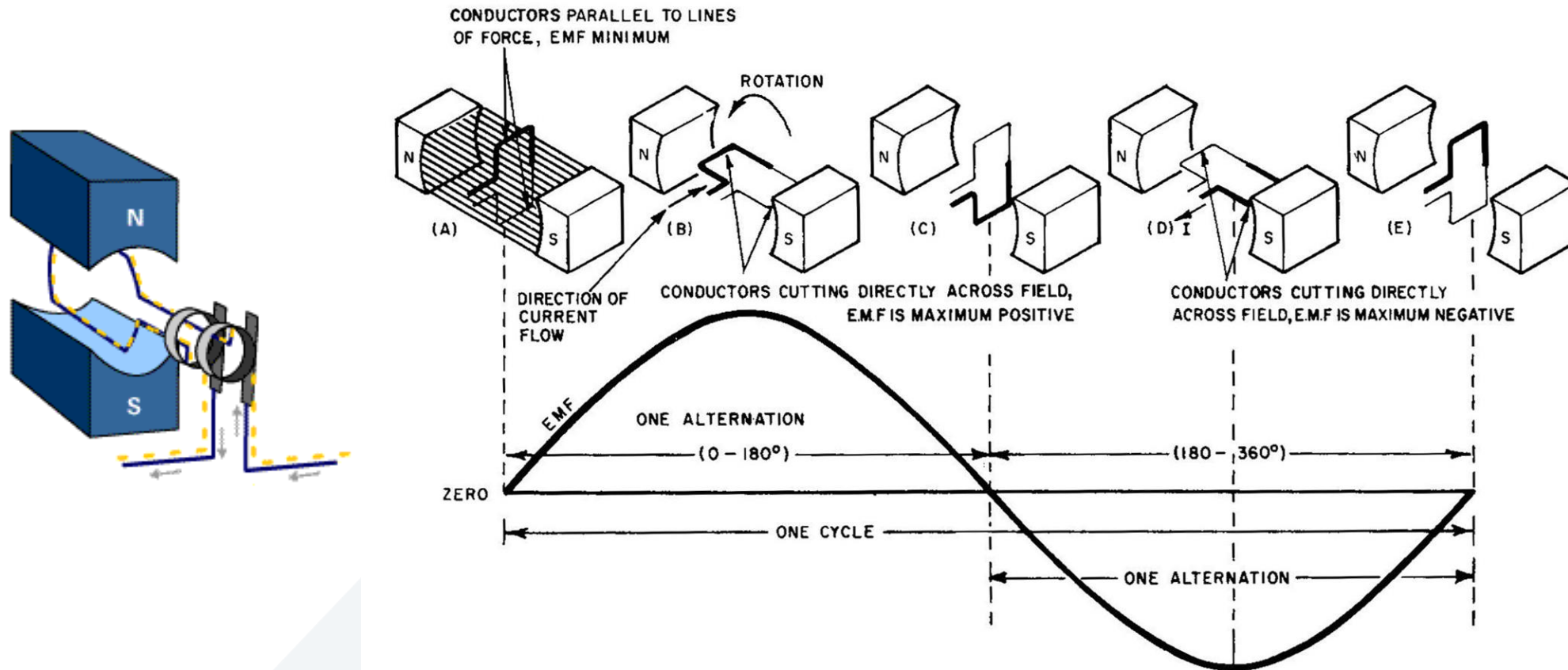
الدكتور المهندس
علاء الدين أحمد حسام الدين



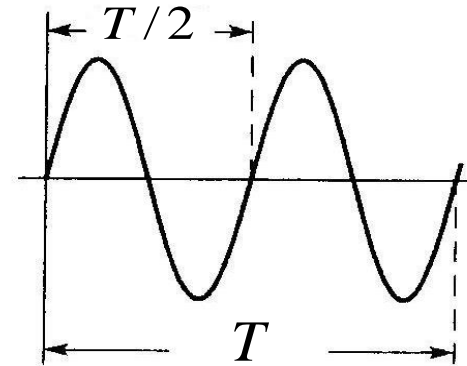
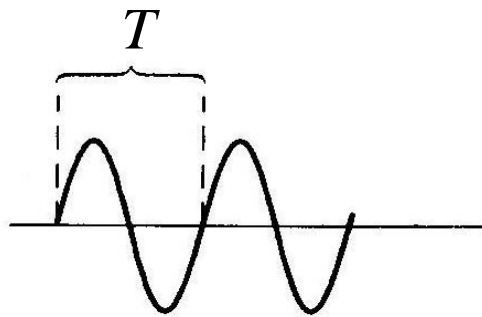
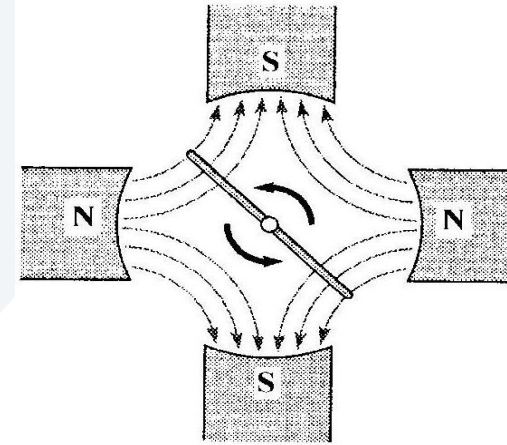
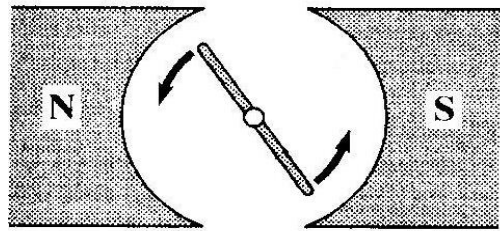
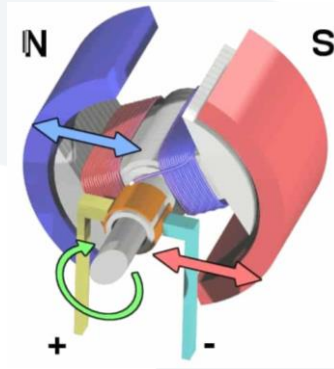
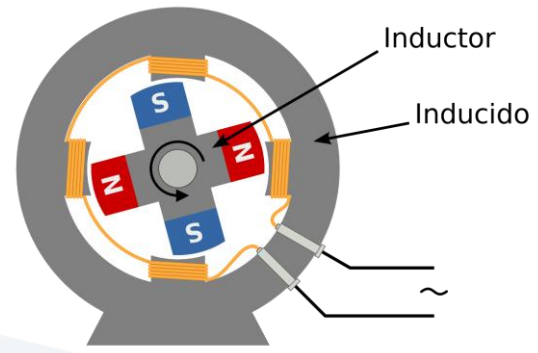
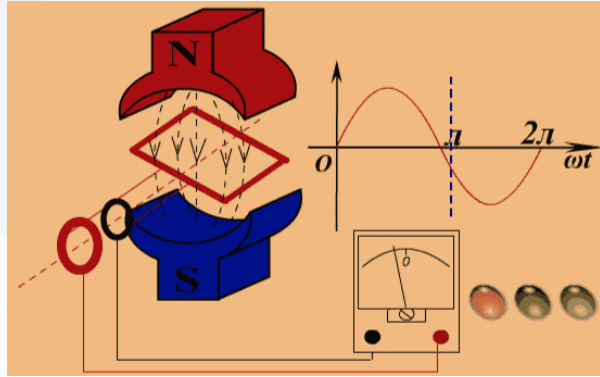
التيار المتناوب

Alternating Current (AC)

مبدأ توليد قوة محرّكة كهربائية متناوبة جيّبية:



وفقاً لذلك نحصل على موجة جيبية متناوبة للجهد دورها T . ويمكن زيادة تردد الموجة من خلال زيادة عدد الأقطاب المغناطيسية للآلة. فعندما تكون الآلة مكونة من قطبين فقط ($p=1$ عدد أزواج الأقطاب) فإن الناقل (الملف) سيجتاز الأقطاب مرة واحدة فقط ليتمكن من توليد دور واحد للموجة الجيبية المتناوبة. أما إذا كانت الآلة مكونة من أربعة أقطاب ($p=2$) فإن التردد سيتضاعف حيث سنحصل عندها على موجتين متناوبتين جيبيتين خلال دور واحد.



تغيير التردد بتغيير
 عدد أقطاب الآلة

عند دوران الناقل بين الأقطاب عدد من الدورات مقداره 50 دورة في الثانية، عندها نقول أن تردد الموجة الناتجة هو 50 Hz، ويكون الدور مساوٍ:

$$T = \frac{1}{50} = 0.02[\text{sec}]$$

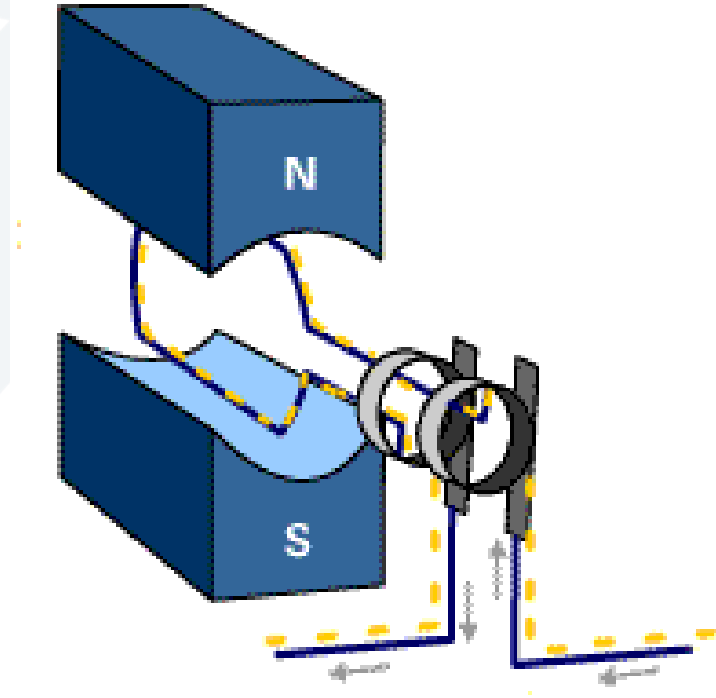
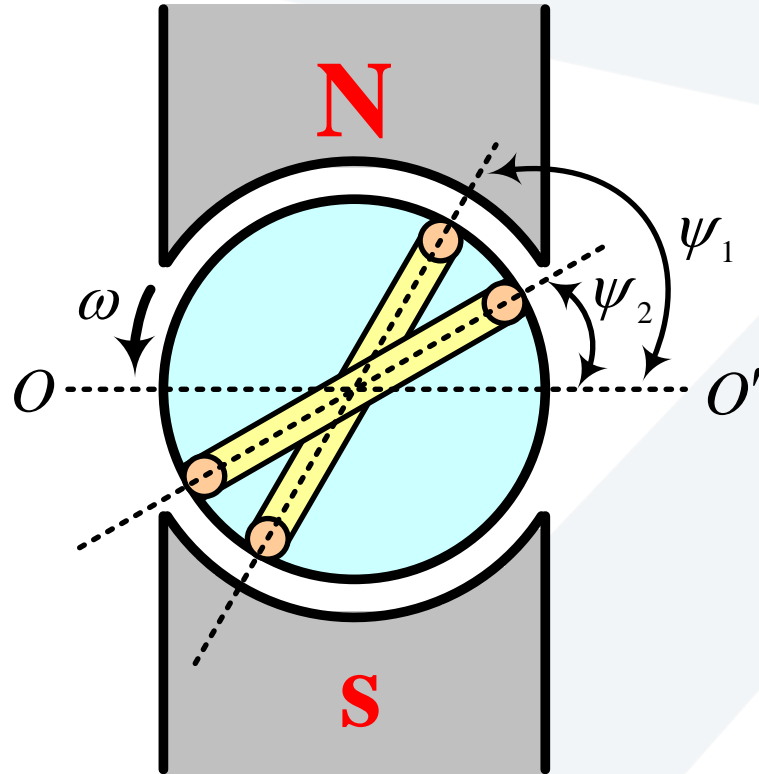
وبمقدار زيادة عدد دورات الناقل بين الأقطاب يزداد التردد.

يعطى تابع القيمة اللحظية للقوة المحركة الكهربائية الناتجة، وهو تابع جيبي متناوب، بالعلاقة:

$$e = E_m \cdot \text{Sin}\omega t$$

أي أن دوران الناقل داخل المغناطيسي واستناداً إلى أسس التحريض المغناطيسي سبب نشوء قوة محرّكة كهربائية جيبيّة متناوبة

زاوية الإزاحة (زاوية الطور) :Phase Angle



عند دوران الدائر بسرعة زاوية ω عكس عقارب الساعة، وبفرض أن الوشيعتان كانتا في اللحظة المدروسة متوضعتان بالنسبة للخط الحيادي بحيث تشكّان معه زوايا ψ_1 ، ψ_2 فإن القوتان المحركتان الكهربائيتان الناتجتان تعطيان لحظياً بالعلاقتين الآتيتين:

$$\begin{aligned}e_1 &= E_m \cdot \text{Sin}(\omega t + \psi_1) \\e_2 &= E_m \cdot \text{Sin}(\omega t + \psi_2)\end{aligned}$$

تسمّى الزاوية $(\omega t + \Psi)$ زاوية الطور أو زاوية فرق الصفحة، حيث يتّضح من العلاقات السابقة أن القيمة اللحظية للكمية الجيبية تتحدّد من خلال المطال وزاوية الطور.

في اللحظة $t=0$ تصبح العلاقات السابقة بالشكل:

$$\begin{aligned}e_1 &= E_m \cdot \text{Sin}\psi_1 \\e_2 &= E_m \cdot \text{Sin}\psi_2\end{aligned}$$

تسمى الزاويتان ψ_1 ، ψ_2 اللتان تحدّدان قيم القوى المحرّكة الكهربائية في اللحظة الابتدائية بزوايا الطور الابتدائية، وبالتالي تتحدّد الكمية الجيبية من خلال المطال (القيمة الأعظمية)، والتردد أو الدور، وزاوية الطور الابتدائية.

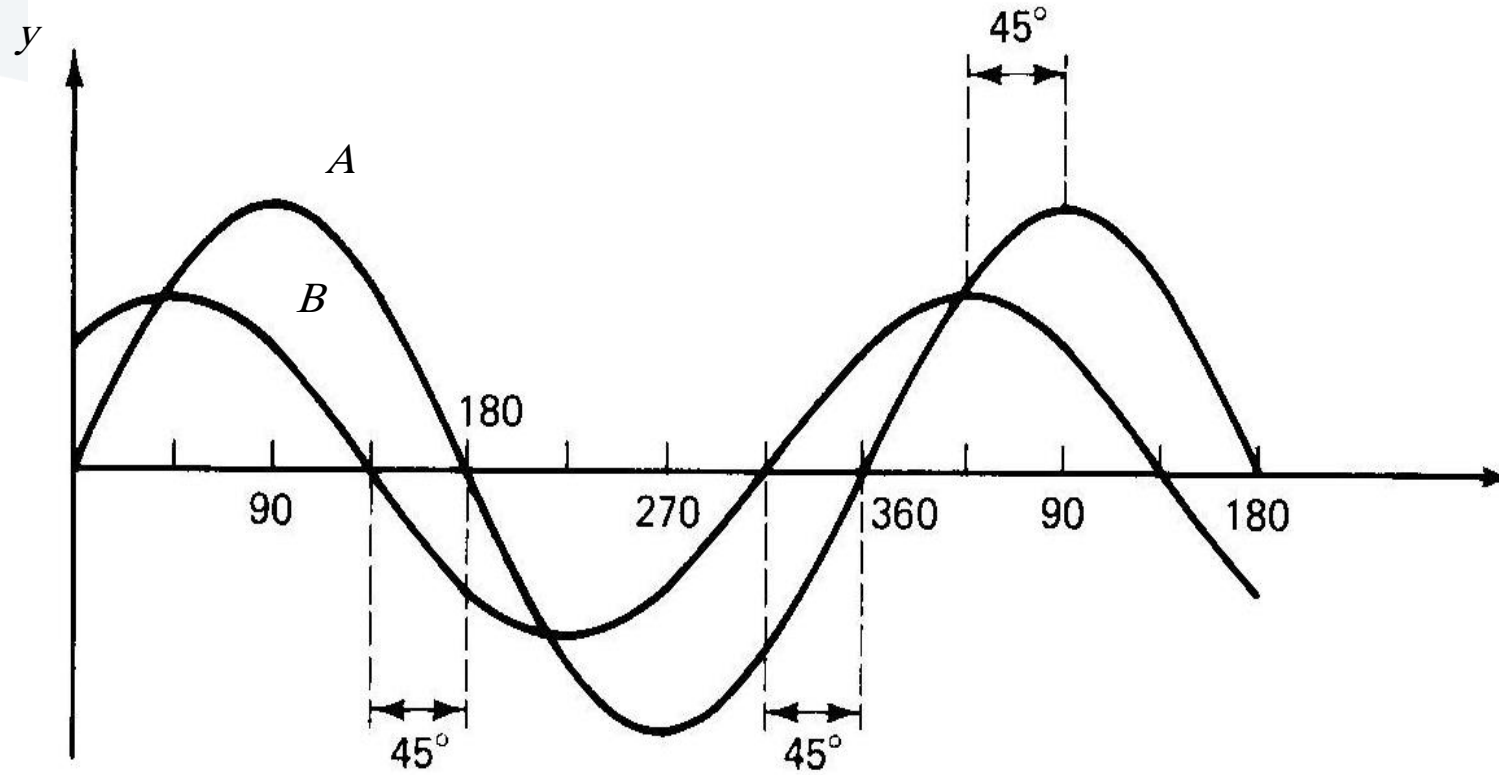
يُسمّى الفرق بين زاويا الطور الابتدائية لكميتين جيبيتين لهما التردد نفسه بزاوية الإزاحة الطورية (Phase Angle):

$$\psi = \psi_1 - \psi_2$$

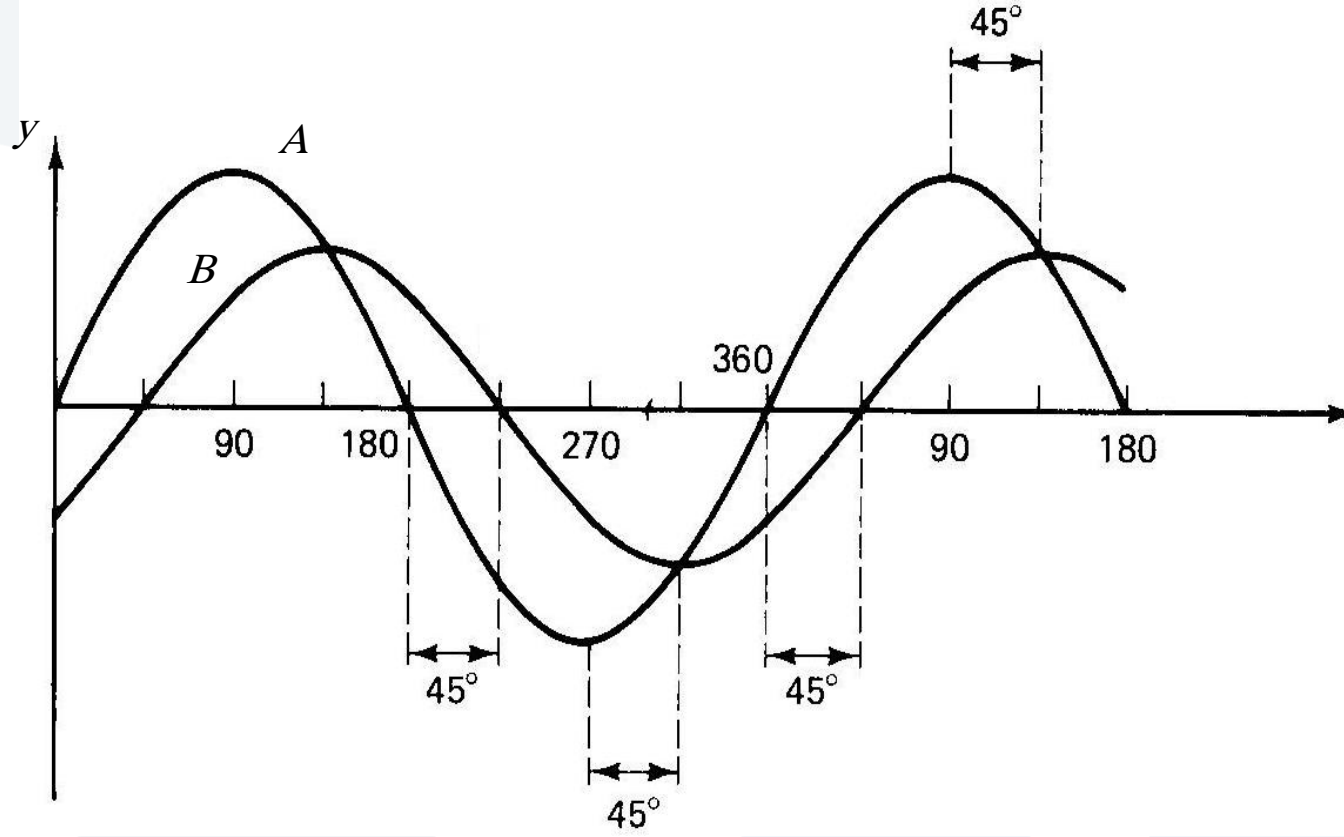
تبيّن هذه الزاوية الفترة الزمنية t التي تبلغ فيها إحدى هذه الكميات بداية الدور قبل الكمية الأخرى:

$$t = \frac{\psi}{\omega} = \frac{\psi \cdot T}{2\pi}$$

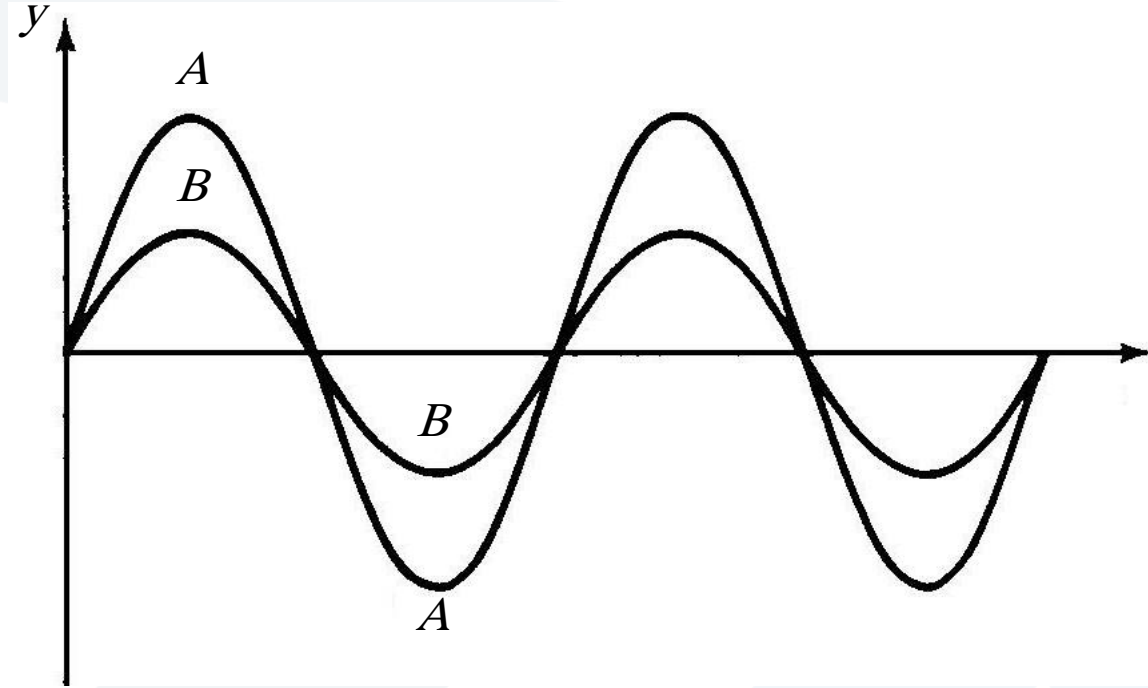
تُعدّ الكمية الجيبية التي تبلغ الدور قبل الأخرى متقدّمة
بالطور (Lead)، بينما تُعدّ الكمية التي تبلغ القيمة
نفسها، ولكن بشكل متأخر عن الكمية الأولى متأخرة
بالطور (Lag).



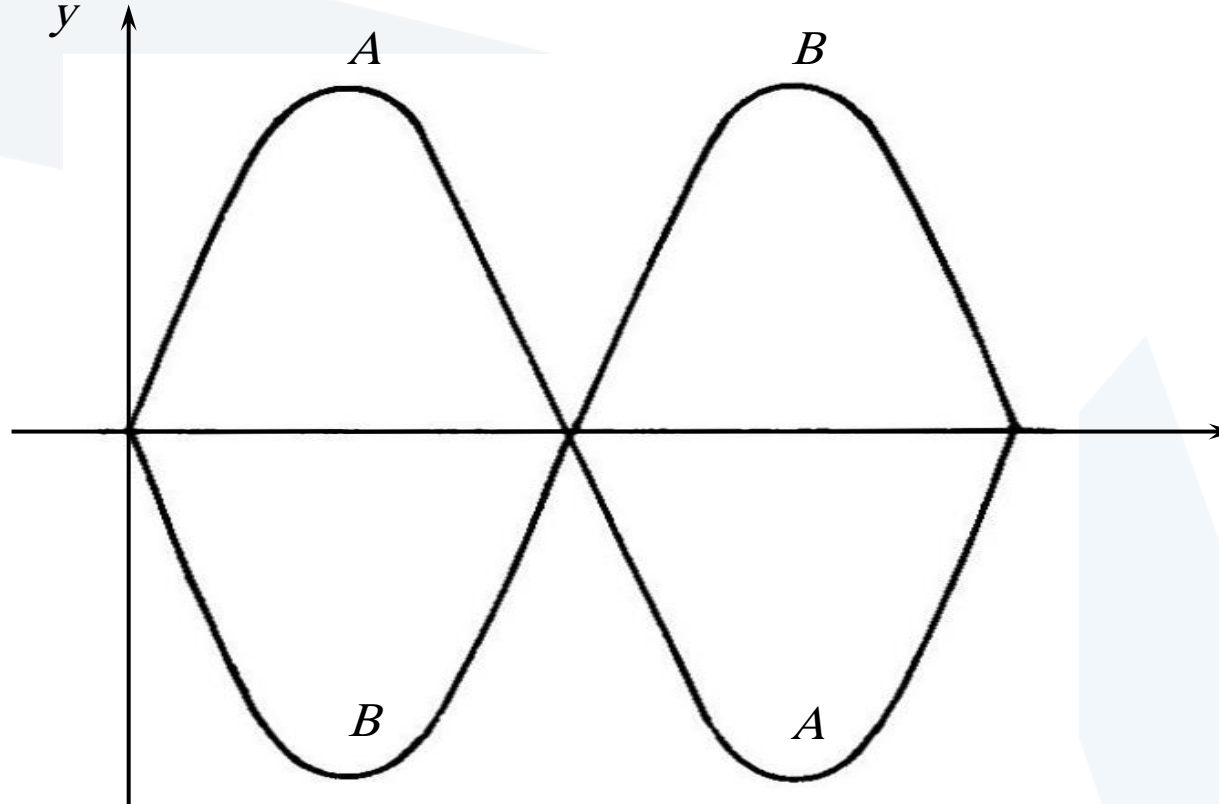
الموجة B متقدمة على الموجة A



الموجة A متقدمة على الموجة B

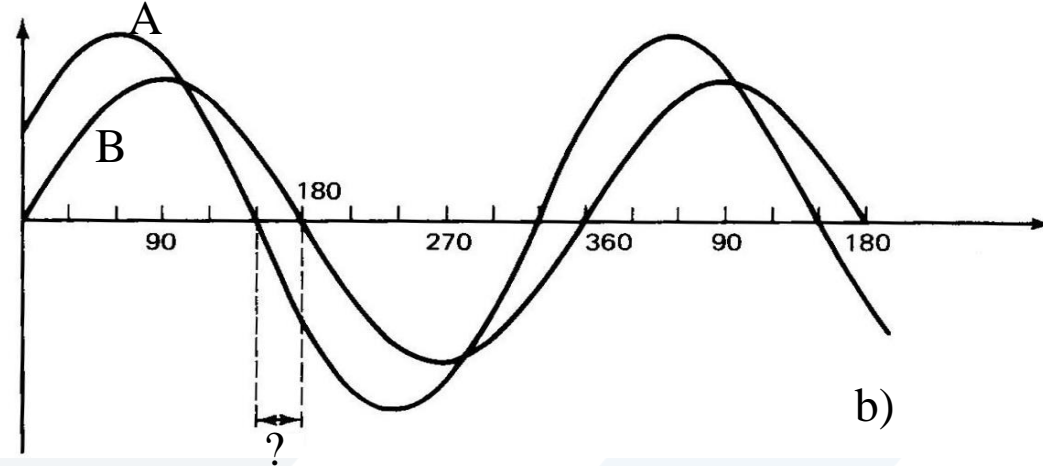
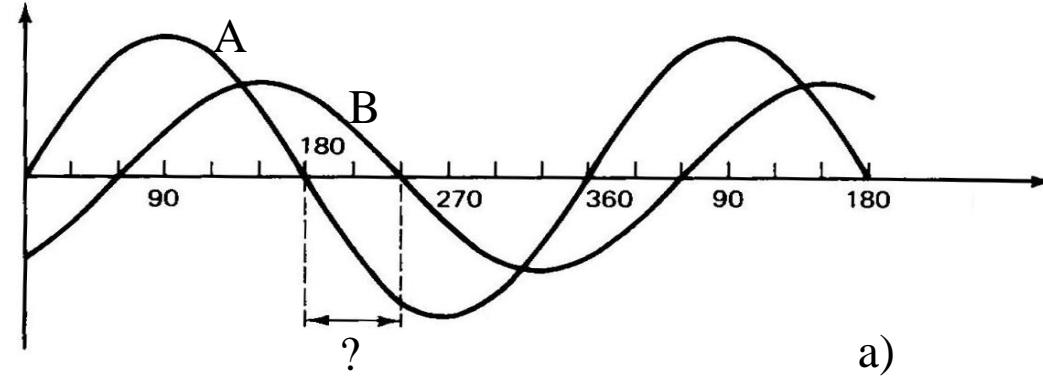


الموجة A مطابقة بالطور للموجة B



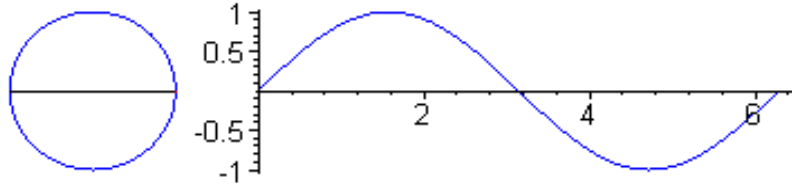
الموجة A متعاكسة بالطور مع الموجة B

الموجة A متقدمة على الموجة B بزاوية 60 درجة

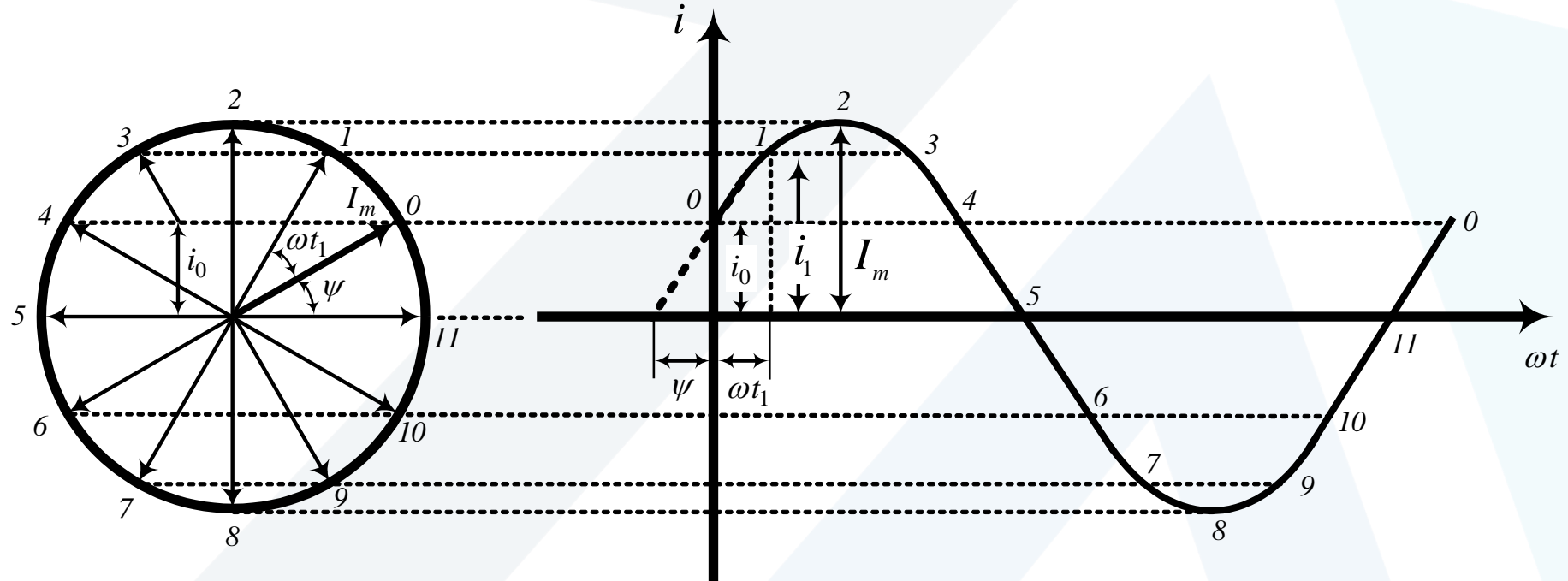


الموجة A متقدمة على الموجة B بزاوية 30 درجة

Sine Function



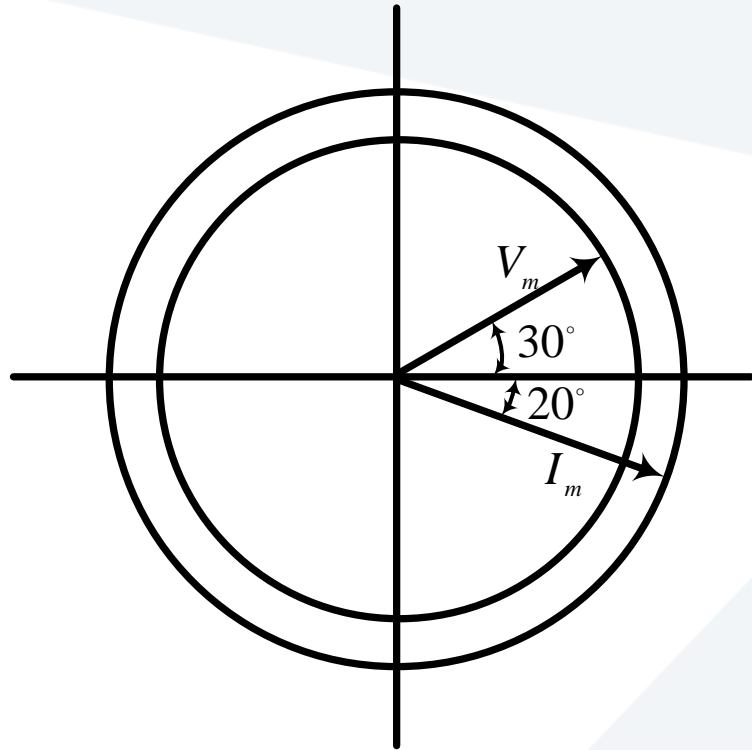
التمثيل الشعاعي للتوابع المتناوبة الجيبية واستعمالاته:



$$v = 125 \cdot \sin(\omega t + 30^\circ)$$

$$i = 12 \cdot \sin(\omega t - 20^\circ)$$

فإذا اعتمدنا مقياس الرسم الآتية:

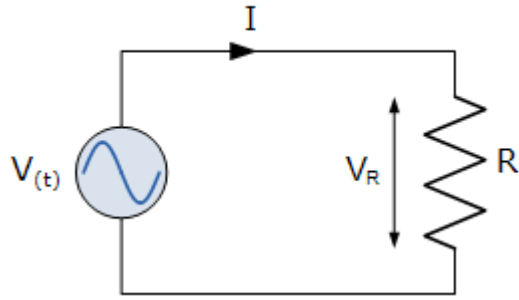


$$M_v = 50 \text{volts/cm}, M_i = 4 \text{A/cm}$$

فإن قيم الجهد والتيار كأطوال تكون مساوية:

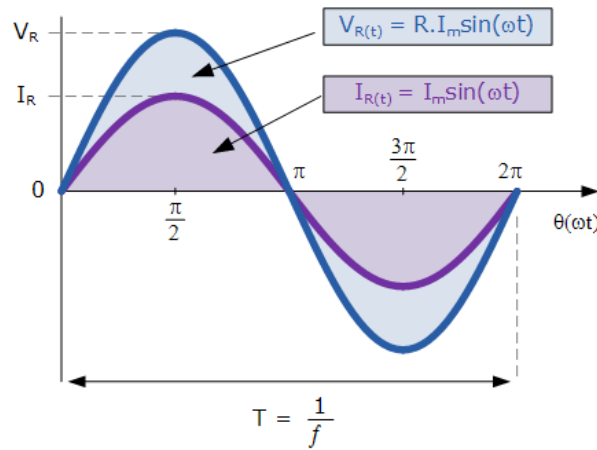
$$V_m(\text{cm}) = \frac{V_m(\text{volts})}{M_v} = \frac{125}{50} = 2.5[\text{cm}]$$

$$I_m(\text{cm}) = \frac{I_m(\text{A})}{M_i} = \frac{12}{4} = 3[\text{cm}]$$



الأشكال الأساسية لدارات التيار المتناوب:

1. دائرة كهربائية تحتوي على مقاومة أومية فقط :



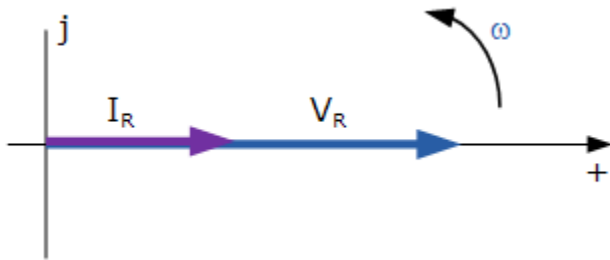
$$V_R = V_m \cdot \sin \omega t$$

$$i = \frac{v}{R} = \frac{V_m \cdot \sin \omega t}{R} = I_m \cdot \sin \omega t$$

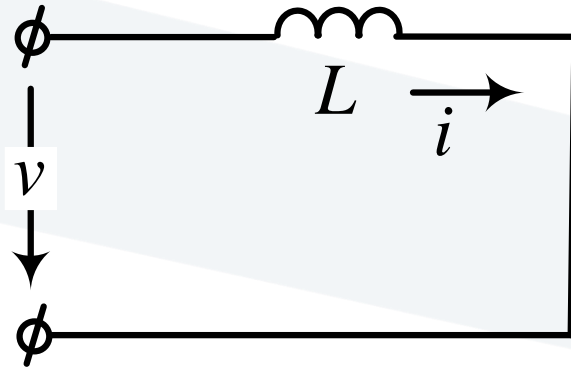
$$i = I_m \cdot \sin \omega t$$

$$v_R = R \cdot i = R \cdot I_m \cdot \sin \omega t$$

$$I = \frac{I_m}{\sqrt{2}} = 0.707 \cdot I_m = 0.707 \cdot \frac{V_m}{R} = \frac{V}{R}$$



2. دائرة كهربية تحتوي على ملف فقط :



$$i = I_m \cdot \sin \omega t$$

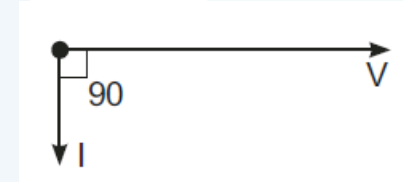
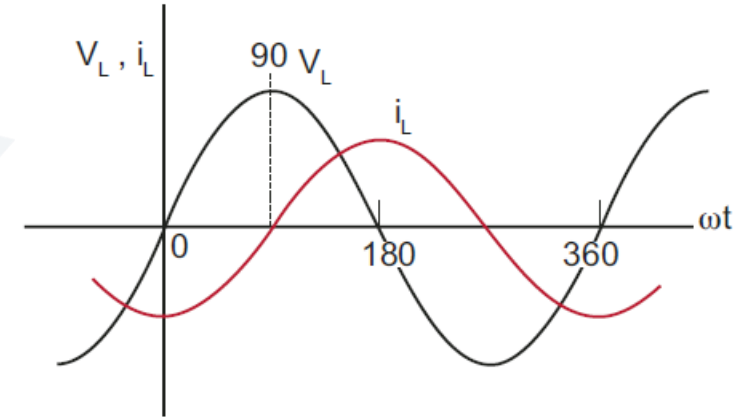
$$e = -L \cdot \frac{di}{dt} = -L \cdot \frac{d(I_m \cdot \sin \omega t)}{dt} = -L \cdot I_m \cdot \omega \cdot \cos \omega t$$

$$e = -E_m \cdot \cos \omega t = E_m \cdot \sin\left(\omega t - \frac{\pi}{2}\right)$$

$$v + e = 0 \Rightarrow v = -e$$

$$\Rightarrow v = -(-L \cdot I_m \cdot \omega \cdot \cos \omega t) = L \cdot I_m \cdot \omega \cdot \sin\left(\omega t + \frac{\pi}{2}\right)$$

$$v = V_m \cdot \sin\left(\omega t + \frac{\pi}{2}\right)$$



$$V_m = E_m = I_m \cdot \omega \cdot L$$

* المفاعلة التحريضية:

يمكن من هذه العلاقة كتابة قانون أوم بالنسبة للقيم الأعظمية كما يأتي:
يسمى الجداء $X_L = \omega \cdot L$ بالممانعة أو المفاعلة التحريضية للملف.

نقسم طرفي العلاقة الأخيرة على $\sqrt{2}$ فنحصل على قيمة قانون أوم بالنسبة للقيم الفعالة:

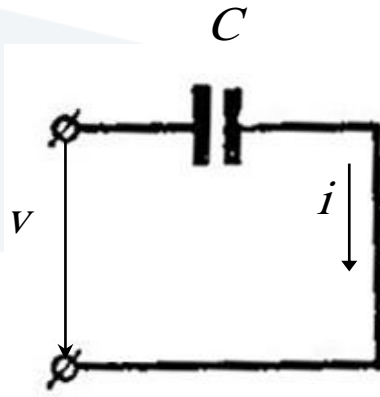
$$\frac{I_m}{\sqrt{2}} = \frac{V_m}{\sqrt{2} \cdot \omega \cdot L} = \frac{V_m}{\sqrt{2} \cdot X_L} \Rightarrow I = \frac{V}{\omega \cdot L} = \frac{V}{X_L} \quad \text{أي أن:}$$

$$\frac{V}{I} = X_L = \omega \cdot L = 2\pi \cdot f \cdot L$$

نلاحظ أن المفاعلة التحريضية تتناسب طردياً مع عامل التحريض الذاتي ومع التردد، وبالتالي تكون هذه المفاعلة في حالة التيار المستمر مساوية للصفر.

تُقاس المفاعلة التحريضية بوحدة $[\Omega]$ ، حيث:

$$X_L = \omega \cdot L = 2\pi \cdot f \cdot L \Rightarrow [X_L] = [f] \cdot [L] = \left[\frac{1}{s}\right] \cdot [\Omega \cdot s] = [\Omega]$$



3. دائرة كهربائية تحتوي على مكثف فقط:

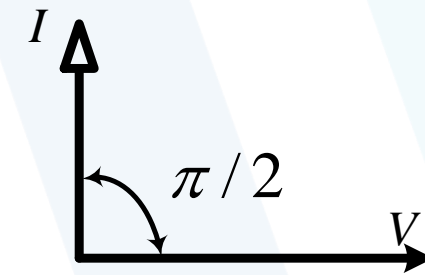
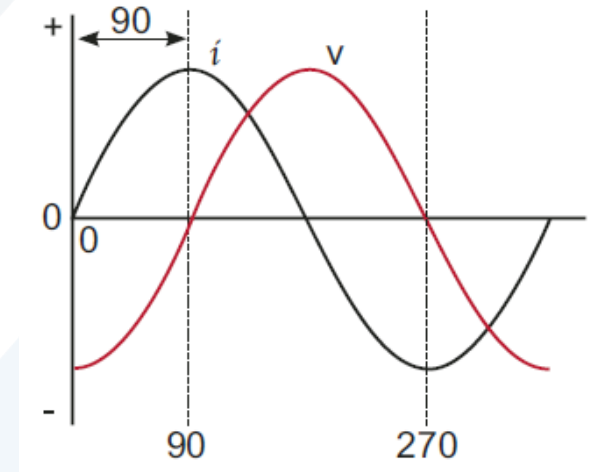
$$v = V_m \cdot \sin \omega t$$

$$q = C \cdot v = C \cdot V_m \cdot \sin \omega t$$

$$i = C \cdot \frac{dv}{dt} = C \cdot \frac{d}{dt} (V_m \cdot \sin \omega t)$$

$$= C \cdot \omega \cdot V_m \cdot \cos \omega t$$

$$\Rightarrow i = C \cdot \omega \cdot V_m \cdot \sin \left(\omega t + \frac{\pi}{2} \right)$$



* المفاعلة الردية (السعوية):

$$I_m = C \cdot \omega \cdot V_m \Rightarrow \frac{I_m}{\sqrt{2}} = \frac{C \cdot \omega \cdot V_m}{\sqrt{2}} \Rightarrow I = C \cdot \omega \cdot V = \frac{V}{\frac{1}{\omega \cdot C}} = \frac{V}{X_C} \Rightarrow V = \frac{I}{\omega \cdot C} = X_C \cdot I$$

تمثل هذه العلاقة قانون أوم بالقيم الفعّالة للدائرة الحاوية على مكثف سعته C .

تسمّى القيمة X_C بالممانعة (المفاعلة) السعوية (الرديّة) للمكثف، ويعبر عنها بوحدة $[\Omega]$ ، حيث:

$$[X_C] = \frac{1}{[f] \cdot [C]} = \frac{1}{\frac{1}{s} \cdot \frac{s}{\Omega}} = [\Omega]$$

نلاحظ من علاقة المفاعلة السعوية أنها تتناسب عكساً مع كلٍ من السعة وتردد التيار المتناوب. فعند تغيّر التردد من $f=0$ حتى $f=\infty$ تتغير هذه المفاعلة كم $X_C=\infty$ حتى $X_C=0$.

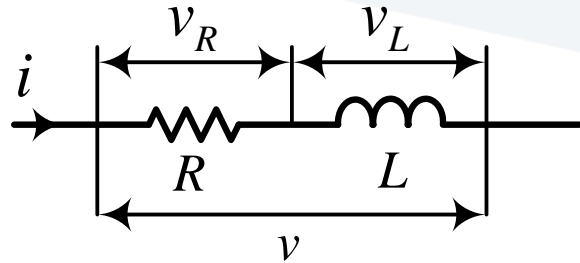
جدول يبين الجهد عبر كل عنصر في حالة مرور تيار متناوب جيبي:

العنصر	الجهد في حالة تيار عام i	الجهد في حالة تيار $i = I_m \cdot \sin \omega t$	الجهد في حالة تيار $i = I_m \cdot \cos \omega t$
مقاومة R	$v_R = R \cdot i$	$v_R = R \cdot I_m \cdot \sin \omega t$	$v_R = R \cdot I_m \cdot \cos \omega t$
ملف L	$v_L = L \cdot \frac{di}{dt}$	$v_L = \omega \cdot L \cdot I_m \cdot \cos \omega t$	$v_L = \omega \cdot L \cdot I_m \cdot (-\sin \omega t)$
مكثف C	$v_C = \frac{1}{C} \int i \cdot dt$	$v_C = \frac{I_m}{\omega \cdot C} \cdot (-\cos \omega t)$	$v_C = \frac{I_m}{\omega \cdot C} \cdot \sin \omega t$

جدول يبين التيار المار في كل عنصر في حالة تطبيق جهد جيبي:

التيار نتيجة تطبيق جهد $v = V_m \cdot \cos\omega t$	التيار نتيجة تطبيق جهد $v = V_m \cdot \sin\omega t$	التيار نتيجة تطبيق جهد عام v	العنصر
$i_R = \frac{V_m}{R} \cdot \cos\omega t$	$i_R = \frac{V_m}{R} \cdot \sin\omega t$	$i_R = \frac{v}{R}$	مقاومة R
$i_L = \frac{V_m}{\omega \cdot L} \cdot \sin\omega t$	$i_L = \frac{V_m}{\omega \cdot L} \cdot (-\cos\omega t)$	$i_L = \frac{1}{L} \cdot \int v \cdot dt$	ملف L
$i_C = \omega \cdot C \cdot V_m \cdot (-\sin\omega t)$	$i_C = \omega \cdot C \cdot V_m \cdot \cos\omega t$	$i_C = C \cdot \frac{dv}{dt}$	مكثف C

4. دائرة كهربائية تحتوي على مقاومة وملف بوصل تسلسلي (دائرة R_L):



$$i = I_m \cdot \sin \omega t$$

معادلة تشغيل الدارة:

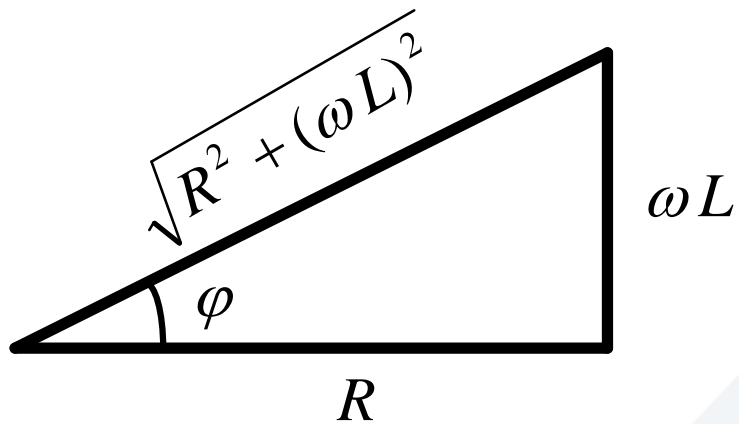
$$v = v_R + v_L = R \cdot i + L \cdot \frac{di}{dt} \quad , \quad v = R \cdot I_m \cdot \sin \omega t + L \cdot \frac{d}{dt} \cdot (I_m \cdot \sin \omega t)$$

$$v = R \cdot I_m \cdot \sin \omega t + L \cdot \omega \cdot I_m \cdot \cos \omega t$$

معادلة الجهد هي من الشكل:

$$v = A \cdot \sin(\omega t + \varphi) = A \cdot \sin \omega t \cdot \cos \varphi + A \cdot \cos \omega t \cdot \sin \varphi$$

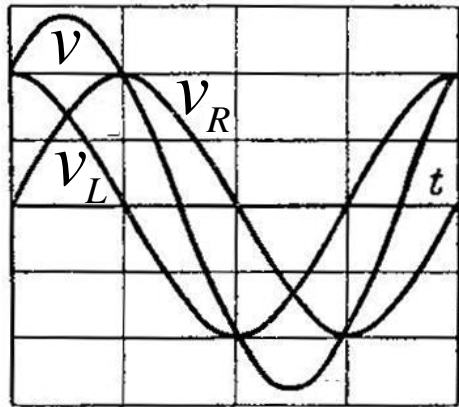
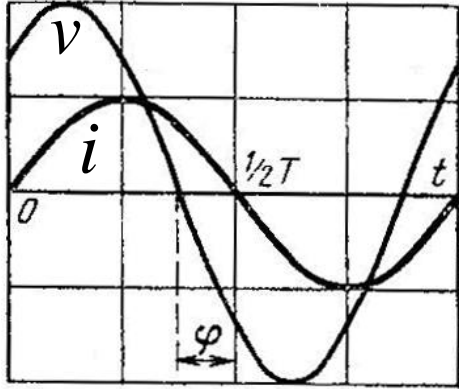
$$R \cdot I_m = A \cdot \cos \varphi, \quad L \cdot \omega \cdot I_m = A \cdot \sin \varphi$$



$$\operatorname{tg}\varphi = \frac{\operatorname{Sin}\varphi}{\operatorname{Cos}\varphi} = \frac{\omega L}{R} \Rightarrow \varphi = \operatorname{arctg}\left(\frac{\omega L}{R}\right)$$

$$\operatorname{Cos}\varphi = \frac{R}{\sqrt{R^2 + (\omega L)^2}} \Rightarrow A = \frac{R \cdot I_m}{\operatorname{Cos}\varphi} = \frac{R \cdot I_m}{\frac{R}{\sqrt{R^2 + (\omega L)^2}}}$$

$$\Rightarrow A = I_m \cdot \sqrt{R^2 + (\omega L)^2} = I_m \cdot Z$$

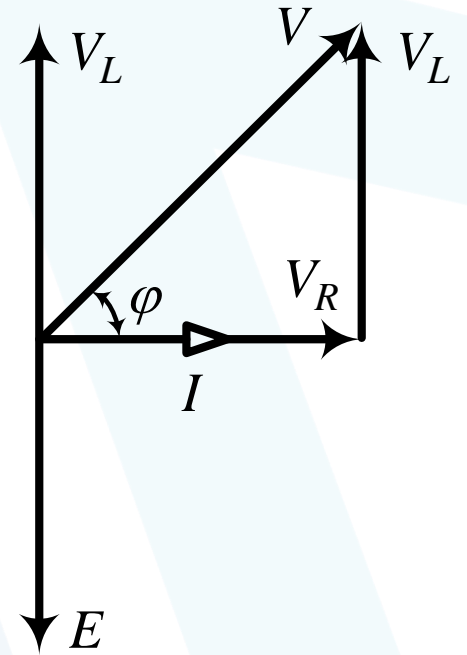


وفقاً لذلك تكون معادلة الجهد الكلي المطبق على الدارة نتيجة سريان التيار i هي:

$$v = I_m \cdot \sqrt{R^2 + (\omega L)^2} \cdot \text{Sin}(\omega t + \text{arctg}\left(\frac{\omega L}{R}\right))$$

أي أن التيار متأخر عن الجهد بمقدار

$$\phi = \text{arctg}\left(\frac{\omega L}{R}\right)$$



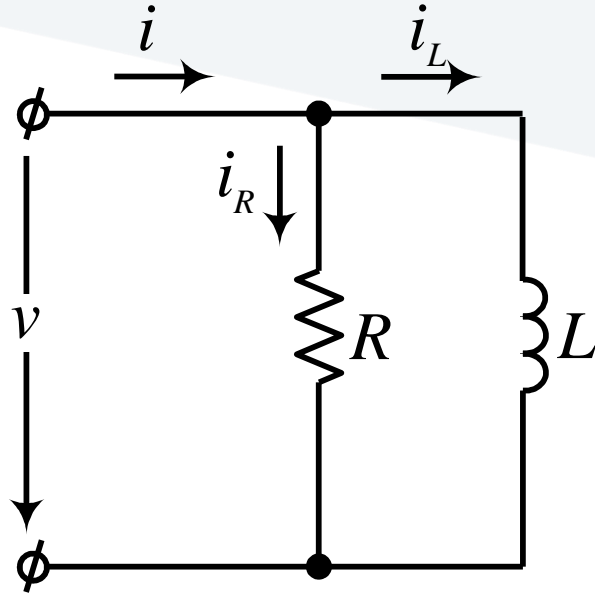
$$v = I_m \cdot \sqrt{R^2 + (\omega L)^2} \cdot \text{Sin}(\omega t + \text{arctg}(\frac{\omega L}{R}))$$

❖ إذا كانت $R \gg \omega L$ فإن $\frac{\omega L}{R} \rightarrow 0$ و $\varphi \rightarrow 0$ وهي النتيجة نفسها التي حصلنا عليها في حالة وجود مقاومة أومية بحتة فقط في الدارة.
 $V_R = R \cdot I_m \cdot \text{Sin}\omega t$

❖ إذا كانت $R \ll \omega L$ فإن $\frac{\omega L}{R} \rightarrow \infty$ و $\varphi \rightarrow \frac{\pi}{2}$ وهي النتيجة نفسها التي حصلنا عليها في حالة وجود ملف فقط في الدارة.
 $V_L = \omega \cdot L \cdot I_m \cdot \text{Cos}\omega t$

إذاً يكون التيار في الدارات الحاوية على R و L متصلان تسلسلياً متأخراً عن الجهد بزاوية تتراوح بين 0° و 90° حسب القيم النسبية لكلٍ من R و ωL

5. دائرة كهربائية تحتوي على مقاومة وملف بوصل تفرعي (دائرة RL):



$$v = V_m \cdot \sin \omega t$$

$$i = i_R + i_L = \frac{v}{R} + \frac{1}{L} \cdot \int v \cdot dt \quad \text{معادلة تشغيل الدارة:}$$

$$i = \frac{V_m}{R} \cdot \sin \omega t + \frac{1}{L} \int V_m \cdot \sin \omega t \cdot dt$$

$$i = \frac{V_m}{R} \cdot \sin \omega t + \frac{V_m}{\omega \cdot L} \cdot (-\cos \omega t) \Rightarrow i = \frac{V_m}{R} \cdot \sin \omega t - \frac{V_m}{\omega \cdot L} \cdot \cos \omega t$$

معادلة التيار، المفترض مروره في الدارة نتيجة تطبيق الجهد، هي من الشكل:

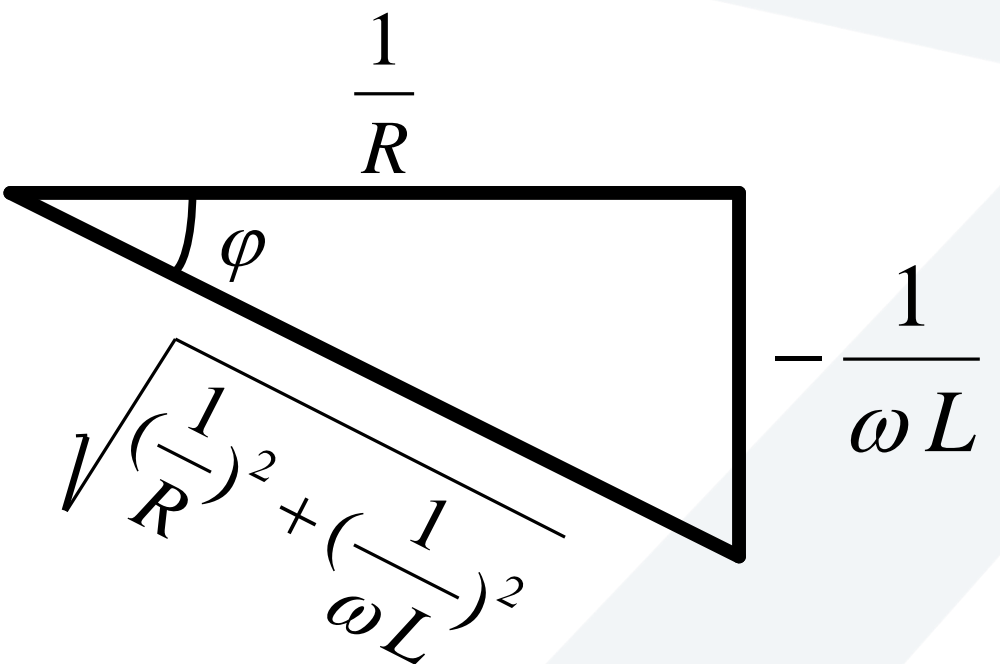
$$i = A \cdot \sin(\omega t + \varphi) = A \cdot \sin \omega t \cdot \cos \varphi + A \cdot \cos \omega t \cdot \sin \varphi$$

$$\frac{V_m}{R} = A \cdot \cos\varphi \Rightarrow \cos\varphi = \frac{V_m}{R \cdot A}, \quad -\frac{V_m}{\omega \cdot L} = A \cdot \sin\varphi \Rightarrow \sin\varphi = -\frac{V_m}{\omega \cdot L \cdot A}$$

$$\operatorname{tg}\varphi = \frac{\sin\varphi}{\cos\varphi} = -\frac{\frac{1}{\omega L}}{\frac{1}{R}} = -\frac{R}{\omega L} \Rightarrow \varphi = -\operatorname{arctg}\left(\frac{R}{\omega L}\right) \quad \text{وبالتالي فإن:}$$

$$\cos\varphi = \frac{\frac{1}{R}}{\sqrt{\left(\frac{1}{R}\right)^2 + \left(\frac{1}{\omega L}\right)^2}} \Rightarrow A = \frac{V_m}{R \cdot \cos\varphi} = \frac{V_m}{\frac{1}{\sqrt{\left(\frac{1}{R}\right)^2 + \left(\frac{1}{\omega L}\right)^2}}} = \frac{V_m}{Z}$$

وفقاً لذلك تكون معادلة التيار الكلي الذي يسري في الدارة نتيجة تطبيق الجهد v هي:

$$i = V_m \cdot \sqrt{\left(\frac{1}{R}\right)^2 + \left(\frac{1}{\omega L}\right)^2} \cdot \sin(\omega t - \arctg\left(\frac{R}{\omega L}\right))$$


أي أن التيار متأخر على الجهد بمقدار:

$$\varphi = \arctg\left(\frac{R}{\omega L}\right)$$

مناقشة:

$$i = V_m \cdot \sqrt{\left(\frac{1}{R}\right)^2 + \left(\frac{1}{\omega L}\right)^2} \cdot \text{Sin}\left(\omega t - \text{arctg}\left(\frac{R}{\omega L}\right)\right)$$

❖ إذا كانت $R \ll \omega L$ فإن $\frac{R}{\omega L} \rightarrow 0$ و $\varphi \rightarrow 0$ وهي النتيجة نفسها التي حصلنا

عليها في حالة وجود مقاومة أومية بحتة فقط في الدارة. $i_R = \frac{V_m}{R} \cdot \text{Sin}\omega t$

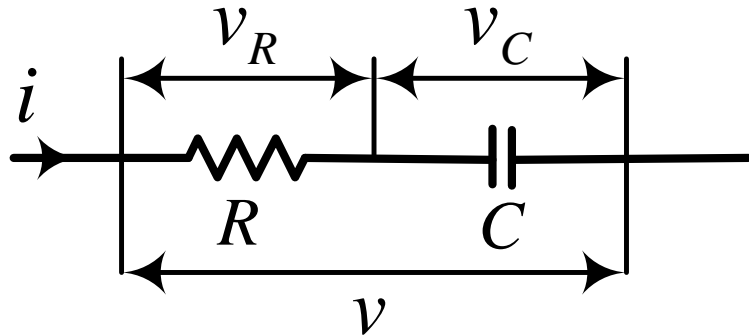
❖ إذا كانت $R \gg \omega L$ فإن $\frac{R}{\omega L} \rightarrow \infty$ و $\varphi \rightarrow \frac{\pi}{2}$ وهي النتيجة نفسها

التي حصلنا عليها في حالة وجود ملف فقط في الدارة. $i_L = \frac{V_m}{\omega \cdot L} \cdot (-\text{Cos}\omega t)$

إذاً يكون التيار في الدارات الحاوية على R و L متصلان تفرعياً متقدماً على
الجهد بزاوية تتراوح بين 0° و 90° حسب القيم النسبية لكلٍ من R و ωL

6. دائرة كهربائية تحتوي على مقاومة ومكثف بوصل تسلسلي (دائرة RC):

$$i = I_m \cdot \cos \omega t$$



معادلة تشغيل الدارة:

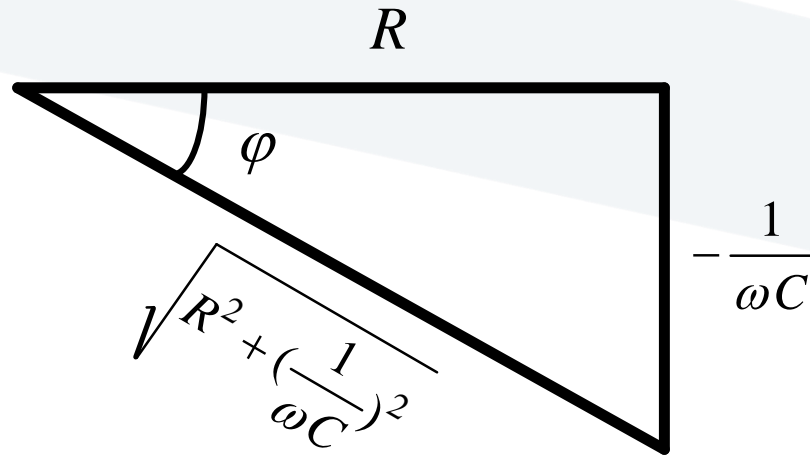
$$v = v_R + v_C = R \cdot i + \frac{1}{C} \int i \cdot dt$$

$$v = R \cdot I_m \cdot \cos \omega t + \frac{1}{C} \int I_m \cdot \cos \omega t \cdot dt$$

$$v = R \cdot I_m \cdot \cos \omega t + \frac{1}{\omega C} \cdot I_m \cdot \sin \omega t$$

معادلة الجهد، المفترض أن يكون مطبقاً، هي من الشكل:

$$v = A \cdot \cos(\omega t + \varphi) = A \cdot \cos \omega t \cdot \cos \varphi - A \cdot \sin \omega t \cdot \sin \varphi$$



$$R \cdot I_m = A \cdot \cos\varphi \quad , \quad \frac{1}{\omega C} \cdot I_m = -A \cdot \sin\varphi$$

من مثلث الممانعات:

$$\operatorname{tg}\varphi = \frac{\sin\varphi}{\cos\varphi} = \frac{-\frac{1}{\omega C}}{R} = -\frac{1}{\omega C R} \Rightarrow \varphi = -\operatorname{arctg}\left(\frac{1}{\omega C R}\right)$$

$$\cos\varphi = \frac{R}{\sqrt{R^2 + \left(\frac{1}{\omega C}\right)^2}} \Rightarrow A = \frac{R \cdot I_m}{\cos\varphi} = \frac{R \cdot I_m}{\frac{R}{\sqrt{R^2 + \left(\frac{1}{\omega C}\right)^2}}}$$

$$\Rightarrow A = I_m \cdot \sqrt{R^2 + \left(\frac{1}{\omega C}\right)^2} = I_m \cdot Z$$

وفقاً لذلك تكون معادلة الجهد الكلي المطبق على الدارة نتيجة سريان التيار i هي:

$$v = I_m \cdot \sqrt{R^2 + \left(\frac{1}{\omega C}\right)^2} \cdot \sin\left(\omega t - \arctg\left(\frac{1}{\omega CR}\right)\right)$$

أي أن التيار متقدم على الجهد بمقدار:

$$\varphi = \arctg\left(\frac{1}{\omega CR}\right)$$

مناقشة:

$$v = I_m \cdot \sqrt{R^2 + \left(\frac{1}{\omega C}\right)^2} \cdot \sin\left(\omega t - \arctg\left(\frac{1}{\omega CR}\right)\right)$$

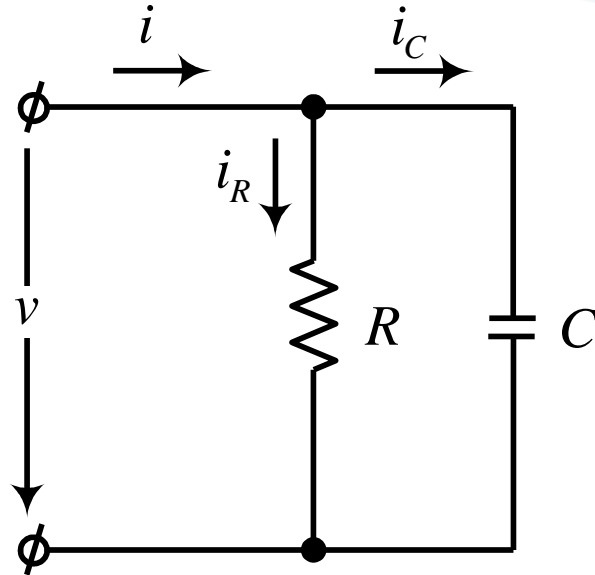
❖ إذا كانت $R \gg \frac{1}{\omega C}$ فإن $\frac{1}{\omega CR} \rightarrow 0$ و $\varphi \rightarrow 0$ وهي النتيجة نفسها التي حصلنا عليها في حالة وجود مقاومة أومية بحتة فقط في الدارة.

❖ إذا كانت $R \ll \frac{1}{\omega C}$ فإن $\frac{1}{\omega CR} \rightarrow \infty$ و $\varphi \rightarrow \frac{\pi}{2}$ وهي النتيجة نفسها التي حصلنا عليها في حالة وجود مكثف فقط في الدارة.

إذاً يكون التيار في الدارات الحاوية على R و C متصلان تسلسلياً متقدماً على الجهد بزاوية تتراوح بين 0° و 90° حسب القيم النسبية لكلٍ من R و $\frac{1}{\omega C}$

7. دائرة كهربائية تحتوي على مقاومة ومكثف بوصل تفرعي (دائرة RC):

$$v = V_m \cdot \sin \omega t$$



$$i = i_R + i_C = \frac{v}{R} + C \cdot \frac{dv}{dt}$$

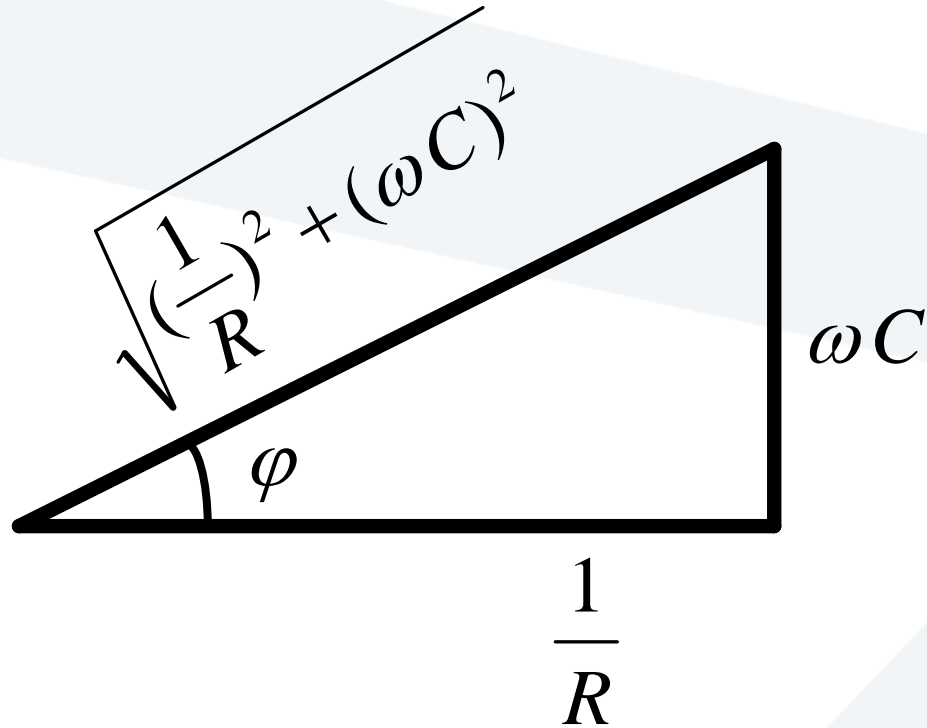
معادلة تشغيل الدارة:

$$i = \frac{V_m \cdot \sin \omega t}{R} + C \cdot \frac{d}{dt} (V_m \cdot \sin \omega t)$$

$$i = \frac{V_m}{R} \cdot \sin \omega t + C \cdot \omega \cdot V_m \cdot \cos \omega t$$

معادلة التيار، المفترض مروره في الدارة، هو من الشكل:

$$i = A \cdot \sin(\omega t + \varphi) = A \cdot \sin \omega t \cdot \cos \varphi + A \cdot \cos \omega t \cdot \sin \varphi$$



$$\frac{V_m}{R} = A \cdot \cos\varphi \Rightarrow \cos\varphi = \frac{V_m}{R \cdot A}$$

$$C \cdot \omega \cdot V_m = A \cdot \sin\varphi \Rightarrow \sin\varphi = \frac{C \cdot \omega \cdot V_m}{A}$$

وبالتالي فإن:

$$\operatorname{tg}\varphi = \frac{\sin\varphi}{\cos\varphi} = \omega \cdot C \cdot R \Rightarrow \varphi = \operatorname{arctg}(\omega \cdot C \cdot R)$$

$$\cos\varphi = \frac{\frac{1}{R}}{\sqrt{\left(\frac{1}{R}\right)^2 + (\omega \cdot C)^2}} \Rightarrow A = \frac{V_m}{R \cdot \cos\varphi} = \frac{V_m}{\frac{1}{\sqrt{\left(\frac{1}{R}\right)^2 + (\omega \cdot C)^2}}} = \frac{V_m}{Z}$$

وفقاً لذلك تكون معادلة التيار الكلي الذي يسري في الدارة نتيجة تطبيق الجهد v هي:

$$i = V_m \cdot \sqrt{\left(\frac{1}{R}\right)^2 + (\omega \cdot C)^2} \cdot \text{Sin}(\omega t + \text{arctg}(\omega \cdot C \cdot R))$$

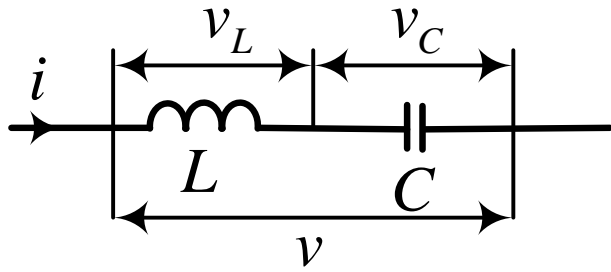
أي أن التيار متقدم على الجهد بمقدار:

$$\varphi = \text{arctg}(\omega \cdot C \cdot R)$$

إذاً يكون التيار في الدارات الحاوية على R و C متصلان تفرعياً متقدماً على الجهد بزاوية تتراوح بين 0° و 90° حسب القيم النسبية لكلٍ من R و ωC

8. دائرة كهربائية تحتوي على ملف ومكثف بوصل تسلسلي (دائرة LC):

$$i = I_m \cdot \sin \omega t$$



$$v = v_L + v_C = L \cdot \frac{di}{dt} + \frac{1}{C} \cdot \int i \cdot dt \quad \text{معادلة تشغيل الدارة:}$$

$$v = L \cdot \frac{d}{dt} \cdot (I_m \cdot \sin \omega t) + \frac{1}{C} \cdot \int I_m \cdot \sin \omega t \cdot dt$$

$$v = L \cdot \omega \cdot I_m \cdot \cos \omega t + \frac{1}{\omega \cdot C} \cdot I_m \cdot (-\cos \omega t)$$

$$v = L \cdot \omega \cdot I_m \cdot \cos \omega t - \frac{1}{\omega \cdot C} \cdot I_m \cdot \cos \omega t \Rightarrow$$

$$v = \left(L \cdot \omega - \frac{1}{\omega \cdot C} \right) \cdot I_m \cdot \cos \omega t = V_m \cdot \cos \omega t$$

$$v = \left(L \cdot \omega - \frac{1}{\omega \cdot C} \right) \cdot I_m \cdot \cos \omega t = V_m \cdot \cos \omega t$$

$$v = V_m \cdot \sin \left(\omega t + \frac{\pi}{2} \right)$$

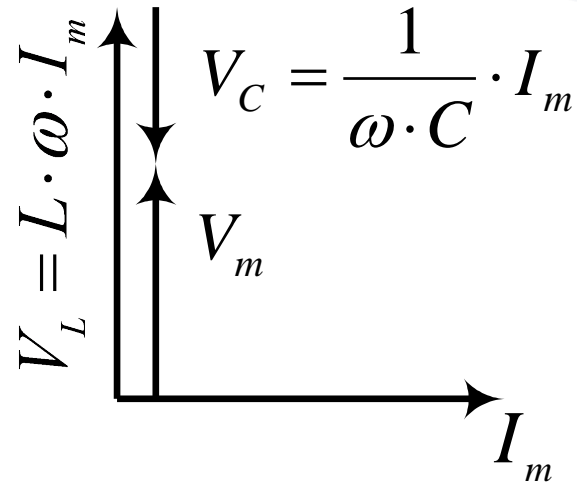
معادلة التيار، المفترض مروره في الدارة، هو من الشكل:

$$v = A \cdot \sin(\omega t + \varphi)$$

$$A = \left(L \cdot \omega - \frac{1}{\omega \cdot C} \right) \cdot I_m$$

$$\varphi = \frac{\pi}{2}$$

وفقاً لذلك تكون معادلة الجهد الكلي الذي يسري في الدارة نتيجة سريان التيار i هي:



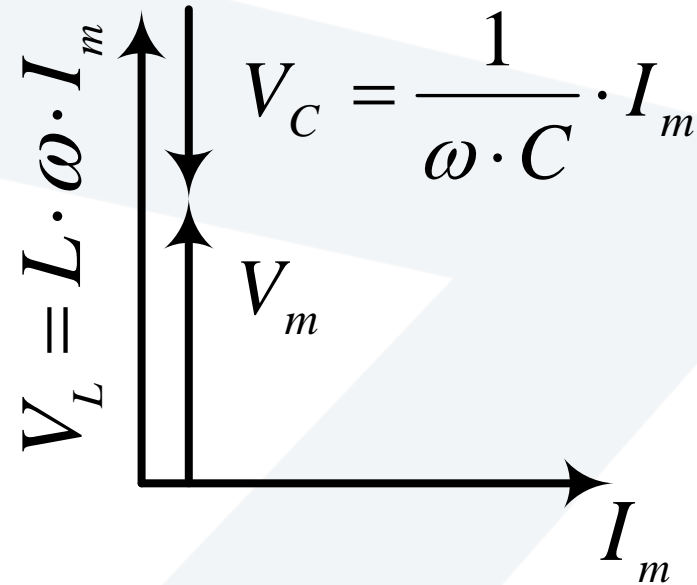
$$V_C = \frac{1}{\omega \cdot C} \cdot I_m$$

$$v = \left(L \cdot \omega - \frac{1}{\omega \cdot C} \right) \cdot I_m \cdot \sin\left(\omega t + \frac{\pi}{2}\right)$$

$\frac{\pi}{2}$

أي أن التيار متأخر عن الجهد بمقدار:

إذاً يكون التيار في الدارات الحاوية على L و C متصلان تسلسلياً متأخراً عن الجهد
بزاوية مقدارها 90° .


$$V_C = \frac{1}{\omega \cdot C} \cdot I_m$$
$$V_L = L \cdot \omega \cdot I_m$$
$$V_m$$
$$I_m$$

$$(L \cdot \omega - \frac{1}{\omega \cdot C}) \cdot I_m \cdot \cos \omega t = V_m \cdot \cos \omega t$$
$$\Rightarrow Z = \frac{V_m}{I_m} = L \cdot \omega - \frac{1}{\omega \cdot C}$$

$$Z = \frac{V_m}{I_m} = L \cdot \omega - \frac{1}{\omega \cdot C}$$

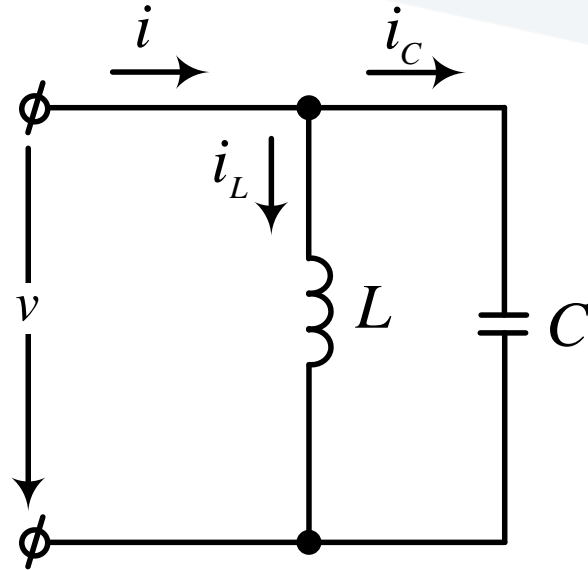
مناقشة:

❖ إذا كانت $\omega \cdot L > \frac{1}{\omega \cdot C}$ فإن للدارة صفة تحريضية، وعندها يكون اتجاه شعاع الجهد الكلي هو من اتجاه شعاع الجهد المطبّق على الوشيعة.

❖ إذا كانت $\omega \cdot L < \frac{1}{\omega \cdot C}$ فإن للدارة صفة سعوية، وعندها يكون اتجاه شعاع الجهد الكلي هو من اتجاه شعاع الجهد المطبّق على المكثف.

❖ إذا كانت $\omega \cdot L = \frac{1}{\omega \cdot C}$ تكون الدارة في حالة **رنين Resonance**.

9. دائرة كهربائية تحتوي على ملف ومكثف بوصل تفرعي (دائرة LC):



$$v = V_m \cdot \sin \omega t$$

$$i = i_L + i_C = \frac{1}{L} \cdot \int v \cdot dt + C \cdot \frac{dv}{dt} \quad \text{معادلة تشغيل الدارة:}$$

$$i = C \cdot \frac{d}{dt} (V_m \cdot \sin \omega t) + \frac{1}{L} \cdot \int V_m \cdot \sin \omega t$$

$$i = \omega \cdot C \cdot V_m \cdot \cos \omega t + \frac{V_m}{\omega \cdot L} \cdot (-\cos \omega t)$$

$$i = \omega \cdot C \cdot V_m \cdot \cos \omega t - \frac{V_m}{\omega \cdot L} \cdot \cos \omega t$$

$$= \left(\omega \cdot C - \frac{1}{\omega \cdot L} \right) \cdot V_m \cdot \cos \omega t$$

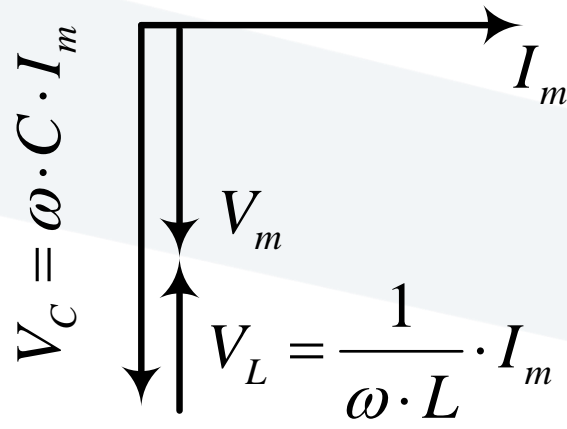
$$i = \left(\omega \cdot C - \frac{1}{\omega \cdot L} \right) \cdot V_m \cdot \sin \left(\omega t + \frac{\pi}{2} \right)$$

معادلة التيار، المفترض مروره في الدارة، هو من الشكل:

$$i = A \cdot \sin(\omega t + \varphi)$$

$$A = \left(\omega \cdot C - \frac{1}{\omega \cdot L} \right) \cdot V_m = Z \cdot V_m$$

$$\varphi = \frac{\pi}{2}$$



وفقاً لذلك تكون معادلة التيار الكلي الذي يسري في الدارة نتيجة تطبيق الجهد v هي:

$$i = \left(\omega \cdot C - \frac{1}{\omega \cdot L} \right) \cdot V_m \cdot \sin\left(\omega t + \frac{\pi}{2}\right)$$

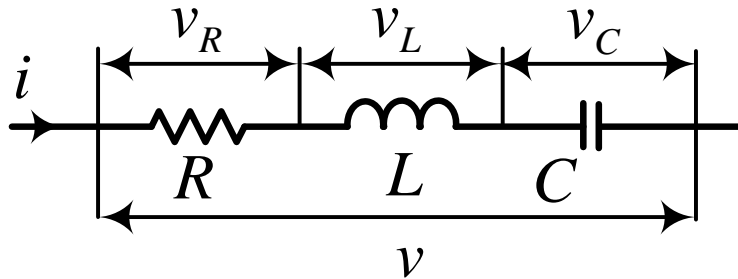
أي أن الجهد متأخر عن التيار بمقدار $\frac{\pi}{2}$

إذاً يكون الجهد في الدارات الحاوية على L و C متصلان تفرعياً متأخراً عن التيار بزاوية مقدارها 90° .

10. دائرة كهربائية تحتوي على مقاومة وملف ومكثف بوصل تسلسلي (دائرة RLC):

$$i = I_m \cdot \sin \omega t$$

معادلة تشغيل الدارة:



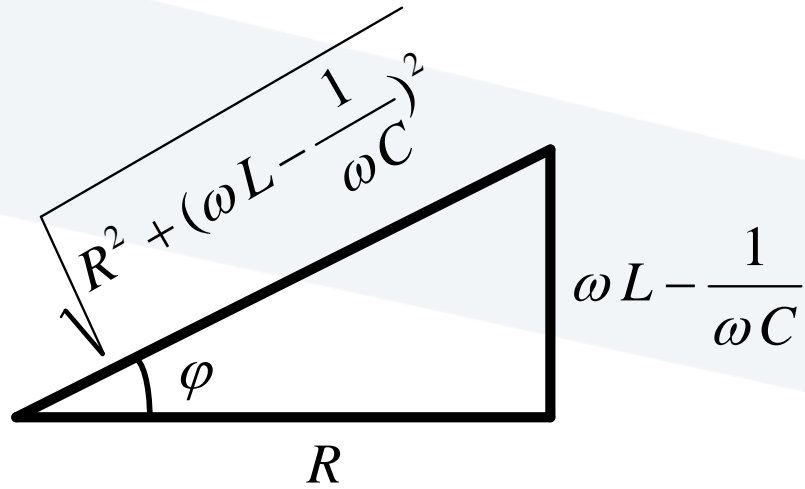
$$v = v_R + v_L + v_C = R \cdot i + L \cdot \frac{di}{dt} + \frac{1}{C} \int i \cdot dt$$

$$v = R \cdot I_m \cdot \sin \omega t + L \cdot \omega \cdot I_m \cdot \cos \omega t + \frac{1}{\omega \cdot C} \cdot I_m \cdot (-\cos \omega t)$$

$$v = R \cdot I_m \cdot \sin \omega t + \left(\omega L - \frac{1}{\omega C} \right) \cdot I_m \cdot \cos \omega t$$

معادلة الجهد هي من الشكل: $v = A \cdot \sin(\omega t + \varphi) = A \cdot \sin \omega t \cdot \cos \varphi + A \cdot \cos \omega t \cdot \sin \varphi$

$$R \cdot I_m = A \cdot \cos \varphi \quad , \quad \left(\omega L - \frac{1}{\omega C} \right) \cdot I_m = A \cdot \sin \varphi$$



$$\operatorname{tg}\varphi = \frac{\operatorname{Sin}\varphi}{\operatorname{Cos}\varphi} = \frac{\omega L - \frac{1}{\omega C}}{R} \Rightarrow \varphi = \operatorname{arctg}\left(\frac{\omega L - \frac{1}{\omega C}}{R}\right)$$

$$\operatorname{Cos}\varphi = \frac{R}{\sqrt{R^2 + (\omega L - \frac{1}{\omega C})^2}} \Rightarrow A = \frac{R \cdot I_m}{\operatorname{Cos}\varphi} = \frac{R \cdot I_m}{\frac{R}{\sqrt{R^2 + (\omega L - \frac{1}{\omega C})^2}}}$$

$$\Rightarrow A = I_m \cdot \sqrt{R^2 + (\omega L - \frac{1}{\omega C})^2} = I_m \cdot Z$$

وفقاً لذلك تكون معادلة الجهد الكلي المطبق على
الدائرة نتيجة سريان التيار i هي:

$$v = I_m \cdot \sqrt{R^2 + \left(\omega L - \frac{1}{\omega C}\right)^2} \cdot \sin\left(\omega t - \arctg\left(\frac{\omega L - \frac{1}{\omega C}}{R}\right)\right)$$

❖ **مناقشة:** إذا كانت $\omega \cdot L > \frac{1}{\omega \cdot C}$ تكون زاوية الطور φ موجبة، ويكون التيار متأخراً
عن الجهد، والتأثير العام للدائرة تحريضي.

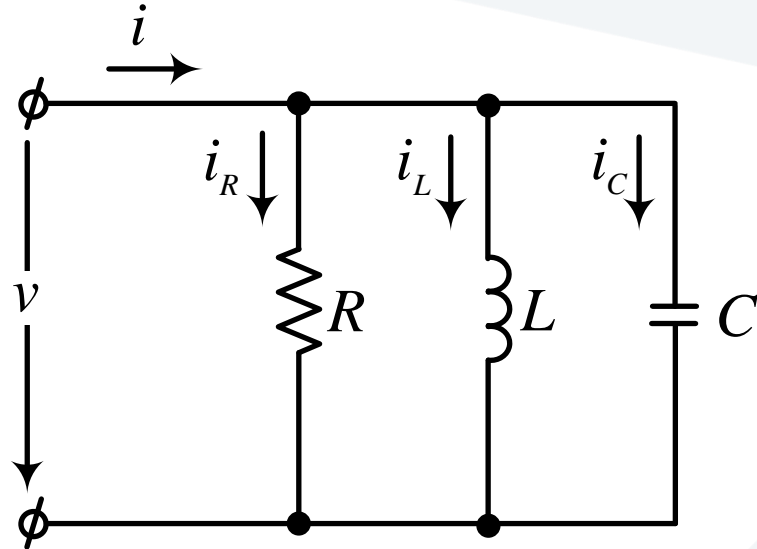
❖ إذا كانت $\omega \cdot L < \frac{1}{\omega \cdot C}$ تكون زاوية الطور φ سالبة، ويكون التيار متقدماً
على الجهد، والتأثير العام للدائرة سعوي.

❖ إذا كانت $\omega \cdot L = \frac{1}{\omega \cdot C}$ تكون زاوية الطور φ مساوية للصفر، ويكون لكل
من التيار والجهد الطور نفسه، وعندها تصبح الممانعة مساوية للمقاومة $Z = R$
يسمى هذا الشرط شرط رنين أو **طنين الجهد Voltage Resonance**.

11. دائرة كهربائية تحتوي على مقاومة وملف ومكثف بوصل تفرعي (دائرة RLC):

$$v = V_m \cdot \sin \omega t$$

معادلة تشغيل الدارة:



$$i = i_R + i_L + i_C = \frac{v}{R} + \frac{1}{L} \cdot \int v \cdot dt + C \cdot \frac{dv}{dt}$$

$$i = \frac{V_m \cdot \sin \omega t}{R} + \frac{1}{L} \cdot \int V_m \cdot \sin \omega t \cdot dt + C \cdot \frac{d}{dt} (V_m \cdot \sin \omega t)$$

$$i = \frac{V_m}{R} \cdot \sin \omega t - \frac{V_m}{\omega \cdot L} \cdot \cos \omega t + C \cdot \omega \cdot V_m \cdot \cos \omega t$$

$$i = \frac{V_m}{R} \cdot \sin \omega t + \left(\omega \cdot C - \frac{1}{\omega \cdot L} \right) \cdot V_m \cdot \cos \omega t$$

معادلة التيار، المفترض مروره في الدارة نتيجة تطبيق الجهد، هي من الشكل:

$$i = A \cdot \sin(\omega t + \varphi) = A \cdot \sin \omega t \cdot \cos \varphi + A \cdot \cos \omega t \cdot \sin \varphi$$

$$\frac{V_m}{R} = A \cdot \cos\varphi$$

$$\left(\omega \cdot C - \frac{1}{\omega \cdot L}\right) \cdot V_m = A \cdot \sin\varphi$$

$$\operatorname{tg}\varphi = \frac{\sin\varphi}{\cos\varphi} = \frac{\left(\omega \cdot C - \frac{1}{\omega \cdot L}\right)}{\frac{1}{R}} \Rightarrow \varphi = \operatorname{arctg}\left(\frac{\left(\omega \cdot C - \frac{1}{\omega \cdot L}\right)}{\frac{1}{R}}\right)$$

وبالتالي فإن:

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

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

وفقاً لذلك تكون معادلة التيار الكلي الذي يسري في الدارة نتيجة تطبيق الجهد v هي:

$$i = Z \cdot V_m \cdot \sin\left(\omega t + \operatorname{arctg}\left(\frac{\omega \cdot C - \frac{1}{\omega \cdot L}}{\frac{1}{R}}\right)\right)$$

إذا تعتمد زاوية التيار في الدارات الحاوية على R و C و L بوصل تفرعي على القيم النسبية

لكلٍ من $1/\omega \cdot L$ و $\omega \cdot C$

مناقشة:

$$i = Z \cdot V_m \cdot \text{Sin}(\omega t + \text{arctg}(\frac{\omega \cdot C - \frac{1}{\omega \cdot L}}{\frac{1}{R}}))$$

❖ إذا كانت $\omega \cdot L > \frac{1}{\omega \cdot C}$ تكون زاوية الطور ϕ موجبة، ويكون التيار متقدماً على الجهد، والتأثير العام للدارة سعوي.

❖ إذا كانت $\omega \cdot L < \frac{1}{\omega \cdot C}$ تكون زاوية الطور ϕ سالبة، ويكون التيار متأخراً عن الجهد، والتأثير العام للدارة تحريضي.

❖ إذا كانت $\omega \cdot L = \frac{1}{\omega \cdot C}$ تكون زاوية الطور ϕ مساوية للصفر، ويكون لكل من التيار

والجهد الطور نفسه، وعندها تصبح الممانعة مساوية لمقلوب المقاومة $Z = 1/R$

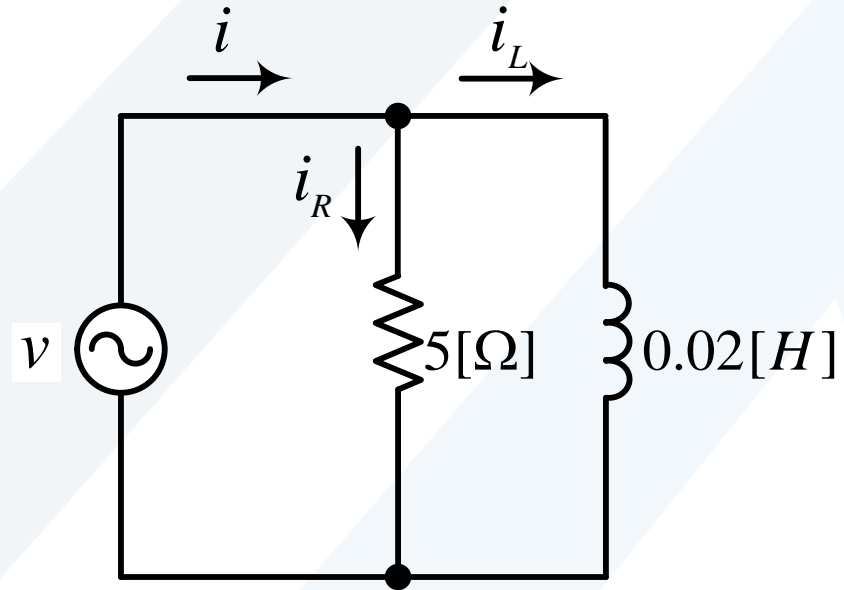
يسمى هذا الشرط شرط رنين أو طنين التيار **Current Resonance**.

مسائل

1. دائرة مكونة من مقاومة ومكثف RC حيث $R=5 [\Omega]$ و $C=20[\mu F]$. يمر فيها تيار معادلته الزمنية $i=2.\cos 5000t$. اكتب معادلة الجهد الكلي المطبق عليها.

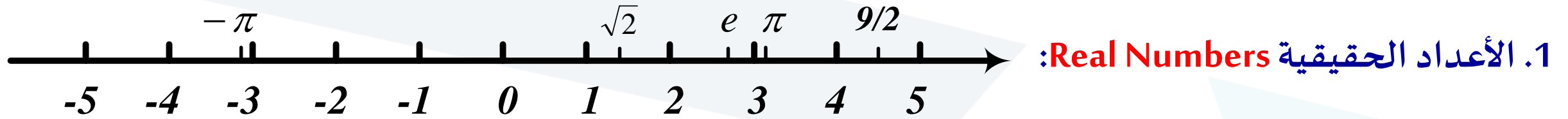
2. يمر في دائرة RL تسلسلية التيار $i=2.\sin500t$
حيث $R=10 [\Omega]$ و $L=20 [mH]$.
احسب الجهد الكلي المطبق عليها.

3. إذا كانت المعادلة الزمنية للجهد المطبق على الدارة التفرعية الموضحة بالشكل هي: $v=100.\sin(1000t+50^\circ)$ [V] فما هي المعادلة الزمنية للتيار الكلي المار في الدارة؟



التمثيل العقدي لبارامترات دارات التيار المتناوب

الأعداد المركبة والتمثيل العقدي:

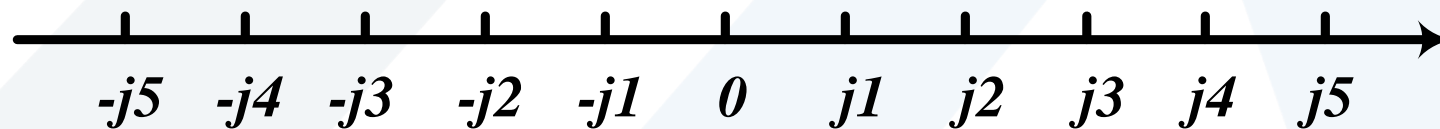


2. الأعداد التخيلية **Imaginary Numbers**: يسمى الجذر التربيعي لعدد حقيقي سالب عدداً تخيلياً نقيماً، مثل:

$$\sqrt{-12}, \sqrt{-7}, \sqrt{-2}, \sqrt{-1}$$

فإذا فرضنا أن $j = \sqrt{-1}$ فإن: $\sqrt{-2} = j\sqrt{2}, \sqrt{-5} = j\sqrt{5}, \dots$

$$j^2 = -1, j^3 = j^2 \times j = -1j, \dots \quad \text{ويكون:}$$



3. الأعداد المركبة Complex Numbers:

الشكل الديكارتي
لتمثيل العدد المركب

$$Z_1 = 5$$

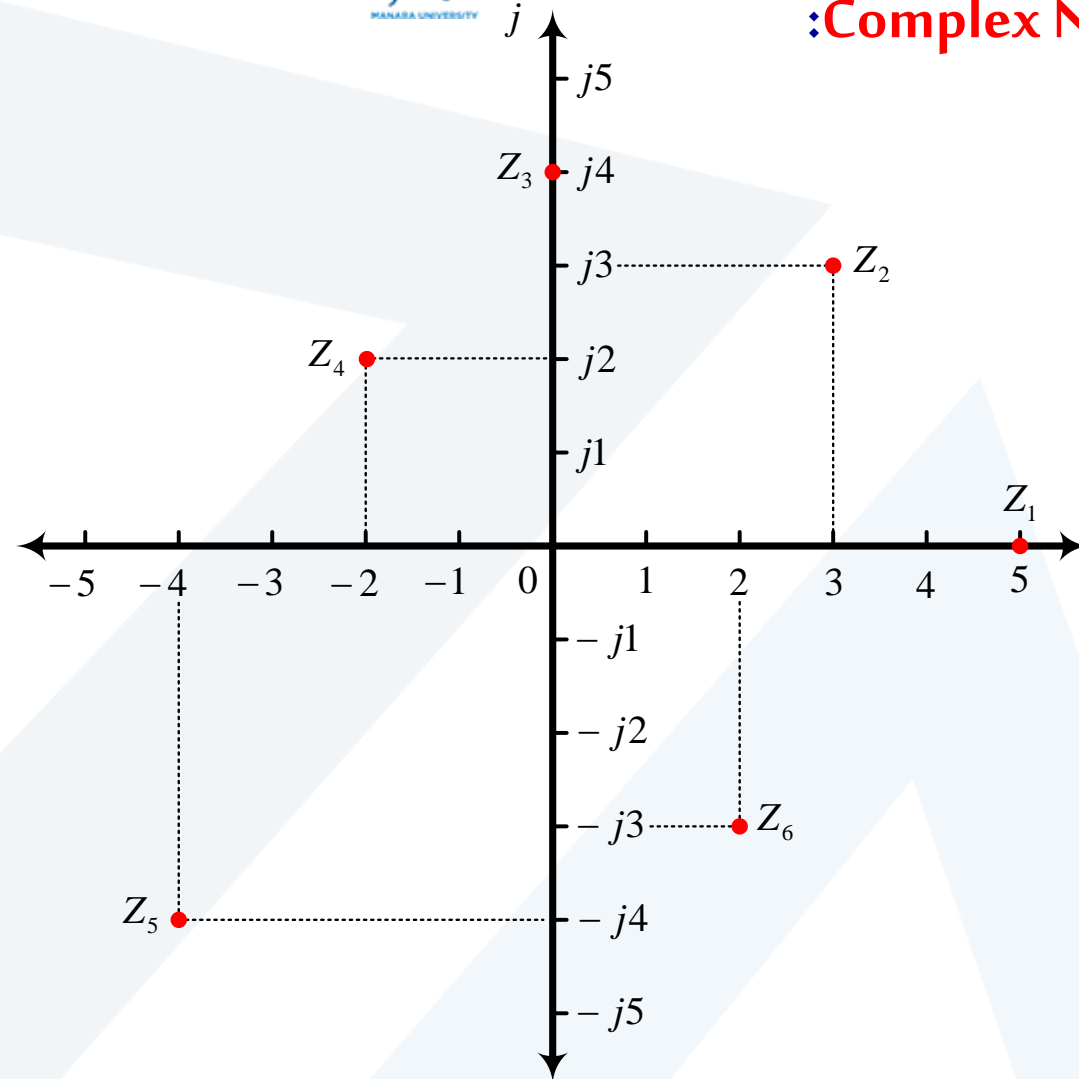
$$Z_2 = 3 + j3$$

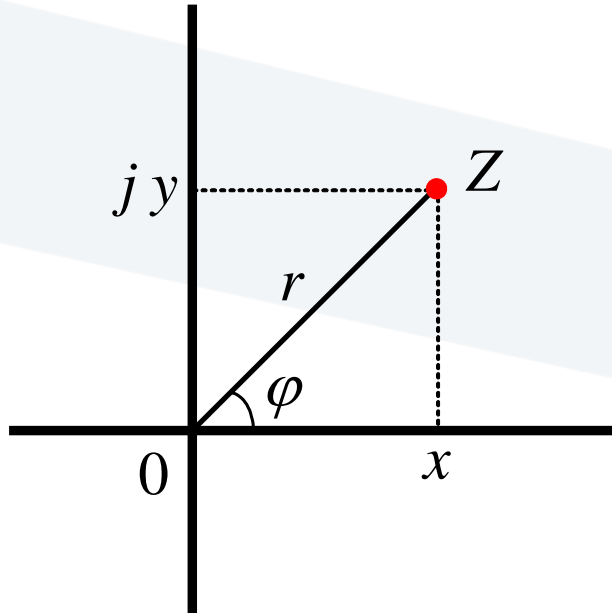
$$Z_3 = j4$$

$$Z_4 = -2 + j2$$

$$Z_5 = -4 - j4$$

$$Z_6 = 2 - j3$$





4. أشكال أخرى لتمثيل الأعداد المركبة:

أ- صيغة حساب المثلثات:

$$Z = x + jy = r \cdot \cos\varphi + jr \cdot \sin\varphi = r \cdot (\cos\varphi + j\sin\varphi)$$

$$r = \sqrt{x^2 + y^2}$$

$$\operatorname{tg}\varphi = \frac{y}{x} \Rightarrow \varphi = \operatorname{arctg}\left(\frac{y}{x}\right)$$

ب- الصيغة الأسية:

$$e^{j\varphi} = \cos\varphi + j\sin\varphi$$

$$Z = r \cdot (\cos\varphi + j\sin\varphi) = r \cdot e^{j\varphi}$$

$$Z = r \cdot \angle\varphi$$

ج- الصيغة القطبية:

حيث يُعبّر عن الزاوية φ عادةً بالدرجات.

5. مرافق العدد المركب:

مرافق $Z = x + jy$ هو $Z^* = x - jy$

مرافق $Z = r \cdot e^{j\phi}$ هو $Z^* = r \cdot e^{-j\phi}$

مرافق $Z = r \cdot \angle \phi$ هو $Z^* = r \cdot \angle -\phi$

مرافق $Z = r \cdot (\cos\phi + j\sin\phi)$ هو $Z^* = r \cdot (\cos\phi - j\sin\phi)$

6. مجموع وفرق الأعداد المركبة:

$$Z_1 = 5 - j2, Z_2 = -3 - j8$$

$$\begin{aligned} Z_1 + Z_2 &= 5 - j2 - 3 - j8 = (5 - 3) + j(-2 - 8) \\ &= 2 - j10 \end{aligned}$$

7. ضرب الأعداد المركبة:

$$Z_1 = r_1 \cdot e^{j\varphi_1}, Z_2 = r_2 \cdot e^{j\varphi_2}$$

$$Z_1 \cdot Z_2 = (r_1 \cdot e^{j\varphi_1}) \times (r_2 \cdot e^{j\varphi_2}) = r_1 \cdot r_2 \cdot e^{j(\varphi_1 + \varphi_2)}$$

$$Z_1 = r_1 \angle \varphi_1, Z_2 = r_2 \angle \varphi_2$$

$$Z_1 \cdot Z_2 = (r_1 \angle \varphi_1) \times (r_2 \angle \varphi_2) = r_1 \cdot r_2 \angle (\varphi_1 + \varphi_2)$$

$$Z_1 = x_1 + jy_1, Z_2 = x_2 + jy_2$$

$$Z_1 \cdot Z_2 = (x_1 + jy_1) \times (x_2 + jy_2) = x_1x_2 + jx_1y_2 + jx_2y_1 + j^2y_1y_2$$

$$Z_1 \cdot Z_2 = (x_1x_2 - y_1y_2) + j(x_1y_2 + x_2y_1)$$

8. قسمة الأعداد المركبة:

$$Z_1 = r_1 \cdot e^{j\varphi_1}, Z_2 = r_2 \cdot e^{j\varphi_2}$$

$$\frac{Z_1}{Z_2} = \frac{r_1 \cdot e^{j\varphi_1}}{r_2 \cdot e^{j\varphi_2}} = \frac{r_1}{r_2} \cdot e^{j(\varphi_1 - \varphi_2)}$$

$$Z_1 = r_1 \angle \varphi_1, Z_2 = r_2 \angle \varphi_2$$

$$\frac{Z_1}{Z_2} = \frac{r_1 \angle \varphi_1}{r_2 \angle \varphi_2} = \frac{r_1}{r_2} \angle (\varphi_1 - \varphi_2)$$

$$Z_1 = x_1 + jy_1, Z_2 = x_2 + jy_2$$

$$\frac{Z_1}{Z_2} = \frac{x_1 + jy_1}{x_2 + jy_2} \cdot \frac{x_2 - jy_2}{x_2 - jy_2} = \frac{(x_1x_2 + y_1y_2) + j(x_2y_1 - x_1y_2)}{x_2^2 + y_2^2}$$

تُعد الصيفتان القطبية والأسّيّة أفضل صيغ
لإجراء عمليتي الضرب القسمة، أما الصيغة
الديكارتيّة فهي الأفضل لإجراء عمليتي الجمع
والطرح.

Impedance and Admittance

Impedances and admittances of passive elements.

Element	Impedance	Admittance
R	$Z = R$	$Y = \frac{1}{R}$
L	$Z = j\omega L$	$Y = \frac{1}{j\omega L}$
C	$Z = \frac{1}{j\omega C}$	$Y = j\omega C$

$$\bar{Z} = R + jX_L$$

$$\bar{Z} = R - jX_C$$

الشكل العقدي للممانعة المكافئة:

الشكل العقدي للسماحية Admittance المكافئة:

$$\bar{Y} = \frac{1}{\bar{Z}} = \frac{1}{R+jX} = G + jB = \frac{1}{R+jX} \cdot \frac{R-jX}{R-jX} = \frac{R-jX}{R^2+X^2}$$

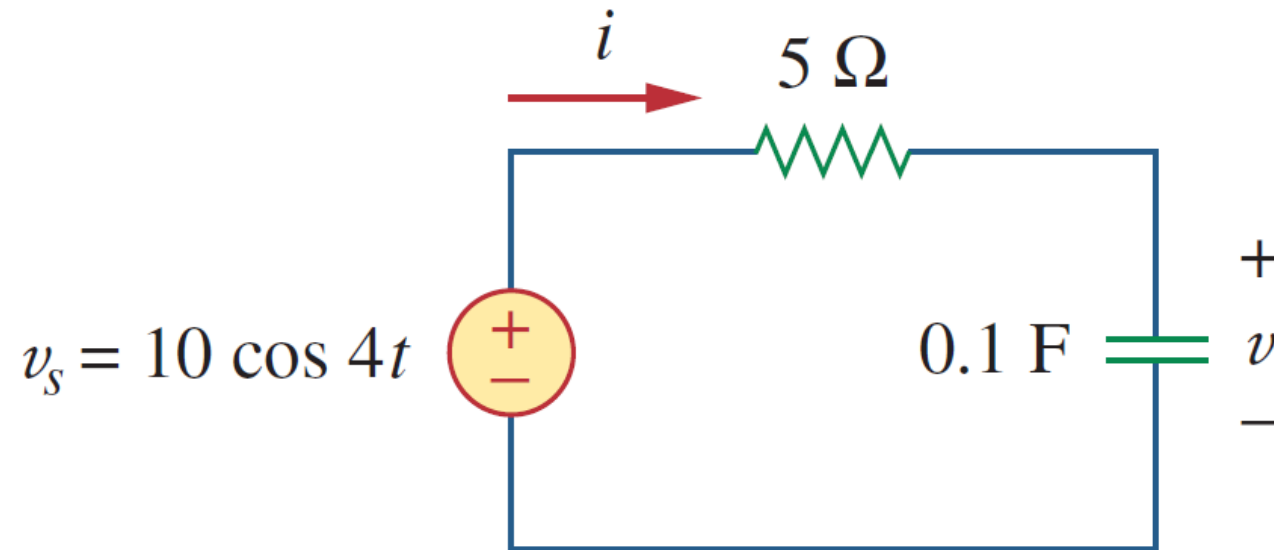
$$\Rightarrow G = \frac{R}{R^2+X^2}, \quad B = -\frac{X}{R^2+X^2}$$

$$\bar{Y} = G + jB_C, \bar{Y} = G - jB_L$$

$$\bar{Y} = g + jb_C, \bar{Y} = g - jb_L$$

G- conductance
B-susceptance.

Find $v(t)$ and $i(t)$ in the circuit shown in Fig.



Solution:

From the voltage source $10 \cos 4t$, $\omega=4$, $V_s = 10 \angle 0^\circ \text{V}$

The impedance is

$$\mathbf{Z} = 5 + \frac{1}{j\omega C} = 5 + \frac{1}{j4 \times 0.1} = 5 - j2.5 \Omega$$

Hence the current

$$\begin{aligned} \mathbf{I} &= \frac{\mathbf{V}_s}{\mathbf{Z}} = \frac{10 \angle 0^\circ}{5 - j2.5} = \frac{10(5 + j2.5)}{5^2 + 2.5^2} \\ &= 1.6 + j0.8 = 1.789 \angle 26.57^\circ \text{ A} \end{aligned}$$

The voltage across the capacitor is

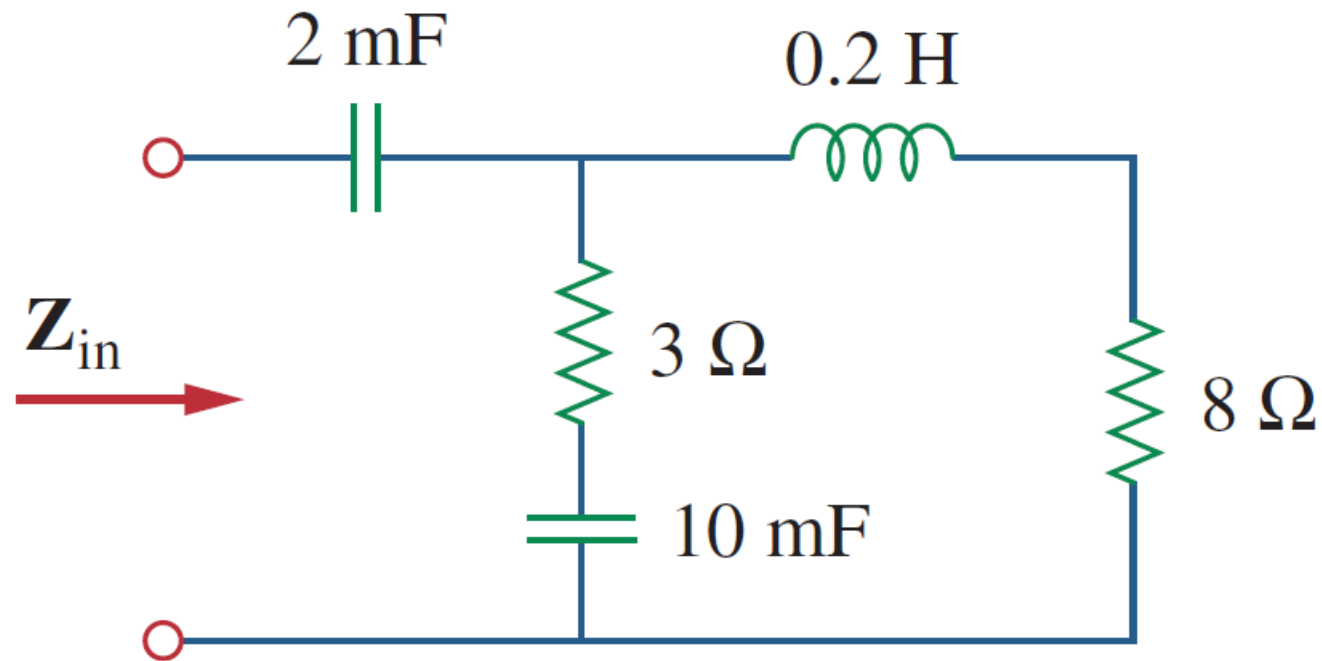
$$\begin{aligned} \mathbf{V} = \mathbf{IZ}_C &= \frac{\mathbf{I}}{j\omega C} = \frac{1.789 \angle 26.57^\circ}{j4 \times 0.1} \\ &= \frac{1.789 \angle 26.57^\circ}{0.4 \angle 90^\circ} = 4.47 \angle -63.43^\circ \text{ V} \end{aligned}$$

$$i(t) = 1.789 \cos(4t + 26.57^\circ) \text{ A}$$

$$v(t) = 4.47 \cos(4t - 63.43^\circ) \text{ V}$$

جميع المعادلات والقوانين وطرق الحل المتبعة في تحليل الدارات الكهربائية التي تعرفنا عليها في دارات DC تنطبق تماماً على دارات AC بالاستعاضة عن المقاومات بالممانعات.

Find the input impedance of the circuit in Fig. Assume that the circuit operates at $\omega = 50 \text{ rad/s}$.



التوابع الدورية

PERIODIC FUNCTIONS

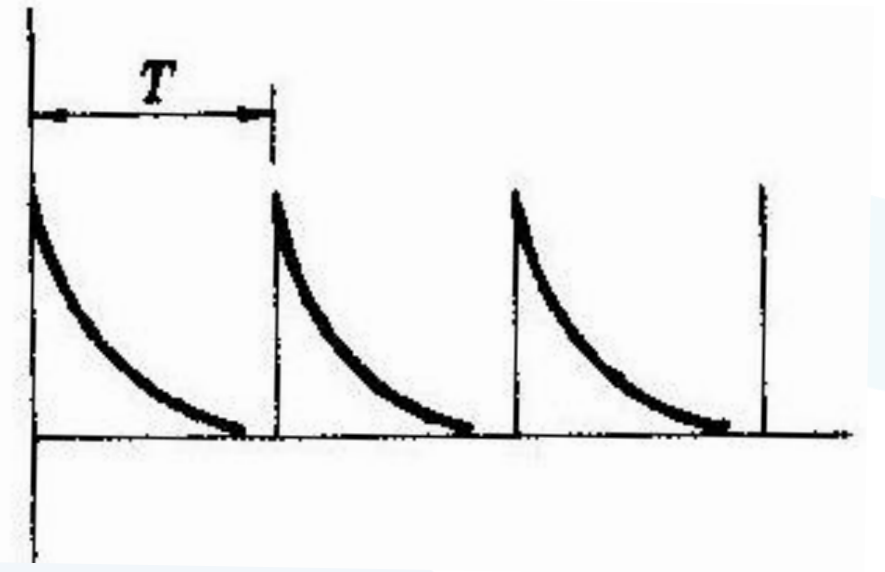
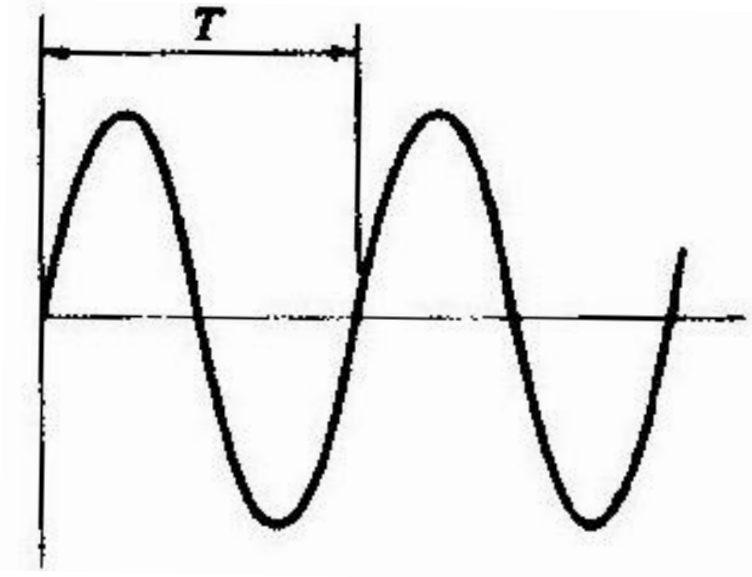
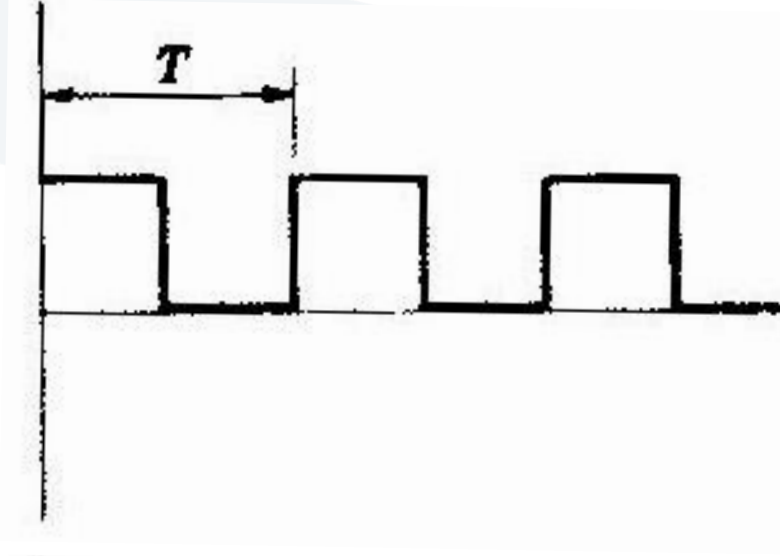
يُعرّف التابع الدوري $f(t)$ بأنه تابع متغيّر مع الزمن، ويأخذ القيم نفسها بعد مرور فترات زمنية متساوية T ، أي:

$$f(t) = f(t + T) + f(t + 2T) + \dots + f(t + nT)$$

حيث:

n - عدد صحيح.

T - دور التابع، ويُعرّف بأنه أصغر فترة زمنية يبدأ عندها التابع برسم نفسه من جديد.



نماذج لتوابع موجية دورية.

التردد (**Frequency**): هو عدد الأدوار في الثانية الواحدة، ويرمز له بالرمز (**f**)، وهو قيمة تساوي مقلوب الدور، أي:

$$f = \frac{1}{T}$$

$$[f] = \frac{1}{[T]} = \left[\frac{1}{s}\right] = [s^{-1}] = [Hz]$$

يسمى جداء التردد بالمقدار (**2π**) بالتردد الزاوي، ويرمز له بالرمز (**ω**)

$$\omega = 2\pi \cdot f = \frac{2\pi}{T} \Rightarrow \omega T = 2\pi$$

القيمة اللحظية (الآنية) (Instantaneous Value): هي القيمة التي يأخذها التابع في كل لحظة زمنية t ، ويُرمز لها عادةً بحرف صغير، فالقيمة اللحظية للتيار هي i ، وللجهد v ، ولل استطاعة p ، ... وهكذا.

القيمة العظمى (الأعظمية) (المطال) (Amplitude):

هي أكبر قيمة لحظية يأخذها التابع الدوري خلال دور واحد، ويُرمز لها عادةً بحرف كبير مع دليل m (max) ، فالقيمة العظمى للتيار هي I_m ، وللجهد V_m ، ... وهكذا.

خصائص التوابع الدورية:

1- القيمة الفعّالة (المنتجة) Effective Value:

تُسمى أيضاً (Root Mean Square Value) الجذر التربيعي لمتوسط مربع القيمة (rmsv)، ويرمز لها عادةً بحرف كبير، فمثلاً القيمة الفعّالة للتيار هي I ، وللجهد V ، وللقوة المحركة الكهربائية E ،... وهذه القيمة هي التي تعطىها أجهزة القياس، وهي التي توضع على اللوحات الاسمية للتجهيزات. تُعرّف القيمة الفعّالة للتيار المتناوب بأنها قيمة التيار المستمر المكافئ الذي لو مرّ عبر المقاومة نفسها التي تعترض مسار التيار المتناوب لسبب في انتشار كمية الحرارة نفسها (سخونة) فيها خلال دور واحد. كمية الحرارة التي ينشرها التيار المتناوب عند وجود مقاومة R خلال زمن صغير ومتناهي في الصغر dt هي:

$$dW = i^2 \cdot R \cdot dt$$

$$W_T = \int_0^T dW = \int_0^T i^2 \cdot R \cdot dt$$

أما خلال دور واحد T فتكون كمية الحرارة مساوية:

بمساواة العلاقة السابقة مع كمية الحرارة المنتشرة في المقاومة R نفسها عند مرور تيار مستمر I فيها، وذلك خلال دور واحد T والمساوية $I^2 \cdot R \cdot T$ يكون:

$$I^2 \cdot R \cdot T = \int_0^T i^2 \cdot R \cdot dt$$

قيمة المقاومة في الطرفين R هي نفسها، وهي كمية ثابتة، وبالتالي:

$$I^2 \cdot T = \int_0^T i^2 \cdot dt \Rightarrow I^2 = \frac{1}{T} \int_0^T i^2 \cdot dt \Rightarrow I = \sqrt{\frac{1}{T} \int_0^T i^2 \cdot dt}$$

$$Y_{\text{rms}} = \sqrt{\frac{1}{T} \int_0^T y^2 \cdot dt}$$

وهي علاقة القيمة الفعّالة للتيار. وبشكل عام:

إذا تغيّر التيار وفق تابع جيبي $i = I_m \cdot \sin \omega t$ تحسب القيمة الفعّالة له كما يأتي:

$$I = \sqrt{\frac{1}{T} \int_0^T i^2 \cdot dt} = \sqrt{\frac{1}{T} \int_0^T I_m^2 \cdot \sin^2 \omega t \cdot dt} = \sqrt{\frac{I_m^2}{T} \int_0^T \sin^2 \omega t \cdot dt}$$

$$I = \sqrt{\frac{I_m^2}{T} \cdot \frac{T}{2}} = \sqrt{\frac{I_m^2}{2}} = \frac{I_m}{\sqrt{2}} \approx 0.707 \cdot I_m$$

2- القيمة المتوسطة :Average Value

المساحة الواقعة تحت منحنى التابع خلال دور واحد

القيمة المتوسطة للتابع =

الدور T

$$i = \frac{dQ}{dt} \Rightarrow Q = \int i \cdot dt$$

تعطى القيمة المتوسطة للتيار حسب التعريف السابق وخلال دور واحد بالعلاقة:

$$I_{av} = \frac{Q}{T} \Rightarrow I_{av} = \frac{1}{T} \int_0^T i \cdot dt$$

$$i = I_m \cdot \sin \omega t \Rightarrow I_{av} = \frac{1}{T} \int_0^T I_m \cdot \sin \omega t \cdot dt = -\frac{I_m}{\omega \cdot T} \cdot (\cos \omega t \Big|_0^T)$$

$$I_{av} = \frac{2 \cdot Q}{T} = \frac{2}{T} \int_0^{\frac{T}{2}} i \cdot dt$$

$$I_{av} = -\frac{I_m}{\omega \cdot T} \cdot (\cos 2\pi - \cos 0) = -\frac{I_m}{\omega \cdot T} \cdot (1 - 1) = 0$$

أما خلال نصف الدور فتعطى القيمة المتوسطة للتيار بالعلاقة:

$$I_{av} = \frac{2}{T} \int_0^{\frac{T}{2}} I_m \cdot \sin \omega t \cdot dt = -\frac{2 \cdot I_m}{\omega \cdot T} \cdot (\cos \omega t \Big|_0^{\frac{T}{2}})$$

$$I_{av} = -\frac{2 \cdot I_m}{2\pi} \cdot (\cos \frac{\omega \cdot T}{2} - \cos 0) = -\frac{I_m}{\pi} \cdot (\cos \pi - \cos 0)$$

$$I_{av} = -\frac{I_m}{\pi} \cdot (-1 - 1) = \frac{2}{\pi} \cdot I_m \approx 0.637 \cdot I_m$$

3- عامل الشكل Form Factor:

يُعرّف عامل الشكل بأنه النسبة بين القيمة الفعّالة والقيمة المتوسطة للشكل الموجي، ويرمز له بالرمز FF، فإذا كان التابع جيبياً فإن:

$$FF = \frac{Y}{Y_{av}} = \frac{Y_m/\sqrt{2}}{2 \cdot Y_m/\pi} = \frac{\pi}{2 \cdot \sqrt{2}} = 1.11$$

وهو مقياس لشكل موجة الخرج (أي مدى قربها من الجهد المستمر).

4- عامل المطال Amplitude Factor:

يُعرّف عامل المطال بأنه النسبة بين مطال التابع الدوري وبين قيمته الفعّالة، ويرمز له بالرمز AF، فإذا كان التابع جيبياً فإن:

$$AF = \frac{Y_m}{Y} = \frac{Y_m}{\frac{Y_m}{\sqrt{2}}} = \sqrt{2}$$

