

التسارع						السرعة						المطال						
$x = X_{\max} \cos \omega_0 t$ $v = (x)'_t = -\omega_0 X_{\max} \sin \omega_0 t$ $a = (v)'_t = (x)''_t$ $a = -\omega_0^2 X_{\max} \cos \omega_0 t$ $a = -\omega_0^2 x$						$x = X_{\max} \cos \omega_0 t$ $v = (x)'_t$ $v = -\omega_0 X_{\max} \sin \omega_0 t$						$x = X_{\max} \cos(\omega_0 t + \varphi)$ $t = 0, x = X_{\max}$ $X_{\max} = X_{\max} \cos \varphi$ $\cos \varphi = 1 \Rightarrow \varphi = 0$ $x = X_{\max} \cos \omega_0 t$						الاستنتاج
$t$	0	$\frac{T_0}{4}$	$\frac{T_0}{2}$	$\frac{3T_0}{4}$	$T_0$	$t$	0	$\frac{T_0}{4}$	$\frac{T_0}{2}$	$\frac{3T_0}{4}$	$T_0$	$t$	0	$\frac{T_0}{4}$	$\frac{T_0}{2}$	$\frac{3T_0}{4}$	$T_0$	جدول التغيرات
$a$	$-\omega_0^2 X_{\max}$	0	$\omega_0^2 X_{\max}$	0	$-\omega_0^2 X_{\max}$	$v$	0	$-\omega_0 X_{\max}$	0	$\omega_0 X_{\max}$	0	$x$	$X_{\max}$	0	$-X_{\max}$	0	$X_{\max}$	
في الموضعين الطرفين						في موضع التوازن						في الموضعين الطرفين						يأخذ قيمة عظمى (طويلة)
$x = \mp X_{\max} \Rightarrow a_{\max} =  \mp \omega_0^2 X_{\max} $						$x = 0 \Rightarrow v_{\max} =  \mp \omega_0 X_{\max} $						$x =  \mp X_{\max} $						
في موضع التوازن						في الموضعين الطرفين						في موضع التوازن						يأخذ قيمة معدومة
$x = 0 \Rightarrow a = 0$						$x = \mp X_{\max} \Rightarrow v = 0$						$x = 0$						
																		المنحنى البياني

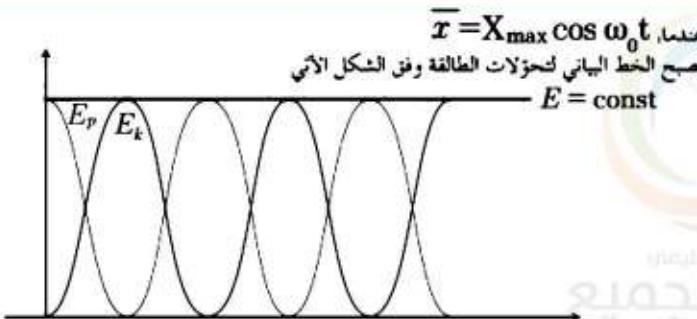
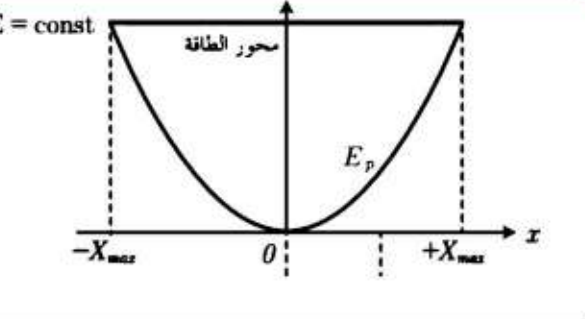
مكثفة نظري الفيزياء (2) - بكالوريا - دورة 2022 - الطاقة في النواس المرن - المدرس محمد مشايخ 0938038794

علاقة الطاقة الحركية بالمطال	اثبت صحة العلاقة: $v = \omega_0 \sqrt{X_{\max}^2 - x^2}$	استنتاج علاقة الطاقة الميكانيكية	
$E_k = E_{tot} - E_p$ $E_k = \frac{1}{2}kX_{\max}^2 - \frac{1}{2}kx^2$ $E_k = \frac{1}{2}k(X_{\max}^2 - x^2)$ $x_A = -\frac{X_{\max}}{2} \Rightarrow E_{k_A} = \frac{1}{2}k\left(X_{\max}^2 - \frac{X_{\max}^2}{4}\right)$ $E_{k_A} = \frac{1}{2}kX_{\max}^2\left(1 - \frac{1}{4}\right) = \frac{3}{4}E_{tot}$ $x_B = \frac{X_{\max}}{\sqrt{2}} \Rightarrow E_{k_B} = \frac{1}{2}k\left(X_{\max}^2 - \frac{X_{\max}^2}{2}\right)$ $E_{k_B} = \frac{1}{2}kX_{\max}^2\left(1 - \frac{1}{2}\right) = \frac{1}{2}E_{tot}$ <p>تزداد الطاقة الحركية بنقصان القيمة المطلقة للمطال</p>	$E_k = E_{tot} - E_p$ $\frac{1}{2}mv^2 = \frac{1}{2}kX_{\max}^2 - \frac{1}{2}kx^2$ $mv^2 = kX_{\max}^2 - kx^2$ $mv^2 = k(X_{\max}^2 - x^2)$ $k = m\omega_0^2$ $mv^2 = m\omega_0^2(X_{\max}^2 - x^2)$ $v^2 = \omega_0^2(X_{\max}^2 - x^2)$ $v = \sqrt{\omega_0^2(X_{\max}^2 - x^2)}$ $v = \omega_0\sqrt{X_{\max}^2 - x^2}$	$E_{tot} = E_p + E_k$ $E_{tot} = \frac{1}{2}kx^2 + \frac{1}{2}mv^2$ $x = X_{\max} \cos(\omega_0 t + \varphi)$ $v = -\omega_0 X_{\max} \sin(\omega_0 t + \varphi)$ $E_{tot} = \frac{1}{2}kX_{\max}^2 \cos^2(\omega_0 t + \varphi) + \frac{1}{2}m\omega_0^2 X_{\max}^2 \sin^2(\omega_0 t + \varphi)$ $k = m\omega_0^2$ $E_{tot} = \frac{1}{2}kX_{\max}^2 \cos^2(\omega_0 t + \varphi) + \frac{1}{2}kX_{\max}^2 \sin^2(\omega_0 t + \varphi)$ $E_{tot} = \frac{1}{2}kX_{\max}^2 [\cos^2(\omega_0 t + \varphi) + \sin^2(\omega_0 t + \varphi)]$ $E_{tot} = \frac{1}{2}kX_{\max}^2$	
انطلاقاً من مصونية الطاقة الميكانيكية برهن أن حركة نواس الفتل جيبية دورانية		الموضعين الطرفيين $x = \mp X_{\max}$	في مركز الاهتزاز $x = 0$
$E_{tot} = E_p + E_k \Rightarrow const = \frac{1}{2}k\theta^2 + \frac{1}{2}I_{\Delta}\omega^2$ <p>نشتق الطرفين بالنسبة للزمن نجد:</p> $0 = \frac{1}{2} \times 2k\theta(\theta)'_t + \frac{1}{2} \times 2I_{\Delta}\omega(\omega)'_t \Rightarrow 0 = k\theta\omega + I_{\Delta}\omega\alpha$ $\Rightarrow 0 = k\theta + I_{\Delta}(\theta)''_t \Rightarrow (\theta)''_t = -\frac{k}{I_{\Delta}}\theta$ <p>وهي معادلة تفاضلية من المرتبة الثانية تقبل حلاً جيبياً من الشكل ... (أكمل كما في السابق)</p>		$E_k = 0$ $E_{tot} = E_p$	$E_p = 0$ $E_{tot} = E_k$
		شكل الطاقة الميكانيكية هي طاقة كامنة مرونية	شكل الطاقة الميكانيكية هي طاقة حركية

دراسة حركة جسم معلق بنابض أفقي على سطح أملس أفقي	استنتاج قوة الإرجاع	الاستطالة السكونية في النواس المرن
<p>القوى الخارجية المؤثرة في الجسم:</p> <p>قوة الثقل <math>\vec{W}</math> وقوة توتر النابض <math>\vec{F}_s</math> وقوة رد فعل السطح <math>\vec{R}</math></p> <p>نطبق العلاقة الأساسية في التحريك الانسحابي:</p> $\sum \vec{F} = m\vec{a} \Rightarrow \vec{W} + \vec{F}_s + \vec{R} = m\vec{a}$ <p>بالإسقاط على محور أفقي موجه نحو اليمين:</p> $0 - F_s + 0 = ma \Rightarrow -F_s = ma$ <p>يتأثر النابض بالقوة <math>\vec{F}'_s</math>:</p> $F'_s = F_s = kx$ $-kx = ma \Rightarrow -kx = m(x)''$ $(x)''_t = -\frac{k}{m}x \dots (1)$ <p>وهي معادلة تفاضلية تقبل حلاً جيبياً من الشكل:</p> $x = X_{\max} \cos(\omega_0 t + \varphi)$ $(x)'_t = -\omega_0 X_{\max} \sin(\omega_0 t + \varphi)$ $(x)''_t = -\omega_0^2 X_{\max} \cos(\omega_0 t + \varphi)$ $(x)''_t = -\omega_0^2 x \dots (2)$ <p>بالمطابقة بين (1) و (2) نجد:</p> $\omega_0^2 = \frac{k}{m} \Rightarrow \omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}} > 0$ <p>وهذه محقق لأن <math>k, m</math> موجبان، فالحركة جيبيية انسحابية</p> $T_0 = \frac{2\pi}{\omega_0} = \frac{2\pi}{\sqrt{\frac{k}{m}}} \Rightarrow T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{m}{k}}$	<p><b>أولاً: حالة السكون:</b></p> <p>يتأثر الجسم بقوتين:</p> <p>قوة الثقل <math>\vec{W}</math> وقوة توتر النابض <math>\vec{F}_{s_0}</math></p> <p>شرط التوازن الانسحابي:</p> $\sum \vec{F} = \vec{0} \Rightarrow \vec{W} + \vec{F}_{s_0} = \vec{0}$ <p>بالإسقاط على محور شاقولي موجه نحو الأسفل:</p> $W - F_{s_0} = 0 \Rightarrow W = F_{s_0}$ <p>يتأثر النابض بالقوة <math>\vec{F}'_{s_0}</math>:</p> $F'_{s_0} = F_{s_0} = kx_0$ $W = kx_0$ <p><b>ثانياً: حالة الحركة:</b></p> <p>يتأثر الجسم بقوتين:</p> <p>قوة الثقل <math>\vec{W}</math> وقوة توتر النابض <math>\vec{F}_s</math></p> <p>نطبق العلاقة الأساسية في التحريك الانسحابي:</p> $\sum \vec{F} = m\vec{a} \Rightarrow \vec{W} + \vec{F}_s = m\vec{a}$ <p>بالإسقاط على محور شاقولي موجه نحو الأسفل:</p> $W - F_s = ma$ <p>يتأثر النابض بالقوة <math>\vec{F}'_s</math>:</p> $F'_s = F_s = k(x_0 + x)$ $kx_0 - k(x_0 + x) = ma$ $kx_0 - kx_0 - kx = ma$ <p><a href="http://F=-kxlom4all.com">http://F=-kxlom4all.com</a></p>	<p>يتأثر الجسم بقوتين:</p> <p>قوة الثقل <math>\vec{W}</math> وقوة توتر النابض <math>\vec{F}_{s_0}</math></p> <p>شرط التوازن الانسحابي:</p> $\sum \vec{F} = \vec{0} \Rightarrow \vec{W} + \vec{F}_{s_0} = \vec{0}$ <p>بالإسقاط على محور شاقولي موجه نحو الأسفل:</p> $W - F_{s_0} = 0 \Rightarrow W = F_{s_0}$ <p>يتأثر النابض بالقوة <math>\vec{F}'_{s_0}</math>:</p> $F'_{s_0} = F_{s_0} = kx_0$ $W = kx_0$ $mg = kx_0$ $x_0 = \frac{mg}{k}$

جسم صلب معلق بمحور دوران لا يمر بمركز عطالته (نواس ثقلي مركب)	كرة صغيرة معلقة بخيط خفيف لا يمتد (نواس ثقلي بسيط)	ساق أفقية معلقة من منتصفها بسلك فتل شاقولي
<p>القوى الخارجية المؤثرة في الكرة: قوة النقل <math>\vec{W}</math> وقوة رد محور الدوران <math>\vec{R}</math> نطبق العلاقة الأساسية في التحريك الدوراني:</p> $\sum \Gamma_{\Delta} = I_{\Delta} \alpha \Rightarrow \Gamma_{\vec{W}/\Delta} + \Gamma_{\vec{R}/\Delta} = I_{\Delta} \alpha$ <p>لأن حامل <math>\vec{T}</math> يمر بمحور الدوران <math>\Gamma_{\vec{R}/\Delta} = 0</math></p> $-d(\sin \theta) W = I_{\Delta} \alpha \Rightarrow -mgd(\sin \theta) = I_{\Delta}(\theta)''_t$ $-mgd(\sin \theta) = I_{\Delta}(\theta)''_t \Rightarrow (\theta)''_t = -\frac{mgd}{I_{\Delta}} \sin \theta$ <p>من أجل السعات الصغيرة: <math>\sin \theta = \theta</math></p> $(\theta)''_t = -\frac{mgd}{I_{\Delta}} \theta \dots (1)$	<p>القوى الخارجية المؤثرة في الكرة: قوة النقل <math>\vec{W}</math> وقوة توتر الخيط <math>\vec{T}</math> نطبق العلاقة الأساسية في التحريك الدوراني:</p> $\sum \Gamma_{\Delta} = I_{\Delta} \alpha \Rightarrow \Gamma_{\vec{W}/\Delta} + \Gamma_{\vec{T}/\Delta} = I_{\Delta} \alpha$ <p>لأن حامل <math>\vec{T}</math> يمر بمحور الدوران <math>\Gamma_{\vec{T}/\Delta} = 0</math></p> $-\ell(\sin \theta) W = I_{\Delta} \alpha \Rightarrow -\ell mg(\sin \theta) = I_{\Delta}(\theta)''_t$ $-\ell mg(\sin \theta) = m \ell^2(\theta)''_t$ $-g(\sin \theta) = \ell(\theta)''_t \Rightarrow (\theta)''_t = -\frac{g}{\ell} \sin \theta$ <p>من أجل السعات الصغيرة: <math>\sin \theta = \theta</math></p> $(\theta)''_t = -\frac{g}{\ell} \theta \dots (1)$	<p>القوى الخارجية المؤثرة في الساق: قوة النقل <math>\vec{W}</math> وقوة توتر الخيط <math>\vec{T}</math> ومزدوجة الفتل <math>\vec{\eta}</math> نطبق العلاقة الأساسية في التحريك الدوراني:</p> $\sum \Gamma_{\Delta} = I_{\Delta} \alpha \Rightarrow \Gamma_{\vec{W}/\Delta} + \Gamma_{\vec{T}/\Delta} + \Gamma_{\vec{\eta}/\Delta} = I_{\Delta} \alpha$ <p>لأن حامل <math>\vec{W}</math> منطبق على محور الدوران <math>\Gamma_{\vec{W}/\Delta} = 0</math></p> <p>لأن حامل <math>\vec{T}</math> منطبق على محور الدوران <math>\Gamma_{\vec{T}/\Delta} = 0</math></p> $-k\theta = I_{\Delta} \alpha \Rightarrow -k\theta = I_{\Delta} \alpha$ $-k\theta = I_{\Delta}(\theta)''_t \Rightarrow (\theta)''_t = -\frac{k}{I_{\Delta}} \theta \dots (1)$ <p>وهي معادلة تفاضلية من المرتبة الثانية تقبل حلاً جيبياً من الشكل:</p>
<p>وهي معادلة تفاضلية من المرتبة الثانية تقبل حلاً جيبياً من الشكل:</p> $\theta = \theta_{\max} \cos(\omega_0 t + \varphi)$ $(\theta)'_t = -\omega_0 \theta_{\max} \sin(\omega_0 t + \varphi)$ $(\theta)''_t = -\omega_0^2 \theta_{\max} \cos(\omega_0 t + \varphi) \Rightarrow (\theta)''_t = -\omega_0^2 \theta \dots (2)$ <p>بالمطابقة بين (1) و (2) نجد:</p> $\omega_0^2 = \frac{mgd}{I_{\Delta}} \Rightarrow \omega_0 = \sqrt{\frac{mgd}{I_{\Delta}}} > 0$ <p>وهذا محقق لأن <math>m, g, d</math> مقادير موجبة فالحركة جيبيية دورانية من أجل السعات الصغيرة</p> $T_0 = \frac{2\pi}{\omega_0} = \frac{2\pi}{\sqrt{\frac{mgd}{I_{\Delta}}}} \Rightarrow T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{I_{\Delta}}{mgd}}$	<p>وهي معادلة تفاضلية من المرتبة الثانية تقبل حلاً جيبياً من الشكل:</p> $\theta = \theta_{\max} \cos(\omega_0 t + \varphi)$ $(\theta)'_t = -\omega_0 \theta_{\max} \sin(\omega_0 t + \varphi)$ $(\theta)''_t = -\omega_0^2 \theta_{\max} \cos(\omega_0 t + \varphi)$ $(\theta)''_t = -\omega_0^2 \theta \dots (2)$ <p>بالمطابقة بين (1) و (2) نجد:</p> $\omega_0^2 = \frac{g}{\ell} \Rightarrow \omega_0 = \sqrt{\frac{g}{\ell}} > 0$ <p>وهذا محقق لأن <math>\ell, g</math> موجبان فالحركة جيبيية دورانية من أجل السعات الصغيرة</p> $T_0 = \frac{2\pi}{\omega_0} = \frac{2\pi}{\sqrt{\frac{g}{\ell}}} \Rightarrow T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{\ell}{g}}$	<p>بالمطابقة بين (1) و (2) نجد:</p> $\omega_0^2 = \frac{k}{I_{\Delta}} \Rightarrow \omega_0 = \sqrt{\frac{k}{I_{\Delta}}} > 0$ <p>وهذا محقق لأن <math>I_{\Delta}, k</math> موجبان فالحركة جيبيية دورانية</p> $T_0 = \frac{2\pi}{\omega_0} = \frac{2\pi}{\sqrt{\frac{k}{I_{\Delta}}}} \Rightarrow T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{I_{\Delta}}{k}}$

علاقة قوة توتر الخيط	علاقة السرعة الخطية لكرة
<p>القوى الخارجية المؤثرة:</p> <p>قوة الثقل <math>\vec{W}</math> وقوة توتر الخيط <math>\vec{T}</math></p> <p>نطبق لعلاقة الأساسية في التحريك الانسحابي:</p> $\sum \vec{F} = m\vec{a}$ $\vec{W} + \vec{T} = m\vec{a}$ <p>بالإسقاط على محور الناظم:</p> $-W \cos\theta + T = ma_c$ $T = ma_c + W \cos\theta$ $T = m \frac{v^2}{\ell} + mg \cos\theta$ $T = m \frac{2g \ell (\cos\theta - \cos\theta_{\max})}{\ell} + mg \cos\theta$ $T = 2mg (\cos\theta - \cos\theta_{\max}) + mg \cos\theta$ $T = 2mg \cos\theta - 2mg \cos\theta_{\max} + mg \cos\theta$ $T = 3mg \cos\theta - 2mg \cos\theta_{\max}$ $T = mg (3 \cos\theta - 2 \cos\theta_{\max})$ <p>في وضع الشاقول:</p> $\theta = 0 \Rightarrow \cos\theta = 1$ $T = mg (3 - 2 \cos\theta_{\max})$	<p>نطبق نظرية الطاقة الحركية بين وضعين:</p> <p>الأول: <math>\theta_1 = \theta_{\max}</math> الثاني: <math>\theta_2 = \theta</math></p> $\Delta E_k = \sum W_{\vec{F}}$ $E_{k_2} - E_{k_1} = W_{\vec{W}} + W_{\vec{T}}$ <p><math>E_{k_1} = 0</math>: لأن الكرة تركت دون سرعة ابتدائية</p> <p><math>W_{\vec{T}} = 0</math>: لأن حامل <math>\vec{T}</math> يعامد الانتقال في كل لحظة</p> $\frac{1}{2}mv^2 = mgh$ $v^2 = 2gh$ $v = \sqrt{2gh}$ $h = \ell(\cos\theta_2 - \cos\theta_1)$ $h = \ell(\cos\theta - \cos\theta_{\max})$ $v = \sqrt{2g \ell (\cos\theta - \cos\theta_{\max})}$ <p>في وضع الشاقول:</p> $\theta = 0 \Rightarrow \cos\theta = 1$ $v = \sqrt{2g \ell (1 - \cos\theta_{\max})}$
<p>مما يتألف النواس الثقلي البسيط عملياً ونظرياً ثم استنتج علاقة الدور الخاص للنواس الثقلي البسيط انطلاقاً من علاقة الدور الخاص للنواس الثقلي المركب من أجل السعات الصغيرة</p>	
<p>عملياً: كرة صغيرة كتلتها <math>m</math> كثافتها النسبية كبيرة معلقة بخيط مهمل الكتلة لا يمتد طوله كبير بالنسبة لنصف قطر الكرة</p> <p>نظرياً: نقطة مادية تهتز بتأثير ثقلها على بعد ثابت <math>\ell</math> من محور أفقي ثابت</p> $T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{I_{\Delta}}{mgd}}$ $I_{\Delta} = m \ell^2$ $d = \ell$ $T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{m \ell^2}{mg \ell}} \Rightarrow T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{\ell}{g}}$	

<p>نعلق ساقين متماثلين بسلكي قتل متماثلين طول الأول <math>\ell_1</math> والثاني <math>\ell_2</math> فإذا علمت أن <math>T_{0_1} = 2T_{0_2}</math> أوجد العلاقة بين طولي السلكين</p>	<p>ما نوع حركة الجسم بعد انفصاله عن النابض؟ ولماذا</p>				
$T_0 = 2\pi\sqrt{\frac{I_\Delta}{k}} = 2\pi\sqrt{\frac{I_\Delta}{k'(2r)^4}} = 2\pi\sqrt{\frac{I_\Delta\ell}{k'(2r)^4}}$ $T_0 = \text{const}\sqrt{\ell}$ $\frac{T_{0_1}}{T_{0_2}} = \frac{\text{const}\sqrt{\ell_1}}{\text{const}\sqrt{\ell_2}} = \frac{\sqrt{\ell_1}}{\sqrt{\ell_2}}$ $\frac{2T_{0_2}}{T_{0_2}} = \frac{\sqrt{\ell_1}}{\sqrt{\ell_2}} \Rightarrow 4 = \frac{\ell_1}{\ell_2} \Rightarrow \ell_1 = 4\ell_2$	<p>يتأثر الجسم بقوة ثقله فقط <math>\vec{W}</math>  نطبق العلاقة الأساسية في التحريك:  <math display="block">\sum \vec{F} = m\vec{a} \Rightarrow \vec{W} = m\vec{a} \Rightarrow m\vec{g} = m\vec{a} \Rightarrow \vec{a} = \vec{g} = \text{const}</math> فالحركة مستقيمة متغير بانتظام</p> <p>في الموضعين الآتيين</p> <table border="1" data-bbox="1115 539 2172 778"> <tr> <td data-bbox="1115 539 1639 587">٢. المطال الأعظمي الموجب</td> <td data-bbox="1639 539 2172 587">١. مركز الاهتزاز وهو يتحرك بالاتجاه السالب</td> </tr> <tr> <td data-bbox="1115 587 1639 778">سقوط حر</td> <td data-bbox="1639 587 2172 778">قذف شاقولي نحو الأعلى</td> </tr> </table>	٢. المطال الأعظمي الموجب	١. مركز الاهتزاز وهو يتحرك بالاتجاه السالب	سقوط حر	قذف شاقولي نحو الأعلى
٢. المطال الأعظمي الموجب	١. مركز الاهتزاز وهو يتحرك بالاتجاه السالب				
سقوط حر	قذف شاقولي نحو الأعلى				
<p>ارسم المنحني البياني لتغيرات الطاقة الحركية والكامنة المرونية والميكانيكية بدلالة...</p>					
<p>الزمن</p>	<p>المطال</p>				
<p>عندما <math>\vec{x} = X_{\max} \cos \omega_0 t</math> يصبح الخط البياني لتحويلات الطاقة وفق الشكل الآتي</p>  <p><math>E = \text{const}</math></p>	 <p><math>E = \text{const}</math></p> <p>محور الطاقة</p>				

معادلة المانومتر (من أجل السوائل الساكنة)	العلاقة بين سرعة السائل وضغطه ( أنبوب أفقي)	معادلة برنولي
$P_1 + \frac{1}{2} \rho v_1^2 + \rho g z_1 = P_2 + \frac{1}{2} \rho v_2^2 + \rho g z_2$ <p>من أجل السوائل الساكنة:</p> $v_1 = v_2 = 0$ $P_1 + \rho g z_1 = P_2 + \rho g z_2$ $P_1 - P_2 = \rho g z_2 - \rho g z_1$ $P_1 - P_2 = \rho g (z_2 - z_1)$ $P_1 - P_2 = \rho g h$	$P_1 + \frac{1}{2} \rho v_1^2 + \rho g z_1 = P_2 + \frac{1}{2} \rho v_2^2 + \rho g z_2$ <p>من أجل أنبوب أفقي:</p> $z_1 = z_2$ $P_1 + \frac{1}{2} \rho v_1^2 = P_2 + \frac{1}{2} \rho v_2^2$ $P_1 - P_2 = \frac{1}{2} \rho v_2^2 - \frac{1}{2} \rho v_1^2$ $P_1 - P_2 = \frac{1}{2} \rho (v_2^2 - v_1^2)$ <p>يزداد ضغط السائل بنقصان سرعته</p>	$\Delta E_k = W_{tot}$ $E_{k_2} - E_{k_1} = W_{\bar{w}} + W_1 + W_2$ $W_{\bar{w}} = -mg(z_2 - z_1)$ $W_1 = F_1 \Delta x_1 = P_1 s_1 \Delta x_1 = P_1 \Delta V$ $W_2 = -F_2 \Delta x_2 = -P_2 s_2 \Delta x_2 = -P_2 \Delta V$ $\frac{1}{2} m v_2^2 - \frac{1}{2} m v_1^2 = -mg(z_2 - z_1) + P_1 \Delta V - P_2 \Delta V$ $P_1 \Delta V + \frac{1}{2} m v_1^2 + mg z_1 = P_2 \Delta V + \frac{1}{2} m v_2^2 + mg z_2$ <p>نقسم الطرفين على <math>m</math> حيث <math>\frac{m}{\Delta V} = \rho</math></p> $P_1 + \frac{1}{2} \rho v_1^2 + \rho g z_1 = P_2 + \frac{1}{2} \rho v_2^2 + \rho g z_2$
أنبوب فتوري	معادلة الاستمرارية	سرعة خروج سائل من فتحة جانبية (تورشيلي)
$P_1 - P_2 = \frac{1}{2} \rho (v_2^2 - v_1^2)$ $s_1 v_1 = s_2 v_2 \Rightarrow v_2 = \frac{s_1}{s_2} v_1$ $P_1 - P_2 = \frac{1}{2} \rho \left( \frac{s_1^2}{s_2^2} v_1^2 - v_1^2 \right)$ $P_1 - P_2 = \frac{1}{2} \rho \left[ \left( \frac{s_1}{s_2} \right)^2 - 1 \right] v_1^2$ $s_1 > s_2 \Rightarrow P_1 > P_2$ <p>الضغط في الاختناق أقل من الضغط في الجذع الرئيس</p>	$Q_1' = Q_2'$ $\frac{V_1}{\Delta t} = \frac{V_2}{\Delta t}$ $\frac{s_1 x_1}{\Delta t} = \frac{s_2 x_2}{\Delta t}$ $\frac{s_1 v_1 \Delta t}{\Delta t} = \frac{s_2 v_2 \Delta t}{\Delta t}$ $s_1 v_1 = s_2 v_2$ <p>تم التحميل من موقع علوم الجميع <a href="https://www.3lom4all.com">https://www.3lom4all.com</a></p>	$P_1 + \frac{1}{2} \rho v_1^2 + \rho g z_1 = P_2 + \frac{1}{2} \rho v_2^2 + \rho g z_2$ $P_1 = P_2 = P_0, v_1 = 0$ $\rho g z_1 = \frac{1}{2} \rho v_2^2 + \rho g z_2$ $g z_1 = \frac{1}{2} v_2^2 + g z_2$ $\frac{1}{2} v_2^2 = g z_2 - g z_1 = g (z_2 - z_1) = gh$ $v_2^2 = 2gh \Rightarrow v_2 = \sqrt{2gh}$

مكتفة نظري الفيزياء (8) - بكالوريا - دورة 2022 - نظري السوائل - المدرس محمد مشايخ 0938038794

فسر علمياً باستخدام العلاقات الرياضية:

اختلاف سرعة جريان الماء عبر مقاطع مختلفة المساحة في مجرى نهر جريانه أفقي	ينقص عمود الماء المتدفق من الخرطوم عندما توجه فوهته للأسفل، ويزداد مقطعه عندما توجه فوهته رأسياً للأعلى
السرعة تتناسب عكساً مع مساحة المقطع حسب معادلة الاستمرارية $s_1v_1 = s_2v_2$	السرعة تتناسب عكساً مع مساحة المقطع حسب معادلة الاستمرارية $s_1v_1 = s_2v_2$
تزداد السرعة عندما تنقص مساحة مقطع النهر وتنقص السرعة عندما تزداد المساحة	عندما توجه الفوهة للأسفل: تزداد السرعة فتتقص مساحة مقطع الماء عندما توجه الفوهة للأعلى: تنقص السرعة فتزداد مساحة مقطع الماء
يندفع الماء بسرعة كبيرة من ثقب صغير حدث في جدار خرطوم ينقل الماء	تستطيع خراطيم سيارات الإطفاء إيصال الماء لارتفاعات ومسافات كبيرة
السرعة تتناسب عكساً مع مساحة المقطع حسب معادلة الاستمرارية $s_1v_1 = s_2v_2$	السرعة تتناسب عكساً مع مساحة المقطع حسب معادلة الاستمرارية $s_1v_1 = s_2v_2$
مساحة مقطع الثقب صغيرة فتكون سرعة اندفاع الماء منه كبيرة	فوهة الخرطوم ضيقة فتزداد سرعة خروج الماء منه وتزداد طاقته الحركية لجعل الماء المتدفق من فتحة خرطوم يصل إلى مسافات أبعد نغلق جزءاً من فتحة الخرطوم
تكون مساحة فتحات الغاز في موقد الغاز صغيرة	السرعة تتناسب عكساً مع مساحة المقطع حسب معادلة الاستمرارية $s_1v_1 = s_2v_2$
السرعة تتناسب عكساً مع مساحة المقطع حسب معادلة الاستمرارية $s_1v_1 = s_2v_2$	السرعة تتناسب عكساً مع مساحة المقطع حسب معادلة الاستمرارية $s_1v_1 = s_2v_2$
لكي يندفع الغاز منها بسرعة كبيرة	لتنقص مساحة فتحة الخرطوم وتزداد سرعة خروج الماء منه وتزداد طاقته الحركية
عدم تقاطع خطوط الانسياب لسائل	أذكر مع الشرح ميزات السائل المثالي
خط الانسياب يمر في كل نقطة شعاع سرعة جسيم السائل في تلك النقطة	١. غير قابل للانضغاط: كتلته الحجمية ثابتة مع مرور الزمن ٢. عديم اللزوجة: قوى الاحتكاك الداخلي بين مكوناته مهملة عندما تتحرك بالنسبة لبعضها البعض، (أي لا يوجد ضياع للطاقة) ٣. جريانه مستقر: أي أن حركة جسيماته لها خطوط انسياب محددة وسرعة جسيماته عند نقطة معينة تكون ثابتة بمرور الزمن ٤. جريانه غير دوراني: لا تتحرك جسيمات السائل حركة دورانية حول أي نقطة في مجرى الجريان
تقاطع خطوط الانسياب يعني وجود أكثر من سرعة للجسيم بالمكان نفسه وبتجاهات مختلفة بالحظة نفسها وهذا غير ممكن	عرف كل من معدل التدفق ... لسائل واكتب العلاقة الرياضية المعبرة عنه مع شرح دلالات الرموز والوحدات المستخدمة
الكتلي	الحجمي
كتلة كمية السائل التي تعبر مقطع الأنبوب في واحدة الزمن $Q = \frac{m}{\Delta t}$	حجم كمية السائل التي تعبر مقطع الأنبوب في واحدة الزمن $Q' = \frac{V}{\Delta t}$
$m$ : كتلة كمية السائل (kg)	$V$ : كتلة كمية السائل ( $m^3$ )
$\Delta t$ : الزمن (s)	$\Delta t$ : الزمن (s)
$Q$ : معدل التدفق الكتلي ( $kg \cdot s^{-1}$ )	$Q$ : معدل التدفق الحجمي ( $m^3 \cdot s^{-1}$ )



فسر علمياً باستخدام العلاقات الرياضية:

تمدد الزمن عند الحركة	تقلص الأطوال عند الحركة	تزايد الكتلة عند الحركة
$t = \gamma t_0$ $\gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} > 1$ $t > t_0$	$L = \frac{L_0}{\gamma}$ $\gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} > 1$ $L < L_0$	$m = \gamma m_0$ $\gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} > 1$ $m > m_0$
تكافؤ (الكتلة-الطاقة) علاقة الزيادة في الكتلة	الطاقة النسبية الكلية من أجل جسم ساكن	الطاقة الحركية
$E_k = E - E_0$ $E_k = mc^2 - m_0c^2$ $E_k = (m - m_0)c^2$ $E_k = \Delta m c^2$ $\Delta m = \frac{E_k}{c^2}$	$E = E_0 + E_k$ $E_k = 0$ $E = E_0$ $E_0 = m_0c^2$ $E = m_0c^2$ $E \neq 0$	$E_k = E - E_0 = mc^2 - m_0c^2 = \gamma m_0c^2 - m_0c^2$ $E_k = (\gamma - 1)m_0c^2$ $\gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} = \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right)^{-\frac{1}{2}}$ من أجل السرعات الصغيرة: $v \ll c \Rightarrow \frac{v^2}{c^2} \ll 1$ $\gamma = 1 + \frac{v^2}{2c^2}$ $E_k = \left(1 + \frac{v^2}{2c^2} - 1\right)m_0c^2 \Rightarrow E_k = \frac{1}{2}m_0v^2$
اذكر فرضيتا أينشتاين في النسبية الخاصة ١. ينتشر الضوء بالسرعة نفسها $c = 3 \times 10^8 \text{ m.s}^{-1}$ في جميع جمل المقارنة ٢. القوانين الفيزيائية تبقى نفسها في جميع جمل المقارنة العطالية <a href="https://www.3lom4all">https://www.3lom4all</a>		

شدة الحقل المغناطيسي المتولد عن تيار كهربائي	عامل النفاذية المغناطيسي
$B = kI$ <p><math>k</math>: ثابت تتعلق قيمته بـ:                      ١. الطبيعة الهندسية للدائرة: شكل الدائرة وموضع النقطة المعتبرة بالنسبة للدائرة                      ٢. عامل النفاذية المغناطيسي <math>\mu_0</math></p>	$\mu = \frac{B_t}{B}$ <p><math>B_t</math>: شدة الحقل المغناطيسي الكلي  <math>B</math>: شدة الحقل المغناطيسي الصلي الممغنط                      ١. طبيعة المادة من حيث قابليتها للمغنطة                      ٢. شدة الحقل المغناطيسي الممغنط</p>
شدة القوة الكهروضيية (قوة لابلاس)	شدة القوة المغناطيسية (قوة لورنز)
$F = ILB \sin \theta$ <p>١. شدة التيار الكهربائي <math>I</math>                      ٢. طول الجزء من الناقل المستقيم الخاضع للحقل المغناطيسي <math>L</math>                      ٣. شدة الحقل المغناطيسي المؤثر <math>B</math>                      ٤. <math>\sin \theta</math> حيث <math>\theta = \left( \vec{L}, \vec{B} \right)</math></p>	$F = qvB \sin \theta$ <p>١. مقدار الشحنة المتحركة <math>q</math>                      ٢. سرعة الشحنة <math>v</math>                      ٣. شدة الحقل المغناطيسي المؤثر <math>B</math>                      ٤. <math>\sin \theta</math> حيث <math>\theta = \left( \vec{v}, \vec{B} \right)</math></p>
سرعة انتشار اهتزاز عرضي	القوة المحركة الكهربائية المتحرضة (قانون فاراداي)
$v = \sqrt{\frac{F_T}{\mu}}$ <p>سرعة انتشار الاهتزاز العرضي في وتر تتناسب:                      ١. طرذاً مع الجذر التربيعي لقوة الشد <math>F_T</math>                      ٢. عكساً مع الجذر التربيعي للكثافة الخطية للوتر <math>\mu</math></p>	$\varepsilon = -\frac{d\Phi}{dt}$ <p>تتناسب القوة المحركة الكهربائية المتحرضة:                      ١. طرذاً مع تغير التدفق المغناطيسي المحرض <math>d\Phi</math>                      ٢. عكساً مع زمن تغير التدفق المغناطيسي المحرض <math>dt</math></p>
الطاقة الكلية للإلكترون في مداره حول ذرة الهيدروجين	قانون هابل
$E_n = -\frac{13.6}{n^2} (eV)$	$v = H_0 d$ <p><math>v</math>: سرعة المجرة بالنسبة لنا، <math>H_0</math>: ثابت هابل، <math>d</math>: بعد المجرة عنا                      تم التحليل من <math>n</math> علوم الجميع                      رقم المدار: <a href="http://www.3lom4all.com">www.3lom4all.com</a></p>

الحقل المغناطيسي $\vec{B}$ الناتج عن مرور تيار كهربائي متواصل في			
نقطة التأثير	سلك مستقيم	ملف دائري	وشيجة
الحامل	النقطة المعتبرة	مركز الملف	مركز الوشيجة
	عمودي على المستوي المحدد بالسلك المستقيم والنقطة	عمودي على مستوي الملف	محور الوشيجة
عملياً: من القطب الجنوبي إلى القطب الشمالي لإبرة مغناطيسية نضعها في ... بعد استقرارها			
الجهة	النقطة المعتبرة	مركز الملف	مركز الوشيجة
	نظرياً: بتطبيق قاعدة اليد اليمنى	نظرياً: بتطبيق قاعدة اليد اليمنى	نظرياً: بتطبيق قاعدة اليد اليمنى
	١. الساعد يوازي السلك	١. اليد فوق الملف	١. اليد فوق الوشيجة
	٢. يدخل التيار من الساعد ويخرج من أطراف الأصابع	٢. يدخل التيار من الساعد ويخرج من أطراف الأصابع	٢. الأصابع توازي إحدى الحلقات
	٣. نوجه باطن الكف نحو النقطة المعتبرة	٣. نوجه باطن الكف نحو مركز الملف	٣. يدخل التيار من الساعد ويخرج من أطراف الأصابع
	٤. يشير الإبهام إلى جهة $\vec{B}$	٤. يشير الإبهام إلى جهة $\vec{B}$	٤. يشير الإبهام إلى جهة $\vec{B}$
الشدة	$B = 2 \times 10^{-7} \frac{I}{d}$	$B = 2\pi \times 10^{-7} \frac{NI}{r}$	$B = 4\pi \times 10^{-7} \frac{NI}{\ell}$

القوة الكهرومغناطيسية في تجربة السكتين			
نقطة التأثير	القوة الكهرومغناطيسية في دولا ب بارلو	القوة المغناطيسية (قوة لورنز)	
الحامل	منتصف الجزء من الناقل المستقيم الخاضع للحقل المغناطيسي	منتصف نصف القطر السفلي الشاقولي الخاضع للحقل المغناطيسي	الشحنة المتحركة
الجهة	العمود على المستوي المحدد بـ $\vec{B}$ و $I\vec{r}$	العمود على المستوي المحدد بـ $\vec{B}$ و $\vec{v}$	
	١. اليد موازية للناقل المستقيم	١. اليد موازية لشعاع السرعة	
	٢. يدخل التيار من الساعد ويخرج من أطراف الأصابع	٢. يخرج شعاع الحقل المغناطيسي من باطن الكف	
	٣. يخرج شعاع الحقل المغناطيسي من باطن الكف	٣. يشير الإبهام إلى جهة شعاع القوة المغناطيسية	
	٤. يشير الإبهام إلى جهة شعاع القوة الكهرومغناطيسية		
الشدة	$F = ILB \sin \theta$	$F = qvB \sin \theta$	$F = IrB \sin \theta$

زوايا دوران الإطار في المقياس الغلفاتي	شدة القوة الكهربية	نصف قطر مسار الإلكترون ودور حركته
$\sum \Gamma_{\Delta} = 0$ $\Gamma_{\Delta} + \Gamma_{\Delta/\bar{v}} = 0$ $NIsB \sin \alpha - k \theta' = 0$ $NIsB \sin \alpha = k \theta'$ $\theta' = \frac{NIsB \sin \alpha}{k}$ $\sin \alpha = \sin \left( \frac{\pi}{2} - \theta' \right) = \cos \theta'$ $\sin \alpha = 1 \Leftrightarrow \cos \theta' = 1 \Leftrightarrow \theta' \text{ صغيرة}$ $\theta' = \frac{NsB}{k} I \Rightarrow \theta' = GI$ <p>يمكن زيادة حساسية المقياس: بتكبير قيمة <math>G</math> وذلك باستبدال السلك بسلك أرفع منه من المادة نفسها مبدأ عمل المقياس الغلفاتي: عندما يمر تيار كهربائي في الإطار فإنه يدور بزوايا صغيرة <math>\theta'</math> فيشير مؤشر المقياس إلى قراءة معينة عندما يتوازن الإطار دالاً على قيمة شدة التيار المار</p>	$F = nsLevB \sin \theta$ $F = NevB \sin \theta$ $F = q \frac{L}{\Delta t} B \sin \theta$ $F = ILB \sin \theta$ <p>عمل القوة الكهربية</p> $W = F \Delta x = ILB \Delta x = IB \Delta s = I \Delta \Phi$ $\Delta \Phi > 0 \Rightarrow W > 0$	$\sum \vec{F} = m_e \vec{a} \Rightarrow \vec{F} = m_e \vec{a}$ $e\vec{v} \wedge \vec{B} = m_e \vec{a} \Rightarrow \vec{a} = \frac{e}{m_e} \vec{v} \wedge \vec{B}$ $\vec{a} \perp \vec{v}$ <p>فالحركة دائرية منتظمة</p> $a_c = \frac{e}{m_e} vB \Rightarrow \frac{v^2}{r} = \frac{e}{m_e} vB$ $\frac{v}{r} = \frac{eB}{m_e} \Rightarrow r = \frac{m_e v}{eB}$ $T = \frac{2\pi r}{v} \Rightarrow T = \frac{2\pi m_e}{eB}$
التأثير المتبادل بين سلكين متوازيين	شدة الحقل المغناطيسي المؤثر في شحنة متحركة تتأثر الشحنة بالقوة المغناطيسية	عزم المزدوجة الكهربية والعزم المغناطيسي
$F_{1 \rightarrow 2} = I_2 L_2 B_1 = I_2 L_2 \times 2 \times 10^{-7} \frac{I_1}{d}$ $F_{1 \rightarrow 2} = 2 \times 10^{-7} \frac{I_1 I_2}{d} L_2$ $F_{2 \rightarrow 1} = 2 \times 10^{-7} \frac{I_1 I_2}{d} L_1$	$\vec{F} = q\vec{v} \wedge \vec{B}$ $F = qvB \sin \theta$ $\theta = \frac{\pi}{2} \text{ rad} \Rightarrow \sin \theta = 1$ $F = qvB \Rightarrow B = \frac{F}{qv}$	$\Gamma_{\Delta} = dF = d(\sin \alpha)NILB = NIsB \sin \alpha$ $M = NIs$ $\vec{M} = NI \vec{s}$ $\Gamma_{\Delta} = MB \sin \alpha$ $\vec{\Gamma}_{\Delta} = \vec{M} \wedge \vec{B}$

القوة المحركة الكهربائية المتحرضة

في تجربة السكتين	الذاتية	الآنية (المتناوبة الجيبية)
$\varepsilon = \left  \frac{\Delta\Phi}{\Delta t} \right $ $\varepsilon = \frac{B \Delta s}{\Delta t}$ $\varepsilon = \frac{BL \Delta x}{\Delta t}$ $\varepsilon = \frac{BLv \Delta t}{\Delta t}$ $\varepsilon = BLv$	$\varepsilon = -\frac{d\Phi}{dt}$ $\Phi = NBs$ $\Phi = N \times 4\pi \times 10^{-7} \frac{Ni}{\ell} s$ $\Phi = 4\pi \times 10^{-7} \frac{N^2 s}{\ell} i$ $\Phi = Li$ $\varepsilon = -\frac{d(Li)}{dt} \Rightarrow \varepsilon = -L \frac{di}{dt}$	$\varepsilon = -\frac{d\Phi}{dt}$ $\Phi = NBs \cos \alpha$ $\Phi = NBs \cos \omega t$ $\varepsilon = -(-NBs \omega \sin \omega t)$ $\varepsilon = NBs \omega \sin \omega t$ $\sin \omega t \Rightarrow \varepsilon_{\max} = NBs \omega$ $\varepsilon = \varepsilon_{\max} \sin \omega t$
المقاومة في تجربة السكتين المائلة عن الأفق	شدة التيار المتحرض في تجربة السكتين	ذاتية الوشيعه
$\varepsilon = \left  \frac{\Delta\Phi}{\Delta t} \right $ $\varepsilon = \frac{B \Delta s \cos \alpha}{\Delta t}$ $\varepsilon = \frac{BL \Delta x \cos \alpha}{\Delta t}$ $\varepsilon = \frac{BLv \Delta t \cos \alpha}{\Delta t} = BLv \cos \alpha$ $R = \frac{\varepsilon}{i}$ $R = \frac{BLv \cos \alpha}{i}$	$\varepsilon = \left  \frac{\Delta\Phi}{\Delta t} \right $ $\varepsilon = \frac{B \Delta s}{\Delta t}$ $\varepsilon = \frac{BL \Delta x}{\Delta t}$ $\varepsilon = \frac{BLv \Delta t}{\Delta t} = BLv$ $i = \frac{\varepsilon}{R}$ $i = \frac{BLv}{R}$	$\Phi = NBs$ $\Phi = N \times 4\pi \times 10^{-7} \frac{Ni}{\ell} s$ $\Phi = 4\pi \times 10^{-7} \frac{N^2 s}{\ell} i$ $\Phi = Li$ $L = 4\pi \times 10^{-7} \frac{N^2 s}{\ell}$

الطاقة الكهرطيسية المختزنة في وشيعة	مبدأ المحرك	مبدأ المولد
$E + \varepsilon = Ri$ $E - L \frac{di}{dt} = Ri$ $E = Ri + L \frac{di}{dt}$ <p>نضرب الطرفين بـ: <math>idt</math></p> $Eidt = Ri^2 dt + Lidi$ $E_L = \int_0^I Lidi = L \int_0^I idi = \frac{1}{2} LI^2$ $E_L = \frac{1}{2} LI = \frac{1}{2} \Phi I$	$P = \varepsilon' I$ $\varepsilon' = \left  \frac{\Delta \Phi}{\Delta t} \right  = \frac{B \Delta s}{\Delta t} = \frac{BL \Delta x}{\Delta t} = \frac{BLv \Delta t}{\Delta t} = BLv$ $P = BLvI$ $P' = Fv = ILBv$ $P = P'$	$P = \varepsilon i$ $\varepsilon = \left  \frac{\Delta \Phi}{\Delta t} \right  = \frac{B \Delta s}{\Delta t} = \frac{BL \Delta x}{\Delta t} = \frac{BLv \Delta t}{\Delta t} = BLv$ $i = \frac{\varepsilon}{R} = \frac{BLv}{R}$ $P = BLv \frac{BLv}{R} = \frac{B^2 L^2 v^2}{R}$ $P' = Fv = iLBv = \frac{BLv}{R} LBv = \frac{B^2 L^2 v^2}{R}$ $P = P'$

### ماذا نتوقع أن يحدث مع التعليل

١. في تجربة السكتين التحريضية حيث الدارة مغلقة نزيد من سرعة تدحرج الساق على السكتين

تزداد شدة التيار المتحرض، لأن شدة التيار المتحرض تتناسب طردياً مع سرعة التدحرج:  $i = \frac{BLv}{R} = const v$

٢. تقريب القطب الشمالي لمغناطيس مستقيم من أحد وجهي وشيعة يتصل طرفاها ببعض

يتولد تيار كهربائي متحرض في الوشيعة بحيث يصبح وجه الوشيعة المقابل للقطب الشمالي وجهاً شمالياً بسبب ازدياد التدفق المغناطيسي المحرض الذي يجتاز حلقات الوشيعة وحسب قانون لنز يصبح الوجه المقابل شمالياً ليمنع عملية التقريب

٣. تقريب القطب الشمالي لمغناطيس من أحد وجهي حلقة نحاسية دارتها مفتوحة

تتولد قوة محرركة كهربائية متحرضة مساوية لفرق الكمون بين طرفي الحلقة تتأثر الإلكترونات الحرة بقوة لورنز فتنتقل وتتراكم شحنات سالبة عند طرف الحلقة وشحنات موجبة عند الطرف الآخر فينشأ فرق في الكمون بين طرفي الحلقة

<p>لا يمكن لخطوط الحقل المغناطيسي أن تتقاطع</p> <p>خطوط الحقل المغناطيسي تماس في كل نقطة من نقاطها شعاع الحقل المغناطيسي في تلك النقطة، إن تقاطع خطين يعني أن شعاع الحقل يمس كل من الخطين وهذا غير ممكن</p>	<p>تتقارب خطوط الحقل المغناطيسي عند قطبي المغناطيس</p> <p>لأن شدة الحقل المغناطيسي عند قطبي المغناطيس تكون أكبر منها في النقاط الأبعد عن القطبين</p>
<p>الوصول إلى قيمة حدية لتراكم الشحنات الكهربائية على طرفي الساق في تجربة السكتين التحريضية في حالة الدارة مفتوحة</p>	<p>لا تولد الأجسام المشحونة الساكنة أي حقل مغناطيسي</p>
<p>إن تراكم الشحنات الكهربائية على طرفي الساق يولد حقلاً كهربائياً <math>\vec{E}</math> يتجه من الطرف الذي يحمل شحنات كهربائية موجبة إلى الطرف الذي يحمل شحنات كهربائية سالبة</p> <p>يؤثر هذا الحقل في الإلكترون الحر بقوة كهربائية <math>\vec{F}'</math> جهتها تعاكس جهة القوة المغناطيسية <math>\vec{F}</math> المؤثرة في هذا الإلكترون</p> <p>تزداد شدة الحقل الكهربائي بازدياد تراكم الشحنات الكهربائية مما يزيد من شدة هذه القوة الكهربائية لتصبح مساوية لشدة القوة المغناطيسية فتتوقف حركة الإلكترونات</p>	<p>لأن الأجسام المشحونة الساكنة لا تولد تيار كهربائي</p>
<p>المتحررة في تجربة السكتين التحريضية حالة الدارة مفتوحة</p>	<p>التعليل الإلكتروني لنشوء القوة المحركة الكهربائية المتحررة في تجربة السكتين التحريضية حالة الدارة مغلقة</p>
<p>تحريك الساق بسرعة ثابتة عمودياً على خطوط الحقل المغناطيسي</p> <p>الإلكترونات الحرة في الساق ستتحرك بهذه السرعة وسطياً</p> <p>ومع خضوعها لتأثير الحقل المغناطيسي المنتظم فإنها تخضع لتأثير القوة المغناطيسية</p> $\vec{F} = e\vec{v} \wedge \vec{B}$ <p>وبتأثير هذه القوة تنتقل الإلكترونات من أحد طرفي الساق الذي يكسب شحنة موجبة وتتراكم في الطرف الذي يكتسب شحنة سالبة</p> <p>فينشأ بين طرفي الساق فرقاً في الكمون يمثل القوة المحركة الكهربائية المتحررة</p> $\varepsilon = U_{cb}$	<p>تحريك الساق بسرعة ثابتة عمودياً على خطوط الحقل المغناطيسي</p> <p>الإلكترونات الحرة في الساق ستتحرك بهذه السرعة وسطياً</p> <p>ومع خضوعها لتأثير الحقل المغناطيسي المنتظم فإنها تخضع لتأثير القوة المغناطيسية</p> $\vec{F} = e\vec{v} \wedge \vec{B}$ <p>وبتأثير هذه القوة تتحرك الإلكترونات الحرة في الساق</p> <p>وتتولد قوة محركة كهربائية متحررة تسبب مرور تيار كهربائي متحرر عبر الدارة المغلقة جهته الاصطلاحية بعكس جهة حركة الإلكترونات الحرة (أي بعكس جهة القوة المغناطيسية)</p>

<p>الطاقة الكلية في الدارة المهتزة بدلالة: 1. الشحنة العظمى 2. شدة التيار الأعظمية</p>	<p>اكتب تابع الشحنة مفترضاً <math>\varphi=0</math> لحظة بدء الزمن ثم استنتج تابع الشدة ووازن بينهما من حيث الطور</p>	<p>استنتاج علاقة طومسون (الدور الخاص) انطلاقاً من العلاقة: <math>L(q)'' + \frac{1}{C}q = 0</math></p>								
$E = E_C + E_L = \frac{1}{2} \frac{q^2}{C} + \frac{1}{2} Li^2$ $q = q_{\max} \cos \omega_0 t$ $i = -\omega_0 q_{\max} \sin \omega_0 t$ $E = \frac{1}{2} \frac{q_{\max}^2}{C} \cos^2 \omega_0 t + \frac{1}{2} L \omega_0^2 q_{\max}^2 \sin^2 \omega_0 t$ $\omega_0^2 = \frac{1}{LC} \Rightarrow L \omega_0^2 = \frac{1}{C}$ $1) E = \frac{1}{2} \frac{q_{\max}^2}{C} \cos^2 \omega_0 t + \frac{1}{2} \frac{q_{\max}^2}{C} \sin^2 \omega_0 t$ $E = \frac{1}{2} \frac{q_{\max}^2}{C} (\cos^2 \omega_0 t + \sin^2 \omega_0 t)$ $E = \frac{1}{2} \frac{q_{\max}^2}{C}$	$q = q_{\max} \cos \omega_0 t$ $i = (q)'_t = -\omega_0 q_{\max} \sin \omega_0 t$ $i = I_{\max} \cos(\omega_0 t + \frac{\pi}{2})$ <p>بالموازنة نجد أن تابع الشدة متقدم بالطور على تابع الشحنة بمقدار <math>\frac{\pi}{2}</math></p>	$(q)''_t = -\frac{1}{LC} q \dots (1)$ <p>وهي معادلة تفاضلية من المرتبة الثانية تقبل حلاً جيبياً من الشكل:</p> $q = q_{\max} \cos(\omega_0 t + \varphi)$ $(q)'_t = -\omega_0 q_{\max} \sin(\omega_0 t + \varphi)$ $(q)''_t = -\omega_0^2 q_{\max} \cos(\omega_0 t + \varphi)$ $(q)''_t = -\omega_0^2 q \dots (2)$ <p>بالمطابقة بين (1) و (2) نجد:</p> $\omega_0^2 = \frac{1}{LC} \Rightarrow \omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}} > 0$ <p>وهذا محقق لأن <math>L, C</math> موجبان</p> $T_0 = \frac{2\pi}{\omega_0} = \frac{2\pi}{\frac{1}{\sqrt{LC}}} \Rightarrow T_0 = 2\pi \sqrt{LC}$								
$2) E = \frac{1}{2} L \omega_0^2 q_{\max}^2 \cos^2 \omega_0 t + \frac{1}{2} L \omega_0^2 q_{\max}^2 \sin^2 \omega_0 t$ $E = \frac{1}{2} LI_{\max}^2 \cos^2 \omega_0 t + \frac{1}{2} LI_{\max}^2 \sin^2 \omega_0 t$ $E = \frac{1}{2} LI_{\max}^2 (\cos^2 \omega_0 t + \sin^2 \omega_0 t)$ $E = \frac{1}{2} LI_{\max}^2$	<p>مما تتألف الدارة المهتزة المتخامدة، اكتب تابع الشحنة مع شرح دلالات الرموز</p> <p>تتألف من مكثفة مشحونة ووشبعة مقاومتها صغيرة</p> $q = q_{\max} \cos \omega_0 t$ <p><math>q</math>: الشحنة اللحظية <math>q_{\max}</math>: الشحنة العظمى <math>\omega_0</math>: النبض الخاص</p>	<p>تحديد شكل التفريغ من قيمة المقاومة</p> <table border="1"> <thead> <tr> <th>شكل التفريغ</th> <th>قيمة المقاومة</th> </tr> </thead> <tbody> <tr> <td>لا دوري باتجاه واحد</td> <td>كبيرة</td> </tr> <tr> <td>دوري متخامد باتجاهين</td> <td>صغيرة</td> </tr> <tr> <td>متناوب جيبى</td> <td>مهملة</td> </tr> </tbody> </table>	شكل التفريغ	قيمة المقاومة	لا دوري باتجاه واحد	كبيرة	دوري متخامد باتجاهين	صغيرة	متناوب جيبى	مهملة
شكل التفريغ	قيمة المقاومة									
لا دوري باتجاه واحد	كبيرة									
دوري متخامد باتجاهين	صغيرة									
متناوب جيبى	مهملة									



دائرة تيار متناوب يمر فيها تيار شدته اللحظية  $i = I_{\max} \cos \omega t$  تحوي:

مقاومة أومية $R$	وشية مهملة المقاومة ذاتيتها $L$	مكثفة سعتها $C$
استنتاج التابع الزمني للتوتر اللحظي والعلاقة التي تربط بين التوتر المنتج والشدة المنتجة		
$u = Ri$ $u = RI_{\max} \cos \omega t$ $u = U_{\max} \cos \omega t$ $U_{\max} = RI_{\max}$ $\frac{U_{\max}}{\sqrt{2}} = R \frac{I_{\max}}{\sqrt{2}}$ $U_{\text{eff}} = RI_{\text{eff}}$	$u = L(i)'$ $u = -\omega LI_{\max} \sin \omega t$ $u = \omega LI_{\max} \cos \left( \omega t + \frac{\pi}{2} \right)$ $u = X_L I_{\max} \cos \left( \omega t + \frac{\pi}{2} \right)$ $u = U_{\max} \cos \left( \omega t + \frac{\pi}{2} \right)$ $U_{\max} = X_L I_{\max}$ $\frac{U_{\max}}{\sqrt{2}} = X_L \frac{I_{\max}}{\sqrt{2}}$ $U_{\text{eff}} = X_L I_{\text{eff}}$	$u = \frac{q}{C} = \frac{\int idt}{C}$ $u = \frac{I_{\max}}{\omega C} \sin \omega t$ $u = \frac{I_{\max}}{\omega C} \cos \left( \omega t - \frac{\pi}{2} \right)$ $u = X_C I_{\max} \cos \left( \omega t - \frac{\pi}{2} \right)$ $u = U_{\max} \cos \left( \omega t - \frac{\pi}{2} \right)$ $U_{\max} = X_C I_{\max}$ $\frac{U_{\max}}{\sqrt{2}} = X_C \frac{I_{\max}}{\sqrt{2}}$ $U_{\text{eff}} = X_C I_{\text{eff}}$
اكتب علاقة الاستطاعة المتوسطة المستهلكة وكيف يصبح شكلها في المقاومة الأومية	فسر علمياً باستخدام العلاقات الرياضية: الاستطاعة المتوسطة المستهلكة في الوشية معدومة	فسر علمياً باستخدام العلاقات الرياضية: الاستطاعة المتوسطة المستهلكة في المكثفة معدومة
$P_{\omega g} = U_{\text{eff}} I_{\text{eff}} \cos \varphi$ $\varphi = 0 \Rightarrow \cos \varphi = 1$ $P_{\omega g} = U_{\text{eff}} I_{\text{eff}} = RI_{\text{eff}} I_{\text{eff}}$ $P_{\omega g} = RI_{\text{eff}}^2$	$P_{\omega g} = U_{\text{eff}} I_{\text{eff}} \cos \varphi$ $\varphi = \frac{\pi}{2} \text{ rad} \Rightarrow \cos \varphi = 0$ $P_{\omega g} = 0$	$P_{\omega g} = U_{\text{eff}} I_{\text{eff}} \cos \varphi$ $\varphi = -\frac{\pi}{2} \text{ rad} \Rightarrow \cos \varphi = 0$ $P_{\omega g} = 0$

تبدى الوشيعة ممانعة كبيرة للتيارات عالية التواتر	تبدى الوشيعة ممانعة صغيرة للتيارات منخفضة التواتر
$X_L = \omega L = 2\pi f L$	$X_L = \omega L = 2\pi f L$
ردية الوشيعة تتناسب طرذاً مع تواتر التيار ( $f$ كبير $\Leftarrow X_L$ كبير )	ردية الوشيعة تتناسب طرذاً مع تواتر التيار ( $f$ صغير $\Leftarrow X_L$ صغير )
تبدى المكتفة ممانعة صغيرة للتيارات عالية التواتر	تبدى المكتفة ممانعة كبيرة للتيارات منخفضة التواتر
$X_C = \frac{1}{\omega C} = \frac{1}{2\pi f C}$	$X_C = \frac{1}{\omega C} = \frac{1}{2\pi f C}$
اتساعية المكتفة تتناسب عكساً مع تواتر التيار ( $f$ كبير $\Leftarrow X_C$ صغير )	اتساعية المكتفة تتناسب عكساً مع تواتر التيار ( $f$ صغير $\Leftarrow X_C$ كبير )
تتأقص الطاقة الكلية في دائرة مهتزة تحوي (مقاومة، ذاتية، مكتفة) في أثناء التفريغ بسبب تبدد طاقة المكتفة تدريجياً عبر الوشيعة والمقاومة على شكل طاقة حرارية بفعل جول	لا يمكن اعتبار دائرة مولفة من مقاومة ومكتفة دائرة مهتزة لعدم وجود وشيعة تختز الطاقة التي تعطىها المكتفة
توصف الاهتزازات الكهربائية في التيار المتناوب بالقسرية	يكون تفريغ المكتفة في الوشيعة لا دورياً عندما تكون قيمة المقاومة كبيرة
لأن الإلكترونات تهتز في الدائرة بالنبض الذي يفرضه المولد، ويشكل المولد جملة محرصة وبقية الدائرة جملة مجاوبة	بسبب تبدد كامل طاقة المكتفة دفعة واحدة عبر الوشيعة والمقاومة على شكل طاقة حرارية بفعل جول
لا تستهلك المكتفة طاقة كهربائية	لا تستهلك الوشيعة مهملة المقاومة طاقة كهربائية
لأنها تختزن طاقة كهربائية خلال ربع الدور الأول لتعيدها كهربائياً إلى الدائرة الخارجية خلال ربع الدور الذي يليه	لأنها تختزن طاقة كهروستاتية خلال ربع الدور الأول لتعيدها كهربائياً إلى الدائرة الخارجية خلال ربع الدور الذي يليه
$P_{avg_C} = U_{eff} I_{eff} \cos \varphi_C$	$P_{avg_L} = U_{eff} I_{eff} \cos \varphi_L$
$\varphi_C = \frac{\pi}{2} rad \Rightarrow \cos \varphi_C = 0 \Rightarrow P_{avg_C} = 0$	$\varphi_L = \frac{\pi}{2} rad \Rightarrow \cos \varphi_L = 0 \Rightarrow P_{avg_L} = 0$
تسمح المكتفة بمرور التيار المتناوب عند وصل لبوسيتها بأخذ تيار متناوب ولكنها تعرقل هذا المرور	لا تمرر المكتفة تياراً متواصلاً عند وصل لبوسيتها بأخذ تيار متواصل
الإلكترونات الحرة (التي يسبب المأخذ اهتزازها) تشحن لبوسي المكتفة خلال ربع دور بشحنتين متساويتين ومن نوعين مختلفين دون أن تخرق عازلها، ثم تتفرغان في ربع الدور الثاني وفي الربعين الثالث والرابع تتكرر عمليتا الشحن والتفريغ مع تغير شحنة كل من اللبوسين تبدى المكتفة ممانعة للتيار المتناوب بسبب الحقل الكهربائي الناتج عن شحنتها	بسبب وجود العازل بين لبوسيتها الذي يسبب انقطاع في الدائرة
	$X_C = \frac{1}{\omega C} = \frac{1}{2\pi f C}$
	التيار المتواصل تواتره معدوم ( $f = 0 \Rightarrow X_C = \infty$ )
تكون الشدة المنتجة واحدة في عدة أجهزة موصولة على التسلسل مهما اختلفت قيم ممانعاتها	تستعمل الوشيعة ذات النواة الحديدية كمعدلة في التيار المتناوب
الإلكترونات الحرة في دائرة قصيرة يجتاها تيار تواتره صغير تكاد تهتز بتوافق كامل فتبدو مقاطع الدائرة في كل لحظة وكأن تياراً متواصلاً يجتاها	لأن ذاتية الدائرة تتغير بتغير وضع النواة داخل الوشيعة فتتغير ممانعتها فتتغير الشدة المنتجة
شده هي الشدة اللحظية للتيار المتناوب وجهته هي جهة التيار المتناوب في هذه اللحظة	$I_{eff} = \frac{U_{eff}}{X_L} = \frac{U_{eff}}{\omega L}$

الشرط واستنتاج دور وتواتر التيار في حالة

خنق التيار	التجاوب الكهربائي
<p>دارة تحوي على التفرع وشيعة مهملة المقاومة ومكتفة النبض الخاص للاهتزازات الكهربائية الحرة يساوي النبض القسري الذي يفرضه المولد</p> $\omega_0 = \omega = \omega_r$ $X_L = X_C$ $\omega_r L = \frac{1}{\omega_r C} \Rightarrow \omega_r^2 = \frac{1}{LC} \Rightarrow \omega_r = \frac{1}{\sqrt{LC}}$ $T_r = \frac{2\pi}{\omega_r} = 2\pi\sqrt{LC}$ $f_r = \frac{1}{T_r} = \frac{1}{2\pi\sqrt{LC}}$	<p>دارة تحوي على التسلسل مقاومة أومية <math>R</math> وشيعة ذاتيتها <math>L</math> ومكتفة سعتها <math>C</math> النبض الخاص للاهتزازات الكهربائية الحرة يساوي النبض القسري الذي يفرضه المولد ويمسى بنض الطنين</p> $\omega_0 = \omega = \omega_r$ $X_L = X_C$ $\omega_r L = \frac{1}{\omega_r C} \Rightarrow \omega_r^2 = \frac{1}{LC} \Rightarrow \omega_r = \frac{1}{\sqrt{LC}}$ $T_r = \frac{2\pi}{\omega_r} = 2\pi\sqrt{LC}$ $f_r = \frac{1}{T_r} = \frac{1}{2\pi\sqrt{LC}}$



علاقة نسبة تحويل المحولة ومتى تكون رافعة للتوتر ومتى تكون خافضة	مبدأ عمل المحولة
$\mu = \frac{N_s}{N_p} = \frac{U_{eff_s}}{U_{eff_p}} = \frac{I_{eff_p}}{I_{eff_s}}$ <p>رافعة للتوتر عندما: <math>\mu &gt; 1</math> خافضة للتوتر عندما: <math>\mu &lt; 1</math></p>	<p>عند تطبيق توتر متناوب جيبي بين طرفي الدارة الأولية يمر فيها تيار متناوب جيبي فيتولد داخل الوشعة الأولية حقل مغناطيسي متناوب تعمل النواة الحديدية على تمرير كامل تدفقه إلى الدارة الثانوية تقريباً فتتولد فيها قوة محرركة كهربائية تساوي التوتر المتناوب الجيبي بين طرفيها بإهمال مقاومة أسلاك الوشائع في المحولة فيمر فيها تيار كهربائي متناوب له تواتر التيار لمار في الأولية</p>
فسر علمياً:	استنتج علاقة مردود المحولة مع شرح دلالات الرموز وكيف نجعله قريب من الواحد
لا تنتقل الطاقة الكهربائية عبر المسافات البعيدة بواسطة التيار المتواصل	$\eta = \frac{P - P'}{P} = 1 - \frac{P'}{P} = 1 - \frac{RI_{eff}^2}{U_{eff}I_{eff}} = 1 - \frac{RI_{eff}}{U_{eff}}$
للتقليل من الطاقة الضائعة بفعل جول	<p><math>P</math> : الاستطاعة المتولدة من منبع التيار المتناوب <math>P'</math> : الاستطاعة الضائعة حرارياً في أسلاك النقل بفعل جول</p>
تنقل الطاقة الكهربائية بتوتر عدة آلاف من الفولتات ثم تخفض إلى 220V عند الاستهلاك	<p><math>U_{eff}</math> : التوتر المنتج بين طرفي المنبع <math>R</math> : مقاومة أسلاك النقل</p>
للتقليل من الطاقة الضائعة بفعل جول ثم تخفض إلى 220V عند الاستهلاك لتوافق عمل الأجهزة الكهربائية	<p><math>I_{eff}</math> : الشدة المنتجة للتيار</p>
تصنع النواة في المحولة من صفائح أو قضبان من الحديد اللين	<p>يقترب المردود من الواحد بتصغير مقاومة أسلاك النقل <math>R</math> أو تكبير <math>U_{eff}</math></p>
لإنقاص تأثير التيارات التحريضية وتحسين مردود المحولة	

استنتاج علاقة تواتر الهزازة في تجربة ملد مع نهاية ... :

مقيدة	طليقة
$L = n \frac{\lambda}{2} = n \frac{v}{2f} \Rightarrow f = n \frac{v}{2L}; n = 1, 2, 3, \dots$	$L = (2n - 1) \frac{\lambda}{4} = (2n - 1) \frac{v}{4f} \Rightarrow f = (2n - 1) \frac{v}{4L}; n = 1, 2, 3, \dots$
انطلاقاً من علاقة سعة اهتزاز نقطة $n$ من وتر مرن $Y_{\max/n} = 2Y_{\max} \left  \sin \frac{2\pi}{\lambda} x \right $ استنتاج العلاقة المحددة لكل من أبعاد ... الاهتزاز عن النهاية المقيدة	
عقد	بطون
$Y_{\max/n} = 0 \Rightarrow \sin \frac{2\pi}{\lambda} x = 0 \Rightarrow \frac{2\pi}{\lambda} x = n\pi \Rightarrow \frac{2x}{\lambda} = n$ $\Rightarrow x = n \frac{\lambda}{2}; n = 0, 1, 2, \dots$	$Y_{\max/n} = 2Y_{\max} \Rightarrow \left  \sin \frac{2\pi}{\lambda} x \right  = 1 \Rightarrow \frac{2\pi}{\lambda} x = (2n + 1) \frac{\pi}{2}$ $\Rightarrow \frac{2x}{\lambda} = (2n + 1) \frac{1}{2} \Rightarrow x = (2n + 1) \frac{\lambda}{4}; n = 0, 1, 2, \dots$
استنتاج مع الشرح العلاقة المحددة لتواتر الصوت البسيط الصادر عن مزمار ..... الطرفين مع شرح دلالات الرموز	
متشابه	مختلف
طول المزمار متشابه الطرفين يساوي عدد صحيح من نصف طول الموجة $L = n \frac{\lambda}{2} = n \frac{v}{2f} \Rightarrow f = n \frac{v}{2L}; n = 1, 2, 3, \dots$ $f$ : تواتر الصوت البسيط الصادر عن المزمار $v$ : سرعة انتشار الصوت في غاز المزمار $L$ : طول المزمار $n$ : رتبة الصوت	طول المزمار مختلف الطرفين يساوي عدد فردي من ربع طول الموجة $L = (2n - 1) \frac{\lambda}{4} = (2n - 1) \frac{v}{4f} \Rightarrow f = (2n - 1) \frac{v}{4L}; n = 1, 2, 3, \dots$ $f$ : تواتر الصوت البسيط الصادر عن المزمار $v$ : سرعة انتشار الصوت في غاز المزمار $L$ : طول المزمار $(2n - 1)$ : رتبة الصوت

<p>نثبت بإحدى شعبي رنانة كهربائية تواترها <math>f</math> طرف وتر طوله مناسب ومشدود بثقل مناسب كتلته <math>m</math> لتتكون أمواج مستقرة عرضية بثلاثة مغازل ولكي نحصل على مغزلين نستبدل الرنانة السابقة برنانة أخرى تواترها <math>f'</math> مع الكتلة السابقة نفسها <math>m</math> استنتج العلاقة بين التواترين <math>f, f'</math></p> <p>نستبدل الكتلة السابقة <math>m</math> بكتلة أخرى <math>m'</math> مع الرنانة السابقة نفسها <math>f</math> استنتج العلاقة بين الكتلتين <math>m, m'</math></p>	<p>نثبت بإحدى شعبي رنانة كهربائية تواترها <math>f</math> طرف وتر طوله مناسب ومشدود بثقل مناسب كتلته <math>m</math> لتتكون أمواج مستقرة عرضية بثلاثة مغازل ولكي نحصل على مغزلين نستبدل الرنانة السابقة برنانة أخرى تواترها <math>f'</math> مع الكتلة السابقة نفسها <math>m</math> استنتج العلاقة بين التواترين <math>f, f'</math></p> <p>نستبدل الكتلة السابقة <math>m</math> بكتلة أخرى <math>m'</math> مع الرنانة السابقة نفسها <math>f</math> استنتج العلاقة بين الكتلتين <math>m, m'</math></p>
$f = n \frac{v}{2L} \Rightarrow f = \frac{n}{2L} \sqrt{\frac{F_T}{\mu}} \Rightarrow f = \frac{n}{2L} \sqrt{\frac{mg}{\mu}} \Rightarrow f^2 = \frac{n^2}{4L^2} \frac{mg}{\mu}$ <p>المقادير <math>f, g, L, \mu</math> ثابتة:</p> $n^2 m = const \Rightarrow \begin{cases} m' = \frac{const}{n'^2} \\ m = \frac{const}{n} \end{cases} \Rightarrow \frac{m'}{m} = \frac{n^2}{n'^2} = \frac{9}{4} \Rightarrow m' = \frac{9}{4} m$	$f = n \frac{v}{2L} \Rightarrow f = \frac{n}{2L} \sqrt{\frac{F_T}{\mu}} \Rightarrow f = \frac{n}{2L} \sqrt{\frac{mg}{\mu}}$ <p>المقادير <math>L, m, g, \mu</math> ثابتة:</p> $\begin{cases} f = const \cdot n \\ f' = const \cdot n' \end{cases} \Rightarrow \frac{f'}{f} = \frac{n'}{n} = \frac{2}{3} \Rightarrow f' = \frac{2}{3} f$
<p>مما تتألف الموجة الكهرطيسية المستوية؟ اشرح كيف نحصل على أمواج كهرطيسية مستقرة؟ وكيف نكشف عن الحقل الكهربائي والمغناطيسي؟ وماذا يتشكل على الحاجز؟</p>	<p>إذا تكونت ثلاثة مغازل لأمواج مستقرة عرضية في وتر مشدود بقوة مناسبة، وأردنا الحصول على خمسة مغازل بتغيير قوة الشد فقط، فهل نزيد تلك القوة أم ننفصها؟ ولماذا؟</p>
<p>تتألف الموجة الكهرطيسية من حقلين متعامدين: حقل كهربائي <math>\vec{E}</math> وحقل مغناطيسي <math>\vec{B}</math> تتولد الأمواج الكهرطيسية المستوية بوساطة هوائي مرسل يوضع في محرق عاكس بشكل قطع مكافئ دوراني تلاقي الأمواج الكهرطيسية الواردة حاجزاً معدنياً ناقلاً مستوياً عمودياً على منحنى الانتشار ويبعد عن الهوائي المرسل بعداً مناسباً، تنعكس عنه وتتداخل الأمواج الكهرطيسية المنعكسة لتؤلف أمواجاً كهرطيسية مستقرة نكشف عن الحقل الكهربائي بوساطة هوائي مستقبل نضعه موازياً للهوائي المرسل يمكن تغيير طوله نكشف عن الحقل المغناطيسي بوساطة حلقة نحاسية عمودية على <math>\vec{B}</math> الحاجز الناقل المستوي عقدة للحقل الكهربائي وبطن للحقل المغناطيسي</p>	$f = n \frac{v}{2L} \Rightarrow f = \frac{n}{2L} \sqrt{\frac{F_T}{\mu}} \Rightarrow f^2 = \frac{n^2}{4L^2} \frac{F_T}{\mu}$ <p>المقادير <math>f, L, \mu</math> ثابتة:</p> $n^2 F_T = const \Rightarrow \begin{cases} F_T' = \frac{const}{n'^2} \\ F_T = \frac{const}{n} \end{cases} \Rightarrow \frac{F_T'}{F_T} = \frac{n^2}{n'^2} = \frac{9}{25} \Rightarrow F_T' = \frac{9}{25} F_T \Rightarrow F_T' < F_T$
<p>فسر علمياً ما يلي:</p>	
<p>السعة العظمى الدائمة للبطون</p>	<p>السكون الدائم للعقد</p>
<p>يصلها اهتزاز وارد واهتزاز منعكس على توافق دائم</p>	<p>يصلها اهتزاز وارد واهتزاز منعكس على تعاكس دائم</p>
<p>تسمى الأمواج المستقرة بهذا الاسم</p>	<p>لا يحدث ضياع للطاقة في الأمواج المستقرة كما في الأمواج المنتشرة</p>
<p>لأن نقاط الوسط تهتز مراوحة في مكانها فتأخذ شكلاً ثابتاً وتظهر ساكنة</p>	<p>لأن الأمواج الواردة والأمواج المنعكسة تنتقل الطاقة في اتجاهين</p>
<p>يهتز البطن الأول والثاني على تعاكس فيما بينهما</p>	<p>يهتز البطن الأول والثالث على توافق فيما بينهما</p>
<p>لأن البعد بينهما يساوي <math>\frac{\lambda}{2}</math></p>	<p>لأن البعد بينهما يساوي <math>\lambda</math></p>

مكتفة نظري الفيزياء (23) – بكالوريا – دورة 2022 – اكتب نص... – المدرس محمد مشايخ 0938038794

قانون برنولي	إن مجموع الضغط والطاقة الحركية لوادة الحجوم والطاقة الكامنة الثقالية لوادة الحجوم تساوي مقداراً ثابتاً عند أي نقطة من نقاط خط الانسياب لسائل جريانه مستقر
نظرية مكسويل	عندما تنتقل دارة كهربائية أو جزء من دارة كهربائية في منطقة يسودها حقل مغناطيسي فإن عمل القوة الكهروستاتيكية المسببة لذلك الانتقال يساوي جداء شدة التيار المار في الدارة في تزايد التدفق المغناطيسي الذي يجتازها
قاعدة التدفق الأعظمي	إذا أثر حقل مغناطيسي في دارة كهربائية مغلقة حرة الحركة، تحركت بحيث يزداد التدفق المغناطيسي الذي يجتازها من وجهها الجنوبي ويستقر في وضع يكون التدفق المغناطيسي أعظماً
قانون فارداي	يتولد تيار كهربائي متحرض في دارة مغلقة إذا تغير التدفق المغناطيسي الذي يجتازها ويدوم هذا التيار بدوام تغير التدفق لينعدم عند ثبات التدفق المغناطيسي المحرض
قانون لنز	إن جهة التيار المتحرض في دارة مغلقة تكون بحيث تنتج أفعالاً تعاكس السبب الذي أدى إلى حدوثه
نظرية السديم	يبدأ التفاعل النووي داخل النجم عندما تنهار سحابة مكونة من الغاز والجسيمات (وهي السديم) تحت تأثير الضغط الناتج عن جاذبيتها فيولد هذا الانهيار كرة كبيرة من الضوء ويبدأ الاندماج بين الذرات تحت تأثير الضغط والحرارة المرتفعين فيندمج الهيدروجين الذي يشكل النسبة الأكبر من النجم ليتحول إلى هليوم وتصدر الطاقة نتيجة النقص في الكتلة وفق علاقة أينشتاين

$B_H = B \cos i$	شدة المركبة الأفقية للحقل المغناطيسي الأرضي
$B_V = B \sin i$	شدة المركبة الشاقولية للحقل المغناطيسي الأرضي
$i = 0^\circ$	قيمة زاوية الميل عند خط الاستواء
$i = 90^\circ$	قيمة زاوية الميل عند أحد القطبين
$\alpha = \frac{\pi}{2} \text{ rad}$	التدفق المغناطيسي معدوم عندما
$\alpha = 0$	التدفق المغناطيسي أعظمي عندما
$\alpha = \frac{\pi}{3} \text{ rad}$	التدفق المغناطيسي يساوي نصف قيمته العظمى عندما

كمية حركة فوتون بدلالة طول الموجة	طاقة انتزاع إلكترون حر من سطح معدن ونقله مسافة $d\ell$
$P = mc = \frac{E}{c^2}c = \frac{E}{c} = \frac{hf}{\lambda} = \frac{h}{\lambda}$	$E_s = W_s = Fd\ell = eEd\ell = eU_s$
الطاقة الحركية لإلكترون مُنتزع بالفعل الكهروضوئي (علاقة أينشتاين)	أصغر طول موجة لفوتون الأشعة السينية
$E_k = E - E_s = hf - hf_s = h\frac{c}{\lambda} - h\frac{c}{\lambda_s}$	$E = E_k \Rightarrow hf_{\max} = eU_{AC} \Rightarrow h\frac{c}{\lambda_{\min}} = eU_{AC}$
$E_k = hc\left(\frac{1}{\lambda} - \frac{1}{\lambda_s}\right)$	$\lambda_{\min} = \frac{hc}{eU_{AC}}$

دراسة حركة إلكترون يدخل بسرعة $\vec{v}$ بين لبوس مكثفة لبوساها أفقيان بحيث $\vec{v} \perp \vec{E}$ واستنتاج معادلة حامل مساره (بإهمال ثقل الإلكترون)	سرعة خروج إلكترون من نافذة في اللبوس الموجب لمكثفة لبوساها شاقوليان، وضع ساكناً في نافذة في اللبوس السالب (بإهمال ثقل الإلكترون)										
يتأثر الإلكترون بالقوة الكهربائية فقط $\vec{F}$ نطبق العلاقة الأساسية في التحريك الانسحابي: $\sum \vec{F} = m_e \vec{a}$ $\vec{F} = m_e \vec{a}$	يتأثر الإلكترون بالقوة الكهربائية فقط $\vec{F}$ نطبق نظرية الطاقة الحركية بين وضعين: الأول: اللبوس السالب: $v_1 = 0$ الثاني: اللبوس الموجب: $v_2 = v$										
<table border="1"> <thead> <tr> <th>بالإسقاط على <math>\vec{y}</math>:</th> <th>بالإسقاط على <math>\vec{x}</math>:</th> </tr> </thead> <tbody> <tr> <td><math>F_y = m_e a_y</math></td> <td><math>F_x = m_e a_x</math></td> </tr> <tr> <td><math>F = m_e a_y \Rightarrow eE = m_e a_y</math></td> <td><math>0 = m_e a_x \Rightarrow a_x = 0</math></td> </tr> <tr> <td><math>a_y = \frac{eE}{m_e} = \frac{eU}{m_e d}</math></td> <td><math>v_x = v = \text{const}</math></td> </tr> <tr> <td><math>a_y = \text{const}</math></td> <td>الحركة مستقيمة منتظمة</td> </tr> </tbody> </table> <p>الحركة مستقيمة متغيرة بانتظام</p>	بالإسقاط على $\vec{y}$ :	بالإسقاط على $\vec{x}$ :	$F_y = m_e a_y$	$F_x = m_e a_x$	$F = m_e a_y \Rightarrow eE = m_e a_y$	$0 = m_e a_x \Rightarrow a_x = 0$	$a_y = \frac{eE}{m_e} = \frac{eU}{m_e d}$	$v_x = v = \text{const}$	$a_y = \text{const}$	الحركة مستقيمة منتظمة	$\Delta E_k = \sum W_{\vec{F}}$ $E_{k_2} - E_{k_1} = W_{\vec{F}}$ $\frac{1}{2}m_e v^2 - 0 = Fd = eEd = eU$ $m_e v^2 = 2eU$ $v = \sqrt{\frac{2eU}{m_e}}$
بالإسقاط على $\vec{y}$ :	بالإسقاط على $\vec{x}$ :										
$F_y = m_e a_y$	$F_x = m_e a_x$										
$F = m_e a_y \Rightarrow eE = m_e a_y$	$0 = m_e a_x \Rightarrow a_x = 0$										
$a_y = \frac{eE}{m_e} = \frac{eU}{m_e d}$	$v_x = v = \text{const}$										
$a_y = \text{const}$	الحركة مستقيمة منتظمة										
$x = vt \Rightarrow t = \frac{x}{v} \dots (1)$ $y = \frac{1}{2}a_y t^2 \dots (2)$ <p>نعوض (1) في (2) فنجد:</p> $y = \frac{1}{2} \frac{eU}{m_e d} \frac{x^2}{v^2}$ $y = \frac{eU}{2m_e d v^2} x^2$ $y = \text{const } x^2$ <p>وهي معادلة قطع مكافئ</p>											



تتألف الطاقة الكلية للإلكترون في مداره في جملة (إلكترون – نواة) من قسمين ما هما؟ وعمّ تنتج كل منهما؟

١. قسم سالب وهو الطاقة الكامنة الناتجة عن تأثير الإلكترون بالحقل الكهربائي الناتج عن النواة
٢. قسم موجب وهو الطاقة الحركية الناتجة عن دوران الإلكترون حول النواة

### سلاسل الطيف الخطي للهيدروجين

١. سلسلة ليمان: نحصل عليها عند عودة إلكترون ذرة الهيدروجين من السويات العليا  $n = 2, 3, 4, 5, 6, 7$  إلى السوية الأولى
٢. سلسلة بالمر: نحصل عليها عند عودة إلكترون ذرة الهيدروجين من السويات العليا  $n = 3, 4, 5, 6, 7$  إلى السوية المثارة الثانية
٣. سلسلة باشن: نحصل عليها عند عودة إلكترون ذرة الهيدروجين من السويات العليا  $n = 4, 5, 6, 7$  إلى السوية المثارة الثالثة

### مبادئ بور

١. إن تغير الطاقة مكمم
٢. لا توجد الذرة إلا في حالة طاقة محددة
٣. عندما ينتقل إلكترون في ذرة مثارة من سوية عليا إلى سوية دنيا فإن الذرة تصدر فوتوناً طاقته:  $\Delta E = E_2 - E_1 = hf$

### فرضيات بور

١. حركة الإلكترون حول النواة دائرية منتظمة، أي  $E = -k \frac{e^2}{2r}$  وهي علاقة الطاقة الميكانيكية لإلكترون ذرة الهيدروجين في مداره
٢. هناك مدارات محددة ذات أنصاف أقطار مختلفة يمكن للإلكترون ذرة الهيدروجين أن يدور فيها حول النواة، وفي أي منها العزم الحركي للإلكترون يعطى بالعلاقة:  $m_e v r = n \frac{h}{2\pi}$
٣. لا يصدر الإلكترون طاقة طالما بقي متحركاً في أحد مداراته حول النواة، لكنه يمتص طاقة بكميات محددة عندما ينتقل من مداره إلى مدار أبعد عن النواة، ويصدر طاقة بكميات محددة عندما ينتقل من مداره إلى مدار أقرب إلى النواة بحسب العلاقة:  $\Delta E = hf$

فسر علمياً: حركة إلكترون ذرة الهيدروجين حول النواة هي حركة دائرية منتظمة

لأن القوة الكهربائية الناتجة عن جذب النواة له مساوية لقوة العطالة النابذة

فسر علمياً: الطاقة الكلية للإلكترون في ذرة الهيدروجين هي طاقة سالبة

لأنها طاقة ارتباط تشكل طاقة التجاذب الكهربائية الجزء الأكبر منها

### طرق انتزاع الكترون حر من سطح معدن

١. الفعل الكهروضوئي ٢. الفعل الكهحراري ٣. مفعول الحث

### شرطا توليد الأشعة المهبطية

١. فراغ كبير في الأنبوب يتراوح الضغط فيه بين  $(0.01 - 0.001) \text{ mmHg}$
٢. توتر كبير نسبياً بين قطبي الأنبوب حيث يولد حقلاً كهربائياً شديداً بجوار المهبط

### خواص الأشعة المهبطية

١. تنتشر وفق خطوط مستقيمة ناظمية على سطح المهبط
  ٢. تسبب تألق بعض الأجسام
  ٣. ضعيفة النفوذ
  ٤. تحمل طاقة حركية
  ٥. تتأثر بالحقل الكهربائي
  ٦. تتأثر بالحقل المغناطيسي
  ٧. تنتج أشعة سينية
  ٨. تؤين الغازات
  ٩. تعمل عمل الأشعة الضوئية في تأثيرها بالأواح التصوير الضوئي الحساسة للضوء
- يزداد عدد الإلكترونات المنتزعة في الثانية الواحدة من سطح المعدن كلما:

١. قل الضغط المحيط بسطحه ٢. ارتفعت درجة حرارة المعدن

### أقسام راسم الاهتزاز الإلكتروني

١. المدفع الإلكتروني: ١. المهبط ٢. شبكة وهنت ٣. مصعدان
٢. الجملة الحارفة: ١. مكثفة لبوساها أفقيان ٢. مكثفة مستوية لبوساها شاقوليان
٣. الشاشة المتألقة: ١. طبقة سميكة من الزجاج ٢. طبقة رقيقة ناقلية من الغرافيت ٣. طبقة رقيقة من مادة متألقة

### الدور المزدوج لشبكة وهنت

١. تجميع الإلكترونات الصادرة عن المهبط في نقطة تقع على محور الأنبوب
٢. التحكم بعدد الإلكترونات النافذة من قبتها من خلال تغيير التوتر السالب المطبق على الشبكة مما يغير من شدة إضاءة الشاشة

### أسس نظرية الكم

١. فرضية بلانك: افترض بلانك أن الضوء والمادة يمكنهما تبادل الطاقة من خلال كميات منفصل من الطاقة سميت كمات الطاقة، تعطى طاقة كل كمية بالعلاقة:  $E = hf = \frac{hc}{\lambda}$
٢. فرضية أينشتاين: افترض أينشتاين أن الحزمة الضوئية مكونة من فوتونات (كمات الطاقة) يحمل كل منها طاقة تساوي:  $E = hf$

### خواص الفوتون

١. جسيم يواكب موجة كهرومغناطيسية ذات تواتر  $f$
٢. شحنته كهربائية معدومة
٣. يتحرك بسرعة انتشار الضوء
٤. طاقته تساوي  $E = hf$
٥. يمتلك كمية حركة  $P = mc$  أو  $P = \frac{h}{\lambda}$

بفرض  $E$  الطاقة المقدمة للإلكترون في سطح المعدن (الطاقة التي يمتصها الإلكترون) و  $E_s$  طاقة الانتزاع ماذا يحدث للإلكترون في الحالات الآتية مع استنتاج علاقة سرعة الإلكترون:

(1)  $E < E_s$ : لا يُنتزع الإلكترون ويبقى منجذباً نحو داخل الكتلة المعدنية

(2)  $E = E_s$ : يتحرر الإلكترون من سطح المعدن بسرعة ابتدائية معدومة

(3)  $E > E_s$ : يتحرر الإلكترون من سطح المعدن ومعه سرعة ابتدائية:

$$E_k = E - E_s \Rightarrow \frac{1}{2} m_e v^2 = E - E_s$$

$$v = \sqrt{\frac{2(E - E_s)}{m_e}}$$

تجربة هرتز: نثبت صفيحة توتياء فوق كاشف كهربائي ونعرض الصفيحة للأشعة الصادرة عن مصباح بخار الزئبق ماذا يحدث لانفراج وريقتي الكاشف مع التعليل في الحالات الآتية:

(1) شحنة الصفيحة سالبة:

تُنتزع بعض الإلكترونات الحرة من صفيحة التوتياء بالفعل الكهروضوئي، وتدفعهم شحنة الصفيحة السالبة فتبتعد الإلكترونات عن اصفحة مما يؤدي إلى فقدانها تدريجياً لشحنتها السالبة حتى تتعادل، فتتقارب وريقتا الكاشف حتى تنطبقا

(2) نضع لوح زجاج بين الصفيحة والمصباح:

لا يتغير انفراج وريقتي الكاشف الكهربائي لأن اللوح الزجاجي يمتص الأشعة فوق البنفسجية المسؤولة عن انتزاع للإلكترونات، ويمنعها من الوصول إلى الصفيحة بينما يسمح بمرور الأشعة المرئية والأشعة تحت الحمراء التي لا تمتلك الطاقة الكافية لانتزاع الإلكترونات

(3) شحنة الصفيحة موجبة:

إن الإلكترونات التي يجري نزعها يُعاد جذبها إلى الصفيحة بسبب شحنتها الموجبة، فنجد أن وريقتي الكاشف لا تتأثر فلا يتغير انفراجها

الشرط الذي يجب أن يحققه طول موجة الضوء الوارد لتعمل الحجيرة الكهروضوئية

طول موجة الضوء الوارد أصغر من طول موجة العتبة:  $\lambda < \lambda_s$

قارن بين تفسير معادلة أينشتاين وتفسير النظرية الموجية الكلاسيكية للفعل الكهروضوئي:

تفسير معادلة أينشتاين	تفسير النظرية الموجية الكلاسيكية
لا يحدث الفعل الكهروضوئي إذا كان تواتر الضوء الوارد أقل من تواتر العتبة $f_s$ الذي تتعلق قيمته بطبيعة المعدن	الفعل الكهروضوئي يحدث عند جميع التواترات بحسب شدة الضوء الوارد
لا تزداد الطاقة الحركية العظمى للإلكترون المنتزع $E_k$ بزيادة شدة الضوء الوارد لأن الإلكترون لا يمتص سوى فوتون واحد من الفوتونات الواردة	تزداد الطاقة الحركية للإلكترون المنتزع بزيادة شدة الضوء الوارد
تزداد الطاقة الحركية العظمى للإلكترون المنتزع بزيادة تواتر الضوء الوارد	لا علاقة بين طاقة الإلكترون وتواتر الضوء الوارد
يحدث انتزاع الإلكترونات من سطح المعدن أنياً مهما كانت قيمة شدة الضوء الوارد	يحتاج الإلكترون لزمن امتصاص الفوتون الوارد حتى يُنتزع

يتوقف امتصاص ونفوذ الأشعة السينية على ثلاثة عوامل منها طاقة الأشعة اذكر العاملين الباقيين مع الشرح:		
(١) ثخن المادة: تزداد نسبة الأشعة الممتصة وتقل نسبة النافذة منها كلما ازداد ثخن المادة		
(٢) كثافة المادة: تزداد نسبة الأشعة الممتصة وتقل نسبة النافذة منها كلما ازداد كثافة المادة		
قارن بين الأشعة السينية اللينة والقاسية من حيث أطوال موجاتها وطاقتها وامتصاصها ونفوذيتها		
الأشعة السينية القاسية	الأشعة السينية اللينة	أطوال موجاتها
$0.001nm \leq \lambda \leq 1nm$	$1nm < \lambda < 13.6nm$	طاقتها
عالية	منخفضة نسبياً	امتصاصها
قليل	كبير	نفوذيتها
كبير	قليل	
قارن بين الإصدار التلقائي والإصدار المحثوث من حيث: حدوثه وجهة الفوتون الصادر وطور الفوتون الصادر		
<b>الإصدار المحثوث</b>	<b>الإصدار التلقائي</b>	
يحدث بوجود حزمة ضوئية يحقق تواترها العلاقة: $\Delta E = E_2 - E_1 = hf$ حيث $\Delta E$ فرق الطاقة بين السوية المثارة والسوية الأساسية	يحدث بوجود حزمة ضوئية واردة أو بعدم وجودها	
جهة الفوتون الصادر هي نفس جهة الفوتون الوارد	يحدث في جميع الاتجاهات	
طور الفوتون الصادر يطابق طور الفوتون الوارد	يمكن أن يأخذ أي قيمة	
فسر علمياً ما يلي:		
تتأثر الأشعة المهبطية بالحقل الكهربائي والمغناطيسي لأنها تمتلك شحنة كهربائية	الطاقة الكلية للإلكترون طاقة سالبة:	لإنها طاقة ارتباط تشكل طاقة التجاذب الكهربائي الجزء الأكبر منها
لا تتأثر الأشعة السينية بالحقل الكهربائي والمغناطيسي لأنها لا تمتلك شحنة كهربائية	إذا سقطت الأشعة المهبطية على دولا ب صغير تستطيع تدويره	لأنها تمتلك طاقة حركية
الأشعة السينية تسبب تألق بعض المواد التي تسقط عليها بسبب قدرتها على إثارة ذرات هذه المواد	لا تزداد الطاقة الحركية للإلكترون المنتزع بزيادة شدة الضوء	لأن الإلكترون لا يمتص إلا فوتون واحد من الفوتونات الواردة
لا تتحلل حزمة الليزر عند إمرارها عبر موشر زجاجي	لا يمكن الحصول على وسط مضخم دون استخدام مؤثر خارجي	لأن الإصدار المحثوث يعيد الذرات إلى السوية الأساسية فتخسر طاقة، فلا بد من مؤثر خارجي يقدم طاقة للوسط المضخم لإثارة الذرات من جديد ويعوض عن انتقال الذرات إلى الحالة الطاقية الأساسية

الأسس الفيزيائية لنظرية الانفجار العظيم

- ١) الانزياح نحو الأحمر لطيف المجرات
- ٢) وجود تشويش ضعيف لموجات راديوية قادمة بشكل منتظم تماماً من جميع اتجاهات الكون، وبالشددة نفسها المتوقعة في وقتنا الحاضر لإشعاع الانفجار العظيم
- ٣) وجود كميات هائلة من الهيدروجين والهيليوم في النجوم، مما يستدعي وجود مصدر هائل آخر درجة حرارته أعلى بكثير من درجة حرارة الشمس (إنها الدقائق الأولى من بدء الانفجار العظيم)

كيف يمكن رصد الثقوب السوداء

- ١) سلوك الأجسام المجاورة للثقوب السوداء: من خلال دراسة الحركات غير المتوقعة للنجوم أو الغبار أو الغازات المحيطة بالأماكن غير المرئية
- ٢) الانبعاث الإشعاعي: تبعث من الأجسام والنجوم التي تدور حول الثقب الأسود أشعة سينية يمكن رصدها بمرصد الأشعة السينية
- ٣) تأثير عدسة الجاذبية: فضوء النجوم والمجرات الذي يمر بجوار الثقب الأسود ينحني فتبدو في غير أماكنها بالنسبة للتلسكوبات الأرضية

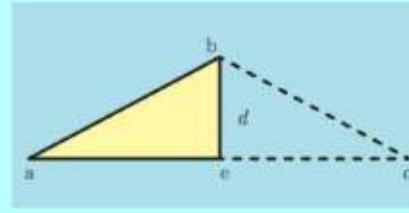
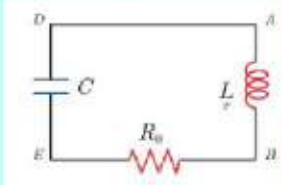
فسر علمياً باستخدام العلاقات الرياضية:

عندما يقترب المنبع الضوئي عن المراقب ينزاح الطيف نحو الأزرق	عندما يبتعد المنبع الضوئي عن المراقب ينزاح الطيف نحو الأحمر
$\lambda' = \frac{v - v'}{f} = \frac{v - v'}{\frac{v}{\lambda}} = \left(1 - \frac{v'}{v}\right) \lambda$	$\lambda' = \frac{v + v'}{f} = \frac{v + v'}{\frac{v}{\lambda}} = \left(1 + \frac{v'}{v}\right) \lambda$
$\lambda' < \lambda$	$\lambda' > \lambda$

استنتج علاقة السرعة الكونية

العلاقة بينهما	الثانية (سرعة الإفلات من الأرض)	الأولى (السرعة المدارية)
$\frac{v_2}{v_1} = \frac{\sqrt{\frac{2GM}{r}}}{\sqrt{\frac{GM}{r}}} = \sqrt{2}$ $v_2 = \sqrt{2}v_1$	$E_k = E_p$ $\frac{1}{2}mv_2^2 = Fr$ $\frac{1}{2}mv_2^2 = G \frac{mM}{r^2} r$ $\frac{1}{2}v_2^2 = G \frac{M}{r}$ $v_2 = \sqrt{\frac{2GM}{r}}$	$F_c = F$ $ma_c = G \frac{mM}{r^2}$ $m \frac{v_1^2}{r} = G \frac{mM}{r^2}$ $v_1^2 = \frac{GM}{r}$ $v_1 = \sqrt{\frac{GM}{r}}$

الدراسة التحليلية لدارة  $(R, L, C)$  :



تمدد الزمن:

$$u_{DA} = 0$$

$$u_{AB} = ri + L(i)'_t$$

$$u_{BE} = R_0 i$$

$$u_{ED} = \frac{q}{C}$$

$$u_{DA} + u_{AB} + u_{BE} + u_{ED} = 0$$

$$ri + L(i)'_t + R_0 i + \frac{q}{C} = 0$$

$$(R_0 + r)i + L(i)'_t + \frac{q}{C} = 0$$

$$L(q)''_t + R(q)'_t + \frac{1}{C}q = 0$$

بإهمال المقاومة الكلية للدارة:

$$R = 0$$

$$L(q)''_t + \frac{1}{C}q = 0$$

$$L(q)''_t = -\frac{1}{C}q$$

$$(q)''_t = -\frac{1}{LC}q$$

بتطبيق نظرية فيثاغورث على المثلث القائم  $aeb$  :

$$(ab)^2 = (ae)^2 + d^2$$

$$2ab = ct \Rightarrow ab = \frac{ct}{2}$$

$$2d = ct_0 \Rightarrow d = \frac{ct_0}{2}$$

$$2ae = vt \Rightarrow ae = \frac{vt}{2}$$

$$\frac{c^2 t^2}{4} = \frac{v^2 t^2}{4} + \frac{c^2 t_0^2}{4}$$

$$c^2 t^2 - v^2 t^2 = c^2 t_0^2$$

$$t^2 (c^2 - v^2) = c^2 t_0^2$$

$$t^2 = \frac{c^2 t_0^2}{c^2 - v^2}$$

$$t = \frac{ct_0}{\sqrt{c^2 - v^2}} = \frac{t_0}{\sqrt{\frac{c^2 - v^2}{c^2}}} = \frac{t_0}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \Rightarrow t = \gamma t_0$$

### تعليق المغناطيسية

يشبه دوران الإلكترونات حول النواة: مرور تيار كهربائي في حلقة مغلقة، فيولد حقلاً مغناطيسياً تتغير جهته بتغير جهة دوران الإلكترون، فإذا دار إلكترونان حول النواة في الذرة بسرعتين زاويتين متساويتين وطويلة وباتجاهين متعاكسين وبنصف قطر مدار واحد تولد عن أحدهما خاصية مغناطيسية تلغي الخاصية المغناطيسية المتولدة عن الآخر، أما إذا انفرد أحد إلكترونات الذرة بدورانه حول النواة اكسبها صفة مغناطيسية جاعلاً من الذرة مغناطيساً صغيراً ثنائي القطب دوران الإلكترون حول محوره يعدّ تياراً متناهيماً في الصغر يولد حقلاً مغناطيسياً كما لو كان مغناطيساً صغيراً، فإذا دار إلكترونان حول محوريهما باتجاهين متعاكسين يلغي أحدهما الخاصية المغناطيسية للآخر أما إذا انفرد الإلكترون بدورانه حول محوره اكسب الذرة خاصية مغناطيسية إن حركة بعض الشحنات داخل النواة تولد خاصية مغناطيسية صغيرة جداً مقارنة بالخاصية المغناطيسية المتولدة عن الدورانين السابقين للإلكترونات

الدراسة النظرية للأمواج المستقرة العرضية:

تنتشر موجة جيبية واردة متقدمة بالاتجاه الموجب للمحور  $x$  فتصل إلى النقطة  $(n)$  التي فاصلتها  $x$  عن النهاية المقيدة  $m$  والمطلوب:

١. اكتب معادلة الموجة الواردة إلى النقطة  $n$  في اللحظة  $t$

$$y_{1(t)} = Y_{\max} \cos\left(\omega t - \frac{2\pi}{\lambda}x\right)$$

٢. اكتب معادلة مطال الموجة المنعكسة عند النقطة  $n$  في اللحظة  $t$

$$y_{2(t)} = Y_{\max} \cos\left(\omega t + \frac{2\pi}{\lambda}x + \varphi'\right)$$

٣. استنتج معادلة المطال المحصل لاهتزاز النقطة  $n$

$$y_{n(t)} = y_{1(t)} + y_{2(t)}$$

$$y_{n(t)} = Y_{\max} \left[ \cos\left(\omega t - \frac{2\pi}{\lambda}x\right) + \cos\left(\omega t + \frac{2\pi}{\lambda}x + \varphi'\right) \right]$$

$$\cos \alpha + \cos \beta = 2 \cos \frac{\alpha - \beta}{2} \cos \frac{\alpha + \beta}{2}$$

$$y_{n(t)} = 2Y_{\max} \cos\left(\frac{2\pi}{\lambda}x + \frac{\varphi'}{2}\right) \cos\left(\omega t + \frac{\varphi'}{2}\right)$$

٤. كيف يصبح شكل معادلة المطال المحصل السابقة إذا كانت النهاية مقيدة ثم اكتب علاقة سعة الموجة

$$\varphi' = \pi \text{ rad}$$

$$y_{n(t)} = 2Y_{\max} \cos\left(\frac{2\pi}{\lambda}x + \frac{\pi}{2}\right) \cos\left(\omega t + \frac{\pi}{2}\right)$$

$$\cos\left(\theta + \frac{\pi}{2}\right) = -\sin \theta$$

$$y_{n(t)} = 2Y_{\max} \sin \frac{2\pi}{\lambda}x \sin \omega t$$

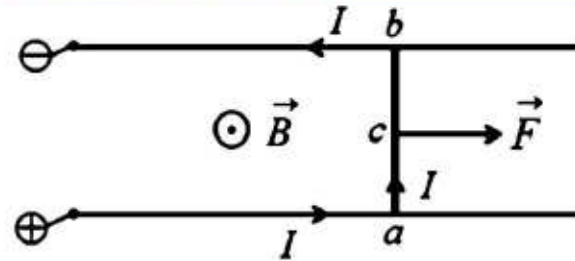
$$y_{n(t)} = Y_{\max/n} \sin \omega t$$

$$Y_{\max/n} = 2Y_{\max} \left| \sin \frac{2\pi}{\lambda}x \right|$$

<p>دارة تحوي على التسلسل محرك كهربائي صغير ومصباح ومولد تيار متواصل تغلق القاطعة ونمنع المحرك من الدوران فيتوهج المصباح ماذا تلاحظ عند السماح لمحرك بالدوران؟ فسر ذلك</p>	<p>وشيعتان متقابلتان الأولى موصولة بمولد تيار متناوب والثانية تحوي على التسلسل مصباح ومقياس ميكرو أمبير نغلق دارة الوشيعة الأولى ماذا تلاحظ مع التعليل</p>
<p>تبدأ سرعة المحرك بالازدياد ويقل توهج المصباح تتولد في المحرك قوة محرقة كهربائية متحرضة عكسية مضادة للقوة الكهربائية المحركة المطبقة بين قطبي المولد تزداد قيمتها بازدياد سرعة دوران المحرك</p>	<p>يضيء المصباح وينحرف مؤشر المقياس التعليل: تولد الوشيعة الأولى حقلاً مغناطيسياً متناوباً جيبياً يتغير التدفق المغناطيسي الذي يجتاز الوشيعة الثانية تتولد قوة محرقة كهربائية متحرضة تسبب مرور تيار كهربائي</p>
<p>في الشكل المرسوم حيث غضاءة المصباح خافتة ماذا يحدث لإضاءة المصباح مع التعليل عند: فتح القاطعة</p>	<p>نكرر التجربة السابقة بعد استبدال مولد التيار المتناوب بمولد تيار متواصل ماذا تلاحظ مع التعليل</p>
<p>يتوهج المصباح بشدة قبل أن ينطفئ تتناقص شدة التيار المار في الوشيعة يتناقص تدفق الحقل المغناطيسي المتولد في الوشيعة خلال الوشيعة ذاتها تتولد قوة محرقة كهربائية متحرضة في الوشيعة أكبر من القوة المحركة الكهربائية للمولد لأن زمن تناقص شدة التيار متناهي في الصغر حيث تكون قيمة <math>\frac{di}{dt}</math> أعلى ما يمكن لحظة فتح القاطعة</p>	<p>لا يضيء المصباح ولا ينحرف مؤشر المقياس التعليل: ثبات التدفق المغناطيسي الذي يجتاز الوشيعة الثانية</p>
<p>غلق القاطعة من جديد</p>	<p>ملفان متقابلان الأول موصول إلى بيل كهربائي والثاني إلى مصباح هل يضيء المصباح إذا كان الملفان ساكنين؟ في حا النفي ماذا نفعلي يضيء المصباح؟ ولماذا؟</p>
<p>يتوهج المصباح ثم يعود إلى ضوءه الخافت تتزايد شدة التيار يتزايد تدفق الحقل المغناطيسي المتولد عن الوشيعة خلال الوشيعة ذاتها تتولد في الوشيعة قوة محرقة كهربائية متحرضة تمنع مرور التيار فيها ويمر التيار في المصباح فقط مسبباً توهجه قبل أن تخبو إضاءته بسبب تناقص قيمة <math>\frac{di}{dt}</math> وازدياد مرور التيار تدريجياً في الوشيعة حتى ثبات الشدة فتتقدم القوة المحركة الكهربائية المتحرضة في الوشيعة</p>	<p>لا يضيء المصباح لأن تدفق الحقل المغناطيسي الناتج عن الملف الأول لا يتغير من خلال الملف الثاني ليضيء المصباح يجب أن يتغير التدفق المغناطيسي يومكن تحقيق ذلك بـ: فتح وغلق القاطعة باستمرار في دارة الملف الأول تحريك أحد الملفين نحو الآخر استبدال البيل الكهربائي بمولد تيار متناوب</p>

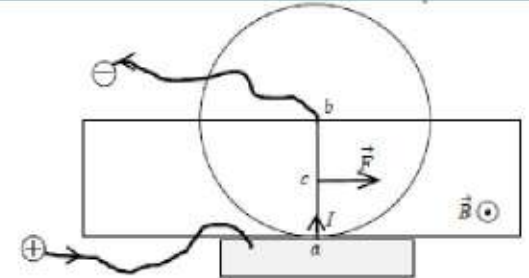


ارسم دائرة تجربة السكتين الكهروضوئية موضعاً جهة كل من  $(\vec{B}, \vec{F})$  وجهة التيار  
اقترح طريقتين لزيادة سرعة تدرج الساق



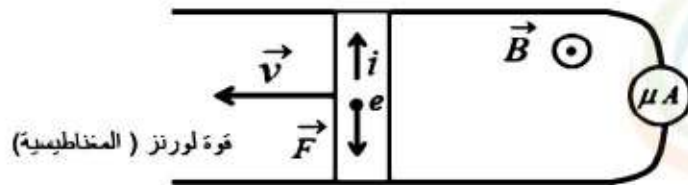
١. زيادة شدة التيار الكهربائي
٢. زيادة شدة الحقل المغناطيسي

ارسم دائرة دولاب بارلو موضعاً جهة كل من  $(\vec{B}, \vec{F})$  وجهة التيار  
اقترح طريقتين لزيادة سرعة دوران الدولاب



١. زيادة شدة التيار الكهربائي
٢. زيادة شدة الحقل المغناطيسي

ارسم دائرة تجربة السكتين التحريضية في حالة الدارة مغلقة موضعاً جهة كل من  $(\vec{v}, \vec{B}, \vec{F})$  وجهة التيار المتحرض



ارسم دائرة تجربة السكتين التحريضية في حالة الدارة مفتوحة موضعاً جهة كل من  $(\vec{v}, \vec{B}, \vec{F})$

