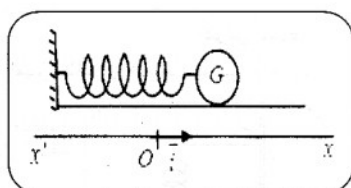
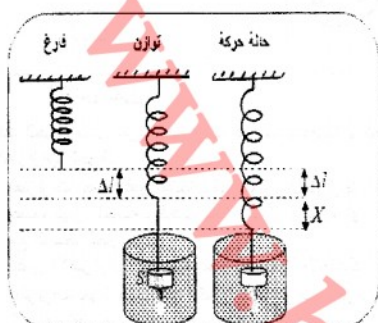


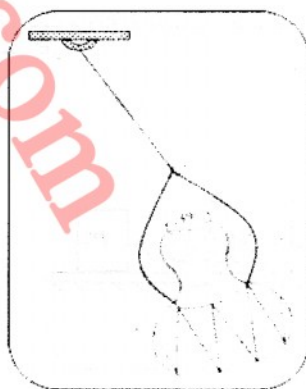
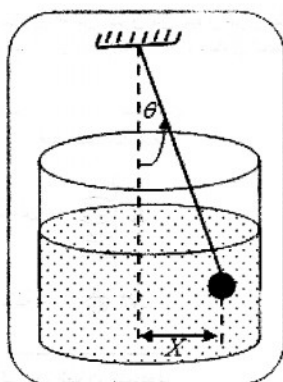
التطورات الاهتزازية

الاهتزازات الميكانيكية الحرة

النواس المرن

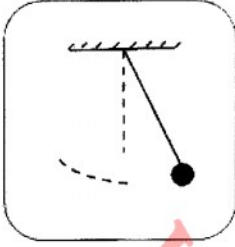


النواس الثقالي

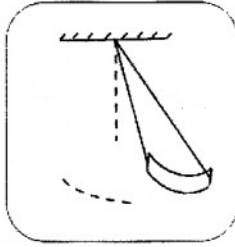


الاهتزازات الميكانيكية الحرة

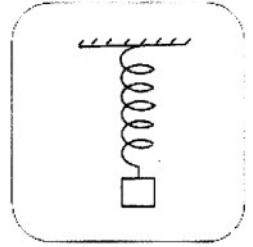
الجملة الميكانيكية المهتزة: هي كل جملة تتحرك ذهاباً وإياباً على جانبي وضع توازنها..
مثل: النواس المرن، الأرجوحة، النواس البسيط.



النواس البسيط

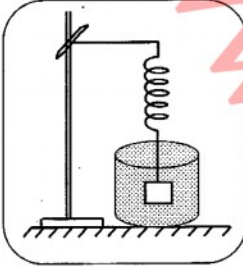


الأرجوحة



النواس المرن

الاهتزازات الحرة: نقول عن الاهتزازات أنها حرة عندما لا تتلقى الجملة المهتزة طاقة من الوسط الخارجي أثناء الاهتزاز.
أنماط الاهتزازات الحرة:

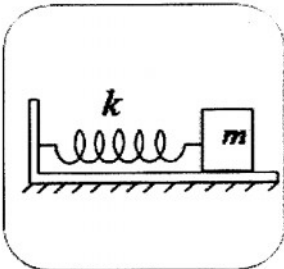


النواس المرن والاحتكاكات المائعة

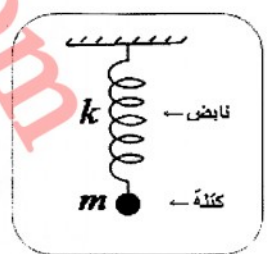
- اهتزازات حرة غير متخامدة: تكون الاهتزازات الحرة غير متخامدة عندما تهتز الجملة وطاقتها ثابتة خلال الزمن، أي أنها لا تتبادل الطاقة مع الوسط الخارجي.
- تكون الاهتزازات غير متخامدة إذا أهملنا الاحتكاك.
- اهتزازات حرة متخامدة: تكون الاهتزازات الحرة متخامدة عندما تهتز الجملة وتفقد جزءاً من طاقتها بفعل الاحتكاكات، مثل النواس المرن.
- اهتزازات حرة مغذاة: تكون الاهتزازات الحرة مغذاة عندما يتم تعويض كل الطاقة الضائعة باستمرار، يتحقق ذلك بتجهيز يتناسب مع الجملة المهتزة. مثل: ساعة الحائط.

النواس المرن

تعريفه: يتكون النواس المرن من نابض مرن حلقاته غير متلاصقة، كتلته مهملة و ثابت مرونته k مثبت من أحد طرفيه، وطرفه الآخر موصول بجسم ذو كتلة m ، ويكون الجسم إما معلقاً أو موضوعاً على مستو أفقي.



النواس المرن الأفقي



النواس المرن الشاقولي

قوة الإرجاع المطبقة من طرف نابض

نشاط-1: تحديد عبارة قوة الإرجاع باستعمال المحاكاة.

لشحن المحاكاة: www.wontu.fr/animation-oscillateur-harmonique.htm

ندرس حركة نواس مرن أفقي دون تخامد (عدم وجود الاحتكاكات)، نابض مرن حلقاته غير متلاصقة. كتلته مهملة و ثابت مرونته k . نزيح الجسم (S) عن وضع توازنه (O) بسحبه أفقيا ثم تركه لحاله دون سرعة ابتدائية بمقدار (X) أي (OA) .

ماذا تلاحظ؟

يتحرك الجسم (S) ذهابا و إيابا على جانبي وضع التوازن (O) الذي نعتبره مبدأ الفواصل.

ما هو سبب الحركة؟

سبب الحركة قوة يطبقها النابض على الجسم (S) أي ($\overrightarrow{F_{n/s}}$) .
تحاول هذه القوة إعادة الجسم (S) إلى وضع توازنه.

ما هو اتجاه هذه القوة؟

نتجه دوما نحو (O) مبدأ الفواصل.

بماذا تتعلق هذه القوة؟

هذه القوة تتعلق بمقدار إزاحة النابض (OA) أي (X) و ثابت مرونته (k) .

استنتج عبارة قوة الإرجاع المطبقة من طرف نابض؟

قوة الإرجاع: $\overrightarrow{F} = -k \cdot \overrightarrow{OA}$ أو $\|\overrightarrow{F}\| = k \cdot |X|$

F : قوة الإرجاع بالنيوتن (N) .

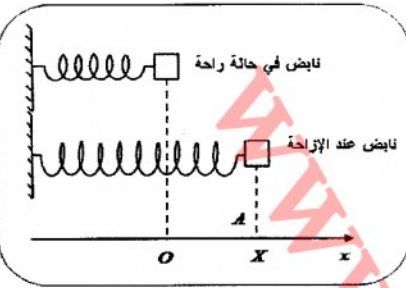
k : ثابت المرونة بالنيوتن على المتر ($N \cdot m^{-1}$)

(X) و (OA) : مقدار الإزاحة بالمتر (m)

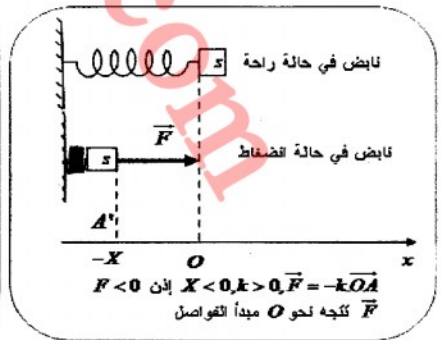
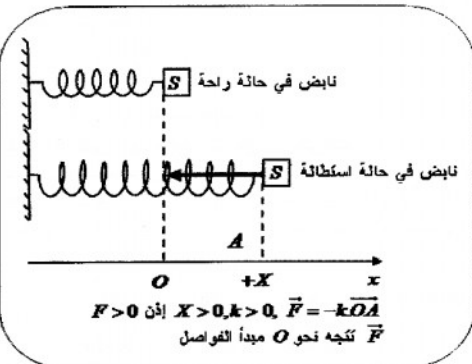
تعاكس هذه القوة دوما الشعاع $\overrightarrow{OA}$ أي : $F = -kx(t)$

إذا كانت $x(t) > 0$ فإن $F < 0$

إذا كانت $x(t) < 0$ فإن $F > 0$



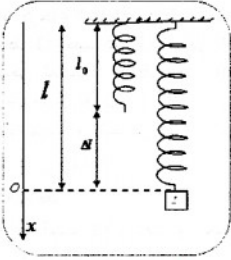
دراسة حركة نواس مرن أفقي



$$F = k \cdot |l - l_0| = k \cdot |\Delta l|$$

l_0 : طول النابض الأصلي (فارغ بدون حمولة).

l : طول النابض بالحمولة (في حالة التوازن).



الدور الذاتي للحركة (T_0) : هو الفترة الزمنية الفاصلة بين مرورين متتاليين للجسم (S) من نقطة ما في نفس الاتجاه.



تأثير الكتلة على الدور

نشاط-2: تأثير الكتلة على الدور (T_0).

لكي نظهر تأثير الكتلة على الدور نستعمل نواسا مرنا رأسيا، يتألف من نابض مرن مهمل الكتلة حلقاته غير متلاصقة ونعلق به كتلا مختلفة (الوثيقة المقابلة)، ومن أجل كل كتلة نقيس الدور T_0 ونسجل النتائج في الجدول التالي:

$m(g)$	20	40	60	80
$T_0(s)$	0.280	0.397	0.486	0.561
$\frac{T_0}{\sqrt{m}}$				

• كيف نقيس الدور؟

• احسب النسب $\frac{T_0}{\sqrt{m}}$.

• ما هو تأثير الكتلة على الدور؟
الحل:

• لقياس الدور نقيس زمن 10 اهتزازات (t) بواسطة ميقاتية ونحسب $T_0 = \frac{10}{t}$.

• النسب $\frac{T_0}{\sqrt{m}}$:

$\frac{T_0}{\sqrt{m}}$	1.98	1.98	1.98	1.98
------------------------	------	------	------	------

• تأثير الكتلة على الدور:

$$T = C \sqrt{m} \quad \text{أي} \quad \frac{T}{\sqrt{m}} = C$$

الدور T_0 يتناسب طرديا مع $\sqrt{m}$

نشاط-3: تأثير ثابت مرونة النابض k على الدور.

نستعمل نواسا مرنا رأسيا ونجعل الكتلة ثابتة ونغير قيمة ثابت المرونة وذلك باستعمال عدة نوابض لكل منها ثابت مرونة مختلف عن الآخر (الوثيقة المقابلة)، ومن أجل كل ثابت مرونة (نابض) نقيس الدور T_0 ونسجل النتائج في الجدول التالي:



تأثير ثابت المرونة على الدور

$k(N.m^{-1})$	5	10	15
$T_0(s)$	0.561	0.397	0.324
$T_0 \sqrt{k}$			

- احسب الجداء $T_0\sqrt{k}$.
- ما هو تأثير ثابت مرونة النابض k على الدور ؟

الحل:

• الجداء $T_0\sqrt{k}$:

$T_0\sqrt{k}$	1.25	1.25	1.25
---------------	------	------	------

- تأثير ثابت مرونة النابض k على الدور :

$$T_0 = \frac{C^{1/2}}{\sqrt{k}} \text{ أي } T_0 \cdot \sqrt{k} = C^{1/2}$$

الدور T_0 يتناسب عكسيا مع $\sqrt{k}$.

استنتاج:

$$T_0 = C \sqrt{\frac{m}{k}} \text{ مما سبق يمكن أن نستنتج بأن:}$$

لتعيين ثابت C نأخذ $m = 100g$, $k = 10N/m$ ونقيس الدور عدة مرات فنجد $T_0 = 0.628s$

$$C = 6.28 = 2\pi \text{ فنجد } T_0 = C \sqrt{\frac{m}{k}} \text{ في } T_0 \text{ و } k, m \text{ نعوض قيم}$$

$$T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{m}{k}} \text{ ومنه: عبارة دور النواس المرن}$$

نشاط-4: بين أن $\sqrt{\frac{m}{k}}$ متجانس مع الزمن باستخدام التحليل البعدي.

الحل:

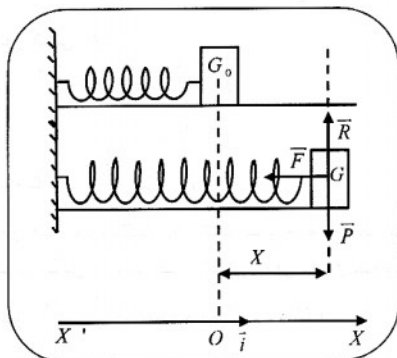
$$\text{لدينا: } F = k \cdot x \text{ أي: } k = \frac{F}{x} \text{ ومنه: } [K] = [F] \cdot [L]^{-1}$$

$$\text{من العلاقة: } F = m \cdot a \text{ نجد: } [F] = [M][L][T]^{-2} \text{ إذن: } [K] = [M] \cdot [T]^{-2}$$

$$\text{ومنه: } [T] = \left[\sqrt{\frac{M}{K}} \right] \text{ أي: } [T]^2 = \frac{[M]}{[K]}$$

$$\text{إذا: } \sqrt{\frac{m}{k}} \text{ متجانس مع الزمن.}$$

المعادلة التفاضلية (حالة اهتزازات حرة غير متخامدة)



نواس مرن أفقي

أثناء دراسة الحركة نهمل:

- كتلة النابض أمام m .
- الاحتكاكات الصلبة.
- مقاومة الهواء.
- نعتبر الجسم (S) صلبا ونقطيا.

ومنه الجملة (S) نابض) جملة مثالية.

ندرس حركة نواس مرن أفقي دون تخامد، نزيح الجسم (S)

عن وضع توازنه بسحبه أفقيا ثم تركه لحاله دون سرعة ابتدائية. نطبق القانون الثاني لنيتون في مرجع غاليلي أرضي على الجملة، وننسب لها معلم $(O, \vec{i})$.

يخضع الجسم الصلب (S) إلى ثلاث قوى:

$$- \vec{P} \text{ : ثقل الجسم.}$$

$$- \vec{F} \text{ : قوة الإرجاع أي فعل النابض على الجسم.}$$

- $\vec{R}$: فعل المستوي على الجسم (الاحتكاكات مهملة).
نعلم أنه في مرجع غاليلي يكون مجموع القوى الخارجية المطبقة على الجسم تساوي جداء كتلة الجسم وتسارع مركز عطالته.
أي : $\sum \vec{F}_{ext} = m\vec{a}_G$ ومنه : $\vec{P} + \vec{F} + \vec{R} = m\vec{a}_G$
بالإسقاط على محور الحركة $(O, \vec{i})$ أي $x'Ox$ نجد : $0 + 0 - kx(t) = ma_G$
حيث : $a_G = \frac{d^2x}{dt^2}$ ومنه : $-kx(t) = m \frac{d^2x}{dt^2}$
نقسم الطرفين على m فنجد : $-\frac{k}{m}x(t) = \frac{d^2x}{dt^2}$ إذا : $\frac{d^2x}{dt^2} + \frac{k}{m}x(t) = 0 \dots\dots\dots (1)$
وهي معادلة تفاضلية من الرتبة الثانية بالنسبة لـ x .

نتيجة

عند إهمال الاحتكاكات ومقاومة الهواء، فإن حركة مركز عطالة الجسم تتحقق حسب المعادلة التفاضلية التالية:

$$\frac{d^2x}{dt^2} + \frac{k}{m}x(t) = 0$$

حل هذه المعادلة التفاضلية هو دالة جيبية بدلالة الزمن من الشكل : $x(t) = X \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$
حيث : X : سعة الحركة (أكبر قيمة للفاصلة) تقدر بالمتر (m) وهي موجبة دائما.
- ω_0 : نبض الحركة وحدته (rad/s) .
- φ_0 : الصفحة الابتدائية للحركة وتعلق قيمتها بالشروط الابتدائية للحركة.

نبض الحركة ω_0

لدينا عبارة الفاصلة بدلالة الزمن : $x(t) = X \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$
ومنه : $\frac{dx}{dt} = -X \omega_0 \sin(\omega_0 t + \varphi_0)$ أي : $\frac{d^2x}{dt^2} = -\omega_0^2 X \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$
أي : $\frac{d^2x}{dt^2} + \omega_0^2 x(t) = 0 \dots\dots\dots (2)$ إذن :
بالمطابقة بين (1) و (2) نجد : $\omega_0^2 = \frac{k}{m}$ أي : $\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$

الدور الذاتي T_0

لدينا : $T_0 = \frac{2\pi}{\omega_0}$ أي : $T_0 = \frac{2\pi}{\sqrt{\frac{k}{m}}}$
ومنه نكتب : $T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{m}{k}}$

تتعلق قيمة الدور بالكتلة m وثابت المرونة k ووحدته الثانية (S).
التواتر الذاتي f_0 : هو عدد الاهتزازات في ثانية واحدة ونرمز له بـ : (f_0) .
حيث : $f_0 = \frac{1}{T_0} = \frac{\omega_0}{2\pi}$ ، وحدته الهرتز (Hz).

مخططات الحركة:

إن الاهتزازات الحرة لنواس مرين غير متخادم هي دالة جيبية، ومنحها يكون على شكل حركة اهتزازية جيبية.

- مخطط الفاصلة (المطال) بدلالة الزمن:

$$x(t) = X \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$$

- مخطط السرعة بدلالة الزمن:

السرعة هي المشتق الأول للفاصلة، أي:

$$\frac{dx}{dt} = -X\omega_0 \sin(\omega_0 t + \varphi_0)$$

$$v(t) = -X\omega_0 \sin(\omega_0 t + \varphi_0)$$

- مخطط التسارع بدلالة الزمن:

التسارع هو المشتق الأول للسرعة أي المشتق الثاني للفاصلة، أي:

$$\frac{d^2x}{dt^2} = -\omega_0^2 X \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$$

$$a(t) = -\omega_0^2 X \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$$

كيف نعين X و φ_0 :

المقادير X و φ_0 تعين بواسطة الشروط الابتدائية عند مبدأ الأزمنة.

على سبيل المثال عند $t = 0$:

- مركز عطالة الجسم (S) موجودة عند النقطة A ذات

الفاصلة a حيث $a > 0$.

- السرعة الابتدائية $v_0 = 0$

$$x(t) = X \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$$

لدينا:

$$v(t) = -X\omega_0 \sin(\omega_0 t + \varphi_0)$$

عند $t = 0$ وبأخذ بعين الاعتبار الشروط الابتدائية نجد:

$$x(0) = X \cos(\varphi_0) = a$$

$$v(0) = -X\omega_0 \sin(\varphi_0) = 0$$

$$-X\omega_0 \neq 0 \text{ وهذا يعني أن: } \sin \varphi_0 = 0 \text{ أي: } \varphi_0 = 0 \text{ أو } \varphi_0 = \pi$$

$$X \cos(\varphi_0) = a \text{ لأن } \cos \varphi_0 > 0 \text{ مع } a > 0 \text{ و } X > 0$$

ومنه نكتب: $x(t) = a \cos \omega_0 t$ حيث a : سعة الحركة.

الدراسة الطاقوية: (نابض، جسم S) في حالة غياب الاحتكاكات.

طاقة الجملة هي مجموع طاقتيهما الكامنة والحركية أي:

$$E(t) = E_c(t) + E_p(t) \text{ طاقة الجملة = الطاقة الحركية + الطاقة الكامنة}$$

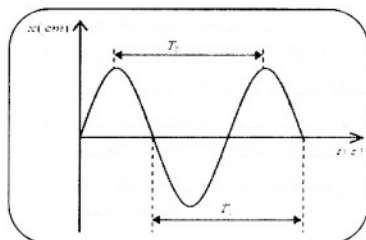
$$E_c(t) = \frac{1}{2}mv^2(t) \text{ الطاقة الحركية للجسم}$$

لأن النابض ليس له طاقة حركية (كتلته مهملة).

$$E_{pc}(t) = \frac{1}{2}kx^2(t) \text{ الطاقة الكامنة للمرونية للنابض}$$

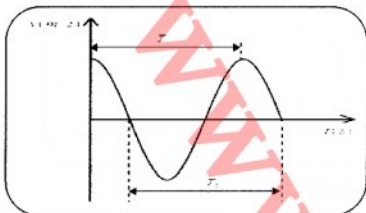
لأن الكتلة ليس لها طاقة كامنة ثقالية (الجملة تبقى أفقية ولا يوجد تغير في الارتفاع).

$$E(t) = \frac{1}{2}mv^2(t) + \frac{1}{2}kx^2(t) \text{ إذن:}$$



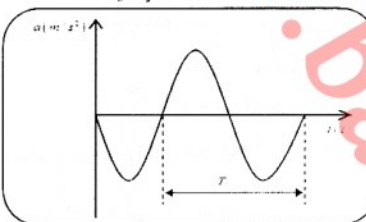
$$\varphi_0 = \frac{3\pi}{2}$$

سعة الفاصلة هي: X



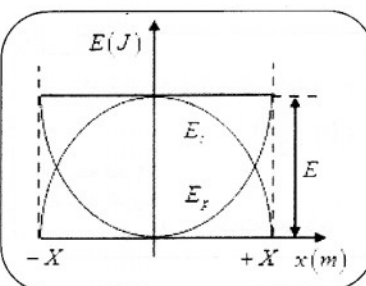
مخطط السرعة

سعة السرعة هي: $X\omega_0$



مخطط التسارع

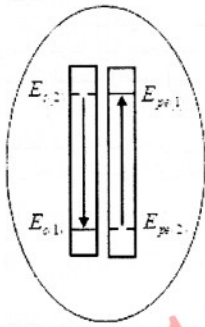
سعة التسارع هي: $X\omega_0^2$



مخطط الطاقة بدلالة الزمن

عند اهتزازة واحدة للنواس المرن فإن:

- عندما تقترب الكتلة من وضع التوازن ($x = 0$) فإن:
الطاقة الحركية E_c تتزايد والطاقة الكامنة المرونية E_{pe} تتناقص.
- عندما يبتعد الكتلة من وضع التوازن، فإن:
الطاقة الحركية E_c تتناقص والطاقة الكامنة المرونية E_{pe} تتزايد.
- خلال الحركة يوجد تحويل للطاقة الحركية إلى طاقة كامنة مرونية والعكس صحيح.



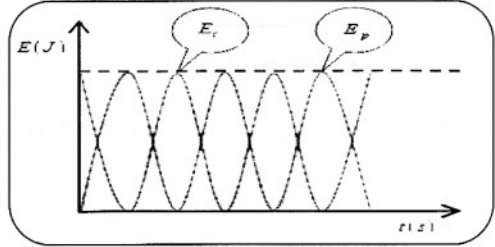
$$E_{pe(1)} + E_{c(1)} = E_{c(2)} + E_{pe(2)}$$

$$E_{c(1)} - E_{c(2)} = E_{pe(2)} - E_{pe(1)}$$

$$-\Delta E_c = \Delta E_{pe} \Rightarrow \Delta E_c + \Delta E_{pe} = 0$$

$$\Delta E = 0 \Rightarrow E(t) = C^{te}$$

استعمال مبدأ حفظ الطاقة



مخطط الطاقة بدلالة الزمن

تبيان أن طاقة الجملة ثابتة في كل لحظة

لدينا: $E(t) = \frac{1}{2}mv^2(t) + \frac{1}{2}kx^2(t)$

$x(t) = X \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$

$v(t) = -X\omega_0 \sin(\omega_0 t + \varphi_0)$ مع:

ومنه: $E(t) = \frac{1}{2}kX^2 \cos^2(\omega_0 t + \varphi_0) + \frac{1}{2}mX^2\omega_0^2 \sin^2(\omega_0 t + \varphi_0)$

لكن: $\omega_0^2 m = k$ أي: $\omega_0^2 = \frac{k}{m}$

وبالتالي: $E(t) = \frac{1}{2}kX^2 \cos^2(\omega_0 t + \varphi_0) + \frac{1}{2}kX^2 \sin^2(\omega_0 t + \varphi_0)$

$E(t) = \frac{1}{2}kX^2 [\cos^2(\omega_0 t + \varphi_0) + \sin^2(\omega_0 t + \varphi_0)]$

إذا: $E(t) = \frac{1}{2}kX^2$ أي: $E(t) = C^{te}$ (لأن: k ثابت و X مقدار ثابت)

نتيجة

في حالة غياب الاحتكاكات، فإن طاقة الجملة (نابض أفقي، كتلة) مقدار ثابت في كل لحظة.

$$E(t) = \frac{1}{2}kX^2$$

X سعة الحركة.

k ثابت المرونة.

نقول إن الجملة محفوظة.

طبيعة الحركة والطاقة (المعادلة التفاضلية)

بما أن طاقة الجملّة ثابتة: $E(t) = \frac{1}{2}mv^2(t) + \frac{1}{2}kx^2(t) = C^{stc}$

نشتق الطرفين بالنسبة للزمن نجد:

$$\frac{dE}{dt} = mv(t) \frac{dv}{dt} + kx(t) \frac{dx}{dt} = 0$$

$$mv(t) \frac{d^2x}{dt^2} + kx(t)v(t) = 0$$

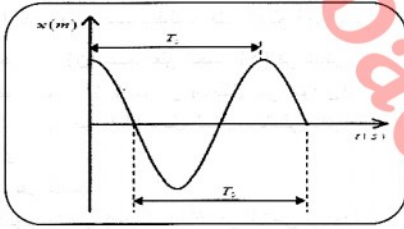
$$\frac{dv}{dt} = \frac{d}{dt} \left(\frac{dx}{dt} \right) = \frac{d^2x}{dt^2} \text{ و } \frac{dx}{dt} = v(t) \text{ لأن:}$$

ومنه: $\left[m \frac{d^2x}{dt^2} + kx(t) \right] v(t) = 0$ علما أن $v(t) \neq 0$ في حالة حركة.

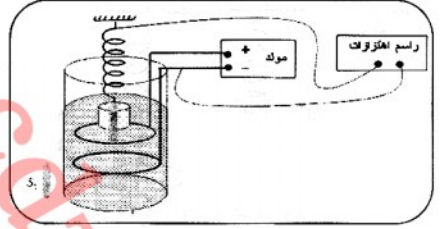
إذا: $0 = \frac{d^2x}{dt^2} + \frac{k}{m}x(t)$ وهي معادلة تفاضلية من الرتبة الثانية بالنسبة لـ: x .

الاهتزازات الحرة المتخامدة

نشاط: نحقق للتركيب التالي، نعلق بالجسم S سلكا نحاسيا مقطعه صغير حتى يكون الاحتكاك مع السائل ضعيفا جدا. نغمر السلك بمحلول كبريتات النحاس الموجود داخل الوعاء، ونزيح الجسم (S) عن وضع توازنه، ونتركه لحاله فيظهر على شاشة زاسم الاهتزازات البيان التالي:



مخطط الفاصلة في غياب الاحتكاكات

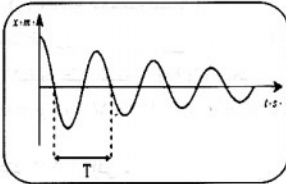


النواس المرن والاحتكاكات السائلة

ماذا تستنتج؟

نستنتج من البيان أنه في حالة الاحتكاكات تكون الاهتزازات حرة دورية غير متخامدة دورها الذاتي T_0 .

- نضع الجسم S داخل المحلول ونعيد التجربة السابقة فيظهر على شاشة راسم الاهتزازات البيان المقابل.



نظام شبه دوري

ماذا نلاحظ؟

نلاحظ تناقص السعة تدريجيا نحو قيمة معدومة.

ماذا تستنتج؟

نستنتج أن الاهتزازات أصبحت شبه دورية.

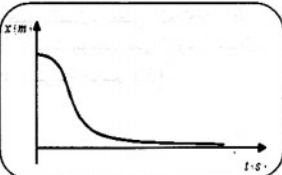
قارن بين شبه الدور T مع الدور الذاتي T_0 .

T يختلف عن T_0 أي: $(T \neq T_0)$

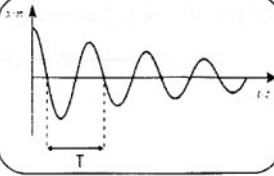
- نثبت الجسم S_1 في نهاية السلك بحيث تصبح الاحتكاكات أكثر فعالية، ونعيد نفس العمل السابق، فنحصل على البيان المقابل.

من خلال البيان هل تهتز الجملّة؟ ماذا نقول عن هذا النظام؟

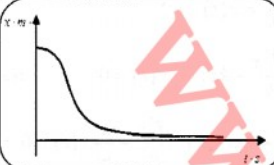
الجملّة لا تهتز (عدم وجود اهتزازات)، نقول عن هذا النظام إنه لا دوري حرج.



نظام لا دوري حرج



نظام شبه دوري



نظام لا دوري حرج

الاهتزازات المتخامدة: إذا كانت قوة الاحتكاكات المطبقة على الجسم غير مهمة، فإن سعة الاهتزازات تتناقص مع الزمن، ونقول إن الاهتزازات تتخامد.

حالة الاحتكاكات ضعيفة: يكون التخامد ضعيفا أي تتناقص سعة الاهتزازات تدريجيا خلال الزمن، وحركة نواس المرن تكون شبه دورية وقيمة شبه الدور T يقترب

$$T \approx T_0 = 2\pi\sqrt{\frac{m}{k}} \text{ أي: } T_0 \text{ من قيمة الدور الذاتي}$$

حالة الاحتكاكات كبيرة جدا: عندما تكون الاحتكاكات كبيرة جدا فإن النواس المرن لا يهتز ونحصل على النظام لا دوري حرج.

يزداد تخامد الاهتزازات كلما تزايدت فعالية الاحتكاكات

المعادلة التفاضلية (حالة الاحتكاكات المائعة)

لدينا النواس المقابل، نهمل كتلة النابض، وندرس الجسم (S) الذي نعتبره صلبا ونقطيا، نختار المعلم $(O, \vec{i})$.

في حالة التوازن: عندما نعلق الجسم (S) في نابض يستطيل بمقدار Δl ثم يتوازن (نحصل على التوازن)، بحيث يكون الجسم (S) داخل السائل، وبالتالي يتأثر بالقوى التالية:

$\vec{P}$: ثقل الجسم.

$\vec{F}$: توتر النابض (نعتبر بـ: $\vec{F}_0$ عن النابض في حالة التوازن).

$\vec{\Pi}$: دافعة أرخميدس ($\vec{\Pi} = -\rho V' \vec{g}$) حيث:

V' : (حجم الجسم S).

ρ : (الكثافة الحجمية للسائل).

$$\text{عند التوازن: } \vec{F}_0 + \vec{F} + \vec{\Pi} = \vec{0} \text{ أي } \sum \vec{F}_{ext} = \vec{0}$$

بالإسقاط على المحور $(x'Ox)$ نجد:

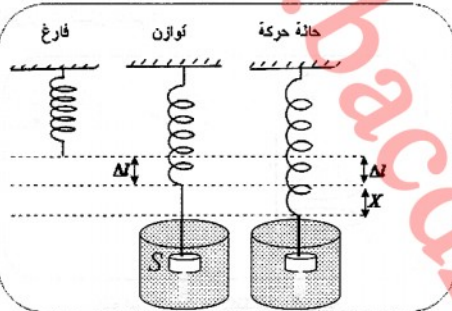
$$P = k\Delta l + \rho V'g \text{ أي: } P - k\Delta l - \rho V'g = 0$$

عند الاهتزاز (في حالة الحركة): نزيع الجسم (S) عن وضع توازنه بمقدار X ونتركه بدون سرعة ابتدائية فيهتز، وبالتالي يخضع لقوة إضافية ناتجة عن احتكاك

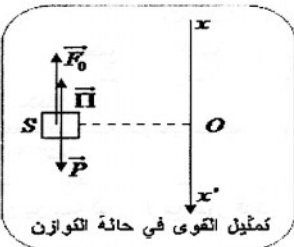
الجسم بالسائل، تعطى بالعلاقة: $\vec{f} = -h\vec{v}$ حيث:

h : ثابت موجب يميز لزوجة السائل.

v : سرعة الجسم (S) .



احتكاكات مائعة



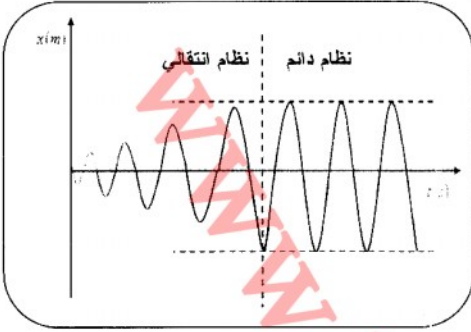
تمثيل القوى في حالة التوازن

تغذية الاهتزازات الميكانيكية:

عند ترك جملة ميكانيكية تهتز، فبعد مدة زمنية نلاحظ أنها تتوقف عن الحركة، فنقول أن حركتها تخامدت (يمكن التحقق من ذلك بواسطة نواس مرن في المخبر)، فبسبب التخماد يعود إلى وجود قوى معيقة للحركة تؤثر على حركة الجملة الميكانيكية، فتفقد طاقة إلى الوسط الخارجي ويظهر ذلك من خلال تناقص تدريجي لسعة الاهتزازات حتى تتعدم.

ومن أجل المحافظة على سعة الاهتزازات ثابتة يجب تعويض بشكل مستمر كل الطاقة الضائعة ويتم ذلك بواسطة جمل مغذية (أجهزة خاصة) مثل النابض الحزوني في بعض الساعات اليدوية أو استعمال نقل مضاد في حركة نواس ساعة حائطية.

- أثناء تغذية الاهتزازات نحصل على جملة ميكانيكية مهتزة مغذاة غير متخامدة وفق نظامين:



تغذية الاهتزازات

نظام إنتقالي: يكون في بداية الاهتزازات، وتزداد قيمة الطاقة المعوضة تدريجياً على حسب مقدار الطاقة الضائعة، ويظهر ذلك في البيان من خلال التزايد التدريجي لسعة الاهتزازات الجملة الميكانيكية.

الجملة الميكانيكية في هذا النظام تهتز بواسطة طاقتها والطاقة المعوضة.

نظام دائم: يكون عند فقدان الجملة الميكانيكية كل طاقتها وتصبح الجملة تهتز بواسطة الطاقة المعوضة فقط، حيث تكون قيمة هذه الطاقة في النظام ثابتة لذلك تظهر في البيان سعة الاهتزازات ثابتة.

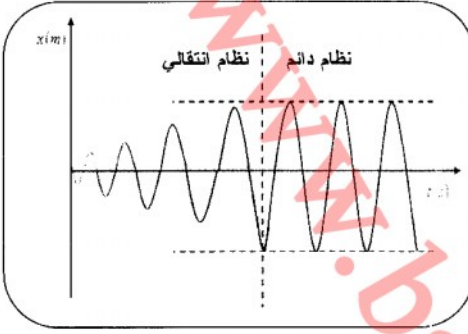
- عند تغذية الاهتزازات في النواس المرن الأفقي (أي تعويض له الطاقة الضائعة) يصبح يهتز وفق المعادلة التفاضلية

$$x(t) = X \cos(\omega_0 t + \varphi_0) \quad \text{وحلها من الشكل:} \quad \frac{d^2 x}{dt^2} + x(t) = 0 \quad \text{التالية:}$$

عند ترك جملة ميكانيكية تهتز، فبعد مدة زمنية نلاحظ أنها تتوقف عن الحركة، فنقول أن حركتها تخامدت (يمكن التحقق من ذلك بواسطة نواس مرن في المخبر)، فبسبب التخماد يعود إلى وجود قوى معيقة للحركة تؤثر على حركة الجملة الميكانيكية، فتفقد طاقة إلى الوسط الخارجي ويظهر ذلك من خلال تناقص تدريجي لسعة الاهتزازات حتى تتعدم.

ومن أجل المحافظة على سعة الاهتزازات ثابتة يجب تعويض بشكل مستمر كل الطاقة الضائعة ويتم ذلك بواسطة جمل مغذية (أجهزة خاصة) مثل النابض الحزوني في بعض الساعات اليدوية أو استعمال نقل مضاد في حركة نواس ساعة حائطية.

- أثناء تغذية الاهتزازات نحصل على جملة ميكانيكية مهتزة مغذاة غير متخامدة وفق نظامين:



تغذية الاهتزازات

نظام إنتقالي: يكون في بداية الاهتزازات، وتزداد قيمة الطاقة المعوضة تدريجياً على حسب مقدار الطاقة الضائعة، ويظهر ذلك في البيان من خلال التزايد التدريجي لسعة الاهتزازات الجملة الميكانيكية.

الجملة الميكانيكية في هذا النظام تهتز بواسطة طاقتها والطاقة المعوضة.

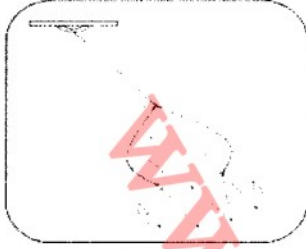
نظام دائم: يكون عند فقدان الجملة الميكانيكية كل طاقتها وتصبح الجملة تهتز بواسطة الطاقة المعوضة فقط، حيث تكون قيمة هذه الطاقة في النظام ثابتة لذلك تظهر في البيان سعة الاهتزازات ثابتة.

- عند تغذية الاهتزازات في النواس المرن الأفقي (أي تعويض له الطاقة الضائعة) يصبح يهتز وفق المعادلة التفاضلية

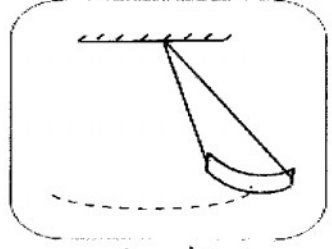
$$x(t) = X \cos(\omega_0 t + \phi_0) \quad \text{وحلها من الشكل:} \quad \frac{d^2 x}{dt^2} + x(t) = 0 \quad \text{التالية:}$$

النواس الثقالي

النواس الثقالي في الحياة اليومية



ممخضنة



الأرجوحة

- شينى من التاريخ:

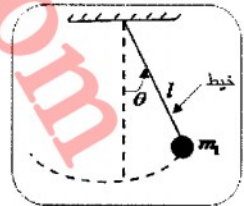
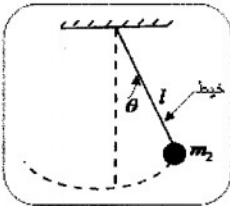
عاش غاليليو غاليليو في الفترة الممتدة ما بين (1564م-1642م) وهو عالم فيزيائي وفلكي إيطالي، من الأوائل الذين وضعوا الرياضيات لشرح الظواهر الفيزيائية ويعود له الفضل في إعطاء الرياضيات دوراً أساسياً في نمو القوانين الفيزيائية وصياغتها، وهو الذي شبه الكون بكتاب كبير مفتوح أمامنا لغته الرياضيات، ومن مؤسسي الطريقة التجريبية في العلوم الفيزيائية. لما كان عمره 19 سنة، أي في عام 1583م خلال تواجده في كنيسة (cathédrale de Pise) شاهد ثريتين كبيرتين متماثلتين معلقتين بسلسلتين متماثلتين تهتزان بنفس الدور، بالرغم من اختلافهما في الكتلة. استوحى من هذه الملاحظة فكرة لدراسة النواس الثقالي.

للمزيد عن غاليليو:

- <http://chronomath.irmm.univ.fr/chronomath/galilee.html>
- <http://galileo.imss.firenze.it/museo/b/galileo.html>
- <http://xavier.info/coursmath/bio/galilee.htm>

تجربة غاليليو غاليليو

أخذ غاليليو كرتين الأولى من الرصاص كتلتها m_1 والثانية من الفلين كتلتها m_2 حيث: $m_1 > 100m_2$ (m_1 أكبر بكثير من m_2 100 مرة)) وعلق كلا منهما بخيطين رقيقين لهما نفس الطول (l) وثبت كلا منهما من الأعلى، أراحهما عن وضعهما الشاقولي وتركهما لحالهما في نفس اللحظة.

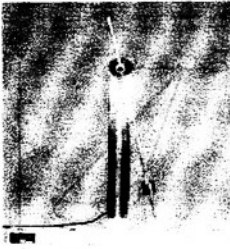


ملاحظة غاليليو:

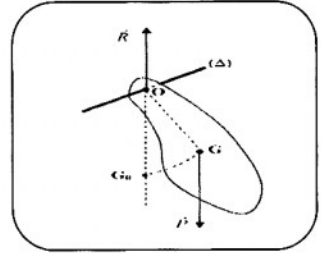
لاحظ غاليليو أن الكرتين تنجز 100 اهتزازة كاملة خلال نفس الزمن، أي أن الكرتين تهتزتان بنفس الدور. ماذا تستنتج؟
نستنتج من هذه التجربة أن دور اهتزازات هذا النواس لا يتعلق بالكتلة (لا يتأثر بكتلة الكرة).

تعريف النواس الثقالي

النواس الثقالي هو كل جملة بإمكانها أن تهتز حول محور أفقي (Δ) ثابت لا يمر من مركز عطالته.



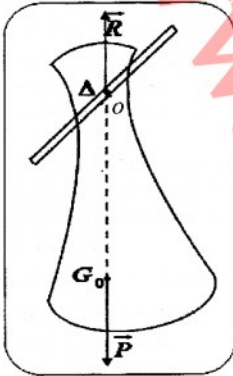
النواس الثقالي في المختبر



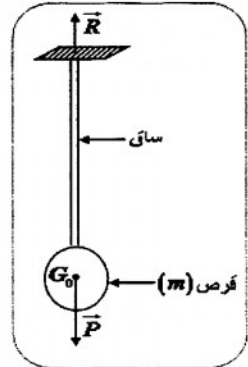
النواس الثقالي

وضع التوازن المستقر للنواس الثقالي

وضع التوازن المستقر للنواس الثقالي هو الذي يكون فيه مركز عطالته G أسفل وعلى الشاقول المار من نقطة تعليق النواس (O).



وضع التوازن



وضع التوازن

دراسة اهتزازات نواس ثقالي

- الدراسة التجريبية:

- تجربة 1:

نزح النواس الثقالي عن وضع توازنه المستقر بزاوية θ ونتركه لحاله.

- الملاحظة:

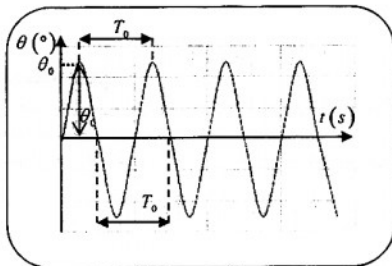
نلاحظ أن النواس الثقالي يهتز اهتزازات حرة حول شاقول نقطة تعليق.

- تجربة 2:

نعيد التجربة السابقة أي نزح النواس الثقالي عن وضع توازنه المستقر بزاوية θ ونتركه لحاله، وذلك في حالة عدم وجود الاحتكاكات (التخامد ضعيف جدا) وبواسطة تجهيز مناسب (رأس اهتزازات بذاكرة أو نظام إنقاط التسجيل) نحصل على منحنى تطور الفاصلة الزاوية θ بدلالة الزمن.

- الملاحظة:

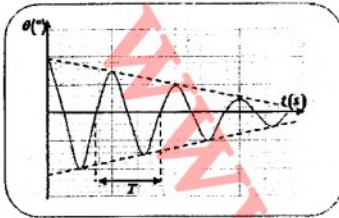
نلاحظ من خلال المنحنى أن النواس تكون له حركة دورية أي الاهتزازات دورية.



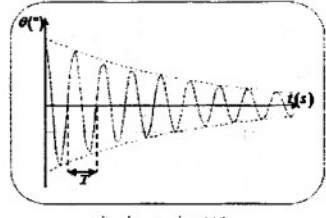
مخطط الفاصلة الزاوية

- نتيجة: حركة النواس التآلي دورية في حالة عدم وجود الاحتكاكات.
- تجربة 3:
- نكرر التجربة السابقة ولكن في هذه المرة الاحتكاكات موجودة:

- أ- احتكاكات مائعة (هواء، سائل):
نسل المنحنى الآتي.
في هذه الحالة تكون الاهتزازات شبه دورية، تتناقص سعتها بشكل غير خطي.
- ب- احتكاكات صلبة (احتكاكات عل مستوى محور الدوران):
نسل المنحنى الآتي.
في هذه الحالة تكون الاهتزازات شبه دورية، تتناقص سعتها بشكل خطي.



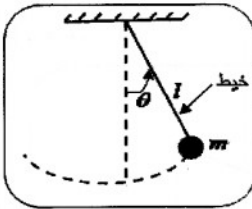
احتكاكات صلبة



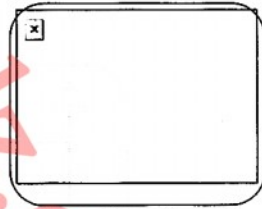
تخامت في وسط مائع

النواس البسيط

تعريفه: يتألف من خيط عديم الامتطاط (غير مرن) طوله l مهمل الكتلة معلق بنهايته الحرة جسم نقطي m أبعاده مهمله بالنسبة لطول الخيط، ويهتز بفعل ثقله.



نواس بسيط

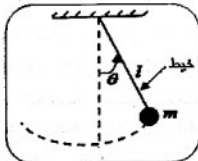


النواس البسيط في المختبر

حالة اهتزازات حرة غير متخامدة

- الدراسة التجريبية للعوامل المؤثرة على دور النواس البسيط:
- تأثير السعة الزاوية:
- تجربة:

نزيح النواس عن وضع توازنه بسعة زاوية 2° ثم نتركه لحاله ونقيس بواسطة ميقاتية زمن 10 اهتزازات كاملة ثم نحسب زمن الاهتزازة الواحدة (الدور). نكرر التجربة من أجل ساعات زاوية متزايدة وندون النتائج في الجدول التالي:



نواس بسيط

$\theta(^\circ)$	2	5	10	15	20	30	45	60
$T_0(s)$	1.60	1.60	1.60	1.61	1.61	1.63	1.66	1.71

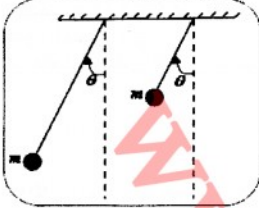
ملاحظة:

نلاحظ من أجل ساعات زاوية أقل من 10° أن قيمة الدور ثابتة، ومن أجل ساعات زاوية أكبر من 10° أن قيمة الدور تزداد.

- نتيجة: دور الاهتزازات مستقل عن السعة الزاوية (من أجل سعات صغيرة).

تأثير طول الخيط

- دراسة تجريبية: نحافظ على السعة صغيرة ونكرر التجربة السابقة من أجل عدة قيم متزايدة لطول الخيط وندون النتائج في الجدول التالي:



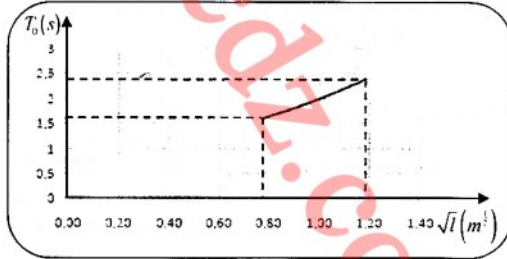
تأثير طول الخيط

$l(m)$	$T_0(s)$	$\sqrt{l}\left(m^{\frac{1}{2}}\right)$
0.60	1.6	
0.80	1.8	
1.0	2.0	
1.2	2.2	
1.4	2.4	

- 1- أكمل الجدول.
2- أرسم البيان $T_0 = f(\sqrt{l})$.
3- تحقق أن T_0 يتناسب طرديا مع $\sqrt{l}$.
الحل:
1- الجدول:

$\sqrt{l}\left(m^{\frac{1}{2}}\right)$	0.77	0.89	1	1.09	1.18
--	------	------	---	------	------

- 2- البيان $T_0 = f(\sqrt{l})$



- 3- البيان خط مستقيم معادلته من الشكل $T_0 = C''\sqrt{l}$ حيث C'' ميل المستقيم وبالتالي T_0 يتناسب طرديا مع $\sqrt{l}$.
نتيجة:
تزداد قيمة دور الاهتزازات كلما ازداد طول الخيط.
قيمة دور الاهتزازات للنواس البسيط T_0 تتناسب طرديا مع الجذر التربيعي لطول خيط النواس أي: $T_0 = C''\sqrt{l}$.

تأثير الجاذبية: (استعمال محاكاة)

- لشحن المحاكاة: <http://wontu.club.fr>
نجعل طول النواس ثابتا $l = 0.72m$ والسعة صغيرة $\theta = 6^\circ$ ، ونكرر التجربة السابقة في أماكن مختلفة باستعمال المحاكاة.
نسجل النتائج في الجدول التالي:

المكان	الأرض	المريخ	سطح القمر
$g (m/s^2)$	9.81	3.72	1.6
$T_0 (s)$	1.70	2.76	4.21
$\frac{1}{\sqrt{g}}$			

1- أكمل الجدول.

2- أرسم البيان $T_0 = f\left(\frac{1}{\sqrt{g}}\right)$.

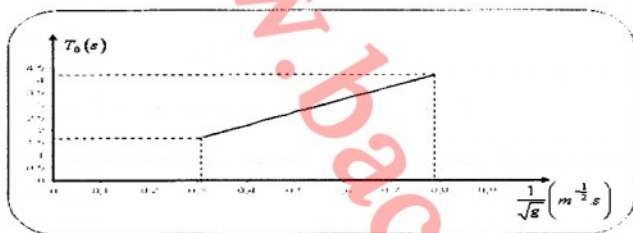
3- ماذا تستنتج؟

الحل:

1- الجدول:

$\frac{1}{\sqrt{g}}$	0.31	0.51	0.79
----------------------	------	------	------

2- البيان $T_0 = f\left(\frac{1}{\sqrt{g}}\right)$:



3- نلاحظ من الجدول كلما ازدادت الجاذبية g تتناقص قيمة دور الاهتزازات T_0 .

- نستنتج أن T_0 يتناسب عكسيا مع $\sqrt{g}$.

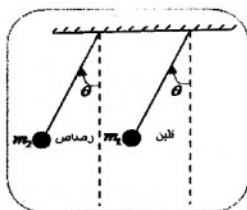
- من البيان نستنتج أن قيمة دور الاهتزازات T_0 تزداد كلما ازداد المقدار $\frac{1}{\sqrt{g}}$ أي: $T_0 = C \sqrt{\frac{1}{g}}$

تأثير الكتلة

- تجربة:

نجعل طول الخيط ثابت ($l = 0.72m$) والسعة صغيرة $\theta = 6^\circ$ ، ونكرر التجربة السابقة في نفس المكان ($g = 9.81m/s^2$) من أجل عدة كتل مختلفة.

نسجل النتائج في الجدول التالي:



تأثير الكتلة

الدور $T_0 (s)$	الكتلة $m (Kg)$
1.70	0.2
1.70	0.3
1.70	0.4
1.70	0.5

1- قارن قيم الدور المتحصل عليها.

2- ماذا تستنتج؟

الحل:

1- قيم دور الاهتزازات المتحصل عليها متساوية.

2- نستنتج أن قيمة دور الاهتزازات T_0 للنواس البسيط لا تتعلق بالكتلة m .

نتيجة

الدور الذاتي T_0 للنواس البسيط لا يتعلق بالكتلة ومتناسب طرديا مع طول الخيط ويتناسب عكسيا مع قيمة الجاذبية.

عبارة الدور الذاتي T_0

• نبين أن $T_0 = C^{te} \sqrt{\frac{l}{g}}$ باستعمال التحليل البعدي:

- طول الخيط l يعبر عنه بـ L أي: $[l] = L$
- الجاذبية g يعبر عنها بـ $L.T^{-2}$ أي: $[g] = L.T^{-2}$
- C^{te} بدون بعد.

$$\left[\frac{l}{g}\right] = \frac{L}{L.T^{-2}} = T^2 \text{ هو: } \frac{l}{g}$$

$$\left[\sqrt{\frac{l}{g}}\right] = T \text{ هو: } \sqrt{\frac{l}{g}}$$

بما أن $T = T_0$ إذا الدور متجانس مع الزمن ومنه: $T_0 = C^{te} \sqrt{\frac{l}{g}}$

• نكرر نفس التجربة السابقة باستعمال خيط طوله $l = 0.72m$ وفي مكان تكون فيه الجاذبية $g = 9.81m/s^2$ نجد: $T_0 = 1.70s$

$$C^{te} = \frac{T_0}{\sqrt{\frac{l}{g}}} = \frac{1.70}{\sqrt{\frac{0.72}{9.81}}} = 6.28 = 2\pi \text{ ومنه: } T_0 = C^{te} \sqrt{\frac{l}{g}}$$

$$C^{te} = 2\pi \text{ إذا:}$$

الدور الذاتي للنواس البسيط من أجل ساعات صغيرة يعطى بالعلاقة:

$$T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}}$$

ملاحظات

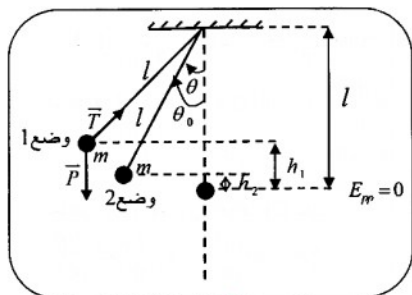
• دور النواس البسيط من أجل ساعات معتبرة يعطى بالعلاقة: $T = T_0 \left(1 + \frac{\theta^2}{16}\right)$ حيث $\theta(\text{rad})$

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}} \left(1 + \frac{\theta^2}{16}\right) \text{ أي:}$$

• من أجل ساعات صغيرة دور النواس البسيط يعطى بالعلاقة $T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}}$ ونقول بأن الاهتزازات متوافقة

(الاهتزازات بنفس الدور)

المعادلة التفاضلية:



نواص بسيط

- الجملة المدروسة: (كرية، أرض).
- المعلم المختار: معلم مرتبط بالأرض.
- نزيح الجملة عن وضع توازنها بزاوية θ_0 (وضع 1) ونتركها بدون سرعة.
- نجد الحصلة الطاقوية بين الوضع 1 و الوضع 2 عندما تصنع الجملة زاوية θ مع الشاقول وذلك حسب مبدأ إنحفاظ الطاقة.

$$E_{pp1} + E_{c1} + W_T = E_{pp2} + E_{c2}$$

$$mgh_1 + 0 + 0 = mgh_2 + \frac{1}{2}mv^2(t)$$

$$mgh_1 - mgh_2 = \frac{1}{2}mv^2(t)$$

$$mg(h_1 - h_2) = \frac{1}{2}mv^2(t)$$

$$2g(h_1 - h_2) = v^2(t) \dots \dots (1) \text{ ومنه:}$$

لاحظ من الشكل أن:

$$\begin{cases} \cos \theta_0 = \frac{l - h_1}{l} \\ \cos \theta = \frac{l - h_2}{l} \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} l \cos \theta_0 = l - h_1 \\ l \cos \theta = l - h_2 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} h_1 = l - l \cos \theta_0 \\ h_2 = l - l \cos \theta \end{cases}$$

$$h_1 - h_2 = (l - l \cos \theta_0) - (l - l \cos \theta) \Rightarrow h_1 - h_2 = -l \cos \theta_0 + l \cos \theta$$

$$\text{أي: } h_1 - h_2 = l(\cos \theta - \cos \theta_0)$$

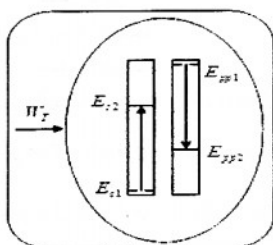
بالتعويض $(h_1 - h_2)$ في العلاقة (1) نجد: $2gl(\cos \theta - \cos \theta_0) = v^2(t)$

نشق الطرفين بالنسبة للزمن:

$$\frac{d}{dt}[2gl(\cos \theta - \cos \theta_0)] = \frac{d}{dt}[v^2(t)]$$

$$2gl \frac{d}{dt}[(\cos \theta - \cos \theta_0)] = \frac{d}{dt}[v^2(t)]$$

$$2gl \left[\frac{d(\cos \theta)}{dt} - \frac{d(\cos \theta_0)}{dt} \right] = \frac{d}{dt}[v^2(t)]$$



- وفق مشتق الدالتين $(f \times g)$:

$$(f \times g)' = (f' \times g) + (f \times g')$$

$$\begin{cases} v^2 = v \times v \\ v = f \\ v = h \end{cases} \quad \text{نضع:}$$

$$\begin{cases} (f \times g)' = (f' \times g) + (f \times g') \\ (v \times v)' = \left(\frac{dv}{dt} \times v \right) + \left(v \times \frac{dv}{dt} \right) = 2v \frac{dv}{dt} \end{cases} \quad \text{ومنه:}$$

$$\frac{d(\cos \theta)}{dt} = -\sin \theta \frac{d\theta}{dt} \quad \text{بما أن } \theta \text{ متغير فإن:}$$

$$\cos \theta_0 = C^{nc} \quad \text{بما أن } \theta_0 \text{ مقدار ثابت فإن: ثابت}$$

$$\frac{d(\cos \theta_0)}{dt} = 0 \quad \text{إذا:} \quad \frac{d(C^{nc})}{dt} = 0 \quad \text{ومنه:}$$

$$\frac{dv^2}{dt} = \frac{d(v \times v)}{dt}$$

$$\frac{dv^2}{dt} = \left[\left(\frac{dv}{dt} \times v \right) + \left(v \times \frac{dv}{dt} \right) \right] \quad \text{لدينا:}$$

$$\frac{dv^2}{dt} = 2v \frac{dv}{dt}$$

لاحظ طريقة الاشتقاق

$$2gl \left(-\sin \theta \frac{d\theta}{dt} + 0 \right) = 2v(t) \frac{dv}{dt} \dots\dots\dots (2)$$

$$\frac{dv}{dt} = \frac{d}{dt} \left[l \frac{d\theta}{dt} \right] \text{ لدينا: } v(t) = l \frac{d\theta}{dt} \dots\dots\dots (3) \text{ ومنه:}$$

$$\frac{dv}{dt} = l \frac{d}{dt} \times \frac{d\theta}{dt} \Rightarrow \frac{dv}{dt} = l \frac{d^2\theta}{dt^2} \dots\dots\dots (4)$$

نعوض (3) و (4) في العلاقة (2) نجد:

$$-2gl \sin \theta \frac{d\theta}{dt} = 2 \times l \frac{d\theta}{dt} \times l \frac{d^2\theta}{dt^2}$$

$$-gl \sin \theta \frac{d\theta}{dt} = l^2 \frac{d\theta}{dt} \times \frac{d^2\theta}{dt^2}$$

$$-g \sin \theta(t) = \frac{d^2\theta}{dt^2}$$

$$\frac{d^2\theta}{dt^2} + \frac{g}{l} \sin \theta(t) = 0$$

معادلة تفاضلية من الرتبة الثانية تميز حركة دورية غير جيبية.

$$\frac{d^2\theta}{dt^2} + \frac{g}{l} \theta(t) = 0 \dots\dots\dots (5) \text{ نجد: } \sin \theta \approx \theta(\text{rad}) \text{ نكتب } (\theta < 10^\circ) \text{ من أجل ساعات صغيرة}$$

معادلة تفاضلية من الرتبة الثانية ومتجانسة تميز حركة دورية جيبية وحلها من الشكل: $\theta(t) = \theta_0 \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$ حيث:

θ : الفاصلة الزاوية (المطال الزاوي).

θ_0 : السعة الزاوية (المطال الأعظمي).

ω_0 : النبط الذاتي.

$(\omega_0 t + \varphi_0)$: الصفحة.

φ_0 : الصفحة الابتدائية.

- نشق المعادلة الزمنية $\theta(t) = \theta_0 \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$ مرتين بالنسبة للزمن نجد:

$$\frac{d\theta}{dt} = -\theta_0 \omega_0 \sin(\omega_0 t + \varphi_0) \text{ السرعة الزاوية:}$$

$$\frac{d^2\theta}{dt^2} = -\theta_0 \omega_0^2 \cos(\omega_0 t + \varphi_0) \text{ التسارع الزاوي:}$$

$$\frac{d^2\theta}{dt^2} = -\theta_0 \omega_0^2 \cos(\omega_0 t + \varphi_0) \Rightarrow \frac{d^2\theta}{dt^2} = -\omega_0^2 \theta(t) \text{ ومنه:}$$

$$\frac{d^2\theta}{dt^2} - \omega_0^2 \theta(t) = 0 \dots\dots\dots (6) \text{ إذا:}$$

$$\omega_0^2 = \frac{g}{l} \Rightarrow \omega_0 = \sqrt{\frac{g}{l}} \text{ نجد: (5) و (6)}$$

$$T_0 = \frac{2\pi}{\omega_0} = \frac{2\pi}{\sqrt{\frac{g}{l}}} \Rightarrow T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}} \text{ لدينا:}$$

T_0 : هو الدور الذاتي للاهتزازات الحرة الغير متخامدة، وحدته الثانية (s).

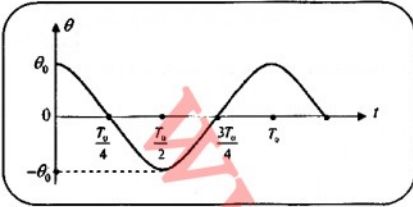
$$\text{التواتر الذاتي للحركة } (f_0): \frac{1}{T_0} = \frac{\omega_0}{2\pi} = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{g}{l}} \text{ وحنته الهرتز (Hz).}$$

- مخططات الحركة: للتبسيط نأخذ الصفحة الابتدائية ($\phi_0 = 0$)

- مخطط الفاصلة الزاوية $\theta(t)$:

عبارة الفاصلة الزاوية: $\theta(t) = \theta_0 \cos\left(\frac{2\pi}{T_0} t\right)$

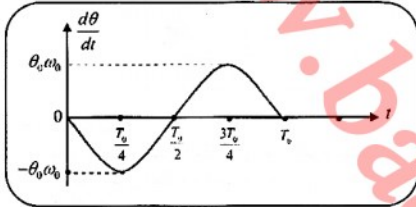
$t(s)$	0	$\frac{T_0}{4}$	$\frac{T_0}{2}$	$\frac{3T_0}{4}$	T_0
$\theta(rad)$	θ_0	0	$-\theta_0$	0	θ_0



- مخطط السرعة الزاوية $\frac{d\theta}{dt}$:

عبارة السرعة الزاوية: $\frac{d\theta}{dt} = -\theta_0 \omega_0 \sin\left(\frac{2\pi}{T_0} t\right)$

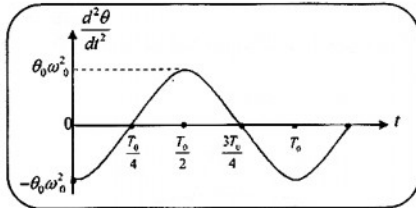
$t(s)$	0	$\frac{T_0}{4}$	$\frac{T_0}{2}$	$\frac{3T_0}{4}$	T_0
$\frac{d\theta}{dt}$	0	$-\theta_0 \omega_0$	0	$\theta_0 \omega_0$	0



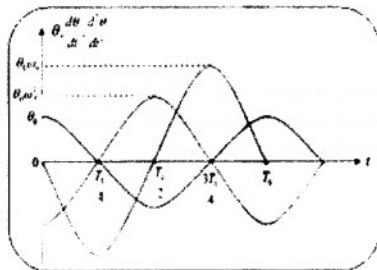
- مخطط التسارع الزاوي $\frac{d^2\theta}{dt^2}$:

عبارة التسارع الزاوي: $\frac{d^2\theta}{dt^2} = -\theta_0 \omega_0^2 \cos\left(\frac{2\pi}{T_0} t\right)$

$t(s)$	0	$\frac{T_0}{4}$	$\frac{T_0}{2}$	$\frac{3T_0}{4}$	T_0
$\frac{d^2\theta}{dt^2}$	$-\theta_0 \omega_0^2$	0	$\theta_0 \omega_0^2$	0	$-\theta_0 \omega_0^2$

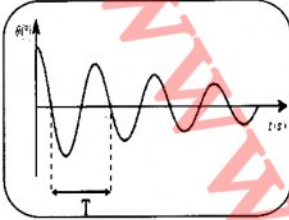


(مخططات الحركة (مخطط الفاصلة الزاوية و السرعة الزاوية و التسارع الزاوي)

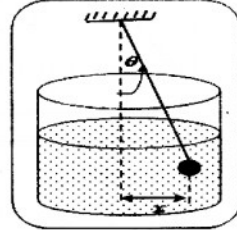


حالة اهتزازات حرة متخامدة

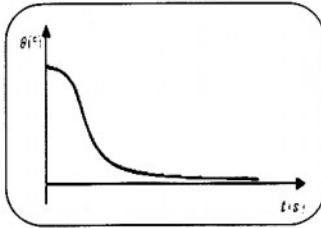
- تجربة 1:
نضع كتلة النواس البسيط داخل مائع لزوجته ضعيفة (ماء) ونقوم بإزاحته عن وضع توازنه المستقر، كما يبين الشكل الآتي.
- الملاحظة:
النواس يهتز وسعة الاهتزازات تتناقص تدريجيا مع الزمن حتى تتعدم.
- نتيجة:
الاهتزازات شبه دورية ذات دور T ومتخامدة، نحصل على نظام شبه دوري.



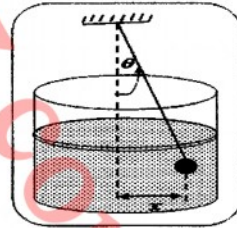
نظام شبه دوري



- تجربة 2:
نعيد التجربة السابقة ولكن في هذه المرة نضع كتلة النواس البسيط داخل وسط مائع لزوجته معتبرة (الزيت) أي الاحتكاكات المائعة تكون فعالة، ونقوم بإزاحة النواس البسيط عن وضع توازنه المستقر، كما يبين الشكل الآتي.
- الملاحظة:
النواس لا يهتز.
- نتيجة:
الاحتكاكات ذات قيمة كبيرة، النواس لا يهتز ويكون النظام لا دوري حرج.



نظام لا دوري حرج



للمزيد

http://www.walter-fendt.de/ph11f/pendulum_f.htm

محاكاة نواس بسيط غير متخامد:

<http://www.sciences.univ-nantes.fr/physique/perso/gtulloue/Meca/>

Oscillateurs/pend_pesant.html

محاكاة نواس بسيط متخامد:

العبارات الحرفية

النواس البسيط

- حالة اهتزازات حرة غير متخامدة
- المعادلة التفاضلية: $\frac{d^2\theta}{dt^2} + \frac{g}{l} \sin\theta(t) = 0$
- من أجل سعات صغيرة: $\frac{d^2\theta}{dt^2} + \frac{g}{l} \theta(t) = 0$
- النبض الذاتي: $\omega_0 = \sqrt{\frac{g}{l}}$
- الدور الذاتي: $T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}}$
- التواتر الذاتي: $f_0 = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{g}{l}}$
- الفاصلة الزاوية: $\theta(t) = \theta_0 \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$
- السرعة الزاوية: $\frac{d\theta}{dt} = -\theta_0 \omega_0 \sin(\omega_0 t + \varphi_0)$
- التسارع الزاوي: $\frac{d^2\theta}{dt^2} = -\theta_0 \omega_0^2 \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$

النواس المرن

- حالة اهتزازات حرة غير متخامدة
- قوة الإرجاع: $\|\vec{F}\| = k \cdot |X|$
- المعادلة التفاضلية: $\frac{d^2x}{dt^2} + \frac{k}{m} x(t) = 0$
- نبض الحركة (الذاتي): $\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$
- الدور الذاتي: $T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{m}{k}}$
- التواتر الذاتي: $f_0 = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{k}{m}}$
- الفاصلة: $x(t) = X \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$
- السرعة: $\frac{dx}{dt} = -X \omega_0 \sin(\omega_0 t + \varphi_0)$
- التسارع: $\frac{d^2x}{dt^2} = -X \omega_0^2 \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$

☆ التمرين - 1

يتألف نواس مرن أفقي من نابض مرن مهمل الكتلة حلقاته غير متلاصقة وجسم (S) كتلته $m = 1\text{Kg}$.

$$\frac{d^2x}{dt^2} + 100x(t) = 0$$

تتميز حركته بالمعادلة التفاضلية التالية:

1- هل الاهتزازات الحاصلة حرة ؟ لماذا؟

2- أحسب نبض الاهتزازات.

3- أحسب قيمة ثابت مرونة النابض.

الحل - 1 :

1- الاهتزازات الحاصلة حرة، لأن:

- المعادلة التفاضلية من الرتبة الثانية بالنسبة لـ x ومتجانسة. حلها من الشكل : $x(t) = X \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$
- الجملة (جسم، نابض) لا تخضع لمؤثر خارجي وبالتالي لا تتلقى طاقة من الوسط الخارجي.

2- نبض الاهتزازات : نطبق قانون نيوتن الثاني على الجسم (S) فنجد: $\vec{P} + \vec{F} + \vec{R} = m\vec{a}$

$\vec{P}$: ثقل الجسم (S).

$\vec{F}$: توتر النابض.

$\vec{R}$: فعل المستوي.

لدينا: $\vec{P} + \vec{R} = \vec{0}$ لأن $\vec{P}$ و $\vec{R}$ متساويتان في القيمة ومختلفتان في الاتجاه.

بالإسقاط على المحور (XOX') نجد: $\frac{d^2x}{dt^2} = -kx(t)$ ومنه:

$$\frac{d^2x}{dt^2} + \frac{k}{m}x(t) = 0 \dots\dots\dots (1)$$

وهي معادلة تفاضلية حلها من الشكل : $x(t) = X \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$

باشتقاق هذه المعادلة الزمنية بالنسبة للزمن مرتين نجد: $\frac{d^2x}{dt^2} = -\omega_0^2 X \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$ أي: $\frac{d^2x}{dt^2} = -\omega_0^2 x(t)$

$$\frac{d^2x}{dt^2} + \omega_0^2 x(t) = 0 \dots\dots\dots (2)$$

بالمطابقة مع المعادلة التفاضلية المعطاة: $\frac{d^2x}{dt^2} + 100x(t) = 0$ نجد: $\omega_0^2 = 100$ ومنه: $\omega_0 = 100\text{rad/s}$

3- قيمة ثابت مرونة النابض:

بمطابقة المعادلتين (1) و (2) نجد: $\omega_0^2 = \frac{k}{m}$ ومنه: $k = m \times \omega_0^2$ علما أن: $\omega_0^2 = 100\text{rad/s}$ و $m = 1\text{Kg}$

أي: $k = 100\text{N/m}$

☆ التمرين - 2

في الحياة اليومية أمثلة كثيرة عن الجمل المهتزة.

1- أذكر مثالين مختلفين وبين الفرق بينهما.

2- في البيان المقابل لدينا تغيرات الفاصلة بدلالة الزمن بالنسبة لجسم مهتز.

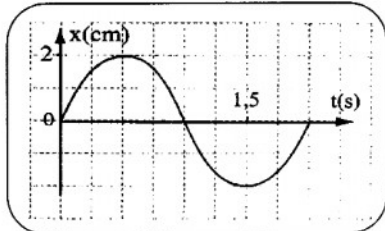
حدد من أجل هذا المهتز:

أ- سعة الحركة.

ب- الدور.

ج- التواتر.

د- السرعة العظمى.



الحل-2 :

- 1- مثالين مختلفين عن الجمل المهتزة في الحياة اليومية:
المثال الأول: رقائق ساعة الحائط، إذا ترك بهتز لحاله فهو ينجز اهتزازات ميكانيكية حرة غير متخادمة، فهي مغذاة إما بطريقة ميكانيكية أو بطريقة كهربائية لتعويض الطاقة الضائعة.
المثال الثاني: الأرجوحة، عندما تزاح عن وضع توازنها وتترك لحالها تقوم بحركة اهتزازية حرة متخادمة.
2- من البيان نحدد قيمة:

أ- سعة الحركة: أكبر قيمة للفاصلة x ، أي: $X = 2\text{cm} = 2 \times 10^{-2}\text{m}$

ب- الدور: لدينا: $\frac{3T}{4} = 1.5$ ومنه: $T = 2\text{s}$

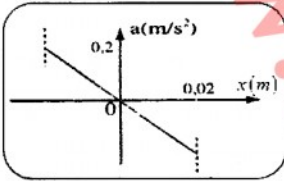
ج- التواتر: $f = \frac{1}{T} = 0.5\text{Hz}$

د- السرعة العظمى: لدينا عبارة السرعة $v(t) = -\omega_0 X \sin(\omega_0 t + \phi_0)$ تكون السرعة أعظمية من أجل:

$\sin(\omega_0 t + \phi_0) = \pm 1$ وبالتالي: $|V_{\max}| = \omega_0 X$ حيث: $\omega_0 = 2\pi f$

ومنه: $|V_{\max}| = 2\pi f X = 2\pi \times 0.5 \times 2 \times 10^{-2} = 6.28 \times 10^{-2}\text{m/s}$ أي: $|V_{\max}| = 2\pi f X$

التمرين - 3



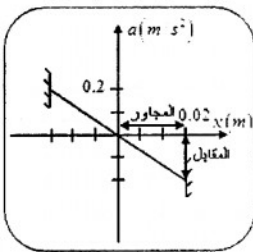
ينتقل جسم صلب على خط مستقيم.
يمثل البيان المقابل تغيرات تسارع حركته (a) بدلالة الفاصلة (x) :

- بين أن الجسم بهتز بحرية دون إخماد.
- أحسب دور اهتزازاته.
- عند اللحظة $t = 0$ كانت فاصلة المتحرك عظمى موجبة.
مثل تغيرات تسارع حركته بدلالة الزمن.

الحل-3:

- 1- تبين أن الجسم يقوم بحركة اهتزازية حرة غير متخادمة:

العبارة البيانية: محور الترتيب يمثل التسارع $a(t)$ ومحور الفواصل يمثل الفاصلة $x(t)$ ، أي: $a(t) = f(x)$.



البيان خط مستقيم يمر من المبدأ معادلته من الشكل: $a(t) = Cx(t)$

$C = \frac{-0.2}{0.02} = -10$ ميل المستقيم

ومنه: $a(t) = -10x(t)$

و لدينا: $a(t) = \frac{d^2x}{dt^2}$ أي: $\frac{d^2x}{dt^2} = -10x(t)$

إذا: $\frac{d^2x}{dt^2} + 10x(t) = 0 \dots \dots \dots (1)$

وهي معادلة تفاضلية من الرتبة الثانية بالنسبة لـ x ، لحركة اهتزازية حرة غير متخادمة.

- 2- الدور: المعادلة التفاضلية السابقة حلها من الشكل: $x(t) = X \cos(\omega_0 t + \phi)$

باستقنا حل المعادلة التفاضلية بالنسبة للزمن مرتين نجد: $\frac{d^2x}{dt^2} = -\omega_0^2 X \cos(\omega_0 t + \phi_0)$ أي: $\frac{d^2x}{dt^2} = -\omega_0^2 x(t)$

ومنه: $\frac{d^2x}{dt^2} + \omega_0^2 x(t) = 0 \dots \dots \dots (2)$

بالمطابقة بين المعادلتين (1) و (2) نجد: $\omega_0^2 = 10$ وبوضع $\omega_0^2 = 10$ أي: $\omega_0 = \pi \text{rad/s}$

ومنه: $T_0 = 2\text{s}$ إذا: $T_0 = \frac{2\pi}{\omega_0} = 2\text{s}$

3- تمثيل تغيرات التسارع بدلالة الزمن : $a = f(t)$

بما أن حل المعادلة التفاضلية من الشكل : $x(t) = X \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$.

عند $t = 0$ لدينا : $x(0) = X \cos(\omega_0(0) + \varphi_0)$ ومنه : (3) $x(0) = X \cos \varphi_0$

من الشروط الابتدائية لدينا عند اللحظة $t = 0$ فاصلة المتحرك أعظمية موجبة أي : (4) $x(0) = X$

ومن العلاقة (3) و (4) لدينا : $\begin{cases} x(0) = X \cos \varphi_0 \\ x(0) = X \end{cases}$ نستنتج أن : $\cos \varphi_0 = 1$ وبالتالي $\varphi_0 = 0$

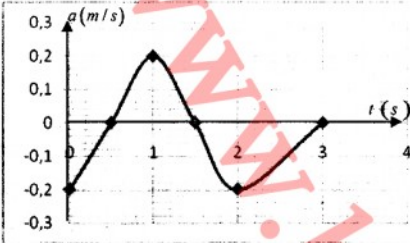
سعة الحركة هي أكبر قيمة للفاصلة x أي : $X = 2\text{cm} = 0.02\text{m}$ بالتعويض في المعادلة الزمنية

$x(t) = 0.02\text{m}$ نجد : $x(t) = X \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$

نشتق المعادلة $x(t)$ مرتين بدلالة الزمن نجد :

$a(t) = -\omega_0^2 X \cos \pi t$ أي : $a(t) = -0.2 \cos \pi t$

$t(s)$	0	$\frac{T_0}{4}$	$\frac{T_0}{2}$	$\frac{3}{2}T_0$	T_0
	0	0.5	1	1.5	2
$a(m/s^2)$	-0.2	0	+0.2	0	-0.2



الطريقة الثانية (طريقة استنتاجية) :

بما أن $x(t) = X \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$ و $\frac{d^2 x}{dt^2} = -\omega_0^2 x(t)$ نستنتج أن :

- تسارع الحركة يتناسب طرديا مع الفاصلة ويعاكسها في الإشارة، أي عندما تكون الفاصلة موجبة يكون التسارع سالبا والعكس صحيح.

- يكون التسارع أعظميا عندما تكون الفاصلة أعظمية أي :

$$x(t) = \pm X \Rightarrow a(t) = \pm \omega_0^2 X$$

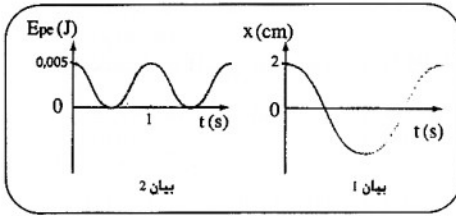
$$x(t) = +X \Rightarrow a(t) = -\omega_0^2 X$$

$$x(t) = -X \Rightarrow a(t) = +\omega_0^2 X$$

- يكون التسارع معدوما عند المرور بوضع التوازن (O) أي عندما تكون الفاصلة $x(t) = 0$.
ومنه نجد الجدول التالي :

$t(s)$	0	$\frac{T_0}{4}$	$\frac{T_0}{2}$	$\frac{3}{2}T_0$	T_0
	0	0.5	1	1.5	2
$x(m)$	$+X$	0	$-X$	0	$+X$
	0.02	0	-0.02	0	0.02
$a(m/s^2)$	$-\omega_0^2 X$	0	$+\omega_0^2 X$	0	$-\omega_0^2 X$
	-0.2	0	+0.2	0	-0.2

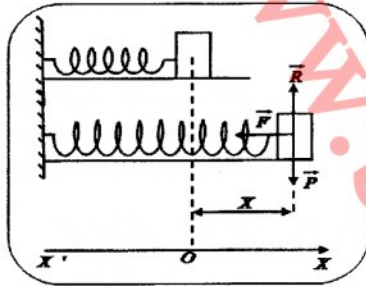
ونحصل على نفس البيان $a = f(t)$



يتألف نواس مرن أفقي من نابض مرن مهملة الكتلة حلقاته غير متلاصقة وجسم (S) كتلته m .
يمثل البيان (1) تغيرات فاصلة مركز عطالة الجسم أثناء حركته $x = f(t)$
ويمثل البيان (2) تغيرات الطاقة الكامنة المرئية $E_{pe} = f(t)$.

- 1- أوجد المعادلة التفاضلية للحركة.
- 2- اكتب المعادلة الزمنية للحركة.
- 3- عبر عن الطاقة الكامنة المرئية بدلالة (t).
- 4- أوجد قيمتي: m, k .

الحل-4:



1- المعادلة التفاضلية: نستنتج من البيان (1) أن الاحتكاكات غير موجودة لأن سعة الاهتزازات بقيت ثابتة بمرور الزمن.
بتطبيق قانون نيوتن الثاني على الجسم (s) نجد:

$$\vec{P} + \vec{R} = m\vec{a} \quad \vec{P} + \vec{R} = \vec{0} \quad \text{ولدينا:}$$

$$-kx(t) = ma \quad \text{نجد: } (X'OX) \text{ الحركة}$$

$$-kx(t) = m \frac{d^2x}{dt^2} \quad \text{أي: } a = \frac{d^2x}{dt^2}$$

$$-\frac{k}{m}x(t) = \frac{d^2x}{dt^2} \quad \text{نجد: } m$$

ومنه: $\frac{d^2x}{dt^2} + \frac{k}{m}x(t) = 0$ وهي معادلة تفاضلية من الرتبة الثانية بالنسبة لـ x حلها دالة جيبية بدلالة الزمن من الشكل: $x(t) = X \cos(\omega_0 t + \phi_0)$

2- كتابة المعادلة الزمنية للحركة:

المعادلة الزمنية للحركة من الشكل:

$$x(t) = X \cos(\omega_0 t + \phi_0) \quad (1)$$

سعة الحركة: من البيان (1) نستنتج قيمة السعة أي:

$$X = 2 \text{ cm} = 2 \times 10^{-2} \text{ m}$$

نبض الحركة ω_0 : من البيان (2) نستنتج قيمة الدور T_0

$$\text{أي: } \frac{T_0}{2} = 1 \quad \text{ومنه: } T_0 = 2 \text{ s}$$

$$\omega_0 = \frac{2\pi}{T_0} = \pi \text{ rad/s} \quad \text{لدينا:}$$

تعيين ϕ_0 : عند $t = 0$ لدينا: $x(0) = X$ أي السعة أعظمية موجبة وذلك من البيان (1).

ومنه المعادلة الزمنية (1) تكتب على الشكل التالي: $X = X \cos(\omega_0(0) + \phi_0)$ أي: $\cos \phi_0 = 1$ ومنه: $\phi_0 = 0$

$$x(t) = 2 \times 10^{-2} \cos(\pi t) \text{ cm} \quad \text{أو} \quad x(t) = 2 \times 10^2 \cos(\pi t) \text{ m}$$

3- عبارة الطاقة الكامنة المرئية بدلالة الزمن: $E_{pe}(t)$

$$E_{pe} = \frac{1}{2} kX^2 \cos^2(\omega_0 t + \phi_0) \quad \text{ومنه: } x(t) = X \cos(\omega_0 t + \phi_0) \quad \text{حيث: } E_{pe} = \frac{1}{2} kx^2(t)$$

4- قيمة ثابت المرونة k والكتلة m :

ثابت المرونة k :

من مخطط الطاقة (البيان (2))، لدينا: (1)..... $E_{pe(max)} = 0.005J$

ومن عبارة الطاقة، لدينا: $E_{pe(max)} = \frac{1}{2}kX^2$ مع: $X = 2 \times 10^{-2}m$ أي: $E_{pe(max)} = \frac{1}{2}k(2 \times 10^{-2})^2$

$$E_{pe(max)} = 2 \times 10^{-4}k \text{.....(3)}$$

من (2) و (3) نجد: $0.005 = 2 \times 10^{-4}k$ أي: $k = \frac{0.005}{2 \times 10^{-4}} = 25N/m$

الكتلة m :

لدينا: $T_0 = 2\pi\sqrt{\frac{m}{k}}$ ، بتربيع الطرفين نجد: $T_0^2 = 4\pi^2\frac{m}{k}$ ومنه: $m = \frac{kT_0^2}{4\pi^2}$ مع: $T_0 = 2s$

وبوضع $\pi^2 = 10$ نجد: $m = 2.5Kg$

التمرين 5 - ★★

يتألف نواس مرن شاقولي من نابض مرن ثابت مرونته (k) وحلقته

غير متلاصقة مهمل الكتلة وجسم (S) كتلته $m = 200g$.

يمثل البيان المقابل تغيرات سرعة مركز عطالة الجسم (S) بدلالة الزمن.

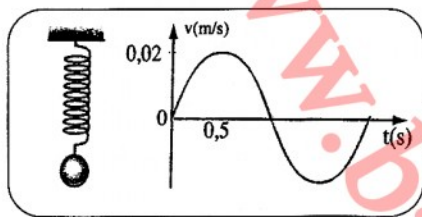
1- من البيان عين اللحظة التي من أجلها يكون التسارع أعظميا موجبا ثم أوجد قيمته.

2- بين أن الطاقة الحركية العظمى للكتلة (m) هي:

$$4 \times 10^{-5}J$$

3- مثل تغيرات الطاقة الحركية $E_c(t)$ بدلالة الزمن t .

4- أوجد قيمة k .



الحل-5:

1- تعيين اللحظة التي من أجلها يكون التسارع أعظميا موجبا:

لدينا عبارة التسارع بدلالة الزمن $a(t) = -\omega_0^2 X \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$ ، يكون التسارع أعظميا موجبا عندما يكون

$\cos(\omega_0 t + \varphi_0) = -1$ وبالتالي: $a(t)_{\max} = +\omega_0^2 X$ لأن $x(t) = X \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$ و $a(t)_{\max} = -\omega_0^2 X$

$\cos(\omega_0 t + \varphi_0) = -1$ هذا يعني أن: $\sin(\omega_0 t + \varphi_0) = 0$ وبالتالي: $v(t) = 0$ ، لأن:

$$v(t) = -\omega_0 X \sin(\omega_0 t + \varphi_0)$$

إذا التسارع أعظمي موجبا أي: $a(t)_{\max} = +\omega_0^2 X$ عندما تكون $\begin{cases} v(t) = 0 \\ x(t) = -X \end{cases}$

من البيان نجد أن السرعة تتعدم في اللحظات التالية: $t=0$ ، $t = \frac{T_0}{2}$ ، $t = T_0 = 2s$ ،

إذا السرعة تتعدم وتصبح بعد ذلك موجبة عند اللحظتين $t=0$ ، $t = T_0 = 2s$ ،

قيمة التسارع الأعظمي هي: $a(t)_{\max} = +X\omega_0^2$

من مخطط السرعة لدينا (1)..... $V_{\max} = X\omega_0 = 0.02$ و $\frac{T_0}{4} = 0.5$ ومنه: $T_0 = 2s$

$$\omega_0 = \frac{2\pi}{T_0} = \frac{2\pi}{2} = \pi \text{ rad/s}$$

نعوض قيمة ω_0 في العلاقة (1) نجد: $X = \frac{0.02}{\omega_0} = \frac{0.02}{\pi}$

إذًا: $a(t)_{\max} = \omega_0^2 X = \pi^2 \times \frac{0.02}{\pi} = 6.28 \times 10^{-2} m/s^2$

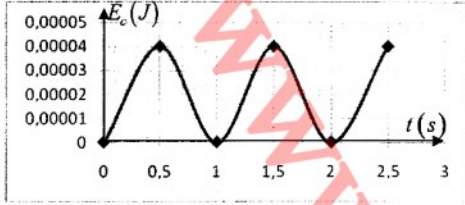
2- نبيان أن الطاقة الحركية العظمى للكتلة (m) هي $4 \times 10^{-5} J$

$m = 200g = 0.2Kg$ و $V_{\max} = X\omega_0 = 0.02m/s$ وبما أن $E_{c(\max)} = \frac{1}{2}mV_{\max}^2$ ومنه: $E_c = \frac{1}{2}mv^2(t)$

أي: $E_{c(\max)} = 4 \times 10^{-5} J$ إذًا: $E_{c(\max)} = \frac{1}{2}(0.2)(0.02)^2$

3- تمثيل مخطط الطاقة الحركية بدلالة الزمن:

من مخطط السرعة بدلالة الزمن نستنتج قيم $v(t)$ ونعوضها في العبارة $E_c = \frac{1}{2}mv^2(t)$ فنجد الجدول التالي:



$t(s)$	0	0.5	1	1.5	2
$v(m/s)$	0	0.02	0	-0.02	0
$E_c(J)$	0	4×10^{-5}	0	4×10^{-5}	0

التمرين - 6 ★★

نواس بسيط طول خيطه $l = 1.0m$ ، يهتز بحرية بسعة قدرها $10cm$ و يدور قدره $2.0s$.

- 1- هل الاهتزازات الحاصلة صغيرة السعة؟
- 2- ما هو تواتر الاهتزازات؟
- 3- ماهي قيمة الجاذبية الأرضية في مكان التجربة؟
- 4- حدد الوضع الذي تكون عنده السرعة عظمى؟
- 5- عين الفاصلة الزاوية التي يكون عندها التسارع الزاوي أعظميا موجبا.
- 6- مثل تغيرات التسارع الزاوي بدلالة الفاصلة الزاوية θ .

الحل-6:

1- الاهتزازات صغيرة السعة؟

لدينا من الشكل المقابل:



$tg(\theta_0) = \frac{X}{l} = \frac{0.1}{1} = 0.1rad \Rightarrow \theta_0 = tg^{-1}(0.1) = 0.099666rad$

ومنه: $\theta_0 = \frac{0.099666 \times 180^\circ}{\pi} = 5.71^\circ$
 $\{ \pi rad \rightarrow 180^\circ \Rightarrow \theta_0 = \frac{0.099666 \times 180^\circ}{\pi}$

بما أن $\theta_0 = 5.71^\circ < 10^\circ$ فإن الاهتزازات صغيرة السعة.

2- تواتر الاهتزاز: $f_0 = \frac{1}{T_0} = \frac{1}{2} = 0.5Hz$

3- قيمة الجاذبية الأرضية (g):

نعلم أن دور النواس البسيط من أجل الساعات الصغيرة هو: $T_0 = 2\pi\sqrt{\frac{l}{g}}$

ومنه: $T_0^2 = 4\pi^2 \frac{l}{g} \Rightarrow g = 4\pi^2 \frac{l}{T_0^2} = 4\pi^2 \frac{1}{4} = 9.86m/s^2$

4- الوضع الذي تكون عنده السرعة عظمى:

تكون السرعة أعظمية أثناء مرور النواس بوضع التوازن (شاقول نقطة التعليق) وعندها تكون $\theta(t) = 0$.

5- الفاصلة الزاوية التي يكون عندها التسارع أعظمياً موجبا:

$$\theta = \frac{d^2\theta}{dt^2} = -\theta_0 \omega_0^2 \cos(\omega_0 t + \varphi_0) \quad \text{عبارة التسارع الزاوي:}$$

$$\cos(\omega_0 t + \varphi_0) = -1 \quad \text{عندما يكون} \quad \frac{d^2\theta}{dt^2} = \theta_0 \omega_0^2 \quad \text{أي: أعظمي موجب أي:}$$

وبالتعويض $\cos(\omega_0 t + \varphi_0) = -1$ في عبارة الفاصلة الزاوية $\theta(t) = \theta_0 \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$ نجد:

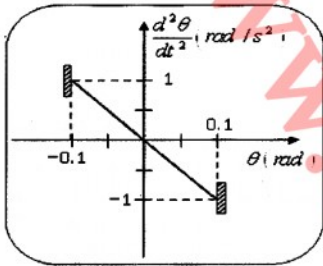
$$\theta(t) = \theta_0 (-1) \Rightarrow \theta(t) = -\theta_0 = -0.1 \text{ rad}$$

$$-6 \quad \text{تمثيل} \quad \frac{d^2\theta}{dt^2} \quad \text{بدلالة الفاصلة الزاوية} \quad \theta(t):$$

$$\begin{cases} \frac{d^2\theta}{dt^2} = -\theta_0 \omega_0^2 \cos(\omega_0 t + \varphi_0) \Rightarrow \frac{d^2\theta}{dt^2} = -\omega_0^2 \theta(t) \\ \omega_0 = \frac{2\pi}{T_0} = \frac{2\pi}{2} = \pi \text{ rad/s} \end{cases} \quad \text{لدينا:}$$

$$\frac{d^2\theta}{dt^2} = -10\theta(t) \quad \text{نضع} \quad \pi^2 = 10 \quad \text{منه:} \quad \frac{d^2\theta}{dt^2} = -\pi^2 \times \theta(t)$$

من العلاقة $\frac{d^2\theta}{dt^2} = -10\theta(t)$ نستنتج أن البيان عبارة عن خط مستقيم يمر من المبدأ.



$\theta(t) (\text{rad})$	$-\theta_0 = -0.1$	0	$+\theta_0 = 0.1$
$\frac{d^2\theta}{dt^2} (\text{rad/s}^2)$	+1	0	-1

التمرين - 7 ★★

يتألف نواس بسيط من خيطه طوله (l) ، يحمل جسماً نقطياً كتلته (m) .

1- عرف دور النواس البسيط.

2- إذا كانت عبارة الدور بدلالة المقادير k, m, l معطاة بالعلاقة التالية: $T = km^x l^y g^z$.

حيث k ثابت، g تسارع الجاذبية الأرضية.

عين كلا من x, y, z . ماذا تستنتج؟

3- إذا كانت قيمة الدور 2s من أجل $l = 1m$ عين قيمة g في مكان التجربة.

الحل-7:

1- دور النواس البسيط هو الزمن اللازم لمرور النواس مرورين متعاقبين من نفس الوضع وفي نفس الاتجاه (الدور هو زمن انتحاز اهتزازة واحدة).

2- العلاقة المعطاة (1) $T = km^x l^y g^z$ تتوافق مع دور الاهتزازات صغيرة السعة $T = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}}$

$$\text{وبالتالي نجد:} \quad T = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}} \Rightarrow T = (2\pi) \left(\frac{l}{g} \right)^{\frac{1}{2}} = (2\pi) \frac{(l)^{\frac{1}{2}}}{(g)^{\frac{1}{2}}} = (2\pi) (l)^{\frac{1}{2}} (g)^{-\frac{1}{2}}$$

$$T = (2\pi) (m)^0 (l)^{\frac{1}{2}} (g)^{-\frac{1}{2}} \dots \dots (2) \quad \text{بما أن } (m)^0 = 1 \quad \text{يمكن أن نضع:}$$

$$\left(z = -\frac{1}{2} \quad y = \frac{1}{2} \quad x = 0 \right) \quad \text{نجد: (2) و (1) بالمطابقة بين}$$

نستنتج أن در النواس البسيط لا يتعلق بالكتلة.
3- قيمة الجاذبية g :

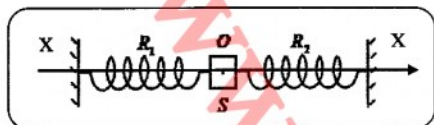
$$T = 2\pi\sqrt{\frac{l}{g}} \Rightarrow T^2 = 4\pi^2 \frac{l}{g} \Rightarrow g = 4\pi^2 \frac{l}{T^2}$$

$$g = 4\pi^2 \times \frac{1}{4} = \pi^2 = 9.86 \text{ m/s}^2 \text{ تطبيق عددي:}$$

التمرين 8

في الشكل التالي، لدينا نابضان مرنان (R_1, R_2) مهملا الكتلة حلقتهما غير متلاصقة، ثابتا مرونتهما على الترتيب $k_1 = 40 \text{ N/m}, k_2 = 50 \text{ N/m}$ بامكانه أن ينزلق دون احتكاك على مسو أفقي. التابضان في وضع راحة.

نزيح الجسم (S) عن وضع توازنه في الاتجاه الموجب للمحور ($X'OX$) بمقدار 2 cm ثم نتركه لحاله دون سرعة ابتدائية.



1- أوجد المعادلة التفاضلية للجملة المهتزة.

2- أكتب عبارة الدور و أوجد قيمته.

3- عند اللحظة $t_0 = 0$ يمر الجسم (S) من وضع التوازن في الاتجاه الموجب.

أكتب المعادلة الزمنية لحركته $x = f(t)$.

4- احسب قيمة سرعته عند اللحظة t_0 واستنتج قيمة سرعته عند الحظتين $t_1 = \frac{T_0}{4}, t_2 = \frac{T_0}{2}$.

الحل-8:

1- المعادلة التفاضلية للجملة المهتزة:

الجسم (S) يخضع إلى أربعة قوى:

$\vec{P}$: ثقل الجسم (S).

$\vec{R}$: رد فعل المستوي.

$\vec{F}_1$: توتر النابض R_1 .

$\vec{F}_2$: توتر النابض R_2 .

بتطبيق القانون الثاني لنيوتن $\sum \vec{F}_{ext} = m\vec{a}$

أي: $\vec{P} + \vec{R} + \vec{F}_1 + \vec{F}_2 = m\vec{a}$ و $\vec{P} + \vec{R} = \vec{0}$

بالإسقاط على محور الحركة (XOX') نجد:

$$-(k_1 + k_2)x(t) = m \frac{d^2x}{dt^2} \text{ أي: } -k_1x(t) - k_2x(t) = ma$$

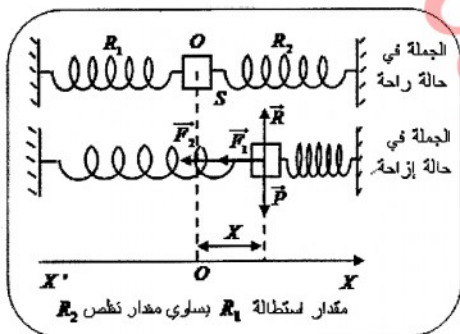
نقسم الطرفين على m نجد: $-\frac{(k_1 + k_2)}{m}x(t) = \frac{d^2x}{dt^2}$ ومنه: (1) $\frac{d^2x}{dt^2} + \frac{(k_1 + k_2)}{m}x(t) = 0$

وهي معادلة تفاضلية من الرتبة الثانية النسبة لـ x وحلها من الشكل: (2) $x(t) = X \cos(\omega_0 t + \phi_0)$

2- عبارة الدور تنشق المعادلة (2) بالنسبة للزمن مرتين نجد: $\frac{dx}{dt} = -\omega_0 X \sin(\omega_0 t + \phi_0)$

ثم $\frac{d^2x}{dt^2} = -\omega_0^2 X \cos(\omega_0 t + \phi_0)$ أي: $\frac{d^2x}{dt^2} = -\omega_0^2 x(t)$ ومنه: (3) $\frac{d^2x}{dt^2} + \omega_0^2 x(t) = 0$

بالمطابقة بين المعادلتين (1) و (3) نجد: $\omega_0^2 = \frac{k_1 + k_2}{m}$ ومنه: $\omega_0 = \sqrt{\frac{k_1 + k_2}{m}}$



$$T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{m}{k_1 + k_2}} \text{ : لدينا } T_0 = \frac{2\pi}{\omega_0} \text{ ومنه:}$$

$$T_0 = 0.42s \text{ : إذا } T_0 = 2 \times 3.14 \sqrt{\frac{0.4}{40+50}} \text{ قيمة الدور:}$$

3- كتابة المعادلة الزمنية للحركة $x = f(t)$

تعين φ_0 : لما $t = 0$, $x(0) = 0$ (مرور من وضع التوازن)

$$\text{نعوض في المعادلة (2) } x \cos \varphi_0 = 0 \text{ أي: } \cos \varphi_0 = 0 \text{ ومنه: } \varphi_0 = \frac{\pi}{2} \text{ أو } \varphi_0 = \frac{3\pi}{2}$$

المرور بالاتجاه الموجب يعني السرعة موجبة $v(t) = 0$ أي: $v(t) = -\omega_0 X \sin(\omega_0 t + \varphi_0) > 0$

$$\text{لما } t = 0 \text{ لدينا: } v(0) = -\omega_0 X \sin \varphi_0 > 0 \text{ أي أن: } \sin \varphi_0 < 0 \text{ ومنه: } \varphi_0 = \frac{3\pi}{2}$$

$$\text{نبض الحركة: } \omega_0 = \frac{2\pi}{T_0} = \frac{2\pi}{0.42} \approx 15 \text{ rad/s}$$

سعة الحركة: هي القيمة التي أزعجا بها الجسم (S) عن وضع توازنه، أي: $X = 2 \text{ cm} = 0.02 \text{ m}$

$$\text{المعادلة الزمنية: } x = 0.02 \cos(15t + \frac{3\pi}{2}) \dots\dots\dots (m)$$

4- قيمة السرعة عند المرور بوضع التوازن (عند اللحظة $t = 0$):

لما $t = 0$ أي عند المرور بوضع التوازن تكون السرعة أعظمية موجبة $v(0) = v(t)_{\max} = +\omega_0 X$

$$\text{ومنه: } v(0) = 15 \times 0.02 = 0.3 \text{ m/s}$$

الطريقة الثانية: لدينا المعادلة الزمنية للسرعة $v(t) = -\omega_0 X \sin(\omega_0 t + \varphi_0)$

$$\text{ومنه: } v(t) = -0.3 \sin\left(15t + \frac{3\pi}{2}\right) \text{ أي: } v(t) = -0.02 \times 15 \sin\left(15t + \frac{3\pi}{2}\right)$$

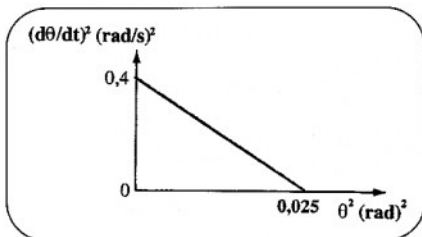
$$\text{أو (4) } v(t) = -0.3 \sin\left(\frac{2\pi}{T_0} t + \frac{3\pi}{2}\right) \dots\dots\dots \text{ عند تعويض } t = 0 \text{ نجد: } v(0) = 0.3 \text{ m/s}$$

$$\text{قيمة السرعة لما } t_1 = \frac{T_0}{4} \text{ : نعوض: } t_1 = \frac{T_0}{4} \text{ في المعادلة (4) } v\left(\frac{T_0}{4}\right) = -0.3 \sin\left(\frac{2\pi}{T_0} \times \frac{T_0}{4} + \frac{3\pi}{2}\right)$$

$$\text{إذا: } v(t_1) = 0 \left\{ \begin{array}{l} v\left(\frac{T_0}{4}\right) = -0.3 \sin\left(\frac{\pi}{2} + \frac{3\pi}{2}\right) \\ v\left(\frac{T_0}{4}\right) = -0.3 \sin(2\pi) \\ v\left(\frac{T_0}{4}\right) = 0 \end{array} \right.$$

$$\text{قيمة السرعة لما } t_2 = \frac{T_0}{2} \text{ : نعوض: } t_2 = \frac{T_0}{2} \text{ في المعادلة (4) } v\left(\frac{T_0}{2}\right) = -0.3 \sin\left(\frac{2\pi}{T_0} \times \frac{T_0}{2} + \frac{3\pi}{2}\right)$$

$$\text{إذا: } v(t_2) = -0.3 \text{ m/s} \left\{ \begin{array}{l} v\left(\frac{T_0}{2}\right) = -0.3 \sin\left(\pi + \frac{3\pi}{2}\right) \\ v\left(\frac{T_0}{2}\right) = -0.3 \sin\left(\frac{\pi}{2}\right) \\ v\left(\frac{T_0}{2}\right) = -0.3 \text{ m/s} \end{array} \right.$$



يتألف نواس بسيط من خيطه طوله (l) ، يحمل كتلة نقطية (m) .
يمثل البيان المقابل تغيرات مربع سرعته الزاوية بدلالة الفاصلة الزاوية (θ^2) .

- 1- بين أن اهتزازات النواس حرة غير خامدة وذلك اعتمادا على البيان.
- 2- أحسب دور الاهتزازات.
- 3- أحسب السعة الزاوية θ و l .
- 4- نزيع النواس عن وضع توازنه بزاوية $\theta = 30^\circ$ ثم نتركه لحاله دون سرعة ابتدائية، أحسب سرعة كتلته عند المرور بوضع التوازن، $g = 10 \text{ m/s}^2$.

الحل-9:

1- البيان خط مستقيم لا يمر من المبدأ معادلته من الشكل: $\left(\frac{d\theta}{dt}\right)^2 = C \cdot \theta^2 + b$ حيث C ميل المستقيم.

• حساب ميل المستقيم: $C = \frac{0 - 0.4}{0.025 - 0} = \frac{-0.4}{0.025} = -16$

• تعين b : لما $\theta^2 = 0$ من البيان نجد: $\left(\frac{d\theta}{dt}\right)^2 = 0.4$ ومن معادلة المستقيم نجد: $b = \left(\frac{d\theta}{dt}\right)^2$

ومنه: $b = 0.4$ إذا البيان عبارة عن مستقيم معادلته من الشكل $\left(\frac{d\theta}{dt}\right)^2 = 0.4 - 16\theta^2$

• نشق المعادلة: $\left(\frac{d\theta}{dt}\right)^2 = 0.4 - 16\theta^2$ بالنسبة للزمن، أي:

$$\frac{d}{dt} \left[\left(\frac{d\theta}{dt} \right)^2 \right] = \frac{d}{dt} [0.4 - 16\theta^2] \Rightarrow \frac{d}{dt} \left[\left(\frac{d\theta}{dt} \right) \left(\frac{d\theta}{dt} \right) \right] = \frac{d(0.4)}{dt} - 16 \frac{d(\theta \times \theta)}{dt}$$

$$\left[\left(\frac{d^2\theta}{dt^2} \times \frac{d\theta}{dt} \right) + \left(\frac{d\theta}{dt} \times \frac{d^2\theta}{dt^2} \right) \right] = 0 - 16 \left[\left(\frac{d\theta}{dt} \times \theta \right) + \left(\theta \times \frac{d\theta}{dt} \right) \right] \quad \text{ومنه:}$$

$$2 \frac{d\theta}{dt} \times \frac{d^2\theta}{dt^2} = -16 \left(2\theta \times \frac{d\theta}{dt} \right) \Rightarrow \frac{d^2\theta}{dt^2} = -16\theta$$

إذا: $0 = \frac{d^2\theta}{dt^2} + 16\theta$ وهي معادلة تفاضلية من الرتبة الثانية بالنسبة لـ θ ومتجانسة، حل هذه المعادلة دالة

جيبيية من الشكل $\theta(t) = \theta_0 \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$ وبالتالي اهتزازات النواس حرة غير متخامدة.

طريقة الاشتقاق موجودة في الدرس ص 21

2- دور الاهتزازات:

باشتقاق المعادلة الزمنية $\theta(t) = \theta_0 \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$ مرتين نجد:

$$\frac{d\theta}{dt} = -\omega_0 \theta_0 \sin(\omega_0 t + \varphi_0) \Rightarrow \frac{d^2\theta}{dt^2} = -\omega_0^2 \theta_0 \cos(\omega_0 t + \varphi_0) \Rightarrow \frac{d^2\theta}{dt^2} = -\omega_0^2 \theta$$

ومنه: $\frac{d^2\theta}{dt^2} + \omega_0^2 \theta = 0$ ، بالمطابقة مع المعادلة التفاضلية نجد: $\omega_0^2 = 16 \Rightarrow \omega_0 = 4 \text{ rad/s}$

$$T_0 = \frac{2\pi}{\omega_0} = \frac{2\pi}{4} = 0.5\pi = 1.57 \text{ s} \quad \text{لدينا:}$$

3- حساب θ_0 و l :

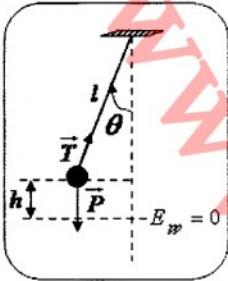
• السعة الزاوية θ_0 :

نعلم أن السرعة تتعدم $\left(\frac{d\theta}{dt} = 0\right)$ من أجل الفاصلة الزاوية $\theta(t) = \pm\theta_0$

من البيان لدينا: $\left(\left(\frac{d\theta}{dt}\right)^2 = 0\right), \left(\theta_0^2 = 0.025\right)$ ومنه: $\theta_0 = 0.158 \text{ rad}$

• طول النواس l :

لدينا: $\omega_0^2 = \frac{g}{l} \Rightarrow l = \frac{g}{\omega_0^2} = \frac{10}{16} = 0.625 \text{ m}$



4- حساب السرعة عند المرور بوضع التوازن:

الجملة المدروسة (كروية، أرض).

الحصيلة الطاقوية:

الطاقة عند وضع الإزاحة: $E_{pp_1} + E_{c_1} = mgh + 0$

لدينا: $\cos \theta = \frac{(l-h)}{l} \Rightarrow l \cos \theta = l - h \Rightarrow h = l(1 - \cos \theta)$

ومنه: $E_{pp_1} + E_{c_1} = mgl(1 - \cos \theta)$

الطاقة أثناء المرور بوضع التوازن: $E_{pp_2} + E_{c_2} = 0 + \frac{1}{2}mv_2^2$

حسب مبدأ إنحفاظ الطاقة نكتب:

$E_{pp_1} + E_{c_1} = E_{pp_2} + E_{c_2} \Rightarrow mgl(1 - \cos \theta) = \frac{1}{2}mv_2^2 \Rightarrow 2gl(1 - \cos \theta) = v_2^2$

ومنه: $v_2 = \sqrt{2gl(1 - \cos \theta)} = \sqrt{2 \times 10 \times 0.625(1 - \cos 30^\circ)} = 1.29 \text{ m/s}$

الطاقة عند وضع الإزاحة = الطاقة أثناء المرور بوضع التوازن

الطريقة الثانية لحل هذا التمرين

1- البيان يمثل تغيرات مربع السرعة الزاوية $\left(\frac{d\theta}{dt}\right)^2$ بدلالة الفاصلة الزاوية (θ^2) ، أي: $\left(\frac{d\theta}{dt}\right)^2 = f(\theta^2)$ وهو عبارة

عن خط مستقيم لا يمر من المبدأ معادلته من الشكل: $\left(\frac{d\theta}{dt}\right)^2 = C.\theta^2 + b$ حيث C ميل المستقيم.

• حساب ميل المستقيم $C = \frac{0 - 0.4}{0.025 - 0} = \frac{-0.4}{0.025} = -16$

• تعين b : لما $\theta^2 = 0$ من البيان نجد: $\left(\frac{d\theta}{dt}\right)^2 = 0.4$ ومن معادلة المستقيم نجد:

ومنه: $b = 0.4$

إذا البيان عبارة عن مستقيم معادلته من الشكل (1) $\left(\frac{d\theta}{dt}\right)^2 = 0.4 - 16\theta^2$

• إذا كانت الاهتزازات حرة غير متخامدة تكون المعادلة التفاضلية بالنسبة لـ θ من الشكل: $\frac{d^2\theta}{dt^2} + \frac{g}{l} = 0$

(اهتزازات صغيرة السعة) ويكون حل هذه المعادلة من الشكل: $\theta(t) = \theta_0 \cos(\omega_0 t + \phi_0)$

$$\frac{d\theta}{dt} = -\theta_0 \omega_0 \sin(\omega_0 t + \varphi_0) \quad \text{نشتق المعادلة الزمنية فنجد:}$$

$$\left(\frac{d\theta}{dt}\right)^2 = \theta_0^2 \omega_0^2 \sin^2(\omega_0 t + \varphi_0) \quad \text{ثم نربع الطرفين:}$$

$$\cos^2(\omega_0 t + \varphi_0) + \sin^2(\omega_0 t + \varphi_0) = 1 \Rightarrow \sin^2(\omega_0 t + \varphi_0) = 1 - \cos^2(\omega_0 t + \varphi_0) \quad \text{نعلم أن:}$$

$$\left(\frac{d\theta}{dt}\right)^2 = \theta_0^2 \omega_0^2 (1 - \cos^2(\omega_0 t + \varphi_0)) = \theta_0^2 \omega_0^2 - \theta_0^2 \omega_0^2 \cos^2(\omega_0 t + \varphi_0) \quad \text{ومنه:}$$

$$\left(\frac{d\theta}{dt}\right)^2 = \theta_0^2 \omega_0^2 - \omega_0^2 \theta^2 \dots\dots\dots (2) \quad \text{إذا:}$$

نلاحظ أن المعادلة (1) المستخرجة من البيان متطابقة مع المعادلة (2)، وبالتالي اهتزازات النواس حرة غير متخامدة.

2- دور الاهتزازات:

$$\begin{cases} \theta_0^2 \omega_0^2 = 0.4 \dots\dots\dots (3) \\ \omega_0^2 = 16 \Rightarrow \omega_0 = 4 \text{ (rad/s)} \end{cases} \quad \text{بالمطابقة بين (1) و (2) نجد:}$$

$$T_0 = \frac{2\pi}{\omega_0} = \frac{2\pi}{4} = 0.5\pi = 1.57 \text{ s} \quad \text{لدينا:}$$

3- حساب θ_0 و l :

• السعة الزاوية θ_0 :

$$\theta_0^2 \omega_0^2 = 0.4 \Rightarrow \theta_0^2 = \frac{0.4}{\omega_0^2} = \frac{0.4}{16} \Rightarrow \theta_0 = \sqrt{\frac{0.4}{16}} = 0.158 \text{ rad} \quad \text{لدينا (3) العلاقة}$$

• طول النواس l :

$$T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}} \Rightarrow T_0^2 = 4\pi^2 \frac{l}{g} \Rightarrow l = \frac{g \times T_0^2}{4\pi^2} \quad \text{لدينا:}$$

$$l = \frac{10 \times (1.57)^2}{4\pi^2} = 0.625 \text{ m} \quad \text{تطبيق عددي:}$$

4- حساب السرعة عند المرور بوضع التوازن:

الجملة المدروسة (كرية، أرض).

الحصيلة الطاقوية:

$$E_{P_{P_1}} + E_{C_1} = mgh + 0 \quad \text{الطاقة عند وضع الإزاحة:}$$

$$\cos \theta = \frac{(l-h)}{l} \Rightarrow l \cos \theta = l - h \Rightarrow h = l(1 - \cos \theta) \quad \text{لدينا:}$$

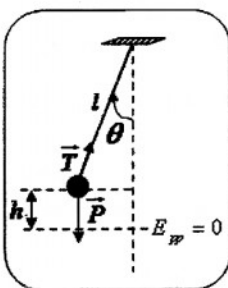
$$E_{P_{P_1}} + E_{C_1} = mgl(1 - \cos \theta) \quad \text{ومنه:}$$

$$E_{P_{P_2}} + E_{C_2} = 0 + \frac{1}{2}mv_2^2 \quad \text{الطاقة أثناء المرور بوضع التوازن:}$$

حسب مبدأ انحفاظ الطاقة نكتب:

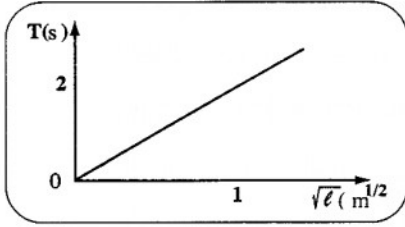
$$E_{P_{P_1}} + E_{C_1} = E_{P_{P_2}} + E_{C_2} \Rightarrow mgl(1 - \cos \theta) = \frac{1}{2}mv_2^2 \Rightarrow 2gl(1 - \cos \theta) = v_2^2$$

$$v_2 = \sqrt{2gl(1 - \cos \theta)} = \sqrt{2 \times 10 \times 0.625(1 - \cos 30^\circ)} = 1.29 \text{ m/s} \quad \text{ومنه:}$$



الطاقة عند وضع الإزاحة = الطاقة أثناء المرور بوضع التوازن

يتألف نواس بسيط من خيطه مهمل الكتلة غير مرن طوله (l) ، معلق من نقطة O ويحمل كتلة نقطية $(m = 50g)$.
نزيع الجملة عن وضع التوازن بسعة زاوية صغيرة (θ_0) ونتركها
لحالها دون سرعة ابتدائية ومن أجل عدة قيم (l) نقيس دور
الحركة الناتجة ثم نرسم البيان $T = f(\sqrt{l})$ فنحصل على البيان
المقابل:



- 1- أكتب العبارة البيانية.
- 2- من الدراسة الطاقوية اوجد عبارة الدور.
- 3- استنتج مما سبق قيمة g في مكان التجربة.
- 4- نستعمل هذا النواس بطول $(l = 1m)$ ونزيحه عن وضع

التوازن بزاوية $\alpha = 60^\circ$ ونتركه لحاله دون سرعة ابتدائية. أحسب a_n, a_t, a عندما يصنع الخيط مع الشاقول زاوية $\beta = 30^\circ$.

الحل-10:

1- العبارة البيانية:

البيان خط مستقيم يمر من المبدأ معادلته من الشكل:

$$C = \frac{2-0}{1-0} = 2 \text{ ميل المستقيم } T = C\sqrt{l}$$

$$T = 2\sqrt{l} \dots \dots (1) \text{ ومنه:}$$

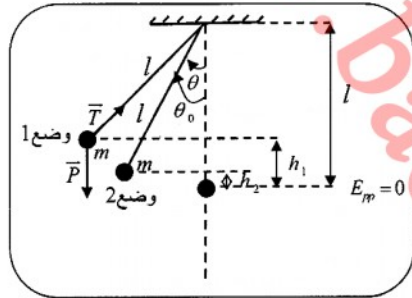
2- عبارة الدور باستعمال الدراسة الطاقوية:

نجد الحصلة الطاقوية بين وضعين:

- الوضع الأول عند إزاحة النواس بزاوية θ_0 .

- الوضع الثاني عندما يصنع النواس زاوية θ مع الشاقول.

حسب مبدأ انحفاظ الطاقة نكتب:



نواس بسيط

$$E_{p1} + E_{c1} + W_r = E_{p2} + E_{c2} \Rightarrow mgh_1 + 0 + 0 = mgh_2 + \frac{1}{2}mv^2(t)$$

$$mgh_1 - mgh_2 = +\frac{1}{2}mv^2(t) \Rightarrow 2g(h_1 - h_2) = v^2(t) \dots \dots (2) \text{ ومنه:}$$

$$\begin{cases} \cos \theta_0 = \frac{l - h_1}{l} \\ \cos \theta = \frac{l - h_2}{l} \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} l \cos \theta_0 = l - h_1 \\ l \cos \theta = l - h_2 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} h_1 = l - l \cos \theta_0 \\ h_2 = l - l \cos \theta \end{cases} \text{ لدينا:}$$

$$h_1 - h_2 = (l - l \cos \theta_0) - (l - l \cos \theta) \Rightarrow h_1 - h_2 = l(\cos \theta - \cos \theta_0)$$

$$2gl(\cos \theta - \cos \theta_0) = v^2(t) \dots \dots (3) \text{ نجد:}$$

$$2gl \left(-\sin \theta \frac{d\theta}{dt} + 0 \right) = 2v(t) \frac{dv}{dt} \dots \dots (4) \text{ نشتق الطرفين بالنسبة للزمن فنجد:}$$

$$\text{لدينا: } v(t) = l \frac{d\theta}{dt} \text{ ومنه: } \frac{dv}{dt} = l \frac{d^2\theta}{dt^2} \text{ وبالتعويض في العلاقة (4) نحصل على:}$$

$$-gl \frac{d\theta}{dt} \sin \theta = l^2 \frac{d\theta}{dt} \times \frac{d^2\theta}{dt^2} \Rightarrow -g \sin \theta(t) = l \frac{d^2\theta}{dt^2} \Rightarrow \frac{d^2\theta}{dt^2} + \frac{g}{l} \sin \theta(t) = 0$$

اهتزازات صغيرة السعة $\sin \theta = \theta \text{ (rad)}$ ، إذا (5) $\frac{d^2 \theta}{dt^2} + \frac{g}{l} \theta(t) = 0$ معادلة تفاضلية من الرتبة الثانية بالنسبة لـ θ وحلها من الشكل $\theta(t) = \theta_0 \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$ نشتق المعادلة الزمنية $\theta(t)$ مرتين بالنسبة للزمن نجد :

$$\begin{aligned} \frac{d\theta}{dt} &= -\theta_0 \omega_0 \sin(\omega_0 t + \varphi_0) \\ \frac{d^2 \theta}{dt^2} &= -\theta_0 \omega_0^2 \cos(\omega_0 t + \varphi_0) \Rightarrow \frac{d^2 \theta}{dt^2} = -\omega_0^2 \theta(t) \\ \frac{d^2 \theta}{dt^2} + \omega_0^2 \theta(t) &= 0 \text{ (6)} \end{aligned}$$

بالمطابقة بين المعادلتين (5) و (6) نجد: $\omega_0^2 = \frac{g}{l} \Rightarrow \omega_0 = \sqrt{\frac{g}{l}}$

$$T_0 = \frac{2\pi}{\omega_0} = \frac{2\pi}{\sqrt{\frac{g}{l}}} \Rightarrow T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}} \text{ لدينا:}$$

-3 قيمة g :

بالمطابقة بين العبارتين البيانية $(T = T_0 = 2\sqrt{l})$ والنظرية $(T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}})$ نجد:

$$T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}} = 2\sqrt{l} \Rightarrow \frac{\pi}{\sqrt{g}} = 1 \Rightarrow \pi = \sqrt{g}$$

ومنه: $g = \pi^2 = 9.86 \text{ m/s}^2$ ، بوضع $\pi^2 = 10$ نجد: $g = 10 \text{ m/s}^2$.

-4 حساب التسارع الناطمي a_n والمماسي a_t والتسارع a :

• التسارع الناطمي a_n :

لدينا من العلاقة (4): $v^2 = 2gl(\cos \theta - \cos \theta_0) \Rightarrow v^2 = 2gl(\cos \beta - \cos \alpha)$

علماً أن: $g = 10 \text{ m/s}^2$ ، $l = 1 \text{ m}$ ، $\beta = 30^\circ$ ، $\alpha = 60^\circ$

ومنه: $V^2 = 2 \times 10 \times 1 (\cos 30^\circ - \cos 60^\circ) = 7.3 (\text{m/s})^2$

$$\text{لدينا: } a_n = \frac{V^2}{r} = \frac{V^2}{l} = \frac{7.3}{1} = 7.3 \text{ m/s}^2$$

• التسارع المماسي a_t :

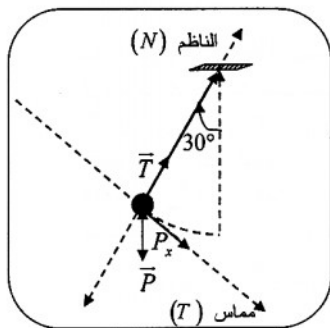
نطبق القانون الثاني لنيوتن $\vec{P} + \vec{T} = m\vec{a}$

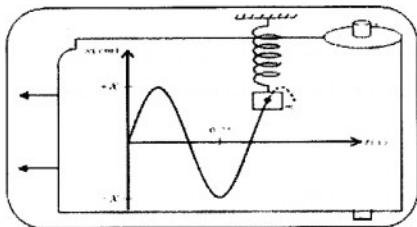
بالإسقاط على المماس نجد: $P_x = P \sin 30^\circ = ma_t$

ومنه: $mg \sin 30^\circ = ma_t \Rightarrow a_t = g \sin 30^\circ = 5 \text{ m/s}^2$

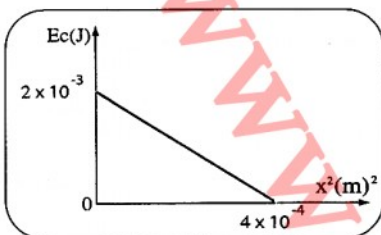
• التسارع a :

$$\text{لدينا: } a = \sqrt{a_n^2 + a_t^2} = \sqrt{(7.3)^2 + (5)^2} = 8.84 \text{ m/s}^2$$





نابض مرن مهمل الكتلة حلقاته غير متلاصقة معلق رأسيا، ثابت مرونته (k) . نعلق به جسما صلبا (S) كتلته (m) فيستطيع بمقدار Δl عند التوازن. نزيح (S) عن وضع التوازن بسحبها رأسيا نحو الأسفل ثم نتركه حرا دون سرعة ابتدائية. يمثل الشكل المقابل تسجيلا لحركة مركز عطالة الجسم (S) يظهر فيه تغيرات فاصلته x بدلالة الزمن t .



- 1- عبر عن Δl عند التوازن بدلالة m, g, k .
- 2- بين أن حركة مركز عطالة الجسم (S) مستقيمة جيبية.
- 3- أكب عبارة دور حركته وأوجد قيمته.
- 4- بين أن الطاقة الحركية للجسم (S) تعطى بالعلاقة

$$E_c = \frac{1}{2} m \omega_0^2 (X^2 - x^2(t))$$

- 5- يمثل البيان المقابل تغيرات الطاقة الحركية بدلالة مربع فاصلة مركز عطالة الجسم (S) أثناء حركته.
- استعن بالبيانات لإيجاد: φ (الصفحة الابتدائية) k, m, X .
- 6- أحسب سرعة مركز عطالة الجسم (S) عند المرور بنقطة فاصلتها 1 cm بالاتجاه الموجب.

الحل-11:

- 1- عبارة Δl بدلالة المقادير (m, g, k) في حالة التوازن:

عند التوازن الجسم (S) يخضع لقوتين:

$$\vec{P} = m\vec{g} \quad , \quad \text{حيث: } \vec{P} \text{ ثقل الجسم } (S)$$

$$\vec{F}_0 = k|\Delta l| \quad , \quad \text{حيث: } \vec{F}_0 \text{ توتر النابض،}$$

الجملة في حالة التوازن إذن: $\sum \vec{F}_{ext} = \vec{0}$ أي: $\vec{P} + \vec{F}_0 = \vec{0}$ بالإسقاط على محور (XOX') نجد:

$$\Delta l = \frac{mg}{k} \quad \text{أي: } mg = k\Delta l \quad \text{ومنه: } mg - k\Delta l = 0 \dots \dots (1)$$

- 2- تبين أن حركة مركز عطالة الجسم (S) مستقيمة جيبية:

الدراسة الحركية: عندما نسحب الجسم (S) عن وضع توازنه نحو الأسفل ونتركه دون سرعة ابتدائية فيخضع لقوتين:

$\vec{P}$ ثقل الجسم (S) و $\vec{F}$ توتر النابض.

بتطبيق القانون الثاني لنيوتن:

$$\vec{P} + \vec{F} = m\vec{a} \quad \text{ومنه: } \sum \vec{F}_{ext} = m\vec{a}$$

بالإسقاط على محور (XOX') نجد: $mg - k(\Delta l + x) = ma$

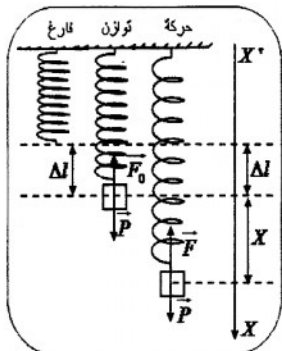
$$mg - k\Delta l - kx(t) = m \frac{d^2x}{dt^2} \dots \dots (2)$$

من (1) و (2) نجد: $-kx(t) = m \frac{d^2x}{dt^2}$ وبقسمة الطرفين على m نجد:

$$\frac{d^2x}{dt^2} + \frac{k}{m}x(t) = 0 \dots \dots (3) \quad \text{ومنه: } -\frac{k}{m}x(t) = \frac{d^2x}{dt^2}$$

وهي معادلة تفاضلية من الرتبة الثانية بالنسبة لـ x حلها من الشكل:

$x(t) = X \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$ إذا حركة مركز عطالة الجسم (S) مستقيمة جيبية.



3- عبارة الدور: نشق المعادلة $x(t) = X \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$ مرتين نجد: $\frac{d^2 x}{dt^2} = -\omega_0^2 X \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$

$$\text{ومنه: } \frac{d^2 x}{dt^2} = -\omega_0^2 x(t) \text{ أي: } (4) \dots\dots\dots \frac{d^2 x}{dt^2} + \omega_0^2 x(t) = 0$$

بالمطابقة بين المعادلة (3) و (4) نجد: $\omega_0^2 = \frac{k}{m}$ أي: $\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$

$$\text{لدينا: } T_0 = \frac{2\pi}{\omega_0} \text{ ومنه: } T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{m}{k}}$$

قيمة الدور: من البيان $x = f(t)$ لدينا: $\frac{3T_0}{4} = 0.75$ ومنه: $T_0 = 1s$

4- نبيان أن الطاقة الحركية للجسم (S) تعطى بالعلاقة $E_C = \frac{1}{2} m \omega_0^2 (X^2 - x^2(t))$:

$$\text{عبارة الطاقة الحركية: } E_C = \frac{1}{2} m v^2(t) \text{ علما أن: } v(t) = \frac{dx}{dt} = -\omega_0 X \sin(\omega_0 t + \varphi_0)$$

$$\text{ومنه: } E_C = \frac{1}{2} m \omega_0^2 X^2 \sin^2(\omega_0 t + \varphi_0) \Rightarrow E_C = \frac{1}{2} m \omega_0^2 X^2 \sin^2(\omega_0 t + \varphi_0)$$

$$\text{نعلم أن: } \cos^2(\alpha) + \sin^2(\alpha) = 1 \text{ أي: } \cos^2(\omega_0 t + \varphi_0) + \sin^2(\omega_0 t + \varphi_0) = 1$$

$$\text{إذا: } \sin^2(\omega_0 t + \varphi_0) = 1 - \cos^2(\omega_0 t + \varphi_0) \text{ ومنه: } E_C = \frac{1}{2} m \omega_0^2 X^2 [1 - \cos^2(\omega_0 t + \varphi_0)]$$

$$\text{أي: } E_C = \frac{1}{2} m \omega_0^2 (X^2 - X^2 \cos^2(\omega_0 t + \varphi_0)) \Rightarrow E_C = \frac{1}{2} m \omega_0^2 (X^2 - x^2(t))$$

5- إيجاد k, m, X, φ_0

• الصفحة الابتدائية φ_0 :

$$\text{من البيان } x = f(t) \text{ لما } t = \frac{3T_0}{4} \text{ تكون } x(t) = -X \text{ وبالتعويض في } x(t) = X \cos\left(\frac{2\pi}{T_0} t + \varphi_0\right)$$

$$\text{نجد: } -X = X \cos\left(\frac{2\pi}{T_0} \times \frac{3T_0}{4} + \varphi_0\right) \text{ أي: } -1 = \cos\left(\frac{3}{2}\pi + \varphi_0\right) \text{ ومنه: } \frac{3}{2}\pi + \varphi_0 = \pi \text{ أي: } \varphi_0 = -\frac{\pi}{2}$$

$$\text{ومنه: } \varphi_0 = \frac{3\pi}{2} \text{ (لأن } -\frac{\pi}{2} \text{ يمثل } \frac{3\pi}{2} \text{ في الدائرة المثلثية).}$$

من مخطط الطاقة الحركية:

العبارة البيانية لمخطط الطاقة الحركية: لدينا $E_C = f(x^2)$

$$\text{البيان عبارة عن خط مستقيم لا يمر من المبدأ أي: } E_C = ax^2 + b \dots\dots\dots (5) \text{ حيث } a = \frac{0 - 2 \times 10^{-3}}{4 \times 10^{-4} - 0} = -5 \text{ (الميل)}$$

$$\text{لما } x = 0 \text{ لدينا: } \begin{cases} E_C = b \\ E_C = 2 \times 10^{-3} \end{cases} \text{ أي: } b = 2 \times 10^{-3}$$

$$(5) \Leftrightarrow E_C = -5x^2 + 2 \times 10^{-3}$$

من عبارة الطاقة الحركية $E_C = \frac{1}{2} m \omega_0^2 (X^2 - x^2(t))$ نجد: $E_C = \frac{1}{2} m \omega_0^2 (X^2 - x^2(t))$

$$\begin{cases} a = -\frac{1}{2} m \omega_0^2 = -5 \\ b = \frac{1}{2} m \omega_0^2 X^2 = 2 \times 10^{-3} \end{cases} \text{ أي: } E_C = ax^2 + b \text{ حيث:}$$

• الكتلة m :

$$m = 0.25 \text{ Kg} \text{ ومنه: } \omega_0 = \frac{2\pi}{T_0} = \frac{2\pi}{1} = 2\pi \text{ rad/s} \text{ لأن } m = \frac{10}{\omega_0^2} = \frac{10}{(2\pi)^2} \text{ أي: } -\frac{1}{2} m \omega_0^2 = -5$$

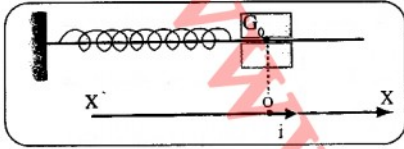
• سعة الحركة X :

$$X = 0.02 \text{ m} \text{ ومنه: } X^2 = \frac{4 \times 10^{-3}}{m \omega_0^2} = \frac{4 \times 10^{-3}}{0.25 \times (2\pi)^2} = 4 \times 10^{-4} \text{ أي: } \frac{1}{2} m \omega_0^2 X^2 = 2 \times 10^{-3}$$

• ثابت المرونة k :

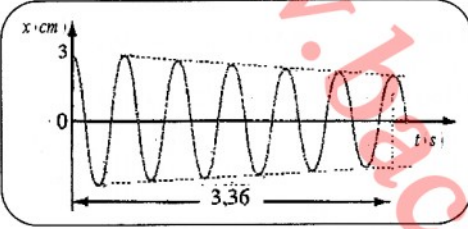
$$k = 10 \text{ N/m} \text{ لدينا: } \omega_0^2 = \frac{k}{m} \text{ ومنه: } \omega_0^2 = (2\pi)^2 \times 0.25 \text{ أي: } k = 10 \text{ N/m}$$

التمرين 12



مهتز ميكانيكي يتكون من جسم صلب (S) كتلته ($m = 100 \text{ g}$) مركز عطالته G ، بإمكانه الحركة على ساق أفقية، و نابض مرن حلقاته غير متلاصقة، ثابت مرونته $k = 13 \text{ N/m}$ كتلته مهملة أمام m .

عند اللحظة $t = 0$ يكون في حالة توازن ويكون G منطبقاً على النقطة O (مبدأ الفواصل).
عند اللحظة t تمر النقطة G من فاصلتها x بسرعة v .
بواسطة تجهيز خاص يمكن متابعة تغيرات الفاصلة x بدلالة الزمن t نحصل على البيان المقابل:



I. الدراسة البيانية:

- 1- ما هو نمط الاهتزازات؟
- 2- احسب قيمة شبه الدور T للاهتزازات.
- 3- ما هي قيمة الفاصلة x عند اللحظات التالية:
 $t_0 = 0, t_1 = T, t_2 = 5T$

II. دراسة طاقة:

- 1- اكتب عبارة الطاقة للجملة (نابض، جسم S) بدلالة v, x, k, m .
- 2- احسب قيمة الطاقة للمهتز عند اللحظات السابقة.
- 3- قارن بين القيم المتحصل عليها، ما هو سبب التغير في طاقة الجملة؟
- 4- احسب سرعة مرور الجسم لأول مرة من وضع التوازن.

III. الدراسة التحريكية : (نهمل الاحتكاك)

- 1- مثل القوة المؤثرة على الجسم (S) في لحظة ما.
- 2- بتطبيق قانون نيوتن الثاني بين أن المعادلة التفاضلية للحركة هي من الشكل التالي:

$$m \frac{d^2 x}{dt^2} + kx(t) = 0 \text{ وحلها هو: } x(t) = X \cos(\omega_0 t + \phi_0)$$

- 3- عبر عن T_0 بدلالة k, m .
- 4- بين أن عبارة الدور الذاتي T_0 متجانسة مع الزمن.
- 5- احسب قيمة T_0 وقارن النتيجة مع قيمة T ثم احسب الدقة في القياس.

I. الدراسة البيانية:

1- الاهتزازات حرة متخامدة.

2- قيمة شبه الدور T : نستنتج من البيان أن $6T = 3.36$ ومنه: $T = \frac{3.36}{6} = 0.56s$ أي: $T = 0.56s$ 3- قيم الفاصلة x عند اللحظات $(0, T, 5T)$: من البيان نجد:

لما $t_0 = 0$ ، لدينا: $x(0) = 3cm = 0.03m$

لما $t_1 = T$ ، لدينا: $x(T) = 2.88cm = 0.0288m$

لما $t_2 = 5T$ ، لدينا، $x(5T) = 2.16cm = 0.0216m$

II. الدراسة الطاقوية:

1- طاقة الجملة بدلالة (v, x, t, m) : $E(t) = E_C(t) + E_{pe}(t)$ ومنه: $E(t) = \frac{1}{2}mv^2(t) + \frac{1}{2}kx^2(t)$ E_C : طاقة حركية E_{pe} : طاقة كامنة مرونية2- قيمة الطاقة عند اللحظات $(0, T, 5T)$: في اللحظات $t_0 = 0$ ، $t_1 = T$ ، $t_2 = 5T$ تكون الجملة في الفاصلة أيسرعتها تكون معدومة وبالتالي تكون الطاقة الحركية معدومة $E_C(t) = 0$ ومنه طاقة الجملة $E(t) = E_{pe}(t)$

أي: $E(t) = \frac{1}{2}kx^2(t)$

لما $t = 0$ يكون $x(0) = 3cm = 0.03m$ وبالتالي: $E(t) = E_{pe}(0) = \frac{1}{2} \times 13 \times (0.03)^2 = 5.85 \times 10^{-3} J$ لما $t_1 = T$ يكون $x(T) = 2.88cm = 0.0288m$

وبالتالي: $E(t) = E_{pe}(T) = \frac{1}{2} \times 13 \times (0.0288)^2 = 5.39 \times 10^{-3} J$

لما $t_2 = 5T$ يكون $x(5T) = 2.16cm = 0.0216m$

وبالتالي: $E(t) = E_{pe}(5T) = \frac{1}{2} \times 13 \times (0.0216)^2 = 3.03 \times 10^{-3} J$

3- نلاحظ أن قيمة طاقة الجملة تتناقص مع مرور الزمن، والسبب في ذلك هو وجود الاحتكاكات بين الجسم (S) والساق.

4- سرعة مرور الجسم لأول مرة من وضع التوازن:

يمكن اعتبار أن مقدار تناقص الطاقة خلال زمن قصير، صغير جدا. لذا نضع $E(0) = E(1)$ حيث:

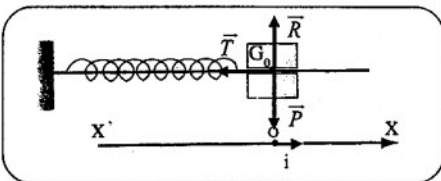
$E(0) = 5.85 \times 10^{-3} J$: الطاقة في الوضع الابتدائي (الوضع الأول) أي:

$E(1) =$ الطاقة في المرور الأول بوضع التوازن (الوضع الثاني) أي: $E(1) = \frac{1}{2}mV_{max}^2$ لأن $x = 0$ و $E_{pe} = (0)$

ومنه: $E(0) = E(1) = \frac{1}{2}mV_{max}^2$ وبالتالي: $V_{max}^2 = \frac{2 \times E(0)}{m}$ أي: $V_{max}^2 = \frac{2 \times 5.85 \times 10^{-3}}{0.1} = 0.117$

إذا: $V_{max} = 0.34m/s$

III. الدراسة التحريكية (الاحتكاكات مهمة):

1- تمثيل القوى المؤثرة على الجسم (S) :الجسم (S) يخضع لثلاث قوى: $\vec{P}$: ثقل الجسم (S) . $\vec{R}$: رد فعل الساق. $\vec{F}$: توتر لنباض.

2- تطبيق القانون الثاني لنيوتن: $\sum \overline{F_{ext}} = m\overline{a}$ ومنه: $\overline{P} + \overline{R} + \overline{F} = m\overline{a}$

بالإسقاط على محور (XOX') نجد: $-F = ma$ ومنه: $m \frac{d^2x}{dt^2} + kx(t) = 0$ أي: $-kx(t) = m \frac{d^2x}{dt^2}$

وهي معادلة تفاضلية من الرتبة الثانية بالنسبة لـ x .

• إثبات أن المعادلة التفاضلية حلها هو دالة جيبية من الشكل: $x(t) = X \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$

نشتق حل المعادلة التفاضلية مرتين فنجد: $\frac{d^2x}{dt^2} = -\omega_0^2 X \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$

نعوض عبارة $x(t)$ وعبارة $\frac{d^2x}{dt^2}$ في المعادلة التفاضلية فنجد:

$$\omega_0^2 = \frac{k}{m} \text{ مع: } -m\omega_0^2 X \cos(\omega_0 t + \varphi_0) + kX \cos(\omega_0 t + \varphi_0) = 0$$

ومنه: $-kX \cos(\omega_0 t + \varphi_0) + kX \cos(\omega_0 t + \varphi_0) = 0$ أي المساواة محققة.

$$3- \text{عبارة الدور } T_0 \text{ بدلالة } k, m: T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{k}{m}}$$

4- تبيان أن عبارة الدور الذاتي T_0 متجانسة مع الزمن:

لدينا: $F = k \cdot x$ أي: $k = \frac{F}{x}$ ومنه: $[K] = [F] \cdot [L]^{-1}$

من العلاقة $F = ma$ أي: $F = m \frac{d^2x}{dt^2}$ نجد: $[F] = [M][L][T]^{-2}$ ومنه: $[M] = [F][L]^{-1}[T]^2$

$$\text{أي: } [T] = \left[\sqrt{\frac{M}{K}} \right] \text{ ومنه: } \frac{[M]}{[K]} = \frac{[F][L]^{-1}[T]^2}{[F][L]^{-1}} \Rightarrow \frac{[M]}{[K]} = [T]^2$$

حيث: $[T] = [T_0]$ إذن الدور الذاتي T_0 متجانس مع الزمن.

5- قيمة الدور الذاتي T_0 :

$$T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{m}{k}} = 2\pi \sqrt{\frac{0.1}{13}} = 0.55s$$

• المقارنة بين T و T_0 :

لدينا: $T_0 = 0.55s$ و $T = 0.56s$ القيمتان متقاربتان.

• دقة القياس:

$$\frac{|T - T_0|}{T} = \frac{0.56 - 0.55}{0.56} \approx 0.02 \text{ و بالتالي الدقة هي } 2\%.$$