

المحاضرة الثالثة

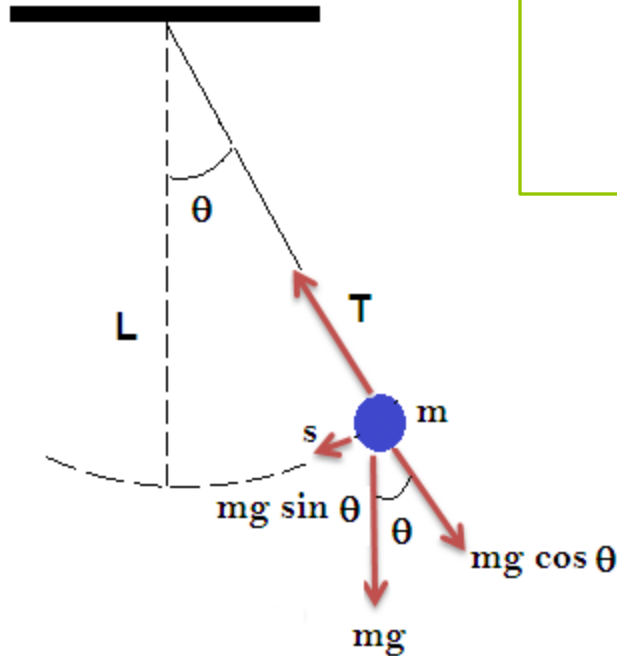
البندول The Pendulum

البندول البسيط

- يتركب من خيط عديم الوزن مثبت من أحد طرفيه ومعلق في طرفه الآخر كتلة صغيرة على شكل كرة.

يتأثر البندول بقوتين:

1. قوة الشد T .
2. ثقل الكرة mg (وزنها لأسفل).



$$T = mg \cos \theta$$

$$F = -mg \sin \theta$$

$$\sin \theta = \frac{x}{L}$$

$$\therefore F = ma$$

$$\therefore ma = -mg \frac{x}{L}$$

$$a = -g \frac{x}{L}$$

د. شذى الدغفق

$$a = -\omega^2 x$$

$$\omega^2 = \frac{g}{L}, \quad \omega = \sqrt{\frac{g}{L}}$$

حيث أن:

التردد الزاوي لحركة البندول البسيط

$$\omega = \sqrt{\frac{g}{L}}$$

ونجد أن:

الزمن الدوري لحركة البندول البسيط

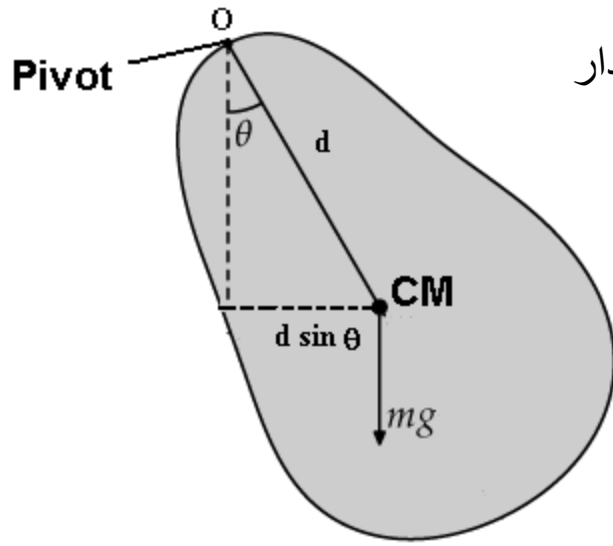
$$T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \sqrt{\frac{L}{g}}$$

أي أن الزمن الدوري والتردد للبندول البسيط يعتمد فقط على طول الخيط وتسارع الجاذبية ولا يعتمد على الكتلة.

البندول الفيزيائي Physical Pendulum

- إذا كان جسم معلق يتذبذب حول محور لا يمر بمركز كتلته والجسم لا يمكن تقريبه ليعتبر مجرد ثقل صغير فلا يمكننا معاملة هذا النظام كبندول بسيط. في هذه الحالة تسمى هذه المنظومة بندول فيزيائي.

نفترض جسماً جامداً معلقاً من نقطة O على مسافة d من مركز الكتلة كما في الشكل :



قوة الجاذبية تمده بعزم دوران حول محور يمر بالنقطة O ومقدار عزم الدوران الناتج هو $mgd \sin \theta$ حيث θ كما في الشكل. وباستخدام قانون الحركة $\sum \tau = I\alpha$ حيث I هو عزم القصور الذاتي حول المحور المار بالنقطة O نجد أن:

$$-mgd \sin \theta = I \frac{d^2 \theta}{dt^2}$$

د. شذى الدغفق

والإشارة السالبة تبين أن عزم الدوران حول O يعمل على إنقاص θ أي أن قوة الجاذبية تعمل كعزم دوران إرجاع. وبما أن هذه المعادلة تعطينا عجلة زاوية $d^2\theta / dt^2$ للجسم المعلق, يمكننا اعتبار أنها معادلة حركة لهذا النظام فإذا فرضنا أن الزاوية θ صغيرة يمكن تقريب $\sin \theta \approx \theta$ ومعادلة الحركة تختزل كما يلي:

$$\frac{d^2\theta}{dt^2} = -\left(\frac{mgd}{I}\right)\theta = -\omega^2\theta$$

وحيث أن هذه المعادلة شبيهة بمعادلة $\frac{d^2x}{dt^2} = -\omega^2x$

إذن الحركة توافقية بسيطة. أي أن حل المعادلة هو:

$$\theta = \theta_{max} \cos(\omega t + \phi)$$

حيث θ_{max} هي الحد الأقصى للإزاحة الزاوية

$$\omega = \sqrt{\frac{mgd}{I}}$$

د. شذى الدغفق

والزمن الدوري للبندول الفيزيائي

$$T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \sqrt{\frac{I}{mgd}}$$

د. شذى الدغفق

الاهتزازات المخمدة Damped Oscillations

• في الكثير من الأنظمة الحقيقية تكون القوى غير محافظة مثل قوة الاحتكاك حيث أنها تؤخر الحركة وبالتالي فإن الطاقة الميكانيكية للنظام سوف تقل مع الزمن في هذه الحالة تسمى الحركة

مخمدة Damped.

• وقوى التأخير تكون عند تناسب القوة مع سرعة الجسم المتحرك وتعمل باتجاه معاكس لاتجاه الحركة.

• تلاحظ هذه القوى عندما يتحرك الجسم خلال الهواء وتكتب بالشكل التالي: $\bar{R} = -b\bar{v}$

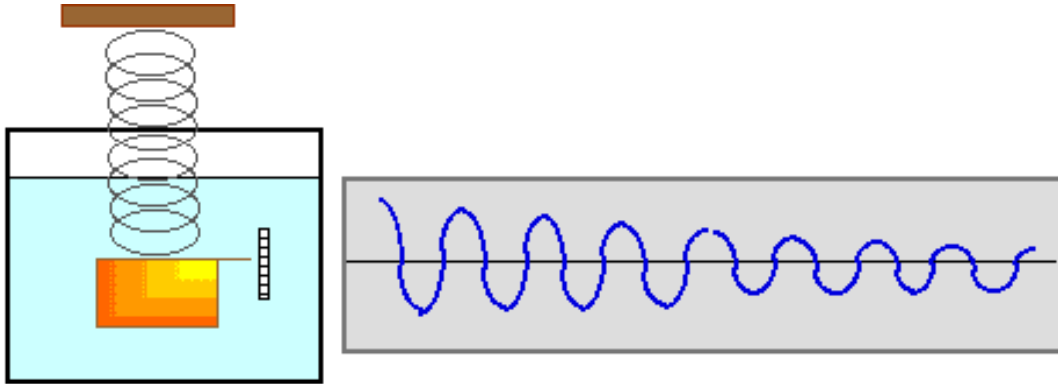
حيث b معامل الاضمحلال أو الإخماد.

R قوة الإعاقة retarding force

ملاحظة:

إذا وجد سائل يكون الاحتكاك قوي، أما إذا كان لا يوجد سائل فقط هواء فإن الاحتكاك يكون

د. بسيط أو غافق



\ddot{x} : المشتقة الثانية, x : المشتقة الاولى

$$\therefore \omega = \sqrt{\frac{k}{m} - \left(\frac{b}{2m}\right)^2}$$

تتناقص السعة أسياً مع الزمن حتى تصل إلى الصفر
عند زمن مالا نهاية

$$\omega = \sqrt{\omega_0^2 - \left(\frac{b}{2m}\right)^2}$$

$$\bar{R} = -b\bar{v}$$

$$\sum F = ma$$

$$-kx - bv = ma$$

$$-kx - b \frac{dx}{dt} = m \frac{d^2x}{dt^2}$$

$$m \frac{d^2x}{dt^2} + b \frac{dx}{dt} + kx = 0$$

$$m\ddot{x} + b\dot{x} + kx = 0$$

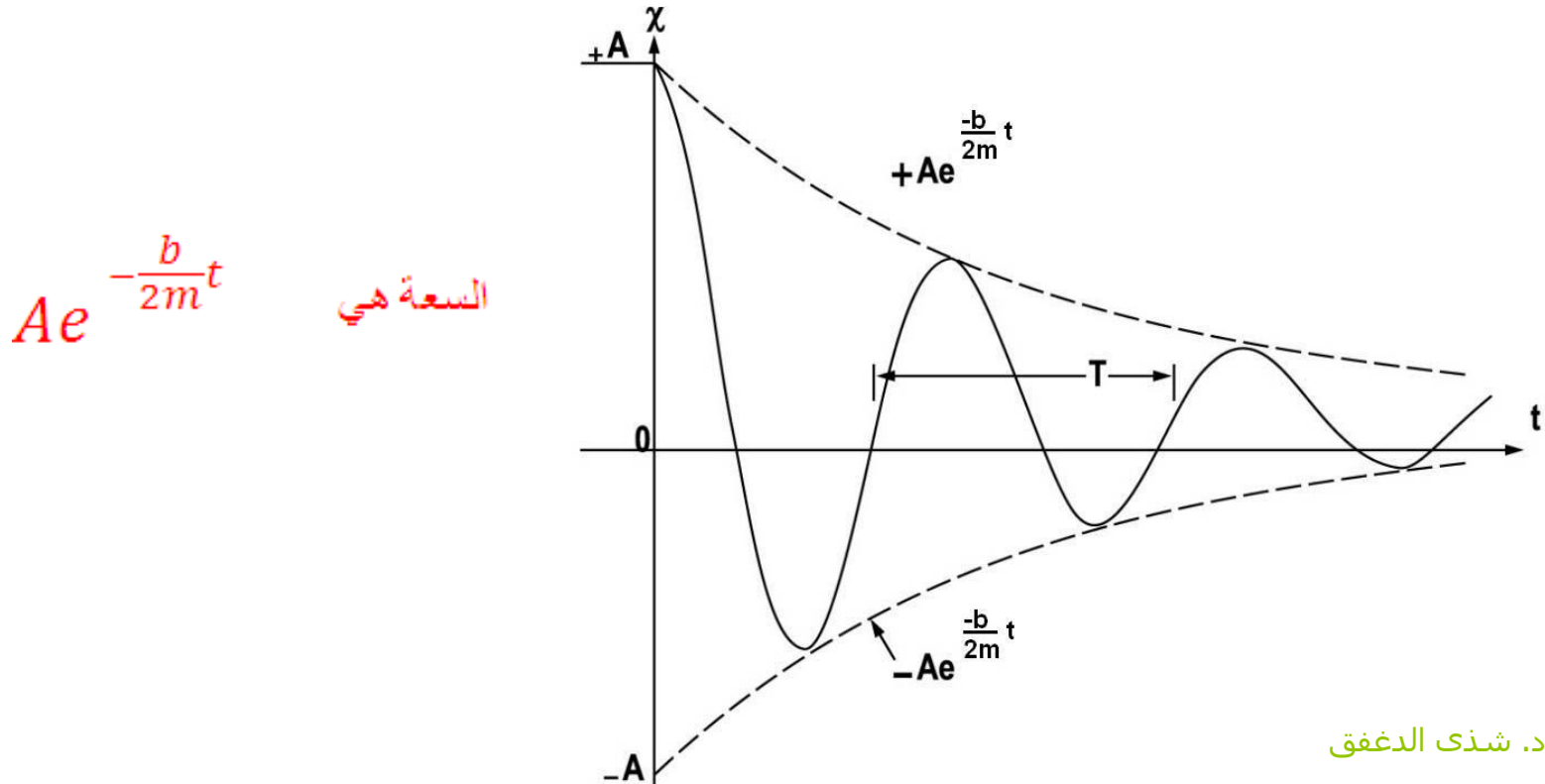
$$x = Ae^{-\frac{b}{2m}t} \cos(\omega t + \phi)$$

احتكاك صغيرة أي عندما تكون b
صغيرة فإن حل هذه المعادلة

د. شذى الدغفق

حيث أن $\omega_0 = \sqrt{k/m}$ التردد الزاوي في غياب أي قوى إخماد (المتذبذب الغير مضمحل) ويسمى التردد الطبيعي

بزيادة b فإن سعة المهتز تقل أكثر فأكثر وبسرعة (علاقة عكسية)



• نعرف زمن العمر أو متوسط العمر τ بأنه $\tau = \frac{m}{b}$

وهو الفترة الزمنية اللازمة لانخفاض السعة $1/e$ من قيمتها

مثال:

استنتج أبعاد معامل الإخماد b ؟

$$R = -bv$$

$$bv = \text{force (قوة)}$$

$$b = \frac{\text{قوة}}{\text{سرعة } v}$$

$$F = ma \rightarrow = m \frac{\text{طول}}{\text{زمن}^2}$$

$$\therefore b = \frac{[M][L][T]}{[T]^2[L]} = \frac{[M]}{[T]}$$

$$b = \text{kg/sec}$$

نظرية الأبعاد: [T] زمن, [M] كتلة, [L] طول.

الاهتزازات القسرية Forced oscillations

- عند أي لحظة يمكن أن تنتقل طاقة إلى النظام المهتز بواسطة تأثير قوة تعمل في اتجاه حركة المهتز مثل طفل على أرجوحة.
- تبقى سعة الحركة ثابتة مادامت الطاقة الداخلة لكل دورة مساوي الخسارة في الطاقة الميكانيكية لكل دورة والنتيجة عن قوى المقاومة (الاحتكاك).
- لنفرض أننا أثرنا على النظام بقوة خارجية F بتردد زاوي ω تعطى بالعلاقة:

$$\{F = F_0 \cos \omega t\}$$

حيث أن "F" مقدار ثابت

$$ma = -kx - bv + F_0 \cos \omega t$$

وبالتالي يمكن كتابة معادلة الحركة الاهتزازية الكلية على الصورة:

$$m \frac{d^2x}{dt^2} = -kx - b \frac{dx}{dt} + F_0 \cos \omega t$$

د. شذى الدغفق

$$m\ddot{x} + b\dot{x} + kx = F_0 \cos \omega t$$

حل هذه المعادلة:

$$x = A \cos(\omega t + \phi)$$

حيث تكون سعة الاهتزاز في هذه الحالة:

$$A = \frac{F_0/m}{\sqrt{(\omega^2 - \omega_0^2)^2 + \left(\frac{b\omega}{m}\right)^2}}$$

❖ يتضح أنه عند التأثير على النظام بقوة خارجية قد أجبرها على الاهتزاز بتردد غير ترددها.

د. شذى الدغفق

مثال:

كتلة مقدارها 2kg مربوطة بزنبرك, أعطيت قوة خارجية مقدارها $F=(3N) \cos(2\pi t)$ إذا كان ثابت القوة للزنبك 20 N/m أوجد:

أ- زمن الاهتزازة.

ب- سعة الحركة بفرض عدم وجود إخماد للحركة.

$$أ) T = \frac{2\pi}{\omega} = \frac{2\pi}{2\pi} = 1sec$$

ب) لعدم وجود إخماد $\rightarrow b = 0$

$$A = \frac{F_o}{m} \frac{1}{\sqrt{(\omega^2 - \omega_o^2) + 0}}$$

$$\omega_o = \sqrt{\frac{k}{m}} = \sqrt{\frac{20}{2}} = \sqrt{10} = 3.16 rad/sec$$

$$A = \frac{3}{2} ((4\pi^2) - (3.16)^2)^{-1} = 0.509m = 5.09cm$$

د. شذى الدغفق

ملاحظة هامة:

إذا اقتربت ω من ω_0 تكبر السعة.

إذا تساوت ω و ω_0 يحدث الرنين.

$$b \approx 0 \rightarrow A = \frac{F_0/m}{(\omega^2 - \omega_0^2)}$$

الرنين:

$$x = A \cos(\omega t + \phi)$$

$$A = \frac{F_0/m}{\sqrt{(\omega^2 - \omega_0^2)^2 + \left(\frac{b\omega}{m}\right)^2}}$$

العلاقات توضح أن (المهتز القسري يتذبذب بتردد القوة المحركة).

لاخماد صغير $b \approx 0$

إذا اقتربت ω من ω_0 فإن المقام يقل وبالتالي تزداد السعة
د. شدى الدغفق