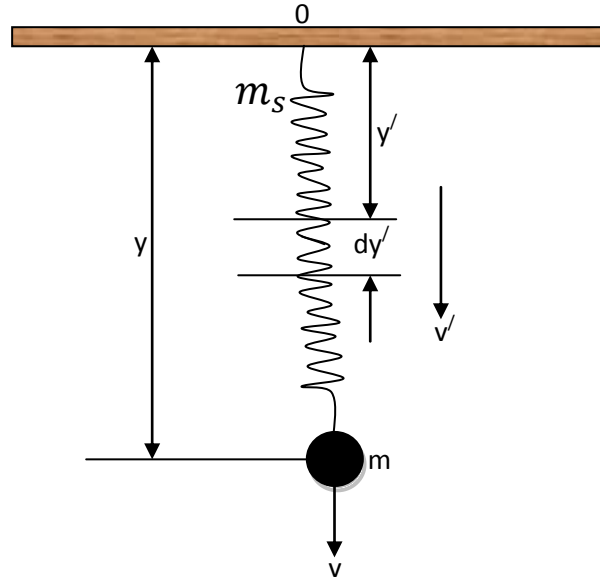


مثال 1:- اثبت أن الفترة الزمنية للتذبذب :- $t = 2\pi \sqrt{\frac{m+(m_s/3)}{k}}$ وذلك لنايبض

بكتلة (m_s) ؟

الحل :-



إن النسبة ($\frac{y'}{y}$) تكون ثابتة و ذلك لأي حالة من التوسع أو الانضغاط ، وبعبارة

أخرى فأن :- $\frac{y'}{y} = k$ ، حيث أن (k) يطلق عليه بثابت التناسب، $y' = ky$:-

$$\frac{dy'}{dt} = k \frac{dy}{dt} \rightarrow v' = kv, \text{ ولكن } -k = \frac{y'}{y} \rightarrow v' = \left(\frac{y'}{y}\right) v$$

إن كتلة وحدة الطول لنايبض يعبر عنها كالتالي :- $\sigma = \frac{m_s}{y}$ ، وهكذا فإن مقدار

صغير من المادة سيساوي :- ($\sigma dy'$) وطاقته الحركية ستساوي :-

$$dE_k = \frac{1}{2} (\sigma dy') v'^2$$

$$dE_k = \frac{1}{2} \left(\frac{m_s}{y} dy' \right) \left(\frac{y'}{y} v \right)^2 = \left(\frac{m_s v^2}{2y^3} \right) y'^2 dy'$$

$$\int dE_k = E_k = \left(\frac{m_s v^2}{2y^3} \right) \int_0^y y'^2 dy = \left(\frac{m_s v^2}{2y^3} \right) \int_0^y k^2 y^2 dy$$

$$E_k = \left(\frac{m_s v^2}{2y^3} \right) k^2 \left[\frac{y^3}{3} \right]_0^y = \left(\frac{m_s v^2}{2y^3} \right) k^2 * \frac{1}{3} y^3 = \frac{1}{2} \left(\frac{m_s}{3} \right) v^2 k^2$$

إن المعادلة الأخيرة تبين انه فقط ثلث من كتلة النابض ستساهم بمقدار الطاقة الحركية

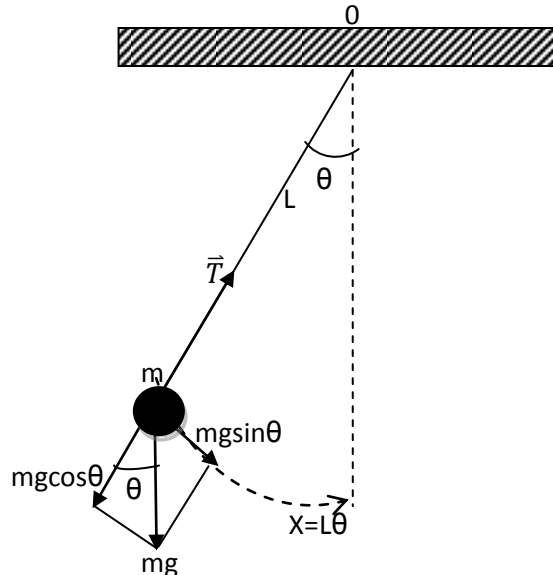
، أو انه الكتلة الفعالة للنابض تمتلك المقدار $\left(\frac{m_s}{3}\right)$ وهذا بدوره يعني أن كتلة التذبذب

الكلية ستساوي :- $\left[m + \left(\frac{m_s}{3} \right) \right]$ ، وهكذا فان الفترة الزمنية للتذبذب تعطى

بالاستعانة بصيغة الزمن للحركة التوافقية البسيطة كالتالي :-

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{m}{k}} \rightarrow t = 2\pi \sqrt{\frac{m + \left(\frac{m_s}{3}\right)}{k}}$$

*البندول البسيط :-



من الشكل أعلاه فإن هنالك اثنين من القوى التي تؤثر على كرة البندول ، والتي هي

الشّد في الخيط ($\vec{T}$) ووزن الكرة ($m\vec{g}$) :-

$$T - mg \cos \theta = F = ma, v = \text{const.} \rightarrow a_T = \frac{dv}{dt} = 0, a_N = \frac{v^2}{L}$$

وهكذا فإن (a) يمكن أن يتم التعبير عنها باستخدام المركبة العمودية للتّجّيل (a_N)

والتي تتوجه نحو مركز الدائرة ، حيث إذا كانت ($v=0$) سنحصل على:-

$$T - mg \cos \theta = m * \left(\frac{(v=0)^2}{L} \right) \rightarrow T = mg \cos \theta$$

إن المركبة الأخرى تمثل القوة المعيدة ، والتي دائماً تحاول أن تعيد الجسيمة إلى

موقع الاستقرار :- $F = -mg \sin \theta$ ، وإذا كانت (θ) صغيرة جداً :-

$$\sin \theta = \frac{x}{L} , \rightarrow \sin \theta \cong \theta \rightarrow \theta = \frac{x}{L}$$

$$x = L\theta \rightarrow F = -mg\theta = -\left(\frac{mg}{L}\right)x$$

والتي تعني بأن القوة المعيدة تتناسب مع الإزاحة وتكون باتجاه معاكس لها ، ولاحظ

أن الثابت ($\frac{mg}{L}$) يكون مكافئ للثابت (k) . وألان سنتمكن من حساب الفترة الزمنية

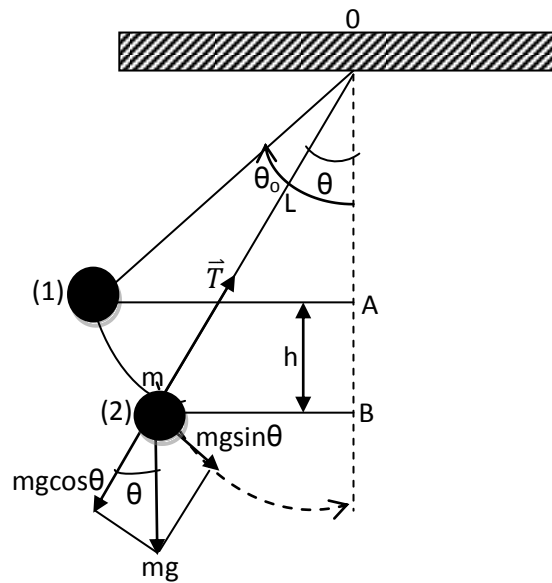
للتذبذب للبندول البسيط بكتلة (m) بواسطة المعادلة التالية التي توضح أن الزمن لا

يعتمد على كتلة الجسيمة (m):-

$$T = 2\pi\sqrt{\frac{m}{k}}, k = \frac{mg}{L}, \therefore T = 2\pi\sqrt{\frac{m}{mg/L}} = 2\pi\sqrt{\frac{L}{g}}$$

مثال 2:- احسب التعبير الرياضي للشد في خيط البندول البسيط وذلك كدالة للزاوية التي تصنع مع الاتجاه العمودي ؟

الحل:-



$$T - mg \cos \theta = m \frac{v^2}{L}, \rightarrow T = m \left(g \cos \theta + \frac{v^2}{L} \right)$$

ومع ذلك فإن السرعة (v) لكرة البندول ستتغير كذلك مع الزاوية (theta)، وهكذا إذا

بدأت كرة البندول حركتها من الموقع (1) عند الزاوية (theta_0) حيث (v_0=0):-

$$W = mgh = \frac{1}{2}m(v^2 - v_0^2) = \frac{1}{2}mv^2$$

حيث أن (v) يمثل سرعة الكرة عند الموقع (2) :-

$$\therefore v^2 = 2gh, \text{ ولكن } h = OB - OA$$

$$\therefore h = L \cos \theta - L \cos \theta_o = L[\cos \theta - \cos \theta_o]$$

وهكذا فإن :- $v^2 = 2gL(\cos \theta - \cos \theta_o)$ ، و تكون الصيغة النهائية للشد

كالتالي :-

$$\begin{aligned} \therefore T &= m \left[g \cos \theta + \frac{2gL}{L} (\cos \theta - \cos \theta_o) \right] \\ &= mg[(\cos \theta + 2 \cos \theta - 2\cos \theta_o)] \end{aligned}$$

$$\therefore T = mg[3 \cos \theta - 2\cos \theta_o]$$