

2h

Choc entre pendules

Soient 2 pendules simples (m_1, ℓ) et (m_2, ℓ) (Fig. 10).

À l'instant $t = 0$, on lâche les pendules avec les conditions initiales suivantes :

$\theta_{10}, \theta_{20} = -\theta_{10}$, $\dot{\theta}_1(0) = \dot{\theta}_2(0) = 0$;
 θ_{10} est supposé petit.

a) À quel instant t_1 , et en quel point, a lieu le premier choc entre M_1 et M_2 ? (choc élastique).

b) Calculer les vitesses \vec{v}_1 et \vec{v}_2 de M_1 et M_2 après le choc, et en déduire les elongations angulaires θ'_{10} et θ'_{20} des pendules (déviations angulaires maximales) après ce choc.

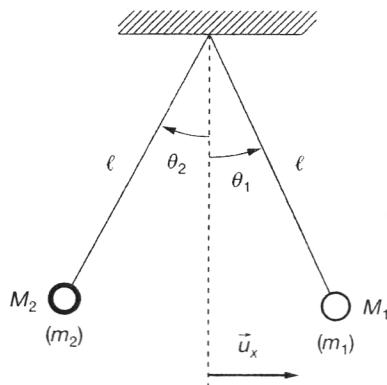


Fig. 10

Mouvement des comètes

1) Une comète décrit une orbite elliptique autour du soleil, qui occupe un foyer de l'ellipse, avec une période $T = 11,5$ années. La distance du périhélie au soleil est $r_p = 0,2$ u.A. (l'unité astronomique u.A., a pour valeur la distance moyenne de la terre au soleil, soit 150 millions de km).

Calculer

- a) la distance r_A de l'apogée au soleil ;
- b) l'excentricité de la trajectoire elliptique.

On donne période du mouvement de la terre autour du soleil $T_0 = 1$ an.

2) La trajectoire de la comète est pratiquement confondue avec une parabole. Comparer la vitesse v_p de la comète au périhélie, à la vitesse v_0 de translation de la terre autour du soleil.

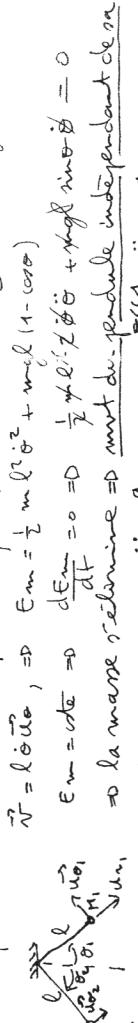
Correction

DS de Physique

9 mars 2002

Choc entre pendules : a) 3 étapes \rightarrow ① A partir des conditions initiales données dans l'énoncé les pendules évoluent indépendamment jusqu'à se rencontrer
 ② choc redistribution des vitesses ③ A nouveau évolutions séparées, les pendules atteignent leurs amplitudes maximales θ_1 et θ_2 .

① Équation du mouvement pour chaque pendule : $\ddot{\theta} = \frac{1}{2} m v^2 + mg(l(1-\cos\theta))$



$\ddot{\theta}_1 = l \ddot{\theta}_1 \quad \Rightarrow \quad \ddot{\theta}_1 = \frac{1}{2} m \dot{\theta}_1^2 + mg(l(1-\cos\theta_1))$

$\ddot{\theta}_2 = l \ddot{\theta}_2 \quad \Rightarrow \quad \ddot{\theta}_2 = \frac{1}{2} m \dot{\theta}_2^2 + mg(l(1-\cos\theta_2)) = 0$

$\Rightarrow \frac{dE_{kin}}{dt} = 0 \Rightarrow \frac{1}{2} m \dot{\theta}_1^2 l \ddot{\theta}_1 + \frac{1}{2} m \dot{\theta}_2^2 l \ddot{\theta}_2 = 0$

\Rightarrow la masse n' intervient pas dans l'équation de mouvement indépendant de son masse. $\Rightarrow \ddot{\theta}_1 + \frac{g}{l} \sin\theta_1 = 0 \Rightarrow \ddot{\theta}_1 = -\frac{g}{l} \sin\theta_1 + \frac{g}{l} \theta_1 = 0$

3 \rightarrow loi de Kepler : $\frac{a^3}{T^2} = \text{const}$
 La constante est la même pour tous les autres gravitant autour du Soleil, tant que leur masse nette faille devant la Terre.

$$\Rightarrow \frac{a^3}{T^2} = \frac{a_0^3}{T_0^2} ; a_0 = r_{\text{terre}}, \Rightarrow a = a_0 \left(\frac{T}{T_0}\right)^{2/3}$$

comète $\xrightarrow{\text{Terre}}$

$$\Rightarrow r_A = 2a_0 \left(\frac{T}{T_0}\right)^{2/3} - r_P$$

$$\text{AN: } r_A = 2 \times 1 \times \left(\frac{11,5}{1}\right)^{2/3} - r_0 = 10 \text{ u.a.}$$

$$b) \quad \begin{array}{c} \text{Diagram showing the comet's path as an ellipse with semi-major axis } r_A, \text{ perihelion } r_P, \text{ and aphelion } r_A. \end{array}$$

$$\Rightarrow r = \frac{P}{1+e \cos\theta} \quad \Rightarrow \quad r_P = \frac{P}{1+e} ; \quad r_A = \frac{P}{1-e} \quad \Rightarrow \quad r_P(1+e) = r_A(1-e)$$

$$\Rightarrow r_P + r_A e = r_A - r_A e \quad \Rightarrow \quad e = \frac{r_A - r_P}{r_A + r_P} \quad \text{AN: } e = 0,95$$

2) e est proche de 1, il est alors légitime de confondre la traj. avec celle d'une parabole près du périhélie $\Rightarrow E_{kin} = 0$

$$E_{kin} = \frac{1}{2} m v_P^2 - \frac{G M_{\odot} m}{r_P}$$

$$\Rightarrow v_P = \sqrt{\frac{2 G M_{\odot}}{r_P}} ; \text{ RFD appliquée à la Terre: } \sqrt{\frac{v_P^2}{a_0}} = \sqrt{\frac{2 G M_{\odot}}{a_0}}$$

$$\Rightarrow \delta v_P = \sqrt{v_0^2 - \frac{2 G M_{\odot}}{r_P}} \quad \text{AN: } v_P \approx v_0 \sqrt{\frac{2 \pi}{a_0}} = v_0 \sqrt{10} \Rightarrow \boxed{v_P \approx 3,2 v_0}$$

$$\Rightarrow \theta_1' = \theta_1(t=0) = \frac{v_0}{a_0} \quad \text{et} \quad \theta_2' = \theta_2(t=0) = \frac{v_0}{a_0} \quad \text{par inversion d'indices:}$$

$$\theta_1' = \frac{3 v_0 - v_0}{m_1 + m_2} \theta_0 \quad \text{AN: } \theta_1' = \frac{3 m_2 - m_1}{m_1 + m_2} \theta_0$$

co

$$\begin{aligned} & \ddot{\theta}_1 = l \ddot{\theta}_1 \quad \Rightarrow \quad \ddot{\theta}_1 = \frac{1}{2} m \dot{\theta}_1^2 + mg(l(1-\cos\theta_1)) \\ & \ddot{\theta}_2 = l \ddot{\theta}_2 \quad \Rightarrow \quad \ddot{\theta}_2 = \frac{1}{2} m \dot{\theta}_2^2 + mg(l(1-\cos\theta_2)) = 0 \\ & \Rightarrow \frac{dE_{kin}}{dt} = 0 \Rightarrow \frac{1}{2} m \dot{\theta}_1^2 l \ddot{\theta}_1 + \frac{1}{2} m \dot{\theta}_2^2 l \ddot{\theta}_2 = 0 \\ & \Rightarrow \text{la masse n' intervient pas dans l'équation de mouvement indépendant de son masse.} \quad \Rightarrow \ddot{\theta}_1 + \frac{g}{l} \sin\theta_1 = 0 \Rightarrow \ddot{\theta}_1 = -\frac{g}{l} \sin\theta_1 + \frac{g}{l} \theta_1 = 0 \\ & \text{C.T.} \Rightarrow \dot{\theta}_1(t=0) = \theta_1' = A_1 \cos(\omega_0 t + \phi_1) \quad \dot{\theta}_2(t=0) = -A_2 \sin(\omega_0 t + \phi_2) \\ & \Rightarrow A_1 = \theta_1' \quad \Rightarrow \quad A_1 = \theta_1' \cos\omega_0 t, \quad \dot{\theta}_1(t=0) = -A_1 \omega_0 \sin\theta_1 \Rightarrow \frac{\theta_1' = 0}{\omega_0 t} \\ & \text{de même } \dot{\theta}_2(t=0) = \theta_2' = A_2 \cos\omega_0 t = -\theta_2' \omega_0 \sin\theta_2 \Rightarrow \theta_2' = \frac{\theta_2'}{\omega_0 t} = T_4 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & \ddot{\theta}_1 = l \ddot{\theta}_1 \quad \Rightarrow \quad \ddot{\theta}_1 = \frac{1}{2} m \dot{\theta}_1^2 + mg(l(1-\cos\theta_1)) \\ & \ddot{\theta}_2 = l \ddot{\theta}_2 \quad \Rightarrow \quad \ddot{\theta}_2 = \frac{1}{2} m \dot{\theta}_2^2 + mg(l(1-\cos\theta_2)) = 0 \\ & \Rightarrow \frac{dE_{kin}}{dt} = 0 \Rightarrow \frac{1}{2} m \dot{\theta}_1^2 l \ddot{\theta}_1 + \frac{1}{2} m \dot{\theta}_2^2 l \ddot{\theta}_2 = 0 \\ & \Rightarrow \text{la masse n' intervient pas dans l'équation de mouvement indépendant de son masse.} \quad \Rightarrow \ddot{\theta}_1 + \frac{g}{l} \sin\theta_1 = 0 \Rightarrow \ddot{\theta}_1 = -\frac{g}{l} \sin\theta_1 + \frac{g}{l} \theta_1 = 0 \\ & \text{C.T.} \Rightarrow \dot{\theta}_1(t=0) = \theta_1' = A_1 \cos(\omega_0 t + \phi_1), \quad \dot{\theta}_2(t=0) = -A_2 \sin(\omega_0 t + \phi_2) \\ & \Rightarrow A_1 = \theta_1' \quad \Rightarrow \quad A_1 = \theta_1' \cos\omega_0 t, \quad \dot{\theta}_1(t=0) = -A_1 \omega_0 \sin\theta_1 \Rightarrow \frac{\theta_1' = 0}{\omega_0 t} \\ & \text{de même } \dot{\theta}_2(t=0) = \theta_2' = A_2 \cos\omega_0 t = -\theta_2' \omega_0 \sin\theta_2 \Rightarrow \theta_2' = \frac{\theta_2'}{\omega_0 t} = T_4 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & \text{Conservation de la quantité de mouvement cinétique: choc élastique} \\ & \left. \begin{array}{l} m_1 v_1 + m_2 v_2 = m_1 v_1' + m_2 v_2' \\ \frac{1}{2} m_1 v_1^2 + \frac{1}{2} m_2 v_2^2 = \frac{1}{2} m_1 v_1'^2 + \frac{1}{2} m_2 v_2'^2 \end{array} \right\} \text{de cours} \quad \Rightarrow \quad \left. \begin{array}{l} m_1 v_1 + m_2 v_2 = m_1 v_1' + m_2 v_2' \\ m_1 + v_1' = m_2 + v_2' \end{array} \right\} \text{de même } v_2 = v_2' \\ & \Rightarrow (m_1 - m_2) v_1 = 2 m_1 v_2 + m_2 v_1' + m_1 v_1' + m_2 v_2' \Rightarrow m_1' = \frac{m_2 - 3 m_1}{m_1 + m_2} v_2 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & \text{3) au t' = t - \frac{\pi}{4} nous avons: } \left. \begin{array}{l} \dot{\theta}_1'(t'=0) = 0 ; \dot{\theta}_2'(t'=0) = 0 \\ \dot{\theta}_1'(t'+\frac{\pi}{2}) = v_0' / l \cos(\omega_0 t') \quad \text{et} \quad \dot{\theta}_2'(t'+\frac{\pi}{2}) = v_0' / l \sin(\omega_0 t') \end{array} \right\} \Rightarrow \left. \begin{array}{l} \dot{\theta}_1'(t'=0) = v_0' / l \\ \dot{\theta}_2'(t'=0) = v_0' / l \end{array} \right\} \text{par inversion d'indices:} \\ & \theta_1' = \frac{m_2 - 3 m_1}{m_1 + m_2} \theta_0 \quad \text{AN: } \theta_1' = \frac{3 m_2 - m_1}{m_1 + m_2} \theta_0 \end{aligned}$$