Rappel de cours

Travail

- La composante de la force d'un point M, $\overrightarrow{F}(M)$ sur l'axe \mathcal{O}_x est donnée par le produit scalaire $f(x) = \overrightarrow{F}(M) \cdot \overrightarrow{i}$.
- Le travail d'une force \overrightarrow{F} sur un segment \overrightarrow{AB} est donné par :

$$W_{A\to B}(\overrightarrow{F}) = \overrightarrow{F}.\overrightarrow{AB} = \int_{A\to B} \overrightarrow{F}.\overrightarrow{i} dx = \int_{x_a}^{x_b} f(x)dx$$

• On dira qu'une force est conservative si elle ne dépend que de la position et si son travail d'un point A au point B ne dépend pas du chemin suivi, ceci quels que soient les point A et B.

$$\forall A, B, C, W_{A \to B} \overrightarrow{F} = W_{A \to C} \overrightarrow{F} + W_{C \to B} \overrightarrow{F}$$

• Dans le cas où le chemin est rectiligne, si une force est conservatrice alors l'énergie potentielle associée à la force \overrightarrow{F} est notée $E_p(x)$ est définie par :

$$W_{A \to B}(\overrightarrow{F}) = \int_{A \to B} \overrightarrow{F} \cdot \overrightarrow{i} dx = E_p(x_b) - E_p(x_a)$$

.

- Le travail du poids $\overrightarrow{P} = m\overrightarrow{g}$ sur le segment \overrightarrow{AB} est $W_{A\to B}(\overrightarrow{P}) = -mg(z_b z_a) = -mgh$.
- Le travail de la force de rappel élastique d'un ressort de raideur $k, \overrightarrow{F} = -k.\overrightarrow{xi}$ est $W_{A\to B}(\overrightarrow{F}) = -\frac{1}{2}k(x_a^2 x_b^2)$.

Énergie

- L'énergie mécanique d'un système $E_m = E_c + E_p$ avec E_c l'énergie cinétique qui dépend de la masse et de la norme de la vitesse du système physique étudié et de l'énergie potentielle E_p qui correspond aux forces exercées sur le système.
- L'énergie potentielle qui correspond à l'ensemble des forces conservatives qui s'exercent sur le système, $E_p(B) E_p(A) = W_{A \to B}(\overrightarrow{F}_{conservatives})$
- $E_m(B) E_m(A) = W_{A \to B}(\overrightarrow{F}_{non\ conservatives})$

Puissance

- La puissance P représente l'énergie transférée uniformement (ie. le travail) pendant une unité de temps, $P = \frac{W}{\Delta t}$.
- $1W = 1J.s^{-1} = 1N.m.s^{-1} = 1kg.m^2.s^{-3}$

Exo 4.1.1

L'électron est soumis a la force gravitationnelle. Donc $E_m=E_c+E_p$ avec $E_c=\frac{1}{2}mv^2$. On néglige l'énergie de la force gravitationnelle devant celle de l'énergie cimétique. On a $E_m=\frac{1}{2}mv^2=18~keV$, donc $v=\sqrt{\frac{2*18~keV}{m}}$ et $m=9.10~10^{-31}kg$, $18~keV=2.88~10^{-12}$.

Exo 4.1.2

Il faut monter une masse de $m = 500 + 5*70 = 850 \, kg$ à une vitesse de $v = 25/60 = 0.41 \, m/s$. La puissance nécessaire est $P = m.g.v = 850*9.81*0.41 = 3418 \, Watt$.

En l'abscence de frottements la puissance nécessaire pour lever la cabine d'ascenseur est égale à la puissance fournie par le moteur. Le puissance du poids est résistante, celle du moteur est motrice. v On a $P = \frac{W}{\Delta t}$, donc $W = P * \Delta_t = 3418 * 60 = 205 kJ$.

Exo 4.1.3

Q1

TWh représente des $10^{12}Wh$.

$\mathbf{Q2}$

On a 1W=1J/s. On produit $429.10^{12}Wh$ pour une année, donc on a produit $\frac{429.10^{12}}{24*365.25}=48.10^9W$. Ce qui fait $48.10^9*(24*365.25*3600)=1.510^{18}J$.

$\mathbf{Q3}$

La puissance électrique moyenne d'un réacteur est de $\frac{48.10^9}{58} = 0.82MW$.

Exo 4.2

Q1

Le travail accompli par la force est $\overrightarrow{F}.\overrightarrow{AB}$

$\mathbf{Q2}$

On a $E_m = E_c + E_p$. L'énergie du système E_m est conservée . Donc $E_{c0} + E_p = E_{cf} + E_{pf}$ avec $E_{pf} = 0$ car aucune force ne s'exerce sur la masse. Donc l'accroissement de l'énergie cinétique est $E_{cf} - E_{c0} = E_p$.

$\mathbf{Q3}$

La puissance moyenne développé est $P=\frac{\Delta_W}{\Delta_t}=\frac{E_p}{T}=\frac{\overrightarrow{F}.\overrightarrow{AB}}{T}.$

Exo 4.2.3 - Traineau

Q1.a

3 forces s'exercent sur la masse m; la force de la pesanteur (verticale) \overrightarrow{P} , la force de réaction \overrightarrow{R} (perpendiculaire au plan incliné) et la force de frottement statique \overrightarrow{f} (parallèle au plan incliné). Comme la masse ne bouge pas, la somme des 3 forces est nulle.

On définit un repère orthonormé centré sur la masse m et parallèle au plan incliné. Dans ce repère, les 3 forces ont les coordonnées:

$$\begin{cases} P_x = -m.g.sin(\beta) & R_x = 0 \\ P_y = -m.g.cos(\beta) & R_y = ||\overrightarrow{R}|| & f_y = 0 \end{cases}$$

Donc, on a $\|\overrightarrow{R}\| = m.g.cos(\beta)$ et $\|\overrightarrow{f}\| = m.g.cos(\beta)$.

Q1.b

Le coefficient de frottement statique k_s peut être déterminé pour l'angle minimum du plan incliné β_{min} faisant boug'e la masse m.

$$k_{s} = \frac{\overrightarrow{f_{max}}}{\overrightarrow{R}}$$

$$k_{s} = \frac{-m.g.sin(\beta_{min})}{-m.g.cos(\beta_{min})}$$

$$k_{s} = \tan(\beta_{min})$$

Q1.c

Ne marche pas pour $\beta = 60^{\circ}$. Mais $\tan(6^{\circ}) = 0.1$.

Q2.a

Le travail $W_{C\to D} = W_{C\to D}(\overrightarrow{f'}) + W_{C\to D}(\overrightarrow{R}) + W_{C\to D}(\overrightarrow{P})$. On a

$$\begin{cases} W_{C \to D}(\overrightarrow{R}) = 0 & La \ force \ \overrightarrow{R} \ est \ toujours \ perpendiculaire \ au \ deplacement. \\ W_{C \to D}(\overrightarrow{f'}) = \overrightarrow{f'}.l = -k_d.m.g.\cos(\beta).l \\ W_{C \to D}(\overrightarrow{P}) = -m.g.h = m.g.l.\sin(\beta) \end{cases}$$

Donc, $W_{C\to D} = m.g.l.(sin(\beta) - k_d.cos(\beta))$.

Q2.b

Le travail $W_{D\to E} = W_{D\to E}(\overrightarrow{f'}) + W_{D\to E}(\overrightarrow{R}) + W_{D\to E}(\overrightarrow{P})$. On a

$$\begin{cases} W_{D \to E}(\overrightarrow{\overrightarrow{R}}) = 0 & La \ force \ \overrightarrow{R} \ est \ toujours \ perpendiculaire \ au \ deplacement. \\ W_{D \to E}(\overrightarrow{\overrightarrow{P}}) = \overrightarrow{f'}.l = -k_d.m.g.l' \\ W_{D \to E}(\overrightarrow{P}) = -m.g.h = 0 \end{cases}$$

Donc, $W_{C\to D} = -k_d.m.g.l'$.

Q2.c

Les forces étant toutes conservatives on a $E_m = W_{C \to D} + W_{D \to E} = 0$

$$m.g.l.(sin(\beta) - k_d.cos(\beta)) - k_d.m.g.l' = 0$$

$$l.(sin(\beta) - k_d.cos(\beta)) - k_d.l' = 0$$

$$(sin(\beta) - k_d.cos(\beta)) - k_d\frac{l'}{l} = 0$$

$$sin(\beta) - k_d.cos(\beta) - k_d.r = 0$$

$$sin(\beta) - k_d(r + cos(\beta)) = 0$$

$$k_d = \frac{sin(\beta)}{r + cos(\beta)}$$

Q2.d

On a

$$l' = \frac{l.(\sin(\beta) - k_d.\cos(\beta))}{k_d}$$

Donc $l' = 5 \frac{\sin(6^\circ) - 0.05 \cos(6^\circ)}{0.05} = 5.48m.$

Exo 4.3.1

$\mathbf{Q}\mathbf{1}$

On a $F_g = G \frac{M_t \cdot m}{(R_t + h)^2}$ avec $G = 6.674 \cdot 10^{-11} m^3 \cdot kg^{-1} \cdot s^{-2}$, R_t le rayon de la terre et M_t la masse de la terre.

$\mathbf{Q2}$

Le développement limité de f(x) au point x_0 est $f(x) = f(x_0) + f'(x_0) \cdot (x - x_0) + o(x - x_0)$. On a $f'(x) = n \cdot (1 + x)^{n-1}$. Donc,

$$f(x) = (1+x_0)^n + n(1+x_0)^{n-1}.(x-x_0) + o(x-x_0)$$

En prenant $x_0 = 0$, cela fait $f(x) = 1 + n \cdot x^{n-1} + o(x)$.

$\mathbf{Q3}$

On a $F_g = mg = G \frac{M_t \cdot m}{(R_t + h)^2}$. Donc à petite altitude,

$$g = G \frac{M_t}{R_t^2 (1 + \frac{h}{R_t})^2} = G \frac{M_t}{R_t (1 + 2\frac{h}{R_t})} = G \frac{M_t}{R_t^2}$$

$$g = 9.82$$

avec $R_t = 6370 \, km$ et $M_t = 5.972 \, 10^{24} \, kg$.

$\mathbf{Q4}$

On a
$$\int \frac{K}{x^2} = K \int \frac{1}{x^2} = \frac{-K}{x} + C$$

$\mathbf{Q5}$

On a

$$W_{0\to h} = \int_0^h f(x)dx = \int_0^h G\frac{M_t \cdot m}{(R_t + x)^2} dx$$

Changement de variable $X = R_t + x$ donc dX = dx.

$$\begin{split} W_{0\to h} &= \int_{R_t}^{R_t+h} G\frac{M_t.m}{X^2} dX = [-G\frac{M_t.m}{X} + C]_{R_t}^{R_t+h} \\ W_{0\to h} &= -G\frac{M_t.m}{R_t+h} + G\frac{M_t.m}{R_t} = -G.M_t.m(\frac{1}{R_t} - \frac{1}{R_t+h}) \\ W_{0\to h} &= -G.M_t.m(\frac{R_t+h-R_t}{R_t(R_t+h)}) = -G.M_t.m(\frac{h}{R_t(R_t+h)}) \end{split}$$

Lorsque h est petit devant R_t on a:

$$W_{0\to h} = -G.M_t.m(\frac{h}{R_t^2}) = -m.g.h$$

Exo 4.3.2

 $\mathbf{Q}\mathbf{1}$

$$\int ax^2 + bx + c = \frac{ax^3}{3} + \frac{bx^2}{2} + cx + d$$

 $\mathbf{Q2}$

On a $\overrightarrow{F} = -k.x.\overrightarrow{i}$, donc

$$E_p(x) = W_{0 \to x} F(x) = \int_0^x F(x) = \int_0^x -k.x = \left[\frac{-k}{2}x^2\right]_0^x = -\frac{1}{2}k.x^2$$

Q3

L'énergie potentielle gravitationnelle est $E_p(x)=mgx$. La forme de l'energie potentielle totale est $E_p=mgx-\frac{1}{2}k.x^2$.

Exo 4.4.1

 $\mathbf{Q}\mathbf{1}$

$$\int 2 dx = 2x + C$$

$$\int Ax dx = \frac{1}{2}Ax^2 + C$$

$$\int -\frac{K}{x^2} dx = \frac{K}{x} + C$$

 $\mathbf{Q2}$

Une force est conservative si le calcul de son travail ne dépend pas du chemin parcouru. Donc, il suffit de montrer que

$$W_{A\to C}\overrightarrow{F} = W_{A\to B}\overrightarrow{F} + W_{B\to C}\overrightarrow{F}$$

Q3.a

$$\begin{split} W_{x_1 \to x_2} \overrightarrow{F} &= \int_{x_1 \to x_2} -\frac{GmM}{x^2} dx = [\frac{GmM}{x}]_{x_1}^{x_2} \\ W_{A \to C} \overrightarrow{F} &= \frac{GmM}{C} - \frac{GmM}{A} \\ W_{A \to B} \overrightarrow{F} + W_{B \to C} \overrightarrow{F} &= \frac{GmM}{B} - \frac{GmM}{A} + \frac{GmM}{C} - \frac{GmM}{B} = \frac{GmM}{C} - \frac{GmM}{A} = W_{A \to C} \overrightarrow{F} \end{split}$$

Conservative.

Q3.c

$$\begin{split} W_{x_1 \to x_2} \overrightarrow{F} &= \int_{x_1 \to x_2} -kx \, dx = [\frac{1}{2} kx^2]_{x_1}^{x_2} \\ W_{A \to C} \overrightarrow{F} &= \frac{1}{2} kC^2 - \frac{1}{2} kA^2 \\ W_{A \to B} \overrightarrow{F} + W_{B \to C} \overrightarrow{F} &= \frac{1}{2} kB^2 - \frac{1}{2} kA^2 + \frac{1}{2} kC^2 - \frac{1}{2} kB^2 = \frac{1}{2} kC^2 - \frac{1}{2} kA^2 = W_{A \to C} \overrightarrow{F} \end{split}$$

Conservative.

Q3.d

$$W_{x_1 \to x_2} \overrightarrow{F} = \int_{x_1 \to x_2} -\gamma \dot{x} \, dx$$

Cette intégrale d'epend de la vitesse au point x. La vitesse est indépendente de la position de x donc la force est non conservative.

 $\mathbf{Q3.e}$

$$\begin{split} W_{x_1 \to x_2} \overrightarrow{F} &= \int_{x_1 \to x_2} -\Lambda x \, dx = [\frac{1}{2} \Lambda x^2]_{x_1}^{x_2} \\ W_{A \to C} \overrightarrow{F} &= \frac{1}{2} \Lambda C^2 - \frac{1}{2} \Lambda A^2 \\ W_{A \to B} \overrightarrow{F} + W_{B \to C} \overrightarrow{F} &= \frac{1}{2} \Lambda B^2 - \frac{1}{2} \Lambda A^2 + \frac{1}{2} \Lambda C^2 - \frac{1}{2} \Lambda B^2 = \frac{1}{2} \Lambda C^2 - \frac{1}{2} \Lambda A^2 = W_{A \to C} \overrightarrow{F} \end{split}$$

Conservative.

Exo 4.4.2

Q1

L'énergie potentielle d'une masse m est à 1000m d'altitude est: $E_p = W_{0\to 1000} mg\,dx = [mgx]_0^{1000} = 1.g.1000 - 1.g.0 = 9810$

$\mathbf{Q2}$

L'énergie cinétique au moment de l'impact est $E_c=\frac{1}{2}mv^2$. Comme il n'y a pas de frottement et que les forces sont conservatives alors l'énergie est conservée. Donc

$$E_p = E_c$$

$$\frac{1}{2}mv^2 = 9810$$

$$v = \sqrt{2*9810} = 140m/s$$

Q3

Durant la chute l'énergie potentielle est de :

$$E_p(x) = W_{x\to 1000} mg \, dx = [mgx]_x^{1000} = 1.g.1000 - 1gx = 9810 - gx$$

L'énergie cinétique est:

$$E_c(x) = \frac{1}{2}mv(x)^2 = \frac{1}{2}v(x)^2$$

L'énergie est conserv'ee donc

$$E_c(x) = E_p(x)$$
$$v(x) = \sqrt{2(9810 - gx)}$$

Exo 4.4.7

Q1

Mouvement rectiligne et ??.

 $\mathbf{Q2}$

Le positron est soumis à une seule force \overrightarrow{F} , donc $\overrightarrow{F}=m\overrightarrow{a}$. L'équation différentielle est $m\ddot{x}-\frac{ke^2}{x^2}=0$. On ne sait pas résoudre cette équation différentielle.

 $\mathbf{Q3}$

$$W_{A \to B} \overrightarrow{F} = \int_{A \to B} \frac{ke^2}{x^2} = \left[-\frac{ke^2}{x} \right]_{x_a}^{x_b} = -\frac{ke^2}{x_b} + \frac{ke^2}{x_a}$$

Quand B tend vers l'infini, le travail devient constant et égal à $\frac{ke^2}{x_a}$.

 $\mathbf{Q4}$

On a $E_m=E_p+E_c$, les forces étant conservatives, l'énergie mécanique est conservée. Quand $x\to\infty$, on a $E_m=E_c=\frac{1}{2}mv_0^2$ car $\lim_{x\to\infty}U(x)=0$.

Au point x, on a $E_m(x) = E_c(x) + E_p(x) = \frac{1}{2}mv^2(x) - \frac{ke^2}{x} = \frac{1}{2}mv_0^2$.