

**3. lancement raté**

1) Sur une orbite circulaire  $Em = \frac{-GM_T m_s}{2r_0} = \frac{1}{2} m_s V_0^2 - \frac{GM_T m_s}{r_0}$  d'où  $V_0 = \sqrt{\frac{GM_T}{r_0}}$

2) L'énergie mécanique du satellite est la même que sur la trajectoire circulaire de rayon  $r_0$  :  $Em = \frac{-GM_T m_s}{2r_0}$  donc  $Em < 0$  et donc la trajectoire est elliptique en raison des conditions initiales. Dans le cas d'un mouvement elliptique  $Em = \frac{-GM_T m_s}{2a}$  donc par identification:  $a = r_0$

3) On a un mouvement à force centrale, le moment cinétique se conserve au cours du mouvement:

$\vec{L}_0 = \vec{OM}_0 \wedge m \vec{V}_0 = m r_0 V_0 \cos \alpha \vec{u}_z = m r^2 \dot{\theta} \vec{u}_z = m C \vec{u}_z$  par identification:  $C = r_0 V_0 \cos \alpha$

4) Au périégée et à l'apogée la vitesse est suivant  $\vec{u}_\theta$ . L'expression générale de la vitesse en coordonnées polaires est :  $\vec{v} = \dot{r} \vec{u}_r + r \dot{\theta} \vec{u}_\theta$  donc au périégée et à l'apogée  $\vec{v} = r \dot{\theta} \vec{u}_\theta = \frac{C^2}{r} \vec{u}_\theta$  on en déduit

$Em = E_C + E_P = \frac{1}{2} m_s \frac{C^2}{r^2} - \frac{GM_T m_s}{r}$

5)  $r_A$  et  $r_P$  vérifient l'équation :  $\frac{-GM_T m_s}{2r_0} = \frac{1}{2} m_s \frac{C^2}{r^2} - \frac{GM_T m_s}{r}$  or  $C^2 = (r_0 V_0 \cos \alpha)^2 = r_0 GM_T \cos^2 \alpha$  d'où

$\frac{-GM_T m_s}{2r_0} = \frac{1}{2} m \frac{r_0 GM_T \cos^2 \alpha}{r^2} - \frac{GM_T m_s}{r}$  d'où  $\frac{-1}{r_0} = \frac{\cos^2 \alpha}{r^2} - \frac{2}{r}$  d'où  $r^2 - 2r_0 r + r_0^2 \cos^2 \alpha = 0$

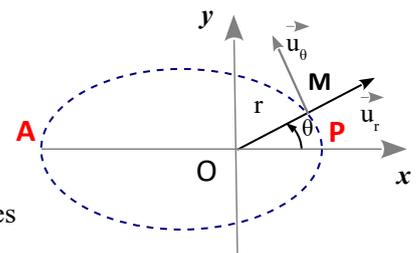
$\Delta = 4r_0^2(1 - \cos^2 \alpha) = 4r_0^2 \sin^2 \alpha$  on en déduit :  $r_P = r_0(1 - \sin \alpha)$  et  $r_A = r_0(1 + \sin \alpha)$

6)  $C = r_A V_A = r_0 V_0 \cos \alpha$  d'où  $V_A = \frac{r_0 V_0 \cos \alpha}{r_A}$  d'où  $V_A = \frac{V_0 \cos \alpha}{1 + \sin \alpha}$  de même  $V_P = \frac{V_0 \cos \alpha}{1 - \sin \alpha}$

**5. Mise en orbite géostationnaire**

1) ci-contre.

2) en P  $\theta = 0$  et en A  $\theta = \pi$ . On en déduit :  $r_P = \frac{p}{1+e}$ , et  $r_A = \frac{p}{1-e}$



**Applications numériques :**

$r_P = \frac{11800}{1+0,72} = 6860 \text{ km}$  et  $r_A = \frac{11800}{1-0,72} = 42142 \text{ km}$  et les altitudes

correspondantes :

$h_P = r_P - R = 6860 - 6400 = 460 \text{ km}$  et  $h_A = r_A - R = 42142 - 6400 = 35742 \approx 35700 \text{ km}$

3) On calcule la vitesse à l'apogée en exprimant l'énergie mécanique :  $Em = \frac{-GM_T m_s}{(r_A+r_P)} = \frac{1}{2} m_s V_A^2 - \frac{GM_T m_s}{r_A}$  d'où

$V_A = \sqrt{\frac{-2GM_T}{r_A+r_P} + \frac{2GM_T}{r_A}} = \sqrt{2GM_T \left( \frac{-1}{r_A+r_P} + \frac{1}{r_A} \right)}$  d'où  $V_A = \sqrt{\frac{2GM_T r_P}{r_A(r_A+r_P)}}$  et  $V_P = \sqrt{\frac{2GM_T r_A}{r_P(r_A+r_P)}}$

**AN:**  $V_A = \sqrt{\frac{2 \times 6,67 \cdot 10^{-11} \times 6,0 \cdot 10^{24} \times 6860}{(42142+6860) \times 42142 \cdot 10^3}}$  d'où  $V_A = 1631 \text{ m.s}^{-1} \approx 1,6 \text{ km.s}^{-1}$ . C'est la vitesse **minimale**.

et  $V_P = \sqrt{\frac{2 \times 6,67 \cdot 10^{-11} \times 6,0 \cdot 10^{24} \times 42142}{(42142+6860) \times 6860 \cdot 10^3}}$  d'où  $V_P = 10017 \text{ m.s}^{-1} \approx 10 \text{ km.s}^{-1}$ . C'est la vitesse **maximale**.

4) D'après la 3ème loi de Képler, sur l'orbite géostationnaire circulaire de rayon  $R_0$  :  $\frac{T^2}{R_0^3} = \frac{4\pi^2}{GM_T}$  (1) de plus la vitesse  $V_0$

sur cette orbite est constante donc  $R_0 = \frac{V_0}{\omega} = \frac{V_0 T}{2\pi}$  en remplaçant dans l'expression (1) on obtient :

$$V_0 = \left[ \frac{2\pi G M_T}{T} \right]^{\frac{1}{3}} \text{ . AN : } V_0 = \left[ \frac{2\pi \times 6,67 \cdot 10^{-11} \times 6,0 \cdot 10^{24}}{86400} \right]^{\frac{1}{3}} \text{ d'où } \boxed{V_0 = 3051 \text{ m.s}^{-1}} \text{ . } v=d/T=(2\pi R)/T$$

Le supplément de vitesse est :  $\boxed{\Delta V = V_0 - V_A = 3051 - 1631 = 1420 \text{ m.s}^{-1} \approx 1,4 \text{ km.s}^{-1}}$

## 6. Mise en orbite d'un satellite terrestre

(les résultats sont donnés en fonction  $g_0 = GM_T/R_T^2$ )

1) L'axe de rotation est l'axe nord-sud. L'axe de rotation est fixe dans le référentiel géocentrique.

La période de révolution de la terre est  $T = 24 \text{ h} = 86400 \text{ s}$ .

$$\Omega = \frac{2\pi}{T} = \frac{2\pi}{86400} = 7,27 \cdot 10^{-5} \text{ rad.s}^{-1} \text{ .}$$

2) A la surface de la terre le point P a un mouvement circulaire uniforme à la vitesse angulaire  $\Omega$  et de rayon  $R_\lambda$ . Sa vitesse est  $V_P = \Omega R_\lambda = \Omega R_T \cos \lambda$ .

3) L'énergie cinétique du satellite est  $E_C = \frac{1}{2} m V_P^2 = \frac{1}{2} m \Omega^2 R_T^2 \cos^2 \lambda$ . Il subit l'attraction terrestre son énergie

potentielle est:  $E_p = \frac{-GM_T m}{R_T} = -m g_0 R_T$ . On en déduit son énergie mécanique:

$$\boxed{E_{m0} = \frac{1}{2} m \Omega^2 R_T^2 \cos^2 \lambda - m g_0 R_T}$$

4) L'énergie initiale augmente quand la latitude diminue, le point de lancement le plus adapté est Kourou.

5) Sur une orbite basse de rayon  $r \approx R_T$  le satellite se déplace sous l'action de l'interaction gravitationnelle, son énergie

mécanique est:  $\boxed{E_{mF} = \frac{-GM_T m}{2R_T} = -m g_0 \frac{R_T}{2}}$

L'énergie à communiquer est:  $\Delta E = E_{mF} - E_{m0} = -m g_0 \frac{R_T}{2} - \frac{1}{2} m \Omega^2 R_T^2 \cos^2 \lambda + m g_0 R_T$  d'où :

$$\boxed{\Delta E = \frac{m R_T}{2} [g_0 - R_T \Omega^2 \cos^2 \lambda]} \text{ . AN:}$$

$$\boxed{\Delta E = \frac{5,8 \cdot 10^3 \times 6400 \cdot 10^3}{2} [9,81 - 6400 \cdot 10^3 (7,27 \cdot 10^{-5} \times \cos(5,2))^2] = 1,81 \cdot 10^{11} \text{ J}}$$

6)  $1 \text{ kWh} = 10^3 \times 3600 = 3,6 \cdot 10^6 \text{ J}$ . L'énergie dépensée pour 1kg est  $\frac{\Delta E}{m} = \frac{1,81 \cdot 10^{11}}{5,8 \cdot 10^3} = 3,13 \cdot 10^7 \text{ J/kg}$ .

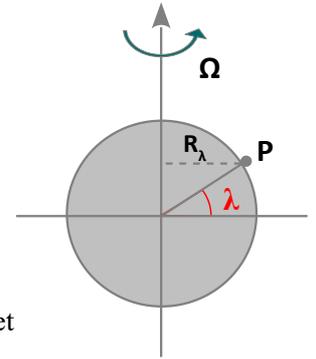
$3,6 \cdot 10^6 \text{ J}$  coûte 0,15 euros d'où pour  $3,13 \cdot 10^7 \text{ J}$  :  $\text{coût} : \frac{3,13 \cdot 10^7 \times 0,15}{3,6 \cdot 10^6} = 1,30 \text{ euros par kg}$ . Le plus coûteux n'est pas l'énergie !

7) La différence énergétique entre la latitude  $\lambda_K$  et  $\lambda_B$  est:  $\boxed{\Delta E_B - \Delta E_K = \frac{m R_T^2 \Omega^2}{2} (\cos^2 \lambda_K - \cos^2 \lambda_B)}$

$$\boxed{\Delta E_B - \Delta E_K = \frac{5,8 \cdot 10^3 (6400 \cdot 10^3 \times 7,27 \cdot 10^{-5})^2}{2} (\cos^2 5,2 - \cos^2 46) = 3,20 \cdot 10^8 \text{ J}}$$

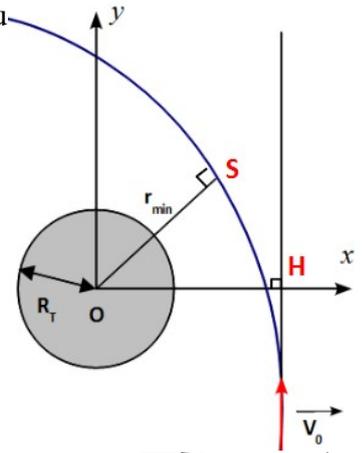
Soit

$\text{coût} : \frac{3,20 \cdot 10^8 \times 0,15}{3,6 \cdot 10^6} = 13,3 \text{ euros}$ . Le cout est insignifiant !



## 7. Distance de plus courte approche

Le météore est soumis à une force centrale, son moment cinétique se conserve au cours du mouvement:  $\vec{L}_\infty = \vec{L}_S$ .



$\vec{L}_\infty = \vec{OM}_\infty \wedge m\vec{v}_0 = (\vec{OH} + \vec{HM}_\infty) \wedge m\vec{v}_0 = \vec{OH} \wedge m\vec{v}_0 + \vec{HM}_\infty \wedge m\vec{v}_0 = b\vec{u}_x \wedge m\vec{v}_0\vec{u}_y + \vec{0} = mbv_0\vec{u}_z$  ( $\vec{HM}_\infty \wedge m\vec{v}_0 = \vec{0}$  car les deux vecteurs sont collinéaires)

$\vec{L}_S = \vec{OS} \wedge m\vec{v}_s = r_{min} m v_s \vec{u}_z$  d'où:  $b v_0 = r_{min} v_s$  (1).

• Une force centrale est une force conservative donc l'énergie mécanique du météore se conserve:  $E_{m\infty} = E_{mS}$

$E_{m\infty} = \frac{1}{2} m v_0^2 - \frac{G M_T m}{r_\infty} = \frac{1}{2} m v_0^2$  et  $E_{mS} = \frac{1}{2} m v_s^2 - \frac{G M_T m}{r_{min}}$  d'où:  $\frac{1}{2} m v_s^2 - \frac{G M_T m}{r_{min}} = \frac{1}{2} m v_0^2$  d'où

$v_s^2 - v_0^2 = \frac{2 G M_T}{r_{min}}$  or  $v_s = \frac{b v_0}{r_{min}}$  d'après (1) d'où  $\left(\frac{b v_0}{r_{min}}\right)^2 - v_0^2 = \frac{2 G M_T}{r_{min}}$ . En réduisant au même dénominateur, on

obtient un polynome du 2<sup>nd</sup> degré:  $r_{min}^2 + \frac{2 G M_T}{v_0^2} r_{min} - b^2 = 0$ .  $\Delta = \left(\frac{2 G M_T}{v_0^2}\right)^2 + 4 b^2 > 0$  d'où:

$$r_{min} = \frac{-\frac{2 G M_T}{v_0^2} + \sqrt{\left(\frac{2 G M_T}{v_0^2}\right)^2 + 4 b^2}}{2} = \frac{-G M_T}{v_0^2} + \sqrt{\left(\frac{G M_T}{v_0^2}\right)^2 + b^2}$$