

# DS n° 6

## Nasa's Mars Exploration Program :

1. On sait que  $F = -\frac{gMm}{r^2}$  donc  $[G] = \frac{\text{Force} \cdot L^2}{M^2} = M^{-1} L^3 T^{-2}$   
 D'où  $[G] = M^{-1} \cdot L^3 \cdot T^{-2}$  en  $kg^{-1} \cdot m^3 \cdot s^{-2}$

2. Syst: masse  $m$     Ref: héliocentrique    Force:  $\vec{F} = -\frac{gM_s m}{r^2} \vec{e}_r$   
 ( $\vec{F}$  est exprimée en coordonnées sphériques pour l'instant).

TMC en O fixe:  $\frac{d\vec{L}_O}{dt} = \vec{M}_O(\vec{F}) = \vec{OM} \wedge \vec{F} = \vec{0} \Rightarrow \boxed{\vec{L}_O = \vec{c}_t}$

$\vec{L}_O$  est une intégrale première du mot.

3.  $\vec{L}_O = m \vec{OM} \wedge \vec{v} \perp \vec{OM}$  à tout instant. Or  $\vec{L}_O = \vec{c}_t$  donc la trajectoire est contenue ds le plan  $\perp$  à  $\vec{L}_O$  passant par  $O \Rightarrow$  la trajectoire est plane.

Utilisons donc le système cylindrique avec  $\vec{e}_z \parallel \vec{L}_O$ :

$$\vec{L}_O = m \begin{vmatrix} r \\ 0 \\ 0 \end{vmatrix} \wedge \begin{vmatrix} \dot{r} \\ r\dot{\theta} \\ 0 \end{vmatrix} = m r^2 \dot{\theta} \vec{e}_z = \vec{c}_t \text{ donc } \underline{\underline{L}_O = m r^2 \dot{\theta} = c_t}$$

On a bien  $\boxed{C = \text{Constante des aires} = \frac{L_O}{m} = c_t}$

4. PFD pour l'orbite circulaire ( $\frac{d\vec{v}}{dt} = -a\dot{\theta} \vec{e}_r + a\ddot{\theta} \vec{e}_\theta$ ):

$m\vec{a} = \vec{F}$  selon  $\vec{e}_\theta$ :  $a\ddot{\theta} = 0 \rightarrow \dot{\theta} = c_t$

- selon  $\vec{e}_r$ :  $-m a \dot{\theta}^2 = -\frac{gM_s m}{a^2} \rightarrow \boxed{V = R\dot{\theta} = \sqrt{\frac{gM_s}{a}}}$

A.N:  $\boxed{V_T = 29,8 \text{ km s}^{-1} \text{ et } V_M = 24,2 \text{ km s}^{-1}}$

5. Par définition:  $\vec{F} = -g\mu \frac{\vec{r}}{r^3}$  donc  $-\frac{gM_s m}{r^2} = -\frac{d\vec{E}_p}{dr}$   
 $\Rightarrow \vec{E}_p = -\frac{gM_s m}{r} + c_t$ . Origine à l'infini:  $\boxed{\vec{E}_p = -\frac{gM_s m}{r}}$

Pour la trajectoire circulaire de rayon  $a$ :

$$\mathcal{E}_p = -\frac{GM_s m}{a}; \quad \mathcal{E}_c = \frac{1}{2} m v^2 = \frac{1}{2} m \frac{GM_s}{a} = -\mathcal{E}_p/2$$

$$\mathcal{E}_m = \mathcal{E}_p + \mathcal{E}_c = -\frac{1}{2} \frac{GM_s m}{a} = \mathcal{E}_p/2 = -\mathcal{E}_c$$

6.  $T = \frac{2\pi a}{v} = \frac{2\pi R \sqrt{a}}{\sqrt{GM_s}} \Rightarrow$

$$T = \frac{2\pi}{\sqrt{GM_s}} a^{3/2}$$

$$T_T = 3,16 \cdot 10^6 \text{ s} = 365,6 \text{ j}$$

$$T_M = 59,2 \cdot 10^6 \text{ s} = 685 \text{ j}$$

C'est la troisième loi de Kepler:

$$\frac{T^2}{a^3} = \frac{4\pi^2}{GM_s}$$

9. Pour la trajectoire elliptique:

$$\mathcal{E}_m = -\frac{GM_s m}{2a}$$

Démo:  $\mathcal{E}_m = \frac{1}{2} m (\dot{r}^2 + (r\dot{\theta})^2) - \frac{GM_s m}{r}$

En A et P (aphélie et périhélie):  $\dot{r} = 0$  donc  $\mathcal{E}_m = \frac{1}{2} m r^2 \dot{\theta}^2 - \frac{GM_s m}{r}$

Or  $C = r^2 \dot{\theta} = \text{cte}$  donc  $\mathcal{E}_m = \frac{mC^2}{2r^2} - \frac{GM_s m}{r}$  en A et P.

$r_A$  et  $r_P$  sont donc les 2 racines de l'éq. du 2<sup>nd</sup> degré:

$$r^2 \mathcal{E}_m + GM_s m r - \frac{mC^2}{2} = 0$$

La somme des racines vaut " $-b/a$ ":  $r_A + r_P = -\frac{GM_s m}{\mathcal{E}_m}$

Or  $r_A + r_P = 2a$  donc

$$\mathcal{E}_m = -\frac{GM_s m}{2a}$$

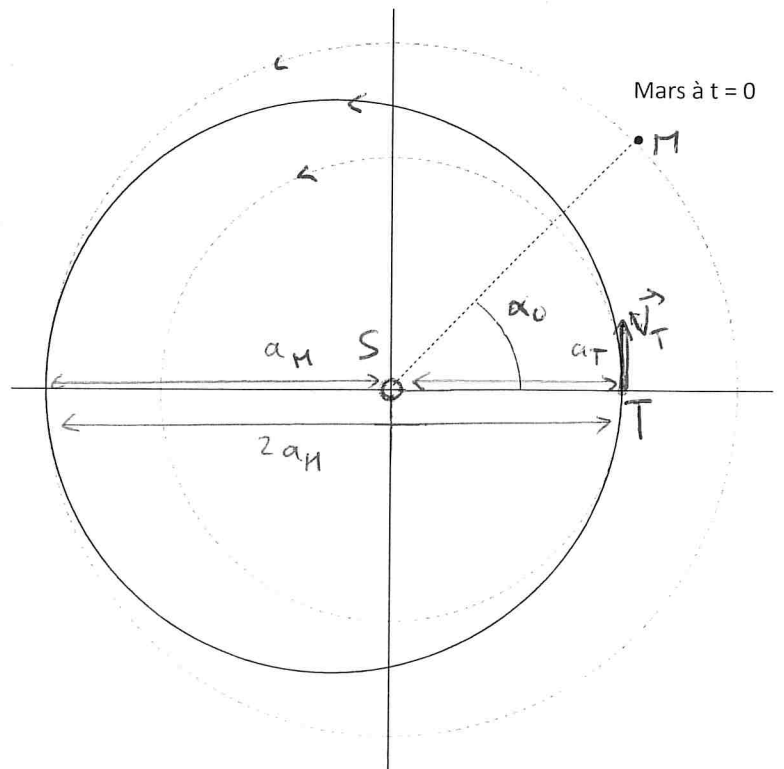
7. Attention les trajectoires ne se croisent pas!

Le soleil est le foyer de l'ellipse de Hohmann.

$$2a_H = a_T + a_M$$

8.  $T_H^2 = \frac{4\pi^2}{GM_s} \cdot \left(\frac{a_T + a_M}{2}\right)^3$

( $T_H = 517 \text{ j}$ )



10. Sur la trajectoire elliptique:  $r_A = a_M$  et  $r_p = a_T$   
(la Terre est au périhélie et Mars à l'aphélie)

Donc  $2a = a_M + a_T$ . Donc

$$\boxed{\epsilon_m = -\frac{GM_S m}{a_M + a_T}}$$

Au départ:  $\epsilon_m = \frac{1}{2} m v_T'^2 - \frac{GM_S m}{a_T}$

cf. Q4.

Donc  $\frac{1}{2} m v_T'^2 - \frac{GM_S m}{a_T} = -\frac{GM_S m}{a_M + a_T}$  avec  $GM_S = a_T v_T^2$

Finalement:  $\boxed{v_T'^2 = 2 v_T^2 \left(1 - \frac{a_T}{a_M + a_T}\right)}$

$$\boxed{v_T' = 32,7 \text{ km.s}^{-1}}$$

R: si  $a_M = a_T$  on retrouve  $v_T'^2 = v_T^2$

$$\Delta v_T = v_T' - v_T = v_T \left( \sqrt{2 \left(1 - \frac{a_T}{a_M + a_T}\right)} - 1 \right) = \boxed{2,9 \text{ km.s}^{-1} = \Delta v_T}$$

11. Le trajet est une demi-ellipse avec  $T^2 = \frac{4\pi^2 a^3}{GM_S}$

D'où  $\boxed{\Delta t = \frac{T_H}{2} = \frac{\pi}{\sqrt{GM_S}} \left(\frac{a_M + a_T}{2}\right)^{3/2} = 22,3 \cdot 10^6 \text{ s} = 258,5 \text{ j}}$

12. Il faut  $\theta_M(\Delta t) = \pi$ .

Or  $\theta_M = \theta_M(0) + \omega_M \cdot t$  avec  $\omega_M = \frac{2\pi}{T_M}$ .

D'où  $\theta_M(0) = \boxed{\alpha_0 = \pi - \omega_M \cdot \Delta t = 0,77 \text{ rad} = 44^\circ}$

Voir figure précédente.

13. On a:  $\theta_T = \omega_T \cdot t$  et  $\theta_M = \alpha_0 + \omega_M \cdot t$ .

Donc  $\theta_M - \theta_T = \alpha_0 + (\omega_M - \omega_T) t$ .

On cherche les instants où:  $\theta_M - \theta_T \equiv \alpha_0 [2\pi]$

Soit  $(\omega_M - \omega_T) t = 2k\pi$

$\Delta$   $\omega_M < \omega_T$  (car  $T_M > T_T$ ) donc on obtient des

instants  $t$  positifs pour  $k < 0$ : si  $k = -1$ :  $t = T_{\text{lance}} = \frac{2\pi}{\omega_T - \omega_M}$   
 $= \frac{T_T \cdot T_M}{T_M - T_T} = 784 \text{ j}$

14. Le retour a la même durée :  $\Delta t = 258,5 \text{ j}$ .  
 Il faut que la Terre et le vaisseau se retrouvent après une durée  $\Delta t$ . Le vaisseau aura parcouru un arc d'angle  $\pi$  ( $\frac{1}{2}$  ellipse) et la Terre aura parcouru un arc d'angle  $\omega_T \times \Delta t = \frac{2\pi}{T_T} \times \Delta t = 4,44 \text{ rad} = 255^\circ$ .  
 Il faut donc  $\alpha_1 = 255^\circ - 180^\circ = 75^\circ$  (1,30 rad)

15. Pour Mars:

$$\theta_M(t) = \alpha_0 + \omega_M \cdot t$$

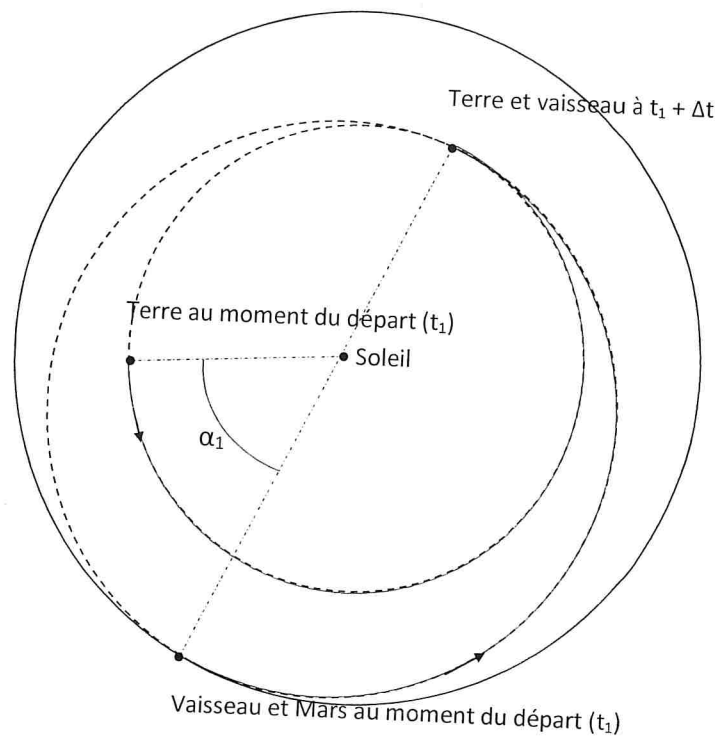
Pour la Terre:

$$\theta_T(t) = \omega_T \cdot t$$

Au moment du départ ( $t_1$ ) de Mars pour le retour:

$$\theta_M(t_1) - \theta_T(t_1) \equiv \alpha_1 [2\pi]$$

$$\Rightarrow \alpha_1 + 2h\pi = \alpha_0 + (\omega_M - \omega_T)t_1$$



On en déduit: 
$$t_1 = \frac{\alpha_1 - \alpha_0 + 2h\pi}{\omega_M - \omega_T}$$

Pour  $h=0$ , on obtient:  $t_1 = \frac{(\alpha_1 - \alpha_0)}{2\pi (\frac{1}{T_M} - \frac{1}{T_T})} = -66 \text{ jours}$ : impossible

Pour  $h=1$ , on obtient:  $t_1 = -845 \text{ j}$ : impossible

Il faut donc  $h < 0$ :  $h = -1 \Rightarrow t_1 = 717 \text{ jours}$

$h = -2 \Rightarrow t_1 = 1501 \text{ jours}$ .

normal car la Terre tourne + vite que Mars!

La durée totale de la mission:  $\Delta t_{tot} = t_1 + \Delta t = 976 \text{ jours}$

La durée autour de Mars:  $\Delta t_{Mars} = t_1 - \Delta t = 459 \text{ jours}$

La durée minimale de la mission est de près de 3ans! (les astronautes ont intérêt à bien s'entendre!)

16. cf figure ci-dessous.

17.  $\Delta \vec{V}_T'$  est colinéaire à  $\Delta \vec{V}_T$  donc à  $\vec{V}_T$  donc athaadique.

Le point de départ est donc soit l'aphélie soit le périhélie de la trajectoire.

Comme l'ellipse a un demi-grand axe supérieur à  $a_T$ , le point de départ est le périhélie:  $r_p = a_T$

18. Avec  $r = \frac{p}{1+e \cos \theta}$  on a en  $\theta = 0$ :  $r_p = a_T = \frac{p}{1+e}$

et en  $\theta = \frac{3\pi}{4}$ :  $r(\theta = \frac{3\pi}{4}) = a_M = \frac{p}{1-e/\sqrt{2}}$ .

On élimine  $p$  entre les 2 expressions:  $\frac{a_T}{a_M} = \frac{1-e/\sqrt{2}}{1+e}$

On sait  $e$ :  $e = \frac{1 - \frac{a_T}{a_M}}{\frac{1}{\sqrt{2}} + \frac{a_T}{a_M}} = \frac{a_M - a_T}{a_T + a_M/\sqrt{2}} = 0,25$ .

$r_A = r(\theta = \pi) = \frac{p}{1-e} = a_T \times \frac{1+e}{1-e} = 1,67 a_T = 250 \cdot 10^6 \text{ km}$

19.  $a = \frac{1}{2}(r_A + r_p) = \frac{1}{2}\left(\frac{p}{1-e} + a_T\right) = \frac{a_T}{2}\left(\frac{1+e}{1-e} + 1\right) = \frac{a_T}{1-e} = a$   
 $= 1,33 a_T = 200 \cdot 10^6 \text{ km}$

20.  $\mathcal{E}_m = -\frac{GM_S m}{2a} = -\frac{GM_S m}{2a_T}(1-e)$

or  $v_T^2 = \frac{GM_S}{a_T}$  donc

donc  $\mathcal{E}_m = -\frac{1}{2} m v_T^2 (1-e)$

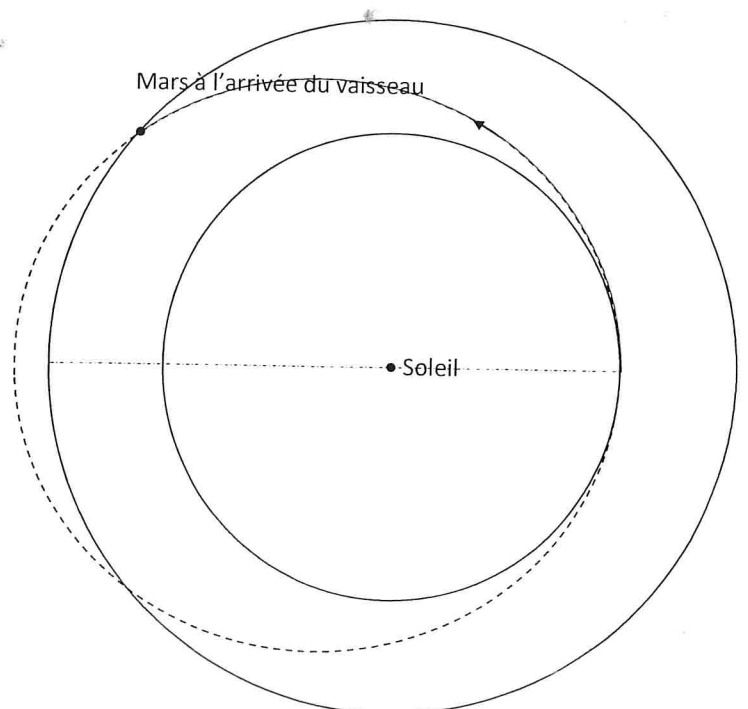
21. Au départ,  $r = a_T$  donc:

$$\mathcal{E}_m = \frac{1}{2} m v_T'^2 - \frac{GM_S m}{a_T}$$

Donc il faut:

$$-\frac{1}{2} m v_T^2 (1-e) = \frac{1}{2} m v_T'^2 - m v_T^2$$

$$\Rightarrow \boxed{v_T'^2 = v_T^2 (1+e)}$$



22.  $\Delta V_T'' = V_T'' - V_T = V_T \times (\sqrt{1+e} - 1) = 0,12 V_T = 3,5 \text{ km s}^{-1}$   
 $= \Delta V_T''$

23. Au point de départ  $\vec{v}$  est orthoradiale donc

$$C = a_T \times V_T'' = a_T \cdot V_T \sqrt{1+e}$$

24.  $r^2 \frac{d\theta}{dt} = C$  donc  $C dt = r^2 d\theta = \frac{p^2 d\theta}{(1+e \cos \theta)^2}$

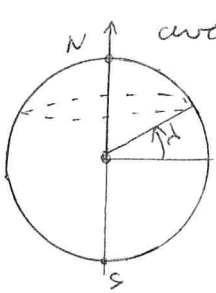
Intégrons entre le point de départ ( $t=0$  et  $\theta=0$ ) et le point d'arrivée ( $t=\Delta t'$  et  $\theta = \frac{3\pi}{4}$ ):

$$C \int_0^{\Delta t'} dt = p^2 \int_0^{\frac{3\pi}{4}} \frac{d\theta}{(1+e \cos \theta)^2} \Rightarrow C \Delta t' = p^2 \cdot 2,15$$

Enfinement  $\Delta t' = \frac{a_T^2 (1+e)^2}{a_T V_T \sqrt{1+e}} \times 2,15 = \frac{a_T (1+e)^{3/2}}{V_T} \times 2,15 = \Delta t'$   
 $= 15,1 \cdot 10^6 \text{ s} = 175 \text{ j.}$

$$\Delta t' - \Delta t = 83,5 \text{ jours}$$

25.  $\Sigma_1 = \Sigma_m(\text{alite}) - \Sigma_m(\text{sol})$



avec  $\Sigma_m(\text{sol}) = -\frac{g M_T m}{R_T} + \frac{1}{2} m v_{\text{sol}}^2$  avec  $v_{\text{sol}} = \frac{2\pi R_T \cos \alpha}{T}$   
 et  $\Sigma_m(\text{alite}) = -\frac{g M_T m}{2(R_T+h)}$  (cf. Q5)

$$\Sigma_1 = -g M_T m \left( \frac{1}{2(R_T+h)} - \frac{1}{R_T} \right) - \frac{1}{2} m \left( \frac{2\pi R_T \cos \alpha}{T} \right)^2$$

négligeable

$$= 1,2 \cdot 10^{13} \text{ J.}$$

26. Sur l'orbite parabolique  $\Sigma_m = 0$ . On en déduit

$$\Sigma_2 = \Sigma_{\text{parabolique}} - \Sigma_m(\text{orbite circulaire}) = \frac{g M_T m}{2(R_T+h)} = \Sigma_2$$

$$= 1,2 \cdot 10^{13} \text{ J.}$$

27. Sur la trajectoire parabolique  $v_{\infty} = 0$ :

$$\Sigma_m = 0 = -\frac{g M_T m}{r} + \frac{1}{2} m v^2$$

donc à l'infini :  $0 = 0 + \frac{1}{2} m v_{\infty}^2 \Rightarrow v_{\infty} = 0$

28. Le bilan énergétique total est fixe s'il faut se poser sur la lune avant de repartir de celle-ci. L'intérêt peut être d'assembler les éléments sur la lune avant un décollage de l'ensemble depuis la surface de la lune car l'énergie  $E_1$  ne peut pas être fournie par un lanceur actuel alors que depuis la lune l'énergie nécessaire est  $h_q$  + faible (80 fois plus faible = rapport des masses  $M_T/M_L$ .)

29. Syst: { vaisseau + gaz éjecté }  
Ref: héliocentrique considéré galiléen.

Forces: pas de forces extérieures prises en compte

PFD:  $\vec{P}_{syst} = \vec{c}t_e = m(t) \vec{v}(t)$   
 $= (m(t) - D dt) \vec{v}(t+dt) + D dt (\vec{v} + \vec{v}_1)$

en  $t+dt$ , la masse du vaisseau est  $m - D dt$  car la masse de gaz éjectée est  $D dt$ . (avec une vitesse  $\vec{v} + \vec{v}_1$  ds le référentiel héliocentrique).

On développe avec un DL<sub>1</sub> pour  $\vec{v}(t+dt) = \vec{v}(t) + \frac{d\vec{v}}{dt} dt$   
 $\Rightarrow m(t) \vec{v}(t) = m(t) \vec{v}(t) + m(t) \frac{d\vec{v}}{dt} dt - D \vec{v} dt - D \vec{v} dt \frac{d\vec{v}}{dt} dt$   
 $+ D \vec{v} dt + D \vec{v}_1 dt$

Soit  $\boxed{m(t) \frac{d\vec{v}}{dt} = -D \vec{v}_1}$  (cf. cours de spé'!)

30. Soit une masse  $m_i$  éjectée en une durée  $I_{sp}$ :  $D = \frac{m_i}{I_{sp}}$   
 La poussée fournie est égale au poids:  $D v_1 = m_i g$

D'au  $I_{sp} = \frac{m_i}{D} = \frac{m_i}{m_i g / v_1} = \boxed{\frac{v_1}{g} = I_{sp}} \Rightarrow \boxed{v_1 = 8,1 \text{ km/s}}$

R: une analyse dimensionnelle conduit au m<sup>ême</sup> résultat!

31. On a:  $m \frac{d\vec{v}}{dt} = -D\vec{v}_1$  donc  $m \frac{\Delta v_T}{\Delta t} = \frac{m_c}{\Delta t} v_1$

car sur la durée de la journée  $m$  ne varie pas notablement.\* D'où

$$\boxed{m_c = m \frac{\Delta v_T}{v_1} = 129 \text{ tonnes}}$$

\* 129 tonnes n'est pas négligeable devant 360 tonnes!  
 $\Rightarrow$  l'hypothèse est fautive!

On recommence:  $m \frac{dv}{dt} = -D v_1 = -\frac{dm}{dt} v_1$

$$\Rightarrow \boxed{dv = -v_1 \frac{dm}{m}} \Rightarrow \int_0^{\Delta v_T} dv = \int_{m_0}^{m_0 - m_c} -v_1 \frac{dm}{m} = -v_1 \ln \frac{m_0 - m_c}{m_0}$$

Finalement:  $\Delta v_T = +v_1 \ln \left( \frac{m_0}{m_0 - m_c} \right)$

D'où  $m_0 = (m_0 - m_c) e^{\Delta v_T / v_1} \Rightarrow \boxed{m_c = m_0 (1 - e^{-\Delta v_T / v_1})}$   
 $= 108 \text{ tonnes.}$

R: le calcul initial donne le bon ordre de grandeur! (erreur  $\sim 20\%$ )

Cela correspond à un volume:  $V_c = \frac{m_c}{\rho_{H_2}} = 1520 \text{ m}^3$

Or chaque réservoir fait approximativement 20m de long pour un diamètre de 10m:  $V = \pi R^2 L = 1500 \text{ m}^3$   
 C'est donc cohérent! (le 2<sup>e</sup> réservoir est pour le retour!).

32.  $\Delta v_T''$  remplace  $\Delta v_T \Rightarrow \boxed{m_c' = 126 \text{ tonnes}} \Rightarrow +20\%!$



II Python

1. Il suffit de bien définir  $F_1(x, t)$ :

```
6 def F1(x, t):
7     return -x**2/(1+x)
```

2a. Système: sonde

Ref: géocentrique considérée galiléenne

Force:  $\vec{F} = -\frac{gM_T m}{r^2} \vec{e}_r$

PFD sur une trajectoire rectiligne ( $C = r^2 \dot{\theta} = 0$ ):

$$m \ddot{r} = -\frac{gM_T m}{r^2} \Rightarrow \boxed{\ddot{r} = -\frac{gM_T}{r^2}}$$

On obtient une eq. diff du 2<sup>e</sup> ordre que l'on décompose en 2 eq diff du 1<sup>e</sup> ordre:

$$\boxed{\begin{aligned} \dot{r} &= v \\ \dot{v} &= -\frac{gM_T}{r^2} \end{aligned}}$$

```
2b. 18 def F2(z, t):
19     (r, v) = z
20     return (v, -gM_T/r**2)
```

et  $Z = \text{odeint}(F_2, (R_T + 200e3, 4e3), T)$

2c.  $r_{max} = 7560 \text{ km}$  donc  $\boxed{h_{max} = 1190 \text{ km.}}$

3a. PFD: 
$$\begin{cases} m(\ddot{r} - r\dot{\theta}^2) = -\frac{gM_T m}{r^2} \\ m(2\dot{r}\dot{\theta} + r\ddot{\theta}) = 0 \end{cases} \Rightarrow \boxed{\begin{aligned} \ddot{r} - r\dot{\theta}^2 &= -\frac{gM_T}{r^2} \quad (1) \\ 2\dot{r}\dot{\theta} + r\ddot{\theta} &= 0 \quad (2) \end{aligned}}$$

R: on peut introduire  $C = r^2 \dot{\theta}$  à la place de l'éq (2) (en effet  $2\dot{r}\dot{\theta} + r\ddot{\theta} = \frac{d}{dt} \left[ \frac{1}{r} (r^2 \dot{\theta}) \right]$ ).

3b. Introduisons:  $r$  et  $v_r = \frac{dr}{dt}$  ainsi que  $\theta$  et  $w = \frac{d\theta}{dt}$ .

$$\Rightarrow \boxed{\begin{aligned} \dot{r} &= v_r & \dot{v}_r &= r w^2 - \frac{gM_T}{r^2} \\ \dot{\theta} &= w & \dot{w} &= -v_r w / r \end{aligned}} \quad (\dot{\theta} = \dot{w} = -\frac{\dot{r} w}{r})$$

```
3c. 28 def F3(z, t):
29     (r, theta, v_r, w) = z
30     return (v_r, w, r*w**2 - gM_T/r**2, -v_r*w/r)
```

et  $Z = \text{odeint}(F_3, (R_T + 200e3, 0, 0, 1.37e-3), T)$

3d.  $2a = \underbrace{6570}_{r_0} + 13000 \approx 20000 \text{ km} \Rightarrow \boxed{a \approx 10000 \text{ km}}$

4.a. Mêmes équations avec  $\vec{F}_{\text{frot}}$  en plus pour  $r < R_T + 250e3$ .

$$\begin{aligned} \ddot{r} - r\dot{\theta}^2 &= -\frac{GM_T}{r^2} \\ \dot{r}\dot{\theta} + r\ddot{\theta} &= -\alpha r\dot{\theta}/m \end{aligned} \quad \rightarrow \text{relatif } \vec{e}_\theta \text{ (car } \dot{r} \ll r\dot{\theta})$$

4.b

$$\begin{aligned} \dot{r} &= v_r & \dot{v}_r &= r\omega^2 - GM_T/r^2 \\ \dot{\theta} &= \omega & \dot{\omega} &= -\frac{v_r}{r}\omega + F_{\text{frot}}(r, r\omega)/r_m \end{aligned}$$

4.c

```

45 def F4(z, t):
46     (r, o, v_r, w) = z
47     return (v_r, w, r*w^2 - GM_T/r^2, -v_r*w/r + F_frot(r, w*r)/m/r)
50 Z = adeint(F4, (R_T + 200e3, 0, 0, 1.37e-3), T)

```

4.d. Réponse a

A chaque passage au périhélie, l'atmosphère agit comme un moteur qui freine la sonde : son énergie mécanique diminue donc le demi-grand axe diminue donc l'apogée est moins éloignée  $\Rightarrow$  l'orbite devient circulaire petit à petit!

```

from math import *
import numpy as np
import matplotlib.pyplot as plt
from scipy.integrate import odeint

## question 1
def F1(x,t):
    return -x**2/(1+x)

plt.figure(1)
T = np.arange(0,7,0.01) # création de T
X = odeint(F1,1,T)
plt.plot(T,X,'-')
plt.grid('on')
plt.show()

## question 2
G = 6.67e-11 # en USI
R_T = 6370e3 # en m
M_T = 6e24 # en kg

def F2(z,t):
    (r, v) = z
    return (v, -G*M_T/r**2)

plt.figure(2)
T = np.arange(0,800,0.1) # création de T
Z = odeint(F2,(R_T+200e3,4000),T)
plt.plot(T,Z[:,0],'-')
plt.grid('on')
plt.show()

## question 3
def F3(z,t):
    (r,0,v_r,w) = z # 0 = théta
    return (v_r,w, -G*M_T/r**2+r*w**2, -2*v_r*w/r)

plt.figure(3)
T = np.arange(0,10000,1) # création de T
Z = odeint(F3,(R_T+200e3,0,0,1.37e-3),T)
plt.polar(Z[:,1],Z[:,0],'-')
plt.grid('on')
plt.show()

## question 4
m = 500 # en kg

def F_frot(r,v):
    alpha = 4e-3
    if r > R_T+250e3:
        return 0
    return -alpha*v

def F4(z,t):
    (r,0,dr,w) = z # 0 = théta
    return (dr,w, -G*M_T/r**2+r*w**2, -2*dr*w/r+F_frot(r,r*w)/m/r)

plt.figure(4)
T = np.arange(0,40000,1) # création de T
Z = odeint(F4,(R_T+200e-3,0,0,1.37e-3),T)
plt.polar(Z[:,1],Z[:,0],'-')
plt.grid('on')
plt.show()

```