

**Corrigé sujet E3A PC**  
**L'avion SolarStratos**

**Corrigé**

**Q1.** On se place dans la base sphérique.

Le pont M est donc repéré par :  $\overrightarrow{OM} = r\vec{e}_r$  avec  $r = R_T + z$ .

Les plans  $(M; \vec{e}_r; \vec{e}_\theta)$  et  $(M; \vec{e}_r; \vec{e}_\varphi)$  sont des plans de symétrie.

Le problème est invariant par rotation.

De par les symétries et invariances, on peut affirmer que  $\vec{g}(M) = g_r(z)\vec{e}_r$ .

On choisit comme surface de Gauss une sphère  $\Sigma$  de rayon  $r = R_T + z$ . D'après le théorème de Gauss, on obtient :  $\oiint_{\Sigma} \vec{g}(M) \cdot \vec{dS} = -4\pi GM_{int}$  donc

$$g_z(z) \times 4\pi(R_T + z)^2 = -4\pi GM_T$$

$$\text{Ainsi } g_r(z) = -\frac{GM_T}{(R_T+z)^2} \text{ et donc } g(z) = \frac{GM_T}{(R_T+z)^2}$$

**Q2.**  $g(z_0) = \frac{GM_T}{(R_T+z_0)^2}$  et  $g(z_1) = \frac{GM_T}{(R_T+z_1)^2}$

A.N :  $g(z_0) = 9,74 \text{ m.s}^{-2}$  et  $g(z_1) = 9,72 \text{ m.s}^{-2}$

**Q3.** A  $10^{-1}$  près, on peut considérer le champ de gravitation comme uniforme.

Dans une plus grande rigueur, on peut effectuer un écart relatif  $\frac{|9,74-9,72|}{9,72} \times 100 \approx 0,2\%$

L'écart étant très faible donc on peut considérer le champ uniforme.

**Q4.** D'après la relation fondamentale de l'hydrostatique :  $\overrightarrow{grad}P = \mu\vec{g}$  donc par projection :

$$\frac{dP}{dz} = -\mu g$$

**Q5.** Comme le gaz est supposé parfait, d'après la loi des gaz parfaits :

$$\frac{P}{\mu} = \frac{RT}{M_{air}}, \text{ 1 il vient :}$$

### Corrigé

$$\frac{dP}{dz} = -\frac{PM_{air}}{RT}g$$

$$\frac{dP}{P} = -\frac{M_{air}g}{R} \times \frac{dz}{T_0 + a(z - z_0)}$$

$$\int_{P_0}^{P(z)} \frac{dP}{P} = -\frac{M_{air}g}{R} \int_{z_0}^z \frac{dz}{T_0 + a(z - z_0)}$$

$$\ln\left(\frac{P(z)}{P_0}\right) = -\frac{M_{air}g}{Ra} \times \ln\left(\frac{T_0 + a(z - z_0)}{T_0}\right)$$

$$P(z) = P_0(1 + b(z - z_0))^\alpha \text{ avec } b = \frac{a}{T_0} \text{ et } \alpha = -\frac{M_{air}g}{Ra}$$

**Q6.** On obtient :  $\mu(z_1) = \frac{PM_{air}}{RT} = \frac{P_0\left(1 + \frac{a}{T_0}(z_1 - z_0)\right)^{-\frac{M_{air}g}{Ra}} \times M_{air}}{R(T_0 + a(z_1 - z_0))}$

A.N :  $\mu(z_1) = 4,0 \times 10^{-2} \text{ kg.m}^{-3}$ .

On obtient un résultat du même ordre de grandeur mais assez éloigné de celui fourni.

Plusieurs explications peuvent être fournies

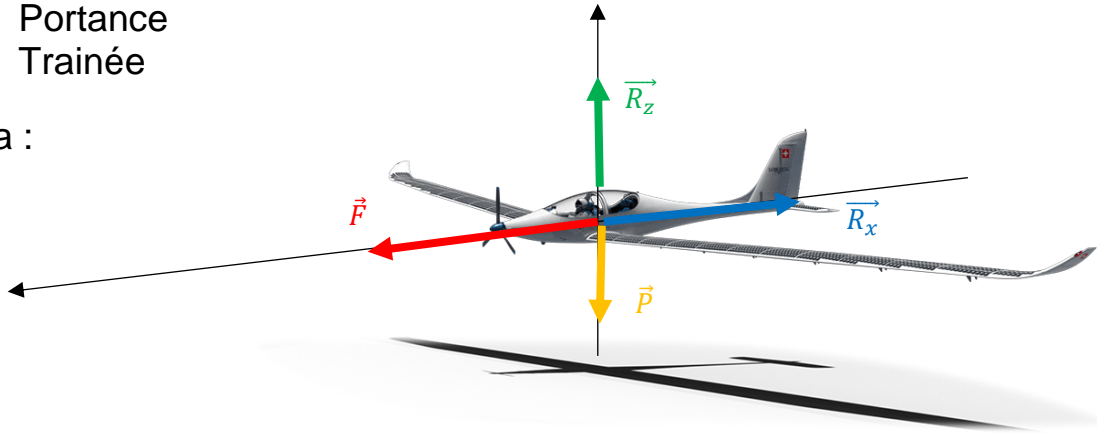
- Le modèle affine n'est pas forcément judicieux ici
- Le modèle du gaz parfait n'est pas approprié ici. (il est faussé du fait de la forte absorption des UV par l'ozone).

## Corrigé

**Q7.** Les forces sont :

- Poids
- Force de poussée
- Portance
- Trainée

Schéma :



La force de propulsion est choisie horizontale (compatible avec le vol à altitude constante dans la suite du problème)

**Q8.**  $C_x$  et  $C_z$  sont sans dimension

$$[C_x] = \frac{[R_x]}{[\mu_1] \times [v^2] \times [S]} = \frac{M \cdot L \cdot T^{-2}}{M \cdot L^{-3} \cdot L^2 \cdot T^{-2} \cdot L^2} = 1$$

La démonstration pour le deuxième coefficient est identique

**Q9.** D'après la relation fondamentale de la dynamique, appliquée au système {avion} dans le référentiel terrestre supposé galiléen :

$$\vec{F} + \vec{P} + \vec{R}_x + \vec{R}_z = m\vec{a}$$

On obtient, notant  $v = \sqrt{(v_x)^2 + (v_z)^2}$  :

$$\frac{dv_x}{dt} = \frac{F}{M} - \frac{1}{2} \frac{\mu_1 C_x S v^2}{M}$$

$$\frac{dv_z}{dt} = \frac{1}{2} \frac{\mu_1 C_z S v^2}{M} - g$$

## Corrigé

10. La mouvement étant rectiligne uniforme, les composantes de la vitesse sont constantes. Il vient :

$$0 = \frac{F}{M} - \frac{1}{2} \frac{\mu_1 C_x S v^2}{M}$$

$$0 = \frac{1}{2} \frac{\mu_1 C_z S v^2}{M} - g$$

En utilisant la projection sur Oz, on obtient :

$$v_c = \sqrt{\frac{2Mg}{\mu_1 C_z S}}$$

A.N :  $v_c = 69 \text{ m.s}^{-1}$ .

11. La force s'exprime à l'aide la relation projetée sur l'axe Ox :

$$F = \frac{1}{2} \mu_1 C_x S v^2$$

On obtient de de manière plus rigoureuse :

$$F = \frac{C_x}{C_z} M g$$

A.N :  $F = 80 \text{ N}$

$$P = F \times v_c$$

A.N :  $P = 5,5 \times 10^3 \text{ W}$

12. L'avion doit donc disposer de  $\frac{5500 \text{ W}}{0,90} \approx 6100 \text{ W}$

de puissance électrique et donc de  $\frac{6100 \text{ W}}{0,24} \approx 25\,000 \text{ W}$  soit 25 kW.

La surface minimale sera de  $21 \text{ m}^2$ , à comparer avec la surface de  $22 \text{ m}^2$   
La surface est donc suffisante et la batterie permettra de compenser les éventuelles dépenses d'énergie supplémentaires (instruments de vol, etc...)

### Corrigé

13. On utilise l'expression  $E = \frac{hc}{\lambda}$  avec les longueurs d'onde connues : 400 nm pour le rouge et 800 nm pour le bleu

$$\text{Pour le rouge : } E_{min} = 1,55 \text{ eV}$$

$$\text{Pour le bleu : } E_{max} = 3,10 \text{ eV}$$

Les photons correspondants à la lumière visible pourront tous participer à la production d'électrons et donc à l'effet photoélectrique.

14. Le bilan s'établit comme suit dans l'élément de volume de section S et de largeur dx

Entre t et t + dt, variation du nombre présent dans le volume :

$$\frac{\partial N(x, t)}{\partial t} = S dx \frac{\partial c(x, t)}{\partial t}$$

La quantité de matière qui rentre :  $\vec{J}_d(x, t) \cdot \vec{e}_x S dx = j_d(x, t) S dx$

La quantité de matière qui sort :  $\vec{J}_d(x + dx, t) \cdot \vec{e}_x S dx = -j_d(x + dx, t) S dx$

On obtient ainsi :

$$\frac{\partial c(x, t)}{\partial t} S dx = j_d(x, t) S dx - j_d(x + dx, t) S dx$$

$$\frac{\partial c(x, t)}{\partial t} = - \frac{\partial j_d(x, t)}{\partial x} \quad \square$$

15. On applique la loi de Fick :  $\vec{J}_d(x, t) = -D \overrightarrow{\text{grad}}(c(x, t))$  et donc, en projetant et en remplaçant :

$$\frac{\partial c(x, t)}{\partial t} = D \frac{\partial^2 c(x, t)}{\partial x^2} \quad \square$$

## Corrigé

16. On remplace :

$$\frac{\partial c(x, t)}{\partial t} = \frac{dA(t)}{dt} e^{\left(\frac{-x^2}{B(t)}\right)} + \frac{x^2}{B^2(t)} \frac{dB(t)}{dt} A(t) e^{\left(\frac{-x^2}{B(t)}\right)} \quad \square$$

$$\frac{\partial c(x, t)}{\partial x} = -\frac{2xA(t)}{B(t)} e^{\left(\frac{-x^2}{B(t)}\right)} \quad \square$$

$$\frac{\partial^2 c(x, t)}{\partial x^2} = \frac{-2A(t)}{B(t)} \left(1 - \frac{2x^2}{B(t)}\right) e^{\left(\frac{-x^2}{B(t)}\right)} \quad \square$$

On obtient, en réinjectant dans (1)

$$\frac{dA(t)}{dt} e^{\left(\frac{-x^2}{B(t)}\right)} + \frac{x^2}{B^2(t)} \frac{dB(t)}{dt} A(t) e^{\left(\frac{-x^2}{B(t)}\right)} = D \times \frac{-2A(t)}{B(t)} \left(1 - \frac{2x^2}{B(t)}\right) e^{\left(\frac{-x^2}{B(t)}\right)} \quad \square$$

En  $x = 0$  :

$$\frac{dA(t)}{dt} = \frac{-2DA(t)}{B(t)} \quad \square$$

Donc, en remplaçant  $A(t) = \frac{K}{\sqrt{t}}$ , on obtient

$$B(t) = 4Dt \quad \square$$

Et la conservation de la matière entraîne :  $\int_0^{+\infty} A(t) e^{\left(\frac{-x^2}{B(t)}\right)} S dx = SN_0$

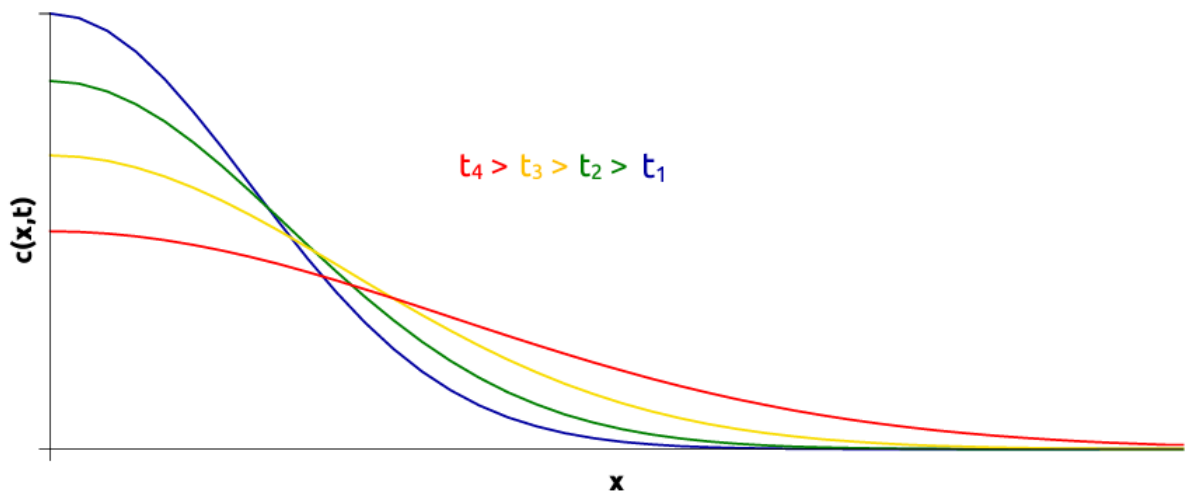
$$\int_0^{+\infty} \frac{K}{\sqrt{t}} e^{\left(\frac{-x^2}{4Dt}\right)} \sqrt{4Dt} dx = N_0$$

$$K\sqrt{4D} \frac{\sqrt{\pi}}{2} = N_0 \rightarrow K = \frac{N_0}{\sqrt{D\pi}}$$

$$\text{Ainsi : } c(x, t) = \frac{N_0}{\sqrt{D\pi t}} e^{\left(\frac{-x^2}{4Dt}\right)}$$

## Corrigé

17. Seulement 2 courbes sont attendues, de manière purement qualitative.



18. On fixe  $t_0$ , on souhaite :

$$c(\delta, t_0) = \frac{c(0, t_0)}{2}$$

$$\frac{N_0}{\sqrt{D\pi t_0}} e^{\left(\frac{-\delta^2}{4Dt_0}\right)} = \frac{N_0}{2\sqrt{D\pi t_0}}$$

$$e^{\left(\frac{-\delta^2}{4Dt_0}\right)} = \frac{1}{2}$$

$$\delta = 2\sqrt{Dt_0 \ln 2}$$

A.N :

$$\delta = 2\sqrt{3,4 \times 10^{-18} \times 3600 \times \ln 2} = 1,8 \times 10^{-7} m$$

19. Dans la région  $[x_1, 0]$ , les électrons ont diffusé dans cette zone, ils sont donc en excès, ainsi  $\rho_1 < 0$ .  
 Dans la région  $[0, x_2]$ , il y a un manque d'électrons, ainsi  $\rho_2 > 0$ .  
 La zone est neutre, donc :

$$\rho_1 x_1 - \rho_2 x_2 = 0$$

20. Pour répondre à cette question, on peut utiliser les équations de Maxwell

Dans la région  $[x_1, 0]$ ,

## Corrigé

$$\operatorname{div}\vec{E} = \frac{\rho_1}{\varepsilon_0\varepsilon_r}$$

$$\frac{dE}{dx} = \frac{\rho_1}{\varepsilon_0\varepsilon_r} \rightarrow E(x) = \frac{\rho_1}{\varepsilon_0\varepsilon_r}(x - x_1)$$

Dans la région  $[0, x_2]$ ,

$$\operatorname{div}\vec{E} = \frac{\rho_2}{\varepsilon_0\varepsilon_r}$$

$$\frac{dE}{dx} = \frac{\rho_2}{\varepsilon_0\varepsilon_r} \rightarrow E(x) = \frac{\rho_2}{\varepsilon_0\varepsilon_r}x - \frac{\rho_1}{\varepsilon_0\varepsilon_r}x_1 = \frac{\rho_2}{\varepsilon_0\varepsilon_r}(x - x_2)$$

On a utilisé ici la continuité du champ électrique

Pour  $x > x_2$ , On obtient  $E(x) = 0$

On peut aussi faire la démonstration avec le théorème de Gauss

Le graphe donne

