

# La couleur du ciel – corrigé

## I La couleur du ciel

Thomson a proposé un modèle d'atome dans lequel chaque électron ( $M$ ) est élastiquement lié à son noyau ( $O$ ) : il est soumis à une force de rappel  $\vec{F}_R$  passant par le centre de l'atome. Dans tout l'exercice, on admettra que l'on peut se ramener à un problème selon une unique direction  $(0, \vec{e}_x)$ , c'est-à-dire que  $\vec{F}_R = -kx\vec{e}_x$ , où  $x$  est la distance entre l'électron et l'atome. Nous supposons que cet électron est freiné par une force de frottement de type fluide proportionnel à sa vitesse  $\vec{F}_f = -h\vec{v} = -h\frac{dx}{dt}\vec{e}_x$  et que le centre  $O$  de l'atome est fixe dans le référentiel d'étude supposé galiléen. On admet qu'une onde lumineuse provenant du Soleil impose sur un électron de l'atmosphère, une force  $\vec{F}_E = -eE_0 \cos(\omega t) \vec{e}_x$ .



Figure 1.1 – Ciel bleu avec des nuages.

**Données.** masse d'un électron :  $m = 9,1 \cdot 10^{-31}$  kg, charge élémentaire :  $e = 1,6 \cdot 10^{-19}$  C, célérité de la lumière dans le vide :  $c = 3,00 \cdot 10^8$  m/s,  $k = 500$  SI,  $h = 10^{-20}$  SI.

1. Quelles sont les dimensions des grandeurs  $k$  et  $h$  ? En quelles unités du système international les exprime-t-on ?

**Réponse :**

Par analyse dimensionnelle :

$$\dim(k) = \frac{\text{force}}{\text{longueur}} = \frac{MLT^{-2}}{L} = \boxed{MT^{-2}} \quad ; \quad \dim(h) = \frac{\text{force}}{\text{vitesse}} = \frac{MLT^{-2}}{LT^{-1}} = \boxed{MT^{-1}}.$$

Leurs unités en système international sont donc :

$$k \text{ en } \boxed{\text{kg s}^{-2}} \quad ; \quad h \text{ en } \boxed{\text{kg s}^{-1}}.$$

2. En utilisant la loi de la quantité de mouvement, donner l'équation différentielle vérifiée par la position de l'électron  $x(t)$ .

**Réponse :**

D'après la loi de la quantité de mouvement appliqué à l'électron dans le référentiel de l'atome considéré comme galiléen :

$$\vec{F}_R + \vec{F}_f + \vec{F}_E = m\vec{a}.$$

En projetant cette relation sur l'axe  $(O, \vec{e}_x)$ , on obtient :

$$\boxed{-kx - h\dot{x} - eE_0 \cos(\omega t) = m\ddot{x}}.$$

3. Montrer qu'on peut l'exprimer sous la forme :

$$\frac{d^2x}{dt^2} + \frac{\omega_0}{Q} \frac{dx}{dt} + \omega_0^2 x(t) = -\frac{e}{m} E_0 \cos(\omega t).$$

On donnera les expressions de  $\omega_0$  et  $Q$  en fonction des données.

**Réponse :**

Sous forme canonique, cette équation est :

$$\ddot{x} + \frac{h}{m} \dot{x} + \frac{k}{m} x = -\frac{eE_0}{m} \cos(\omega t).$$

On en déduit que :

$$\frac{\omega_0}{Q} = \frac{h}{m} \quad ; \quad \omega_0^2 = \frac{k}{m}.$$

On trouve alors :

$$\boxed{\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}} \quad ; \quad Q = \frac{m\omega_0}{h} = \boxed{\frac{\sqrt{mk}}{h}}.$$

On peut chercher les solutions de cette équation différentielle sous la forme :

$$x(t) = x_h(t) + x_p(t),$$

où  $x_h(t)$  est une solution de l'équation homogène et  $x_p(t)$  une solution particulière.

4. Exprimer et calculer  $Q$ . Que peut-on en déduire sur le régime transitoire ?

**Réponse :**

On trouve :

$$\boxed{Q = 2,1 \cdot 10^6 > \frac{1}{2}}.$$

On en déduit que le régime transitoire est pseudo-périodique.

5. Montrer que le temps caractéristique du régime transitoire est  $\tau = 2Q/\omega_0$ .

**Réponse :**

On sait alors que la solution homogène peut s'écrire sous la forme :

$$x_h(t) = Ae^{-\omega_0 t/(2Q)} \cos(\omega t + \varphi).$$

Le temps caractéristique du régime transitoire est alors :

$$\boxed{\tau = \frac{2Q}{\omega_0}}.$$

Au bout de quelques  $\tau$ , on peut considérer que le régime transitoire est nul.

6. Calculer  $\tau$ .

**Réponse :**

$$\tau = 1,8 \cdot 10^{-10} \text{ s}.$$

On suppose donc que l'électron est en régime permanent.

7. Pourquoi peut-on alors dire que  $x(t) \approx X_m \cos(\omega t + \varphi)$  ?

**Réponse :**

Pour des durées supérieures à quelques  $\tau$ , donc supérieures à  $10^{-9}$  s, on peut considérer que  $x_h(t) = 0$ . On alors  $x(t) \approx x_p(t)$ . On sait alors que la solution particulière est une fonction sinusoïdale de même fréquence que l'excitation.

8. Exprimer  $X_m$  en fonction de  $\omega_0$ , de  $Q$  et des données. On pourra utiliser la notation complexe.

**Réponse :**

En notations complexes, on définit la représentation complexe  $\underline{x}(t) = X_m e^{j(\omega t + \varphi)}$  et l'amplitude complexe  $\underline{X}_m = X_m e^{j\varphi}$ .

On peut alors écrire :

$$(j\omega)^2 \underline{X}_m + \frac{(j\omega)\omega_0}{Q} \underline{X}_m + \omega_0^2 \underline{X}_m = \frac{-eE_0}{m} \Rightarrow \underline{X}_m = \frac{\frac{-eE_0}{m}}{-\omega^2 + \frac{(j\omega)\omega_0}{Q} + \omega_0^2}.$$

On a alors :

$$X_m = |\underline{X}_m| = \frac{\frac{eE_0}{m}}{\sqrt{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + \left(\frac{\omega\omega_0}{Q}\right)^2}} = \frac{eE_0}{m\omega_0^2} \frac{1}{\sqrt{\left(1 - \frac{\omega^2}{\omega_0^2}\right)^2 + \frac{\omega^2}{Q^2\omega_0^2}}}$$

9. Exprimer  $\varphi$  en fonction de  $\omega_0$  et de  $Q$ . On pourra également utiliser la notation complexe.

**Réponse :**

On peut réécrire l'amplitude complexe :

$$\begin{aligned} \underline{X}_m &= \left( \frac{-eE_0}{m} \right) \times (\omega_0^2 - \omega^2)^{-1} \times \left( 1 + \frac{j}{Q} \frac{\omega\omega_0}{\omega_0^2 - \omega^2} \right)^{-1} \\ &= \left( \frac{eE_0}{m} \right) \times (\omega^2 - \omega_0^2)^{-1} \times \left( 1 + \frac{j}{Q} \frac{1}{\left(\frac{\omega_0}{\omega} - \frac{\omega}{\omega_0}\right)} \right)^{-1}. \end{aligned}$$

Finalement :

$$\varphi = \arg(\underline{X}_m) = \arg(\omega_0) - \arg(\omega^2 - \omega_0^2) - \arg\left(1 + \frac{j}{Q} \frac{1}{\left(\frac{\omega_0}{\omega} - \frac{\omega}{\omega_0}\right)}\right).$$

On trouve alors :

$$\varphi = -\arg(\omega^2 - \omega_0^2) - \arctan\left[\frac{1}{Q\left(\frac{\omega_0}{\omega} - \frac{\omega}{\omega_0}\right)}\right],$$

où  $\arg(\omega^2 - \omega_0^2)$  est égal à 0 si  $\omega > 0$  ou  $\pi$  sinon.

Les longueurs d'ondes  $\lambda$  du Soleil sont principalement incluses dans le domaine du visible, ainsi on considère que  $\lambda \in [\lambda_b, \lambda_r]$ , où  $\lambda_b$  (resp.  $\lambda_r$ ) est la longueur d'onde du rayonnement bleu (resp. rouge).

10. Que valent  $\lambda_b$  et  $\lambda_r$  ?

**Réponse :**

$$\lambda_b = 400 \text{ nm} \quad \text{et} \quad \lambda_r = 800 \text{ nm}.$$

11. En déduire que  $\omega \in [\omega_r, \omega_b]$ . On donnera les valeurs littérales de  $\omega_r$  et  $\omega_b$  et on effectuera les applications numériques.

**Réponse :**

Le lien entre pulsation et longueur d'onde est :

$$\omega = \frac{2\pi c}{\lambda}$$

Ainsi :

$$\omega \in [\omega_r, \omega_b] \quad \text{avec} \quad \omega_r = \frac{2\pi c}{\lambda_r} = 2,36 \cdot 10^{15} \text{ rad/s} \quad ; \quad \omega_b = \frac{2\pi c}{\lambda_b} = 4,71 \cdot 10^{15} \text{ rad/s}$$

12. Calculer  $\omega_0$ .

**Réponse :**

On trouve

$$\omega_0 = 2,34 \cdot 10^{16} \text{ rad/s}$$

13. En déduire que :

$$X_m \approx \frac{eE_0}{m\omega_0^2}.$$

**Réponse :**

En comparant  $\omega$  et  $\omega_0$ , on peut considérer que  $\omega_0 \gg \omega$  (il y a au moins un facteur 5 entre les 2, c'est un peu juste). De plus,  $Q \gg 1$ . Ainsi on peut simplifier le dénominateur du  $\underline{X_m}$  car

$$\frac{\omega\omega_0}{Q} \ll \omega^2 \ll \omega_0^2.$$

Dans ce cas,

$$X_m \approx \frac{eE_0}{m\omega_0^2}.$$

Un électron diffuse dans toutes les directions un rayonnement dont la puissance moyenne  $P$  est proportionnelle au carré de l'amplitude de son accélération.

14. Montrer que :

$$P = K \left( \frac{eE_0\omega^2}{m\omega_0^2} \right)^2$$

où  $K$  est une constante que l'on ne cherchera pas à exprimer.

**Réponse :**

En amplitude complexe, l'accélération est :

$$\underline{A_m} = (j\omega)^2 \underline{X_m} \quad \Rightarrow \quad A_m = \frac{eE_0\omega^2}{m\omega_0^2}.$$

D'après le sujet, la puissance est proportionnelle au carré de l'amplitude de l'accélération, donc

$$P = K A_m^2 = K \left( \frac{eE_0\omega^2}{m\omega_0^2} \right)^2.$$

15. Expliquer alors pourquoi le ciel est bleu.

**Réponse :**

On peut comparer la puissance diffusée pour un rayonnement bleu avec un rayonnement rouge :

$$\frac{P_b}{P_r} = \frac{\omega_b^2}{\omega_r^2} = 4$$

La puissance diffusée pour les rayonnements bleu est 4 fois plus importante que celle pour un rayonnement rouge, d'où la couleur du ciel.