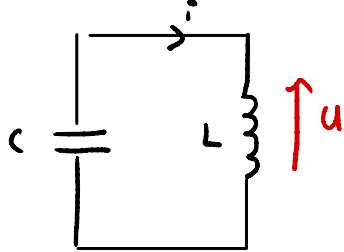


Exercice 1 Circuit LC.

Q1. Schéma du circuit $\forall t > 0$.



La tension aux bornes du condensateur est la même que celle aux bornes de la bobine (L).

$$u = u$$

$$\text{or } \begin{cases} u = L \frac{di}{dt} & \text{pour la bobine} \\ i = -C \frac{du}{dt} & \text{pour le condensateur} \end{cases}$$

J'injecte cette seconde loi dans la première

$$u = -LC \frac{d^2 u}{dt^2} \quad (\Leftrightarrow) \quad \boxed{\frac{d^2 u}{dt^2} + \omega_0^2 u = 0}$$

avec $\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}}$

Cette équation différentielle est d'ordre 2, il faut donc deux conditions pour la résoudre.

Q2. Schéma à $t = 0^-$



$$\text{or } u_c(0^+) = u_c(0^-) = E$$

↑

La tension aux bornes de C est continue.

$$\text{or } u_c(0^+) = u(0^+) \quad (\text{voir schéma à } t > 0).$$

$$\text{donc } \boxed{u(0^+) = E.}$$

Q3 - à $t = 0^-$, le circuit est ouvert donc $i(0^-) = 0$

$$i(0^+) = i(0^-) = 0$$

↑

le courant qui traverse une bobine est continue

$$\text{donc } \boxed{i(0^+) = 0}$$

Q4 - L'équation différentielle est celle d'un oscillateur harmonique dont la solution est:

$$\boxed{u(t) = A \cos(\omega_0 t) + B \sin(\omega_0 t).}$$

Loi pour le courant.

$$i = -C \frac{du}{dt} \quad \text{d'après la loi de comportement du condensateur}$$

$$i(t) = +CA\omega_0 \sin(\omega_0 t) - CB\omega_0 \cos(\omega_0 t)$$

□ Déterminons A et B, les constantes d'intégration.

$$\text{à } t = 0, \quad u(0) = E = A$$

↑ ↑
C1 solut°

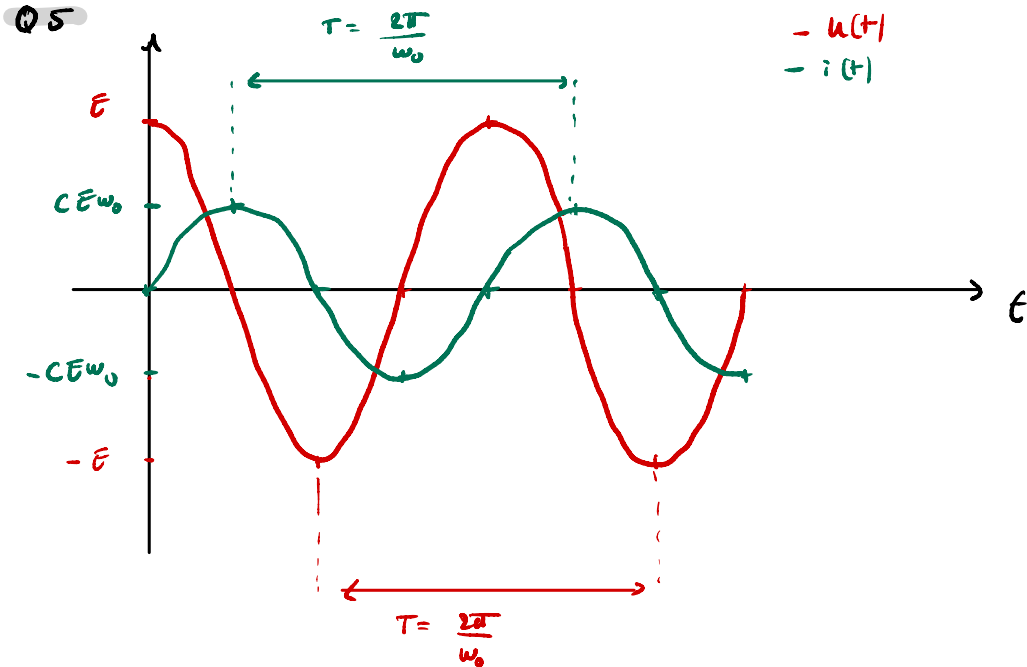
$$i(0) = 0 = -CB\omega_0 \quad \text{donc } B = 0$$

↑ ↑ ↑
C1 ≠ 0 ≠ 0

Au final

$$u(t) = E \cos(\omega_0 t)$$

$$i(t) = CE\omega_0 \sin(\omega_0 t)$$

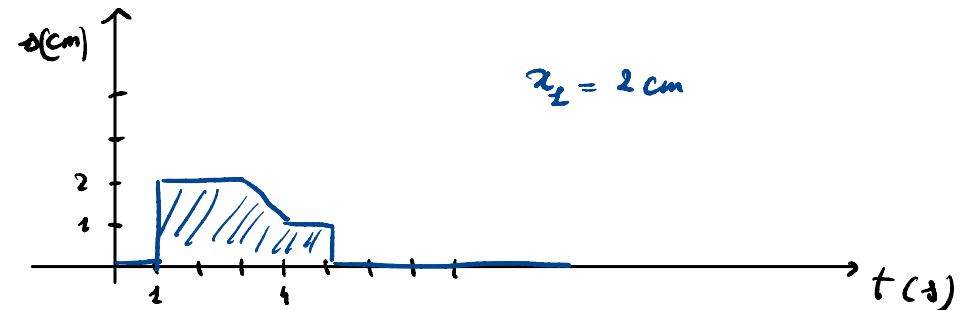


Exercice 2 Ondes

Q6. $c = \frac{\Delta x}{\Delta t} \Leftrightarrow \Delta t = \frac{\Delta x}{c}$

A.N. $\Delta t = \frac{2}{2} = 1 \text{ s}$

toute l'onde est décalée d'une seconde dans le sens des t croissants.

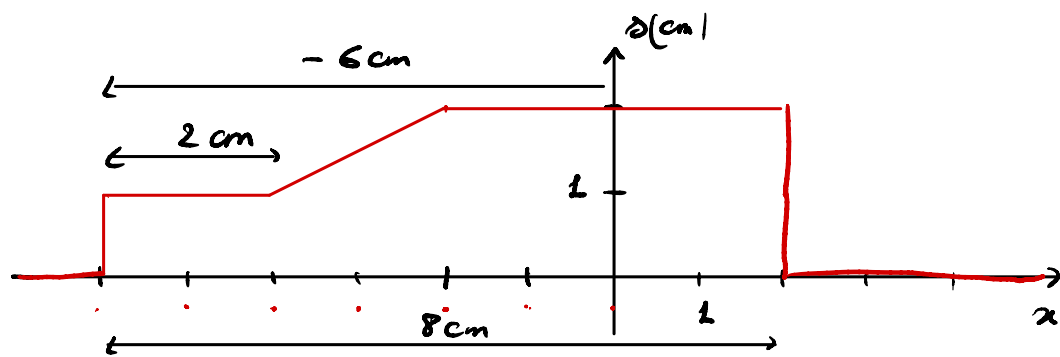


Q7. $c = \frac{\Delta x}{\Delta t} \Leftrightarrow \Delta x = c \Delta t$

■ Sur le schéma fourni, l'onde a une durée $\Delta t = 4 \text{ s}$, ce qui correspond à une longueur $\Delta x = 2 \times 4 = 8 \text{ cm}$.

■ le front avant de l'onde est passé se situe en $t = 4 \text{ s}$ en $x = 0 \text{ cm}$, il est donc passé à $t = 1 \text{ s}$, $\Delta t = -3 \text{ s}$ plus tôt, ce qui correspond à $\Delta x = c \Delta t = -6 \text{ cm}$.

■ Si on avance de 1 s dans le temps
 $\Delta x = c \Delta t = 2 \text{ cm}$
 on avance de 2 cm dans l'espace.



Q8 -

$$d(t) = d_0 \cos(\omega t - kx + \varphi_0)$$

R_g : aux questions 6 et 7, il ne s'agissait pas d'ondes sinusoidales

Q9 - période T :

sur toute la longueur il y a 4 périodes, donc $T = 4 \text{ s}$

■ $\omega = \frac{2\pi}{T}$ A.N. $\omega = \frac{2\pi}{4} = \frac{\pi}{2}$

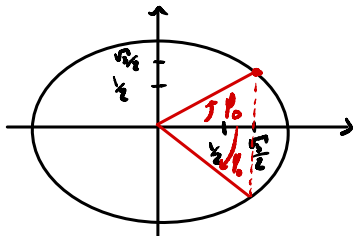
■ amplitude d_0 $d_0 = 3 \text{ cm}$ par lecture graphique

(la moyenne est nulle).

■ phase à l'origine. φ_0

on lit la valeur à $t = 0 \text{ s}$ $d_0 \cos(\varphi_0) = 2,60 \text{ cm}$

donc $\cos(\varphi_0) = \frac{2,60}{3} \approx 0,86 = \frac{\sqrt{3}}{2}$



donc $\varphi_0 = \begin{cases} \pi/3 [2\pi] \\ -\pi/3 [2\pi] \end{cases}$

La courbe étant croissante pour $t = 0^+$, il s'agit

$$\varphi_0 = -\frac{\pi}{3} [2\pi]$$

Q10 - ■ $c = \frac{d}{\Delta t}$ A.N. $c = \frac{20}{10} = 2 \text{ cm} \cdot \text{s}^{-1}$

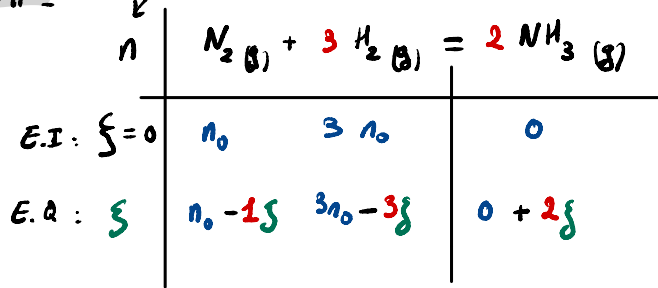
■ $c = \frac{\lambda}{T} \Leftrightarrow \lambda = cT$ A.N. $\lambda = 2 \times 4 = 8 \text{ cm}$

■ $k = \frac{2\pi}{\lambda}$ A.N. $k = \frac{2\pi}{8} = \frac{\pi}{4}$

Exercice 3 Ammoniac

Cas présence de gaz.

Q11 -



Q12 -

$$\omega \begin{cases} n_0 - \xi_{\max} = 0 \\ 3n_0 - 3\xi_{\max} = 0 \end{cases} \Leftrightarrow \boxed{\xi_{\max} = n_0}$$

Q13 -

définition pression partielle. $P_i = \frac{n_i}{n_{\text{tot gaz}}} P_{\text{tot}}$

$$\text{calcul } n_{\text{tot gaz}} = n_0 - \xi + 3n_0 - 3\xi + 2\xi = 4n_0 - 2\xi$$

$$P_{N_2} = \frac{n_0 - \xi}{4n_0 - 2\xi} P_{\text{tot}}$$

$$P_{H_2} = \frac{3n_0 - 3\xi}{4n_0 - 2\xi} P_{\text{tot}}$$

$$P_{NH_3} = \frac{2\xi}{2(4n_0 - 2\xi)} P_{\text{tot}} = \frac{\xi}{2n_0 - \xi} P_{\text{tot}}$$

Q14 -

$$Q_r = \frac{(P_{NH_3}/P^0)^2}{(P_{N_2}/P^0) \times (P_{H_2}/P^0)^3}$$

Remplaçons par les pressions partielles de la Q précédente.

$$Q_r = \frac{\left(\frac{2\xi}{4n_0 - 2\xi} \frac{P_{\text{tot}}}{P^0} \right)^2}{\left(\frac{n_0 - \xi}{4n_0 - 2\xi} \frac{P_{\text{tot}}}{P^0} \right) \left(\frac{3n_0 - 3\xi}{4n_0 - 2\xi} \frac{P_{\text{tot}}}{P^0} \right)^3}$$

on simplifie

$$= \frac{(2\xi)^2 (4n_0 - 2\xi)^2 P_{\text{tot}}^2}{(n_0 - \xi) (3n_0 - 3\xi)^3 P_{\text{tot}}^2} = \frac{4\xi^2 (4n_0 - 2\xi)^2 P_{\text{tot}}^2}{3(n_0 - \xi)^4 P_{\text{tot}}^2}$$

factor

$$Q_r = \frac{4}{3} \frac{\xi^2 (4n_0 - 2\xi)^2}{(n_0 - \xi)^4} \frac{P_{\text{tot}}^2}{P_{\text{tot}}^2}$$

On vérifie que c'est homogène!

Q15 -

à l'équilibre $K^0(T) = Q_r(\xi_{\text{eq}})$.

$$\text{or } \alpha = \frac{\xi_{\text{eq}}}{\xi_{\max}} \Leftrightarrow \xi_{\text{eq}} = \alpha \xi_{\max} = \alpha n_0$$

$\uparrow$
Q12

nous remplaçons dans Q_r :

$$Q_r = \frac{4}{3} \frac{\alpha^2 n_0^2 (4n_0 - 2\alpha n_0)^2}{(n_0 - \alpha n_0)^4} \frac{P_{\text{tot}}^2}{P_{\text{tot}}^2}$$

$$= \frac{4}{3} \frac{\alpha^2 \cancel{n_0}^2 \cancel{4} \cancel{n_0}^2 (2 - \alpha)}{\cancel{n_0}^4 (1 - \alpha)} \frac{P_{\text{tot}}^2}{P_{\text{tot}}^2}$$

$$K^0(T) = \frac{16}{3} \frac{\alpha^2 (2 - \alpha)}{(1 - \alpha)} \frac{P_{\text{tot}}^2}{P_{\text{tot}}^2}$$

Q16. $\begin{cases} T = 450^\circ\text{C} = 723\text{ K} \\ P = 200\text{ bar} \end{cases}$

à cette température et pression le rendement vaut $\eta = \eta_{\text{therm}} = 0,60$

Q17. ■ Le rendement diminue avec la température (courbe de gauche) donc il est préférable de travailler à basse température

■ Le rendement augmente avec la pression (courbe de droite) donc il est préférable de travailler à haute pression.

■ Les facteurs limitants sont :

mais à basse température il n'y a plus d'activité thermique, la R.O se fait lentement.

mais à haute pression, il est difficile de contenir un gaz (risque d'explosion).

Exercice 4 Bataille navale

18. $\vec{v} = v \vec{e}_\theta = v \begin{vmatrix} \sin(\theta) \\ \cos(\theta) \end{vmatrix}$

on $\vec{v} = \frac{d\vec{OT}}{dt} \Rightarrow$ j'intègre

$$\vec{OT}(t) = vt \begin{vmatrix} \sin(\theta) \\ \cos(\theta) \end{vmatrix} + \begin{vmatrix} c_1 \\ c_2 \end{vmatrix}$$

avec $(c_1, c_2) \in \mathbb{R}^2$

à $t=0$, $\vec{OT}(0) = \vec{OS} = \begin{vmatrix} 0 \\ 0 \end{vmatrix}$

d'où $c_1 = c_2 = 0$

$$\vec{OT}(t) = vt \begin{vmatrix} \sin(\theta) \\ \cos(\theta) \end{vmatrix}$$

19. idem $\vec{OC} = ut \vec{e}_x + \begin{vmatrix} c_3 \\ c_4 \end{vmatrix}$ avec $(c_3, c_4) \in \mathbb{R}^2$

$\vec{OC}(t=0) = \begin{vmatrix} x_0 \\ y_0 \end{vmatrix} \Rightarrow$

$$\vec{OC}(t) = \begin{vmatrix} u + x_0 \\ y_0 \end{vmatrix}$$

$$\boxed{20} \quad \vec{OC}(t_i) = \vec{OT}(t_i)$$

$$\Leftrightarrow \begin{cases} u \cancel{t_i} \sin(\theta) = u \cancel{t_i} \\ u t_i \cos(\theta) = y_0 \end{cases}$$

$$\boxed{t_i = \frac{y_0}{u \cos(\theta)}}$$

$$\boxed{21} \quad \sin(\theta) = \frac{u}{v} < 1$$

$\Rightarrow \boxed{u < v}$ sinon la torpille ne peut
toucher la croisière.

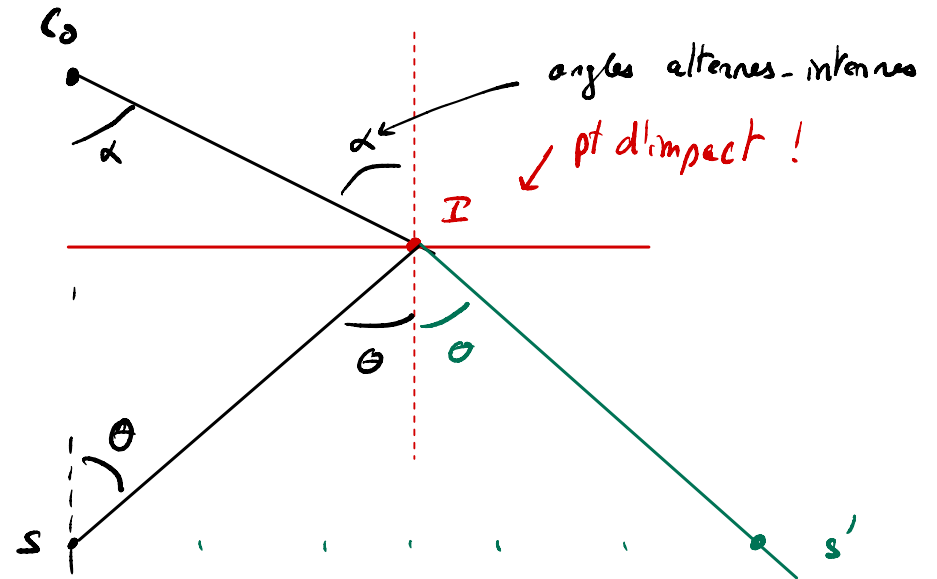
$$\boxed{Q22} \quad \vec{OC} = u t \begin{vmatrix} \sin(\alpha) \\ -\cos(\alpha) \end{vmatrix} + \begin{vmatrix} 0 \\ y_0 \end{vmatrix}$$

$$\vec{OT} = v t \begin{vmatrix} \sin(\theta) \\ \cos(\theta) \end{vmatrix}$$

$\vec{e}_x$ $u \cancel{t_i} \sin(\alpha) = u \cancel{t_i} \sin(\theta)$

$$\boxed{u \sin(\alpha) = v \sin(\theta)}$$

$\boxed{Q23}$ Relation de Snell - Descartes - $n \leftrightarrow \frac{1}{v}$
 $\triangleright$ ici les angles ne sont pas orientés !



$$\boxed{Q24} \quad \frac{u \sin(\alpha)}{v} = \sin(\theta)$$

θ n'existe pas si $\frac{u \sin(\alpha)}{v} > 1$

$$\text{d'où } \boxed{u \sin(\alpha) > v}$$

$\triangleright$ cette condition est nécessaire mais pas
suffisante ! Il faut aussi regarder la projection
verticale !

Q25

$$[F] = [m a] = \text{kg} \cdot \text{m} \cdot \text{s}^{-2}$$

$$[\vec{f}_f] = [\lambda] [\vec{v}]$$

$$\Leftrightarrow [\lambda] = \frac{[\vec{f}_f]}{[\vec{v}]} = \frac{[F]}{m \cdot \text{s}^{-1}} = \frac{\text{kg} \cdot \text{m} \cdot \text{s}^{-2}}{\text{kg} \cdot \text{m} \cdot \text{s}^{-1}} = \text{kg} \cdot \text{s}^{-1}$$

$$\lambda = \text{kg} \cdot \text{s}^{-1}$$

Q26

Le principe fondamental de la dynamique s'applique à un point matériel dans le référentiel galiléen :

$$m \vec{a} = \sum \vec{F}_{\text{ext} \rightarrow \underline{\varepsilon}} \quad \text{où } \underline{\varepsilon} \text{ est le pt matériel étudié.}$$

masse $\uparrow$ m
 vecteur accélération $\uparrow$ $\vec{a}$
 forces extérieures à $\underline{\varepsilon}$ $\uparrow$ $\vec{F}_{\text{ext} \rightarrow \underline{\varepsilon}}$

Q27

sys: torpille, supposée ponctuelle de masse m .

réf: terrestre, supposé galiléen.

coord: cart

ME: $\begin{cases} \text{frottement} \\ \text{poids négligé} \end{cases} \quad \vec{f}_v = -\lambda \vec{v}$

PFD.

$$m \vec{a} = m \frac{d\vec{v}}{dt} = -\lambda \vec{v}$$

Je projette selon $\vec{e}_v$

$$\frac{dv}{dt} + \frac{\lambda}{m} v = 0$$

Q28

Je reconnais une équation différentielle d'ordre 1, dont la solution est :

$$v(t) = \lambda \exp\left(-\frac{t}{\tau}\right) \quad \lambda \in \mathbb{R} \text{ et } \tau = \frac{m}{\lambda}$$

$$\text{or } v(t=0) = v_0 = \lambda$$

$$\text{d'où } v(t) = v_0 \exp\left(-t/\tau\right) \quad \text{avec } \tau = \frac{m}{\lambda}$$

↓ j'intègre

Q29

$$\vec{OT} \cdot \vec{e}_v = -\tau v_0 \exp\left(-\frac{t}{\tau}\right) + \mu \quad \text{avec } \mu \in \mathbb{R}$$

$$\vec{OT} \cdot \vec{e}_v (t=0) = 0 \quad \text{d'où } \mu = \tau v_0$$

$$\text{donc } \vec{OT} \cdot \vec{e}_v = \tau v_0 \left(1 - \exp\left(-\frac{t}{\tau}\right)\right)$$

