



Examen d'entrée 2013-2014

Physique

durée : 2 h
14/7/2013

Exercice I [20 pts] : Oscillations forcées. Phénomènes de résonance.

Un pendule élastique horizontal est constitué d'un solide (S), de masse $m = 200 \text{ g}$, attaché à l'extrémité d'un ressort (R), de masse négligeable et de raideur k , l'autre extrémité du ressort étant fixe. Le centre d'inertie G du solide peut se déplacer sur un axe horizontal (O, \vec{i}), O étant la position de G lorsque (S) est en équilibre. Un dispositif approprié exerce sur le pendule une force excitatrice de pulsation ω réglable. G commence à osciller de part et d'autre de O. À une date t , l'abscisse de G est x et sa vitesse est $\vec{v} = v \vec{i} = \frac{dx}{dt} \vec{i}$; la force excitatrice est alors de la forme $\vec{F} = F \vec{i} = F_0 \sin(\omega t + \phi) \vec{i}$, d'amplitude F_0 constante et le solide (S) est soumis à une force de frottement de la forme : $\vec{f} = -h \vec{v} = -h v \vec{i}$ où h est une constante positive.

1. Montrer que l'équation différentielle en x associée au mouvement du pendule est de la forme :

$$\frac{d^2x}{dt^2} + \frac{h}{m} \frac{dx}{dt} + \frac{k}{m} x = \frac{F_0}{m} \sin(\omega t + \phi).$$

2. En régime permanent, la solution de cette équation différentielle s'écrit : $x = X_m \sin(\omega t)$.

a) Dédire, en donnant à ωt deux valeurs particulières, l'expression de $\tan \phi$ en fonction des données et montrer que

$$\text{l'amplitude } X_m \text{ est donnée par : } X_m = \frac{F_0}{\sqrt{h^2 \omega^2 + (k - m\omega^2)^2}}$$

b) En donnant à ω différentes valeurs et en mesurant, pour chacune de ces valeurs, la valeur correspondante de X_m , on remarque que l'on obtient un phénomène de résonance d'amplitude.

i) Déterminer l'expression de la pulsation de résonance ω_r correspondante en fonction des données.

ii) Donner l'allure de la courbe de résonance d'amplitude pour deux valeurs différentes de h .

3. a) Déterminer l'expression de v .

b) En déduire l'expression de l'amplitude V_m de v en fonction des données.

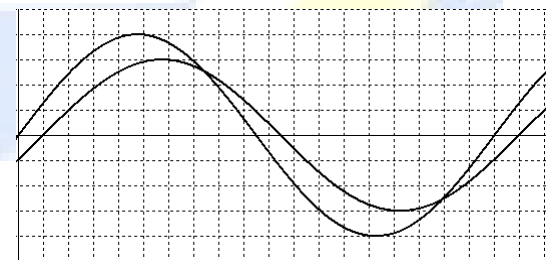
c) i) Déterminer l'expression de la pulsation de résonance ω_0 de V_m .

ii) Donner l'allure de la courbe de résonance de l'amplitude V_m pour deux valeurs différentes de h .

4. On donne à chacune des grandeurs ω , h et k une valeur particulière. À l'aide d'un dispositif approprié, on réalise, en régime permanent, l'enregistrement de F et x ; les courbes (1) et (2) représentent respectivement les variations de F et x en fonction du temps, où une division verticale représente une force de 0,3 N et un déplacement de 1 cm et une division horizontale représente 30 ms. En se référant aux courbes :

a) déterminer les expressions de F et x .

b) déterminer les valeurs de k et h .



Exercice II [22 pts] : Différents rôles d'une bobine

A. Ouverture et fermeture de l'injecteur d'une voiture

Un électro-aimant, constitué par une bobine, sert à commander l'ouverture et la fermeture de l'injecteur dans le moteur d'une voiture moderne. De même, cette bobine peut être utilisée dans la détection de métaux. Dans cet exercice, on s'intéresse à déterminer l'inductance L de la bobine.

Pour déterminer l'inductance L de la bobine de résistance négligeable, on réalise le circuit de la figure 1. Le générateur utilisé délivre, à ses bornes, une tension u_g triangulaire asymétrique. La résistance de (R) vaut 1,0 k Ω . Un système approprié permet

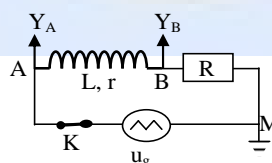


Figure 1

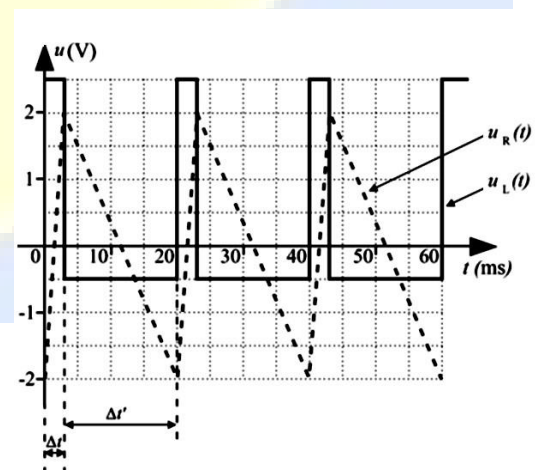


Figure 2



d'obtenir les courbes de la figure 2 qui représentent l'évolution, en fonction du temps, de la tension $u_R = u_{BM}$ aux bornes de (R) et celle de la tension $u_L = u_{AB}$ aux bornes de la bobine.

1. Comment a-t-on obtenu, à partir des tensions enregistrées sur les voies Y_A et Y_B , la courbe u_L ?
2. a) Donner l'expression de u_L en fonction de u_R .
b) i) En se référant à la figure 2, déterminer la valeur de l'inductance L dans chacun des deux intervalles Δt et $\Delta t'$.
ii) Le constructeur annonce $L \approx 2,0$ H. Commenter brièvement les deux valeurs obtenues de L en acceptant, en valeur absolue, un écart relatif de 10%.

B. Influence du fer sur l'inductance

Le montage utilisé est celui de la figure 1, où on remplace le générateur par un autre idéal de f.é.m. $E = 3,2$ V. À l'aide d'un dispositif approprié, on enregistre l'évolution de la tension $u_R = u_{BM}$ en fonction du temps. L'origine des temps est prise à l'instant où l'on ferme l'interrupteur K.

1. Établir, à une date t , l'équation différentielle en u_R .
2. La solution de cette équation différentielle est de la forme $u_R = U_0 (1 - e^{-t/\tau})$. Déterminer les expressions des constantes U_0 et τ .
3. L'enregistrement de u_R est fait, dans un premier temps, en l'absence d'aucun métal placé à proximité de la bobine (courbe (a)), puis en présence d'un morceau de fer placé à proximité de la bobine (courbe (b)) (fig 3).

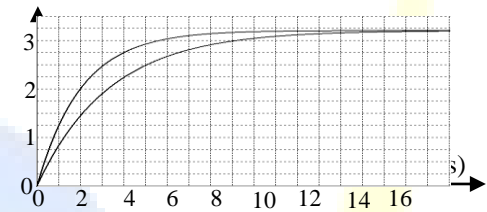


Figure 3.

- a) Déterminer les valeurs des constantes τ_a et τ_b associées respectivement à (a) et (b)
- b) i) Comparer les valeurs L_a et L_b de l'inductance de la bobine en l'absence et en présence de fer.
ii) Que peut-on en déduire ?

C. Un détecteur de métaux

Le détecteur de métaux est constitué essentiellement d'un oscillateur électrique (L , C) supposé idéal.

1. Faire un schéma du circuit montrant le sens du courant i à une date t .
2. Établir, à une date t , l'équation différentielle en u_C , u_C étant la tension aux bornes du condensateur.
3. Déduire, de cette équation différentielle, l'expression de la fréquence propre f_0 de l'oscillateur en fonction de L et C .
4. Le détecteur, associé à un fréquencemètre, affiche, en l'absence d'aucun métal, un signal de fréquence $f_0 = 20$ kHz. L'inductance de la bobine étant $2,0$ H, calculer la valeur de C .
5. Le détecteur précédent affiche, en présence d'un métal, un signal de fréquence $f = 21$ kHz. A-t-on trouvé du fer ? Justifier.

Exercice III [18 pts] : Aspect corpusculaire des radiations

A- Atome d'hydrogène

Données: $c = 2,998 \times 10^8$ m/s ; $h = 6,626 \times 10^{-34}$ J·s; $1 \text{ eV} = 1,60 \times 10^{-19}$ J.

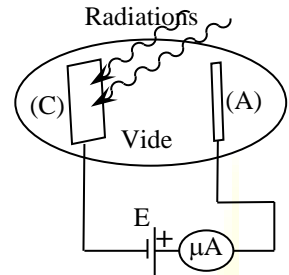
La **série de Balmer** est constituée de raies visibles et d'autres appartenant au domaine ultraviolet. La longueur d'onde de la première raie H_α est 656,2 nm, celle de la seconde H_β est 486,1 nm, celle de la troisième H_γ est 434,0 nm, et ainsi de suite. La longueur d'onde de la raie limite de cette série est 364,6 nm.

1. Calculer, en eV, l'énergie d'un photon associé à la raie limite de la série de Balmer.
2. Déterminer l'énergie du niveau de départ et celle du niveau d'arrivée.



B- Effet photoélectrique

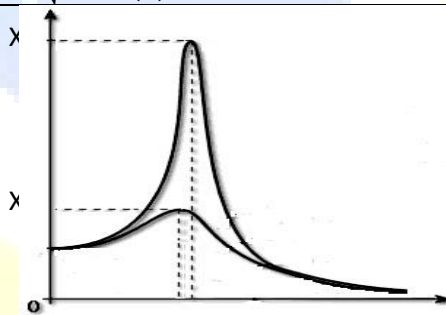
La cathode (C) d'une cellule photoélectrique au potassium a une surface utile $S = 2,00 \text{ cm}^2$. La cathode, dont le travail d'extraction vaut $W_0 = 2,20 \text{ eV}$, reçoit les radiations d'une source ponctuelle à hydrogène placée à une distance $D = 1,25 \text{ m}$ qui rayonne, de façon uniforme dans toutes les directions, une puissance $P_s = 2,00 \text{ W}$.



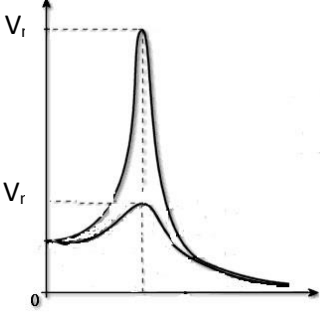
1. Calculer la longueur d'onde seuil de la cathode de potassium.
2. Quelles sont, parmi les raies de la série de Balmer, les radiations qui peuvent provoquer une émission photoélectrique ?
3. L'énergie cinétique maximale d'un électron émis est quantifiée. Pourquoi ?
4. À l'aide d'un filtre, on éclaire la cathode par la lumière bleue H_β . La f.é.m. E du générateur est réglée de façon à permettre à l'anode de capter tous les électrons émis par la cathode dont le rendement quantique est $r_q = 0,875\%$.
 - a) Montrer que la puissance rayonnante P_0 reçue par la cellule vaut $2,04 \times 10^{-5} \text{ W}$.
 - b) Déterminer le nombre N_0 des photons incidents sur la cathode en une seconde.
 - c) Déterminer l'intensité I_0 du courant traversant le circuit.
5. On éteint la lampe, à une date choisie comme origine des temps $t_0 = 0$. La puissance reçue par (C), à une date t , s'écrit alors : $P = P_0 e^{-50 t}$.
 - a) Déterminer :
 - i) le nombre dn d'électrons émis par (C) entre les dates t et $t + dt$;
 - ii) la variation dq de la charge circulant dans le circuit entre les dates t et $t + dt$.
 - b) En déduire l'expression de l'intensité i du courant traversant le circuit à la date t .
 - c) Déterminer le temps au bout duquel l'intensité i sera supposée pratiquement nulle.



Exercice I : Oscillations forcées. Phénomènes de résonance.

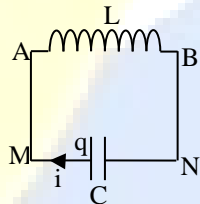
Q		Notes
1.	<p>L'énergie mécanique du système (oscillateur, Terre) est donnée par : $E_m = E_C + E_{P\phi} = \frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}kx^2$.</p> <p>$\sum P = \frac{dE_m}{dt} \Rightarrow P(\vec{R}_N) + P(\vec{f}) + P(\vec{F}) = \frac{dE_m}{dt}$</p> <p>$0 - h v \cdot v + F_0 \sin(\omega t + \phi) v = m v \frac{dv}{dt} + k x \frac{dx}{dt}$; en simplifiant par $v = \frac{dx}{dt}$ et en remplaçant $\frac{dv}{dt}$ par $\frac{d^2x}{dt^2}$, on obtient : $-h \frac{dx}{dt} + F_0 \sin(\omega t + \phi) = m \frac{d^2x}{dt^2} + k x \Rightarrow \frac{d^2x}{dt^2} + \frac{h}{m} \frac{dx}{dt} + \frac{k}{m} x = \frac{F_0}{m} \sin(\omega t + \phi)$.</p> <p>Autre méthode : $\sum \vec{F} = \frac{d\vec{P}}{dt} = m \frac{d\vec{v}}{dt} = m \frac{d^2\vec{x}}{dt^2} = m\vec{g} + \vec{R}_N + \vec{f} + \vec{F}' + \vec{F}$, avec $\vec{F}' = -kx \vec{i}$</p> <p>Après projection : $m \frac{d^2x}{dt^2} = -h \frac{dx}{dt} - kx + F_0 \sin(\omega t + \phi) \Rightarrow \frac{d^2x}{dt^2} + \frac{h}{m} \frac{dx}{dt} + \frac{k}{m} x = \frac{F_0}{m} \sin(\omega t + \phi)$.</p>	3
2.a)	<p>$\frac{dx}{dt} = \omega X_m \cos(\omega t)$ et $\frac{d^2x}{dt^2} = -\omega^2 X_m \sin(\omega t)$. En remplaçant dans l'équation différentielle, on obtient :</p> <p>$-\omega^2 X_m \sin(\omega t) + \frac{h}{m} \omega X_m \cos(\omega t) + \frac{k}{m} X_m \sin(\omega t) = \frac{F_0}{m} \sin(\omega t + \phi)$.</p> <p>Pour $\omega t = 0 \Rightarrow \frac{h}{m} \omega X_m = \frac{F_0}{m} \sin(\phi) \Rightarrow F_0 \sin(\phi) = h \omega X_m$.</p> <p>Pour $\omega t = \pi/2 \Rightarrow -\omega^2 X_m + \frac{k}{m} X_m = \frac{F_0}{m} \sin(\pi/2 + \phi) = \frac{F_0}{m} \cos(\phi) \Rightarrow -m\omega^2 X_m + k X_m = F_0 \cos(\phi)$</p> <p>$\Rightarrow [k - m\omega^2] X_m = F_0 \cos(\phi) \Rightarrow \tan \phi = \frac{h\omega}{k - m\omega^2}$ et $h^2 \omega^2 X_m^2 + [k - m\omega^2]^2 X_m^2 = F_0^2 \Rightarrow X_m = \frac{F_0}{\sqrt{h^2 \omega^2 + [k - m\omega^2]^2}}$</p>	4
2.b.i	<p>La résonance d'amplitude a lieu lorsque l'amplitude est maximale, c'est-à-dire lorsque sa dérivée par rapport à ω est nulle : $dX_m/d\omega = -\frac{1}{2}F_0[2\omega h^2 - 4m\omega(k - m\omega^2)][h^2\omega^2 + (k - m\omega^2)^2]^{-3/2} = 0$</p> <p>$\Rightarrow 2\omega h^2 - 4m\omega(k - m\omega^2) = 0 \Rightarrow h^2 = -2m^2\omega^2 + 2mk \Rightarrow \omega_r = \sqrt{\frac{k}{m} - \frac{1}{2}\left(\frac{h}{m}\right)^2}$</p>	2
2.b.ii	<p>lorsque h augmente, ω_r diminue.</p> 	1.5
3.a	On a $x = X_m \sin(\omega t) \Rightarrow$ l'expression de v : $v = \omega X_m \cos(\omega t)$.	1
3.b	L'expression de l'amplitude V_m de v : $V_m = \omega X_m \Rightarrow V_m = \frac{F_0}{\sqrt{h^2 + [k/\omega - m\omega]^2}}$	1
3.c.i	On a une résonance de l'amplitude V_m de la vitesse, lorsque le dénominateur est minimal, donc pour $k/\omega^2 - m = 0 \Rightarrow \omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$.	1



3.c.ii	Ainsi, lorsque h augmente, la pulsation de résonance ω_0 est indépendante de h .		1.5
4.a	La valeur de ϕ : $\phi = 1 \times 2\pi / 19 = 0,33$ rad ou $18,9^\circ$. La période des oscillations : $T = 19 \times 30 = 570$ ms ou $0,570$ s $\Rightarrow \omega = 2\pi / T = 11$ rad/s. $X_m = 3$ cm et $F_0 = 4 \times 0,3 = 1,2$ N $x = 3\sin(11 t)$ et $F = 1,2\sin(11 t + 0,33)$ { x en cm ; F en N et t en s }		3
4.b	$k - m\omega^2 = y \Rightarrow h\omega = y \tan\phi = 0,343 y$ $h^2\omega^2 + (k - m\omega^2)^2 = h^2\omega^2 + y^2 = [F_0/X_m]^2 = 1600 \Rightarrow 1,117 y^2 = 1600 \Rightarrow y = 37,85 = k - 0,2 \times 11^2$ $\Rightarrow k = 62,1$ N/m. $11 h = 0,343 \times 37,85 \Rightarrow h = 1,18$ kg/s.		2
			20



Exercice II Différents rôles d'une bobine

A.1	Vue que la tension $u_L = u_g - u_R = u_g + (-u_R)$ il suffit d'enfoncer les boutons INV (de la voie Y _B) et ADD.	1.5
A.2.a	D'après la loi d'Ohm dans le cas d'une bobine on a : $u_L = L di/dt$ et la loi d'Ohm dans le cas d'un conducteur ohmique $u_R = R i$, alors $u_L = \frac{L}{R} \frac{du_R}{dt}$.	2
A.2.b.i	Dans l'intervalle Δt : $\frac{du_R}{dt} = \frac{\Delta u_R}{\Delta t}$ (courbe portée par une droite) \Rightarrow $\frac{du_R}{dt} = \frac{2+2}{3 \times 10^{-3}} = 1333 \text{ V/s}$ et $u_L = 2,5 \text{ V} \Rightarrow L = \frac{2,5 \times 10^3}{1333} = 1,88 \text{ H}$. Dans l'intervalle $\Delta t'$: $\frac{du_R}{dt} = \frac{\Delta u_R}{\Delta t'}$ (courbe portée par une droite) \Rightarrow $\frac{du_R}{dt} = \frac{-2-2}{17 \times 10^{-3}} = -235,3 \text{ V/s}$ et $u_L = -0,5 \text{ V} \Rightarrow L = \frac{-0,5 \times 10^3}{-235,3} = 2,12 \text{ H}$.	3
A.2.b.ii	Les valeurs obtenues sont cohérentes avec la valeur donnée par le constructeur : $\frac{\Delta L_a}{L} = \frac{0,12}{2} \approx 6\% < 10\%$ Et $\frac{\Delta L_b}{L} = \frac{0,12}{2} \approx 6\% < 10\%$.	1
B.1.	D'après la loi d'additivité des tensions : $u_g = u_L + u_R \Rightarrow E = \frac{L}{R} \frac{du_R}{dt} + u_R$.	1.5
B.2.	$\frac{du_R}{dt} = \frac{U_0}{\tau} e^{-t/\tau}$, $E = \frac{L}{R} \frac{U_0}{\tau} e^{-t/\tau} + U_0 - U_0 e^{-t/\tau}$. Par identification et quel que soit le temps, on obtient : $U_0 = E$ et $\frac{U_0}{\tau} \frac{L}{R} = U_0 \Rightarrow \tau = \frac{L}{R}$.	2
B.3.a	Pour $t = \tau$, $u_R = 0,63 \times 3,2 = 2,02 \text{ V}$ $\Rightarrow \tau_a = 2 \text{ ms}$ et $\tau_b = 3,3 \text{ ms}$.	2
B.3.b.i	$L_a = R \times \tau_a = 10^3 \times 2 \times 10^{-3} = 2 \text{ H}$ et $L_b = R \times \tau_b = 10^3 \times 3,3 \times 10^{-3} = 3,3 \text{ H}$. $\Rightarrow L_a < L_b$.	1.5
B.3.b.ii	La présence du fer à proximité de la bobine cause une augmentation de son inductance.	0.5
C.1		0.5
C.2	On a $u_{AB} = u_{MN} \Rightarrow L \frac{di}{dt} = u_C$, mais $i = -\frac{dq}{dt} = -C \frac{du_C}{dt} \Rightarrow -LC \frac{d^2 u_C}{dt^2} = u_C$ Par suite : $\frac{d^2 u_C}{dt^2} + \frac{1}{LC} u_C = 0$.	2.5
C.3	La forme générale de cette équation différentielle est $\frac{d^2 u_C}{dt^2} + \omega_0^2 u_C = 0 \Rightarrow \omega_0^2 = \frac{1}{LC}$. Comme la fréquence propre $f_0 = \omega_0/2\pi$, alors $f_0 = 1/[2\pi\sqrt{LC}]$.	1.5
C.4	La fréquence propre $f_0 = 20 \text{ kHz} = 1/[2\pi\sqrt{LC}] \Rightarrow LC = 6,33 \times 10^{-11} \Rightarrow C = 3,16 \times 10^{-11} \text{ F}$.	1.5
C.5	Avec une fréquence de $21 \text{ kHz} > 20 \text{ kHz} \Rightarrow L' < L$; ce qui implique que L a diminuée. Donc on n'a pas trouvé du fer.	1
		22



Exercice III ASPECT CORPUSCULAIRE DES RADIATIONS

A.1	On a $E = \frac{hc}{\lambda} = \frac{6,626 \times 10^{-34} \cdot 2,998 \times 10^8}{364,6 \times 10^{-9}} = 5,448 \times 10^{-19} \text{ J}$ et $E = \frac{5,448 \times 10^{-19}}{1,60 \times 10^{-19}} = 3,40 \text{ eV}$.	2.5
A.2	La transition électronique correspondant à l'émission de ce photon est du niveau d'ionisation au premier niveau excité ($n = 2$) de l'atome d'hydrogène. Le niveau de départ a par convention une énergie nulle et le niveau d'arrivée est telle que : $E = E_{\infty} - E_2$ $\Rightarrow 3,40 = 0 - E_2 \Rightarrow E_2 = -3,40 \text{ eV}$.	2
B.1	La longueur d'onde seuil λ_S de la cathode de potassium est telle que $W_0 = hc/\lambda_S \Rightarrow \lambda_S = hc/W_0$. $\lambda_S = \frac{6,626 \times 10^{-34} \cdot 2,998 \times 10^8}{2,20 \cdot 1,60 \times 10^{-19}} = 5,65 \times 10^{-7} \text{ m}$ ou 565 nm .	1.5
B.2	Les raies de la série de Balmer qui peuvent provoquer une émission photoélectrique vérifient la relation $\lambda < \lambda_S$, donc seule H_{α} , qui a $\lambda = 656,2 \text{ nm} > \lambda_S$ ne provoque pas l'émission de photoélectrons. Toutes les autres raies vérifient $\lambda < \lambda_S$.	1
B.3	On a, d'après la relation d'Einstein, l'énergie d'un photon reçu : $E = W_0 + E_{C(\max)}$. Comme W_0 est une constante du métal, et comme E est quantifiée alors l'énergie cinétique maximale $E_{C(\max)}$ est quantifiée.	1.5
B.4.a	la puissance rayonnante P_0 reçue par la cellule : $P_0 = P_S \cdot s / 4\pi D^2 = \frac{2,20 \times 10^{-4}}{4 \cdot \pi \cdot 1,25^2} = 2,04 \times 10^{-5} \text{ W}$.	1.5
B.4.b	le nombre N_0 des photons incidents sur la cathode en une seconde est égal à : $N = \frac{\text{énergie des photons émis en 1 s}}{\text{énergie d'un photon}}$. $N = \frac{2,04 \times 10^{-5} \cdot 1}{4,09 \times 10^{-19}} = 4,99 \times 10^{13}$ photons émis en 1 s.	1.5
B.4.c	Le nombre d'électrons émis pendant une seconde est : $N_e = r_q \cdot N = 0,00875 \times 4,99 \times 10^{13} = 4,37 \times 10^{11}$ électrons émis en 1 s. $I_0 = q/t = \frac{N_e \cdot q_e}{t} = \frac{4,37 \times 10^{11} \cdot 1,60 \times 10^{-19}}{1} = 6,99 \times 10^{-8} \text{ A}$	2
B.5.a.i	Sachant que $P = \frac{dW}{dt}$, dW étant l'énergie reçue par (C) pendant dt ; et $dW = dN \cdot E = dN \cdot h\nu$. Le nombre dn d'électrons émis, pendant dt , à l'instant t est donné par : $dn = r_q \cdot dN = r_q \frac{P}{E} \cdot dt = r_q \frac{P_0 e^{-50t}}{E} \cdot dt$	1
B.5.a.ii	La charge dq transportée pendant dt à l'instant t , est : $ dq = dn \cdot e$; $ dq = r_q \frac{P_0 e^{-50t}}{E} \cdot e \cdot dt$	1
B.5.b	$i = dq/dt = e dn/dt $ $i = \frac{r_q \cdot e \cdot P_0}{E} e^{-50t} = I_0 \cdot e^{-50t}$.	1
B.5.c	i devient pratiquement nulle lorsque $\Delta t \approx 5\tau$, avec $\tau = 1/50 = 0,02 \text{ s} \Rightarrow \Delta t = 0,10 \text{ s}$.	1.5
		18