

**Corrigé du TD : effet photoélectrique****B. Calcul du taux d'ionisation différentiel**

**4/**  $E_k = \hbar^2 k^2 / 2m = \hbar(\omega - \omega_0)$

**5/** Utiliser A.1

**6/**  $d^3\vec{k} = \frac{m}{\hbar^2} k dE_k d^2\Omega$

**7/** En utilisant les expressions (13), (15) et (4), on obtient :

$$w_{100 \rightarrow k} = \frac{4q^2 E_0^2 k^3 a_0^3 \cos(\theta)^2}{\hbar m \omega^2 \pi (1 + (ka_0)^2)^4} dE_k d^2\Omega \delta(E_k - E_i - \hbar\omega) \quad (1)$$

**C. Calcul du taux d'ionisation**

**8/** La distribution de Dirac permet d'obtenir immédiatement le résultat de l'intégral en énergie. En remplaçant l'expression de  $k$  en fonction de  $\omega$ ,  $\omega_0$  et  $a_0$ , on obtient l'expression (16) avec  $B = 16/\pi$ . L'expression ne dépend pas de  $L$  ce qui signifie que ce résultat peut s'étendre à l'infini et correspond bien au cas du continuum d'état.

**9/**  $d^2\Omega = \sin(\Theta)d\Theta d\Phi$ .

On pose  $\beta(\omega) = B \left( \frac{eEa_0}{mc^2\alpha^2} \right)^2 \left( \frac{\alpha c}{a_0} \right) \left( \frac{\omega_0}{\omega} \right)^6 \left( \frac{\omega}{\omega_0} - 1 \right)^{3/2}$  et on obtient :

$$w(\omega) = \int \int dw_{100 \rightarrow k} = \frac{4\pi}{3} \beta(\omega) \quad (2)$$

**10/** En utilisant  $\frac{dw}{d\omega}|_{\omega_{\max}} = 0$ , on obtient  $\omega_{\max} = \frac{12\omega_0}{9}$ .

**11/**  $w \approx 0.1 \text{ s}^{-1}$

**D. Section efficace d'ionisation**

**12/** L'intensité est donnée par la valeur moyenne du vecteur de Poynting :

$$I = \langle \Pi \rangle = \frac{1}{2} c \varepsilon_0 E_0^2$$

Le flux correspond au nombre de photons d'énergie  $\hbar\omega$  par unité de surface et de temps.

On l'obtient à partir de l'intensité en écrivant

$$F = \frac{I}{\hbar\omega} = \frac{1}{2} c \varepsilon_0 \frac{E_0^2}{\hbar\omega}$$

**13/** D'après les questions précédentes, la section efficace d'ionisation s'écrit

$$\begin{aligned}\sigma &= \frac{w}{F} \\ &= \frac{256\pi}{3} \alpha a_0^2 \left(\frac{\omega_0}{\omega}\right)^5 \left(\frac{\omega}{\omega_0} - 1\right)^{3/2}\end{aligned}$$

Pour  $\omega \gg \omega_0$ , la section efficace tend vers 0.

**14/** La section efficace varie de la façon suivante en fonction  $\omega$ . La valeur de  $\omega$  pour laquelle

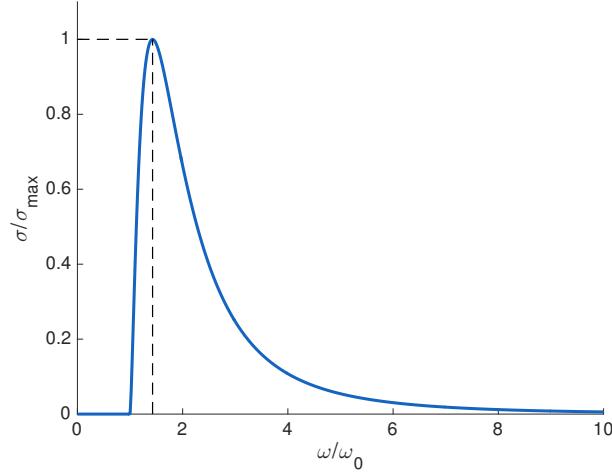


FIGURE 1 – Section efficace en fonction de la fréquence

la section efficace est maximale est donnée par

$$\frac{d\sigma}{d\omega} \Big|_{\omega'_{\max}} = 0$$

Ce qui donne  $\omega'_{\max} = 10\omega_0/7$ .

**15/**  $\sigma_{\max} = \sigma(\omega'_{\max}) = 0.092a_0^2$  à comparer avec la taille géométrique d'un atome . . .