

## Atome d'hydrogène : modèle de Yukawa

---

Le potentiel électrostatique  $V(r)$  créé par un atome d'hydrogène (supposé à symétrie sphérique) peut être décrit par le potentiel de Yukawa :

$$V(r) = \frac{q_0}{4\pi\epsilon_0} \frac{e^{-r/a}}{r}$$

avec  $q_0$  la charge élémentaire (que l'on ne note pas  $e$  pour ne pas confondre avec l'exponentielle).

- 1) Déterminer  $V(r)$  dans les cas limites  $r \ll a$  et  $r \gg a$ . Interpréter les résultats.
- 2) Déterminer le champ électrostatique associé.
- 3) Déterminer la charge  $q(r)$  se trouvant à l'intérieur d'une sphère de rayon  $r$ .
- 4) En déduire la présence d'une charge ponctuelle au centre du repère. Que modélise-t-elle ? Calculer la charge totale contenue dans tout l'espace. Interpréter.
- 5) Déterminer la densité volumique de charge  $\rho(r)$  et la tracer. Que représente physiquement  $a$  ?

Donnée : en coordonnées sphérique, avec  $\vec{A} = A_r(r) \vec{u}_r$

$$\operatorname{div}(\vec{A}) = \frac{1}{r^2} \frac{d}{dr} (r^2 A_r)$$



## Correction

1) On a :

$$V(r \ll a) = \frac{q_0}{4\pi\epsilon_0 r} \quad \text{et} \quad V(r \gg a) = 0$$

Pour  $r \ll a$ , le potentiel diverge, signe qu'il existe une charge ponctuelle au centre du repère (le proton du noyau). Pour  $r \gg a$ , le potentiel tend vers 0, signe que la distribution de charge est localisée dans l'espace (normale pour un atome).

2) On a :

$$\vec{E} = -\vec{\text{grad}}(V) \Rightarrow \boxed{\vec{E} = -\frac{dV}{dr} \vec{u}_r = \frac{q_0}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{1}{r^2} + \frac{1}{ar} \right) e^{-r/a} \vec{u}_r}$$

3) On applique le théorème de Gauss sur une sphère de centre  $O$  et de rayon  $r$ . L'élément de surface vaut :  $d\vec{S} = dS \vec{u}_r$ .

$$\iint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{q_{int}}{\epsilon_0} \Rightarrow 4\pi r^2 E(r) = \frac{q(r)}{\epsilon_0}$$

On en déduit :

$$\boxed{q(r) = q_0 \left( 1 + \frac{r}{a} \right) e^{-r/a}}$$

4) Lorsque  $r \rightarrow 0$ ,  $q \rightarrow q_0$ . Il existe donc au centre une charge  $q_0$  ponctuelle. Il s'agit du noyau (un proton) de l'atome d'hydrogène, supposé ponctuel.

La charge contenu dans tout l'espace est donnée par :  $q(r = \infty) = 0$ . L'atome est globalement neutre (un proton et un électron).

5) Deux méthodes. Soit on se souvient que :

$$dV = 4\pi r^2 dr \Rightarrow \rho(r) = \frac{dq}{dV} = \frac{q_0}{4\pi r^2} \frac{d}{dr} \left[ \left( 1 + \frac{r}{a} \right) e^{-r/a} \right]$$

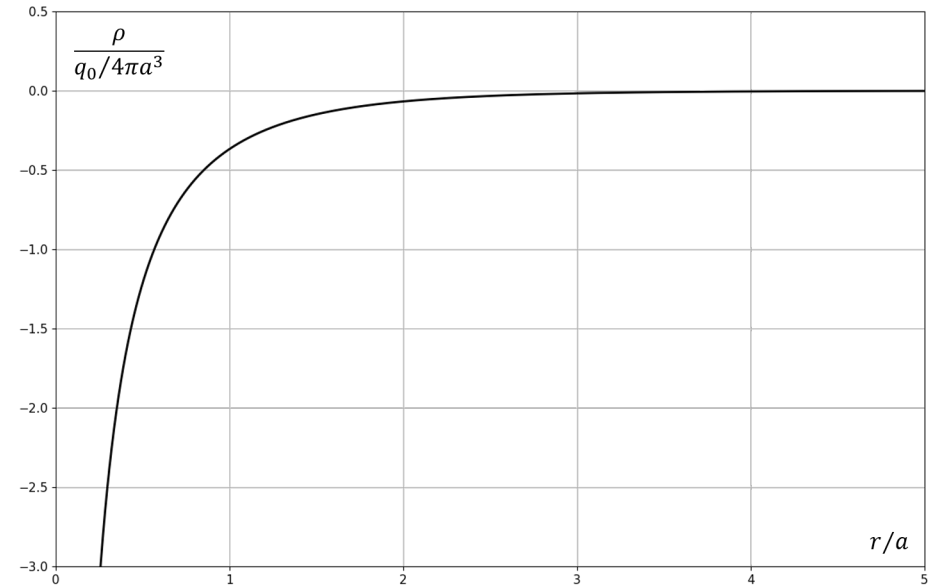
$$\Rightarrow \boxed{\rho(r) = -\frac{q_0}{4\pi a^2} \frac{e^{-r/a}}{r}}$$

Soit on utilise l'équation de Maxwell-Gauss avec l'indication de l'énoncé :

$$\text{div}(\vec{E}) = \frac{\rho}{\epsilon_0} \Rightarrow \rho(r) = \frac{\epsilon_0}{r^2} \frac{d}{dr} [r^2 E] = \frac{q_0}{4\pi r^2} \frac{d}{dr} \left[ \left( 1 + \frac{r}{a} \right) e^{-r/a} \right]$$

$$\Rightarrow \boxed{\rho(r) = -\frac{q_0}{4\pi a^2} \frac{e^{-r/a}}{r}}$$

Graphes :



Pour  $r \neq 0$ ,  $\rho(r)$  représente la densité de charge de l'électron (car le proton est ponctuel en  $O$ ). La densité de charge est bien en tout point négative et décroît exponentiellement vite, avec une distance caractéristique  $a$ .

Dans une approche quantique de l'atome, l'électron ne peut plus être décrit comme une particule ponctuelle parfaitement localisée en un point  $M$  mais par une fonction d'onde, qui traduit la probabilité de le détecter autour de  $M$ . La densité volumique de probabilité de présence  $\mathcal{P}(M)$  vaut :

$$\mathcal{P}(M) = \frac{\rho(M)}{-q_0} = \frac{1}{4\pi a^2} \frac{e^{-r/a}}{r}$$

La probabilité de présence de l'électron est donc maximale proche du noyau et décroît exponentiellement vite, avec une distance caractéristique  $a$ . Cette distance représente donc la distance typique au-delà de laquelle il est très improbable de trouver l'électron. Il s'agit de la taille typique de l'orbitale  $1s$  de l'atome d'hydrogène.