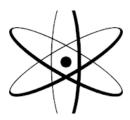
#### CM1 Physique Atomique : Rappel

#### S. Bernon

September 9, 2025



• Ressource : Mécanique Quantique de J. Dalibard et J-L Basdevant (Dispo en ligne)

- Ressource : Mécanique Quantique de J. Dalibard et J-L Basdevant (Dispo en ligne)
- ② Catastrophe ultraviolette :  $\rho(\nu) = \frac{8\pi^2}{c^3} \nu^2 k_B T$ .
- Hypothèse de Planck

Quantification de la lumière : 
$$\rho(\nu) = \frac{8\pi^2}{c^3}h\nu^2\frac{\exp\left(-\frac{h\nu}{k_BT}\right)}{1-\exp\left(-\frac{h\nu}{k_BT}\right)}$$
.

- Ressource : Mécanique Quantique de J. Dalibard et J-L Basdevant (Dispo en ligne)
- ② Catastrophe ultraviolette :  $\rho(\nu) = \frac{8\pi^2}{c^3} \nu^2 k_B T$ .
- 4 Hypothèse de Planck

Quantification de la lumière : 
$$\rho(\nu) = \frac{8\pi^2}{c^3}h\nu^2\frac{\exp\left(-\frac{h\nu}{k_BT}\right)}{1-\exp\left(-\frac{h\nu}{k_BT}\right)}$$
.

Interférences à ondes de matière h

$$\mathbf{p} = m\mathbf{v} = \hbar\mathbf{k} \text{ et } \lambda_{DB} = \frac{h}{p}$$

**5**  $\hbar = 1.05 \times 10^{-34} \text{ J.s}$ 

- **1** Amplitude de probabilité en position  $\iiint_{\mathbb{R}^3} |\psi(\mathbf{r},t)|^2 d^3\mathbf{r} = 1$ .
- **2** Position moyenne  $\langle x \rangle = \iiint_{\mathbb{R}^3} x |\psi(\mathbf{r}, t)|^2 d^3 \mathbf{r}$ .

- $oldsymbol{0}$  Amplitude de probabilité en position  $\iiint_{\mathbb{R}^3} |\psi({f r},t)|^2 d^3{f r}=1.$
- **2** Position moyenne  $\langle x \rangle = \iiint_{\mathbb{R}^3} x |\psi(\mathbf{r}, t)|^2 d^3 \mathbf{r}$ .
- 3 Transformée de Fourier  $\psi(\mathbf{r},t)=\frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}^3}\int \varphi(\mathbf{p})e^{-i(\mathbf{p}.\mathbf{r}-Et)/\hbar}d^3\mathbf{p}.$
- Onde de de Broglie  $e^{-i(\mathbf{p}.\mathbf{r}-Et)/\hbar}$
- **3** Amplitude de probabilité en impulsion  $d^3P(\mathbf{p}) = |\varphi(\mathbf{p})|^2d^3\mathbf{p}$
- Equation de Schrodinger  $i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi(\mathbf{r},t) = -\frac{\hbar^2}{2m} \Delta \psi(\mathbf{r},t)$ .

3/4

- $oldsymbol{0}$  Amplitude de probabilité en position  $\iiint_{\mathbb{R}^3} |\psi({f r},t)|^2 d^3{f r}=1.$
- **2** Position moyenne  $\langle x \rangle = \iiint_{\mathbb{R}^3} x |\psi(\mathbf{r}, t)|^2 d^3 \mathbf{r}$ .
- **3** Transformée de Fourier  $\psi(\mathbf{r},t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar^3}} \int \varphi(\mathbf{p}) e^{-i(\mathbf{p}.\mathbf{r}-Et)/\hbar} d^3\mathbf{p}$ .
- **o** Onde de de Broglie  $e^{-i(\mathbf{p}.\mathbf{r}-Et)/\hbar}$
- **1** Amplitude de probabilité en impulsion  $d^3P(\mathbf{p}) = |\varphi(\mathbf{p})|^2d^3\mathbf{p}$
- **o** Equation de Schrodinger  $i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi(\mathbf{r},t) = -\frac{\hbar^2}{2m} \Delta \psi(\mathbf{r},t)$ .
- Moyenne d'une observable  $\hat{S}$ :  $\langle s \rangle = \langle \psi | \hat{S} | \psi \rangle = \int \psi^*(\mathbf{r}) \hat{S} \psi(\mathbf{r}) d^3 \mathbf{r}$ .
- Position  $\langle x \rangle$   $\hat{x} = x$ .

  Impulsion  $\langle p_x \rangle$   $\hat{p_x} = -i\hbar \frac{\partial}{\partial x}$
- Equation de Schrodinger avec contraintes extérieures :

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t}\psi = \underbrace{\left(-\frac{\hbar^2}{2m}\Delta + V(\mathbf{r})\right)}_{-\hat{\mu}}\psi.$$

- lacktriangle Incertitude et Commutations  $\Delta\hat{A}\Delta\hat{B}\geqslantrac{1}{2}|\langle\psi|\hat{A}\hat{B}-\hat{B}\hat{A}|\psi
  angle|$
- ② Commutateur  $[\hat{A}, \hat{B}] = \hat{A}\hat{B} \hat{B}\hat{A}$
- Sevolution des opérateurs (Ehrenfest)

$$\frac{d}{dt}\langle\hat{A}\rangle = \frac{d}{dt}\langle\psi|\hat{A}|\psi\rangle = \frac{1}{i\hbar}\langle\psi|[\hat{A},\hat{H}]|\psi\rangle + \left\langle\psi\left|\frac{\partial\hat{A}}{\partial t}\right|\psi\right\rangle$$

- Incertitude et Commutations  $\Delta \hat{A} \Delta \hat{B} \geqslant \frac{1}{2} |\langle \psi | \hat{A} \hat{B} \hat{B} \hat{A} | \psi \rangle|$
- ② Commutateur  $[\hat{A}, \hat{B}] = \hat{A}\hat{B} \hat{B}\hat{A}$
- Seconda des opérateurs (Ehrenfest)

$$\frac{d}{dt}\langle\hat{A}\rangle = \frac{d}{dt}\langle\psi|\hat{A}|\psi\rangle = \frac{1}{i\hbar}\langle\psi|[\hat{A},\hat{H}]|\psi\rangle + \left\langle\psi\left|\frac{\partial\hat{A}}{\partial t}\right|\psi\right\rangle$$

- **Théorème des sous espaces propres:** Si  $[\hat{A}, \hat{B}] = 0$  les sous espaces propres  $\mathcal{E}_A$  de  $\hat{A}$  sont stables par  $\hat{B}$ .
- Φ → mesure de : ψ<sub>β</sub>[a<sub>β</sub>] → mesure de Ê : ψ<sub>β,α</sub>[b<sub>α</sub>] → mesure de Âψ<sub>β,α</sub>[a<sub>β</sub>]
- **Orollaire:** Si  $[\hat{A}, \hat{B}] = 0$ , alors il existe une base de vecteur propre commun à  $\hat{A}$  et  $\hat{B}$ .

- Incertitude et Commutations  $\Delta \hat{A} \Delta \hat{B} \geqslant \frac{1}{2} |\langle \psi | \hat{A} \hat{B} \hat{B} \hat{A} | \psi \rangle|$
- ② Commutateur  $[\hat{A}, \hat{B}] = \hat{A}\hat{B} \hat{B}\hat{A}$
- Servicion des opérateurs (Ehrenfest)

$$\frac{d}{dt}\langle\hat{A}\rangle = \frac{d}{dt}\langle\psi|\hat{A}|\psi\rangle = \frac{1}{i\hbar}\langle\psi|[\hat{A},\hat{H}]|\psi\rangle + \left\langle\psi\left|\frac{\partial\hat{A}}{\partial t}\right|\psi\right\rangle$$

- **Théorème des sous espaces propres:** Si  $[\hat{A}, \hat{B}] = 0$  les sous espaces propres  $\mathcal{E}_A$  de  $\hat{A}$  sont stables par  $\hat{B}$ .
- Φ → mesure de : ψ<sub>β</sub>[a<sub>β</sub>] → mesure de Ê : ψ<sub>β,α</sub>[b<sub>α</sub>] → mesure de Âψ<sub>β,α</sub>[a<sub>β</sub>]
- **Orollaire:** Si  $[\hat{A}, \hat{B}] = 0$ , alors il existe une base de vecteur propre commun à  $\hat{A}$  et  $\hat{B}$ .
- ECOC : Ensemble Complet d'Observables qui Commutent
- $\textbf{ § Espace de Hilbert } \mathcal{E} = \mathcal{E}_{\mathsf{x}} \otimes \mathcal{E}_{\mathsf{y}} \otimes \mathcal{E}_{\mathsf{s}}; |\psi\rangle = |\psi_{\mathsf{x}}\rangle \otimes |\psi_{\mathsf{y}}\rangle \otimes |\psi_{\mathsf{s}}\rangle$

$$\hat{\mathbf{x}}|\psi\rangle = (\hat{\mathbf{x}}\otimes\hat{\mathbb{1}}_{\mathbf{y}}\otimes\hat{\mathbb{1}}_{\mathbf{s}})(|\psi_{\mathbf{x}}\rangle\otimes|\psi_{\mathbf{y}}\rangle\otimes|\psi_{\mathbf{s}}\rangle)$$

Bernon CM1 Rappel September 9, 2025