

# Fiche révision Méca Q I

## - Notions de méca Q

• fonction d'onde:  $\psi(\vec{r}; t)$

$$- dP(\vec{r}; t) = |\psi(\vec{r}; t)|^2 d^3\vec{r}$$

$$- \langle \vec{r} \rangle = \int_V \vec{r} |\psi(\vec{r}; t)|^2 d^3\vec{r}$$

On peut faire pareil avec p

$$- \tilde{\psi}(\vec{p}, t) = \frac{1}{(2\pi\hbar)^{3/2}} \int_V \psi(\vec{r}; t) e^{-i/\hbar \vec{p} \cdot \vec{r}} d^3\vec{r}$$

⇒ Une particule est une somme d'ondes planes

• Le spin

- c'est un moment cinétique purement quantique

- Fermions: spin  $n + 1/2$  ⇒ exclusion Pauli

- Bosons: spin  $n$ : on peut avoir des particules avec  $\hat{m}$  énergie

• Inégalité Heisenberg:  $\Delta x \Delta p \geq \hbar/2$

• Equation Schrödinger:

$$i\hbar \frac{\partial \psi}{\partial t} = -\frac{\hbar^2}{2m} \Delta \psi + V\psi$$

↳ Conservation proba:

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \text{div} \vec{j} = 0$$

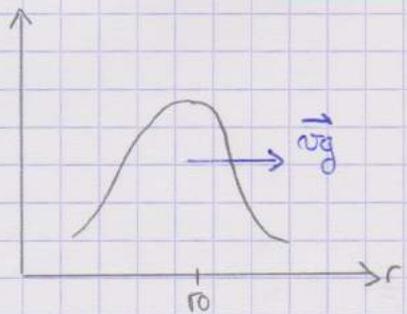
$$\rho = \text{densité proba} = \psi \psi^* = |\psi|^2$$

$$\vec{j} = \text{courant proba} = \frac{\hbar}{2mi} (\psi^* \vec{\text{grad}} \psi - \psi \vec{\text{grad}} \psi^*)$$

## • Paquet d'ondes libres

$$\psi(\vec{r}; t) = \frac{1}{(2\pi\hbar)^{3/2}} \int g(\vec{k}) e^{i(\vec{k}\vec{r} - \omega t)} d^3\vec{k}$$

avec  $\omega = \frac{p^2}{2m\hbar}$  et  $p = \hbar k$



$$r_0(t) = r_0(0) + v_g t$$

$$\hookrightarrow v_g = d\omega/dk = \hbar k_0/m$$

$$v_\phi = \omega/k$$

Le paquet d'onde va à  $v_g$ , mais toutes les ondes du paquet n'ont pas même  $v$

## - Formalisme de la mécanique Q

• Espace de Hilbert : espace vectoriel avec produit scalaire hermitien

$$\begin{aligned} \langle \lambda\phi | \mu\psi \rangle &= \langle \mu\psi | \lambda\phi \rangle^* \\ &= \lambda^* \mu \langle \phi | \psi \rangle \end{aligned}$$

$$- B = (e_1, \dots, e_n) \text{ base} \Rightarrow |\psi\rangle = \sum_{i=1}^n \langle e_i | \psi \rangle |e_i\rangle$$

- Operateur adjoint :

$$\Delta A^\dagger : \lambda | \chi \rangle = A | \psi \rangle$$

$$\lambda^* \langle \chi | = \langle \psi | A^\dagger$$

$$\Delta (AB)^\dagger = B^\dagger A^\dagger$$

• Mesure :

- On ne peut mesurer que les valeurs propres d'un opérateur

$$- p(a_n) = |P_n | \psi \rangle|^2 \quad \text{avec } P_n = \sum_{i=1}^{g_n} |a_n^i\rangle \langle a_n^i| \text{ projecteur}$$

- Si on mesure  $|\psi\rangle$  et qu'on trouve  $a_n \Rightarrow |\psi\rangle$  envoyé sur  $E_n$ .

# Fiche révision Méca Q II

## - Evolution temporelle:

$$i\hbar \cdot \frac{d|\psi\rangle}{dt} = \hat{H}|\psi\rangle$$

↳ En projection sur  $\langle x|$  :  $\langle x|\hat{p}|\psi\rangle = \frac{\hbar}{i} \frac{\partial|\psi\rangle}{\partial x}$

$$\Rightarrow i\hbar \frac{\partial\psi(x)}{\partial t} = -\frac{\hbar^2}{2m} \Delta\psi(x) + V\psi(x) \quad (\text{particule libre ds chp V})$$

## - Particule ds champ potentiel infini

$$E_n = \frac{\hbar^2 \pi^2}{2ma^2} \cdot n^2 \quad n \in \mathbb{N}^*$$

$\Rightarrow E_0 \neq 0$  ⊕ energie confinée ≠ si a petit

## - Marche de potentiel

$$\psi(x) = \begin{cases} \psi_I(x) = e^{ikx} + r e^{-ikx} & x < 0 \\ \psi_{II}(x) = t e^{iqx} & x > 0 \end{cases}$$

$$\Rightarrow r = \frac{k-q}{k+q} \quad t = \frac{2k}{k+q}$$

$$R = \left| \frac{dr}{di} \right| = |r|^2 \quad T = \left| \frac{dt}{di} \right| = \frac{q}{k} |t|^2 \quad \Rightarrow R+T = 1.$$

## - Atome d'hydrogène

$$\begin{aligned} \hat{H} &= \frac{\hat{p}^2}{2\mu} - \frac{q^2}{4\pi\epsilon_0\hat{r}} = -\frac{\hbar^2}{2\mu} \Delta - V(r) \\ &= -\frac{\hbar^2}{2\mu} \left[ \frac{1}{r} \frac{\partial^2}{\partial r^2} (r \cdot) - \frac{1}{\hbar^2 r^2} \vec{L}^2 \right] - V(r) \end{aligned}$$

• Moment cinétique  $\vec{L} = \vec{r} \wedge \vec{p}$

↳  $[L_x, L_y] = i\hbar L_z$

↳ Valable aussi pour  $\hat{S}$  et  $\hat{J}$ .

$$\Rightarrow \begin{cases} \hat{L}^2 |l, m\rangle = \hbar^2 l(l+1) |l, m\rangle \\ \hat{L}_z |l, m\rangle = \hbar m |l, m\rangle \end{cases}$$

↳ Fonction propre  $\Psi_{n, l, m}(r, \theta, \varphi) = R_{n, l}(r) \cdot Y_{l, m}(\theta, \varphi)$

$$\text{↳ } g(n) = \sum_{l=0}^{n-1} (2l+1) = n^2$$

⚠ Nonque apport du spin pour avoir bonne description

• Hamiltonien Structure fine

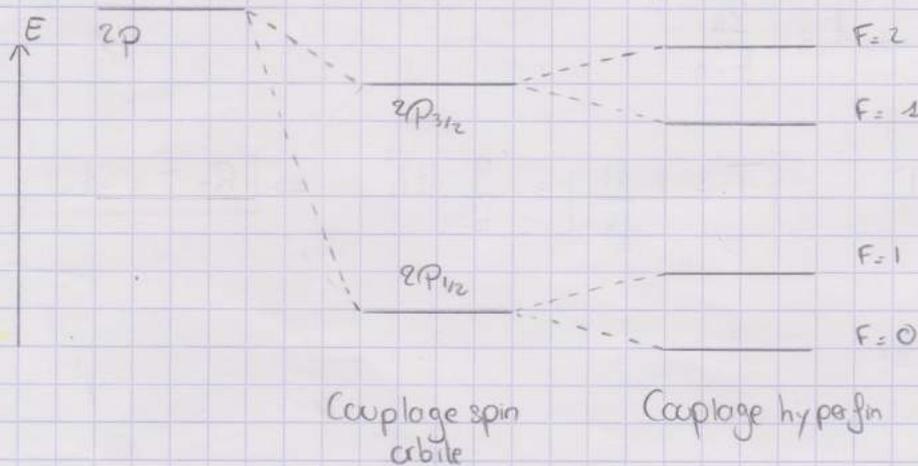
$$\hat{H} = \hat{H}_0 + \hat{V}_{\text{spin-orb}} + \hat{V}_{\text{autre}}$$

↳ couplage spin-orbite:  $\hat{V}_{so} = \alpha \cdot \vec{L} \cdot \vec{S}$

$$\begin{cases} \vec{J} = \vec{L} + \vec{S} \\ \vec{L} \cdot \vec{S} = \frac{1}{2} (\vec{J}^2 - \vec{L}^2 - \vec{S}^2) \end{cases}$$

$$\Rightarrow \hat{V}_{se} |L, S, J\rangle = \frac{\hbar^2}{2} (J(J+1) - L(L+1) - S(S+1))$$

↳  $\hat{V}_{se}$  dépend  $J$ . levée dégénérescence



↳ couplage hyperfin vient des spins des protons

- Atome à plusieurs  $e^-$

monoélectronique

$$\hat{H} = \cancel{E_{en}} + \sum E_{ce^0} + \sum V_{Ne^0} + \sum \sum \cancel{V_{ee}} \approx \sum_i h_i = \sum_i E_{ce^0} + V_{Ne^0}$$

Born Oppenheimer champ moyen Steller / Hartree Fock

## Fiche Neca Q III

⇒ Separation variables  $\Psi(r, \theta, \varphi) = R_{n,l}(r) \cdot Y_{l,m}(\theta, \varphi)$

↳ Hund, Pauli, Kleckowsky

- Molecules diatomiques

- ① exact configuration elec avec noyaux fixes
- ② utilise config pour determiner position noyaux

↳ Noyaux:  $-\frac{\hbar^2}{2\mu} \left( \frac{d^2}{dr^2} - \frac{l(l+1)}{R^2} + E_e(R) - E_{tot} \right) u_{nl}(R) = 0$

↳ minimum en  $E_0 \Rightarrow$  oscillateur harmonique

⇒ niveaux energie:  $\hbar\omega (n_v + 1/2) = E_n$

↳  $E_{rot} = \frac{\hbar^2}{2I} (l+1)l$

- Theorie des perturbations:

- $\hat{H} = \hat{H}_0 + \lambda \hat{W}$
- $E(\lambda) = E_0 + \lambda E_1 + \lambda^2 E_2 + \dots$
- $|\Psi(\lambda)\rangle = |0\rangle + \lambda |1\rangle + \lambda^2 |2\rangle + \dots$

↳ On regarde aux differents ordres et on projette