

# L'oscillateur harmonique

## I Introduction :

Le système le plus simple de l'oscillateur harmonique est décrit par une particule de masse  $m$  se déplaçant dans un potentiel ne dépendant que de  $x$  et de la forme  $V(x) = \frac{1}{2} k x^2$

Dans cette situation la particule se trouve attirée vers le centre où le potentiel est minimum par une force de rappel ne dépendant que de  $x$  et de la forme :  $F = - k x$

En mécanique classique, le mouvement de la particule est décrit par une fonction sinusoidale autour du point  $x=0$  et de pulsation  $\omega = \sqrt{\frac{k}{m}}$

Ce modèle est valable à tout système en mouvement périodique autour de son point d'équilibre.

En P. Q nous avons l'exemple de la vibration moléculaire

On peut résoudre rigoureusement l'équation de Schrödinger et obtenir les fonctions propres (les fonctions d'onde) et les valeurs propres (les énergies des états du système étudié).

- L'étude classique consiste à résoudre l'équation fondamentale

de la dynamique d'un système constituée par une masse accrochée à un ressort et en mouvement de va et de vient autour de son point d'équilibre. ②

## II d'Hamiltonien quantique

### 1) Propriétés générale:

$$H = \frac{P^2}{2m} + V(X) = \frac{P^2}{2m} + \frac{1}{2} k X^2 = \frac{1}{2m} P^2 + \frac{1}{2} m \omega^2 X^2$$

Les opérateurs  $X$  et  $P$  vérifient la relation de commutation

$$[X, P] = i\hbar$$

$H$  étant indépendant du temps, l'étude quantique se ramène à la résolution de l'équation aux valeurs propres:

$$H|\varphi\rangle = E|\varphi\rangle$$

En représentation  $\{|n\rangle\}$ :

$$\langle n|H|\varphi\rangle = E\langle n|\varphi\rangle = E\varphi(n)$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2}{\partial n^2} \varphi(n) + \frac{1}{2} m \omega^2 \varphi(n) = E \varphi(n)$$

On se rappelle de ces 3 propriétés

- $E$  est toujours positive (voir cours précédent)
- $\varphi(n)$  a une parité bien définie (voir cours précédent)
- Le spectre des états liés est discret et chaque valeur propre est non dégénérée (voir cours précédent)

2) Quantification canonique, opérateurs création et annihilation

2-a) Les opérateurs  $\hat{X}$  et  $\hat{P}$

Nous connaissons déjà les opérateurs  $X$  et  $P$ ;  $X$  et  $P$  sont hermitiques (cours n°15 fondamentaux de la MQ II, bases continues).

On introduit les opérateurs  $\hat{X}$  et  $\hat{P}$  sans dimension.

$$\hat{X} = \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} X : \frac{\sqrt{[M][T^{-1}]}}{[M][L^2][T^{-1}]} X = \frac{X}{[L]} : \text{sans dimension}$$

$$\hat{P} = \frac{1}{\sqrt{m\hbar\omega}} P : \frac{P}{\sqrt{[H][H][L^2][T^{-1}][T^{-2}]}} = \frac{P}{[H][L][T^{-1}]} : \text{sans dim.}$$

$$[\hat{X}, \hat{P}] = \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} \times \frac{1}{\sqrt{m\omega\hbar}} [X, P] = i\hbar \times \frac{1}{\hbar} = i$$

$$H = \frac{P^2}{2m} + \frac{1}{2} m\omega^2 X^2 = \frac{m\hbar\omega}{2m} \hat{P}^2 + \frac{1}{2} m\omega^2 \frac{\hbar}{m\omega} \hat{X}^2 = \frac{1}{2} \hbar\omega (\hat{P}^2 + \hat{X}^2)$$

$$= \frac{1}{2} \hbar\omega \hat{H}$$

$$\text{et } \hat{H} = \frac{1}{2} (\hat{P}^2 + \hat{X}^2)$$

Nous allons chercher des solutions de l'équation aux valeurs propres  $\hat{H} |\varphi_v\rangle = v |\varphi_v\rangle$  avec  $v$  est sans dimension, c'est une valeur propre discrète en continue.

2-b) Les opérateurs  $a, a^\dagger$  et  $N$

$$\text{posons } \hat{X} = \frac{1}{\sqrt{2}} (a^\dagger + a) \text{ et } \hat{P} = \frac{i}{\sqrt{2}} (a^\dagger - a)$$

$\hat{X}$  et  $\hat{P}$  sont hermitiques au même titre que  $X$  et  $P$

$a$  et  $a^\dagger$  ne sont pas hermitiques, l'un est l'adjoint de l'autre. (4)

avec  $[a, a^\dagger] = 1$  et  $[a^\dagger, a] = -1$  évidemment

$$\begin{aligned} \hat{a}^\dagger \hat{a} &= \frac{1}{2} (\hat{X} - i\hat{P}) (\hat{X} + i\hat{P}) = \frac{1}{2} (\hat{X}^2 + \hat{P}^2) + \frac{1}{2} i [\hat{X}, \hat{P}] \\ &= \frac{1}{2} (\hat{X}^2 + \hat{P}^2) + \frac{1}{2} \end{aligned}$$

$$\text{d'où } \hat{a}^\dagger \hat{a} + \frac{1}{2} = \hat{H}$$

Introduisons l'opérateur  $N = \hat{a}^\dagger \hat{a}$  avec  $N^\dagger = (\hat{a}^\dagger \hat{a})^\dagger = \hat{a}^\dagger \hat{a} = N$

\* Par rappel  $(AB)^\dagger = B^\dagger A^\dagger$

Donc,  $N$  est hermitique et  $H = N + \frac{1}{2}$  et les vecteurs propres de  $H$  sont aussi vecteurs propres de  $N$ .

\*  $N$  ne commute pas avec  $a$  et  $a^\dagger$

$$[N, a] = [\hat{a}^\dagger \hat{a}, a] = \hat{a}^\dagger \underbrace{[a, a]}_{=0} + [\hat{a}^\dagger, a] a = -a$$

$$[N, a^\dagger] = [\hat{a}^\dagger \hat{a}, a^\dagger] = \hat{a}^\dagger [a, a^\dagger] + [\hat{a}^\dagger, a^\dagger] a = a^\dagger$$

Par hypothèse, on modifie l'équation aux valeurs propres impliquant l'hamiltonien par une autre impliquant  $N$ .

$$\text{On écrit: } N |\varphi_\nu\rangle = \nu |\varphi_\nu\rangle$$

Après résolution de cette dernière, tenant compte que  $|\varphi_\nu\rangle$  est vecteur propre de  $\hat{H}$ , nous écrivons la valeur propre de  $\hat{H}$  en ajoutant  $\frac{1}{2}$ : la valeur propre de  $\hat{H}$  est:  $(\nu + \frac{1}{2})$ .

$|\varphi_\nu\rangle$  est aussi vecteur propre de  $H$  et associée à la valeur propre  $h\nu(\nu + \frac{1}{2})$ .

### 3) Détermination du spectre:

(5)

Lemme 1: Les valeurs propres  $\nu$  de l'opérateur  $N$  sont positives ou nulles.

dem: Soit  $|\varphi_\nu\rangle$  vecteur propre de  $N$

Calculons la norme de  $a|\varphi_\nu\rangle$

$$\|a|\varphi_\nu\rangle\|^2 = \langle\varphi_\nu|a^\dagger a|\varphi_\nu\rangle = \langle\varphi_\nu|N|\varphi_\nu\rangle = \nu$$

la norme est toujours positive ou nulle

Lemme 2: Soit  $|\varphi_\nu\rangle$  est vecteur propre de  $N$  associé à  $\nu$

1) si  $\nu=0$  alors le  $\ker a|\varphi_{\nu=0}\rangle = 0$

2) si  $\nu>0$  le  $\ker a|\varphi_\nu\rangle$  est vecteur propre de  $N$  associé à la valeur propre  $(\nu-1)$

Dem: On sait que  $\nu$  est la norme du vecteur  $a|\varphi_{\nu=0}\rangle$

alors si la norme est nulle, le vecteur l'est aussi

$$\text{Soit } a|\varphi_\nu\rangle = 0, \quad a^\dagger a|\varphi_\nu\rangle = N|\varphi_\nu\rangle = 0$$

Cette équation est vraie pour tout vecteur nul, ils sont les vecteurs propres de  $N$  avec la valeur propre  $\nu=0$

Soit  $\nu>0$  et  $a|\varphi_\nu\rangle$  est non nul.

Montrons que  $a|\varphi_\nu\rangle$  est vecteur propre de  $N$  et calculons sa valeur propre:

$$[N, a]|\varphi_\nu\rangle = N a|\varphi_\nu\rangle - a N|\varphi_\nu\rangle = -a|\varphi_\nu\rangle$$

$$\begin{aligned} \text{d'où } N a|\varphi_\nu\rangle &= a N|\varphi_\nu\rangle - a|\varphi_\nu\rangle = a\nu|\varphi_\nu\rangle - a|\varphi_\nu\rangle \\ &= (\nu-1) a|\varphi_\nu\rangle \end{aligned}$$

$$N a|\varphi_\nu\rangle = (\nu-1) a|\varphi_\nu\rangle$$

Lemme III : soit  $|\varphi_v\rangle$  un vecteur propre de  $N$ , non nul

- 1)  $a^\dagger |\varphi_v\rangle$  est toujours non nul
- 2)  $a^\dagger |\varphi_v\rangle$  est vecteur propre de  $N$  associé à la valeur propre  $v+1$

Dem :

$$1) \quad \|a^\dagger |\varphi_v\rangle\|^2 = \langle \varphi_v | a a^\dagger | \varphi_v \rangle = \langle \varphi_v | a^\dagger a + 1 | \varphi_v \rangle$$

$$= \langle \varphi_v | N + 1 | \varphi_v \rangle = v + 1$$

Par rappel  $[a^\dagger, a] = a^\dagger a - a a^\dagger = -1$

$$\text{d'où } a a^\dagger = a^\dagger a + 1$$

$$\text{on } [a, a^\dagger] = 1 = a a^\dagger - a^\dagger a = 1 \text{ et } a a^\dagger = a^\dagger a + 1 = N + 1$$

D'après lemme 1,  $v$  est toujours  $\geq 0$ , ainsi, on peut dire que  $v+1$  est toujours positif, d'où le vecteur  $a^\dagger |\varphi_v\rangle$  est toujours non nul quelque soit  $v$  (la valeur propre de  $N$ ).

$$2) [N, a^\dagger] |\varphi_v\rangle = a^\dagger |\varphi_v\rangle$$

$$N a^\dagger |\varphi_v\rangle - a^\dagger N |\varphi_v\rangle = a^\dagger |\varphi_v\rangle$$

$$N a^\dagger |\varphi_v\rangle = a^\dagger N |\varphi_v\rangle + a^\dagger |\varphi_v\rangle = a^\dagger v |\varphi_v\rangle + a^\dagger |\varphi_v\rangle$$

$$= (v+1) a^\dagger |\varphi_v\rangle$$

$$\text{d'où } N a^\dagger |\varphi_v\rangle = (v+1) a^\dagger |\varphi_v\rangle$$

$a^\dagger |\varphi_v\rangle$  est vecteur propre de  $N$  avec la valeur propre  $v+1$ .

4) Le spectre de  $N$  est constitué d'entiers positifs

Considérons  $v$  est demi-entier est  $v$  est une valeur propre de  $N$  associé au vecteur propre  $|\varphi_v\rangle$

$$\text{d'où } m < v < m+1 \text{ et } m \text{ est entier } m \in \mathbb{N}$$

Ainsi,  $a|\phi_0\rangle$  est un vecteur propre de  $N$  associé à  $\nu$

(7)

$$a|\phi_0\rangle = \dots = \nu \cdot 1$$

$$a^2|\phi_0\rangle = \dots = \nu \cdot m$$

D'après Lemme II

faisons maintenant agir  $a$  sur le ket  $a^m|\phi_0\rangle$ .

$\nu - m > 0$  d'après l'hypothèse initiale, d'après Lemme II, l'action de  $a$  sur  $a^m|\phi_0\rangle$  donne un vecteur propre de  $N$  non nul et de valeur propre  $\nu - m - 1$ .

Or  $\nu - m - 1$  est négative par hypothèse. ( $n < \nu < m+1$ )

On constate que si  $\nu$  est demi-entier, on construit un ket propre de  $N$  de valeur propre négative (ce ket est non nul).

D'après Lemme I, les valeurs propres de  $N$  sont  $\geq 0$ . Ainsi, on rejette l'hypothèse de  $\nu$  non-entier!!

En conclusion:  $\nu$  est toujours un entier positif non nul. ( $\nu \in \mathbb{N}$ )

si on prend  $\nu = m$

$a^m|\phi_0\rangle$  est vecteur propre non nul de  $N$  associé à la valeur propre  $\nu - m = 0$  et  $a^{m+1}|\phi_0\rangle = 0$

Ainsi, l'action répétée de l'opérateur  $a$  sur le vecteur  $|\phi_0\rangle$  est limitée quand  $m$  est un entier sans pour autant obtenir un vecteur propre de  $N$  associé à une valeur propre négative.

Si  $a^m|\phi_0\rangle$  est un vecteur propre de  $N$  associé à la valeur propre nulle.