## Mécanique quantique – L3

Pierre-François Cohadon - Tristan Villain - Qinhan Wang

## TD 12: Perturbations stationnaires

## Oscillateurs harmoniques couplés

On considère deux particules de même masse m soumises au même potentiel harmonique 1D de pulsation  $\omega$ . Le Hamiltonien du système des 2 particules s'écrit :

$$\hat{H}_0 = \frac{\hat{p}_1^2}{2m} + \frac{1}{2}m\omega^2\hat{x}_1^2 + \frac{\hat{p}_2^2}{2m} + \frac{1}{2}m\omega^2\hat{x}_2^2$$

- 1. Rappeler l'expression des opérateurs création  $\hat{a}_i^{\dagger}$  et annihilation  $\hat{a}_i$  associés à la particule i (i=1,2). Donner l'expression de  $\hat{H}_0$  en fonction de ces opérateurs.
- 2. Quelles sont les niveaux d'énergie du système des 2 particules? Préciser le degré de dégénérescence de chacun de ces niveaux. Préciser également l'expression des vecteurs propres associés à ces énergies en fonction des vecteurs propres des hamiltoniens des particules isolées.

On tient maintenant compte d'un terme d'interaction entre les 2 oscillateurs que l'on suppose de la forme :

$$\hat{W} = gm\omega^2 \hat{x}_1 \hat{x}_2$$
 avec  $|g| \le 1$ .

Dans un premier temps, on traite ce terme en **perturbation** de  $\hat{H}_0$ .

- 3. Exprimer  $\hat{W}$  en fonction des opérateurs  $\hat{a}_i^{\dagger}$  et  $\hat{a}_i$ .
- 4. Montrer que la correction à l'énergie du niveau fondamental s'écrit, au second ordre en perturbation :

$$\Delta E_0^{(2)} = -\frac{1}{8}g^2\hbar\omega.$$

Commenter le signe de  $\Delta E_0^{(2)}$ .

5. Montrer que le premier niveau excité du système non-perturbé donne naissance à 2 niveaux d'énergie dont les énergies sont, au premier ordre en perturbation :

$$E_{1,\pm}^{(1)} = 2\hbar\omega \left(1 \pm \frac{g}{4}\right).$$

On ne cherchera pas à déterminer les états correspondants.

6. Montrer que le deuxième niveau excité donne quant à lui naissance à 3 niveaux dont les énergies sont, au premier ordre en perturbation :

$$E_{2,0}^{(1)} = 3\hbar\omega$$
 et  $E_{2,\pm}^{(1)} = 3\hbar\omega \left(1 \pm \frac{g}{3}\right)$ .

1

On procède maintenant à un **traitement exact** du terme de couplage. Pour cela, on introduit les opérateurs :

$$\hat{x}_{+} = \frac{1}{\sqrt{2}} (\hat{x}_{1} + \hat{x}_{2})$$
 et  $\hat{x}_{-} = \frac{1}{\sqrt{2}} (\hat{x}_{1} - \hat{x}_{2})$ 

- 7. Exprimer le hamiltonien  $\hat{H}_0 + \hat{W}$  du système en fonction de  $\hat{x}_+$  et  $\hat{x}_-$  et des opérateurs impulsion associés  $\hat{p}_+$  et  $\hat{p}_-$ .
- 8. En déduire les énergies exactes du système des 2 oscillateurs couplés et comparer les résultats exacts à ceux du traitement en perturbation.
- 9. Discuter l'analogie de la méthode employée pour la résolution exacte avec le traitement classique usuel. Comment appelle-t-on  $\hat{x}_+$  et  $\hat{x}_-$ ? Préciser les similitudes et les différences entre les traitements classique et quantique.

## Formulaire:

• Sous l'action d'une perturbation stationnaire  $\hat{W}$ , l'énergie d'un niveau non dégénéré (état non perturbé  $|n\rangle$ , énergie  $E_n$ ) s'écrit au second ordre en perturbation :

$$E_n^{(2)} = E_n + \langle n | \hat{W} | n \rangle + \sum_{n' \neq n} \frac{|\langle n' | \hat{W} | n \rangle|^2}{E_n - E_{n'}}$$

où les  $|n'\rangle$  sont les autres états non perturbés du système (d'énergie  $E_{n'}$ ).

• Matrices de Pauli :

$$\widehat{\sigma}_x = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$$
  $\widehat{\sigma}_y = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$   $\widehat{\sigma}_z = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$