

# Mécanique quantique – L2

Antoine Bourget – Alain Comtet - Antoine Tilloy

Séance du 5 Décembre 2014 - [www.lkb.ens.fr/rubrique327](http://www.lkb.ens.fr/rubrique327)

## TD 8 : Potentiels à une dimension

---

### 1 Transmission par un potentiel périodique

On considère une particule de masse  $m$  se déplaçant dans un potentiel  $V(x)$  tel que :

$$\begin{aligned} x &\in \left[-\frac{d}{2}, \frac{d}{2}\right] & V(x) &\neq 0 \\ x &\notin \left[-\frac{d}{2}, \frac{d}{2}\right] & V(x) &= 0. \end{aligned}$$

1. Écrire l'équation de Schrödinger stationnaire d'énergie  $E = \frac{\hbar^2 k^2}{2m}$ .
2. On considère les états stationnaires de diffusion

$$\begin{aligned} x < -d/2 & \quad \psi_l(x) = e^{ikx} + r(k)e^{-ikx} \\ x > d/2 & \quad \psi_l(x) = t(k)e^{ikx}. \end{aligned}$$

En utilisant la conservation du courant montrer que  $|r(k)|^2 + |t(k)|^2 = 1$ . Donner l'interprétation physique des coefficients  $r(k)$  et  $t(k)$ .

La phase du coefficient de transmission  $t(k) = |t(k)|e^{i\delta}$  est appelée déphasage.

3. On suppose dorénavant le potentiel symétrique  $V(x) = V(-x)$ . Quelle est l'interprétation de la solution

$$\begin{aligned} x < -d/2 & \quad \psi_r(x) = t(k)e^{-ikx} \\ x > d/2 & \quad \psi_r(x) = e^{-ikx} + r(k)e^{ikx}. \end{aligned}$$

4. Soient  $\psi_1$  et  $\psi_2$  deux solutions de même énergie de l'équation de Schrödinger. On définit le Wronskien des deux solutions par l'expression  $W(x) = \psi_1' \psi_2 - \psi_1 \psi_2'$ . Montrer que  $W(x)$  est indépendant de  $x$  et non nul si les deux solutions sont linéairement indépendantes. Calculer le Wronskien de  $\psi_l$  et  $\psi_r$  et montrer que

$$r(k) = \pm i|r|e^{i\delta}$$

5. On étudie la diffusion d'une particule par le potentiel périodique

$$U(x) = \sum_{p \in \mathbb{Z}} V(x - pd)$$

En utilisant le théorème de Bloch, montrer que les fonctions propres communes de  $\hat{H} = \frac{\hat{p}^2}{2m} + \hat{U}$  et de l'opérateur de translation  $\hat{T}_d$  satisfont

$$\begin{aligned} \psi(x+d) &= e^{iqd} \psi(x) \\ \psi'(x+d) &= e^{iqd} \psi'(x). \end{aligned}$$

6. Décomposer ces fonctions propres sur la base  $\psi_r, \psi_l$  et en déduire que

$$\cos qd = \frac{t^2 - r^2}{2t} e^{ikd} + \frac{1}{2t} e^{-ikd} \quad (1)$$

7. En utilisant la question 4 montrer que

$$\cos qd = \frac{\cos(kd + \delta)}{|t|} \quad (2)$$

Pourquoi les états de nombre d'onde  $k$  tel que  $kd + \delta = 2n\pi$  ne sont-ils pas dans le spectre ? Discuter qualitativement les états accessibles.

8. Application : calculer  $t(k)$  et  $r(k)$  dans le cas d'une série de barrières delta telle que

$$V(x) = \frac{\hbar^2 \mu}{2m} \delta(x) \quad (3)$$

et retrouver la structure de bandes obtenue au TD 7.

## 2 Localisation d'Anderson

1. Pour une barrière de potentiel de support borné  $[-\frac{d}{2}, \frac{d}{2}]$  on définit les états de diffusion

$$\begin{aligned} x < -\frac{d}{2} & \quad \psi(x) = ae^{ikx} + be^{-ikx} \\ x > \frac{d}{2} & \quad \psi(x) = ce^{ikx} + de^{-ikx} \end{aligned}$$

Vérifier que les amplitudes de part et d'autre de la barrière sont reliées par la relation

$$\begin{pmatrix} c \\ d \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{1}{t} & -\frac{\bar{r}}{t} \\ -\frac{r}{t} & \frac{1}{t} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} a \\ b \end{pmatrix}$$

2. On considère deux potentiels disjoints  $V_1$  et  $V_2$  de supports bornés. On note  $d$  la distance séparant les supports des deux potentiels et on considère l'évolution d'une particule dans le potentiel  $V = V_1 + V_2$ .

Montrer que le coefficient de transmission de la barrière est

$$t = \frac{t_1 t_2 e^{ikd}}{1 - r_1 r_2 e^{2ikd}}$$

3. *Transmission par un potentiel désordonné.* On considère une succession de potentiels identiques séparés d'une distance aléatoire. On désigne par  $d_n$  la distance séparant le potentiel  $n$  du potentiel  $n + 1$ . On supposera la variable aléatoire  $\phi_n = kd_n$  équirépartie sur  $[0, 2\pi]$ . Montrer que la probabilité de transmission satisfait la relation de récurrence aléatoire

$$T_{n+1} = \frac{T_1 T_n}{|1 - r_1 r_n e^{2i\phi_n}|^2}$$

En moyennant sur  $\phi_n$  montrer que

$$\langle \ln T_{n+1} \rangle = \langle \ln T_n \rangle + \ln T_1$$

En déduire  $\langle \ln T_n \rangle$ .

On admettra que pour  $\alpha < 1$

$$\int_0^{2\pi} \ln(1 + \alpha e^{i\phi}) d\phi = 0$$