Soluzioni esercizi Meccanica Quantistica

Grufoony
https://github.com/Grufoony/Fisica_UNIBO

26 gennaio 2022

Esercizio 1 (esame del 09/01/2017)

Una molecola di idrogeno ionizzata può essere descritta come un sistema unidimensionale formato da un singolo elettrone soggetto al potenziale

$$U(x) = -\frac{\hbar^2 \Omega}{m} \left[\delta(x-a) + \delta(x+a)\right]$$

ove $a > 0$ è la semidistanza dei due protoni pensati fissi e $\Omega > 0$ ha le dimensioni di una lunghezza inversa. Trovare gli autovalori e le autofunzioni dell'energia dello spettro discreto.

Scriviamo subito l'equazione di Schroedinger

$$\frac{d^2\Phi}{dx^2} + \left\{k^2 - 2\Omega\left[\delta(x-a) + \delta(x+a)\right]\right\}\Phi = 0$$

La soluzione è nota

$$\Phi^{\pm}(x) = \begin{cases} A^{\pm}e^{ikx} + B^{\pm}e^{-ikx} & x < -a \\ C^{\pm}e^{ikx} + D^{\pm}e^{-ikx} & -a < x < a \\ E^{\pm}e^{ikx} + F^{\pm}e^{-ikx} & a < x \end{cases}$$

Notiamo che il potenziale ha partità definita $U(-x) = U(x)$ allora possiamo imporre la condizione $\Phi^{\pm}(-x) = \pm\Phi^{\pm}(x)$, ottenendo

$$\begin{cases} E^{\pm} = \pm A^{\pm} \\ F^{\pm} = \pm B^{\pm} \\ D^{\pm} = \pm C^{\pm} \end{cases}$$

La funzione assume ora la forma più semplice

$$\Phi^{\pm}(x) = \begin{cases} C^{\pm}\left(e^{ik|x|} \pm e^{-ik|x|}\right) & |x| < a \\ \sigma_{\pm}(x)\left[A^{\pm}e^{ik|x|} + B^{\pm}e^{-ik|x|}\right] & a < |x| \end{cases}$$

Notiamo però che la funzione d'onda non può esplodere all'infinito, quindi necessariamente si avrà $A^{\pm} = 0$ e, riscalando $B^{\pm} = B^{\pm}e^{ika}$

$$\Phi^{\pm}(x) = \begin{cases} C^{\pm}\left(e^{ik|x|} \pm e^{-ik|x|}\right) & |x| < a \\ \sigma_{\pm}(x)B^{\pm}e^{-ik(|x|-a)} & a < |x| \end{cases}$$

Ora imponiamo la continuità della funzione e della sua derivata

$$\begin{cases} \sigma_{\pm}(x)B^{\pm} = C^{\pm}\left(e^{ika} \pm e^{-ika}\right) \\ -\sigma_{\pm}(x)B^{\pm} - C^{\pm}\left(e^{ika} \mp e^{-ika}\right) = \frac{2i\Omega}{k}\sigma_{\pm}(x)B^{\pm} \end{cases} \tag{1}$$

Si può riscrivere il tutto nella forma

$$\begin{cases} \sigma_{\pm}(x)B^{\pm} = C^{\pm}\left(e^{ika} \pm e^{-ika}\right) \\ \sigma_{\pm}(x)B^{\pm}\left(1+\frac{2i\Omega}{k}\right) = C^{\pm}\left(e^{-ika} \mp e^{ika}\right) \end{cases} \tag{2}$$

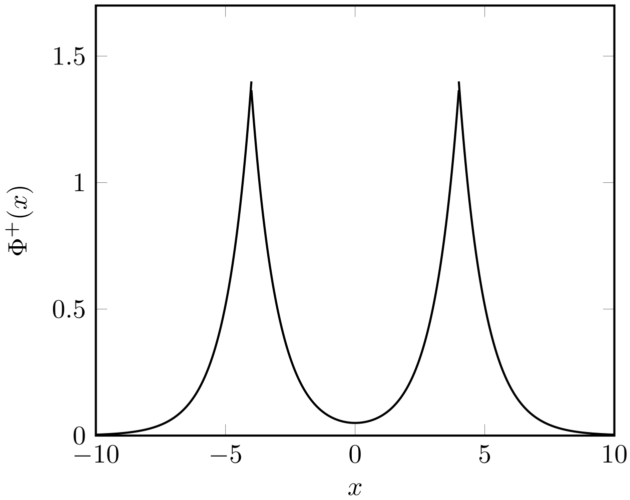
Dividendo la seconda per la prima si ottiene

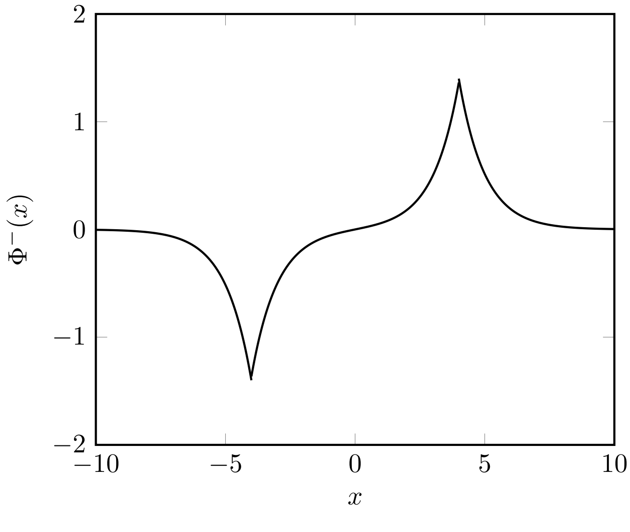
$$\frac{e^{-ika} \mp e^{ika}}{e^{ika} \pm e^{-ika}} = 1 + \frac{2i\Omega}{k}$$

Le soluzioni in k per le due parità sono

$$\begin{cases} \tanh(ika) = -\frac{2i\Omega+k}{k} \\ \tanh(ika) = \frac{k}{2i\Omega+k} \end{cases} \tag{3}$$

Ogni equazione mi fornisce una soluzione quindi, posto $\tilde{k} = ik$, ho due soli livelli energetici corrispondenti ai valori di $\tilde{k}_0^{\pm}$.





Esercizio 1 (esame del 19/06/2017)

Trovare gli autovalori e le auofunzioni dell'energia di una particelle unidimensionale confinata nell'intervallo $0 \le x \le a$ e soggetta al potenziale

$$U(x) = \begin{cases} 0 & 0 \le x < \frac{a}{2} \\ U_0 & \frac{a}{2} \le x \le a \end{cases}$$

ove $U_0 \neq 0$ è una costante con le dimensioni dell'energia.
Suggerimento: Non tentare di risolvere l'equazione trascendente degli autovalori.

Scriviamo subito l'equazione di Schroedinger

$$\frac{d^2\Phi}{dx^2} + \left[k^2 - \frac{2m}{\hbar^2}U(x)\right]\Phi = 0$$

la cui soluzione generale è (con $k'^2 = k^2 - \frac{2m}{\hbar^2}U_0$)

$$\Phi(x) = \begin{cases} A\sin(kx) + B\cos(kx) & 0 \le x < \frac{a}{2} \\ C\sin(k'x) + D\cos(k'x) & \frac{a}{2} \le x \le a \end{cases}$$

e notiamo che $U_0 < 0$ è un caso analogo a $U_0 > 0$ specchiato per $x = \frac{a}{2}$, quindi tratteremo solo il secondo caso dato che il primo avrà la stessa soluzione. Condizione al bordo $\Phi(0) = 0$ che implica $B = 0$. Condizione al bordo $\Phi(a) = 0$ che implica $C\sin(k'a) + D\cos(k'a) = 0$. Poniamo quindi

$$\begin{cases} C = E\cos(k'a) \\ D = -E\sin(k'a) \end{cases}$$

e possiamo riscrivere la soluzione come

$$\Phi(x) = \begin{cases} A\sin(kx) & 0 \le x < \frac{a}{2} \\ E\sin[k'(x-a)] & \frac{a}{2} \le x \le a \end{cases}$$

Continuità della funzione (ponendo $x_k = \frac{ka}{2}$ e $x_{k'} = \frac{k'a}{2}$):

$$A\sin(x_k) = -E\sin(x_{k'})$$

Continuità della derivata:

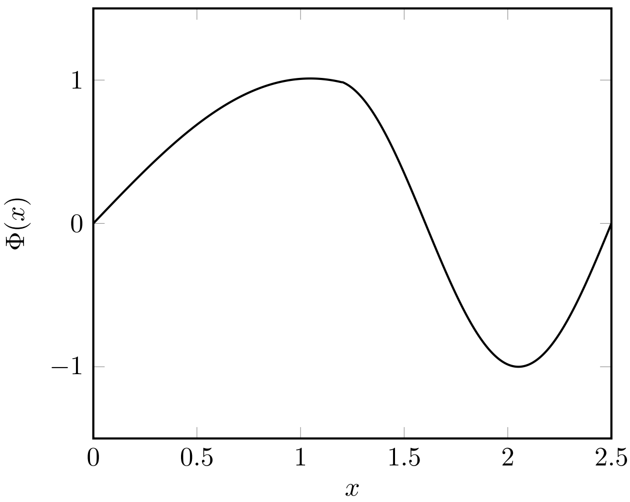
$$Ax_k\cos(x_k) = Ex_{k'}\cos(x_{k'})$$

Dividendo la prima per la seconda si trova l'equazione agli autovalori

$$\frac{\tan(x_k)}{x_k} = -\frac{\tan(x_{k'})}{x_{k'}}$$

che fornisce valori k_n per lo spettro discreto $w_n = \frac{\hbar^2}{2m}k_n^2$, come previsto dal TSS. La soluzione è quindi (con un k_n qualsiasi)

$$\Phi_n(x) = \begin{cases} -E\frac{\sin(x_{k'_n})}{\sin(x_{k_n})}\sin(k_n x) & 0 \le x < \frac{a}{2} \\ E\sin[k'_n(x-a)] & \frac{a}{2} \le x \le a \end{cases}$$



Esercizio 1 (esame del 03/07/2017)

Una particlella è confinata in una regione sferica di raggio R ed è soggetta ad un campo di forza centrale con potenziale

$$U(r) = \begin{cases} 0, & 0 \leq r \leq \frac{R}{2} \\ U_0 & \frac{R}{2} < r \leq R \end{cases} \qquad U_0 \neq 0$$

ove $U_0 > 0$ è una costante con le dimensioni di un'energia. Calcolare gli autovalori e le autofunzioni dell'energia della particella. Suggerimento: Derivare ma non tentare di risolvere l'equazione agli autovalori trascendente.

Scriviamo subito l'equazione di Schroedinger radiale

$$\frac{d^2\chi}{dr^2} + \left[k^2 - \frac{l(l-1)}{r^2} - \frac{2m}{\hbar^2}U(r)\right]\chi = 0$$

la cui soluzione è

$$\chi(r) = \begin{cases} Akrj_l(kr) + Bkrn_l(kr) & 0 \leq r \leq \frac{R}{2} \\ Ck'rj_l(k'r) + Dk'rn_l(k'r) & \frac{R}{2} < r \leq R \end{cases}$$

con $k'^2 = k^2 - \frac{2m}{\hbar^2}U_0$ Condizione al bordo $\chi(0) = 0$ quindi $B = 0$. Continuità della funzione

$$Ak\frac{R}{2}j_l(k\frac{R}{2}) = Ck'\frac{R}{2}j_l(k'\frac{R}{2}) + Dk'\frac{R}{2}n_l(k'\frac{R}{2})$$

Ponendo $x_k = \frac{kR}{2}$, $x_{k'} = \frac{k'R}{2}$, $C = En_l(2x_{k'})$ e $D = -Ej_l(2x_{k'})$ si ottiene

$$\chi(r) = \begin{cases} Akrj_l(kr) & 0 \leq r \leq \frac{R}{2} \\ Ek'r\left[n_l(2x_{k'})j_l(k'r) - j_l(2x_{k'})n_l(k'r)\right] & \frac{R}{2} < r \leq R \end{cases}$$

Continuità della derivata

$$A\left\{x_kj_l(x_k) + x_k^2j_l'(x_k)\right\} = E\left\{n_l(2x_{k'})\left[x_{k'}j_l(x_{k'}) + x_{k'}^2j_l'(x_{k'})\right] - j_l(2x_{k'})\left[x_{k'}n_l(x_{k'}) + x_{k'}^2n_l'(x_{k'})\right]\right\}$$
$$Ax_k^2j_l'(x_k) = E\left[n_l(2x_{k'})x_{k'}^2j_l'(x_{k'}) - j_l(2x_{k'})x_{k'}^2n_l'(x_{k'})\right]$$

I k sono forniti quindi dal sistema di equazioni (risolvibile)

$$\begin{cases} Ax_kj_l(x_k) & = E\left[n_l(2x_{k'})x_{k'}j_l(x_{k'}) - j_l(2x_{k'})x_{k'}n_l(x_{k'})\right] \\ Ax_k^2j_l'(x_k) & = E\left[n_l(2x_{k'})x_{k'}^2j_l'(x_{k'}) - j_l(2x_{k'})x_{k'}^2n_l'(x_{k'})\right] \end{cases}$$

Esercizio 1 (esame del 15/01/2018)

Una particella di massa m è confinata nello semispazio unidimensionale $x \geq 0$ ed è soggetta al potenziale

$$U(x) = \frac{\hbar^2}{m}\Omega\delta(x-a)$$

ove $a > 0$ e $\Omega \neq 0$ sono costanti con le dimensioni di una lunghezza ed una lunghezza inversa, rispettivamente. Trovare gli autovalori e le autofunzioni della energia.

Scriviamo subito l'equazione di Schroedinger

$$\frac{d^2}{dx^2}\Phi + \left\{k^2 + 2\Omega\delta(x-a)\right\}\Phi = 0$$

La soluzione generica è

$$\Phi(x) = \begin{cases} A\sin(kx) + B\cos(kx) & 0 < x < a \\ C\sin(kx) + D\cos(kx) & a < x \end{cases}$$

Condizioni al bordo $\Phi(0) = 0$ quindi $B = 0$. Imponiamo ora la continuità

$$\begin{cases} A\sin(ka) = C\sin(ka) + D\cos(ka) \\ Ck\cos(ka) - Dk\sin(ka) - Ak\cos(ka) = 2\Omega A\sin(ka) \end{cases}$$

Facendo qualche conto si ottiene

$$\begin{cases} A = C + D\cot(ka) \\ Ck - Dk\tan(ka) - Ak = 2\Omega A\tan(ka) \end{cases}$$

I k_n sono definiti quindi dall'equazione

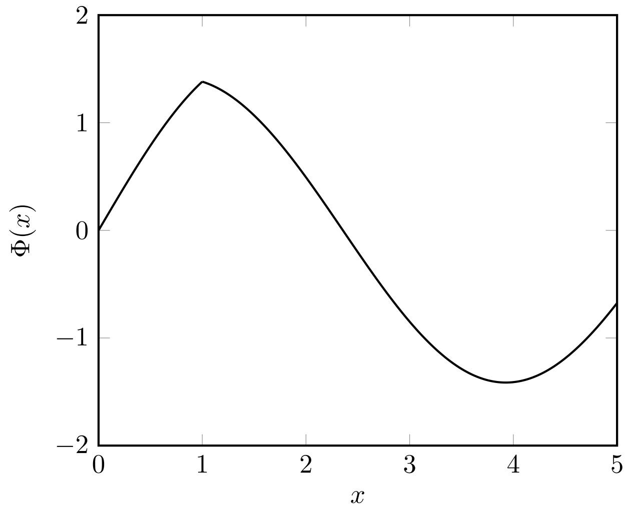
$$\frac{Dk}{2\Omega} = -\frac{C\tan(ka) + D}{\tan(ka) + \cot(ka)}$$

e i livelli energetici sono dati da

$$w_n = \frac{\hbar^2}{2m}k_n^2$$

La funzione d'onda è infine

$$\Phi(x) = \begin{cases} [C + D\cot(ka)]\sin(kx) & 0 < x < a \\ C\sin(kx) + D\cos(kx) & a < x \end{cases}$$



Esercizio 2 (esame del 18/06/2019)

Trovare le espressioni dei coefficienti di riflessione e trasmissione della barriera di potenziale unidimensionale

$$U8x) = \frac{\hbar^2}{m}\Omega\left[\delta(x) - \delta(x-a)\right]$$

ove $a > 0$ e $\Omega > 0$ sono costanti con le dimensioni di una lunghezza ed una lunghezza inversa, rispettivamente.

Supponiamo una soluzione del tipo

$$\Phi(x) = \begin{cases} e^{ikx} + r_k e^{-ikx} & x < 0 \\ Ae^{ikx} + Be^{-ikx} & 0 < x < a \\ t_k e^{ik(x-a)} & a < x \end{cases}$$

Impongo la continuità della funzione

$$1 + r_k = A + B$$
$$Ae^{ika} + Be^{-ika} = t_k$$

e la continuità della derivata prima

$$ik(A - B) - ik(1 - r_k) = 2\Omega(1 + r_k)$$
$$ikt_k - ik(Ae^{ika} - Be^{-ika}) = -2\Omega t_k$$

Usando le precedenti relazioni è possibile ricavare i coefficienti

$$r_k = \frac{\Omega - ikB}{ik - \Omega}$$
$$t_k = -ik\frac{B}{\Omega}e^{-ika}$$