

# Neskončna potencialna jama

Rok Bohinc

26. februar 2008

- Pokaži, da imajo lastne funkcije dobro določeno parnost - so ali sode ali lihe, če je potencial sod  $V(-x) = V(x)$  in so lastna stanja nedegenerirana

Napišimo Schrodingerjevo enačbo:

$$\left(-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2}{\partial x^2} + V(x)\right)\psi(x) = E\psi(x)$$

Če namesto argumenta  $x$  pišemo argument  $-x$  in upoštevamo, da je potencial  $V(x)$  soda funkcija, dobimo sledečo enačbo:

$$\left(-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2}{\partial x^2} + V(x)\right)\psi(-x) = E\psi(-x)$$

Očitno imata funkciji  $\psi(x)$  in  $\psi(-x)$  enako energijo. Torej sta ti dve funkciji enaki do faktorja z absolutno vrednostjo ena natančno. To pa sledi iz tega, da če hočemo izračunati vrjetnost, da se delec nahaja na nekem območju, moremo vzeti absolutni kvadrat funkcije  $\Rightarrow P = \int |\psi(x)|^2 dx$ .

Če sedaj predpostavimo, da stanja niso degenerirana lahko napišemo  $\psi(x) = \alpha\psi(-x)$  oziroma  $\psi(-x) = \alpha\psi(x)$ . Vstavimo  $\psi(x)$  iz prve enačbe v drugo dobimo:

$$\psi(-x) = \alpha^2\psi(-x)$$

$$\alpha = \pm 1$$

Naredimo sklep, da če imamo potencial, ki je sod, je lastna funkcija ali soda ali liha.

- Poišči lastne energije in lastne funkcije delca v neskončni potencialni jami z dolžino  $a$ .

Poiščimo lastne energije  $E$  in lastne funkcije  $\psi(x)$  neskončne potencialne jame s pomočjo stacionarne Schrodingerjeve:

$$\left(-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2}{\partial x^2} + V(x)\right)\psi(x) = E\psi(x)$$

V našem primeru ima potencial sledečo obliko

$$V(x) = \begin{cases} 0; & |x| < \frac{a}{2} \\ \infty; & \text{sicer} \end{cases}$$

Torej, če rešujemo stacionarno Schrodingerjevo enačbo območju  $|x| < \frac{a}{2}$  dobimo preprosto diferencialno enačbo oblike:  $-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2}{\partial x^2} \Psi(x, t) = E\Psi(x, t)$ , katere rešitve so

$$\psi_1(x) = A \sin kx + B \cos kx ; \quad k = \sqrt{\frac{2mE}{\hbar^2}}$$

Sedaj pa upoštevamo, da more biti  $\psi(x) = 0$  na območju  $|x| > \frac{a}{2}$ . To ugotovitev pride iz razmisleka, da delec ne more imeti neskončne energije  $E$ . Zato moremo nujno postaviti valovno funkcijo na nič, kjer je potenciala neskončna. Edino tako lahko zadušimo člen  $V\psi$  v stacionarni Schrodingerjevi enačbi. Tako lahko zapišemo:

$$\psi_2(x) = 0; |x| \geq \frac{a}{2}$$

$$\psi \text{ more biti zvezna zato je } \psi_1\left(\pm \frac{a}{2}\right) = 0$$

Z upoštevanjem robnih pogojev dobimo  $k_n = \frac{\pi}{a}n$ , pri čemer more biti  $n$  liho število za  $\psi_n(x) = A \cos(k_n x)$  in sodo število za  $\psi_n(x) = B \sin(k_n x)$ . Konstanti  $A$  in  $B$  dobimo iz pogoja, da more biti valovna funkcija normirana:

$$A^2 \int_{-\frac{a}{2}}^{\frac{a}{2}} \cos^2 \frac{2\pi n}{a} x = A^2 \frac{a}{2} = 1 \Rightarrow A = \sqrt{\frac{2}{a}} = B$$

Delec v neskončni potencialni jami z dolžino  $a$  ob času  $t = 0$  opišemo z valovno funkcijo

$$\psi(x) = C \left( \cos \frac{\pi x}{a} + \frac{1}{2} \sin \frac{2\pi x}{a} \right).$$

- Izračunaj časovni razvoj valovne funkcije.
- Kako se s časom spreminja verjetnost, da se delec nahaja v desni polovici potencialne jame?
- Izračunaj časovno odvisnost pričakovane vrednosti položaja in gibalne količine delca.
- Kako sta ti dve količini povezani?

Razvijmo najprej funkcijo  $\psi(x)$  po lastnih funkcijah  $\psi_n(x)$ . Hitro lahko opazimo, da je naša funkcija linearna kombinacija prvih dveh lastnih funkcij  $\psi_1(x)$  in  $\psi_2(x)$ .

$$\psi(x) = C \left( \sqrt{\frac{a}{2}} \psi_1(x) + \frac{1}{2} \sqrt{\frac{a}{2}} \psi_2(x) \right)$$

Konstanto  $C$  določimo s tem, da more biti  $\psi(x)$  normirana.

$$C^2 \int \left( \frac{a}{2} \psi_1^2 + \frac{a}{4} \psi_1 \psi_2 + \frac{a}{8} \psi_2^2 \right) dx = C^2 \frac{a}{2} \int \psi_1^2 dx + C^2 \frac{a}{8} \int \psi_2^2 dx = C^2 \frac{a}{2} + C^2 \frac{a}{8} = 1$$

Tu smo upoštevali ortonormiranost lastnih funkcij: integral mešanega člena je nič, integral kvadratov pa ena.

$$C = \sqrt{\frac{8}{5a}}$$

Če hočemo vedeti kako se funkcija razvija s časom potem moremo vsaki lastni funkciji zraven "pripopat"  $\exp \frac{-iE_n t}{\hbar}$ .

$$\Psi(x, t) = \sqrt{\frac{4}{5}} \left( \psi_1(x) e^{\frac{-iE_1 t}{\hbar}} + \frac{1}{2} \psi_2(x) e^{\frac{-iE_2 t}{\hbar}} \right)$$

- *Kako se s časom spreminja verjetnost, da se delec nahaja v desni polovici potencialne jame?*

V splošnem velja  $E_m = \frac{\hbar^2 k^2}{2m} = \frac{\hbar^2 \pi^2 n^2}{2ma^2}$ .  
Za lažje računanje izrazimo  $E_2$  z  $E_1 \rightarrow E_2 = 4E_1$

Da izračunamo kako se s časom spreminja verjetnost, da se delec nahaja v desni polovici potencialne jame, moremo integrirati vrjetnostno gostoto od 0 do  $a/2$ .

$$\begin{aligned} \int_0^{\frac{a}{2}} \Psi^*(x,t)\Psi(x,t)dx &= \frac{4}{5} \int_0^{\frac{a}{2}} \left( \psi_1(x)e^{\frac{iE_1 t}{\hbar}} + \frac{1}{2}\psi_2(x)e^{\frac{i4E_1 t}{\hbar}} \right) \left( \psi_1(x)e^{-\frac{iE_1 t}{\hbar}} + \frac{1}{2}\psi_2(x)e^{-\frac{i4E_1 t}{\hbar}} \right) dx = \\ &= \frac{4}{5} \int_0^{\frac{a}{2}} \left( \psi_1^2 + \frac{1}{4}\psi_2^2 + \frac{1}{2}\psi_1\psi_2 \left( e^{-\frac{i3E_1 t}{\hbar}} + e^{\frac{i3E_1 t}{\hbar}} \right) \right) dx = \\ &= \frac{4}{5} \left( \frac{1}{2} + \frac{1}{8} + \cos\left(\frac{3E_1 t}{\hbar}\right) \frac{2}{a} \int_0^{\frac{a}{2}} \cos\frac{\pi x}{a} \cdot \sin\frac{2\pi x}{a} dx \right) = \end{aligned}$$

Uporabimo pravilo  $\sin 2x = 2 \sin x \cos x$  in uvedemo substitucijo  $u = \cos\frac{\pi x}{a}$ ,  
 $du = -\frac{\pi}{a} \sin\frac{\pi x}{a} dx$  in dobimo

$$\frac{1}{2} + \frac{16}{5a} \cos\left(\frac{3E_1 t}{\hbar}\right) \int_0^1 \frac{a}{\pi} u^2 du = \frac{1}{2} + \frac{16}{15\pi} \cos\left(\frac{3E_1 t}{\hbar}\right)$$

- *Izračunaj časovno odvisnost pričakovane vrednosti položaja in gibalne količine delca.*

Izračunati moremo naslednja integrala:

$$\langle x \rangle = \int \Psi^*(x, t) \hat{x} \Psi(x, t) dx$$

$$\langle p \rangle = \int \Psi^*(x, t) \hat{p} \Psi(x, t) dx$$

pri čemer je  $\hat{x} = x$  in  $\hat{p} = -i\hbar \frac{\partial}{\partial x}$

Soda funkcija na simetričnem intervalu da neko končno vrednost, liha pa 0. Pri obeh integralih preživita tako samo mešana členu  $C \int \psi_1 \psi_2 x dx$ , kajti  $\psi_1$  je soda,  $\psi_2$  je liha in  $x$  je pravtako liha funkcija, kar da celokupno sodo funkcijo.  $\frac{\partial}{\partial x} \psi_2$  je soda,  $\psi_1$  je soda, kar da spet sodo funkcijo. Ker je v Latexu zoprno pisat dalše račune bom napisal samo rezultate

$$\langle x \rangle = \frac{64a \cos\left(\frac{3E_1}{\hbar} t\right)}{45\pi^2}$$

$$\langle p \rangle = \frac{32\hbar \sin\left(\frac{3E_1}{\hbar} t\right)}{15a}$$

- *Kako sta ti dve količini povezani?*

$$\langle p \rangle = \frac{\hbar^2 \pi^2}{2a^2 E_1} \frac{d\langle x \rangle}{dt} = m \frac{d\langle x \rangle}{dt}$$

Velja torej klasična zveza.