

- równanie Schrödingera; • cząstka w głębokiej studni potencjału; • efekt tunelowy

1. a) Pokaż, że rozwiązując pełne równanie Schrödingera zależne od czasu

$$\left[-\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 + U(x, y, z, t) \right] \psi(x, y, z, t) = i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi(x, y, z, t)$$

dla cząstki swobodnej (fala płaska, na cząstkę nie działają siły, energia potencjalna $U = 0$) uzyskuje się rozwiązanie jak w zadaniu 6 poprzedniego zestawu $\psi(x, t) = Ae^{-\frac{i}{\hbar}(Et - px)}$.

wskaz: niech cząstka porusza się w kierunku x ; przedstaw f.falową $\psi(x, t)$ jako iloczyn dwóch funkcji, jednej zależnej tylko od czasu, drugiej tylko od wsp. przestrzennej $\psi(x, t) = \varphi(x) \cdot \Phi(t)$, doprowadź do separacji zmiennych: lewa strona zależna tylko od x , prawa tylko od t , co pozwala rozbić równanie wyjściowe na dwa równania: $-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2\varphi(x)}{dx^2} = E\varphi(x)$, $i\hbar \frac{d\Phi(t)}{dt} = E\Phi(t)$.

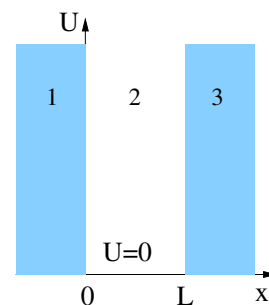
- b) Analogiczna separacja równania Schrödingera dla przypadku gdy pole sił nie zmienia się w czasie, czyli gdy energia potencjalna nie zależy od czasu $U = U(x, y, z)$, prowadzi do tzw. równania niezależnego od czasu (pokaż), opisującego stany stacjonarne:

$$\left(-\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 + U(x, y, z) \right) \varphi(x, y, z) = E \varphi(x, y, z).$$

Aby uzyskać pełną f.falową $\psi(x, y, z, t)$ należy uzyskane rozwiązanie $\varphi(x, y, z)$ zawsze pomnożyć przez czynnik $e^{-\frac{i}{\hbar}Et}$. Obecność tego czynnika nie wpływa na gęstość prawdopodobieństwa, gdyż $|e^{-\frac{i}{\hbar}Et}|^2 = 1$.

2. Cząstka o masie m znajduje się w jednowymiarowej prostokątnej jamie potencjału U o szerokości L i nieprzepuszczalnych ściankach ($U(x) = 0$ dla $(0 < x < l)$, $U(x) = \infty$ dla $x < 0$ lub $x > 0$). Zakładamy że wewnątrz jamy cząstka zachowuje się jak cząstka swobodna, nie działają na nią żadne siły.

Znaleźć: a) rozwiązanie równania Schrödingera; b) dopuszczalne wartości energii cząstki (z czego wynika fakt skwantowania poziomów energetycznych cząstki?); c) unormowaną funkcję falową $\varphi(x)$; d) dla trzech pierwszych dozwolonych stanów energetycznych narysować wykresy f.falowej oraz gęstości prawdopodobieństwa $|\varphi(x)|^2$; e) prawdopodobieństwo znalezienia cząstki o najmniejszej energii (stan podstawowy) w obszarze $\frac{1}{3}l < x < \frac{2}{3}l$. (patrz \rightarrow Wskazówki)

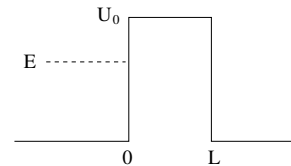


3. W problemie ∞ głębokiej studni potencjału rozważ dwa przypadki:

I) założyć, że cząstką jest elektron zamknięty w obszarze liniowym $L = 2 \cdot 10^{-10}$ m. Obliczyć dla tej cząstki: a) najmniejszą możliwą energię E_1 (energii zerową) jaką może ona mieć, b) odstęp energii pomiędzy E_1 , a następnym możliwym poziomem E_2 , $\Delta E = E_2 - E_1$;

II) podobnie jak w punkcie poprzednim oblicz E_1 i ΔE , jeśli cząstką jest ziarenko o masie 10^{-7} kg zamknięte w obszarze o szerokości 1 mm (zakładamy stan nieważkości). b) Oblicz najmniejszą możliwą prędkość tej cząstki. Jakie wnioski można wyciągnąć z obliczeń?

4. Przechodzenie cząstek przez barierę potencjału. Zakładamy, że bariera jest jednowymiarowa i ma kształt prostokątny: $U = 0$ dla $x < 0$ (obszar (1)), $U(x) = U_0$ dla $0 \leq x \leq L$ (obszar (2)), i $U(x) = 0$ dla $x > L$ (obszar (3)). Cząstka swobodna pada na barierę z obszaru (1) i ma energię kinetyczną mniejszą niż wysokość bariery ($E < U_0$).



- a) Zapisz dla każdego z trzech obszarów właściwe równanie stacjonarne Schrödingera.
- b) Pokaż, że rozwiązania ogólne dla każdego z obszarów są takie;

$$\begin{aligned} \varphi_1 &= a_1 e^{ikx} + b_1 e^{-ikx} \text{ (superpozycja fali padającej i odbitej od bariery),} \\ \varphi_2 &= a_2 e^{-\kappa x} + b_2 e^{\kappa x}, \\ \varphi_3 &= a_3 e^{ikx}, \end{aligned}$$

gdzie $k = \sqrt{2mE}/\hbar$, $\kappa = \sqrt{2m(U_0 - E)}/\hbar$. Dlaczego dla rozwiązania φ_3 pojawia się tylko jedna stała a_3 ?

- c) Sformułuj i zapisz 4 warunki brzegowe (ciągłość f.falowej i jej pochodnej):

$$(1): \varphi_1(0) = \varphi_2(0); \quad (2): \varphi_1'(0) = \varphi_2'(0); \quad (3): \varphi_2(L) = \varphi_3(L); \quad (4): \varphi_2'(L) = \varphi_3'(L).$$

- d) Uzasadnij, że $D = \frac{|a_3|^2}{|a_1|^2}$ jest współczynnikiem przeniknięcia przez barierę, a $R = \frac{|b_1|^2}{|a_1|^2}$ - współczynnikiem odbicia od powierzchni bariery.

Po rozwiązaniu układu czterech równań wynikających z warunków brzegowych uzyskuje się wzór na prawdopodobieństwo przejścia przez barierę (prostokątną) w wyniku efektu tunelowego:

$$D \approx e^{-\frac{2}{\hbar} \sqrt{2m(U_0 - E)} L}$$

5. Elektron wewnątrz metalu traktujemy jako cząstkę swobodną. Jaki procent elektronów o energiach 1 eV przeniknie przez barierę potencjału na powierzchni metalu, którym jest cez, w wyniku efektu tunelowego? Bariera ma wysokość 4 eV (praca wyjścia dla cezu) i szerokość $2 \cdot 10^{-10}$ m.
6. Proton i duteon padają na barierę energii potencjalnej o szerokości 10 fm i wysokości 10 MeV. Przed zderzeniem z barierą każda z cząstek miała energię kinetyczną 3 MeV. a) Ile wynosi prawdopodobieństwo przejścia dla każdej z cząstek? b) Ile wynoszą ich energie kinetyczne po przejściu przez barierę (przyjmując, że przez nią przeszły)? c) Ile wynoszą odpowiednie energie tych, które się odbiły od bariery? *zadanie z Halliday, Resnick, Walker, t.5, rozdz. 39.9, nr. 79*
7. Zadanie o tunelowaniu samochodu przez górę: *zad. Halliday, Resnick, Walker, t.5, rozdz. 39.9, nr. 83.*
8. Zadanie nadobowiązkowe.

Efekt tunelowy. A. Zestaw rozwiązań ogólnych w zad. 4 zawiera pięć dowolnych stałych a_1, a_2, a_3, b_1, b_2 . Cztery równania wynikające z warunków brzegowych pozwalają na wyznaczenie wartości stosunku dwóch dowolnych stałych, np. a_3/a_1 . Pokazać że prawdopodobieństwo przeniknięcia cząstki przez barierę, jeśli $\kappa L \gg 1$, wynosi

$$D \approx 16 \frac{E}{U_0} \left(1 - \frac{E}{U_0}\right) e^{-\frac{2}{\hbar} \sqrt{2m(U_0 - E)} L} \approx e^{-\frac{2}{\hbar} \sqrt{2m(U_0 - E)} L}$$

B) Uzasadnij, że w przypadku gdy bariera ma kształt $U(x)$ (nie jest prostokątna) to wzór na współczynnik przenikania D można uogólnić następująco:

$$D \approx e^{-\frac{2}{\hbar} \int_{x_1}^{x_2} \sqrt{2m(U(x) - E)} dx}$$

gdzie x_1, x_2 są miejscami zerowymi funkcji $U(x) - E$.

9. Atom wodoru. Funkcja falowa elektronu (ψ_{nlm}) w atomie wodoru zależy od trzech liczb kwantowych n, l, m . Pokaż, że dla zadanej głównej liczby kwantowej n liczba możliwych stanów (poziomów) energetycznych wynosi n^2 (bez uwzględnienia spinu elektronu).
10. Atom wodoru. Ruch elektronu (wynikający z jego stanu energetycznego) zachodzi w polu kulombowskim wytworzonym przez proton, energia potencjalna elektronu zależy więc tylko od r , do takiego zagadnienia wygodny jest sferyczny układ współrzędnych. Zapisz równanie Schrödingera dla funkcji falowej elektronu $\psi(r, \vartheta, \varphi)$ w atomie wodoru w tym układzie. Przyjmując $\psi(r, \vartheta, \varphi) = R(r) \cdot Y(\vartheta, \varphi)$, rozseparuj to równanie na dwa równania, pierwsze - dla funkcji radialnej $R(r)$, i drugie - dla części kątowej $Y(\vartheta, \varphi)$. *To zadanie zrobimy wspólnie na ćwiczeniach, o ile czas pozwoli*

Laplasjan w układzie sferycznym:

$$\nabla^2 = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2 \sin \vartheta} \frac{\partial}{\partial \vartheta} \left(\sin \vartheta \frac{\partial}{\partial \vartheta} \right) + \frac{1}{r^2 \sin^2 \vartheta} \frac{\partial^2}{\partial \varphi^2}$$

o układzie sferycznym: patrz www.ftj.agh.edu.pl/~wozniak/abc_math/abc.uklady.pdf

Wskazówki.

Zad.2) Zapisz równanie Schrödingera dla obszaru 2, w którym może się znajdować cząstka (z założenia o nieprzepuszczalności ścianek mamy zerowe prawdopodobieństwo znalezienia cząstki w obszarach 1 i 3, czyli f.falowa jest tam równa zero) - jest to proste równanie ($\frac{d^2 \varphi}{dx^2} = -k^2 \varphi$, $k^2 = \frac{2mE}{\hbar^2}$) znane z rozważania drgań harmonicznyc. Jego rozwiązanie $\varphi(x)$ możesz przedstawić bądź jako $A \sin(kx + \delta)$, bądź $ae^{ikx} + be^{-ikx}$, jest to obojętne, ale pierwsza forma jest chyba prostsza? Dalej - zastosuj warunki brzegowe dla f.falowej $\varphi(x=0)$ i $\varphi(x=L)$, stąd uzyskasz warunek kwantowania dla k , a więc dla energii.

Zad.8. *Pomoc:* • z dwóch ostatnich równań wynikających z war. brzegowych, pkt. c) z zadania 4, wyraż a_2 i b_2 przez a_3 ; • widać, że gdy $\kappa L \gg 1$ (czy to sensowny warunek?), to $b_2 \ll a_2$, czyli w dwóch pierwszych równaniach można b_2 zaniedbać w porównaniu z a_2 ; • teraz z tych dwóch pierwszych równań trzeba wyznaczyć a_1 rugując b_1 , a za a_2 podstawić wyrażenie otrzymane wcześniej - w tak uzyskanym równaniu występują tylko a_1 i a_3 (powinno się otrzymać: $a_1 = \frac{1}{4} a_3 e^{ikL} e^{\kappa L} \frac{(\kappa + ik)^2}{i\kappa k}$); • dalej radźcie sobie sami.