# Równanie Schrödingera\*

# Maciej J. Mrowiński

# 4 marca 2024

#### \* Zadanie RS1

Funkcja falowa opisująca stan pewnej cząstki w chwili t=0 ma następującą postać:

$$\Psi(x,0) = \left\{ \begin{array}{ll} A(a^2 - x^2) & \text{gdy } x \in [-a,a] \\ 0 & \text{gdy } x \notin [-a,a] \end{array} \right.$$

gdzie  $a \in \mathbb{R}_+$ . Wyznacz stałą A. Jakie jest średnie położenie i pęd cząstki w chwili t=0?

Odpowiedź: 
$$A=\sqrt{\frac{15}{16a^5}},\,\langle x\rangle=0,\,\langle p\rangle=0$$

# \* Zadanie rs2

Funkcja falowa opisująca stan pewnej cząstki ma następującą postać:

$$\Psi(x,t) = Ae^{-\lambda|x| - i\omega t}$$

gdzie  $\lambda \in \mathbb{R}_+$ ,  $\omega \in \mathbb{R}_+$ . Wyznacz stałą A. Jakie jest średnie położenie i średni kwadrat położenia cząstki?

Odpowiedź: 
$$A=\sqrt{\lambda},\,\langle x\rangle=0,\,\langle x^2\rangle=\frac{1}{2\lambda^2}$$

# \* Zadanie RS3

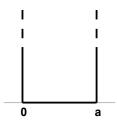
W nieskończonej studni potencjału, zdefiniowanej na przedziale  $x \in [-a,a]$ , znajduje się cząstka w stanie opisywanym funkcją falową:

$$\psi(x) = A\sin^2\frac{\pi x}{2a}$$

Wyznacz stałą A i średnią energię kinetyczną cząstki w tym stanie.

Odpowiedź: 
$$A^2 = \frac{4}{3a}$$
,  $\langle T \rangle = \frac{\pi^2 \hbar^2}{6ma^2}$ 

<sup>\*</sup>Skompilowane z wielu źródeł. Tylko do użytku na zajęciach.



Wyznacz unormowane stany stacjonarne i dozwolone wartości energii dla cząstki znajdującej się w nieskończonej studni potencjału o szerokości a (patrz rysunek) przy założeniu, że energia cząstki E>0. Wykaż, że te stany stacjonarne spełniają zasadę nieoznaczoności.

Odpowiedź: 
$$\Psi_n(x,t) = \sqrt{\frac{2}{a}} \sin\left(\frac{n\pi}{a}x\right) e^{-i\frac{n^2\pi^2\hbar}{2ma^2}t}, E_n = \frac{n^2\pi^2\hbar^2}{2ma^2}$$

### \* Zadanie RS5

Wyznacz unormowane stany stacjonarne i dozwolone wartości energii dla cząstki znajdującej się w trójwymiarowej, nieskończonej studni potencjału (czyli w pudełku):

$$V(\mathbf{r}) = \begin{cases} 0 & \text{dla } \mathbf{r} \in [0, a] \times [0, b] \times [0, c] \\ \infty & \text{w pozostałych przypadkach} \end{cases}$$

przy założeniu, że energia cząstki E>0.

$$\begin{split} Odpowied\acute{z}: \Psi_{n_x,n_y,n_z}(x,y,z,t) &= \sqrt{\tfrac{8}{abc}} \sin\left(\tfrac{n_x\pi}{a}x\right) \sin\left(\tfrac{n_y\pi}{b}y\right) \sin\left(\tfrac{n_z\pi}{c}z\right) e^{-\tfrac{iE_{n_x,n_y,n_z}}{\hbar}t}, \\ E_{n_x,n_y,n_z} &= \tfrac{\hbar^2\pi^2}{2m} \left[ \left(\tfrac{n_x}{a}\right)^2 + \left(\tfrac{n_y}{b}\right)^2 + \left(\tfrac{n_z}{c}\right)^2 \right] \end{split}$$

### \* Zadanie RS6

Iloczyn skalarny dwóch funkcji falowych  $\Psi_1$  i  $\Psi_2$  może zostać zdefiniowany w następujący sposób:

$$(\Psi_1, \Psi_2) = \int \Psi_1^* \ \Psi_2 \ dx$$

przy czym granica tej całki zależy od kontekstu (na przykład dziedziny lub okresu funkcji  $\Psi_1$  i  $\Psi_2$ ). Wykaż, że tak zdefiniowany iloczyn skalarny jest odwzorowaniem addytywnym względem obu parametrów:

$$(\Psi_1, \Psi_2 + \Psi_3) = (\Psi_1, \Psi_2) + (\Psi_1, \Psi_3)$$

$$(\Psi_1 + \Psi_3, \Psi_2) = (\Psi_1, \Psi_2) + (\Psi_3, \Psi_2)$$

Wykaż również, że zachodzą następujące równości dla dowolnego  $c \in \mathbb{C}$ :

$$(\Psi_1, c\Psi_2) = c(\Psi_1, \Psi_2)$$

$$(c\Psi_1, \Psi_2) = c^* (\Psi_1, \Psi_2)$$

Dyskretną bazą ortonormalną nazywamy zbiór funkcji  $\{u_n(x)\}\ (u_n: \mathbb{R} \to \mathbb{C}, n \in \mathbb{Z})$ , pomiędzy którymi zachodzi, między innymi, następująca zależność (ortonormalność):

$$(u_n, u_m) = \delta_{n,m}$$

Wykaż, że rozwiązania niezależnego od czasu równania Schrödingera dla cząstki w nieskończonej studni potencjału (zadanie  $\mathbf{RS4}$ ) spełniają ten warunek.

#### \* Zadanie RS8

Załóżmy, że funkcje falowe  $\Psi_1(x,t)$  i  $\Psi_2(x,t)$  są rozwiązaniami równania Schrödingera. Udowodnij, że funkcja falowa  $\Psi_3(x,t)$  będąca ich liniową kombinacją:

$$\Psi_3(x,t) = c_1 \Psi_1(x,t) + c_2 \Psi_2(x,t)$$

gdzie  $c_1 \in \mathbb{C}$  i  $c_2 \in \mathbb{C}$  to dowolne stałe, jest również rozwiązaniem równania Schrödingera. Ile będą wynosiły iloczyny skalarne  $(\Psi_1, \Psi_3)$ ,  $(\Psi_2, \Psi_3)$  i  $(\Psi_3, \Psi_3)$ , jeżeli funkcje falowe  $\Psi_1$  i  $\Psi_2$  są ortonormalne (zadanie **RS7**)?

Odpowiedź:  $(\Psi_1, \Psi_3) = c_1$ ,  $(\Psi_2, \Psi_3) = c_2$ ,  $(\Psi_3, \Psi_3) = |c_1|^2 + |c_2|^2$  (tu warto zauważyć, że jest to z definicji całka kwadratu modułu  $\Psi_3$ )

## \*\* Zadanie RS9

Każdą "przyzwoicie" zachowującą się funkcję, zdefiniowaną na odcinku [-L/2, L/2], można przedstawić w postaci liniowej kombinacji funkcji bazy  $u_n(x)$ :

$$f(x) = \sum_{n = -\infty}^{\infty} c_n u_n(x)$$

gdzie (szereg Fouriera)

$$u_n(x) = Ae^{iBnx}$$

Wyznacz stałe A i B (podpowiedź: baza ortonormalna). Udowodnij, że przy odpowiednich założeniach powyższa kombinacja liniowa przechodzi dokładnie w ogólną postać rozwiązania równania Schrödingera dla cząstki w nieskończonej studni potencjału zdefiniowanej jak w zadaniu  $\mathbf{RS4}$ . Sprawdź co będzie się działo, gdy L dąży do nieskończoności (podpowiedź: transformacja Fouriera). Korzystając z transformacji Fouriera pokaż, że poniższy wzór jest prawdziwy:

$$\delta(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{ikx} \ dk$$

Odpowiedź:  $A = \frac{1}{\sqrt{L}}, B = \frac{2\pi}{L}$ 

Najbardziej ogólne rozwiązanie równania Schrödingera, z uwagi na jego liniowość, dla cząstki w nieskończonej studni potencjału (zadanie **RS4**) może zostać przedstawione jako superpozycja wielu stanów stacjonarnych (zadanie **RS8**):

$$\Psi(x,t) = \sum_{n} c_n \Psi_n(x,t)$$

gdzie  $\Psi_n(x,t)$  to n-ty stan stacjonarny, a  $c_n \in \mathbb{C}$  to pewna stała (waga). Załóżmy, że dla pewnej cząstki w nieskończonej studni potencjału o szerokości a (V=0 gdy  $x \in [0,a], V=\infty$  gdy  $x \notin [0,a]$ ) kształt funkcji falowej w chwili t=0 dany jest w następujący sposób:

$$\Psi(x,0) = Ax(a-x)$$

Wyznacz dla tej cząstki stałą A i poszczególne wartości współczynników  $c_n$ . Podpowiedź: przy wyznaczaniu  $c_n$  należy skorzystać z ortogonalności stanów stacjonarnych (patrz zadania  $\mathbf{RS7}, \, \mathbf{RS8})$  - problem ten jest analogiczny do wyznaczania współczynników wektora w pewnej ortonormalnej bazie (gdyż, w istocie, jest to dokładnie wyznaczanie współczynników wektora w pewnej ortonormalnej bazie - naszym wektorem jest funkcja falowa a bazą poszczególne stany stacjonarne).

Odpowiedź: 
$$A = \sqrt{\frac{30}{a^5}}, c_n = \begin{cases} \frac{8\sqrt{15}}{(n\pi)^3} & \text{gdy } n \text{ jest nieparzyste} \\ 0 & \text{gdy gdy } n \text{ jest parzyste} \end{cases}$$

### \*\* Zadanie RS11

Jeżeli funkcja falowa opisująca stan cząstki w nieskończonej studni potencjału (zadanie  ${\bf RS4})$  miała w chwili początkowej postać:

$$\Psi(x,0) = \left\{ \begin{array}{ll} Ax & \text{gdy } x \in [0,a/2[\\ A(a-x) & \text{gdy } x \in [a/2,a]\\ 0 & \text{gdy w pozostałych przypadkach} \end{array} \right.$$

wyznacz stałą A i współczynniki  $c_n$  (patrz zadanie **RS10**).

$$\label{eq:odpowiedz} \textit{Odpowiedź: } A = \sqrt{\frac{12}{a^3}}, \, c_n = \left\{ \begin{array}{ll} \frac{4\sqrt{6}}{n^2\pi^2}(-1)^{\frac{n-1}{2}} & \text{gdy $n$ jest nieparzyste} \\ 0 & \text{gdy gdy $n$ jest parzyste} \end{array} \right.$$

#### \* Zadanie RS12

Po jakim czasie cząstka w nieskończonej studni potencjału znajdzie się znowu w stanie początkowym:

$$\Psi(x,T) = \Psi(x,0)$$

jeżeli w chwili początkowej znajdowała się w dowolnym stanie  $\Psi(x,0)$  (niekoniecznie stacjonarnym)?

Odpowiedź: 
$$T = \frac{4ma^2}{\pi\hbar}$$

Wyznacz wzór na prąd prawdopodobieństwa j(x,t):

$$j(x,t) = \frac{\hbar}{2mi} \left( \Psi^* \frac{\partial \Psi}{\partial x} - \frac{\partial \Psi^*}{\partial x} \Psi \right)$$

różniczkując gęstość prawdopodobieństwa  $|\Psi|^2$  po czasie i używając równania Schrödingera do zamiany pochodnych na pochodne po położeniu.

# \* Zadanie RS14

Wyznacz prąd prawdopodobieństwa (zadanie RS13) dla funkcji falowej:

$$\Psi(x,t) = Ae^{\pm ikx - i\omega t}$$

Odpowiedź:  $j(x,t) = \pm \frac{\hbar k}{m} |A|^2$ 

#### \* Zadanie RS15

Wyznacz prąd prawdopodobieństwa (zadanie  $\mathbf{RS13}$ ) dla cząstki w nieskończonej studni potencjału o szerokości a (zadanie  $\mathbf{RS4}$ ), jeżeli cząstka znajduje się w n-tym stanie stacjonarnym:

$$\Psi_n(x,t) = \sqrt{\frac{2}{a}} \sin\left(\frac{n\pi}{a}x\right) e^{-\frac{iE_nt}{\hbar}}$$

gdzie

$$E_n = \frac{n^2 \pi^2 \hbar^2}{2ma^2}$$

Jaki będzie prąd prawdopodobieństwa w przypadku cząstki znajdującej się w stanie będącym następującą liniową kombinacją n-tego i m-tego stanu stacjonarnego:

$$\Psi_{n,m}(x,t) = \frac{1}{\sqrt{2}} \left[ \Psi_n(x,t) + \Psi_m(x,t) \right]$$

Odpowiedź:  $j_n(x,t) = 0$ ,

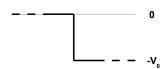
$$j_{n,m}(x,t) = \frac{\hbar\pi}{2ma^2} \left[ (n+m)\sin\frac{(n-m)\pi x}{a} - (n-m)\sin\frac{(n+m)\pi x}{a} \right] \sin\frac{(E_n - E_m)t}{\hbar}$$



Wyznacz, korzystając z prądu prawdopodobieństwa, współczynnik odbicia R i transmisji T dla "stopnia" potencjału o wysokości  $V_0$  w przypadku kiedy energia  $E>V_0$  i  $E\in[0,V_0[$ .

Odpowiedź: dla 
$$E > V_0$$
:  $R = \frac{(k_1 - k_2)^2}{(k_1 + k_2)^2}$ ,  $T = \frac{4k_1k_2}{(k_1 + k_2)^2}$ ,  $k_1 = \frac{\sqrt{2mE}}{\hbar}$ ,  $k_2 = \frac{\sqrt{2m(E - V_0)}}{\hbar}$ ; dla  $E \in [0, V_0[: R = 1, T = 0$ 

# \* Zadanie RS17



Wyznacz współczynnik odbicia R i transmisji T dla odwróconego "stopnia" potencjału o głębokości  $V_0$  w przypadku, kiedy energia E>0.

Odpowiedź: 
$$R = \frac{(k_1 - k_2)^2}{(k_1 + k_2)^2}$$
,  $T = \frac{4k_1k_2}{(k_1 + k_2)^2}$ ,  $k_1 = \frac{\sqrt{2m(E + V_0)}}{\hbar}$ ,  $k_2 = \frac{\sqrt{2mE}}{\hbar}$ 

# \*\* Zadanie RS18



Wyznacz parzyste i nieparzyste unormowane rozwiązania niezależnego od czasu równania Schrödingera dla cząstki o energii  $E \in ]-V_0,0[$  znajdującej się w skończonej studni potencjału o głębokości  $V_0$  i szerokości 2a. Znajdź, w obu przypadkach, równania na dopuszczalne wartości energii (uwaga: równań tych nie daje się analitycznie rozwikłać). Dla energii E>0 znajdź współczynnik transmisji. Dla jakich wartości energii fala całkowicie przejdzie przez barierę (studnie)?

$$Odpowied\acute{z}: \begin{cases} \frac{e^{k_1 a} \cos k_2 a}{\sqrt{a+\frac{1}{k_1}}} e^{k_1 x} & \text{gdy } x \in ]-\infty, -a[\\ \frac{\cos k_2 x}{\sqrt{a+\frac{1}{k_1}}} & \text{gdy } x \in [-a,-a] \\ \frac{e^{k_1 a} \cos k_2 a}{\sqrt{a+\frac{1}{k_1}}} e^{-k_1 x} & \text{gdy } x \in [a,\infty[ \\ \text{Warunek dla energii stanów parzystych: } k_1 = k_2 \operatorname{tg} k_2 a \\ \begin{cases} -\frac{e^{k_1 a} \sin k_2 a}{\sqrt{a+\frac{1}{k_1}}} e^{k_1 x} & \text{gdy } x \in ]-\infty, -a[ \\ \frac{\sin k_2 x}{\sqrt{a+\frac{1}{k_1}}} & \text{gdy } x \in [-a,-a] \\ \frac{e^{k_1 a} \sin k_2 a}{\sqrt{a+\frac{1}{k_1}}} e^{-k_1 x} & \text{gdy } x \in ]a,\infty[ \end{cases} \end{cases}$$
Warunek dla energii stanów nieparzystych:  $k_1 = -k_2 \operatorname{ctg} k_2 a$ 

$$T = \left[1 + \frac{V_0^2}{4E(E+V_0)} \sin^2\left(\frac{2a}{\hbar} \sqrt{2m(E+V_0)}\right)\right]^{-1}$$

$$E_n + V_0 = \frac{n^2 \hbar^2 \pi^2}{8ma^2}$$

Rozwiązania nieparzyste: 
$$\psi(x) = \begin{cases} -\frac{e^{k_1 a} \sin k_2 a}{\sqrt{a + \frac{1}{k_1}}} e^{k_1 x} & \text{gdy } x \in ]-\infty, -a[\\ \frac{\sin k_2 x}{\sqrt{a + \frac{1}{k_1}}} & \text{gdy } x \in [-a, -a]\\ \frac{e^{k_1 a} \sin k_2 a}{\sqrt{a + \frac{1}{k_1}}} e^{-k_1 x} & \text{gdy } x \in ]a, \infty[ \end{cases}$$

$$T = \left[1 + \frac{V_0^2}{4E(E+V_0)} \sin^2\left(\frac{2a}{\hbar}\sqrt{2m(E+V_0)}\right)\right]^{-1}$$
$$E_n + V_0 = \frac{n^2\hbar^2\pi^2}{8ma^2}$$

Wyznacz unormowane stany stacjonarne i równanie na dopuszczalne poziomy energii dla cząstki w poruszającej się w potencjale:

$$V(x) = \begin{cases} V_1 & \text{dla } x \in [0, a] \\ V_2 & \text{dla } x \in ]a, b] \\ \infty & \text{w pozostalych przypadkach} \end{cases}$$

gdzie  $V_2 > V_1 > 0$ . Załóż, że energia cząstki  $E > V_2$ . Jakie będzie prawdopodobieństwo tego, że cząstka znajdzie się w obszarze [0, a]?

Odpowiedź:

$$\psi(x) = \begin{cases} A \sin k_1 x & \text{dla } x \in [0, a] \\ A \frac{\sin k_1 a}{\sin k_2 \beta} \sin k_2 (b - x) & \text{dla } x \in [a, b] \\ 0 & \text{w pozostalych przypadkach} \end{cases}$$

$$k_2 \operatorname{ctg} k_2 \beta + k_1 \operatorname{ctg} k_1 a = 0, \ A^{-2} = \frac{a}{2} \left[ 1 - \frac{\sin 2k_1 a}{2k_1 a} + \sin^2 k_1 a \frac{2k_2 \beta - \sin 2k_2 \beta}{2k_2 a \sin^2 k_2 \beta} \right],$$

$$p = A^2 \frac{a}{2} \left[ 1 - \frac{\sin 2k_1 a}{2k_1 a} \right], \ \beta = b - a$$

Wyznacz równanie na dopuszczalne poziomy energii dla cząstki poruszającej się w potencjale:

$$V(x) = \begin{cases} V_1 & \text{dla } x \in ]-\infty, 0] \\ V_2 & \text{dla } x \in ]0, L[ \\ V_3 & \text{dla } x \in [L, +\infty[$$

gdzie  $V_1 > V_3 > V_2 > 0$ . Załóż, że energia cząstki  $V_2 < E < V_3$ .

Odpowiedź: tg
$$k_2L=\frac{k_1+k_3}{k_2-\frac{k_1k_3}{k_2}}$$

#### \*\* Zadanie RS21

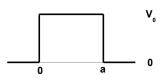
Wyznacz równanie na dopuszczalne poziomy energii i warunek na istnienie stanów związanych dla cząstki poruszającej się w potencjale:

$$V(x) = \begin{cases} V_1 & \text{dla } x \in ]-\infty, -a] \\ V_2 & \text{dla } x \in ]-a, b[ \\ V_3 & \text{dla } x \in [b, +\infty[$$

gdzie  $V_2 < V_3 < V_1$ .

$$\begin{aligned} &Odpowied\acute{z}: \arcsin \varepsilon + \arcsin \varepsilon \lambda = m\pi - \frac{\sqrt{2m(V_3 - V_1)}}{\hbar}(a+b)\varepsilon, \\ &(m-1)\pi + \arccos \lambda < \frac{\sqrt{2m(V_3 - V_1)}}{\hbar}(a+b), \ \varepsilon = \sqrt{\frac{E - V_2}{V_3 - V_2}}, \ \lambda = \sqrt{\frac{V_3 - V_2}{V_1 - V_2}} \end{aligned}$$

### \*\* Zadanie RS22



Wyznacz współczynnik transmisji dla prostokątnej bariery potencjału o szerokości a i wysokości  $V_0$  w przypadku, kiedy energia cząstki  $E>V_0,\,E=V_0$  i  $0< E< V_0.$ 

Odpowiedź:

$$E > V_0: T = \left[1 + \left(\frac{k_1^2 - k_2^2}{2k_1 k_2}\right)^2 \sin^2 k_2 a\right]^{-1}, k_1 = \frac{\sqrt{2mE}}{\hbar}, k_2 = \frac{\sqrt{2m(E - V_0)}}{\hbar^2}$$

$$E = V_0: T = \left[1 + \left(\frac{ka}{2}\right)^2\right]^{-1}, k = \frac{\sqrt{2mE}}{\hbar}$$

$$0 < E < V_0: T = \left[1 + \left(\frac{k_1^2 + k_2^2}{2k_1 k_2}\right)^2 \sinh^2 k_2 a\right]^{-1}, k_1 = \frac{\sqrt{2mE}}{\hbar}, k_2 = \frac{\sqrt{2m(V_0 - E)}}{\hbar^2}$$

Cząstka o masie m porusza się w potencjale:

$$V(x) = \begin{cases} \infty & \text{gdy } x \in ]-\infty, 0[\\ -\frac{32\hbar^2}{ma^2} & \text{gdy } x \in [0, a]\\ 0 & \text{gdy } x \in ]a, \infty[ \end{cases}$$

W ilu stanach o energii  $E\in[-\frac{32\hbar^2}{ma^2},0]$  może znaleźć się cząstka. Podpowiedź: końcówkę zadania należy rozwiązać graficznie.

Odpowiedź: Istnieją 3 stany stacjonarne o energii  $E \in [-\frac{32\hbar^2}{ma^2}, 0]$ .

### \*\* Zadanie RS24

Załóżmy, że rozwiązanie niezależnego od czasu równania Schrödingera ma następującą postać

$$\psi(x) = \begin{cases} \psi_l(x) & \text{gdy } x \in ]-\infty, x_0[\\ \psi_r(x) & \text{gdy } x \in [x_0, +\infty[$$

Udowodnij, że dla dowolnego potencjału będącego funkcją  $V: \mathbb{R} \to \mathbb{R} \; (|V(x)| < \infty)$ , pierwsza pochodna  $\psi(x)$  musi być ciągła. Wykaż również, że możemy dokładnie określić jak zachowuje się nieciągłość pochodnej  $\psi(x)$  w przypadku deltoidalnego potencjału  $V(x) = -c\delta(x-x_0)$ . Podpowiedź: w obu przypadkach należy obustronnie scałkować niezależne od czasu równanie Schrödingera w najbliższym otoczeniu punktu  $x_0$ .

Odpowiedź:

$$\left.\frac{d\!\psi_r}{dx}\right|_{x=x_0} - \left.\frac{d\!\psi_l}{dx}\right|_{x=x_0} = \left\{ \begin{array}{ll} 0 & \text{gdy } V(x) \text{ zachowuje się "przyzwoicie"} \\ -\frac{2mc}{\hbar^2}\psi(x_0) & \text{nieciągłość dla potencjału deltoidalnego} \end{array} \right.$$

# $\star\star$ Zadanie RS25

Wyznacz stany stacjonarne i dopuszczalne wartości energii dla cząstki w potencjale deltoidalnym  $V(x) = -\alpha \delta(x)$ , której energia E < 0. Dla energii E > 0 wyznacz współczynnik transmisji i odbicia. Pamiętaj, że w punkcie x = 0 pierwsza pochodna funkcji falowej nie będzie ciągła z uwagi na deltoidalny potencjał (zadanie **RS24**).

Odpowiedź:  $\Psi(x,y)=\frac{\sqrt{m\alpha}}{\hbar}e^{-\frac{m\alpha}{\hbar^2}|x|-\frac{iE}{\hbar}t},~E=-\frac{m\alpha^2}{2\hbar^2}$  (istnieje tylko jeden stan stacjonarny!)

$$R = \left[1 + \frac{2\hbar^2 E}{m\alpha^2}\right]^{-1}, T = \left[1 + \frac{m\alpha^2}{2\hbar^2 E}\right]^{-1}$$

Wyznacz równanie na dopuszczalne poziomy energii dla cząstki poruszającej się w potencjale niesymetrycznej studni z barierą deltoidalną:

$$V(x) = \begin{cases} V_1 & \text{dla } x \in [0, a[\\ c\delta(x) & \text{dla } x = a\\ V_2 & \text{dla } x \in ]a, b]\\ \infty & \text{w pozostałych przypadkach} \end{cases}$$

gdzie  $V_2 > V_1 > 0$ . Załóż, że energia cząstki  $E > V_2$ .

Odpowiedź: 
$$k_2 \operatorname{ctg} k_2 \beta + k_1 \operatorname{ctg} k_1 a = -\frac{2mc}{\hbar^2}$$
,  $\beta = b - a$ 

# \*\* Zadanie RS27

Wyznacz równanie na dopuszczalne poziomy energetyczne dla cząstki znajdującej się w potencjale  $V(x) = -\alpha \left[\delta(x) + \delta(x-l)\right] \ (\alpha, l \in \mathbb{R}_+)$ , jeżeli jej energia E < 0.

Odpowiedź: 
$$e^{-2kl} = \left(1 - \frac{2k}{\beta}\right)^2$$
,  $k = \frac{\sqrt{-2mE}}{\hbar}$ ,  $\beta = \frac{2m\alpha}{\hbar^2}$ 

### \*\* Zadanie RS28

Wyznacz równanie na dopuszczalne poziomy energetyczne dla cząstki znajdującej się w potencjale  $V(x) = -\alpha \left[\delta(x-a) + \delta(x+a)\right] \ (\alpha, a \in \mathbb{R}_+)$ , jeżeli jej energia E < 0. Dla E > 0 wyznacz współczynnik transmisji.

Odpowiedź: Dla rozwiązań parzystych: 
$$e^{-2ka}=\frac{k\hbar^2}{m\alpha}-1$$
, dla rozwiązań nieparzystych:  $e^{-2ka}=1-\frac{k\hbar^2}{m\alpha}$ , gdzie  $k=\frac{\sqrt{-2mE}}{\hbar}$ ;  $T=\frac{8\delta^2}{8\delta^4+4\delta^2+1+(4\delta^2-1)\cos{(4ka)}+4\delta\sin{(4ka)}}$ ,  $\delta=-\frac{\hbar^2k}{2m\alpha}$ 

### \* Zadanie RS29

Wyznacz unormowane stany stacjonarne i dopuszczalne poziomy energii dla cząstki swobodnej poruszającej się po okręgu, którego obwód wynosi  $L.\ Podpowiedź$ : Rozwiązania elementarne będą dwa - jedno dla ruchu zgodnie i jedno dla ruchu przeciwnie do wskazówek zegara.

Odpowiedź: 
$$\psi_n^{\pm}(x) = \frac{1}{\sqrt{L}} e^{\pm \frac{2\pi i n x}{L}}, E = \frac{2n^2 \pi^2 \hbar^2}{mL^2}$$

#### \* Zadanie RS30

Wyznacz ogólne rozwiązanie równania Schrödingera dla cząstki swobodnej.

Odpowiedź: 
$$\Psi(x,t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \phi(k) e^{i\left(kx - \frac{\hbar k^2}{2m}t\right)} dk$$

Wyznacz  $\Psi(x,t)$  dla cząstki swobodnej, jeżeli w chwili początkowej jej funkcja falowa miała postać:

$$\Psi(x,0) = \begin{cases} A & \text{gdy } x \in ]-a, a[\\ 0 & \text{gdy } x \notin ]-a, a[ \end{cases}$$

Dobierz stałą A tak, aby funkcja falowa była unormowana.

Odpowiedź: 
$$\Psi(x,t) = \frac{1}{\sqrt{2a\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\sin ka}{k} e^{i\left(kx - \frac{\hbar k^2}{2m}t\right)} dk$$

#### \* Zadanie RS32

Wyznacz  $\Psi(x,t)$  dla cząstki swobodnej, jeżeli w chwili początkowej jej funkcja falowa miała postać:

$$\Psi(x,0) = Ae^{-a|x|}$$

gdzie a i A to dodatnie, rzeczywiste stałe (A nie jest znana).

Odpowiedź: 
$$\Psi(x,t) = \frac{a^{3/2}}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{k^2 + a^2} e^{i\left(kx - \frac{\hbar k^2}{2m}t\right)} dk$$

#### \*\* Zadanie RS33

Wyznacz  $\Psi(x,t)$  dla cząstki swobodnej, jeżeli w chwili początkowej jej funkcja falowa miała postać (paczka Gaussowska):

$$\Psi(x,0) = Ae^{-ax^2}$$

gdzie a i A to dodatnie, rzeczywiste stałe (A nie jest znana). Wyznacz również  $|\Psi|^2$  i wariancję położenia oraz pędu cząstki. Sprawdź, czy zasada nieoznaczoności jest spełniona.

$$\begin{split} &Odpowied\acute{z}: \Psi(x,t) = \left(\frac{2a}{\pi}\right)^{1/4} \frac{1}{\sqrt{1+\frac{2\hbar ita}{m}}} e^{\frac{-ax^2}{1+\frac{2\hbar ita}{m}}}, \, \sigma_x^2 = \frac{1+\theta^2}{4a}, \, \sigma_p^2 = a\hbar^2, \\ &\sigma_x \sigma_p = \frac{\hbar}{2} \sqrt{1+\theta^2}, \, \theta = \frac{2hat}{m} \end{split}$$

# \*\* Zadanie RS34

Korzystając z operatorów drabinkowych  $a_+$  i  $a_-$  rozwiąż zagadnienie własne (znajdź unormowane funkcje własne i dopuszczalne poziomy energii) dla operatora energii (Hamiltonianu) w przypadku, kiedy cząstka porusza się w potencjale jednowymiarowego oscylatora harmonicznego ( $V(x)=1/2\ m\omega^2x^2$ ). Przedstaw operatory pędu i położenia przy pomocy operatorów  $a_+$  i  $a_-$ . Sprawdź, czy wyznaczone funkcje własne spełniają zasadę nieoznaczoności.

Odpowiedź: 
$$\psi_n(x) = \frac{1}{\sqrt{n!}} a_+^n \psi_0$$
,  $\psi_0(x) = \left(\frac{m\omega}{\pi\hbar}\right)^{1/4} e^{-\frac{m\omega}{2\hbar}x^2}$ ,  $E_n = \hbar\omega \left(\frac{1}{2} + n\right)$ ,  $X = \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}}(a_+ + a_-)$ ,  $P = i\sqrt{\frac{m\hbar\omega}{2}}(a_+ - a_-)$ ,  $\sigma_X \sigma_P = \frac{\hbar}{2}(2n + 1)$ 

Korzystając z operatorów drabinkowych  $a_+$  i  $a_-$  wyznacz średnią energię kinetyczną i potencjalną cząstki opisanej n-tą funkcją własną operatora energii dla potencjału harmonicznego.

Odpowiedź:  $\langle T \rangle = \langle V \rangle = \frac{\hbar \omega}{4} (2n+1)$ 

#### \* Zadanie RS36

Dla cząstki poruszającej się w potencjale oscylatora harmonicznego wyznacz explicite (korzystając z operatora drabinkowego  $a_+$ ) postać trzech pierwszych funkcji własnych operatora energii ( $\psi_0$ ,  $\psi_1$  oraz  $\psi_2$ ). Naszkicuj te funkcje w dowolnym programie graficznym. Następnie, poprzez bezpośrednie całkowanie tych funkcji (czyli nie korzystając z własności operatorów drabinkowych), udowodnij ich ortogonalność.

Odpowiedź: 
$$\psi_1 = \left(\frac{4m^3\omega^3}{\pi\hbar^3}\right)^{1/4}xe^{-\frac{m\omega}{2\hbar}x^2}, \ \psi_2 = \frac{1}{\sqrt{2}}\left(\frac{m\omega}{\pi\hbar}\right)^{1/4}\left(\frac{2m\omega}{\hbar}x^2-1\right)e^{-\frac{m\omega}{2\hbar}x^2}$$

#### \* Zadanie RS37

Wyznacz funkcje własne operatora energii i dopuszczalne poziomy energii dla cząstki poruszającej się w potencjale "połowicznego" oscylatora harmonicznego:

$$V(x) = \begin{cases} +\infty & \text{gdy } x < 0\\ 1/2 \ m\omega^2 x^2 & \text{gdy } x > 0 \end{cases}$$

Podpowiedź: To zadanie wygląda strasznie, ale jest banalnie proste, jeżeli tylko ruszy się przy tym trochę głową - nie trzeba nawet nic nowego liczyć, wystarczy znajomość rozwiązań zadań **RS34** i **RS36**. Jak rozwiązywaliśmy podobne problemy w przypadku potencjałów stałych odcinkami?

Odpowiedź: Jeżeli  $\psi_m(x)$  to funkcja własna dla "całego" oscylatora, wówczas funkcjami własnymi dla "połowicznego" oscylatora będą funkcje

$$\phi_n(x) = \begin{cases} 0 & \text{gdy } x \in ]-\infty, 0] \\ \sqrt{2}\psi_{2n-1}(x) & \text{gdy } x \in ]0, +\infty[ \end{cases}$$

dla n = 1, 2, ...; dopuszczalne poziomy energii to  $E_n = \hbar\omega \left(2n - \frac{1}{2}\right)$