Комплексни числа

- *Аритметичен вид* на комплексно число: z = a + ib, $i^2 = -1$
- Формула на Ойлер: $e^{i\varphi} = \cos \varphi + i \sin \varphi$
- Тригонометричен вид на комплексно число: $z = r(\cos \varphi + i \sin \varphi)$ където $|z| = r = \sqrt{a^2 + b^2}; \ tg(\varphi) = b/a$
 - модул (абсолютна стойност) на комплексното число: $|z| = r = \sqrt{a^2 + b^2}$
 - *аргумент (фаза)* на комплексното число: $tg\left(\varphi \right) =b/a$
- Експоненциален вид на комплексно число:

$$z = r(\cos \varphi + i \sin \varphi) = re^{i\varphi}, r = \sqrt{a^2 + b^2}; tg(\varphi) = b/a$$

Основи на квантовата механика

- Вълна на Дьо Бройл, вълнова функция и движение на електрон
- Общо уравнение на Шрьодингер за вълновата функция на електрона. Стационарно (амплитудно) уравнение на Шрьодингер.
- Описание на движението на *електрона* чрез решаване на уравнението на Шрьодингер
 - Движение на свободен електрон
 - Непрекъснати стойности на енергията
 - Движение на електрон в безкрайно дълбока едномерна потенциална яма
 - Квантово състояние, квантово число
 - Дискретни стойности на енергията (квантуване на енергията)- енергетични нива

Физически смисъл на вълната на Дьо Бройл

- Вълните на Дьо Бройл не са електромагнитни и нямат аналогия с вълните в класическата физика. Каква е тяхната природа?
- Вълновата функция или вълната на Дьо Бройл описва разпределението на вероятността за намиране на частицата в момент t в точка с координати x,y, z. (Макс Борн, 1926 г.)
 - Вероятността dP да намерим частица в околността dxdydz, центрирана около точка с координати x,y, z в момента време t е:

$$dP = \left| \Psi \left(x, y, z, t \right) \right|^{2} dV, dV = dx dy dz$$

— Физичен смисъл има не самата *вълнова функция* Ψ , а квадратът на нейния модул, който е *плътност на вероятността* .

$$\left|\Psi\left(x,y,z,t\right)\right|^{2}=dP/dV$$

 Условие за нормировка на вълновата функция - вероятността частицата да бъде някъде в пространството във фиксиран момент от време t е единица.

Уравнение на Шрьодингер

• Общо едномерно уравнение на Шрьодингер (1926 г.) за вълновата функция:

$$-\frac{\hbar^{2}}{2m}\frac{\partial^{2}\Psi\left(x,t\right)}{\partial x^{2}}+U\left(x\right)\Psi\left(x,t\right)=i\hbar\frac{\partial\Psi\left(x,t\right)}{\partial t}$$

- Ч е вълновата функция
- m е *масата на частицата*
- U е потенциалната енергия на частицата във външно поле
- С*тационарно уравнение на Шрьодингер* уравнение за стационарните състояния:

$$\Psi(x,t) = \psi(x) \exp(-iEt/\hbar)$$

Е - пълна енергия на частицата - постоянна величина при стационарно поле

$$\frac{d^2\psi(x)}{dx^2} + \frac{2m}{\hbar^2} (E - U(x))\psi(x) = 0$$

Движение на свободен електрон

 Под свободен електрон в КМ разбираме електрон с маса т, който се движи с постоянна скорост и енергия Е по оста х, и U=0.
Пълната енергия Е съвпада с кинетичната енергия. Тогава стационарното уравнение на Шрьодингер се записва така:

$$\frac{d^2}{dx^2}\psi(x) + k^2\psi(x) = 0; k^2 = 2mE/\hbar^2$$

• Общото решение на това уравнение е:

$$\psi(x) = A_1 \exp(ikx) + A_2 \exp(-ikx)$$

 Вълновата функция на свободния електрон (решението на общото уравнение на Шрьодингер) е:

$$\Psi(x,t) = \psi(x) \exp(-i\omega t) = A_1 \exp[i(kx - \omega t)] + A_2 \exp[i(-kx - \omega t)]$$

Вълнова функция на свободен електрон

• Вълновите свойства на свободен електрон разпространяващ се в положителната посока на оста ох се описва със следната вълнова функция:

 $\Psi(x,t) = A_1 \exp[i(kx - \omega t)]$

- Съответната плътност на вероятността е: $\left|\Psi\left(x,t\right)\right|^2 = \left|A_1\right|^2$. Тъй като плътността на вероятността е постоянна във всяка точка от пространството, е*лектрона може да бъде навсякъде!?*
- Вълновото число к и енергията Е могат да се променят непрекъснато:

$$k^2 = \frac{2mE}{\hbar^2} \Rightarrow E = \frac{1}{2m}\hbar^2 k^2$$

Казва се, че спектъра на енергията е непрекъснат.

Гранична задача за стационарното уравнение на Шрьодингер

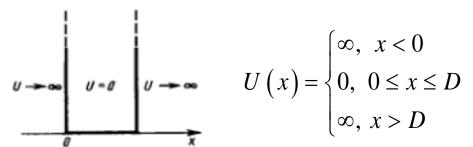
 Стационарното уравнение на Шрьодингер с наложени условия на вълновата функция в две точки се превръща в гранична задача в която Е - пълната енергия се нарича параметър на граничната задача:

$$\frac{d^2\psi(x)}{dx^2} + \frac{2m}{\hbar^2} \left(E - U(x) \right) \psi(x) = 0; \quad \psi(0) = \psi(D) = 0$$

- Тази гранична задача има решения само за определени дискретни стойности на параметъра Е.
 - Тези стойности на Е се наричат собствени стойности .
 - Решенията на стационарното уравнение на Шрьодингер съответстващи на собствените стойности се наричат собствени функции.
 - И така, решаването на граничната задача се свежда до намирането на собствените стойности на енергията и съответните собствени функции.

Електрон в едномерна потенциална яма

 Разглеждаме движението на електрон в едномерна правоъгълна потенциална яма с "безкрайно високи стени" и с ширина D.



• Стационарното уравнение на Шрьодингер описва поведението на електрона в ямата:

$$\frac{d^2\psi(x)}{dx^2} + k^2\psi(x) = 0, k^2 = 2mE/\hbar^2$$

• Тъй като стените на потенциалната яма са безкрайно високи, частицата не може да проникне там - зад границите на ямата вълновата функция трябва да бъде нула, следователно граничните условия за вълновата функция са:

$$\psi(0) = \psi(D) = 0$$

Следствия от граничните условия

Общото решение за стационарната вълнова функция е:

$$\psi(x) = A \sin(kx) + B \cos(kx)$$

• От първото гранично условие получаваме:

$$\psi(0) = 0 \Rightarrow B = 0 \Rightarrow \psi(x) = A \sin(kx)$$

• От второто гранично условие получаваме:

$$\psi(D) = A \sin(kD) = 0; k_n D = n\pi \Rightarrow k_n = (n\pi)/D, n = 1, 2, \dots$$

и следователно, к взема *дискретни стойности* пропорционални на цялото число n, което ще наричаме *квантово число*.

 Резултатът от второто гранично условие може да се разглежда и като резултат от образуването на стояща вълна при интерференцията на вълните на дьо Бройл, движещи се в двете посоки на ямата:

$$k_n = n\pi/D; k_n = 2\pi/\lambda_n \Longrightarrow \lambda_n = 2D/n$$

Дискретни собствени стойности на енергията

 Енергията на електрона намиращ се в потенциалната яма, може да заема само дискретни стойности!

$$E_n = \frac{\hbar^2 k_n^2}{2m} = n^2 \frac{\hbar^2}{8mD^2} = n^2 E_1$$

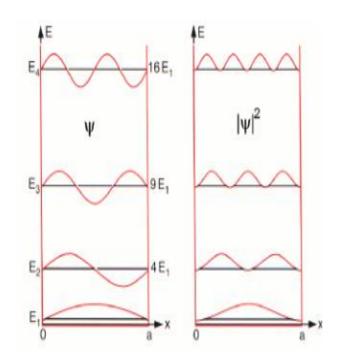
- Енергетичният спектър на електрона е дискретен! Казва се, че енергията на електрона се квантува!
- Тези стойности се наричат енергетични нива, а цялото число n се нарича главно квантово число
- Електронът никога не е в покой, тъй като най-малката разрешена кинетична енергия е: $E_1 = h^2/8mD^2$
- Собствените функции са:

$$\psi_n(x) = A \sin(k_n x) = \sqrt{2/D} \sin(n\pi x/D)$$

, където е отчетено условието за нормировка на вълновите функции.

Собствени функции и плътност на вероятността

- С*обствените функции* на електрона в ямата представляват стоящи вълни с възли в крайните и точки
 - при големи стойности на n нарастват енергиите и броят на вълните, които се нанасят върху ширината на ямата нараства.
- Плътностите на вероятностите за някои точки на ямата са нула, следователно забранени за електрона.
 - При големи стойности на n: точките, в които вероятността да открием електрона е максимална, нараства много, като тези точки стават все по близки.



$$\lambda_n = h / \sqrt{2mE_n}$$

При много големи стойности на n, дължината на вълната на дьо Бройл клони към нула, т.е. вълновите свойства ще се проявяват слабо, и резултатите ще се възпроизведат чрез класическата физика!