

- Có nghiệm phức phân biệt:  $k_{1,2} = \alpha \pm \beta i \rightarrow$  Nghiệm tổng quát:  $y = e^{\alpha x} (C_1 \cos \beta x + C_2 \sin \beta x)$ .

### 3.2. Chú ý

- Đối với phương trình Schrödinger thì  $p = 0$  nên phương trình sẽ có hai nghiệm  $k_{1,2} = \pm \beta i$  do đó nghiệm tổng quát của phương trình Schrödinger là:  $\psi(x) = C_1 e^{i\beta x} + C_2 e^{-i\beta x}$ .

$$\psi_I(x_0) = \psi_{II}(x_0)$$

- Điều kiện liên tục của hàm sóng và đạo hàm cấp 1 của hàm sóng tại một điểm  $x_0$ :  $\frac{d\psi_I(x_0)}{dx} = \frac{d\psi_{II}(x_0)}{dx}$ .

## 4. Hạt vi mô trong giếng thế năng chiều bắc vô hạn

- Hạt chuyển động theo phương  $x$  trong giếng thế năng định nghĩa bởi:  $U(x) = \begin{cases} 0 & \text{khi } 0 < x < a \\ \infty & \text{khi } \begin{cases} x \leq 0 \\ x \geq a \end{cases} \end{cases}$ .

- Hàm sóng có dạng:  $\psi_n(x) = \sqrt{\frac{2}{a}} \sin\left(\frac{n\pi}{a}x\right)$  tương ứng với năng lượng  $E_n = \frac{\pi^2 \hbar^2}{2ma^2} n^2$ , ( $n = 1, 2, 3, \dots$ )

## CHƯƠNG VI. NGUYÊN TỬ - PHÂN TỬ

### 1. Nguyên tử Hydro

#### 1.1. Phương trình Schrödinger và nghiệm

- Hàm sóng  $\psi$  và năng lượng của electron trong nguyên tử hydro là nghiệm của phương trình Schrödinger.

- Thế năng tương tác giữa hạt nhân và electron:  $U = -\frac{Ze^2}{4\pi\epsilon_0 r}$ .

- Phương trình Schrödinger có dạng:  $\Delta\psi(x, y, z) + \frac{2m_e}{\hbar^2} \left( E + \frac{Ze^2}{4\pi\epsilon_0 r} \right) \psi(x, y, z) = 0$ .  $Z = 1$  (hydro)

- Do  $U$  phụ thuộc  $r$  nên bài toán có tính đối xứng cầu  $\rightarrow$  chuyển hệ tọa độ Descartes sang tọa độ cầu:

$$\begin{cases} x = r \sin \theta \cos \varphi \\ y = r \sin \theta \sin \varphi \\ z = r \cos \theta \end{cases}$$

#### 1.2. Phương trình Schrödinger trong hệ tọa độ cầu:

-  $\frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left( r^2 \frac{\partial \psi}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left( \sin \theta \frac{\partial \psi}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial^2 \psi}{\partial \varphi^2} + \frac{2m_e}{\hbar^2} \left( E + \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r} \right) \psi = 0$

- Sử dụng phương pháp phân ly biến số:  $\psi(r, \theta, \varphi) = R_{nl}(r) Y_{lm}(\theta, \varphi)$

Trong đó:

$R_{nl}(r)$  là **hàm xuyên tâm, chỉ phụ thuộc vào độ lớn của  $r$**

$Y_{lm}(\theta, \varphi)$  là **hàm cầu, phụ thuộc vào các góc  $\theta$  và  $\varphi$**

$n = 1, 2, 3, 4, \dots$  là **số lượng tử chính**

$l = 0, 1, 2, 3, \dots, n-1$  là **số lượng tử quỹ đạo (orbital)**

$m = 0, \pm 1, \pm 2, \dots, \pm l$  là **số lượng tử từ**

#### 1.3. Năng lượng của electron

$E_n = -\frac{1}{n^2} \frac{m_e e^4}{2(4\pi\epsilon_0)^2 \hbar^2} = -\frac{R\hbar}{n^2}$ . với  $R$  là hằng số Rydberg:  $R = \frac{m_e e^4}{4\pi (4\pi\epsilon_0)^2 \hbar^3} = 3,29 \cdot 10^{15} \text{ s}^{-1}$ .

#### 1.4. Một số dạng cụ thể của hàm $R_{nl}$ và $Y_{lm}$

(Tra giáo trình)

### 2. Nguyên tử kim loại kiềm