

Introdução à Teoria Quântica Moderna

Química Geral Teórica

Prof. Guilherme Duarte, Ph. D.

1 Dualidade partícula-onda

Um dos aspectos mais problemáticos da hipótese quântica, sob um ponto de vista clássico, é que ela atribui propriedades de partícula para a luz quando ela interage com a matéria. Inspirado pelo desenvolvimento da teoria do efeito fotoelétrico, em 1924, Louis de Broglie ponderou se, analogamente ao caso da radiação tendo propriedades corpusculares, a matéria teria propriedades ondulatórias. De Broglie sugeriu a existência de ondas de matéria. O momentum do fóton é dado por:

$$\lambda = \frac{h}{p} \quad (1)$$

De acordo com de Broglie, essa expressão também seria válida para a matéria e propôs que:

$$\lambda = \frac{h}{mv} \quad (2)$$

De Broglie foi muito criticado por essa conclusão, mas seu trabalho foi eventualmente aceito graças ao apoio de Albert Einstein. Ao postular que tanto a radiação quanto a matéria possuem um caráter dual, de Broglie abriu espaço para transformações ainda mais revolucionárias para a física e para a química.

2 O princípio da incerteza de Heisenberg

A dualidade onda-partícula postulada por Louis de Broglie trouxe algumas dificuldades na compreensão da natureza da matéria. Enquanto partículas são entidades materiais com trajetórias definidas, podendo ter sua posição e seu momentum especificados ao mesmo tempo, uma onda normalmente se espalha por todo o meio em que se propaga. Considere a posição de um elétron se movendo ao longo do eixo x . Se quisermos localizá-lo com precisão Δx , precisamos usar radiação eletromagnética de comprimento de onda aproximadamente Δx para localizá-lo, do contrário podemos ficar sem “enxergá-lo.” O fóton precisa interagir ou colidir com o elétron, do contrário vai passar por ele, como se fosse transparente. Sabemos que um fóton tem momentum

$$p = \frac{h}{\lambda} \quad (3)$$

e sabemos que, em uma colisão, parte desse momentum será transferido para o elétron. Werner Heisenberg mostrou que não é possível determinar quanto momentum será transferido do fóton para o elétron, logo a mera tentativa de tentar estimar com precisão a posição da partícula causa incerteza em seu momentum. A impossibilidade de medir simultaneamente com precisão a posição e o momentum ficou imortalizada na expressão:

$$\Delta x \Delta p \geq \frac{h}{4\pi}, \quad (4)$$

onde h é a constante de Planck.

Suponha que queiramos localizar um elétron ($m_e = 9.11 \times 10^{-31} \text{ kg}$) com precisão de até $5 \times 10^{-11} \text{ m}$ da sua posição. Para estimar a incerteza na velocidade do elétron de acordo com o princípio da incerteza de Heisenberg, usamos a Equação 4:

$$\Delta p \geq \frac{h}{4\pi\Delta x} = \frac{6.626 \cdot 10^{-34} \text{ J s}}{4\pi \cdot 5 \cdot 10^{-11} \text{ m}} = 1 \times 10^{-24} \text{ kg m s}^{-1},$$

já que $1 \text{ J} = 1 \text{ kg m}^2 \text{ s}^{-2}$. O momentum está relacionado à velocidade pela fórmula $p = mv$ (como pode ser verificado por análise dimensional), logo para encontrar a incerteza na velocidade:

$$\Delta v \geq \frac{\Delta p}{m} \implies \Delta v \geq \frac{1 \times 10^{-24} \text{ kg m s}^{-1}}{9.11 \cdot 10^{-31} \text{ kg}} = 1 \times 10^6 \text{ m s}^{-1}.$$

3 Funções de onda

Conforme sugeriu de Broglie, se as partículas apresentam comportamento ondulatório, não podemos esperar que elas se comportem como objetos pontuais de trajetórias precisas, o que é confirmado pelo princípio da incerteza. Erwin Schrödinger revolucionou a física ao substituir a trajetória da partícula por uma **função de onda** (ψ), cuja interpretação, dada pelo matemático Max Born, é a de ser relacionada à probabilidade de encontrar a partícula em determinada posição do espaço:

$$\text{Probabilidade} \propto |\psi|^2, \quad (5)$$

em que $|\psi|^2$ é chamado de densidade de probabilidade e $|\psi|$ representa o valor absoluto da função de onda. Da mesma forma que encontramos a trajetória de uma partícula por meio das leis de Newton, podemos determinar todas as propriedades de um sistema quântico – elétrons, átomos, moléculas etc – por meio do conhecimento da função de onda. A determinação de ψ é um problema razoavelmente avançado que exige a solução da **equação de Schrödinger**, que em sua forma mais simples é:

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} \psi(x) + V(x)\psi(x) = E\psi(x), \quad (6)$$

em que $\hbar = h/2\pi$, $V(x)$ é uma função descrevendo a energia potencial de um sistema físico (ex.: a interação eletrostática), E é a energia do sistema e m é a massa da partícula em questão. Os símbolos d^2/dx^2 representam uma operação matemática chamada **derivada** de uma função, que está um pouco fora do escopo do curso, mas que discutiremos superficialmente na próxima seção pois é algo que voltará a aparecer no curso de Química Geral Teórica. A equação de Schrödinger é uma equação especial: não é possível cancelar ψ por se tratar de uma equação diferencial, isto é, uma equação que contém derivadas de funções em si.

4 Interlúdio matemático: derivada de uma função

Chamamos de função uma relação entre dois conjuntos chamados *domínio* e *co-domínio* em que cada elemento do domínio, e.g.: x , está associado a um único número do co-domínio, y . Essa relação é

expressa como $y = f(x)$ em que se diz que “ y é função de x ”. O conjunto de todos os valores de $f(x)$ é chamado de imagem. Por exemplo:

$$y = f(x) = 4x^3 + 3x^2 + 2x + 1 \quad (7)$$

Uma função é representada graficamente pelo conjunto de pontos definidos por $(x, f(x))$. Funções são, por excelência, o principal objeto de estudo das ciências que estudam as relações entre variáveis de interesse. A dependência da posição de uma partícula de massa m presa a uma mola de constante de força k com o tempo pode ser descrita como uma função $x = f(t)$:

$$x = A \sin(\sqrt{k/m} \cdot t), \quad (8)$$

onde A é a amplitude do movimento. Suponha que queiramos saber velocidade desse oscilador harmônico. Como sabemos como a posição da partícula varia com o tempo, temos uma boa direção para encontrar a velocidade:

$$v = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta x}{\Delta t} = \frac{dx}{dt}. \quad (9)$$

Chamamos a velocidade, isto é, a **taxa de variação** da posição com o tempo, a **derivada** da posição com relação ao tempo. No caso do oscilador da Eq. 8:

$$v = \frac{d}{dt} A \sin(\sqrt{k/m} \cdot t). \quad (10)$$

A **derivada segunda** de uma função apenas é a derivada da derivada de uma função:

$$\frac{d^2x}{dt^2} = \frac{d}{dt} \left(\frac{dx}{dt} \right).$$

É importante ficar atento com relação a qual variável é a variável da derivação. No caso desse exemplo, é o tempo; no caso da equação de Schrödinger mostrada, é a posição.

4.1 Regras para memorização:

Há uma série de regras que ajudam usuários na *diferenciação* de funções simples:

$$\frac{d}{dx} c = 0, \quad c = \text{constante}; \quad (11)$$

$$\frac{d}{dx} (x^n) = n \cdot x^{n-1}, \quad n \neq 0, n \in \mathbb{R}; \quad (12)$$

$$\frac{d}{dx} (\ln(x)) = \frac{1}{x}; \quad (13)$$

$$\frac{d}{dx} (e^x) = e^x; \quad (14)$$

$$\frac{d}{dx} (\sin x) = \cos x; \quad (15)$$

$$\frac{d}{dx} (\cos x) = -\sin x. \quad (16)$$

As regras mais importantes, entretanto, são aquelas que lidam com várias funções:

$$\frac{d}{dx}(f(x) + g(x)) = \frac{d}{dx}f(x) + \frac{d}{dx}g(x); \quad (17)$$

$$\frac{d}{dx}(f(x) \cdot g(x)) = g(x) \cdot \frac{d}{dx}f(x) + f(x) \cdot \frac{d}{dx}g(x); \quad (18)$$

$$\frac{d}{dx}\left(\frac{f(x)}{g(x)}\right) = \frac{1}{(g(x))^2} \cdot \left(g(x) \cdot \frac{d}{dx}f(x) - f(x) \cdot \frac{d}{dx}g(x)\right) \quad (19)$$

$$\frac{d}{dx}(f(g(x))) = \frac{d}{dg}f(g) \cdot \frac{d}{dx}g(x) \quad (20)$$

Assim, com as Eqs. 16 e 20, podemos determinar que a velocidade do oscilador é:

$$v = A\sqrt{\frac{k}{m}} \cos(\sqrt{k/m} \cdot t). \quad (21)$$

5 Partícula livre e partícula na caixa

Os exemplos mais simples e ilustrativos do significado da equação de Schrödinger e seu impacto na física e na química são os casos da **partícula livre** e da **partícula na caixa**. Em ambos os casos, as partículas não estão sob efeito de **nenhum potencial**, seja ele elétrico, gravitacional etc: as partículas podem se mover livremente em todo o espaço disponível, que é restrito no caso da partícula na caixa.

No caso da partícula livre, a equação de Schrödinger é:

$$\frac{-\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} \psi(x) = E\psi(x) \quad (22)$$

e, por tentativa e erro, podemos demonstrar que a função $\psi(x) = A \sin(kx)$ é uma solução aceitável para a Equação 22 pois:

$$\frac{-\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} \psi(x) = \frac{-\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} (A \sin(kx)) = \frac{\hbar^2 k^2}{2m} (A \sin(kx)) = \frac{\hbar^2 k^2}{2m} \psi(x),$$

nos levando a conclusão que a energia da partícula livre é igual a:

$$E = \frac{\hbar^2 k^2}{2m}, \quad (23)$$

em que k é uma constante associada ao momentum carregado pela partícula. No caso da partícula na caixa, temos um problema um pouco mais complexo, pois a “caixa” corresponde a um confinamento em uma região do eixo x entre os valores de $x = 0$ e $x = L$. De uma forma semelhante ao que fizemos no caso da partícula livre, a função de onda da partícula na caixa também é uma função seno:

$$\psi(x) = D \sin kx.$$

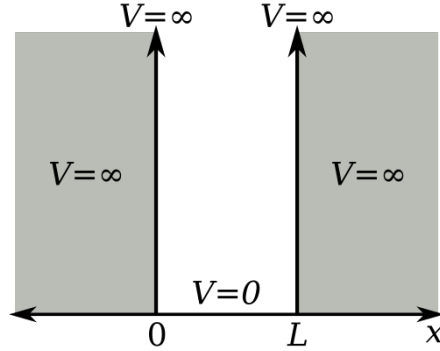


Figura 1: O problema da partícula na caixa é definido por uma região onde a partícula se move livremente entre duas barreiras de potencial infinito.

Para que $\psi(L) = 0$, temos que fazer $kL = n\pi \implies k = n\pi/L$, $n = 1, 2, \dots$ e a função de onda se torna:

$$\psi(x) = D \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right). \quad (24)$$

Não está no escopo desse curso aprender a determinar a constante D ; seu valor é $D = \sqrt{2/L}$ e a função de onda da partícula na caixa é:

$$\psi_n(x) = \sqrt{\frac{2}{L}} \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right), \quad n = 1, 2, 3, \dots \quad (25)$$

Observe que foi adicionado um índice n em ψ_n sinalizando que cada n define uma função de onda diferente associado a n . Se substituirmos a Equação 25 na equação de Schrödinger (Equação 22) encontramos um resultado interessante para a energia da partícula na caixa:

$$E_n = \frac{n^2 \pi^2 \hbar^2}{2mL^2}, \quad n = 1, 2, 3, \dots \quad (26)$$

ou seja, a energia da partícula na caixa é discretizada. Chamamos n de **número quântico** e ele determina a energia da partícula. A comparação entre as funções de onda da partícula livre e da partícula na caixa é bastante reveladora: a energia da partícula livre (Equação 23) não tem restrições porque a partícula não está confinada e k pode assumir qualquer valor. A energia da partícula na caixa (Equação 26), por sua vez somente pode assumir determinados valores a depender do número quântico n .

A quantização dos níveis de energia surge do confinamento da partícula em uma região do espaço.

Essa observação tem consequências monumentais para a química, uma vez que elétrons em átomos (cargas negativas) estão confinados em um campo elétrico gerado pelo núcleo (carga positiva), o que explica a formação dos níveis de energia eletrônica em átomos e moléculas.

6 Exercícios de Fixação

1. Calcule os comprimentos de onda dos sistemas a seguir:

- (i) Um elétron ($m_e = 9.109\,39 \times 10^{-31}$ kg) que se move a 10 m s^{-1} .
- (ii) Uma pessoa de 60 kg que se move a 10 m s^{-1}

2. Responda aos itens a seguir:

- (i) A incerteza no momentum de uma bola de futebol de 400 g que viaja a 40 m s^{-1} é de 1×10^{-6} do seu momentum. Qual é a incerteza mínima com relação à posição?
- (ii) Um elétron ($m_e = 9.11 \times 10^{-31}$ kg) viaja na mesma velocidade da bola de futebol e tem o mesmo Δp . Qual é a incerteza mínima com relação à sua posição?
- (iii) Explique a diferença entre as incertezas.

3. Calcule a derivada das funções a seguir:

- (i) $f(x) = e^{2x}$ com relação a x .
- (ii) $y(t) = \cos(\omega t)$ com relação a t .
- (iii) $g(x) = e^{-x/2}$ com relação a x .
- (iv) $x(t) = \sin(t^2)$ com relação a t .

4. Sabendo que a incerteza na determinação da posição da partícula em uma caixa de comprimento L será $\Delta x \leq L$, qual é a incerteza do momentum da partícula?