

A. Apéndices

A.1 Ecuación de Schrödinger independiente del tiempo

En este apartado, veremos como se resuelve la ecuación de Schrödinger para potenciales que no dependen del tiempo, es decir, $V(r, t) = V(r)$. Si además para simplificar los cálculos, utilizamos solo una dimensión espacial, tenemos:

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \Psi(x, t) = \frac{-\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2 \Psi(x, t)}{\partial x^2} + V(x) \Psi(x, t) \quad (\text{A.1})$$

Si además asumimos que la solución es del tipo $\Psi(x, t) = \psi(x)\phi(t)$, podemos aplicar separación de variables para resolver la ecuación, tenemos:

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi(x)\phi(t) = \frac{-\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2 \psi(x)\phi(t)}{\partial x^2} + V(x)\psi(x)\phi(t) \quad (\text{A.2})$$

Aplicando propiedades de derivación:

$$i\hbar \psi(x) \frac{\partial}{\partial t} \phi(t) = \frac{-\hbar^2}{2m} \phi(t) \frac{\partial^2 \psi(x)}{\partial x^2} + V(x)\psi(x)\phi(t) \quad (\text{A.3})$$

Dividimos en ambas partes por $\psi(x)\phi(t)$:

$$i\hbar \frac{1}{\phi(t)} \frac{d}{dt} \phi(t) = \frac{-\hbar^2}{2m} \frac{1}{\psi(x)} \frac{d^2 \psi(x)}{dx^2} + V(x) \quad (\text{A.4})$$

De esta manera, tenemos una parte de la ecuación que depende solo de la parte temporal y otra que solo depende de la parte espacial. Como se trata de ecuaciones diferenciales la única solución es que ambas partes de la ecuación sean igual a una constante. Es decir:

$$\begin{aligned} \frac{1}{\psi(x)} \left[\frac{-\hbar^2}{2m} \frac{d^2 \psi(x)}{dx^2} + V(x)\psi(x) \right] &= E \\ i\hbar \frac{1}{\phi(t)} \frac{d}{dt} \phi(t) &= E \end{aligned} \quad (\text{A.5})$$

Hemos llamado E a la constante porque tiene dimensiones de energía. Vamos a empezar con la parte temporal:

$$i\hbar \frac{1}{\phi(t)} \frac{d}{dt} \phi(t) = E$$

$$i\hbar \frac{d}{dt} \phi(t) = E\phi(t)$$

$$\frac{d}{dt} \phi(t) = \frac{-iE\phi(t)}{\hbar}$$

$$\phi(t) = K e^{\frac{-i}{\hbar} Et} \quad (\text{A.6})$$

En el ultimo paso hemos resuelto una ecuación diferencial ordinaria y por eso nos aparece la constante integración K.

Ahora vamos con la parte espacial:

$$\begin{aligned} \frac{1}{\psi(x)} \left[\frac{-\hbar^2}{2m} \frac{d^2\psi(x)}{dx^2} + V(x)\psi(x) \right] &= E \\ \left[\frac{-\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} + V(x) \right] \psi(x) &= E\psi(x) \end{aligned} \quad (\text{A.7})$$

En este punto es necesaria hacer una definición más, el operador hamiltoniano H , que representa la energía del sistema:

$$H = \frac{-\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} + V(x) \quad (\text{A.8})$$

Sustituyendo este operador en la ecuación A.7 tenemos:

$$H\psi(x) = E\psi(x) \quad (\text{A.9})$$

Como H es un operador (matriz hermítica en un espacio de Hilbert) y E es un escalar, deducimos que A.9 es una ecuación de autovalores. Y se conoce como ecuación de Schrödinger independiente del tiempo.