

Oscilações Harmônicas Simples

partícula sujeita a $F = -kx$

x = deslocamento em relação ao equilíbrio $x=0$

k = cte de força

$$\omega = \sqrt{\frac{k}{m}}$$

$$U = \frac{1}{2} kx^2 = \frac{1}{2} m \omega^2 x^2 \rightarrow \text{clássico}$$

$$E = E_c + U = \frac{1}{2} kA^2 = \frac{1}{2} m \omega^2 A^2 \rightarrow \text{clássico}$$

oscilações clássicas = $-A < x < A$

onde A = amplitude do mov.

E e' permitida classicamente e $E=0$ p/ $x=0$

Quântico:

eq. Schrodinger

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

$$\text{para } U = \frac{m\omega^2 x^2}{2}$$

$$\Rightarrow \frac{d^2\psi}{dx^2} = -\left[\left(\frac{2mE}{\hbar^2}\right) - \left(\frac{m\omega}{\hbar}\right)^2 x^2 \right] \psi$$

(41.30)

Técnica matemática de solução desta eq. \rightarrow além do nível do curso!

Soluções chutadas = admitidas:

$$\psi(x) = B e^{-cx^2} \quad (41.31)$$

Substituindo ² ψ em 41.30 ^{que este é o caso} ψ que (41.31) é uma solução satisf.

soluções da eq. de Sch. desde que:

$$\left[C = \frac{m\omega}{2\hbar} \right] \text{ e } \left[E = \frac{1}{2} \hbar\omega \right]$$

"Acontece" que a solução que admitimos corresponde ao estado fundamental do sistema. Este ponto tem a energia $\frac{1}{2} \hbar\omega$ que é a energia de ponto zero do sistema.

Assim, a função de onda deste estado, subst. = C é:

$$\left[\psi = B e^{-\frac{(m\omega/2\hbar)x^2}{2}} \right] \quad 41.32$$

Está é apenas 1 solução, os estados excitados são corrigidos cada e também tem a forma exponencial vezes polinômio em x

Os níveis de energia de 1ONS são quantizados com esperanças e a energia do estado que tem n quântos é

$$\left[E_n = \left(n + \frac{1}{2} \right) \hbar\omega \right] \quad n = 0, 1, 2, \dots \quad (41.33)$$

Note que $\Delta E = \hbar\omega$ (41.34) \rightarrow justifica a hipótese de Planck!

\rightarrow fig. 41.20 ; fig (41.21) \rightarrow p/ $n \rightarrow \infty$ recupe classico!

$$\psi(x) = B e^{-Cx^2}$$

126a

$$\frac{d\psi}{dx} = -2Cx B e^{-Cx^2}$$

$$\frac{d^2\psi}{dx^2} = -2CB \left[e^{-Cx^2} + x(-2Cx e^{-Cx^2}) \right]$$

$$\frac{d^2\psi}{dx^2} = -2CB e^{-Cx^2} + 4C^2 B x^2 e^{-Cx^2}$$

eq. Sch:

$$-2CB e^{-Cx^2} + 4C^2 B x^2 e^{-Cx^2} = - \left[\frac{2mE}{\hbar^2} - \left(\frac{m\omega}{\hbar} \right)^2 x^2 \right] B e^{-Cx^2}$$

$$-2C + 4C^2 x^2 = - \frac{2mE}{\hbar^2} + \left(\frac{m\omega}{\hbar} \right)^2 x^2$$

igualemos pot. de x:

const! a) $2C = \frac{2mE}{\hbar^2} \Rightarrow \boxed{E = \frac{C\hbar^2}{m}}$

x^2 : b) $4C^2 = \left(\frac{m\omega}{\hbar} \right)^2 \Rightarrow 2C = \frac{m\omega}{\hbar} \Rightarrow \boxed{C = \frac{m\omega}{2\hbar}}$

$E = \frac{m\omega \cdot \hbar^2}{2\hbar \cdot m} = \frac{\hbar\omega}{2}$