



Universidade Estadual de Campinas

## Propagador: Oscilador Harmônico Simples (OHS)

FI001 - Mecânica Quântica I  
Prof.: Marco Aurélio P. Lima  
Idaiane Leandra Machado

## Propagador: Oscilador Harmônico Simples

Vimos que podemos definir o propagador como,

$$K(\mathbf{x}'', t; \mathbf{x}', t_0) = \sum_{a'} \langle \mathbf{x}'' | a' \rangle \langle a' | \mathbf{x}' \rangle \exp \left[ \frac{-iE_{a'}(t - t_0)}{\hbar} \right] \quad (1)$$

## Propagador: Oscilador Harmônico Simples

Vimos que podemos definir o propagador como,

$$K(\mathbf{x}'', t; \mathbf{x}', t_0) = \sum_{a'} \langle \mathbf{x}'' | a' \rangle \langle a' | \mathbf{x}' \rangle \exp \left[ \frac{-iE_{a'}(t - t_0)}{\hbar} \right] \quad (1)$$

para o OHS, na representação das coordenadas, as funções de onda podem ser obtidas através da solução da ESIT, e são dadas por,

## Propagador: Oscilador Harmônico Simples

Vimos que podemos definir o propagador como,

$$K(\mathbf{x}'', t; \mathbf{x}', t_0) = \sum_{a'} \langle \mathbf{x}'' | a' \rangle \langle a' | \mathbf{x}' \rangle \exp \left[ \frac{-iE_{a'}(t - t_0)}{\hbar} \right] \quad (1)$$

para o OHS, na representação das coordenadas, as funções de onda podem ser obtidas através da solução da ESIT, e são dadas por,

$$a_n(x) = \frac{1}{\sqrt{2^n n!}} \left( \frac{m\omega}{\pi\hbar} \right)^{1/4} \cdot e^{-\frac{m\omega x^2}{2\hbar}} \cdot H_n \left( \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x \right), \quad n = 0, 1, 2, \dots \quad (2)$$

## Propagador: Oscilador Harmônico Simples

Vimos que podemos definir o propagador como,

$$K(\mathbf{x}'', t; \mathbf{x}', t_0) = \sum_{a'} \langle \mathbf{x}'' | a' \rangle \langle a' | \mathbf{x}' \rangle \exp \left[ \frac{-iE_{a'}(t - t_0)}{\hbar} \right] \quad (1)$$

para o OHS, na representação das coordenadas, as funções de onda podem ser obtidas através da solução da ESIT, e são dadas por,

$$a_n(x) = \frac{1}{\sqrt{2^n n!}} \left( \frac{m\omega}{\pi\hbar} \right)^{1/4} \cdot e^{-\frac{m\omega x^2}{2\hbar}} \cdot H_n \left( \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x \right), \quad n = 0, 1, 2, \dots \quad (2)$$

( $H_n$  são polinômios de Hermite). Por conseguinte:

$$\langle \mathbf{x}'' | a' \rangle = \frac{1}{\sqrt{2^n n!}} \left( \frac{m\omega}{\pi\hbar} \right)^{1/4} \cdot e^{-\frac{m\omega x''^2}{2\hbar}} \cdot H_n \left( \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x'' \right) \quad (3)$$

$$\langle a' | \mathbf{x}' \rangle = \frac{1}{\sqrt{2^n n!}} \left( \frac{m\omega}{\pi\hbar} \right)^{1/4} \cdot e^{-\frac{m\omega x'^2}{2\hbar}} \cdot H_n \left( \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x' \right) \quad (4)$$

## Propagador: Oscilador Harmônico Simples

Substituindo,

$$\begin{aligned} K(\mathbf{x}'', t; \mathbf{x}', t_0) &= \sum_{a'} \langle \mathbf{x}'' | a' \rangle \langle a' | \mathbf{x}' \rangle \exp \left[ \frac{-iE_{a'}(t - t_0)}{\hbar} \right] = \\ &= \sum_{a'} \frac{1}{\sqrt{2^n n!}} \left( \frac{m\omega}{\pi\hbar} \right)^{1/4} \cdot e^{-\frac{m\omega x''^2}{2\hbar}} \cdot H_n \left( \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x'' \right) \cdot \\ &\quad \cdot \frac{1}{\sqrt{2^n n!}} \left( \frac{m\omega}{\pi\hbar} \right)^{1/4} \cdot e^{-\frac{m\omega x'^2}{2\hbar}} \cdot H_n \left( \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x' \right) \exp \left[ \frac{-iE_{a'}(t - t_0)}{\hbar} \right] \end{aligned} \quad (5)$$

## Propagador: Oscilador Harmônico Simples

Substituindo,

$$\begin{aligned} K(\mathbf{x}'', t; \mathbf{x}', t_0) &= \sum_{a'} \langle \mathbf{x}'' | a' \rangle \langle a' | \mathbf{x}' \rangle \exp \left[ \frac{-iE_{a'}(t - t_0)}{\hbar} \right] = \\ &= \sum_{a'} \frac{1}{\sqrt{2^n n!}} \left( \frac{m\omega}{\pi\hbar} \right)^{1/4} \cdot e^{-\frac{m\omega x''^2}{2\hbar}} \cdot H_n \left( \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x'' \right) \cdot \\ &\quad \cdot \frac{1}{\sqrt{2^n n!}} \left( \frac{m\omega}{\pi\hbar} \right)^{1/4} \cdot e^{-\frac{m\omega x'^2}{2\hbar}} \cdot H_n \left( \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x' \right) \exp \left[ \frac{-iE_{a'}(t - t_0)}{\hbar} \right] \end{aligned} \quad (5)$$

Os autovalores de energia para o OHS são  $E_n = (n + \frac{1}{2})\hbar\omega$ , portanto,

## Propagador: Oscilador Harmônico Simples

Substituindo,

$$\begin{aligned} K(\mathbf{x}'', t; \mathbf{x}', t_0) &= \sum_{a'} \langle \mathbf{x}'' | a' \rangle \langle a' | \mathbf{x}' \rangle \exp \left[ \frac{-iE_{a'}(t - t_0)}{\hbar} \right] = \\ &= \sum_{a'} \frac{1}{\sqrt{2^n n!}} \left( \frac{m\omega}{\pi\hbar} \right)^{1/4} \cdot e^{-\frac{m\omega x''^2}{2\hbar}} \cdot H_n \left( \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x'' \right) \cdot \\ &\quad \cdot \frac{1}{\sqrt{2^n n!}} \left( \frac{m\omega}{\pi\hbar} \right)^{1/4} \cdot e^{-\frac{m\omega x'^2}{2\hbar}} \cdot H_n \left( \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x' \right) \exp \left[ \frac{-iE_{a'}(t - t_0)}{\hbar} \right] \end{aligned} \quad (5)$$

Os autovalores de energia para o OHS são  $E_n = (n + \frac{1}{2})\hbar\omega$ , portanto,

$$\begin{aligned} K(\mathbf{x}'', t; \mathbf{x}', t_0) &= \left( \frac{m\omega}{\pi\hbar} \right)^{\frac{1}{2}} e^{-\frac{m\omega(x''^2 + x'^2)}{2\hbar}} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{2^n n!} H_n \left( \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x' \right) H_n \left( \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x'' \right) \cdot \\ &\quad \cdot \exp[-i\omega(n + 1/2)(t - t_0)] \end{aligned} \quad (6)$$



## Propagador: Oscilador Harmônico Simples

$$\begin{aligned} K(\mathbf{x}'', t; \mathbf{x}', t_0) &= \left(\frac{m\omega}{\pi\hbar}\right)^{1/2} e^{-\frac{m\omega(x''/2+x'/2)}{2\hbar}} e^{-\frac{i\omega}{2}(t-t_0)} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{2^n n!} H_n \left(\sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x'\right) \cdot \\ &\quad \cdot H_n \left(\sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x''\right) \left(e^{-i\omega(t-t_0)}\right)^n = \\ &= \left(\frac{m\omega}{\pi\hbar}\right)^{1/2} e^{\frac{m\omega(x''/2+x'/2)}{2\hbar}} e^{-\frac{i\omega}{2}(t-t_0)} e^{-\frac{m\omega(x''/2+x'/2)}{\hbar}} \cdot \\ &\quad \cdot \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{2^n n!} H_n \left(\sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x'\right) H_n \left(\sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x''\right) \left(e^{-i\omega(t-t_0)}\right)^n \end{aligned} \quad (7)$$

## Propagador: Oscilador Harmônico Simples

$$\begin{aligned} K(\mathbf{x}'', t; \mathbf{x}', t_0) &= \left(\frac{m\omega}{\pi\hbar}\right)^{1/2} e^{-\frac{m\omega(x''/2+x'/2)}{2\hbar}} e^{-\frac{i\omega}{2}(t-t_0)} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{2^n n!} H_n \left(\sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x'\right) \\ &\quad \cdot H_n \left(\sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x''\right) \left(e^{-i\omega(t-t_0)}\right)^n = \\ &= \left(\frac{m\omega}{\pi\hbar}\right)^{1/2} e^{\frac{m\omega(x''/2+x'/2)}{2\hbar}} e^{-\frac{i\omega}{2}(t-t_0)} e^{-\frac{m\omega(x''/2+x'/2)}{\hbar}} \\ &\quad \cdot \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{2^n n!} H_n \left(\sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x'\right) H_n \left(\sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x''\right) \left(e^{-i\omega(t-t_0)}\right)^n \end{aligned} \quad (7)$$

Usando a relação ( Seção 2.6 Sakurai):

$$\left(\frac{1}{\sqrt{1-\zeta^2}}\right) \exp\left[\frac{-(\varepsilon^2 + \eta^2 - 2\varepsilon\eta\zeta)}{(1-\zeta^2)}\right] = \exp[-(\varepsilon^2 + \eta^2)] \sum_{n=0}^{\infty} \left(\frac{\zeta^n}{2^n n!}\right) H_n(\varepsilon) H_n(\eta) \quad (8)$$

## Propagador: Oscilador Harmônico Simples

$$\begin{aligned}
 K(\mathbf{x}'', t; \mathbf{x}', t_0) &= \left( \frac{m\omega}{\pi\hbar} \right)^{1/2} e^{\frac{m\omega(x''^2+x'^2)}{2\hbar}} e^{-\frac{i\omega}{2}(t-t_0)} \left[ \frac{1}{\sqrt{1-e^{-2i\omega(t-t_0)}}} \right] \cdot \\
 &\cdot \exp \left( -\frac{m\omega}{\hbar} \left[ \frac{x'^2 + x''^2 - 2x''x' e^{-i\omega(t-t_0)}}{1-e^{-2i\omega(t-t_0)}} \right] \right) = \\
 &= \left( \frac{m\omega}{\pi\hbar} \right)^{1/2} e^{\frac{m\omega(x'^2+x''^2)}{2\hbar}} \left[ \frac{1}{e^{\frac{i\omega}{2}(t-t_0)} \sqrt{1-e^{-2i\omega(t-t_0)}}} \right] \cdot \\
 &\cdot \exp \left( -\frac{m\omega}{\hbar} \left[ \frac{(x'^2 + x''^2) - 2x''x' e^{-i\omega(t-t_0)}}{e^{-i\omega(t-t_0)} [e^{i\omega(t-t_0)} - e^{-i\omega(t-t_0)}]} \right] \right) = \\
 &= \left( \frac{m\omega}{\pi\hbar} \right)^{1/2} e^{\frac{m\omega(x'^2+x''^2)}{2\hbar}} \left[ \frac{1}{\sqrt{e^{i\omega(t-t_0)} - e^{-i\omega(t-t_0)}}} \right] \cdot \\
 &\cdot \exp \left( -\frac{m\omega}{\hbar} \left[ \frac{(x'^2 + x''^2) e^{i\omega(t-t_0)} - 2x''x'}{e^{i\omega(t-t_0)} - e^{-i\omega(t-t_0)}} \right] \right)
 \end{aligned} \tag{9}$$

## Propagador: Oscilador Harmônico Simples

$$\begin{aligned} K(\mathbf{x}'', t; \mathbf{x}', t_0) &= \sqrt{\frac{m\omega}{2\pi i \hbar \sin[\omega(t-t_0)]}} e^{\frac{m\omega(x''^2 + x'^2)}{2\hbar}} \cdot \\ &\quad \cdot \exp\left(-\frac{m\omega}{\hbar} \left[ \frac{(x'^2 + x''^2) e^{i\omega(t-t_0)} - 2x''x'}{2i \sin[\omega(t-t_0)]} \right]\right) = \\ &= \sqrt{\frac{m\omega}{2\pi i \hbar \sin[\omega(t-t_0)]}} \cdot \\ &\quad \cdot \exp\left(-\frac{m\omega}{2\hbar} \left[ \frac{(x'^2 + x''^2) e^{i\omega(t-t_0)} - 2x''x'}{i \sin[\omega(t-t_0)]} - (x'^2 + x''^2) \right]\right) \end{aligned} \quad (10)$$

$$K(\mathbf{x}'', t; \mathbf{x}', t_0) = \sqrt{\frac{m\omega}{2\pi i\hbar \sin[\omega(t-t_0)]}} \cdot \exp\left[\frac{i m \omega}{2\hbar \sin[\omega(t-t_0)]} [(x''^2 + x'^2) \cos[\omega(t-t_0)] - 2x''x']\right] \quad (11)$$

$$K(\mathbf{x}'', t; \mathbf{x}', t_0) = \sqrt{\frac{m\omega}{2\pi i \hbar \sin[\omega(t - t_0)]}} \cdot \exp\left[\frac{im\omega}{2\hbar \sin[\omega(t - t_0)]} [(x''^2 + x'^2) \cos[\omega(t - t_0)] - 2x''x']\right] \quad (11)$$

Obrigada!