

INTRODUÇÃO

A simulação quântica é um procedimento que consiste em simular a dinâmica de um determinado sistema A em um sistema quântico B. No presente trabalho, o sistema de um íon aprisionado é usado para simular a equação de Dirac e estudar o efeito *zitterbewegung*, que surge da superposição das soluções de energias positivas e negativas da eq. de Dirac.

INTERAÇÕES ELEMENTARES EM UM SISTEMA DE ÚNICO ÍON APRISIONADO E ENGENHARIA DE HAMILTONIANOS

O sistema de um íon confinado em uma armadilha harmônica interagindo com um campo clássico permite a criação de interações que auxiliam no controle do estado vibracional do íon.

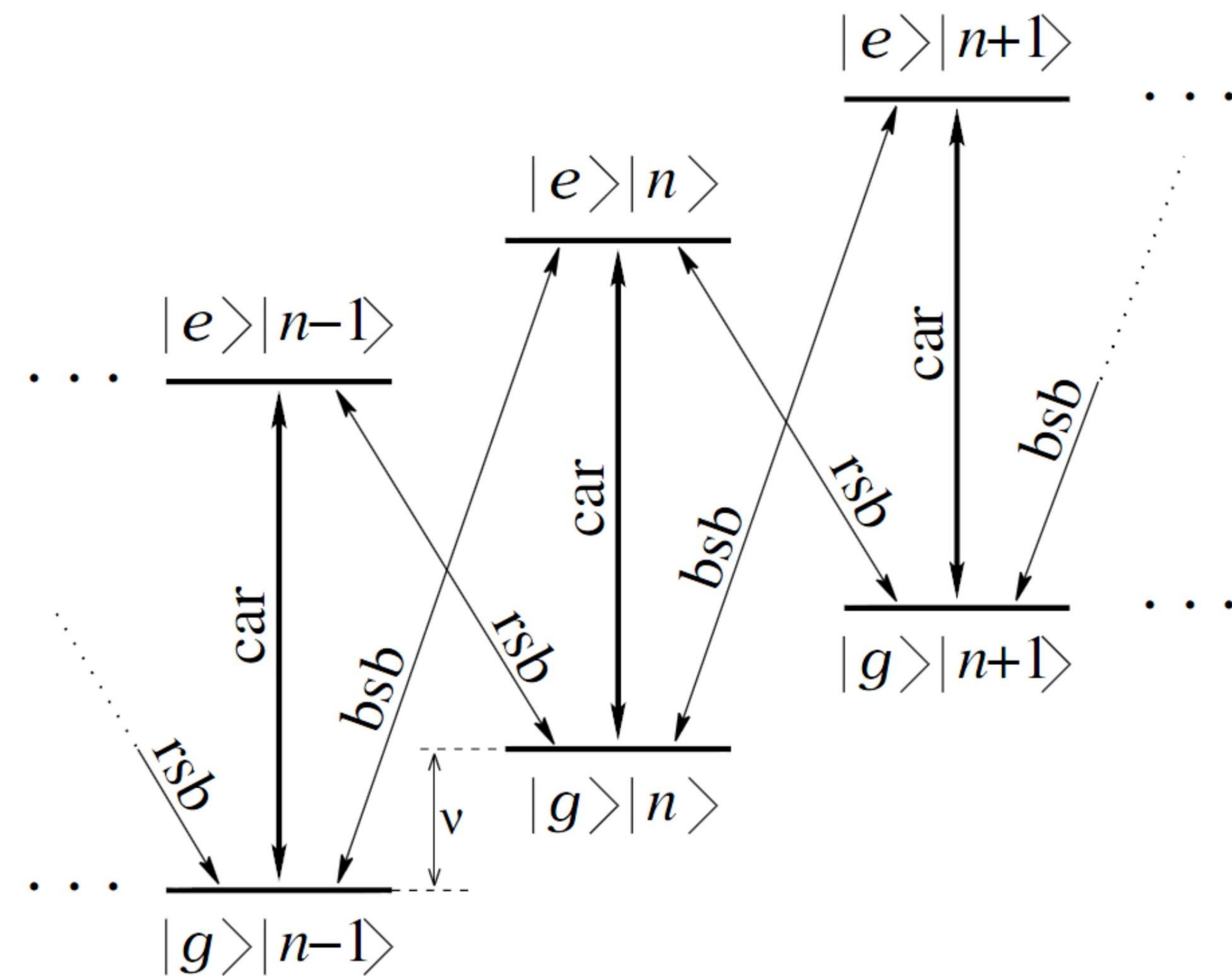


Figura 1 – Diagrama de interação para um átomo de dois níveis num potencial harmônico.
Fonte: BLATT, R. et al. (2003), adaptado.

Interação do tipo campo ressonante:

$$H_{\delta=0} = \hbar\Omega(\sigma_+e^{i\phi} + \sigma_-e^{-i\phi}),$$

Interação do tipo primeiro desvio para o vermelho:

$$H_{\delta=\nu} = \hbar\eta\tilde{\Omega}(\sigma_+ae^{i\phi_r} + \sigma_-a^\dagger e^{-i\phi_r}),$$

Interação do tipo primeiro desvio para o azul:

$$H_{\delta=-\nu} = \hbar\eta\tilde{\Omega}(\sigma_+a^\dagger e^{i\phi_b} + \sigma_-ae^{-i\phi_b}).$$

SIMULAÇÃO DA EQUAÇÃO DE DIRAC EM 1+1 D

A equação de Dirac em 3+1 D é dada por

$$i\hbar\frac{\partial\psi}{\partial t} = H_D\psi = (c\boldsymbol{\alpha} \cdot \mathbf{p} + \beta mc^2)\psi$$

onde α e β são as matrizes de Dirac.

Combinando as interações elementares e ajustando os parâmetros necessários é possível gerar o hamiltoniano [1],

$$H_s = 2\eta\Delta\tilde{\Omega}(\sigma_x^{ad} + \sigma_x^{bc})p_x + 2\eta\Delta\tilde{\Omega}(\sigma_y^{ad} - \sigma_y^{bc})p_y + 2\eta\Delta\tilde{\Omega}(\sigma_x^{ac} - \sigma_x^{bd})p_z + \hbar\Omega(\sigma_y^{ac} + \sigma_y^{bd}),$$

onde $c \leftrightarrow 2\eta\Delta\tilde{\Omega}$ e $mc^2 \leftrightarrow \hbar\Omega$.

A simulação da equação de Dirac se torna mais facilmente implementada em 1+1 D, possibilitando o estudo do efeito *zitterbewegung*. A evolução do operador posição em 1+1 D (já com os novos parâmetros mapeados) é dada por

$$x(t) = x(0) + \frac{4\eta^2\Delta^2\tilde{\Omega}^2 p_x t}{H_s} + \left(\sigma_x - \frac{2\eta\Delta\tilde{\Omega} p_x}{H_s}\right) \frac{i\hbar\eta\Delta\tilde{\Omega}}{H_s} \left(e^{\frac{2iH_s t}{\hbar}} - 1\right),$$

e torna-se possível o estudo do efeito *zitterbewegung* em um processo de ganho de massa.

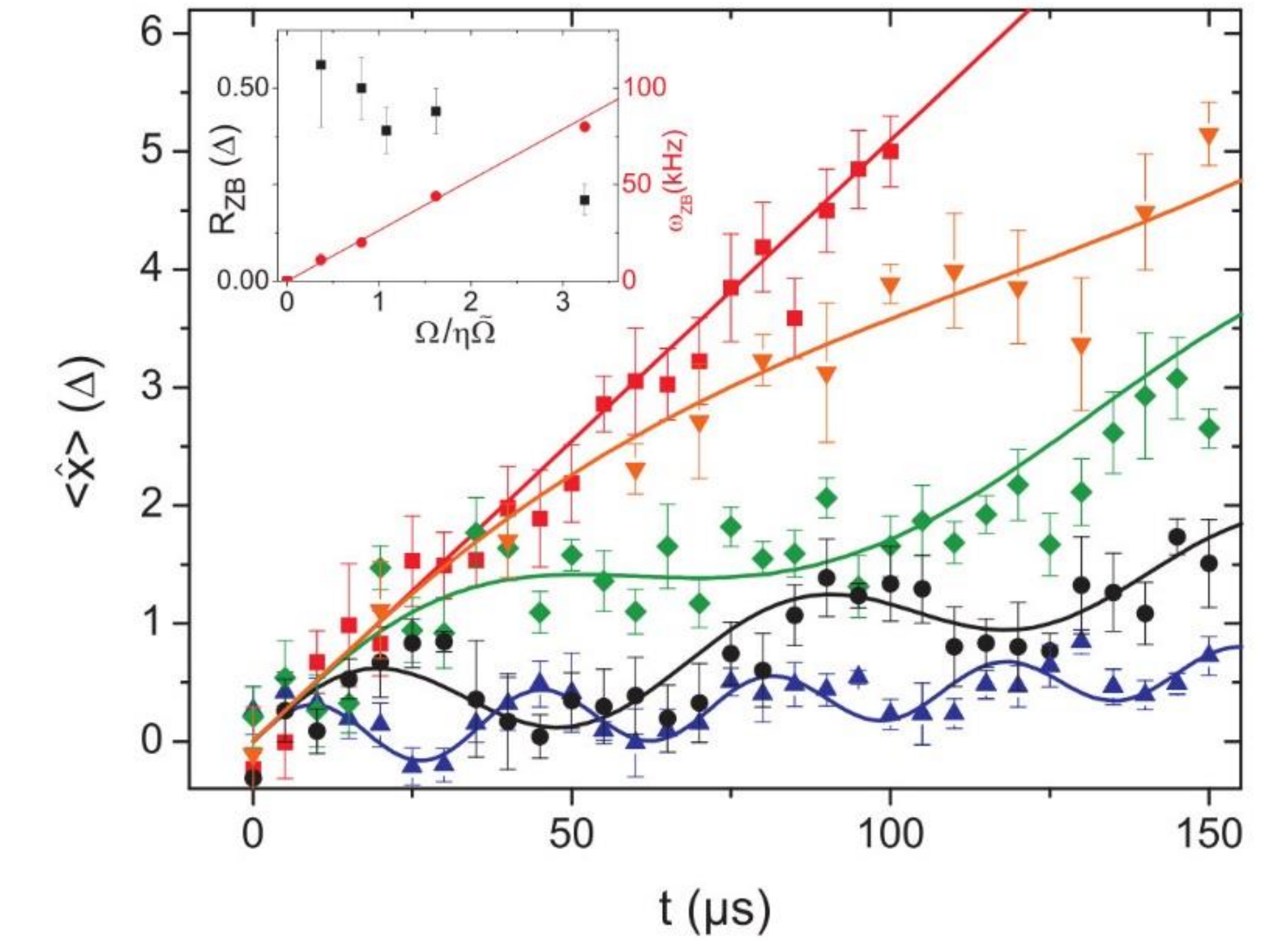


Figura 2 – Análise do *zitterbewegung* para diferentes valores de massa.
Fonte: Gerritsma et al. (2010)

A Figura 1 mostra que o *zitterbewegung* se anula tanto no limite não-relativístico - uma vez que $\omega_{ZB} \rightarrow 0$ - quanto no limite relativístico, uma vez que $R_{ZB} \rightarrow 0$.

CONCLUSÃO

Neste trabalho, foram desenvolvidas interações específicas que permitiram a simulação da equação de Dirac em 1+1 D em um sistema de um íon aprisionado. Avaliando a evolução temporal do operador posição do sistema foi possível simular o *zitterbewegung*, assim como analisar seu comportamento na transição entre a teoria relativística e clássica.

REFERÊNCIAS BIBLIOGRÁFICAS

- [1]. GERRITSMA, R. et al. *Quantum simulation of the Dirac equation*. Nature, Macmillan Publishers Limited, v. 463, n. 7, p. 68–71, 2010.