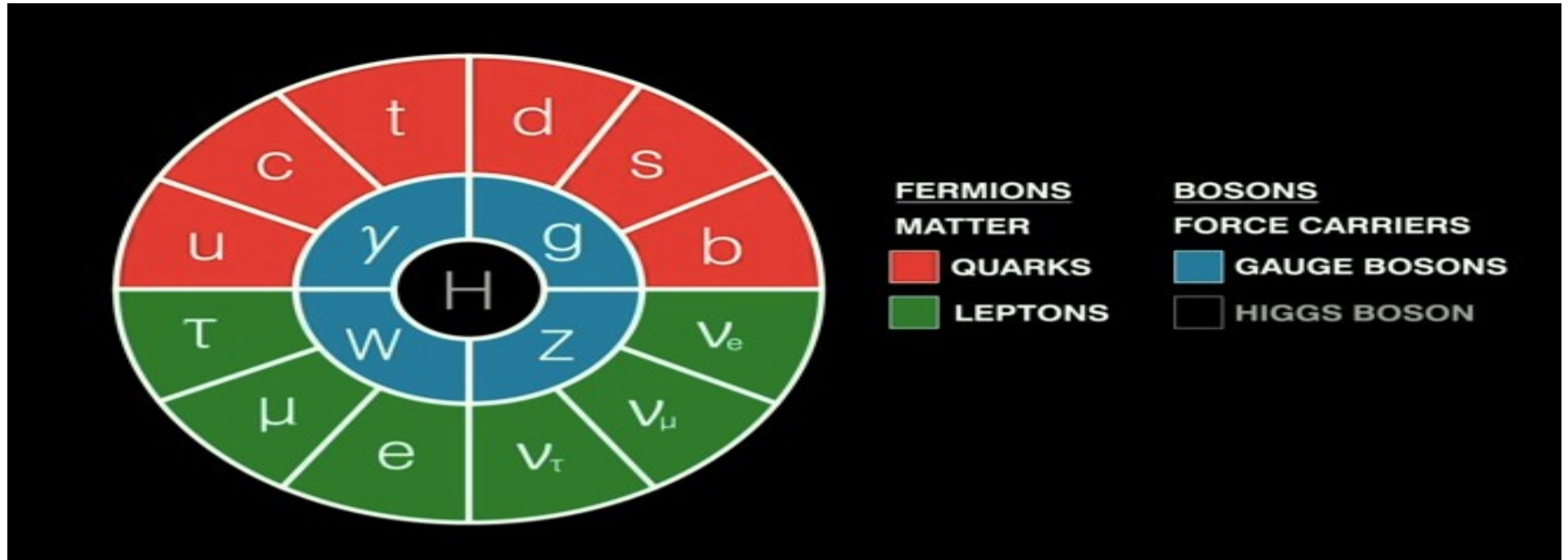


SUSY Supertalk

1st Progress Presentation
23 Julho 2015

Bernardo Gonçalves
Miguel Levy
Rodrigo Vicente
Sofia Freitas

Introdução



- Preciso, mas incompleto
- Expansão do SM → unificação das interações

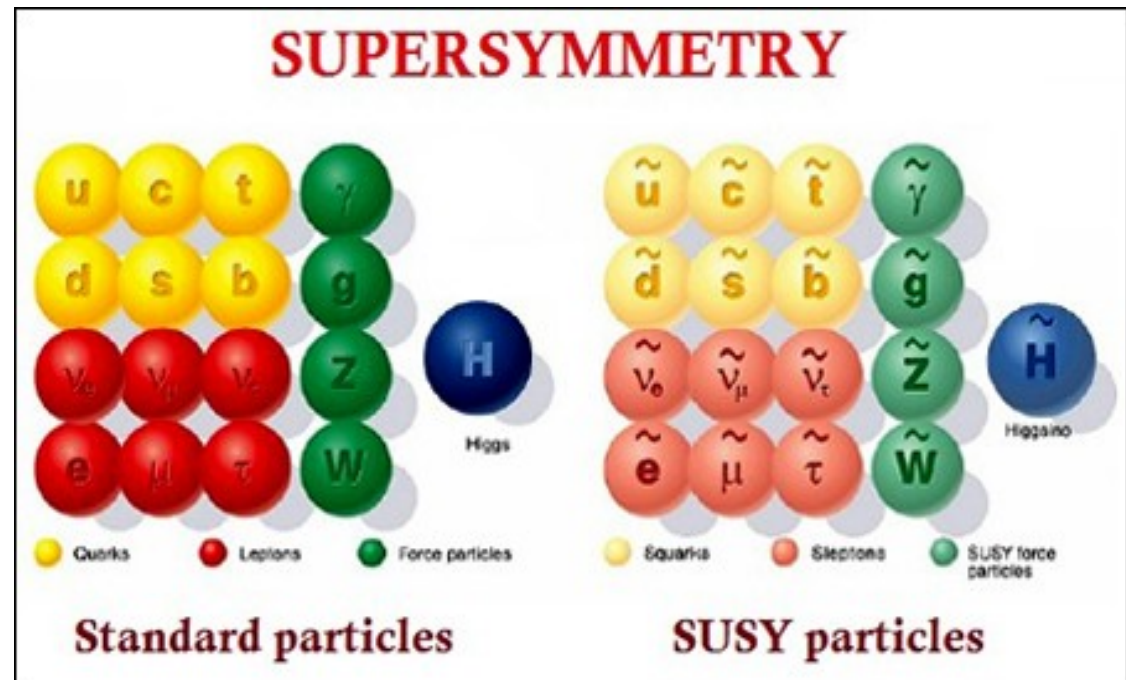
Supersimetria SUSY

- Prevê um parceiro para cada partícula do SM:
 - Mesma massa
 - Spin diferente

Estes parceiros nunca foram observados

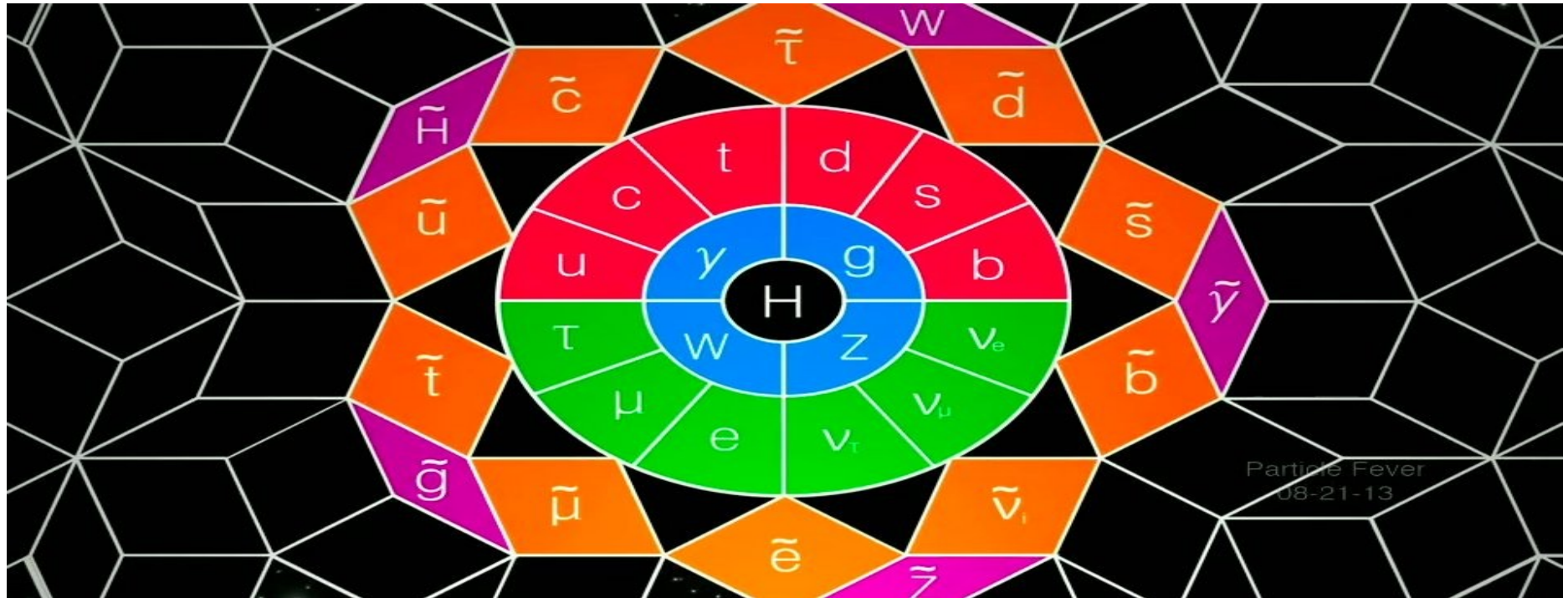


Quebra espontânea da SUSY à presente escala de energia



Fermião ↔ Bosão

Resolução de problemas



- Massa leve do Higgs
- Matéria escura – a partícula SUSY mais leve seria estável e electricamente neutra

Factorização de H

- Redefinição do valor do espectro de energia de modo a que a energia do estado fundamental seja nula

$$H_1 \Psi_0(x) = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} \Psi_0(x) + V_1(x) \Psi_0(x) = 0$$

$$V_1(x) = \frac{\hbar^2}{2m} \frac{\Psi_0''(x)}{\Psi_0(x)} \quad \left[\Psi_0(x) \neq 0 \forall x \right]$$

$$H_1 = A^+ A$$

$$A = \frac{\hbar}{\sqrt{2m}} \frac{d}{dx} + W(x)$$

$$A^+ = -\frac{\hbar}{\sqrt{2m}} \frac{d}{dx} + W(x)$$

Superpotencial

Factorização de H

$$\begin{aligned} H_1 \Psi_0(x) &= A^\dagger A \Psi_0(x) = \left(-\frac{\hbar}{\sqrt{2m}} \frac{d}{dx} + W(x) \right) \left(\frac{\hbar}{\sqrt{2m}} \frac{d}{dx} + W(x) \right) \Psi_0(x) = \\ &= \left(-\frac{\hbar}{\sqrt{2m}} \frac{d}{dx} + W(x) \right) \left(\frac{\hbar}{\sqrt{2m}} \Psi_0'(x) + W(x) \Psi_0(x) \right) = \\ &= -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} \Psi_0(x) - \frac{\hbar}{\sqrt{2m}} \frac{d}{dx} (W(x) \Psi_0(x)) + \frac{\hbar}{\sqrt{2m}} W(x) \Psi_0'(x) + W^2(x) \Psi_0(x) = \\ &= -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2 \Psi_0(x)}{dx^2} - \frac{\hbar}{\sqrt{2m}} W'(x) \Psi_0(x) + W^2(x) \Psi_0(x) = 0 \end{aligned}$$

- Eq. Riccati: $V_1(x) = W^2(x) - \frac{\hbar}{\sqrt{2m}} W'(x)$

Factorização de H

- Para ser solução da eq. Schrödinger basta satisfazer:

$$A\Psi_0 = 0 \Rightarrow H_1\Psi_0 = 0$$

$$A\Psi_0 = \frac{\hbar}{\sqrt{2m}} \Psi_0' + W\Psi_0 = 0 \Leftrightarrow W(x) = -\frac{\hbar}{\sqrt{2m}} \frac{\Psi_0'}{\Psi_0}$$

Solução Superpotencial

$$H_2 = AA^\dagger \quad V_2(x) = W^2(x) + \frac{\hbar}{\sqrt{2m}} W'(x)$$

- V_1 e V_2 são potenciais parceiros SUSY

Relação entre H_1 e H_2

$$H_1 \psi_n^{(1)} = A^\dagger A \psi_n^{(1)} = \epsilon_n^{(1)} \psi_n^{(1)}$$

$$H_2 \psi_n^{(2)} = A A^\dagger \psi_n^{(2)} = \epsilon_n^{(2)} \psi_n^{(2)}$$

$$H_2 (A \psi_n^{(1)}) = A A^\dagger A \psi_n^{(1)} = \epsilon_n^{(1)} (A \psi_n^{(1)})$$

$$H_1 (A^\dagger \psi_n^{(2)}) = \epsilon_n^{(2)} (A^\dagger \psi_n^{(2)})$$

- Os estados dos hamiltonianos são degenerados

Vectores
próprios

$$A \psi_n^{(1)} \quad H_2$$

$$A^\dagger \psi_n^{(2)} \quad H_1$$

$$\psi_n^{(2)} \propto A \psi_{n+1}^{(1)}$$

$$\psi_{n+1}^{(1)} \propto A^\dagger \psi_n^{(2)}$$

Relação entre H_1 e H_2

- Como $\epsilon_0^{(1)} = 0 = A \psi_0^{(1)}$ $\epsilon_{n+1}^{(1)} = \epsilon_n^{(2)}$

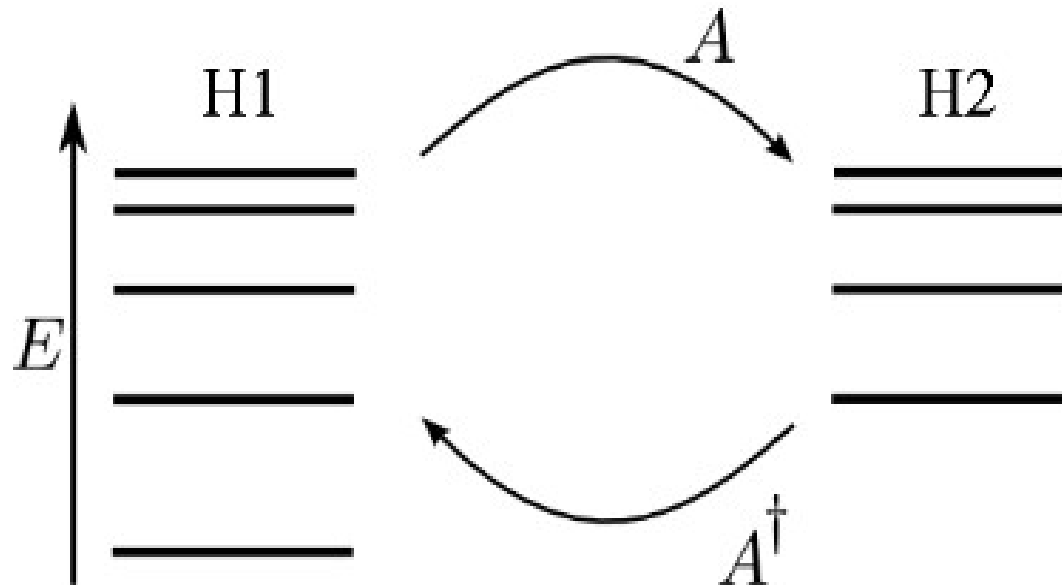
- Normalização:

$$1 = \int \psi_n^{(2)*} \psi_n^{(2)} = \int C \cdot \psi_{n+1}^{(1)*} A^\dagger C A \psi_{n+1}^{(1)} = |C|^2 \int \psi_{n+1}^{(1)*} H \psi_{n+1}^{(1)} \Leftrightarrow$$

$$\Leftrightarrow 1 = |C|^2 \epsilon_{n+1}^{(1)} \int \psi_{n+1}^{(1)*} \psi_{n+1}^{(1)} \Leftrightarrow C = (\epsilon_{n+1}^{(1)})^{-1/2}$$

$$\psi_n^{(2)} = (\epsilon_{n+1}^{(1)})^{-1/2} A \psi_{n+1}^{(1)}$$
$$\psi_{n+1}^{(1)} = (\epsilon_n^{(2)})^{-1/2} A^\dagger \psi_n^{(2)}$$

Espectros de energia



- Operadores A e A^\dagger trocam entre estados próprios dos dois hamiltonianos de igual energia

Super-Álgebra

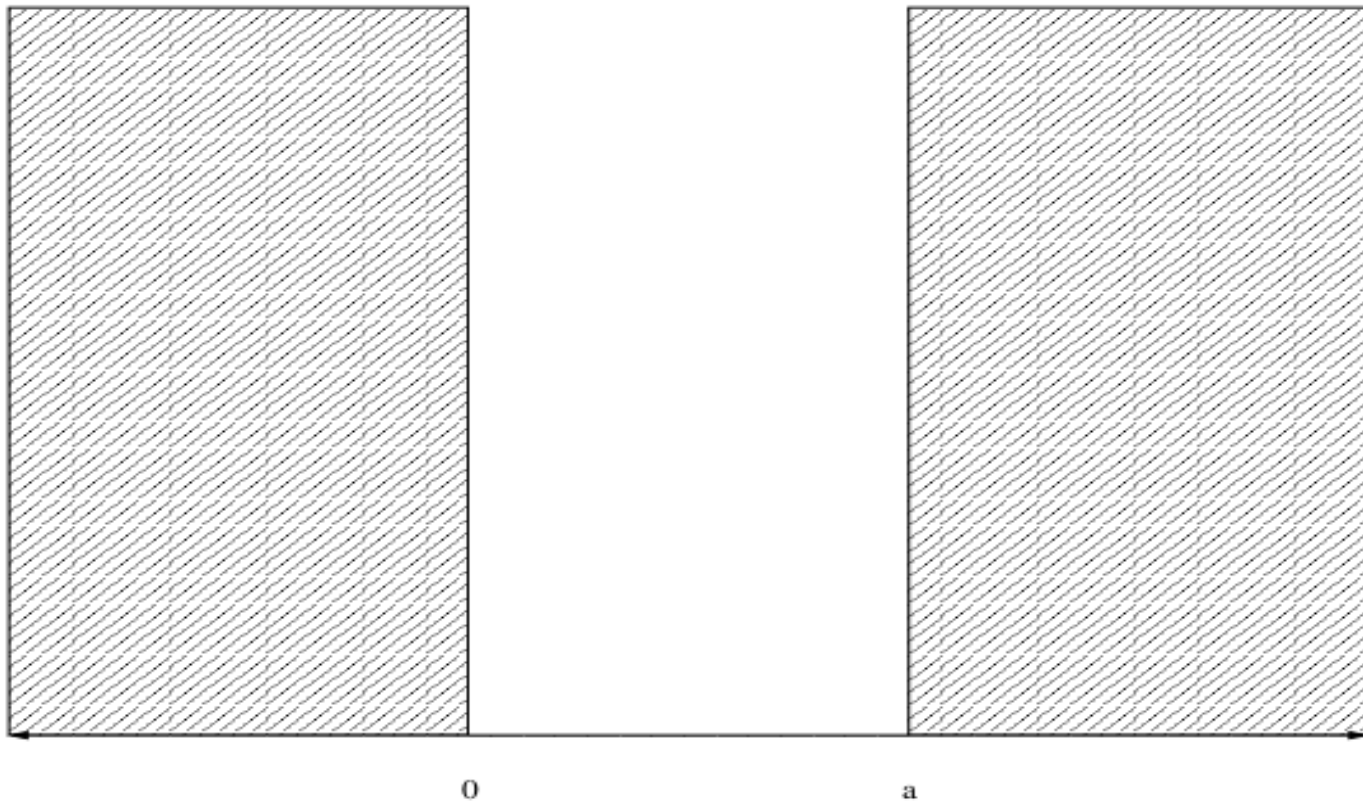
$$H = \begin{bmatrix} H_1 & 0 \\ 0 & H_2 \end{bmatrix} \quad Q = \begin{bmatrix} 0 & 0 \\ A & 0 \end{bmatrix} \quad Q^+ = \begin{bmatrix} 0 & A^+ \\ 0 & 0 \end{bmatrix}$$

$$[H, Q] = [H, Q^+] = 0 \quad \{Q, Q^+\} = H \quad \{Q, Q\} = \{Q^+, Q^+\} = 0$$

- Q, Q^+ = supercargas
- Q e Q^+ podem ser interpretados como operadores que trocam graus de liberdade bosónicos e fermiónicos

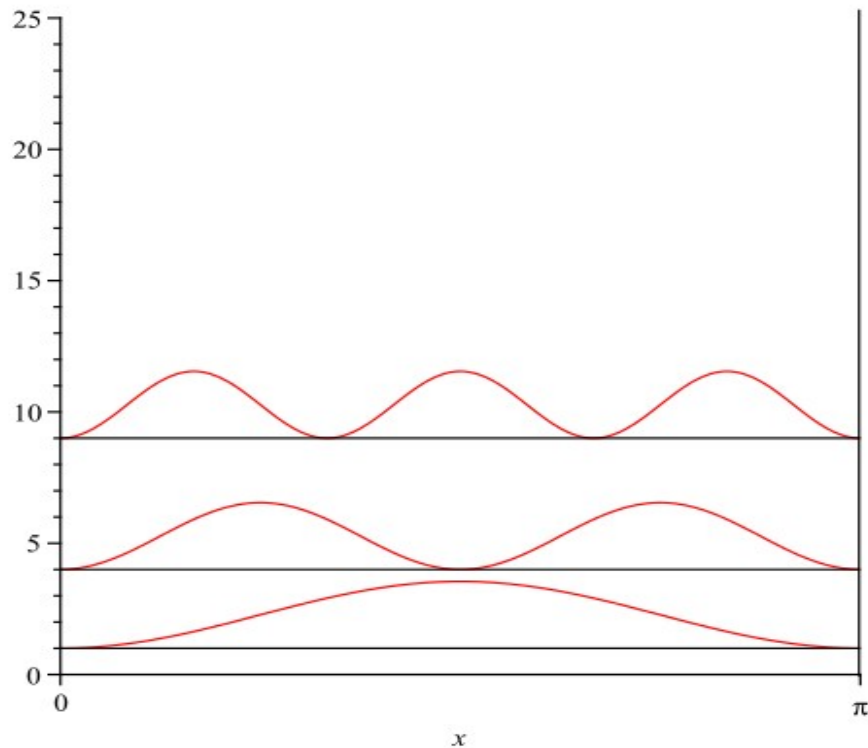
Aplicação – Poço de Potencial

$$V_{isw}(x) = \begin{cases} 0 & : 0 \leq x \leq a \\ \infty & : \textit{else} \end{cases}$$

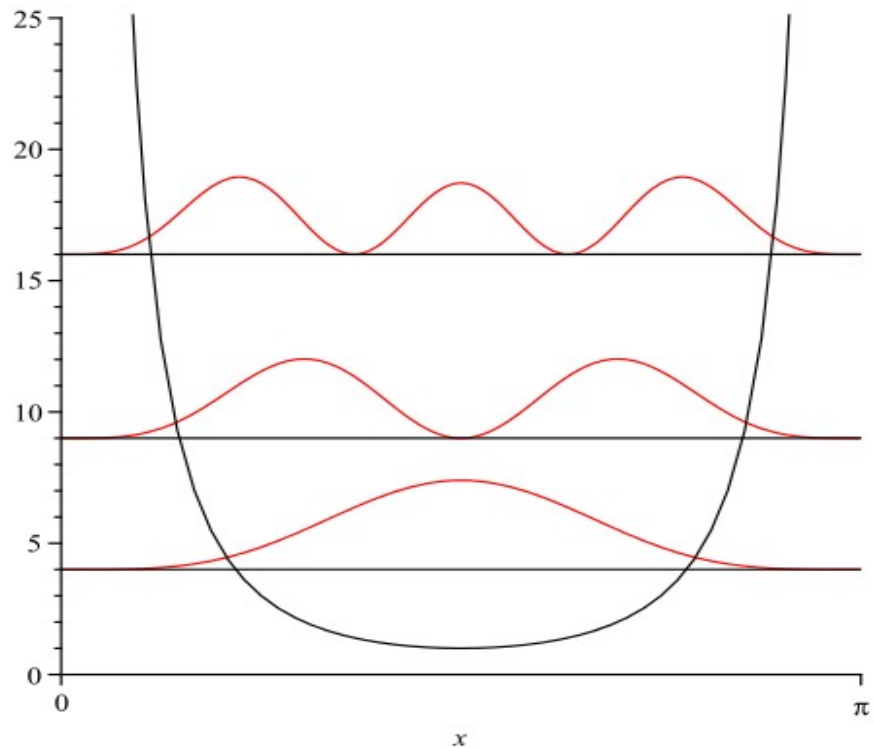


Aplicação – Poço de Potencial

$$V_1(x) = 0$$



$$V_2(x) = \frac{\hbar^2 \pi^2}{2ma^2} \left[2 \operatorname{cosec}^2\left(\frac{\pi x}{a}\right) - 1 \right]$$



$$W(x) = -\frac{\hbar}{\sqrt{2m}} \frac{\pi}{a} \cotan\left(\frac{\pi}{a} x\right)$$