

A partícula que ninguém solicitou...

- Ninguém previu o múon...
- Veremos que há no modelo padrão de partículas casos em que as partículas têm de existir para a coerência da teoria e há casos em que as partículas simplesmente existem, não havendo em princípio uma necessidade prévia para sua existência.
- Há também "previsões aproximadas". Esse por sinal é o caso do pión, que na verdade são 3 (π^+ , π^- , π^0). O méson de Yukawa era uma partícula introduzida para explicar a interação forte entre prótons e nêutrons, mas as interações fortes como hoje entendemos são na verdade mais complexas... Os píons são relevantes para a força nuclear, ou força forte residual. Os principais agentes da força forte (como hoje entendemos) são os glúons.
- Curiosamente, há aplicações tecnológicas atuais que usam diretamente os múons, ver por exemplo <https://www.nature.com/articles/d41586-018-05254-2>
- Os experimentais natos aqui podem tentar fazer seus próprios detectores de múons: <https://physicstoday.scitation.org/doi/10.1063/PT.6.1.20170614a/full/>

Klein-Gordon, a eq. de Dirac e antipartículas

- Para uma partícula livre de massa m , a eq. de Schroedinger nos diz que

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \Psi + \frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 \Psi = 0.$$

- Nota-se que a equação acima equivale a $E = p^2/(2m)$, com

$$\mathbf{p} \rightarrow -i\hbar \nabla \text{ e } E \rightarrow i\hbar \partial_t.$$

- A relação relativística entre E e \mathbf{p} , usando a assinatura $(+ \quad - \quad - \quad -)$ é dada por

$$p^\mu p_\mu = m^2 c^2, \text{ em que } (p^\mu) = (E/c \quad p^1 \quad p^2 \quad p^3).$$

$$\frac{E^2}{c^2} - \sum_i p^i p^i = m^2 c^2 \quad \Rightarrow \quad \left(\frac{1}{c^2} \frac{\partial^2}{\partial t^2} - \nabla^2 - \frac{m^2 c^2}{\hbar} \right) \Phi = 0.$$