

**Anotações de IC:**

Iniciação Científica

**Aluno:** Amadeus Dal Vesco

**Orientador:** Alexandre Magno Silva Santos

**19 de Março de 2025**

**Florianópolis - SC**

# Sumário

|   |                                                            |   |
|---|------------------------------------------------------------|---|
| 1 | Introdução                                                 | 3 |
| 2 | Capítulo 6 - Introdução à Física de partículas elementares | 4 |
| 3 | Capítulo 7 - Modelos efetivos para matéria hadrônica       | 5 |
|   | Bibliografia                                               | 7 |

# 1 Introdução

Estas notas tem como objeto reunir todo o conhecimento adquirido durante o trabalho realizado por min, Amadeus Dal Vesco, durante a orientação de Alexandre Magno Silva Santos nesta empreitada que é a Iniciação Científica. Estará contido aqui todo o processo desenvolvimento por min para entender melhor o assunto que estou estudando, que é Física Nuclear num contexto computacional. Estaremos tratando aqui, Nossa referência principal nestes estudos será o seguinte livro: [Men22], que será utilizado para os estudos de modelos efetivos na Física de Hádrons, com foco na equação de Klein-Gordon para a equação de Dirac como objetivo final da Iniciação Científica.

## 2 Capítulo 6 - Introdução à Física de partículas elementares

(...)

### 3 Capítulo 7 - Modelos efetivos para matéria hadrônica

Vimos até agora modelos clássicos que não consideram nenhum efeito relativístico para núcleos atômicos.

No modelo de camadas, o termo de interação spin-órbita foi colocado a mão, isto é, não apareceu naturalmente na teoria por trás das equações do modelo. Por conta disso, precisou-se desenvolver uma teoria nova para este problema. A teoria atual é uma teoria quântico relativístico, que aparecem os spinores de Dirac.

Uma forma de ver isto de uma maneira fenomenológica é através dos experimentos em grandes colisores que colidem íons pesados.

Então, a partir de agora será imprescindível ter noções tanto da teoria da relatividade de Einstein quanto de mecânica quântica, tal que ao unirmos ambas teorias temos a Teoria Quântica de Campos.

Nesta seção estudaremos modelos efetivos para a matéria hadrônica. Primeiro modelo que estudaremos rapidamente será o Gás de Fermi Livre.

#### Gás de Fermi Livre

Vamos ver primeiro este importante modelo que descreve férmions, como elétrons, nucleons e quarks.

Sua densidade lagrangeana é,

$$\mathcal{L}_0 = \bar{\psi}(i\gamma^\mu\partial_\mu - m)\psi. \quad (3.1)$$

Aplicando as equações de Euler-Lagrange para campos, obtemos a equação de movimento,

$$\partial_\mu \left( \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial(\partial_\mu \phi_j)} \right) - \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \phi_j} = 0 \quad (3.2)$$

portanto,

$$(i\gamma^\mu\partial_\mu - m)\psi = 0. \quad (3.3)$$

Por questões de detalhismo, vamos explicitar o que cada informação significa na equação (3.3).

Primeira coisa, temos o número imaginário presente na equação,  $i = \sqrt{-1}$ , o qual nos trás a informação que esta equação mora no espaço dos complexos.

Segundo, temos os termos  $\gamma^\mu\partial_\mu$ , que trazem a informação mais relevante desta equação, que é a invariância relativística da equação de Dirac.

$$\gamma^\mu = (\gamma^0, \gamma^i) = \left( \begin{bmatrix} \mathbf{1} & \mathbf{0} \\ \mathbf{0} & \mathbf{1} \end{bmatrix}, \begin{bmatrix} \mathbf{0} & \sigma^i \\ -\sigma^i & \mathbf{0} \end{bmatrix} \right). \quad (3.4)$$

$$\partial_\mu = \frac{\partial}{\partial x^\mu} = (\partial_0, \partial_i), \quad i = 1, 2, 3. \quad (3.5)$$

**Observação:** Se aplicarmos a métrica de Minkowski,  $\eta_{\mu\nu} = \text{diag}(1, -1, -1, -1)$ , obteremos o tensor contravariante  $\partial^\mu$  associado à  $\partial_\mu$ :

$$\partial^\mu = (\partial_0, -\partial_i), \quad i = 1, 2, 3. \quad (3.6)$$

Por fim, a última informação acerca da equação obtida é a sua solução  $\psi$ , que tem a seguinte cara,

$$\psi = \underline{\psi}(\mathbf{k}, \lambda) \exp i(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - E(k)t), \quad (3.7)$$

tal que  $\underline{\psi}(\mathbf{k}, \lambda)$  representa um spinor de quatro componentes e  $\lambda$  é o índice do spin.

Com todas as informações explícitas da equação (3.3), podemos agora partir pro próximo passo que é calcular a energia deste sistema, do Gás de Fermi Livre. Para isso, utilizaremos a expressão de energia da mecânica quântica e iremos desenvolvê-la:

$$E\psi = (\vec{\alpha} \cdot \vec{p} + \beta m)\psi \quad (3.8)$$

Se aplicarmos a primeira quantização,  $\hat{E} = i\hbar\partial_t$  e  $\hat{p} = -i\hbar\partial_i$ , na equação (3.8), obteremos a expressão em termos de operadores energia e momento:

$$\begin{cases} E\psi = \hat{E}\psi = i\hbar\frac{\partial\psi}{\partial t} \\ \vec{p}\psi = \hat{p}\psi = -i\hbar\frac{\partial\psi}{\partial x^i} \end{cases} \quad (3.9)$$

$$\hat{E}\psi = (\vec{\alpha} \cdot \hat{p} + \beta m)\psi, \quad (3.10)$$

além disso, podemos tomar o quadrado da equação (3.10) e com isso os cálculos nos levarão à relação que buscamos:

$$\hat{E}^2\psi = (\vec{\alpha} \cdot \hat{p} + \beta m)^2\psi \quad (3.11)$$

substituindo os valores de (3.9) em (3.11), obtemos:

$$\left(i\hbar\frac{\partial\psi}{\partial t}\right)^2 = \left[\vec{\alpha} \cdot \left(-i\hbar\frac{\partial}{\partial x^i}\right) + \beta m\right]^2 \psi \quad (3.12)$$

$$-\hbar\frac{\partial^2\psi}{\partial t^2} = \left[\vec{\alpha} \cdot \left(-i\hbar\frac{\partial}{\partial x^i}\right) + \beta m\right] \left[\vec{\alpha} \cdot \left(-i\hbar\frac{\partial}{\partial x^i}\right) + \beta m\right] \psi \quad (3.13)$$

## Bibliografia

- [Men22] Marquez K. D Menezes D. P. Silva T. J. N. *Introdução á Física Nuclear e de Hádrons*. Editora Livraria da Física, 2022. ISBN: 9786555632569.