

FI-002 Mecânica Quântica II

Lista # 1

Prof. G. Cabrera
cabrera@ifi.unicamp.br

Data de entrega: 14 de abril de 2020
Entregar apenas os exercícios destacados com *

1. Dois elétrons interagentes

Considere um sistema de dois elétrons interagentes (férmiões de spin 1/2), com Hamiltoniano que não depende do spin. Neste caso, a função de onda total pode ser fatorada numa parte orbital e uma parte spinorial, na forma

$$\Psi(1, 2) = \phi(\vec{x}_1, \vec{x}_2)\chi(\mathbf{s}_1, \mathbf{s}_2).$$

- (a) Considere primeiro a parte spinorial χ que é obtida por acoplamento dos spins, seguindo a regra de Adição do Momentum Angular. Encontre os valores do spin total. Construa as correspondentes autofunções. Verifique a simetria de permutação do spin para todas elas.
- (b) Discuta a simetria da função orbital $\phi(\vec{x}_1, \vec{x}_2)$ que deverá ser combinada com a parte spinorial, para satisfazer o **Princípio de Exclusão** de Pauli. A função de onda total $\Psi(1, 2)$ deverá ser **antisimétrica** pela troca de partículas, o que envolve a permutação simultânea das coordenadas e do spin. Considere o caso onde os elétrons individuais podem ocupar dois orbitais $\omega_A(\vec{r})$ e $\omega_B(\vec{r})$. \square

2. Orto e Para Hélio

Na natureza existem o *para*-He ($S = 0$) e o *orto*-He ($S = 1$). Qual você acha que é mais comum na natureza? A configuração do estado fundamental é $1s^2$. O *orto* e o *para*-He estão associados à configuração excitada $1s^1 2s^1$. Construa todas as funções possíveis correspondentes a esta última configuração, e identifique as funções do *orto* e *para*-He. \square

3. O grupo de permutações S_3

O grupo das permutações de três objetos (partículas) é isomorfo ao grupo das transformações geométricas que deixam invariante um triângulo equilátero (rotações de 120° e reflexões que deixam um vértice invariante). Usando esta correspondência,

encontre um conjunto de 6 matrizes unitárias (2×2) que representem as $3! = 6$ permutações. Mostre que o Determinante das matrizes fornece a paridade da permutação. \square

4. Projetores de Simetrização (S) e Anti-Simetrização (A)

Escrevemos de maneira compacta os dois projetores como

$$\Lambda = \frac{1}{n!} \sum_{\sigma \in S_n} \lambda_\sigma P_\sigma ,$$

com $\lambda_\sigma = 1$ para S , e $\lambda_\sigma = \delta_\sigma$, a paridade da permutação σ , para A . Mostre que temos as propriedades abaixo:

- (a) $\Lambda^\dagger = \Lambda$, isto é os operadores são hermitianos;
- (b) $P_\sigma \Lambda = \Lambda P_\sigma$, para toda permutação $\sigma \in S_n$;
- (c) $\Lambda^2 = \Lambda$, propriedade de um operador de projeção. Em particular mostre que $AS = SA = 0$.
- (d) Seja $\phi(x_1, x_2, x_3) = f(x_1)g(x_2)h(x_3)$ uma função das coordenadas de três partículas. Simetrize e anti-simetrize ϕ com os operadores de projeção acima. Discuta a situação quando duas funções das (f, g, h) são iguais. \square

5. Espectro não degenerado

Mostre que se uma função de onda de n partículas

$$\psi(1, 2, \dots, n)$$

é um estado estacionário de um Hamiltoniano invariante por permutação e com espectro **não degenerado**, ela é necessariamente simétrica ou antisimétrica. \square

6. Projetores de Young para três partículas

Considere os projetores de Young $\hat{Y}_{[\lambda]}$ associados com o grupo permutações de três partículas S_3 . Mostre explicitamente que para cada um deles temos

$$\hat{Y}^2 = \hat{Y},$$

e que a soma de todos eles fornece o operador identidade $\sum_{[\lambda]} \hat{Y}_{[\lambda]} = 1$. \square

7. Estrutura Eletrônica de Camadas atómicas

Mostre que para uma camada atómica nl^N cheia com $N = 2(2l + 1)$, temos $L = 0$ e $S = 0$ e portanto ela é esfericamente simétrica. Mostre também que se a camada está preenchida até a metade, o estado de spin S máximo compatível com o Princípio de Pauli tem $L = 0$. Quanto vale o spin desse estado? Mostre que em este caso não existe indefinição da terceira regra de Hund. \square

8. Configurações $3p^3$ e $3p^4$.

Estude a estrutura eletrônica (incluindo o acoplamento spin-órbita) dos átomos de enxôfre e fósforo, no esquema de Russel-Saunders. As configurações fundamentais são:

$$\begin{aligned} S &: [Ne] 3s^2 3p^4, \\ P &: [Ne] 3s^2 3p^3. \end{aligned}$$

Determine também a ordem dos níveis usando as regras de Hund. \square

9. Configurações atómicas nd^2 , nd^3

Ache a estrutura fina e o estado fundamental correspondente ás configurações:

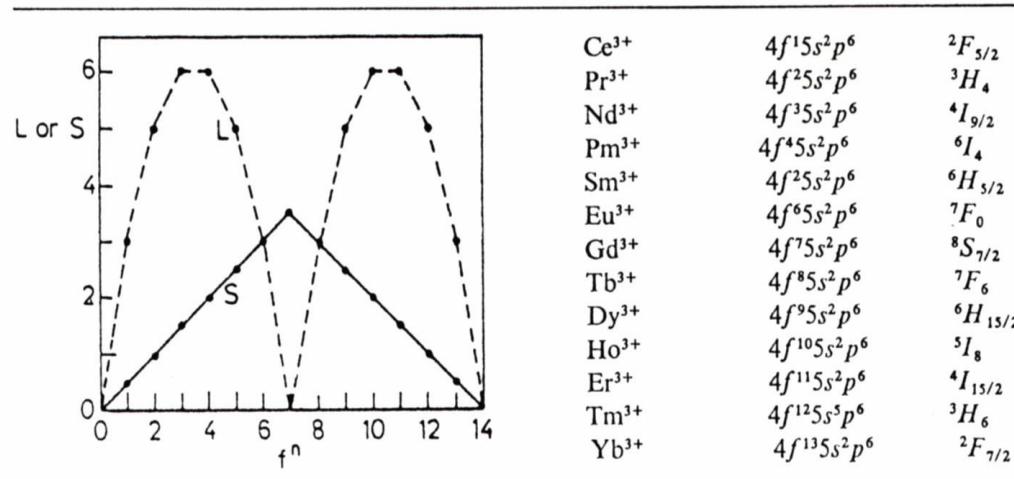
$$nd^2, nd^3,$$

no esquema de Russel-Saunders. Proceda de maneira recursiva, com um, dois e finalmente três elétrons para encontrar a separação dos espaços de permutação em espaços com L e S bem definidos. Finalmente acople o spin e a órbita. Ordene os níveis de acordo com as *Regras de Hund*. \square

10. * A série dos íons das Terras Raras

A tabela anexa (tabela 2.4 do livro do White, *Quantum Theory of Magnetism*) mostra as propriedades da série dos íons R^{+3} das Terras Raras, determinadas pela camada f^n incompleta:

Table 2.4. Configurations of the rare-earth ions



Configuração do estado fundamental dos íons de Terras Raras.

- (a) Usando o esquema de acoplamento $L - S$ e as Regras de Hund , explique as propriedades mostradas na tabela (L total, S total e estado fundamental) em função do número n de ocupação do orbital f ;
- (b) Encontre todos os multipletos atômicos do Nd^{+3} ordenados segundo as regras de Hund. \square

11. Livro do Sakurai, *Modern Quantum Mechanics*

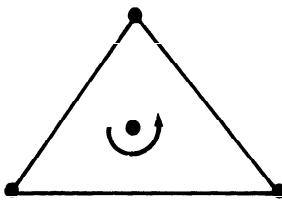
Resolva todos os problemas do capítulo 6 (ver folhas anexas) do *MQM* do Sakurai.

\square



PROBLEMS

1. a. N identical spin $\frac{1}{2}$ particles are subjected to a one-dimensional simple harmonic oscillator potential. What is the ground-state energy? What is the Fermi energy?
b. What are the ground state and Fermi energies if we ignore the mutual interactions and assume N to be very large?
2. It is obvious that two nonidentical spin1 particles with no orbital angular momenta (that is, s -states for both) can form $j = 0$, $j = 1$, and $j = 2$. Suppose, however, that the two particles are *identical*. What restrictions do we get?
3. Discuss what would happen to the energy levels of a helium atom if the electron were a spinless boson. Be as quantitative as you can.
4. Three spin 0 particles are situated at the corners of an equilateral triangle. Let us define the z -axis to go through the center and in the direction normal to the plane of the triangle. The whole system is free to rotate about the z -axis. Using statistics considerations, obtain restrictions on the magnetic quantum numbers corresponding to J_z .



5. Consider three weakly interacting, identical spin 1 particles.
- Suppose the space part of the state vector is known to be symmetric under interchange of *any* pair. Using notation $|+\rangle|0\rangle|+\rangle$ for particle 1 in $m_s = +1$, particle 2 in $m_s = 0$, particle 3 in $m_s = +1$, and so on, construct the normalized spin states in the following three cases:
 - All three of them in $|+\rangle$.
 - Two of them in $|+\rangle$, one in $|0\rangle$.
 - All three in different spin states.
 What is the total spin in each case?
 - Attempt to do the same problem when the space part is antisymmetric under interchange of any pair.
6. Suppose the electron were a spin $\frac{3}{2}$ particle obeying Fermi-Dirac statistics. Write the configuration of a hypothetical Ne ($Z = 10$) atom made up of such “electrons” [that is, the analog of $(1s)^2(2s)^2(2p)^6$]. Show that the configuration is highly degenerate. What is the ground state (the lowest term) of the hypothetical Ne atom in spectroscopic notation $(^{2S+1}L_J)$, where S , L , and J stand for the total spin, the total orbital angular momentum, and the total angular momentum, respectively) when exchange splitting and spin-orbit splitting are taken into account?
7. Two identical spin $\frac{1}{2}$ fermions move in one dimension under the influence of the infinite-wall potential $V = \infty$ for $x < 0$, $x > L$, and $V = 0$ for $0 \leq x \leq L$.
- Write the ground-state wave function and the ground-state energy when the two particles are constrained to a triplet spin state (*ortho* state).
 - Repeat (a) when they are in a singlet spin state (*para* state).
 - Let us now suppose that the two particles interact mutually via a very short-range attractive potential that can be approximated by

$$V = -\lambda\delta(x_1 - x_2) \quad (\lambda > 0).$$

Assuming that perturbation theory is valid even with such a singular potential, discuss semiquantitatively what happens to the energy levels obtained in (a) and (b).