

- Найти значения суммарного орбитального момента в электронной конфигурации  $pf$ .
- Определить терм, соответствующий электронной конфигурации  $2s^2 2p^5$ .
- Определить основной терм атома кальция Ca ( $Z=20$ ).
- Нижнее возбужденное состояние атома неона Ne ( $Z=21$ ) –  ${}^3P_2$ . Определить спин ядра, если известно, что сверхтонкая структура этого состояния состоит из четырех компонент.
- Сколько линий образуют головную линию Бальмера с учетом спин-орбитального взаимодействия:
- Вычислить с помощью закона Мозли длину волны  $K\alpha$ -линии атома алюминия Al ( $Z=13$ ):
- Определите число подуровней, на которое расщепится уровень  ${}^3S_1$  в слабом магнитном поле.
- Найти магнитный момент атома натрия Na ( $Z=7$ ) в основном состоянии (в магнетонах Бора).
- Волновая функция электрона в основном состоянии атома водорода имеет вид  $\psi(r)=Ae^{-\rho}$ , где  $\rho=r/a$ ,  $a$ -Боровский радиус. Написать выражение (не вычислять!) для вычисления вероятности нахождения электрона на расстоянии  $r>2a$ .
- Частица массы  $m$  находится в одномерной бесконечно глубокой потенциальной яме  $U(x) = \begin{cases} 0, & x \in [-\frac{a}{2}, \frac{a}{2}] \\ \infty, & x \notin [-\frac{a}{2}, \frac{a}{2}] \end{cases}$ . В яме имеется возмущение  $V(x) = \alpha x$ . Найти в первом порядке теории возмущений энергию основного состояния частицы.
- В сферической системе координат электрон в атоме водорода характеризуется волновой функцией:  $\psi(r, \theta, \varphi) = A(\varphi_{2,1,1} - \varphi_{2,1,-1} + 2\varphi_{1,0,0})$ , где  $\varphi_{n,l,m}$  – волновая функция стационарного состояния с квантовыми числами  $n, l, m$ ,  $A$ -константа. Найти среднее значение модуля момента импульса  $\langle |L| \rangle$ :
- Какие из перечисленных ниже волновых функций могут быть волновыми функциями электронов в атоме гелия ( $\Psi$  – координатная часть волновой,  $S$  – спиновая часть волновой функции  $S^+ = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$ ,  $S^- = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ):  
 а)  $[\Psi_a(1)\Psi_b(2) - \Psi_a(2)\Psi_b(1)] \cdot S^-(1)S^-(2)$   
 б)  $[\Psi_a(1)\Psi_b(2) + \Psi_a(2)\Psi_b(1)] \cdot S^+(1)S^-(2)$   
 в)  $\Psi_a(2)\Psi_b(1) \cdot [S^+(1)S^-(2) - S^+(2)S^-(1)]$   
 г)  $[\Psi_a(1)\Psi_b(2) - \Psi_a(2)\Psi_b(1)] \cdot [S^+(1)S^-(2) + S^+(2)S^-(1)]$   
 д)  $[\Psi_a(1)\Psi_b(2) + \Psi_a(2)\Psi_b(1)] \cdot [S^+(1)S^-(2) + S^+(2)S^-(1)]$

①  $p - l = 1$   
 $f - l = 3$

Соответствующее суперпозиция квантовых векторов,

---

$L = 2, 3, 4$

②  $2s^2 2p^5$

Терм дублет всего один.

---

$l = 1, s = \frac{1}{2}, t = 4$  именем  ${}^2P$  Терм.

③ Электронная конфигурация Ca:

$1s^2 2s^2 2p^6 3s^2 3p^6 4s^2$ , так как  $4s$  лежит выше, чем  $3d$  (так происходит из-за того, что  $s$  электрон с большей вероятностью находится внутри атомного остова, где экранировка заряда ядра хуже).

$4s^2$ - полностью заполнено, так что  $s=0, l=0$  и имеем единственный терм  ${}^1S$  и единственное состояние  ${}^1S_0$

---

④ Ne,  $Z=21$ , состояние  ${}^3P_2$ , то есть  $J=2$

Количество уровней сверхтонкой структуры состояния определяется количеством возможных значений полного механического

момента атома  $F = J + I$ , где  $I -$

- Как раз спин ядра.

$$\min \{2J+1; 2I+1\} = 4, \text{ то есть}$$

$$2I+1 = 4 \Rightarrow I = \frac{3}{2}.$$

Тогда возможные значения  $F: \frac{1}{2}, \frac{3}{2}, \frac{5}{2}, \frac{7}{2}$

Итак,  $I = 3/2$ .

⑤ Головная линия Бальмера это переход

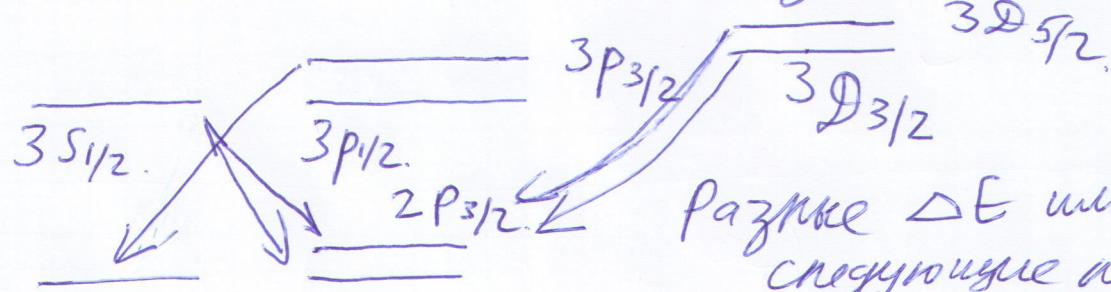
с  $n=3$  на  $n=2$ .

$n=2: 2S_{1/2}, 2P_{1/2}, 2P_{3/2} \rightarrow$  возможные состояния.

$n=3: 3S_{1/2}, 3P_{1/2}, 3P_{3/2}, 3D_{3/2}, 3D_{5/2}$

Приём уровня с одинаковым  $J$  имеет одинаковую энергию, то есть вырождение.

Если это кардиальный, то вынужден так.



Разрыв  $\Delta E$  имеет следующие переходы:

$3S_{1/2} \rightarrow 2P_{1/2}$

$3S_{1/2} \rightarrow 2P_{3/2}$

$3P_{3/2} \rightarrow 2S_{1/2}$

(учитываем правило отбора)

$3D_{3/2} \rightarrow 2P_{3/2}$

$3D_{5/2} \rightarrow 2P_{3/2}$

⑥

Закон Мози сам по себе  
это экспериментальный результат.

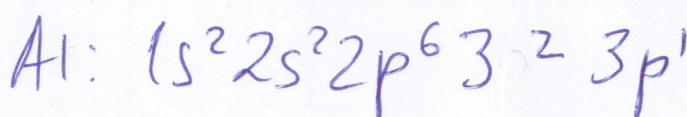
$$\sqrt{w} \sim Z - s$$

Нам же нужна формула. Она выглядит так:

$$tw = Ry \cdot \left\{ \frac{(Z - s_1)^2}{n_1^2} - \frac{(Z - s_2)^2}{n_2^2} \right\},$$

где  $s_1$  и  $s_2$  — постоянные экранирования.

$K_2$  — это переход с  $n_2=2$  на  $n_1=1$ .



Дел  $n_2$  постоянное экранирование  $s_2 \approx 2$ .

Дел  $n_1$  постоянное экранирование  $s_1 \approx 1$

Тогда имеем:  $tw = Ry \left\{ (Z-1)^2 - \frac{(Z-2)^2}{4} \right\} \approx$   
 $\approx \frac{3}{4} (Z-1)^2 Ry \approx 1500 Ry$

$$\frac{hc}{\lambda} = E \Rightarrow \lambda = \frac{hc}{E} \approx 8 \text{ \AA}$$

⑦

Следе МП — это поле, энергия взаимодействия спинов и орб. моментов атома с которым много меньше спин-орбитального взаимодействия.

В слабом МП расщепление происходит на  $2J+1$  компоненту, то есть в нашем случае будет тройLET.

- ⑧ Магнитный момент ядра не учитывается, т.к. он много меньше магнитного момента электронной оболочки.

Основное состояние  $\text{Na } ^2S_{1/2}$ , то есть только спиновый магнитный момент.

$$\vec{M}_S = -2\mu_B \cdot \vec{S}$$

Это так называется из-за г фрактора.

$$|M_S| = 2\mu_B \sqrt{S \cdot (S+1)} = 2\mu_B \cdot \sqrt{\frac{3}{4}} = \sqrt{3}\mu_B,$$

$$\text{згл. } \mu_B = \frac{e\hbar}{2m}$$

Итак,  $\boxed{\frac{\mu}{\mu_B} = \sqrt{3}}$

$$\text{⑨ } P(r > 2a) = \int_{2a}^{\infty} A^2 e^{-\frac{r^2}{2a^2}} \cdot 4\pi r^2 dr$$

$$\psi \cdot \psi^* \quad dv$$

$$\underbrace{\dots}_{\infty} \quad \underbrace{\dots}_{2a}$$

В принципе, этот интеграл можно считать по частям.

- ⑩ Волновая функция основного состояния  $\psi_{1/2}^{+}$  наяд, оператор возмущения неётный

$$\Rightarrow \int_{-a/2}^{a/2} \psi^*(x) \cdot V(x) \cdot \psi(x) dx = 0 \Rightarrow \delta E_0 = 0, \text{ поэтому}$$

Знайди основное состояние буде  
просто

$$E_0 = \frac{\hbar^2}{2m} \cdot \left(\frac{12}{a}\right)^2$$

отсчитывається  
от дна ями!

(11)  $\Psi = A (\phi_{2,1,1} - \phi_{2,1,-1} + 2\phi_{1,0,0})$

Хотим, щоб  $\int \Psi \Psi^* dV = 1 \Rightarrow$   
 $\phi$ -CP

$$\Rightarrow A^2 (1 + 1 + 4) = 1 \Rightarrow A = \frac{1}{\sqrt{6}}$$

Тоді  $P_1 = C_1^2 = \frac{1}{6}$  - вероятність одержувати є  
в состоянии  $\phi_1 \rightarrow$

$$P_2 = C_2^2 = \frac{1}{6} \rightarrow \text{в состоянии } \phi_2$$

$$P_3 = C_3^2 = \frac{4}{6} = \frac{2}{3} \rightarrow \text{в состоянии } \phi_3.$$

В 1 та 2 состояннях проекція  $\ell$  має різний знак,  
а в 3 состояннях  $\ell = 0 \Rightarrow \langle L \rangle = 0$ .

(12)  $\Psi_{\text{итог}} = \Psi(r) \cdot S(s_i)$  - має бути антишпер,  
так як електрон є дзеркалом.

Поэтому либо  $\Psi(r) = \Psi(-r)$  и  $S(s_1, s_2) = -S(s_2, s_1)$ ,  
либо наоборот.

Цю умову удобно  $\textcircled{1}$  и  $\textcircled{2}$

В  $\textcircled{1}$   $\Psi(r) - AC$ ,  $S(s_i)$  - симм. Аналогично в  $\textcircled{2}$ .