

## Zusammenfassung vom 23.11.2010

**Russel-Saunders-Kopplung**  
(Vernachlässigung der Spin-Bahn-Kopplung)

$$\vec{L} = \sum_i \vec{L}_i \quad \vec{S} = \sum_i \vec{S}_i \quad \vec{J} = \vec{L} + \vec{S}$$

sind **Erhaltungsgrößen**

$\vec{L}_i, \vec{S}_i =$  Bahndrehimpuls und Spin des  $i$ -ten Elektrons

→  $H$  vertauscht mit  $L^2, L_z, S^2, S_z, J^2$  und  $J_z$

→ diese Operatoren besitzen die Eigenwerte  $l(l+1), m_l, s(s+1), m_s, j(j+1)$  und  $m_j$

**Hund'sche Regeln**

→ Bestimmung des **Grundzustands** von freien Ionen mit teilweise gefüllter Schale

→ **nicht gut für ganz schwere Elemente**

**1. Hund'sche Regel**

$$S = \left| \sum_{i=1}^n S_{z,i} \right| = \text{maximal}$$

$n =$  Anzahl Valenzelektronen

$S_{z,i} = z$ -Komponente von  $\vec{S}_i$  des  $i$ -ten Elektrons

**2. Hund'sche Regel**

$$L = \left| \sum_{i=1}^n L_{z,i} \right| = \text{maximal}$$

$L_{z,i} = z$ -Komponente von  $\vec{L}_i$  des  $i$ -ten Elektrons

(unter Berücksichtigung der 1. Hund'schen Regel)

**3. Hund'sche Regel**

$$\mathbf{J} = |\mathbf{L} - \mathbf{S}| \text{ für } n \leq 2l+1$$

(Schale weniger als halb voll)

$$\mathbf{J} = \mathbf{L} + \mathbf{S} \text{ für } n > 2l+1$$

(Schale mehr als halb voll)

Beispiel zu den Hund'schen Regeln

$Dy^{3+}$ :  $[Xe] 4f^9 5s^2p^6 \rightarrow l = 3, n = 9$  (Schale mehr als halb voll)

$\rightarrow$  1. Hund'sche Regel:  $S = \text{maximal}$

$m_s \backslash m_l$	-3	-2	-1	0	1	2	3
+1/2	↑	↑	↑	↑	↑	↑	↑
-1/2	↓	↓					

$m_s \backslash m_l$	-3	-2	-1	0	1	2	3
+1/2	↑	↑	↑	↑	↑	↑	↑
-1/2		↓				↓	

$\rightarrow$  2. Hund'sche Regel:  $L = \text{maximal}$

$m_s \backslash m_l$	-3	-2	-1	0	1	2	3
+1/2	↑	↑	↑	↑	↑	↑	↑
-1/2						↓	↓

$\rightarrow S = 5/2$

$\rightarrow L = 5$

$\rightarrow$  3. Hund'sche Regel:  $J = |L - S|$  für  $n \leq 2l+1$  (Schale weniger als halb voll)

$J = L + S$  für  $n > 2l+1$  (Schale mehr als halb voll)

$\rightarrow J = L + S = 15/2$

$\rightarrow 2S+1L_J = {}^6H_{15/2}$

spektroskopische Notation  $^{2S+1}L_J$   $L = S (= 0), P (= 1), D (= 2), F (= 3),$   
 $G (= 4), H (= 5), I (= 6), J (= 7)$

Wigner-Eckart-Theorem  $\langle JLSJ_z | \vec{L} + g_0 \vec{S} | JLSJ'_z \rangle = g(JLS) \langle JLSJ_z | \vec{J} | JLSJ'_z \rangle$   **$|JLSJ_z\rangle$ : passende Basis**

$$\rightarrow \langle JLSJ_z | L_z + g_0 S_z | JLSJ'_z \rangle = g(JLS) \langle JLSJ_z | J_z | JLSJ'_z \rangle = g(JLS) m_j \delta_{J_z, J'_z}$$

Landé g-Faktor  $g(JLS) = \frac{1}{2}(g_0 + 1) - \frac{1}{2}(g_0 - 1) \frac{L(L+1) - S(S+1)}{J(J+1)}$   
 $\rightarrow g(JLS) \cong 1 + \frac{J(J+1) + S(S+1) - L(L+1)}{2J(J+1)} \quad (g_0 \cong 2)$

totales magn. Moment  
 (in der  $|JLSJ_z\rangle$ -Basis)

$$\vec{L} + g_0 \vec{S} = g(JLS) \vec{J}$$

$$\rightarrow \vec{\mu} = -g(JLS) \mu_B \langle n | \vec{J} | n \rangle \quad |n\rangle = |JLSJ_z\rangle$$

Langevin Paramagnetismus  
 (Ionen mit nicht vollen Schalen)

$$\Delta E_n = \mu_B \vec{B}_0 \cdot \langle n | \vec{L} + g_0 \vec{S} | n \rangle = -\vec{\mu} \cdot \vec{B}_0$$

$$\Delta E_n = m_j g(JLS) \mu_B B_0 \quad \vec{B}_0 = B_0 \vec{e}_z$$