

Wigner-Eckart-Theorem

Betrachte ein $T_q^{(k)}$ oder irreduzierbarer Tensor k -ter Stufe. Dieser verhält sich wie ein Zustandsvektor bei einer Drehung. D.h. dieser Tensor ist proportional zu einem Ket $T_q^{(k)} \sim |k, q\rangle$. D.h wir können folgende Linearkombination:

$$|JM\rangle = \sum_{m_1, m_2} \langle j_1 j_2; m_1 m_2 | jm\rangle |j_1 j_2; m_1 m_2\rangle = \sum_{m_1, m_2} \langle j_1 j_2; m_1 m_2 | jm\rangle |j_1 m_1\rangle \otimes |j_2 m_2\rangle \quad (1)$$

mit dem Tensor mit Hilfe der Clebsch-Gordan-Koeffizienten als Ket-Vektor ausdrücken:

$$|JM\rangle = \sum_{m, q} \langle jk; mq | JM\rangle |k, q\rangle \otimes |jm\rangle = \sum_{m, q} \langle jk; mq | JM\rangle T_q^{(k)} |jm\rangle \quad (2)$$

Da es noch andere Quantenzahlen vorkommen können wie Energie multiplizieren wir die Gleichung (2) mit einem Ket $|\alpha\rangle$ der symbolisch für andere Quantenzahlen steht.

$$|\alpha\rangle \cdot |JM\rangle = |\alpha\rangle \cdot \sum_{m, q} \langle jk; mq | JM\rangle |k, q\rangle \otimes |jm\rangle \quad (3)$$

$$\Leftrightarrow |\alpha; JM\rangle = \sum_{m, q} \langle jk; mq | JM\rangle T_q^{(k)} |\alpha; jm\rangle \quad (4)$$

Wir möchten die Summe und Clebsch-Gordan-Koeffizienten auf die andere Seite bringen. Dazu möchten wir folgende Relation herleiten:

$$\langle JM | JM\rangle = \langle JM | \mathbb{1} | JM\rangle \quad (5)$$

$$= \langle JM | \left(\sum_{mq} |jk; mq\rangle \langle jk; mq| \right) | JM\rangle \quad (6)$$

$$= \sum_{mq} \langle JM | jk; mq\rangle \langle jk; mq | JM\rangle \quad (7)$$

$$= \sum_{mq} |\langle jk; mq | JM\rangle|^2 \quad (8)$$

$$\stackrel{!}{=} 1 \quad (9)$$

Die Relation lautet nun:

$$\sum_{mq} |\langle jk; mq | JM\rangle|^2 = 1 \quad (10)$$

Unter Ausnutzung der Relation (10) folgt für die Gleichung (3):

$$\mathbb{1} |\alpha; JM\rangle = \sum_{m, q} \langle jk; mq | JM\rangle T_q^{(k)} |\alpha; jm\rangle \quad (11)$$

$$\sum_{JM} |\alpha; JM\rangle \underbrace{\langle \alpha; JM | \alpha; JM\rangle}_{=1 = \sum_{mq} |\langle jk; mq | JM\rangle|^2} = \sum_{m, q} \langle jk; mq | JM\rangle T_q^{(k)} |\alpha; jm\rangle \quad (12)$$

$$\sum_{JM} |\alpha; JM\rangle \sum_{mq} |\langle jk; mq | JM\rangle|^2 = \sum_{mq} \cancel{\langle jk; mq | JM\rangle} T_q^{(k)} |\alpha; jm\rangle \quad (13)$$

Damit erhalten wir:

$$T_q^{(k)} |\alpha; jm\rangle = \sum_{JM} |\alpha; JM\rangle \langle jk; mq | JM\rangle \quad (14)$$

Multiplizieren wir mit $\langle \alpha; jm|$:

$$\langle \alpha; jm | T_q^{(k)} |\alpha; jm\rangle = \sum_{JM} \underbrace{\langle \alpha; jm | \alpha; JM\rangle}_{\delta_{jJ} \delta_{mM}} \langle jk; mq | JM\rangle \quad (15)$$

Wegen der Orthogonalitätsbedingung bleibt von der Summe nur ein Summand übrig, bei dem gilt $j = J$ und $m = M$. Gleichung (15) können wir nun schreiben:

$$\langle \alpha; jm | T_q^{(k)} | \alpha; jm \rangle = \underbrace{\langle \alpha; jm | \alpha; jm \rangle}_{\text{reduziertes Matrixelement}} \langle jk; mq | jm \rangle \quad (16)$$

Als nächstes wollen wir beweisen, dass das reduzierte Matrixelement von der Quantenzahl m unabhängig ist. Dies lässt sich durch Anwenden des Schiebeoperators J_{\pm} zeigen. Zur Erinnerung die Eigenwertgleichung lautet:

$$J_{\pm} | \alpha; jm \rangle = \sqrt{j(j+1) - m(m \pm 1)} | \alpha; jm \pm 1 \rangle \quad (17)$$

Durch einsetzen von J_{\pm} und durch ausgleichen von einem Vorfaktor lässt sich das reduzierte Matrixelement schreiben:

$$\langle \alpha; jm | \alpha; jm \rangle = \frac{1}{\sqrt{j(j+1) - m(m \mp 1)}} \langle \alpha; jm | J_{\pm} | \alpha; jm \mp 1 \rangle \quad (18)$$

Lässt man nun J_{\pm} einmal auf links wirken, dabei wird $(J_{\pm})^{\dagger} = J_{\mp}$:

$$\langle \alpha; jm | \alpha; jm \rangle = \frac{\sqrt{j(j+1) - m(m \mp 1)}}{\sqrt{j(j+1) - m(m \mp 1)}} \langle \alpha; jm \mp 1 | \alpha; jm \mp 1 \rangle \quad (19)$$

$$= \langle \alpha; jm \mp 1 | \alpha; jm \mp 1 \rangle \quad (20)$$

Aus der Gleichung (19) sieht man dass das reduzierte Matrixelement nicht von m abhängig ist. Wir können Die Gleichung (16) schreiben

$$\langle \alpha; jm | T_q^{(k)} | \alpha; jm \rangle = \underbrace{\langle \alpha; j | \alpha; j \rangle}_{\text{reduziertes Matrixelement}} \langle jk; mq | jm \rangle \quad (21)$$

Schlussendlich erhalten wir das Wigner-Eckart-Theorem:

$$\boxed{\langle \alpha; jm | T_q^{(k)} | \alpha; jm \rangle = \langle jk; mq | jm \rangle \langle \alpha; j || T_k^{(q)} || \alpha; j \rangle} \quad (22)$$

Referenzen

- Zettili Quanten Mechanics
- Rollnik Quantentheorie 2