

$$[J_i, J_j] = i\hbar \epsilon_{ijk} J_k$$

$$J_z = J_x \pm i J_y$$

$$\Rightarrow J_z^\dagger = J_z$$

$$\rightarrow [J_z, J_\pm] = \pm \hbar J_\pm$$

$$\rightarrow [J_+, J_-] = 2\hbar J_z$$

$$\Rightarrow [J^2, J_\pm] = 0$$

$$\left. \begin{array}{l} [J_z, J_\pm] = \pm \hbar J_\pm \\ [J_+, J_-] = 2\hbar J_z \end{array} \right\} J^2 = J_x J_x - \hbar J_z + J_z^2 = J_x J_x + \hbar J_z + J_z^2$$

Def. Eigenfunktion

$$|j, m\rangle$$

$$J^2 |j, m\rangle = j(j+1) \hbar^2 |j, m\rangle, J_z |j, m\rangle = m \hbar |j, m\rangle$$

$$J^2 J_\pm |j, m\rangle = \hbar^2 j(j+1) J_\pm |j, m\rangle \rightarrow J_\pm |j, m\rangle \text{ ist Eigenfunktion zu } J^2$$

$$J_z J_\pm |j, m\rangle = \hbar (m \pm 1) J_\pm |j, m\rangle \rightarrow J_\pm |j, m\rangle = c_\pm |j, m \pm 1\rangle$$

$$|c_\pm|^2 = \langle j, m | J_\mp J_\pm |j, m\rangle = \langle j, m | (J^2 - J_z^2 \mp \hbar J_z) |j, m\rangle = \hbar^2 [j(j+1) - m(m \pm 1)]$$

Annehmen

$$J \text{ hermitisch}$$

$$\Rightarrow J_i = J_i^\dagger$$

$$\Rightarrow 0 \leq \langle j, m | (J_x^2 + J_y^2) |j, m\rangle = \langle j, m | (J^2 - J_z^2) |j, m\rangle = (j(j+1) - m^2) \hbar^2$$

Somit ist  $m$  für fest.  $J$  beschränkt  $J_\pm |j, m_{\min}\rangle = 0$

$$\Rightarrow c_+ = 0 \text{ bei } m_{\min}, \text{ also } j(j+1) = m_{\min}^2 (m_{\min} + 1)$$

$$c_- = 0 \text{ bei } m_{\max}, \text{ also } j(j+1) = m_{\max}^2 (m_{\max} - 1)$$

$$\Rightarrow 0 = m_{\max} (m_{\max} + 1) + m_{\min} (1 - m_{\min}) = \underbrace{(m_{\max} + m_{\min})}_{=1} \underbrace{(m_{\max} - m_{\min})}_{=2j}$$

$$\Rightarrow m_{\min} = -m_{\max}$$

Für  $m_{\min} = -m_{\max}$  folgt  $m_{\max} = j$

Daraus folgt (da  $m_{\min}$  und  $m_{\max}$  eine ganze Zahl auseinander liegen)

$$j, m \in \begin{cases} \mathbb{N}_0, \mathbb{Z} \\ \frac{1}{2} + \mathbb{N}_0, \frac{1}{2} + \mathbb{Z} \end{cases}$$

$\rightarrow$  Drehimpulse ganz oder halbzahlig