

# Formelsammlung zur Lehrveranstaltung

## TP III: Quantenmechanik (SoSe 22)

- relativistische Energie-Impuls-Beziehung

$$E = \sqrt{p^2 c^2 + m^2 c^4}$$

- de Broglie-Beziehung (Materiewellen)

$$p = \frac{h}{\lambda} = \hbar k, \quad E = h\nu = \hbar\omega$$

- Eigenwerte und Eigenvektoren einer hermiteschen  $(2 \times 2)$ -Matrix:

Hermitesche  $(2 \times 2)$ -Matrix:  $\begin{pmatrix} a & c e^{i\gamma} \\ c e^{-i\gamma} & b \end{pmatrix}$  mit reellen  $a, b, c, \gamma$ .

Eigenwerte:  $\lambda_- = k_+ - \sqrt{k_-^2 + c^2}, \quad \lambda_+ = k_+ + \sqrt{k_-^2 + c^2};$

Eigenvektoren:  $|\lambda_- \rangle = \begin{pmatrix} \cos \alpha e^{i\gamma/2} \\ -\sin \alpha e^{-i\gamma/2} \end{pmatrix}, \quad |\lambda_+ \rangle = \begin{pmatrix} \sin \alpha e^{i\gamma/2} \\ \cos \alpha e^{-i\gamma/2} \end{pmatrix},$  wobei

$$k_+ = \frac{a+b}{2}, \quad k_- = \frac{b-a}{2}, \quad \tan \alpha = \frac{\sqrt{k_-^2 + c^2} - k_-}{c}, \quad \tan 2\alpha = \frac{c}{k_-},$$

$$\cos \alpha = 1/\sqrt{1 + \tan^2 \alpha}, \quad \sin \alpha = \tan \alpha / \sqrt{1 + \tan^2 \alpha}.$$

- Eigenschaften der Delta-Funktion

$$\int_{-\infty}^{\infty} dx f(x) \delta(x-a) = f(a), \quad \delta(g(x)) = \sum_i \frac{\delta(x-x_i)}{|g'(x_i)|} \quad (\text{Nullstellen } x_i)$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} dx x^n f(x) \delta^{(n)}(x) = (-1)^n n! \int_{-\infty}^{\infty} dx f(x) \delta(x)$$

- Schwarz'sche Ungleichungen

$$|\langle \varphi | \psi \rangle|^2 \leq \langle \varphi | \varphi \rangle \langle \psi | \psi \rangle, \quad |\langle \varphi | \hat{\Omega} | \psi \rangle|^2 \leq |\langle \varphi | \hat{\Omega} | \varphi \rangle| |\langle \psi | \hat{\Omega} | \psi \rangle|$$

- Kommutator und Antikommutator

$$[\hat{A}, \hat{B}] = \hat{A}\hat{B} - \hat{B}\hat{A}, \quad [\hat{A}, \hat{B}]_+ = \hat{A}\hat{B} + \hat{B}\hat{A}; \quad [\hat{x}_j, \hat{p}_k] = i\hbar \delta_{j,k}$$

- Mittelwert, Schwankungsquadrat und Unschärfe eines Operators

$$\langle \Omega \rangle_\psi = \langle \psi | \hat{\Omega} | \psi \rangle, \quad (\Delta \Omega)_\psi^2 = \langle \Omega^2 \rangle_\psi - \langle \Omega \rangle_\psi^2, \quad (\Delta \Omega)_\psi = \sqrt{(\Delta \Omega)_\psi^2}$$

- Unschärferelation

$$\Delta \Omega_1 \Delta \Omega_2 \geq \frac{1}{2} |\langle [\hat{\Omega}_1, \hat{\Omega}_2] \rangle|, \quad \Delta x_i \Delta p_j \geq \frac{\hbar}{2} \delta_{ij}$$

- **Matrizelementdarstellung eines Operators** (in VON-Basen  $\{|\varphi\rangle\}, \{|\psi\rangle\}$ )

$$\hat{\Omega} = \sum_{\varphi, \psi} \langle \varphi | \hat{\Omega} | \psi \rangle |\varphi\rangle \langle \psi| = \sum_{\varphi, \psi} \Omega_{\varphi\psi} |\varphi\rangle \langle \psi|$$

- **Spektraldarstellung und Funktion eines Operators** ( $\hat{\Omega} |i\rangle = \lambda_i |i\rangle$ )

$$\hat{\Omega} = \sum_i \lambda_i |i\rangle \langle i|, \quad f(\hat{\Omega}) = \sum_i f(\lambda_i) |i\rangle \langle i|$$

- **Ortsoperator und -eigenfunktionen (1D)**

$$\text{Ortsdarstellung: } \hat{q} \rightarrow q, \quad \langle q | q' \rangle = \varphi_q(q') = \delta(q - q')$$

$$\text{Impulsdarstellung: } \hat{q} \rightarrow i\hbar \frac{\partial}{\partial p}, \quad \langle p | q \rangle = \tilde{\varphi}_q(p) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} e^{-ipq/\hbar}$$

- **Impulsoperator und -eigenfunktionen (1D)**

$$\text{Ortsdarstellung: } \hat{p} \rightarrow -i\hbar \frac{\partial}{\partial q}, \quad \langle q | p \rangle = \psi_p(q) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} e^{ipq/\hbar}$$

$$\text{Impulsdarstellung: } \hat{p} \rightarrow p, \quad \langle p | p' \rangle = \tilde{\psi}_p(p') = \delta(p - p')$$

- **Zusammenhang Orts- und Impulswellenfunktion (1D)**

$$\tilde{\Psi}(p) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int_{-\infty}^{\infty} dq \Psi(q) e^{-ipq/\hbar}, \quad \Psi(q) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int_{-\infty}^{\infty} dp \tilde{\Psi}(p) e^{ipq/\hbar}$$

- **Schrödinger-Gleichung**

$$\text{zeitabhängig: } i\hbar \frac{\partial}{\partial t} |\Psi(t)\rangle = \hat{H} |\Psi(t)\rangle$$

$$\text{zeitunabhängig: } \hat{H} |\Psi_n\rangle = E_n |\Psi_n\rangle$$

$$\text{Ortsdarstellung: } i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \Psi(q; t) = \left[ -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2}{\partial q^2} + V(q) \right] \Psi(q; t)$$

$$\text{Impulsdarstellung: } i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \tilde{\Psi}(p; t) = \left[ \frac{p^2}{2m} + V\left(i\hbar \frac{\partial}{\partial p}\right) \right] \tilde{\Psi}(p; t)$$

- **Kontinuitätsgleichung und Wahrscheinlichkeitsstromdichte**

$$\frac{\partial}{\partial t} |\psi(\vec{r}; t)|^2 + \vec{\nabla} \cdot \vec{j}(\vec{r}; t) = 0$$

$$\vec{j}(\vec{r}; t) = \frac{i\hbar}{2m} \left[ \psi(\vec{r}; t) \vec{\nabla} \psi^*(\vec{r}; t) - \psi^*(\vec{r}; t) \vec{\nabla} \psi(\vec{r}; t) \right]$$

- **Freies Teilchen**

$$1D: \quad \Psi(q; t) = \int_{-\infty}^{+\infty} c(p) \varphi_p(q; t) dp = \int_{-\infty}^{+\infty} c(p) e^{\frac{i}{\hbar}(pq - Et)} dp$$

$$3D: \quad \Psi(\vec{r}; t) = \iiint_{-\infty}^{+\infty} c(\vec{p}) \varphi_{\vec{p}}(\vec{r}; t) dV_p = \iiint_{-\infty}^{+\infty} c(\vec{p}) e^{\frac{i}{\hbar}(\vec{p} \cdot \vec{r} - Et)} dV_p$$

- **Transmission durch Potentialbarriere (Höhe  $V_0$ , Breite  $L$ , Teilchenenergie  $E$ )**

$$T = \frac{4E(E - V_0)}{4E(E - V_0) + V_0^2 \sin^2(kL)} \quad k = \begin{cases} \sqrt{2m(E - V_0)}/\hbar & \text{für } E > V_0 \\ i\sqrt{2m(V_0 - E)}/\hbar & \text{für } E < V_0 \end{cases}$$

- **Teilchen im unendlich hohen Kastenpotential (1D) ( $0 \leq q \leq L$ )**

$$\text{Energieniveaus: } E = \frac{1}{2m} \left( \frac{n\pi\hbar}{L} \right)^2 \quad (n = 1, 2, 3, \dots)$$

$$\text{Wellenfunktion: } \psi_n(q) = \sqrt{\frac{2}{L}} \sin\left(\frac{n\pi}{L} q\right)$$

- **Harmonischer Oszillator (1D) (Masse  $m$ , Frequenz  $\omega$ )**

$$\text{Hamilton-Operator (in Ortsdarstellung): } \hat{H} = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} + \frac{m\omega^2 x^2}{2}.$$

$$\text{Eigenwerte und -funktionen: } E_n = \hbar\omega \left( n + \frac{1}{2} \right), \quad n = 0, 1, \dots$$

$$\psi_n(x) = \psi_n(x; a) = [\sqrt{\pi} 2^n n! a]^{-1/2} H_n\left(\frac{x}{a}\right) e^{-\frac{x^2}{2a^2}}, \quad a^2 = \frac{\hbar}{m\omega}.$$

$$\text{Matrixelemente: } \langle \psi_n | x | \psi_m \rangle = \frac{a}{\sqrt{2}} \times \begin{cases} \sqrt{n} & \text{für } m = n - 1 \\ \sqrt{n+1} & \text{für } m = n + 1 \\ 0 & \text{für andere } m \end{cases}.$$

$$\langle \psi_n | x^2 | \psi_m \rangle = \frac{a^2}{2} \times \begin{cases} \sqrt{n(n-1)} & \text{für } m = n - 2 \\ 2n + 1 & \text{für } m = n \\ \sqrt{(n+1)(n+2)} & \text{für } m = n + 2 \\ 0 & \text{für andere } m \end{cases}.$$

- **Hermite-Polynome**

$$H_n(x) = (-1)^n e^{x^2} \frac{d^n}{dx^n} e^{-x^2} \quad (n = 0, 1, 2, \dots)$$

$$H_{n+1}(x) = 2x H_n(x) - 2n H_{n-1}(x), \quad \frac{d}{dx} H_n(x) = 2n H_{n-1}(x)$$

$$H_0(x) = 1, \quad H_1(x) = 2x, \quad H_2(x) = 4x^2 - 2, \quad H_3(x) = 8x^3 - 12x$$

- **Auf- und Absteigeoperatoren des harmonischen Oszillators ( $\hat{n} |n\rangle = n |n\rangle$ )**

$$\hat{a} := \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} \left( \hat{q} + \frac{i}{m\omega} \hat{p} \right), \quad \hat{a}^\dagger := \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} \left( \hat{q} - \frac{i}{m\omega} \hat{p} \right), \quad \hat{H} = \hbar\omega \left( \hat{n} + \frac{1}{2} \right)$$

$$\hat{a} |n\rangle = \sqrt{n} |n-1\rangle, \quad \hat{a}^\dagger |n\rangle = \sqrt{n+1} |n+1\rangle, \quad [\hat{a}, \hat{a}^\dagger] = 1, \quad \hat{n} := \hat{a}^\dagger \hat{a}$$

- **Kohärente Zustände des harmonischen Oszillators**

$$\hat{a} |\alpha\rangle = \alpha |\alpha\rangle \quad \text{mit} \quad |\alpha\rangle = e^{-\frac{|\alpha|^2}{2}} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\alpha^n}{\sqrt{n!}} |n\rangle$$

- **Kugelflächenfunktionen**

$$Y_\ell^m(\theta, \varphi) = (-1)^{(m+|m|)/2} \left[ \frac{2\ell+1}{4\pi} \frac{(\ell-|m|)!}{(\ell+|m|)!} \right]^{1/2} \cdot P_\ell^{|m|}(\cos \theta) \cdot e^{im\varphi}$$

$$(\ell = 0, 1, 2, \dots; \quad m = -\ell, -\ell+1, \dots, \ell-1, \ell)$$

$$Y_0^0 = \frac{1}{\sqrt{4\pi}}, \quad Y_1^0 = \sqrt{\frac{3}{4\pi}} \cos \theta, \quad Y_1^{\pm 1} = \mp \sqrt{\frac{3}{8\pi}} \sin \theta \cdot e^{\pm i\varphi}$$

- **assoziierte Legendre-Funktionen und Legendre-Polynome**

$$P_\ell^m(x) = (1-x^2)^{m/2} \frac{d^m}{dx^m} P_\ell(x), \quad P_\ell(x) = \frac{(-1)^\ell}{2^\ell \ell!} \frac{d^\ell (1-x^2)^\ell}{dx^\ell}$$

$$(\ell = 0, 1, 2, \dots; \quad m = 0, 1, 2, \dots, \ell)$$

$$(\ell+1) P_{\ell+1} = (2\ell+1)x P_\ell - \ell P_{\ell-1}, \quad (1-x^2) \frac{dP_\ell}{dx} = \ell (P_{\ell-1} - x P_\ell)$$

- **Sphärische Bessel-, von Neumann- und Hankel-Funktionen**

$$j_\ell(z) = (-z)^\ell \left[ \frac{1}{z} \frac{d}{dz} \right]^\ell \frac{\sin z}{z}, \quad j_0(z) = \frac{\sin z}{z}, \quad j_1(z) = \frac{\sin z}{z^2} - \frac{\cos z}{z}$$

$$n_\ell(z) = (-1)^{\ell+1} z^\ell \left[ \frac{1}{z} \frac{d}{dz} \right]^\ell \frac{\cos z}{z}, \quad n_0(z) = -\frac{\cos z}{z}, \quad n_1(z) = -\frac{\cos z}{z^2} - \frac{\sin z}{z}$$

$$h_\ell^{(+)}(z) = j_\ell(z) + i n_\ell(z), \quad h_\ell^{(-)}(z) = j_\ell(z) - i n_\ell(z)$$

- **Entwicklung von ebenen Wellen in Kugelflächenfunktionen**

$$e^{i\vec{k} \cdot \vec{r}} = 4\pi \sum_{\ell=0}^{\infty} \sum_{m=-\ell}^{+\ell} i^\ell j_\ell(kr) [Y_\ell^m(\theta_k, \varphi_k)]^* \cdot Y_\ell^m(\theta_r, \varphi_r)$$

$$e^{i\vec{k} \cdot \vec{r}} = e^{ikr \cos \theta} = \sum_{\ell=0}^{\infty} i^\ell (2\ell+1) j_\ell(kr) P_\ell(\cos \theta) \quad \text{für } \vec{k} \parallel \hat{e}_z$$

- **Schrödinger-Gleichung für kugelsymmetrisches Potential** (reduzierte Masse  $\mu$ , Drehimpulsvektoroperator  $\hat{\mathbf{L}}$ )

$$\left[ -\frac{\hbar^2}{2\mu} \left( \frac{\partial^2}{\partial r^2} + \frac{2}{r} \frac{\partial}{\partial r} \right) + \frac{\hat{\mathbf{L}}^2}{2\mu r^2} + V(r) \right] \phi(r, \theta, \varphi) = E \phi(r, \theta, \varphi)$$

$$\text{Separationsansatz: } \phi(r, \theta, \varphi) = \tilde{R}(r) \cdot Y_\ell^m(\theta, \varphi) = \frac{R(r)}{r} \cdot Y_\ell^m(\theta, \varphi)$$

$$\text{Radialgleichung: } \left[ -\frac{\hbar^2}{2\mu} \frac{d^2}{dr^2} + \frac{\hbar^2 \ell(\ell+1)}{2\mu r^2} + V(r) \right] R_\ell(r) = E_\ell R_\ell(r)$$

- **Freies Teilchen (3D) in Kugelkoordinaten**

$$\text{Schrödinger-Gleichung: } \left[ \frac{d^2}{dz^2} + \frac{2}{z} \frac{d}{dz} - \frac{\ell(\ell+1)}{z^2} + 1 \right] \tilde{R}_\ell(z) = 0 \quad (z = kr)$$

$$\text{allgemeine Lösungen: } \tilde{R}_\ell(r) = A j_\ell(kr) + B n_\ell(kr)$$

$$\tilde{R}_\ell(r) = C h_\ell^{(+)}(kr) + D h_\ell^{(-)}(kr)$$

- **Wasserstoffartiges Atom oder wasserstoffartiges Ion** (Kernladungszahl  $Z$ , gebundene Zustände; nicht-relativistische Beschreibung)

$$\text{Energieniveaus: } E_n = -\frac{Z^2 \hbar^2}{2\mu a_\mu^2 n^2} \quad (n = 1, 2, 3, \dots)$$

$$\text{Wellenfunktion: } \psi_{n\ell m}(r, \theta, \varphi) = \tilde{R}_{n\ell}(r) \cdot Y_\ell^m(\theta, \varphi)$$

$$\tilde{R}_{n\ell}(r) = - \left[ \left( \frac{\rho}{r} \right)^3 \frac{(n-\ell-1)!}{2n[(n+\ell)!]^3} \right]^{1/2} \cdot e^{-\rho/2} \cdot \rho^\ell \cdot L_{n-\ell-1}^{2\ell+1}(\rho)$$

$$\text{mit } \rho = \frac{2Zr}{na_\mu}, \quad a_\mu = \frac{4\pi\epsilon_0\hbar^2}{\mu e^2} \quad (\mu \dots \text{reduzierte Masse})$$

$$(\ell = 0, 1, 2, \dots, n-1; \quad m = -\ell, -\ell+1, \dots, \ell-1, \ell)$$

$$\tilde{R}_{10}(r) = 2 \left( \frac{Z}{a_\mu} \right)^{3/2} e^{-Zr/a_\mu}, \quad \tilde{R}_{20}(r) = 2 \left( \frac{Z}{2a_\mu} \right)^{3/2} \left( 1 - \frac{Zr}{2a_\mu} \right) e^{-Zr/2a_\mu}$$

$$\tilde{R}_{21}(r) = \frac{1}{\sqrt{3}} \left( \frac{Z}{2a_\mu} \right)^{3/2} \left( \frac{Zr}{a_\mu} \right) e^{-Zr/2a_\mu}$$

- **Zugeordnete Laguerre-Polynome**

$$L_r^s(x) = \sum_{k=0}^{r-s} (-1)^{k+s} \frac{(r!)^2}{k!(k+s)!(r-k-s)!} x^k$$

- **Dichteoperator  $\hat{\rho}$**

$$\hat{\rho} = \sum_i p_i |\psi_i\rangle \langle \psi_i| \quad \text{mit den statistischen Gewichten } p_i$$

- **Erwartungswert einer Observablen  $A$**

$$\langle A \rangle = \text{Sp} \{ \hat{\rho} \hat{A} \}, \quad \text{es gilt zudem } \text{Sp} \{ \hat{A} \hat{B} \hat{C} \} = \text{Sp} \{ \hat{B} \hat{C} \hat{A} \} = \text{Sp} \{ \hat{C} \hat{A} \hat{B} \}$$

- **Reduzierter Dichteoperator von  $\hat{\rho}$  (Freiheitsgrade/Teilchen  $A$  und  $B$ )**

$$\hat{\rho}_A := \sum_j \langle j(B) | \hat{\rho} | j(B) \rangle_B \equiv \text{Sp}_B \{ \hat{\rho} \} \quad \text{mit } \sum_j |j(B)\rangle \langle j(B)| = \mathbb{1}_B$$

- **Von-Neumann-Gleichung**

$$\frac{\partial}{\partial t} \hat{\rho} = -\frac{i}{\hbar} [\hat{H}, \hat{\rho}]$$

- **Allgemeiner Drehimpulsoperator  $\hat{\mathbf{J}}$**  (Beispiel:  $\hat{\mathbf{J}} = \hat{\mathbf{L}}, j \rightarrow \ell$ )

$$\hat{\mathbf{J}} = \hat{\mathbf{J}}^\dagger, \quad \hat{\mathbf{J}} \times \hat{\mathbf{J}} = i\hbar \hat{\mathbf{J}}$$

Charakteristische Kommutatoreigenschaften

$$[\hat{\mathbf{J}}^2, \hat{J}_x] = 0, \quad [\hat{\mathbf{J}}^2, \hat{J}_y] = 0, \quad [\hat{\mathbf{J}}^2, \hat{J}_z] = 0$$

$$[\hat{J}_x, \hat{J}_x] = 0, \quad [\hat{J}_x, \hat{J}_y] = i\hbar \hat{J}_z, \quad [\hat{J}_x, \hat{J}_z] = -i\hbar \hat{J}_y \quad \text{und zyklische Relationen.}$$

Eigenwertgleichungen:

$$\hat{\mathbf{J}}^2 |j m\rangle = j(j+1)\hbar^2 |j m\rangle, \quad \hat{J}_z |j m\rangle = m\hbar |j m\rangle, \quad j \geq 0, \quad -j \leq m \leq j.$$

Auf- und Absteigeoperatoren:

$$\begin{aligned} \hat{J}_+ &= \hat{J}_x + i\hat{J}_y, & \hat{J}_- &= \hat{J}_x - i\hat{J}_y, & \hat{J}_- &= \hat{J}_+^\dagger, & \text{und} & \hat{J}_+ &= \hat{J}_-^\dagger. \\ \hat{J}_+\hat{J}_- &= \hat{\mathbf{J}}^2 - \hat{J}_z^2 + \hbar\hat{J}_z, & \hat{J}_-\hat{J}_+ &= \hat{\mathbf{J}}^2 - \hat{J}_z^2 - \hbar\hat{J}_z, & [\hat{J}_+, \hat{J}_-] &= 2\hbar\hat{J}_z. \\ \hat{J}_\pm |j m\rangle &= \sqrt{j(j+1) - m(m \pm 1)} \hbar |j m \pm 1\rangle. \end{aligned}$$

### • Kopplung von Drehimpulsen $\hat{\mathbf{J}}$

Ungekoppelte Basis (Eigenvektoren von  $\hat{\mathbf{J}}_1^2, \hat{J}_{1,z}, \hat{\mathbf{J}}_2^2$  und  $\hat{J}_{2,z}$ ):

$$|j_1, m_1\rangle \otimes |j_2, m_2\rangle \equiv |j_1, m_1; j_2, m_2\rangle$$

Gekoppelte Basis (Eigenvektoren von  $\hat{\mathbf{J}}_1^2, \hat{\mathbf{J}}_2^2, \hat{\mathbf{J}}^2$  und  $\hat{J}_z$ , mit  $\hat{\mathbf{J}} = \hat{\mathbf{J}}_1 + \hat{\mathbf{J}}_2$ ):

$$|j_1, j_2; J, M\rangle, \quad |j_1 - j_2| \leq J \leq j_1 + j_2, \quad -J \leq M \leq +J,$$

$$\text{Es gilt: } \hat{\mathbf{J}}_1 \cdot \hat{\mathbf{J}}_2 = \hat{\mathbf{J}}_2 \cdot \hat{\mathbf{J}}_1 = \frac{1}{2} \left( \hat{\mathbf{J}}^2 - \hat{\mathbf{J}}_1^2 - \hat{\mathbf{J}}_2^2 \right) = \hat{J}_{1z}\hat{J}_{2z} + \frac{1}{2} \left( \hat{J}_{1+}\hat{J}_{2-} + \hat{J}_{1-}\hat{J}_{2+} \right)$$

Basiswechsel:

$$\begin{aligned} |j_1, j_2; J, M\rangle &= \sum_{m_1=-j_1}^{j_1} \sum_{m_2=-j_2}^{j_2} C_{j_1, m_1; j_2, m_2}^{J, M} |j_1, m_1; j_2, m_2\rangle, \\ |j_1, m_1; j_2, m_2\rangle &= \sum_{J=|j_1-j_2|}^{j_1+j_2} \sum_{M=-J}^J C_{j_1, m_1; j_2, m_2}^{J, M} |j_1, j_2; J, M\rangle, \end{aligned}$$

mit den Clebsch-Gordan-Koeffizienten:  $C_{j_1, m_1; j_2, m_2}^{J, M} := \langle j_1, m_1; j_2, m_2 | j_1, j_2; J, M \rangle$ ,

$$\text{z. B. } C_{\ell, m \mp \frac{1}{2}; \frac{1}{2}, \pm \frac{1}{2}}^{\ell + \frac{1}{2}, m} = \sqrt{\frac{\ell \pm m + 1/2}{2\ell + 1}}, \quad C_{\ell, m \mp \frac{1}{2}; \frac{1}{2}, \pm \frac{1}{2}}^{\ell - \frac{1}{2}, m} = \pm \sqrt{\frac{\ell \mp m + 1/2}{2\ell + 1}}.$$

Rekursionsbeziehungen (mit  $A(J, M) = \sqrt{J(J+1) - M(M+1)}$ ):

$$\begin{aligned} A(j_1, m_1 - 1) C_{j_1, m_1 - 1; j_2, m_2}^{j, m} + A(j_2, m_2 - 1) C_{j_1, m_1; j_2, m_2 - 1}^{j, m} &= A(j, m) C_{j_1, m_1; j_2, m_2}^{j, m+1} \\ A(j_1, m_1) C_{j_1, m_1 + 1; j_2, m_2}^{j, m} + A(j_2, m_2) C_{j_1, m_1; j_2, m_2 + 1}^{j, m} &= A(j, m - 1) C_{j_1, m_1; j_2, m_2}^{j, m-1} \end{aligned}$$

$$\text{Wigner-3j-Symbole: } \begin{pmatrix} j_1 & j_2 & J \\ m_1 & m_2 & M \end{pmatrix} := \frac{(-1)^{j_1 - j_2 - M}}{\sqrt{2J+1}} C_{j_1, m_1; j_2, m_2}^{J, M}$$

### • Fundamentale physikalische Konstanten

Vakuumlichtgeschwindigkeit:	$c \approx 3 \cdot 10^8 \text{ ms}^{-1}$
Elementarladung:	$e \approx 1,6 \cdot 10^{-19} \text{ C}$
Planck'sches Wirkungsquantum:	$h \approx 6,63 \cdot 10^{-34} \text{ Js}$
Boltzmann-Konstante:	$k_B \approx 1,38 \cdot 10^{-23} \text{ JK}^{-1}$
Ruhemasse des Elektrons:	$m_e \approx 9,11 \cdot 10^{-31} \text{ kg}$
Ruhemasse des Protons/Neutrons:	$m_{p/n} \approx 1,67 \cdot 10^{-27} \text{ kg}$
Permittivität des Vakuums:	$\epsilon_0 \approx 8,85 \cdot 10^{-12} \text{ CV}^{-1}\text{m}^{-1}$