

3. Tutorium - Lösungen**28.10.2016**

- ANMERKUNG: Es liegt in der Verantwortung des Einzelnen, sich die Beispiele zunächst alleine und ganz ohne Hilfsmittel anzuschauen. Google, Wolfram Alpha, Lösungssammlungen, etc. helfen nur kurzfristig - leider nicht beim Test!

3.1 Kronecker-Delta und Levi-Civita Symbol

a) $\delta_{ii} = \delta_{11} + \delta_{22} + \dots + \delta_{dd} = 1 + 1 + \dots + 1 = d$

$\delta_{ij}\delta_{jk}\delta_{ki} = \delta_{ik}\delta_{ki} = \delta_{ii} = d$

$\delta_{ij}\delta_{kk}\delta_{ji} = \delta_{ij}\delta_{ji}\delta_{kk} = \delta_{ii}\delta_{kk} = d^2$

$\delta_{ii} - \delta_{ij}\delta_{jk}\delta_{ki} + 2\delta_{ij}\delta_{kk}\delta_{ji} = 2d^2$

b) z.B. $(\mathbf{b} \times \mathbf{a})_1 = b_2 a_3 - b_3 a_2$.

$(\mathbf{b} \times \mathbf{a})_i = \varepsilon_{ijk} b_j a_k$

c) $\underbrace{\varepsilon_{ijk} a_i a_j}_{\text{Umbenennung der Indizes}} = \varepsilon_{jik} \underbrace{a_j a_i}_{a_j a_i = a_i a_j} = \underbrace{\varepsilon_{jik}}_{\varepsilon_{jik} = -\varepsilon_{ijk}} a_i a_j = -\varepsilon_{ijk} a_i a_j \rightarrow \varepsilon_{ijk} a_i a_j = 0$

Alternative Lösung: $\varepsilon_{ijk} a_i a_j = (\mathbf{a} \times \mathbf{a})_k = 0$

d) $\det \mathbf{A} = a_{11}a_{22}a_{33} + a_{12}a_{23}a_{31} + a_{13}a_{21}a_{32} - a_{13}a_{22}a_{31} - a_{11}a_{23}a_{32} - a_{12}a_{21}a_{33}$

$= a_{11}(a_{22}a_{33} - a_{23}a_{32}) + a_{12}(a_{23}a_{31} - a_{21}a_{33}) + a_{13}(a_{21}a_{32} - a_{22}a_{31})$

$= \varepsilon_{1jk} a_{11}a_{2j}a_{3k} + \varepsilon_{2jk} a_{12}a_{2j}a_{3k} + \varepsilon_{3jk} a_{13}a_{2j}a_{3k} = \varepsilon_{ijk} a_{1i}a_{2j}a_{3k}$

e) $\partial_i x_j = \delta_{ij}$

f) $\partial_i(x_i x_j x_j) = (\partial_i x_i) x_j x_j + x_i (\partial_i x_j) x_j + x_i x_j (\partial_i x_j) = \delta_{ii} x_j x_j + x_i \delta_{ij} x_j + x_i x_j \delta_{ij} = dx_j x_j + x_i x_i + x_i x_i = (d+2)x_i x_i = (d+2)\mathbf{x} \cdot \mathbf{x}$

3.2 Orthogonalprojektion

a) $\mathbf{E}_\mathbf{a} = \frac{\mathbf{a} \otimes \mathbf{a}^\dagger}{\mathbf{a}^\dagger \cdot \mathbf{a}} = \frac{1}{|\mathbf{a}|^2 + |\mathbf{b}|^2} \begin{pmatrix} a \\ b \end{pmatrix} \begin{pmatrix} a^* & b^* \end{pmatrix} = \frac{1}{|\mathbf{a}|^2 + |\mathbf{b}|^2} \begin{pmatrix} |a|^2 & ab^* \\ a^*b & |b|^2 \end{pmatrix}$

b) $\mathbf{E}_\mathbf{a}^2 = \frac{1}{(|\mathbf{a}|^2 + |\mathbf{b}|^2)^2} \begin{pmatrix} |a|^2 & ab^* \\ a^*b & |b|^2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} |a|^2 & ab^* \\ a^*b & |b|^2 \end{pmatrix} = \frac{1}{(|\mathbf{a}|^2 + |\mathbf{b}|^2)^2} \begin{pmatrix} |a|^4 + |a|^2|b|^2 & ab^*(|a|^2 + |b|^2) \\ a^*b(|a|^2 + |b|^2) & |a|^2|b|^2 + |b|^4 \end{pmatrix}$
 $= \frac{1}{|\mathbf{a}|^2 + |\mathbf{b}|^2} \begin{pmatrix} |a|^2 & ab^* \\ a^*b & |b|^2 \end{pmatrix} = \mathbf{E}_\mathbf{a}$

Alternative Lösung:

$\mathbf{E}_\mathbf{a}^2 = \frac{\mathbf{a} \otimes \mathbf{a}^\dagger}{\mathbf{a}^\dagger \cdot \mathbf{a}} \cdot \frac{\mathbf{a} \otimes \mathbf{a}^\dagger}{\mathbf{a}^\dagger \cdot \mathbf{a}} = \frac{\mathbf{a} \otimes (\mathbf{a}^\dagger \cdot \mathbf{a}) \otimes \mathbf{a}^\dagger}{(\mathbf{a}^\dagger \cdot \mathbf{a})^2} = \frac{\mathbf{a} \otimes \mathbf{a}^\dagger}{\mathbf{a}^\dagger \cdot \mathbf{a}} = \mathbf{E}_\mathbf{a}$

c) $\mathbf{E}_\mathbf{a} \mathbf{a} = \mathbf{a} \rightarrow (\mathbf{1} + \mathbf{E}_\mathbf{a}) \mathbf{a} = 2\mathbf{a} \rightarrow (\mathbf{1} + \mathbf{E}_\mathbf{a})^4 \mathbf{a} = 2^4 \mathbf{a} \rightarrow (\mathbf{1} - \mathbf{E}_\mathbf{a})(\mathbf{1} + \mathbf{E}_\mathbf{a})^4 \mathbf{a} = 2^4 (\mathbf{1} - \mathbf{E}_\mathbf{a}) \mathbf{a} = \mathbf{0}$

d) Die Koordinate x^i ist die Orthogonalprojektion des Vektors \mathbf{x} auf den normierten Basisvektor \mathbf{e}_i .

$\rightarrow x^i = \mathbf{e}_i^T \cdot \mathbf{x}$.

$x^1 \mathbf{e}_1 = (\mathbf{e}_i^T \cdot \mathbf{x}) \mathbf{e}_1 = (\mathbf{e}_1 \otimes \mathbf{e}_1^T) \mathbf{x} = \mathbf{E}_{\mathbf{e}_1} \mathbf{x}$. In ähnlicher Weise $x^2 \mathbf{e}_2 = \mathbf{E}_{\mathbf{e}_2} \mathbf{x}$

e) $\mathbf{E}_{\mathbf{e}_1} = \begin{pmatrix} \cos \alpha \\ \sin \alpha \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \cos \alpha & \sin \alpha \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos^2 \alpha & \cos \alpha \sin \alpha \\ \cos \alpha \sin \alpha & \sin^2 \alpha \end{pmatrix}$

$\mathbf{E}_{\mathbf{e}_2} = \begin{pmatrix} \sin \alpha \\ -\cos \alpha \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \sin \alpha & -\cos \alpha \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \sin^2 \alpha & -\cos \alpha \sin \alpha \\ -\cos \alpha \sin \alpha & \cos^2 \alpha \end{pmatrix}$

$\mathbf{E}_{\mathbf{e}_1} + \mathbf{E}_{\mathbf{e}_2} = \begin{pmatrix} \cos^2 \alpha + \sin^2 \alpha & 0 \\ 0 & \cos^2 \alpha + \sin^2 \alpha \end{pmatrix} = \mathbf{1}$

f) $(\mathbf{E}_{\mathbf{f}_1} \mathbf{E}_{\mathbf{e}_1} + \mathbf{E}_{\mathbf{f}_2} \mathbf{E}_{\mathbf{e}_1} + \mathbf{E}_{\mathbf{f}_1} \mathbf{E}_{\mathbf{e}_2} + \mathbf{E}_{\mathbf{f}_2} \mathbf{E}_{\mathbf{e}_2}) \mathbf{f}_i = (\mathbf{E}_{\mathbf{f}_1} + \mathbf{E}_{\mathbf{f}_2}) \underbrace{(\mathbf{E}_{\mathbf{e}_1} + \mathbf{E}_{\mathbf{e}_2})}_{=1} \mathbf{f}_i = (\mathbf{E}_{\mathbf{f}_1} + \mathbf{E}_{\mathbf{f}_2}) \mathbf{f}_i = \mathbf{f}_i$

Anmerkung: $\mathbf{T} = (\mathbf{E}_{\mathbf{f}_1}\mathbf{E}_{\mathbf{e}_1} + \mathbf{E}_{\mathbf{f}_2}\mathbf{E}_{\mathbf{e}_1} + \mathbf{E}_{\mathbf{f}_1}\mathbf{E}_{\mathbf{e}_2} + \mathbf{E}_{\mathbf{f}_2}\mathbf{E}_{\mathbf{e}_2})$ ist die Transformationsoperator zwischen den 2 Basen.

$$\begin{aligned}\mathbf{T} &= (\mathbf{f}_i \otimes \mathbf{f}_i^T)(\mathbf{e}_j \otimes \mathbf{e}_j^T) = (\mathbf{f}_1^T \cdot \mathbf{e}_1)\mathbf{f}_1 \otimes \mathbf{e}_1^T + (\mathbf{f}_1^T \cdot \mathbf{e}_2)\mathbf{f}_1 \otimes \mathbf{e}_2^T + (\mathbf{f}_2^T \cdot \mathbf{e}_1)\mathbf{f}_2 \otimes \mathbf{e}_1^T + (\mathbf{f}_2^T \cdot \mathbf{e}_2)\mathbf{f}_2 \otimes \mathbf{e}_2^T \\ \mathbf{T}\mathbf{x} &= (\mathbf{f}_1^T \cdot \mathbf{e}_1)\mathbf{f}_1 x^1 + (\mathbf{f}_1^T \cdot \mathbf{e}_2)\mathbf{f}_1 x^2 + (\mathbf{f}_2^T \cdot \mathbf{e}_1)\mathbf{f}_2 x^1 + (\mathbf{f}_2^T \cdot \mathbf{e}_2)\mathbf{f}_2 x^2 = \begin{pmatrix} \mathbf{f}_1 & \mathbf{f}_2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \mathbf{f}_1^T \cdot \mathbf{e}_1 & \mathbf{f}_1^T \cdot \mathbf{e}_2 \\ \mathbf{f}_2^T \cdot \mathbf{e}_1 & \mathbf{f}_2^T \cdot \mathbf{e}_2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x^1 \\ x^2 \end{pmatrix} \\ \begin{pmatrix} \mathbf{f}_1^T \cdot \mathbf{e}_1 & \mathbf{f}_1^T \cdot \mathbf{e}_2 \\ \mathbf{f}_2^T \cdot \mathbf{e}_1 & \mathbf{f}_2^T \cdot \mathbf{e}_2 \end{pmatrix} &\text{ist die Matrixdarstellung des Operators (siehe Bsp.1.3).}\end{aligned}$$

3.3 Reziprokes Gitter

a) $\mathbf{F}_{12} = \mathbf{a}_1 \times \mathbf{a}_2 = F_{12} \hat{\mathbf{F}}_{12}$

(F_{12} : Fläche des Parallelogramms das von \mathbf{a}_1 und \mathbf{a}_2 aufgespannt ist,
 $\hat{\mathbf{F}}_{12}$: Einheitsvektor senkrecht auf dem Parallelogramm)

Die Höhe H des Parallelepipeds ist die Orthogonalprojektion des Vektors

\mathbf{a}_3 auf den Vektor $\hat{\mathbf{F}}_{12}$, d.h. $H = \mathbf{a}_3^T \cdot \hat{\mathbf{F}}_{12}$.

Volumen: $V = F_{12}H = \mathbf{F}_{12} \cdot \mathbf{a}_3 = (\mathbf{a}_1 \times \mathbf{a}_2)^T \cdot \mathbf{a}_3$

In ähnlicher Weise $V = (\mathbf{a}_2 \times \mathbf{a}_3)^T \cdot \mathbf{a}_1 = (\mathbf{a}_3 \times \mathbf{a}_1)^T \cdot \mathbf{a}_2$

b) $\mathbf{b}^1 \cdot \mathbf{a}_2 = \mathbf{b}^1 \cdot \mathbf{a}_3 = 0 \rightarrow \mathbf{b}^{1T} = C \mathbf{a}_2 \times \mathbf{a}_3$ (C : Normierungsfaktor)

Normierung des Vektors \mathbf{b}_1 : $1 = \mathbf{b}^1 \cdot \mathbf{a}_1 = C(\mathbf{a}_2 \times \mathbf{a}_3)^T \cdot \mathbf{a}_1 = CV \rightarrow C = 1/V \rightarrow \mathbf{b}^1 = \frac{1}{V}(\mathbf{a}_2 \times \mathbf{a}_3)^T$

In ähnlicher Weise $\mathbf{b}^2 = \frac{1}{V}(\mathbf{a}_3 \times \mathbf{a}_1)^T$ und $\mathbf{b}^3 = \frac{1}{V}(\mathbf{a}_1 \times \mathbf{a}_2)^T$

Anmerkung: $\mathbf{F}^* = \begin{pmatrix} \mathbf{b}^1 \\ \mathbf{b}^2 \\ \mathbf{b}^3 \end{pmatrix} = \frac{1}{V} \begin{pmatrix} (\mathbf{a}_2 \times \mathbf{a}_3)^T \\ (\mathbf{a}_3 \times \mathbf{a}_1)^T \\ (\mathbf{a}_1 \times \mathbf{a}_2)^T \end{pmatrix}$ ist die Inverse der Matrix $\mathbf{F} = \begin{pmatrix} \mathbf{a}_1 & \mathbf{a}_2 & \mathbf{a}_3 \end{pmatrix}$

c) $(\mathbf{a}_1 \times \mathbf{a}_2)^T = \frac{L^2}{2} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix}$, $V = (\mathbf{a}_1 \times \mathbf{a}_2)^T \cdot \mathbf{a}_3 = \frac{L^3}{2}$

$$\mathbf{b}^1 = \frac{1}{V}(\mathbf{a}_2 \times \mathbf{a}_3)^T = \frac{2}{L^3} \frac{L^2}{2} \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 1 \end{pmatrix} = \frac{1}{L} \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 1 \end{pmatrix}, \quad \mathbf{b}^2 = \frac{1}{L} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix}, \quad \mathbf{b}^3 = \frac{1}{L} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix}$$

Das reziproke Gitter des bcc-Gitters ist das fcc-Kristallgitter (und vice versa).

Anmerkung: Das reziproke Gitter wird in der Kristallographie verwendet. In der Festkörperphysik ist das reziproke Gitter konventionell mit dem Faktor 2π definiert, d.h. $\mathbf{b}^i = 2\pi\mathbf{a}^i$. Die Vektoren \mathbf{b}^i entsprechen den Wellenvektoren im k -Raum ($k = 2\pi/\lambda$ mit der Wellenlänge λ).

