

## 8 Krümmungslinige Koordinaten

Die drei häufigsten Koordinatensysteme sind

$x, y, z$  : kartesische Koordinaten

$r, \varphi, z$  : Zylinder Koordinaten

$r, \varphi, \vartheta$  : Kugel Koordinaten

Eine gemeinsame Eigenschaft dieser Systeme ist, dass orthogonal sind und dass der Laplace Operator separiert. (siehe später)

Die Koordinaten Transformation hat im allgemeinen die Form

$$\begin{aligned}x_1 &= x_1(u_1, u_2, u_3) \\x_2 &= x_2(u_1, u_2, u_3) \\x_3 &= x_3(u_1, u_2, u_3)\end{aligned} \quad \vec{r}(u_1, u_2, u_3) = \begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \\ x_3 \end{pmatrix}$$

Die Tangentialvektoren an die Koordinatenlinien sind definiert als

$$\vec{T}_i \equiv \vec{e}_{u_i} = \frac{1}{h_i} \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_i} \quad \text{mit } h_i = \left| \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_i} \right|$$

Wir sind interessiert an orthogonalen Koordinatensystemen mit

$$\vec{e}_{u_i} \cdot \vec{e}_{u_j} = \delta_{ij} = \begin{cases} 0 & i \neq j \\ 1 & i = j \end{cases}$$

Damit bilden in jedem Punkt  $\vec{r}$  die Vektoren  $\vec{e}_{u_i}$  eine orthonormale Basis. Die Vektoren  $\vec{e}_{u_i}$  hängen somit explizit vom Raumpunkt  $\vec{r}$  ab.

Bem: Wir können auch schreiben

$$\vec{e}_{u_1} = \vec{e}_{u_2} \times \vec{e}_{u_3}$$

Ein Skalarfeld  $\phi(\vec{r})$  können wir einfach in der neuen Koordinaten ausdrücken

$$\phi(u_1, u_2, u_3) = \phi(\vec{r}(u_1, u_2, u_3))$$

Für ein Vektorfeld,  $\vec{A}(\vec{r})$  müssen wir aber zusätzlich die neue Basis  $\vec{e}_{u_i}$  berücksichtigen

$$\vec{A}(\vec{r}) = \sum_{i=1}^3 \vec{e}_{u_i} A_{u_i}(u_1, u_2, u_3)$$

$A_{u_i}$  erhalten wir mittels dem Skalarprodukt

$$A_{u_i} = \vec{A} \cdot \vec{e}_{u_i}$$

Bem: In den Krümmungen Koordinaten sind jetzt  $A_{ui}$  und  $\vec{e}_{u_i}$  von  $u_1, \dots, u_3$  abhängig

$$\Rightarrow \partial_{u_j} \vec{A} = \sum_{i=1}^3 \left[ \frac{\partial A_{ui}}{\partial u_j} \vec{e}_{u_i} + A_{ui} \frac{\partial \vec{e}_{u_i}}{\partial u_j} \right]$$

Bsp: Geschwindigkeitsvektor  $\vec{v}$  im Zylinderkoordinaten:

$$\begin{aligned} \vec{v}(t) &= \frac{d}{dt} \vec{r}(t) = \frac{d}{dt} (r \vec{e}_r + z \vec{e}_z) = \dot{r} \vec{e}_r + r \dot{\vec{e}}_r + \dot{z} \vec{e}_z + z \dot{\vec{e}}_z \\ &= \dot{r} \vec{e}_r + r \dot{\varphi} \vec{e}_\varphi + \dot{z} \vec{e}_z \end{aligned}$$

Im folgenden wollen wir untersuchen, wie sich die Ableitungsoperatoren transformieren.

Gradient: Die Komponente von  $\nabla \phi$  in  $\vec{e}_{u_i}$  ist

$$\begin{aligned} (\nabla \phi)_{u_i} &= \nabla \phi \cdot \vec{e}_{u_i} = \nabla \phi \cdot \frac{1}{h_{u_i}} \frac{\partial \vec{r}}{\partial u_i} \\ &= \frac{1}{h_{u_i}} \sum_{j=1}^3 \frac{\partial x_j}{\partial u_i} \frac{\partial \phi}{\partial x_j} \\ &= \frac{1}{h_{u_i}} \partial_{u_i} \phi(r(u_1, u_2, u_3)) = \frac{1}{h_{u_i}} \frac{\partial \phi}{\partial u_i} \end{aligned}$$

$$\Rightarrow \nabla \phi = \sum_i \vec{e}_{u_i} \frac{1}{h_i} \frac{\partial \phi}{\partial u_i}$$

Divergenz: Für die Divergenz in krummlinigen Koordinaten gilt

$$\operatorname{Div} \vec{A}(u_1, u_2, u_3) = \frac{1}{h_{u_1} h_{u_2} h_{u_3}} \left[ \frac{\partial}{\partial u_1} (h_{u_2} h_{u_3} A_{u_1}) + \frac{\partial}{\partial u_2} (h_{u_1} h_{u_3} A_{u_2}) + \frac{\partial}{\partial u_3} (h_{u_1} h_{u_2} A_{u_3}) \right]$$

┌ Betrachte zuerst den Anteil  $\vec{e}_{u_1} A_{u_1}$

$$\begin{aligned} \nabla \cdot (\vec{e}_{u_1} A_{u_1}) &= \nabla \cdot ((\vec{e}_{u_2} \times \vec{e}_{u_3}) A_{u_1}) & : \vec{e}_{u_i} &= h_{u_i} \nabla u_i \\ &= \nabla \cdot (h_{u_2} h_{u_3} A_{u_1} (\nabla u_2 \times \nabla u_3)) \\ &= \nabla (h_{u_2} h_{u_3} A_{u_1}) \cdot (\nabla u_2 \times \nabla u_3) + \underbrace{h_{u_2} h_{u_3} A_{u_1}}_{=0} \nabla \cdot (\nabla u_2 \times \nabla u_3) \\ &= \frac{1}{h_{u_2} h_{u_3}} \vec{e}_{u_1} \cdot \nabla (h_{u_2} h_{u_3} A_{u_1}) \\ &= \frac{1}{h_{u_1} h_{u_2} h_{u_3}} \frac{\partial}{\partial u_1} (h_{u_2} h_{u_3} A_{u_1}) \end{aligned}$$

und analog für die anderen Komponenten. ┘

Laplace Operator: als wichtige Anwendung erhalten wir den Laplace Operator in krummlinienigen Koordinaten

$$\Delta \phi(u_1, u_2, u_3) = \frac{1}{h_{u_1} h_{u_2} h_{u_3}} \left[ \frac{\partial}{\partial u_1} \left( \frac{h_{u_2} h_{u_3}}{h_{u_1}} \frac{\partial \phi}{\partial u_1} \right) + \frac{\partial}{\partial u_2} \left( \frac{h_{u_1} h_{u_3}}{h_{u_2}} \frac{\partial \phi}{\partial u_2} \right) + \frac{\partial}{\partial u_3} \left( \frac{h_{u_1} h_{u_2}}{h_{u_3}} \frac{\partial \phi}{\partial u_3} \right) \right]$$

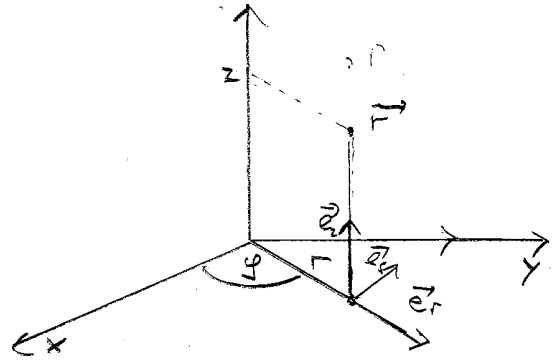
Rotation: zur Vollständigkeit noch die Rotation

$$\begin{aligned} \text{rot } \vec{A}(u_1, u_2, u_3) &= \frac{1}{h_{u_2} h_{u_3}} \vec{e}_{u_1} \left[ \frac{\partial}{\partial u_2} (h_{u_3} A_{u_3}) - \frac{\partial}{\partial u_3} (h_{u_2} A_{u_2}) \right] \\ &+ \frac{1}{h_{u_1} h_{u_3}} \vec{e}_{u_2} \left[ \frac{\partial}{\partial u_3} (h_{u_1} A_{u_1}) - \frac{\partial}{\partial u_1} (h_{u_3} A_{u_3}) \right] \\ &+ \frac{1}{h_{u_1} h_{u_2}} \vec{e}_{u_3} \left[ \frac{\partial}{\partial u_1} (h_{u_2} A_{u_1}) - \frac{\partial}{\partial u_2} (h_{u_1} A_{u_2}) \right] \end{aligned}$$

## 8.1. Zylinder Koordinaten

Wir haben die Transformation

$$\vec{r} = \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} r \cos \varphi \\ r \sin \varphi \\ z \end{pmatrix}$$



mit  $0 \leq r < \infty$ ,  $0 \leq \varphi < 2\pi$ ,  $-\infty < z < \infty$ .

$$\vec{e}_r = \begin{pmatrix} \cos \varphi \\ \sin \varphi \\ 0 \end{pmatrix} \quad h_r = 1$$

$$\vec{e}_\varphi = \begin{pmatrix} -\sin \varphi \\ \cos \varphi \\ 0 \end{pmatrix} \quad h_\varphi = r$$

$$\vec{e}_z = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix} \quad h_z = 1$$

$$\nabla \phi = \vec{e}_r \frac{\partial}{\partial r} \phi + \frac{1}{r} \vec{e}_\varphi \frac{\partial}{\partial \varphi} \phi + \vec{e}_z \frac{\partial}{\partial z} \phi$$

$$\Delta \phi = \left[ \frac{1}{r} \partial_r r \partial_r + \frac{1}{r^2} \partial_\varphi^2 + \partial_z^2 \right] \phi$$

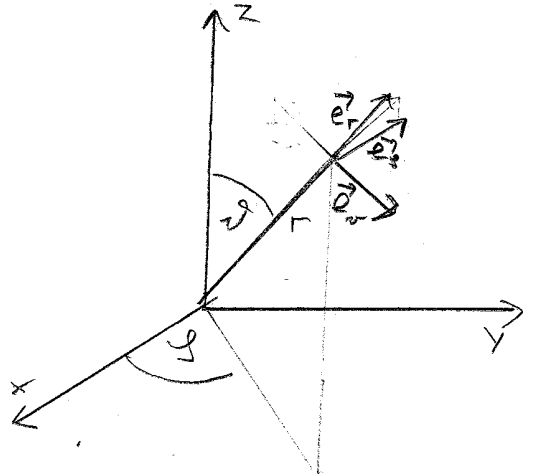
$$= \partial_r^2 \phi + \frac{1}{r} \partial_r \phi + \frac{1}{r^2} \partial_\varphi^2 \phi + \partial_z^2 \phi$$

$$\int d\vec{r}^3 = \int d\varphi \int dr \int dz$$

## 8.2. Kugel Koordinaten

$$\vec{r} = \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} r \cos \vartheta \sin \varphi \\ r \sin \vartheta \sin \varphi \\ r \cos \vartheta \end{pmatrix}$$

mit  $0 \leq r < \infty$ ,  $0 \leq \vartheta \leq \pi$ ,  $0 \leq \varphi < 2\pi$ .



$$\vec{e}_r = \begin{pmatrix} \cos \vartheta \sin \varphi \\ \sin \vartheta \sin \varphi \\ \cos \vartheta \end{pmatrix} \quad h_r = 1$$

$$\vec{e}_\vartheta = \begin{pmatrix} -\sin \vartheta \sin \varphi \\ \cos \vartheta \sin \varphi \\ -\sin \vartheta \end{pmatrix} \quad h_\vartheta = r$$

$$\vec{e}_\varphi = \begin{pmatrix} -\sin \varphi \\ \cos \varphi \\ 0 \end{pmatrix} \quad h_\varphi = r \sin \vartheta$$

$$\nabla \phi = \left[ \vec{e}_r \partial_r \phi + \frac{1}{r} \vec{e}_\vartheta \partial_\vartheta \phi + \frac{1}{r \sin \vartheta} \vec{e}_\varphi \partial_\varphi \phi \right]$$

$$\Delta \phi = \left[ \frac{1}{r^2} \partial_r (r^2 \partial_r) + \frac{1}{r^2 \sin \vartheta} \partial_\vartheta (\sin \vartheta \partial_\vartheta) + \frac{1}{r^2 \sin^2 \vartheta} \partial_\varphi^2 \right] \phi$$

$$\int d\vec{r} = \int dr r^2 \int d\vartheta \sin \vartheta \int d\varphi$$