

7. Vektoranalysis

7.1. Kurvenintegrale

Betrachtung vektorwertiger Funktionen

$$\underline{f}(\underline{x}) = \sum_{i=1}^n f_i(\underline{x}) \cdot \underline{e}_i = \begin{pmatrix} f_1(\underline{x}) \\ f_2(\underline{x}) \\ \vdots \end{pmatrix}$$

→ Vektorfelder (Physik: elektrisches und magnetisches Feld, z.B. $\underline{E}(\underline{x})$, $\underline{B}(\underline{x})$)

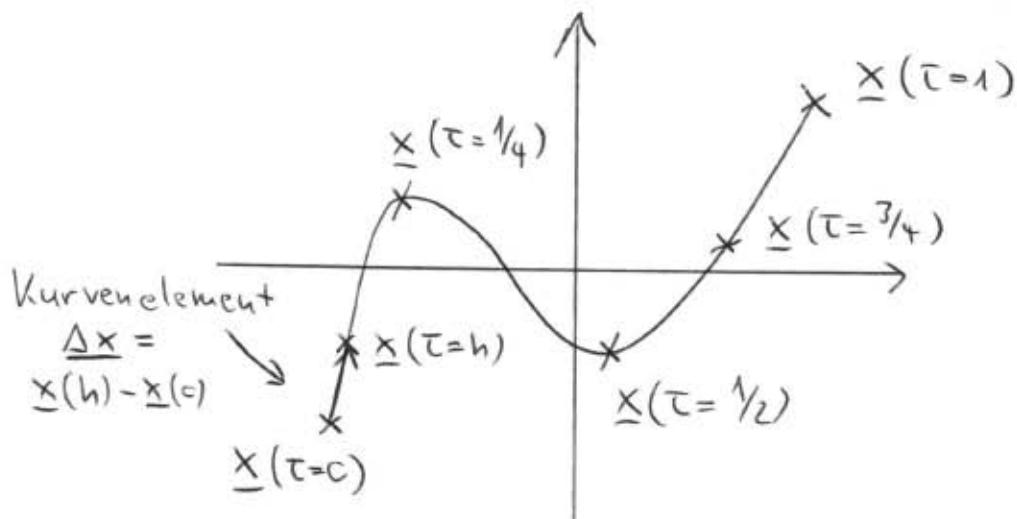
Beispiele:

Vektorfelder ergeben sich als Gradienten skalarer Funktionen

$$\begin{array}{ccc} \underline{E}(\underline{x}) & = & - \text{grad}(\phi(\underline{x})) \\ \text{elektrisches} & & \uparrow \\ \text{Feld} & & \text{elektrostatistisches} \\ & & \text{Potential} \end{array}$$

Trajektorien $\underline{x}(t)$ beschreiben den Ort \underline{x} eines Teilchens als Funktion der Zeit

Allgemein: $\underline{x}(\tau)$ beschreibt eine Kurve in einem mehrdimensionalen Raum



Kurvenintegrale: Integration entlang solcher Kurven im Mehrdimensionalen

$$\int_{\text{Kurve}} d\underline{x} = \sum_{i=1}^{\infty} \Delta \underline{x}_i = \int_0^1 d\tau \frac{d\underline{x}}{d\tau}$$

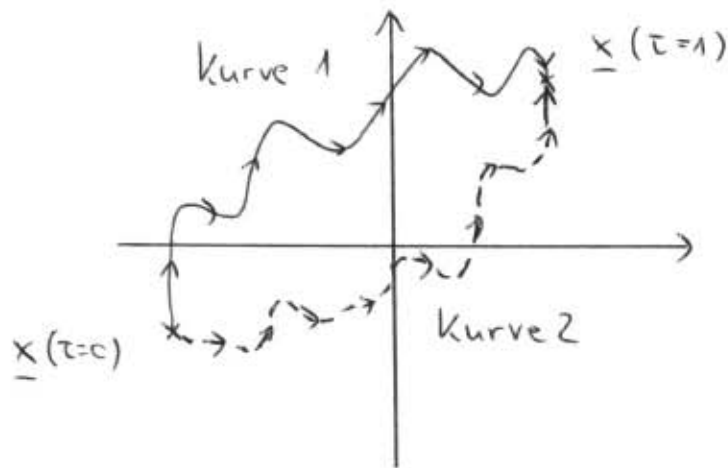
Integration vektorwertiger Funktionen:

$$\int_{\text{Kurve}} d\underline{x} f(\underline{x}) = \sum_{i=1}^{\infty} \langle \Delta \underline{x}_i | f(\underline{x}_i) \rangle$$

$$= \int_0^1 d\tau \left\langle \frac{d\underline{x}}{d\tau} \mid f(\underline{x}) \right\rangle$$

Frage: Wann und wie hängt bei gegebenem Anfangs- und Endpunkt der Integralwert von der Kurvenform ab?

→ Anwendung PC: Thermodynamische Zustandsfunktion



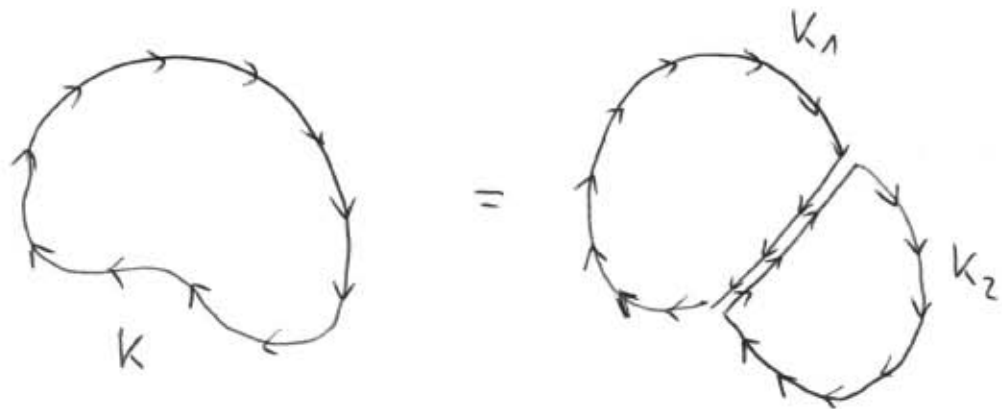
$$\int_{\text{Kurve 1}} d\underline{x} f(\underline{x}) = \int_{\text{Kurve 2}} d\underline{x} f(\underline{x})$$

$$\Rightarrow \oint_{\text{geschlossene Kurve}} d\underline{x} f(\underline{x}) = 0$$

↑
z.B. Kurve 1 hin, Kurve 2 zurück

⇒ Das Kurvenintegral ist wegunabhängig, wenn das Integral für jeden geschlossenen Weg verschwindet

Zerlegung geschlossener Kurven in viele geschlossene Teilkurven (mit jeweils gleichem Drehsinn)



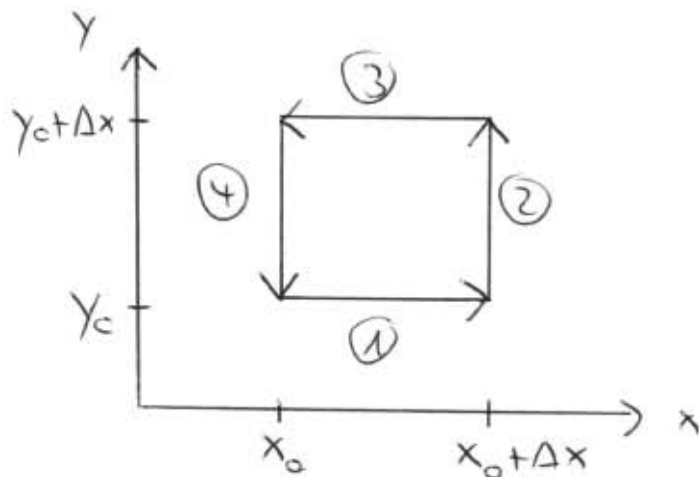
$$\oint_K dx f(x) = \oint_{K_1} dx f(x) + \oint_{K_2} dx f(x)$$

→ Zerlegung des Kurvenintegrals in Kurvenintegrale über beliebig kleine Kurven

$$\oint_K dx f(x) = \sum_{i=1}^{\infty} \oint_{K_i} dx f(x)$$

Betrachtung eines Integrals über eine hinreichend kleine Kurve:

2D-Beispiel



$$\oint d\underline{x} \cdot \underline{f}(x) = \int_{x_0}^{x_0 + \Delta x} dx \langle \underline{e}_x | \underline{f}(x, y_0) \rangle \quad (1)$$

$$+ \int_{y_0}^{y_0 + \Delta y} dy \langle \underline{e}_y | \underline{f}(x_0 + \Delta x, y) \rangle \quad (2)$$

$$+ \int_{x_0}^{x_0 + \Delta x} dx \langle -\underline{e}_x | \underline{f}(x, y_0 + \Delta y) \rangle \quad (3)$$

$$+ \int_{y_0}^{y_0 + \Delta y} dy \langle -\underline{e}_y | \underline{f}(x_0, y) \rangle \quad (4)$$

$$= \int_{x_0}^{x_0 + \Delta x} dx \left(f_x(x, y_0) - f_x(x, y_0 + \Delta y) \right)$$

$$+ \int_{y_0}^{y_0 + \Delta y} dy \left(f_y(x_0 + \Delta x, y) - f_y(x_0, y) \right)$$

mit

$$f_x(x, y_0 + \Delta y) = f_x(x, y_0) + \Delta y \cdot \left. \frac{\partial f_x}{\partial y} \right|_{(x, y_0)} + \dots$$

$$f_y(x_0 + \Delta x, y) = f_y(x_0, y) + \Delta x \cdot \left. \frac{\partial f}{\partial x} \right|_{(x_0, y)} + \dots$$

und

$$\int_{x_0}^{x_0 + \Delta x} dx \, g(x) = \Delta x \cdot g(x_0) + \dots$$

$$\int_{y_0}^{y_0 + \Delta y} dy \, g(y) = \Delta y \cdot g(y_0) + \dots$$

folgt bei Vernachlässigung der Terme
höherer Ordnung in Δx und Δy

$$\begin{aligned} \oint dx \, \underline{f}(x) &= \Delta x \cdot \Delta y \cdot \left(- \left. \frac{\partial f_x}{\partial y} \right|_{(x_0, y_0)} \right) \\ &\quad + \Delta x \cdot \Delta y \cdot \left. \frac{\partial f_y}{\partial x} \right|_{(x_0, y_0)} \\ &= \underbrace{\Delta x \cdot \Delta y}_{\Delta A} \cdot \left(\left. \frac{\partial f_y}{\partial x} - \frac{\partial f_x}{\partial y} \right) \right|_{(x_0, y_0)} \\ &= \Delta A \text{ (Fläche, die von der} \\ &\quad \text{geschlossenen Kurve} \\ &\quad \text{eingeschlossen wird)} \end{aligned}$$

⇒ Das Kurvenintegral verschwindet,
wenn überall gilt:

$$\frac{\partial f_y}{\partial x} = \frac{\partial f_x}{\partial y}$$

Satz

Das Kurvenintegral um eine geschlossene Kurve, $\oint dx f(x)$, verschwindet für jede geschlossene Kurve $\underline{x}(\tau)$ mit $x \in \mathbb{D}$ (\mathbb{D} ein einfach zusammenhängender Bereich), wenn für alle $x \in \mathbb{D}$ gilt:

$$\frac{\partial f_i}{\partial x_j} \Big|_{\underline{x}} = \frac{\partial f_j}{\partial x_i} \Big|_{\underline{x}} \quad \text{für beliebiges } i, j.$$

Bedeutung:

Verschwindet das Integral um jede geschlossene Kurve, so hängt der Wert des Kurvenintegrals nur von Anfangs- und Endpunkt ab.

Dann kann man mittels

$$F(\underline{x}_1) = F(\underline{x}_0) + \int_{\underline{x}_0}^{\underline{x}_1} d\underline{x} \underline{f}(\underline{x})$$

↑
Integration über eine beliebige
Kurve von \underline{x}_0 nach \underline{x}_1

eine eindeutige Funktion $F(\underline{x}_1)$ konstruieren,
die nur von $\underline{f}(\underline{x})$ und einem einzigen Wert
 $F(\underline{x}_0)$ abhängt.

Wegen

$$\int_{\underline{x}_0}^{\underline{x}_1} d\underline{x} \text{grad}(F) = \int_0^1 d\tau \left\langle \frac{d\underline{x}}{d\tau} \mid \text{grad}(F) \right\rangle =$$

$$\int_0^1 d\tau \sum_{i=1}^n \frac{dx_i}{d\tau} \frac{\partial F}{\partial x_i} \Big|_{\underline{x}(\tau)} = \int_0^1 d\tau \frac{dF}{d\tau} = F(\underline{x}_1) - F(\underline{x}_0)$$

gilt dabei

$$\text{grad}(F) = \underline{f}(\underline{x}).$$

Daher bezeichnet man dann $F(\underline{x})$ als
Stammfunktion zu $\underline{f}(\underline{x})$.

(\rightarrow PC: $F(\underline{x})$ ist eine Zustandsfunktion.)

Es gilt $dF = \sum_i \frac{\partial F}{\partial x_i} dx_i$, wobei

mögliche \underline{x} z.B. (p, T) , (V, T) oder (V, S)

Betrachtung von Kurvenintegralen

für $\frac{\partial f_i}{\partial x_j} \neq \frac{\partial f_j}{\partial x_i}$:

Zweidimensional :

Infinitesimale Flächen ΔA ($= \Delta x \cdot \Delta y$ für rechtwinkelige Bereiche)

$$\oint_{\text{Kurve um } \underline{x}_0} d\underline{x} \underline{f}(\underline{x}) = \Delta A \cdot \left(\frac{\partial f_y}{\partial x} - \frac{\partial f_x}{\partial y} \right) \Big|_{\underline{x}_0}$$

Zusammensetzen vieler kleiner Fläche $\Delta A \Rightarrow$

$$\oint d\underline{x} \underline{f}(\underline{x}) = \sum_i \Delta A_i \left(\frac{\partial f_y}{\partial x} - \frac{\partial f_x}{\partial y} \right) \Big|_{\underline{x}_i}$$

$$= \iint dxdy \left(\frac{\partial f_y}{\partial x} - \frac{\partial f_x}{\partial y} \right)$$

Fläche, die von der Kurve umschlossen wird

Dreidimensional :

Infinitesimaler Flächenvektor $\underline{\Delta A}$ senkrecht zur von der Kurve gegebenen Fläche

$$\oint d\underline{x} \cdot \underline{f}(\underline{x}) = \Delta A_x \left(\frac{\partial f_z}{\partial y} - \frac{\partial f_y}{\partial z} \right) + \Delta A_y \left(\frac{\partial f_x}{\partial z} - \frac{\partial f_z}{\partial x} \right) + \Delta A_z \left(\frac{\partial f_y}{\partial x} - \frac{\partial f_x}{\partial y} \right)$$

Definiere Rotation :

$$\text{rot}(\underline{f}) = \underline{\nabla} \times \underline{f} = \begin{pmatrix} \frac{\partial f_z}{\partial y} - \frac{\partial f_y}{\partial z} \\ \frac{\partial f_x}{\partial z} - \frac{\partial f_z}{\partial x} \\ \frac{\partial f_y}{\partial x} - \frac{\partial f_x}{\partial y} \end{pmatrix}$$

Dann folgt für allgemeine Kurven

$$\oint_{\text{Kurve}} d\underline{x} \cdot \underline{f}(\underline{x}) = \oint d\underline{A} \cdot \text{rot}(\underline{f}(\underline{x}))$$

Fläche, die
von der Kurve
umschlossen
wird

(Satz von Stokes)

7.2. Differentialoperatoren

Bisher:

$$\text{grad}(F) = \underline{\nabla} F = \begin{pmatrix} \frac{\partial F}{\partial x_1} \\ \frac{\partial F}{\partial x_2} \\ \vdots \end{pmatrix}$$

$$\text{rot}(\underline{f}) = \underline{\nabla} \times \underline{f} = \begin{pmatrix} \frac{\partial f_z}{\partial y} - \frac{\partial f_y}{\partial x} \\ \frac{\partial f_x}{\partial z} - \frac{\partial f_z}{\partial x} \\ \frac{\partial f_y}{\partial x} - \frac{\partial f_x}{\partial y} \end{pmatrix} \quad (\text{in } 3D)$$

Dies legt nahe, einen Differentialoperator

$$\underline{\nabla} = \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial x_1} \\ \frac{\partial}{\partial x_2} \\ \vdots \end{pmatrix} \quad \text{oder} \quad \underline{\nabla} = \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial x} \\ \frac{\partial}{\partial y} \\ \frac{\partial}{\partial z} \end{pmatrix} \quad (\text{in } 3D)$$

einzuführen. Hier steht der Begriff Operator für eine Abbildung aus einem Funktionenraum in einen Funktionenraum.

Neben dem Gradient eines skalaren Feldes und der Rotation eines 3D-Vektorfeldes lässt sich dann entsprechend die Divergenz eines Vektorfeldes einführen:

$$\begin{aligned}\operatorname{div}(\underline{f}) &= \langle \underline{\nabla} | \underline{f} \rangle = \underline{\nabla} \cdot \underline{f} \\ &\quad \uparrow \\ &\quad \text{Skalarprodukt} \\ &= \sum_{i=1}^n \frac{\partial f_i}{\partial x_i}\end{aligned}$$

Außerdem der Laplace-Operator:

$$\Delta F = \operatorname{div}(\operatorname{grad} F) = \sum_{i=1}^n \frac{\partial^2 F}{\partial x_i^2}$$

Analog zum Satz von Stokes kann man dann den Satz von Gauß herleiten:

$$\oint_{\text{Oberfläche}} d\underline{A} \cdot \underline{f}(\underline{x}) = \int_{\text{Volumen, das von der Oberfläche eingeschlossen wird}} dV \operatorname{div}(\underline{f}(\underline{x}))$$

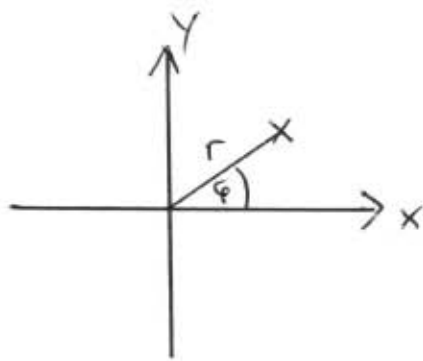
(Zerlegung des Oberflächenintegrals in kleine Volumina und Betrachtung der infinitesimalen Volumenintegrale \rightarrow Übungen) 150

7.3. Koordinatentransformation

Bisher haben wir die Differentialoperatoren in kartesischen Koordinaten betrachtet. Für viele Anwendungen in Chemie und Physik können aber andere Koordinatensysteme angemessener sein.

Beispiele:

Polarkoordinaten in 2D:



$$x = r \cos \varphi$$

$$y = r \sin \varphi$$

$$r = \sqrt{x^2 + y^2}$$

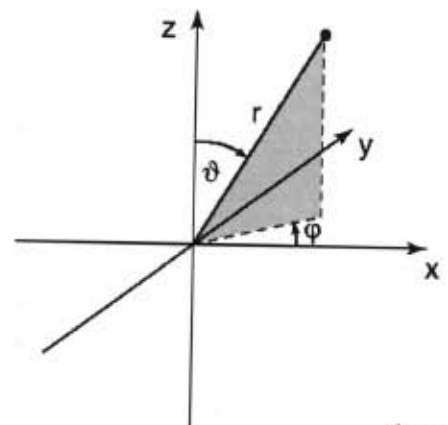
$$\varphi = \arctan \frac{y}{x} \begin{cases} \in [0, \pi] & \text{für } y \geq 0 \\ \in]\pi, 2\pi[& \text{für } y < 0 \end{cases}$$

Polarkoordinaten in 3D:

$$x = r \cos \varphi \sin \vartheta$$

$$y = r \sin \varphi \sin \vartheta$$

$$z = r \cos \vartheta$$



Allgemein:

neue Koordinaten u_i definiert durch

$$x_j = x_j(u_1, u_2, \dots, u_n)$$

$$u_i = u_i(x_1, x_2, \dots, x_n)$$

bekannt: Transformation von Volumenintegralen

$$\int_{\text{Volumen}} d^n x f(\underline{x}) = \int_{\text{Volumen}} d^n u |\det(\underline{J})| f(\underline{x}(\underline{u}))$$

Jacobi-Matrix $\underline{J} = \begin{pmatrix} \frac{\partial x_1}{\partial u_1} & \frac{\partial x_1}{\partial u_2} & \dots \\ \frac{\partial x_2}{\partial u_1} & \frac{\partial x_2}{\partial u_2} & \dots \\ \vdots & \vdots & \ddots \end{pmatrix}$

bzw. $J_{ij} = \frac{\partial x_i}{\partial u_j}$

Umrechnung von Differentialoperatoren:

$$\frac{\partial g(\underline{u}(\underline{x}))}{\partial x_i} = \sum_{j=1}^n \frac{\partial u_j}{\partial x_i} \cdot \frac{\partial g}{\partial u_j} \Big|_{\underline{u} = \underline{u}(\underline{x})}$$

$$\Rightarrow \frac{\partial}{\partial x_i} = \sum_{j=1}^n \frac{\partial u_j}{\partial x_i} \frac{\partial}{\partial u_j}$$

(Da \underline{x} häufig eine komplizierte Funktion ist, sind Alternativen zur Berechnung von $\frac{\partial u_j}{\partial x_i}$ wünschenswert.)

$$\frac{\partial x_k}{\partial x_i} = \delta_{ki} = \sum_{j=1}^n \frac{\partial u_j}{\partial x_i} \frac{\partial x_k}{\partial u_j} = \sum_{j=1}^n \frac{\partial u_j}{\partial x_i} J_{kj}$$

$$\text{Also: } \delta_{ki} = \sum_{j=1}^n J_{kj} \frac{\partial u_j}{\partial x_i} \Rightarrow \frac{\partial u_j}{\partial x_i} = J_{ji}^{-1} = J_{ij}^{-1T}$$

Umrechnung von (kleinen) Abständen:

$$\begin{aligned} \underline{\Delta x} &= \underline{x}(\underline{u} + \underline{\Delta u}) - \underline{x}(\underline{u}) \\ &= \left(\underline{x}(\underline{u}) + \sum_{j=1}^n \frac{\partial \underline{x}}{\partial u_j} \cdot \Delta u_j + \dots \right) - \underline{x}(\underline{u}) \end{aligned}$$

$$\Rightarrow \Delta x_i = \sum_{j=1}^n \frac{\partial x_i}{\partial u_j} \Delta u_j = \sum_{j=1}^n J_{ij} \Delta u_j$$

$$\Rightarrow \underline{\Delta x} = \underline{J} \underline{\Delta u}$$

$$\| \underline{\Delta x} \|^2 = \langle \underline{\Delta x} | \underline{\Delta x} \rangle = \langle \underline{J} \underline{\Delta u} | \underline{J} \underline{\Delta u} \rangle = \underline{\Delta u}^T \underline{J}^T \underline{J} \underline{\Delta u}$$

metrischer Tensor: $\underline{g} = \underline{J}^T \underline{J}$

$$g_{ij} = \sum_m \frac{\partial x_m}{\partial u_i} \frac{\partial x_m}{\partial u_j}$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow \|\Delta x\|^2 &= \underline{\Delta u}^T \underline{g} \underline{\Delta u} \\ &= \sum_{i,j=1}^n g_{ij} \Delta u_i \Delta u_j \end{aligned}$$

Beispiel: 2D-Polarkoordinaten

$$x = r \cos \varphi$$

$$y = r \sin \varphi$$

$$\Rightarrow \underline{J} = \begin{pmatrix} \cos \varphi & -r \sin \varphi \\ \sin \varphi & r \cos \varphi \end{pmatrix}$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow \underline{g} &= \underline{J}^T \underline{J} = \begin{pmatrix} \cos \varphi & \sin \varphi \\ -r \sin \varphi & r \cos \varphi \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \cos \varphi & -r \sin \varphi \\ \sin \varphi & r \cos \varphi \end{pmatrix} \\ &= \begin{pmatrix} \cos^2 \varphi + \sin^2 \varphi & -r \sin \varphi \cos \varphi + r \cos \varphi \sin \varphi \\ -r \sin \varphi \cos \varphi + r \cos \varphi \sin \varphi & r^2 \sin^2 \varphi + r^2 \cos^2 \varphi \end{pmatrix} \\ &= \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & r^2 \end{pmatrix} \end{aligned}$$

$$\|\Delta x\|^2 = (\Delta r \ \Delta \varphi) \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & r^2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \Delta r \\ \Delta \varphi \end{pmatrix} = \Delta r^2 + r^2 \Delta \varphi^2$$

(→ Abstandsmessung in gekrümmten Räumen)

Mithilfe von \underline{g}^{-1} läßt sich auch \underline{J}^{-1} einfacher berechnen.

$$\underline{g}^{-1} = \left(\underline{J}^T \underline{J} \right)^{-1} = \underline{J}^{-1} \underline{J}^{T^{-1}}$$

$$\Rightarrow \underline{J}^{-1} = \underline{g}^{-1} \cdot \underline{J}^T$$

Beispiel: 2D-Polarkoordinaten

$$\underline{J}^{-1} = \underline{g}^{-1} \cdot \underline{J}^T = \underbrace{\begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & r^2 \end{pmatrix}^{-1}}_{\begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1/r^2 \end{pmatrix}} \cdot \begin{pmatrix} \cos\varphi & \sin\varphi \\ r\sin\varphi & r\cos\varphi \end{pmatrix}$$

$$\Rightarrow \underline{J}^{-1} = \begin{pmatrix} \cos\varphi & \sin\varphi \\ -\frac{1}{r}\sin\varphi & \frac{1}{r}\cos\varphi \end{pmatrix}$$

$$\begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial x} \\ \frac{\partial}{\partial y} \end{pmatrix} = \underline{J}^{-1T} \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial r} \\ \frac{\partial}{\partial \varphi} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos\varphi & -\frac{1}{r}\sin\varphi \\ \sin\varphi & \frac{1}{r}\cos\varphi \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial r} \\ \frac{\partial}{\partial \varphi} \end{pmatrix}$$

$$= \begin{pmatrix} \cos\varphi \frac{\partial}{\partial r} - \frac{1}{r}\sin\varphi \frac{\partial}{\partial \varphi} \\ \sin\varphi \frac{\partial}{\partial r} + \frac{1}{r}\cos\varphi \frac{\partial}{\partial \varphi} \end{pmatrix}$$

Umrechnung des Laplace-Operators:

$$\Delta \psi(\underline{x}) = \frac{1}{\det(\underline{g})} \sum_{i,j=1}^n \frac{\partial}{\partial u_i} \left(\det(\underline{g}) g_{ij}^{-1} \frac{\partial}{\partial u_j} \psi(\underline{x}(u)) \right)$$

(ohne Herleitung)