$\int \mathcal{M} + dx = \int \mathcal{L} + \mathcal{L} + \int \mathcal{L} + \mathcal{L}$ GenB Sdirfdx = & (f,n)ds K Einherts normal welter

Kapitel 3. Integralrechnung mehrerer Variabler

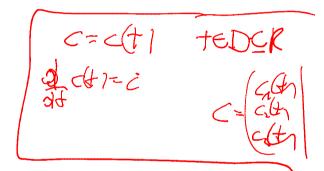
3.3 Oberflächenintegrale

Definition: Sei $D \subset \mathbb{R}^2$ ein Gebiet und $\mathbf{p}: D \to \mathbb{R}^3$ eine \mathcal{C}^1 -Abbildung $\mathbf{p} : D \to \mathbb{R}^3$ eine \mathbf{p}

$$\mathbf{x} = \mathbf{p}(\mathbf{u}) \quad \mathsf{mit} \ \mathbf{x} \in \mathbb{R}^3 \ \mathsf{und} \ \mathbf{u} = (u_1, u_2)^T \in D \subset \mathbb{R}^2$$

Sind für alle $\mathbf{u} \in D$ die beiden Vektoren

$$\frac{\partial \mathbf{p}}{\partial u_1}$$
 und $\frac{\partial \mathbf{p}}{\partial u_2}$



linear unabhängig, so heißt

$$F := \{ \mathbf{p}(\mathbf{u}) \mid \mathbf{u} \in D \}$$

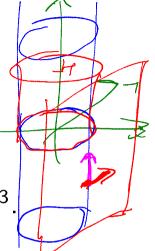
eine Fläche bzw. ein Flächenstück. Die Abbildung $\mathbf{x} = \mathbf{p}(\mathbf{u})$ nannt man dann eine Parametrisierung oder Parameterdarstellung der Fläche F.

Beispiel I.

Wir betrachten für gegebenes r > 0 die Abbildung

$$\mathbf{p}(arphi,z) = \left(egin{array}{c} r\cosarphi \ r\sinarphi \ z \end{array}
ight)$$

$$\mathbf{p}(\varphi,z) = \begin{pmatrix} r\cos\varphi \\ r\sin\varphi \\ z \end{pmatrix} \qquad \text{für } (\varphi,z) \in \mathbb{R}^2.$$



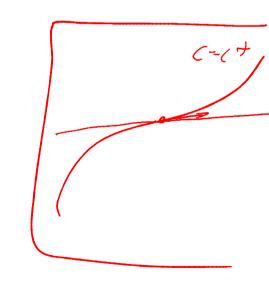
Die dadurch parametrisierte Fläche ist ein unbeschränkter Zylinder im \mathbb{R}^3 Schränken wir den Definitionsbereich ein, etwa

$$(\varphi,z)\in K:=[0,2\pi]\times [0,H]\subset \mathbb{R}^2$$

so erhalten wir einen beschränkten Zylinder der Höhe H.

Die partiellen Ableitungen

$$\frac{\partial \mathbf{p}}{\partial \varphi} = \begin{pmatrix} -r \sin \varphi \\ r \cos \varphi \\ 0 \end{pmatrix}, \qquad \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial z} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$



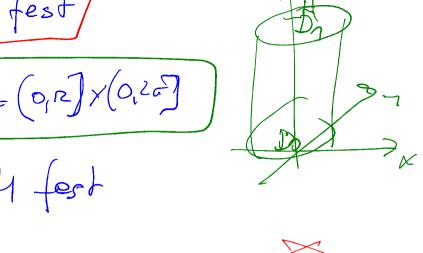
von $\mathbf{p}(\varphi, z)$ sind linear unabhängig auf ganz \mathbb{R}^2 .

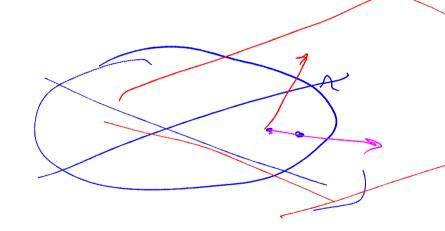
$$fo(s_{14}) = \begin{pmatrix} s & cor & q \\ s & sucp \\ 2 \end{pmatrix}$$

$$\frac{\partial p_0}{\partial S}$$
 $\frac{2}{\delta S}$ $\frac{cosp}{sop}$

$$||S_{\phi}^{R} \times S_{\delta}^{R}|| = ||S_{\delta}^{Q}|| = S$$

$$O = \int do = \int S ds ds = 2\pi \frac{2^{2}}{2} = n^{2}\pi$$





$$P(n, z) = \begin{cases} n \omega \varphi \\ n \sin \varphi \end{cases} \qquad \begin{cases} \varphi \text{ fest} \end{cases}$$

$$\frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \omega \varphi \\ \sin \varphi \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \omega \\ 0 \end{cases}$$

$$\frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \sin \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} 0 \end{cases}$$

$$\frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \sin \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} 0 \end{cases}$$

$$\frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \sin \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} 0 \end{cases}$$

$$\frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases}$$

$$\frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases}$$

$$\frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases}$$

$$\frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases}$$

$$\frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases}$$

$$\frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases}$$

$$\frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases}$$

$$\frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases}$$

$$\frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad \frac{\partial P}{\partial z} = \begin{cases} \cos \varphi \\ 0 \end{cases} \qquad$$

Beispiel II.

Spoudfoll:

Der Graph einer skalaren \mathcal{C}^1 -Funktion $\varphi:D\to\mathbb{R},\ D\subset\mathbb{R}^2$, ist eine Fläche.

Eine Parametrisierung ist gegeben durch

$$\mathbf{p}(u_1,u_2):=\left(egin{array}{c} u_1\ u_2\ arphi(u_1,u_2) \end{array}
ight) \qquad ext{für }\mathbf{u}\in D$$

Die partiellen Ableitungen

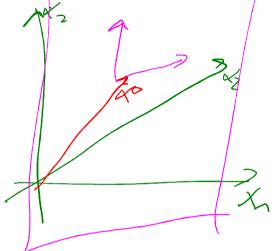
$$rac{\partial \mathbf{p}}{\partial u_1} = \left(egin{array}{c} 1 \ 0 \ arphi_{u_1} \end{array}
ight), \qquad rac{\partial \mathbf{p}}{\partial u_2} = \left(egin{array}{c} 0 \ 1 \ arphi_{u_2} \end{array}
ight)$$

sind linear unabhängig.

Die Tangentialebene einer Fläche.

Die beiden linear unabhängigen Vektoren

$$\frac{\partial \mathbf{p}}{\partial u_1}(\mathbf{u}^0)$$
 und $\frac{\partial \mathbf{p}}{\partial u_2}(\mathbf{u}^0)$



liegen tangential an die Fläche F.

Sie spannen die Tangentialebene $T_{\mathbf{x}^0}F$ der Fläche F im Punkt $\mathbf{x}^0 = \mathbf{p}(\mathbf{u})$ auf.

Die Tangentialebene hat die Parameterdarstellung

$$T_{\mathbf{x}^0}F: \mathbf{x} = \mathbf{x}^0 + \lambda \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial u_1}(\mathbf{u}^0) + \mu \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial u_2}(\mathbf{u}^0)$$
 für $\lambda, \mu \in \mathbb{R}$.

Frage: Wie kann man den Flächeninhalt einer gegebenen Fläche *F* berechnen?

Das Oberflächenintegral eines Flächenstückes.



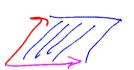
Definition: Sei $\mathbf{p}:D\to\mathbb{R}^3$ die Parameterdarstellung einer Fläche, und sei $K\subset D$ kompakt, messbar und zusammenhängend. Dann wird der Flächeninhalt von $\mathbf{p}(K)$ definiert durch das Oberflächenintegral $\mathcal{L}=\mathcal{S}^{ds}=\mathcal{S}^{ds}$

$$\int_{\mathbf{p}(K)} do := \int_{K} \left\| \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial u_{1}}(\mathbf{u}) \times \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial u_{2}}(\mathbf{u}) \right\| d\mathbf{u}$$

Dabei nennt man den Term

$$do := \left\| \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial u_1}(\mathbf{u}) \times \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial u_2}(\mathbf{u}) \right\| d\mathbf{u}$$

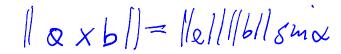
das Oberflächenelement der Fläche $\mathbf{x} = \mathbf{p}(\mathbf{u})$.



Bemerkung: Das Oberflächenintegral ist insbesondere **unabhängig** von der speziellen Parametrisierung der Fläche. Dies folgt aus dem Transformationssatz.







Für die Mantelfläche des Zylinders $Z = \mathbf{p}(K)$ mit

$$K := [0, 2\pi] \times [0, H] \subset \mathbb{R}^2$$

und

$$\mathbf{x} = \mathbf{p}(\varphi, z) := \left(egin{array}{c} r\cosarphi \\ r\sinarphi \\ z \end{array}
ight) \qquad ext{für } (\varphi, z) \in \mathbb{R}^2$$

erhält man mit

$$\left\| \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial \varphi} \times \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial z} \right\| = r = \left\| \begin{pmatrix} -\Lambda S + \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\ \eta \cos \varphi \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right\| = \left\| \begin{pmatrix} \Lambda \cos \varphi \\$$

den Wert

$$O(Z) = \int_{Z} do = \int_{K} rd(\varphi, z) = \int_{0}^{2\pi} \int_{0}^{H} rdzd\varphi = 2\pi rH$$

Ist die Fläche der Graph einer skalaren Funktion, d.h. $x_3 = \varphi(x_1, x_2)$, so gilt für die zugehörigen Tangentialvektoren

$$\frac{\partial \mathbf{p}}{\partial x_1} \times \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial x_2} = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ \varphi_{x_1} \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ \varphi_{x_2} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -\varphi_{x_1} \\ -\varphi_{x_2} \\ 1 \end{pmatrix}$$

Damit ergibt sich

$$\left\| \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial x_1} \times \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial x_2} \right\| = \sqrt{1 + \varphi_{x_1}^2 + \varphi_{x_2}^2}$$

und

$$O(\mathbf{p}(K)) = \int_{\mathbf{p}(K)} do$$

$$= \int_{K} \sqrt{1 + \varphi_{x_1}^2 + \varphi_{x_2}^2} d(x_1, x_2)$$

Für die Oberfläche des Paraboloids P, gegeben durch

$$P := \{(x_1, x_2, x_3)^T \in \mathbb{R}^3 \mid x_3 = 2 - x_1^2 - x_2^2, x_1^2 + x_2^2 \le 2\},$$

$$gilt \quad \mathcal{G} = \{(x_1, x_2, x_3)^T \in \mathbb{R}^3 \mid x_3 = 2 - x_1^2 - x_2^2, x_1^2 + x_2^2 \le 2\},$$

$$O(P) = \int_{x_1^2 + x_2^2 \le 2} \sqrt{1 + 4x_1^2 + 4x_2^2} \frac{d(x_1, x_2)}{d(x_1, x_2)}$$

$$= \int_0^{\sqrt{2}} \int_0^{2\pi} \sqrt{1 + 4r^2} r \, d\varphi \, dr = \pi \int_0^2 \sqrt{1 + 4s} \, ds$$

$$= \pi \left[\frac{1}{6} (1 + 4s)^{3/2} \right]_0^2 = \pi \left(\frac{1}{6} (27 - 1) \right) = \frac{13}{3} \pi$$

Bemerkung.

Für das Kreuzprodukt zweier Vektoren $\mathbf{a}, \mathbf{b} \in \mathbb{R}^3$ gilt

$$||\mathbf{a}||^2 ||\mathbf{b}||^2 - \langle \mathbf{a}, \mathbf{b} \rangle^2$$

$$= ||\mathbf{a}||^2 ||\mathbf{b}||^2 - \langle \mathbf{a}, \mathbf{b} \rangle^2$$

$$= ||\mathbf{a}||^2 ||\mathbf{b}||^2 - ||\mathbf{a}||^2 ||\mathbf{b}||^2 - ||\mathbf{a}||^2 ||\mathbf{b}||^2$$

$$= ||\mathbf{a}||^2 ||\mathbf{b}||^2 - ||\mathbf{a}||^2 ||\mathbf{b}||^2$$

$$= ||\mathbf{a}||^2 ||\mathbf{b}||^2$$

Daraus folgt

$$\left\| \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial x_1} \times \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial x_2} \right\|^2 = \left\| \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial x_1} \right\|^2 \left\| \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial x_2} \right\|^2 - \left\langle \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial x_1}, \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial x_2} \right\rangle^2$$

Definiert man

$$E := \left\| \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial x_1} \right\|^2, \quad F := \left\langle \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial x_1}, \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial x_2} \right\rangle^{\mathbf{p}}, \quad G := \left\| \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial x_2} \right\|^2,$$

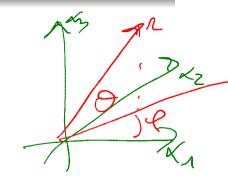
so ergibt sich die Beziehung

$$do = \sqrt{EG - F^2} d(u_1, u_2)$$

Für das Oberflächenelement der Sphäre

$$S_r^2 = \{(x_1, x_2, x_3)^T \in \mathbb{R}^3 \mid x_1^2 + x_2^2 + x_3^2 = r^2\}$$





$$\rho(\varphi, \Theta) = \begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \\ x_3 \end{pmatrix} = r \begin{pmatrix} \cos \varphi \cos \theta \\ \sin \varphi \cos \theta \\ \sin \theta \end{pmatrix} \qquad \text{für } (\varphi, \theta) \in [0, 2\pi] \times \left[-\frac{\pi}{2}, \frac{\pi}{2} \right]$$

die Beziehungen

$$\frac{\partial \mathbf{p}}{\partial \varphi} = r \begin{pmatrix} -\sin \varphi \cos \theta \\ \cos \varphi \cos \theta \\ 0 \end{pmatrix} \quad \text{und} \quad \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial \theta} = r \begin{pmatrix} -\cos \varphi \sin \theta \\ -\sin \varphi \sin \theta \\ \cos \theta \end{pmatrix}$$

Daraus folgt
$$|| \frac{\partial \rho}{\partial \phi}||^2 = E = r^2 \cos^2 \theta, \quad F = 0, \quad G = r^2 = || \frac{\partial \rho}{\partial \phi}||^2$$

$$G = r^2 = \|\frac{\partial \rho}{\partial u}\|^2$$

Fortsetzung des Beispiels.

Mit

$$E = r^2 \cos^2 \theta$$
, $F = 0$, $G = r^2$

folgt aus der Beziehung

$$do = \sqrt{EG - F^2} d(u_1, u_2) = \sqrt{R^4 \omega^2 Q}$$
 dundue
$$= \sqrt{2 \omega \Theta dod \varphi}$$

daher

$$do = r^2 \cos \theta \ d(\varphi, \theta)$$
 für $(\varphi, \theta) \in [0, 2\pi] \times \left[-\frac{\pi}{2}, \frac{\pi}{2} \right]$

Wir können nun die Oberfläche der Sphäre wie folgt berechnen.

$$O = \int_{S_r^2} do = \int_{-\pi/2}^{\pi/2} \int_0^{2\pi} r^2 \cos \theta \, d\varphi \, d\theta$$
$$= 2\pi r^2 \sin \theta \Big|_{-\pi/2}^{\pi/2} = 4\pi r^2$$

Oberflächenintegrale erster und zweiter Art.

Definition: Sei $\mathbf{x} = \mathbf{p}(\mathbf{u})$ eine \mathcal{C}^1 -Parametrisierung einer Fläche $F = \mathbf{p}(K)$, wobei $K \subset D$ kompakt, messbar und zusammenhängend ist.

• Für eine stetige Funktion $f: F \to \mathbb{R}$ ist das Oberflächenintegral 1 Art definiert durch

$$\int_{F} f(\mathbf{x}) do := \int_{K} f(\mathbf{p}(\mathbf{u})) \underbrace{\left\| \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial u_{1}} \times \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial u_{2}} \right\| d\mathbf{u}}_{\mathbf{o}}$$

• Für ein stetiges Vektorfeld $\mathbf{f}: F \to \mathbb{R}^3$ ist das Oberflächenintegral 2. Art definiert durch

$$\int_{F} \mathbf{f}(\mathbf{x}) do := \int_{K} \left\langle \mathbf{f}(\mathbf{p}(\mathbf{u})), \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial u_{1}} \times \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial u_{2}} \right\rangle d\mathbf{u} \qquad \text{final of the sets } \mathbf{f}(\mathbf{p}(\mathbf{u})) = \int_{K} \left\langle \mathbf{f}(\mathbf{p}(\mathbf{u})), \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial u_{1}} \times \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial u_{2}} \right\rangle d\mathbf{u} \qquad \text{for all } \mathbf{f}(\mathbf{u}) = \mathbf{f}(\mathbf{p}(\mathbf{u}))$$

Alternative Darstellung für Oberflächenintegrale.

Andere Darstellungen des Oberflächenintegrals 2. Art

Der Einheitsnormalenvektor $\mathbf{n}(\mathbf{x})$ auf der Fläche F ist gegeben durch

$$\mathbf{n}(\mathbf{x}) = \mathbf{n}(\mathbf{p}(\mathbf{u})) = \frac{\frac{\partial \mathbf{p}}{\partial u_1} \times \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial u_2}}{\left\| \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial u_1} \times \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial u_2} \right\|}$$

$$= \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial u_1} \times \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial u_2}$$

Wir schreiben daher auch

$$\int_{F} \mathbf{f}(\mathbf{x}) do = \int_{K} \left\langle \mathbf{f}(\mathbf{p}(\mathbf{u})), \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial u_{1}} \times \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial u_{2}} \right\rangle d\mathbf{u}$$

$$= \int_{K} \left\langle \mathbf{f}(\mathbf{p}(\mathbf{u})), \mathbf{n}(\mathbf{p}(\mathbf{u})) \right\rangle \left\| \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial u_{1}} \times \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial u_{2}} \right\| d\mathbf{u}$$

$$= \int_{F} \left\langle \mathbf{f}(\mathbf{x}), \mathbf{n}(\mathbf{x}) \right\rangle do$$
Show

Interpretation der Oberflächenintegrale.

Bemerkung:

- Ist $f(\mathbf{x})$ die Dichte einer massenbelegten Fläche, so liefert das Integral 1. Art gerade die Gesamtmasse der Fläche.
- Ist f(x) ein Geschwindigkeitsfeld einer stationären Strömung, so liefert das Integral 2. Art die Flüssigkeitsmenge, die pro Zeiteinheit durch die Fläche F strömt, d.h. den Fluss von f(x) durch die Fläche F.
- Ist F eine geschlossene Fläche, d.h. die Oberflächen eines kompakten und einfach zusammenhängenden Körpers im \mathbb{R}^3 , so schreiben wir

$$\oint_{F} f(\mathbf{x}) do \qquad \text{bzw.} \qquad \oint_{F} \mathbf{f}(\mathbf{x}) do$$

Die Parametrisierung ist dabei so gewählt, dass der Einheitsnormalenvektor $\mathbf{n}(\mathbf{x})$ nach außen weist.

Der Integralsatz von Gauß.

Satz: (Integralsatz von Gauß) Sei $G \subset \mathbb{R}^3$ ein kompakter und messbarer Standardbereich, d.h. G sei bezüglich jeder Koordinate projizierbar. Der Rand ∂G bestehe aus endlich vielen glatten Flächenstücken mit äußerer

Normale $\mathbf{n}(\mathbf{x})$. Ist $\mathbf{f}: D \to \mathbb{R}^3$ ein \mathcal{C}^1 -Vektorfeld mit $G \subset D$, so gilt

$$\int_{G} \operatorname{div} \mathbf{f}(\mathbf{x}) \, d\mathbf{x} = \oint_{\partial G} \mathbf{f}(\mathbf{x}) \, do$$

Interpretation des Gaußschen Integralsatzes: Die linke Seite ist ein Bereichsintegral über die skalare Funktion $g(\mathbf{x}) := \text{div } \mathbf{f}(\mathbf{x})$. Die rechte Seite ist ein Oberflächenintegral 2. Art bezüglich des Vektorfeldes $\mathbf{f}(\mathbf{x})$. Ist $\mathbf{f}(\mathbf{x})$ das Geschwindigkeitsfeld einer inkompressiblen Strömung, so gilt div $\mathbf{f}(\mathbf{x}) = 0$ und daher

$$\oint_{\partial G} \mathbf{f}(\mathbf{x}) \, do = 0$$

Wir betrachten das Vektorfeld

$$\mathbf{f}(\mathbf{x}) = \mathbf{x} = (x_1, x_2, x_3)^T$$

und die Kugel K:

$$K := \{(x_1, x_2, x_3)^T \in \mathbb{R}^3 \mid x_1^2 + x_2^2 + x_3^2 \leq 1\}$$

Dann gilt offensichtlich

$$\mathsf{div}\;\mathbf{f}(\mathbf{x})=3$$

Gove $\int_{K} \operatorname{div} \mathbf{f}(\mathbf{x}) d\mathbf{x} = 3 \cdot \operatorname{vol}(K) = 4\pi$ und damit

Das entsprechende Oberflächenintegral läßt sich am besten durch Ubergang auf Kugelkoordinaten, d.h. durch die Parametrisierung der Kugel mit Kugelkoordinaten, berechnen.

Weights shoot thippel? $\begin{cases} \langle f, h \rangle do = \begin{cases} dw f dx - \langle f, w \rangle do \\ P & D \end{cases}$ night for the omfet in kalle $N = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ -1 \end{pmatrix}$

Die Formeln von Green.

Satz: (Formeln von Green) Die Menge $G \subset \mathbb{R}^3$ erfülle die Voraussetzungen des Gaußschen Integralsatzes. Für \mathcal{C}^2 -Funktionen $f,g:D\to\mathbb{R},\ G\subset D$, gelten dann die Relationen:

$$\int_{G} (f\Delta g + \langle \nabla f, \nabla g \rangle) d\mathbf{x} = \oint_{\partial G} f \frac{\partial g}{\partial \mathbf{n}} do$$

$$\int_{G} (f\Delta g + \langle \nabla f, \nabla g \rangle) d\mathbf{x} = \oint_{\partial G} (f \frac{\partial g}{\partial \mathbf{n}} - g \frac{\partial f}{\partial \mathbf{n}}) do$$

Hierbei bezeichnet

$$\left\langle \nabla f, n \right\rangle = \frac{\partial f}{\partial \mathbf{n}}(\mathbf{x}) = D_{\mathbf{n}} f(\mathbf{x}) \quad \text{für } \mathbf{x} \in \partial G$$

die Richtungsableitung von $f(\mathbf{x})$ in Richtung des <u>äußeren</u> Einheitsnormalenvektors $\mathbf{n}(\mathbf{x})$.

Beweis der Greenschen Formeln.

Wir setzen

$$\mathbf{F}(\mathbf{x}) = f(\mathbf{x}) \cdot \nabla g(\mathbf{x})$$

Dann gilt

$$\underline{\operatorname{div} \mathbf{F}(\mathbf{x})} = \frac{\partial}{\partial x_1} \left(f \cdot \frac{\partial g}{\partial x_1} \right) + \frac{\partial}{\partial x_2} \left(f \cdot \frac{\partial g}{\partial x_2} \right) + \frac{\partial}{\partial x_3} \left(f \cdot \frac{\partial g}{\partial x_3} \right)$$

$$= \underbrace{f \cdot \Delta g + \langle \nabla f, \nabla g \rangle}$$

Wir wenden nun den Gaußschen Integralsatz an:

den nun den Gaußschen Integralsatz an:
$$\int_{G} (f \Delta g + \langle \nabla f, \nabla g \rangle) d\mathbf{x} = \int_{G} \operatorname{div} \mathbf{F}(\mathbf{x}) d\mathbf{x} = \oint_{\partial G} \langle \mathbf{F}, \mathbf{n} \rangle do = \int_{G} \operatorname{div} \mathbf{F}(\mathbf{x}) d\mathbf{x} = \int_{G} \operatorname{div} \mathbf{F}(\mathbf{$$

Die zweite Greensche Formel folgt direkt durch Vertauschen von f und g.