

# Kapitel 1

## Kurvenintegrale

### 1.1 Definition und Eigenschaften (Wegunabhängigkeit; Potential; konservatives Vektorfeld)

**Typisches Beispiel.** Man betrachte eine stetig differenzierbare Kurve

$$\gamma : I = [a, b] \rightarrow U \subset \mathbb{R}^m .$$

In einem **Kraftfeld**  $F: U \rightarrow \mathbb{R}^m$  bewege sich ein Massenpunkt **längs dieser Kurve**.

Die zu verrichtende Arbeit („Kraft  $\times$  Weg“) ist nur vom **Anteil der Kraft in Kurvenrichtung** abhängig, wie es in Abbildung 1.1 angedeutet ist, d.h. es ist das **Skalarprodukt aus Kraft und Weg** zu betrachten.

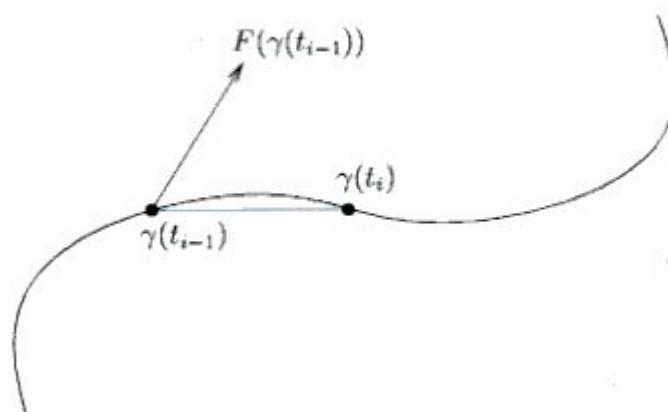


Abbildung 1.1: Zur Berechnung der verrichteten Arbeit.

**Definition 1.1.** KURVENINTEGRAL

Es sei  $U \subset \mathbb{R}^m$  offen,  $F: U \rightarrow \mathbb{R}^m$  sei ein stetiges Vektorfeld und  $\gamma: I = [a, b] \rightarrow U$  sei eine glatte Kurve.

Dann heißt

$$\int_{\gamma} \langle F, d\underline{\mathbf{x}} \rangle := \int_a^b \langle F(\gamma(t)), \gamma'(t) \rangle dt =: \int_{\gamma} \left[ \sum_{i=1}^m F_i dx_i \right]$$

das *Kurvenintegral* des Vektorfeldes  $F$  längs der Kurve  $\gamma$ .

**Bemerkungen.**

- i) Um auch *stückweise glatte Kurven*  $\gamma$  betrachten zu können, die sich wie in Abbildung 1.2 aus glatten „Teilkurven“  $\gamma^{(1)}, \dots, \gamma^{(k)}$  stetig zusammensetzen, definiert man

$$\int_{\gamma} \langle F, d\underline{\mathbf{x}} \rangle := \sum_{i=1}^k \int_{\gamma^{(i)}} \langle F, d\underline{\mathbf{x}} \rangle .$$

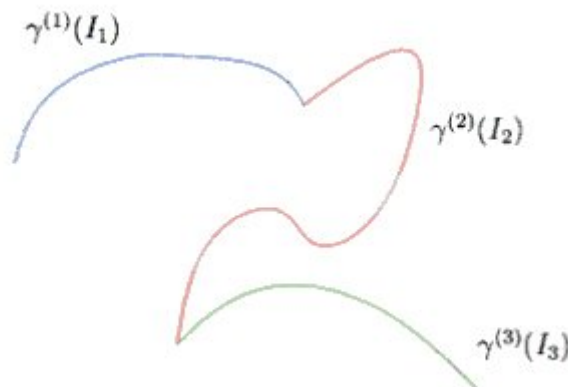


Abbildung 1.2: Eine stückweise glatte Kurve.

- ii) Nach obiger Motivation des Kurvenintegrals über den Begriff der Arbeit sollte ein Kurvenintegral invariant unter *orientierungserhaltenden Parametertransformationen* sein.

Tatsächlich gilt für eine Kurve  $\gamma: [a, b] \rightarrow \mathbb{R}^m$ , eine glatte Orientierungstreue Parametertransformation  $\varphi: [\alpha, \beta] \rightarrow [a, b]$  sowie  $\tilde{\gamma}: [\alpha, \beta] \rightarrow \mathbb{R}^m$ ,  $\tilde{\gamma} := \gamma \circ \varphi$ :

$$\begin{aligned} \int_{\tilde{\gamma}} \langle F, d\mathbf{x} \rangle &= \int_{\alpha}^{\beta} \langle F(\tilde{\gamma}(\tau)), \tilde{\gamma}'(\tau) \rangle d\tau \\ &= \int_{\alpha}^{\beta} \langle F \circ \gamma(\varphi(\tau)), \gamma'(\varphi(\tau)) \rangle \varphi'(\tau) d\tau \\ &\stackrel{\text{Subst.}}{=} \int_a^b \langle F(\gamma(t)), \gamma'(t) \rangle dt = \int_{\gamma} \langle F, d\mathbf{x} \rangle. \end{aligned}$$

iii) Identifiziert man (als sogenannte **Äquivalenzrelation**) Kurven, die durch orientierungserhaltende Parametertransformationen auseinander hervorgehen, so spricht man von einem **Weg**.

Nach ii) ist es dann auch berechtigt, von einem **Wegintegral** zu sprechen. Auf die genaue Unterscheidung zwischen Kurve und Weg wird hier meist nicht eingegangen.

iv) Ist  $\tilde{\gamma}$  eine Kurve, die mittels einer **orientierungsumkehrenden Parametertransformation** aus  $\gamma$  hervorgeht, so sieht man wie oben

$$\int_{\tilde{\gamma}} \langle F, d\mathbf{x} \rangle = - \int_{\gamma} \langle F, d\mathbf{x} \rangle.$$

Aus diesem Grunde wird auch  $-\gamma$  für einen in umgekehrter Orientierung durchlaufenen Weg geschrieben.

## Beispiele.

i) Es fließe ein konstanter Strom  $I$  durch einen unendlich langen Leiter im  $\mathbb{R}^3$ . Es wird ein Magnetfeld

$$B : U = \{\mathbf{x} \in \mathbb{R}^3 : x_1^2 + x_2^2 \neq 0\} \rightarrow \mathbb{R}^3$$

aufgebaut mit

$$B(\underline{\mathbf{x}}) = I \begin{pmatrix} -\frac{x_2}{x_1^2 + x_2^2} \\ \frac{x_1}{x_1^2 + x_2^2} \\ 0 \end{pmatrix}.$$

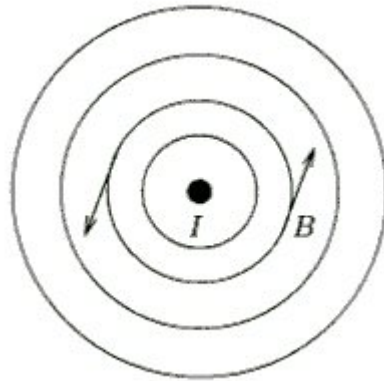


Abbildung 1.3: Magnetfeld um einen Leiter.

Berechnet werden soll nun das Kurvenintegral längs der Kurve  $\gamma$ ,

$$t \in [0, 2\pi) \mapsto \begin{pmatrix} r \cos(t) \\ r \sin(t) \\ konst. \end{pmatrix}, \quad r > 0.$$

Es ist

$$\begin{aligned} \int_{\gamma} \langle B, d\underline{\mathbf{x}} \rangle &= I \int_0^{2\pi} \frac{1}{r^2} \left\langle \begin{pmatrix} -r \sin(t) \\ r \cos(t) \\ 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} -r \sin(t) \\ r \cos(t) \\ 0 \end{pmatrix} \right\rangle dt \\ &= I \int_0^{2\pi} 1 dt = 2\pi I. \end{aligned}$$

Auf dieses Beispiel wird in Kürze noch zurückgegriffen werden.

ii) Das Vektorfeld  $F: \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}^2$  sei gegeben durch

$$F(\underline{\mathbf{x}}) = \begin{pmatrix} x_1^2 + x_2^2 \\ x_1 x_2 \end{pmatrix}.$$

Betrachtet seien weiter die Kurven

$$\begin{aligned}\gamma &: t \in [0, 1] \rightarrow \begin{pmatrix} t \\ t \end{pmatrix} \in \mathbb{R}^2, \\ \tilde{\gamma} &: t \in [0, 1] \rightarrow \begin{pmatrix} t \\ t^2 \end{pmatrix} \in \mathbb{R}^2.\end{aligned}$$

Zu beachten ist dabei: **Anfangs- und Endpunkt beider Kurven stimmen überein** (vgl. Abbildung 1.4).

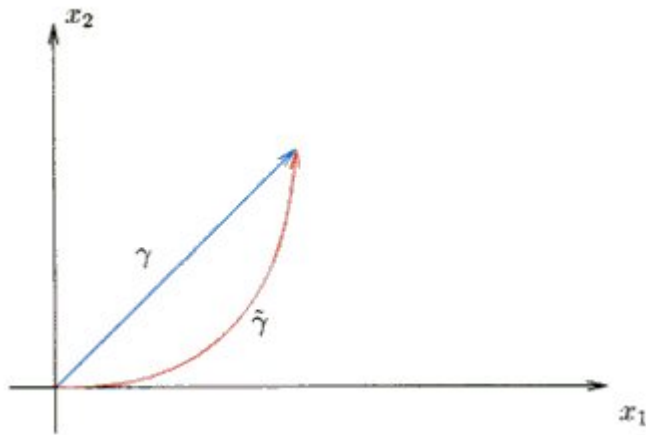


Abbildung 1.4: Zur Wegabhängigkeit des Kurvenintegrals.

Es gilt aber:

$$\int_{\gamma} \langle F, d\underline{\mathbf{x}} \rangle = \int_0^1 \left\langle \begin{pmatrix} t^2 + t^2 \\ t^2 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} \right\rangle dt = \int_0^1 3t^2 dt = 1,$$

$$\begin{aligned}\int_{\tilde{\gamma}} \langle F, d\underline{\mathbf{x}} \rangle &= \int_0^1 \left\langle \begin{pmatrix} t^2 + t^4 \\ t^3 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 1 \\ 2t \end{pmatrix} \right\rangle dt = \int_0^1 (3t^4 + t^2) dt \\ &= \frac{14}{15}.\end{aligned}$$

Im Allgemeinen **hängt das Kurvenintegral also nicht nur vom Anfangs- und Endpunkt der Kurve ab**, es kommt auch auf die spezielle Wahl des Weges an.

---

## Wegunabhängigkeit des Kurvenintegrals?

**Frage.** In welchen Fällen ist das Kurvenintegral **wegunabhängig**, d.h. nur vom Anfangs- und vom Endpunkt abhängig?

Dabei ist die Wegunabhängigkeit äquivalent zu

$$\int_{\gamma} \langle F, d\mathbf{x} \rangle = 0 \quad \text{für jeden geschlossenen Weg ,}$$

d.h. für jede geschlossen durchlaufene Kurve  $\gamma$ , d.h.  $\gamma(a) = \gamma(b)$ .

Dies sieht man anhand von Abbildung 1.5 ein, indem man den Weg  $\gamma = \gamma^{(1)} - \gamma^{(2)}$  betrachtet.

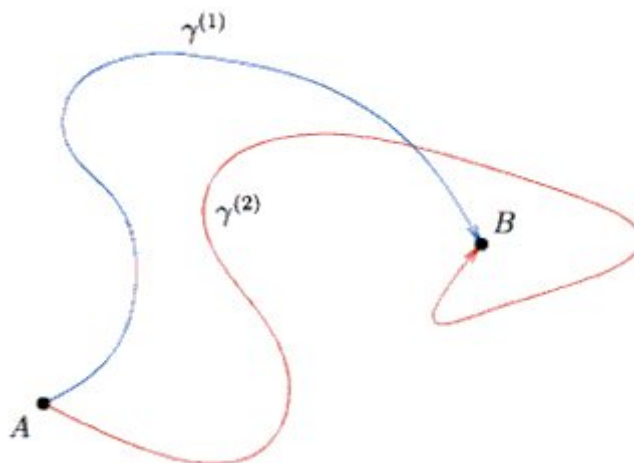


Abbildung 1.5: Wegabhängigkeit und geschlossene Wege.

**Beispiel.** Wird eine Masse im Gravitationsfeld angehoben, so ist die verrichtete Arbeit nur abhängig von der überwundenen Höhe, der Weg, auf dem das geschehen ist, spielt keine Rolle. Das Gravitationsfeld ist **konservativ**.

Werden hingegen Reibungsverluste berücksichtigt, so wird die spezielle Wahl des Weges eine wichtige Rolle spielen.

**Definition 1.2.** POTENTIAL

Es sei  $U \subset \mathbb{R}^m$  offen und  $F: U \rightarrow \mathbb{R}^m$  sei ein stetiges Vektorfeld.

Falls eine Funktion  $\varphi: U \rightarrow \mathbb{R}$  existiert mit

$$F(\underline{\mathbf{x}}) = \nabla\varphi(\underline{\mathbf{x}}) \quad \text{für alle } \underline{\mathbf{x}} \in U ,$$

so heißt  $\varphi$  ein *Potential* von  $F$ .

Das Vektorfeld  $F$  bezeichnet man in diesem Fall als konservativ.

---

**Satz 1.1.** KONSERVATIVES VEKTORFELD

Es sei  $U \subset \mathbb{R}^m$  offen und  $F: U \rightarrow \mathbb{R}^m$  sei ein stetiges, konservatives Vektorfeld.

Ist  $\gamma: [a, b] \rightarrow U$  eine (stückweise) glatte Kurve und ist  $\varphi$  ein Potential von  $F$ , so gilt

$$\int_{\gamma} \langle F, d\underline{\mathbf{x}} \rangle = \varphi(\gamma(b)) - \varphi(\gamma(a)) .$$


---

*Beweisidee* Man berechne  $\int_a^b \frac{d}{dt} \varphi(\gamma(t)) dt$  (siehe Übungskapitel 1.2). □

---

**Beispiele.**

i) Es sei  $F: \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}^3$ ,

$$F(\underline{\mathbf{x}}) = \begin{pmatrix} x_1 + x_2^3 \\ 3x_1x_2^2 \\ 1 \end{pmatrix} .$$

Dann gilt  $F = \nabla\varphi$  mit

$$\varphi(\underline{\mathbf{x}}) = \frac{1}{2}x_1^2 + x_1x_2^3 + x_3 .$$

Zu beachten ist hier (nachrechnen!)

$$\operatorname{rot} F = \underline{\mathbf{0}}.$$

Allgemein wurde für beliebiges  $\varphi: \mathbb{R}^3 \subset U \rightarrow \mathbb{R}$  von der Klasse  $C^2$  im Übungskapitel ?? nachgerechnet:

$$\operatorname{rot}(\operatorname{grad} \varphi) = \underline{\mathbf{0}}.$$

Hat demnach ein (glattes) Vektorfeld  $F: \mathbb{R}^3 \subset U \rightarrow \mathbb{R}^3$  ein Potential, so **muss rot  $F$  verschwinden** (als notwendige Bedingung für die Existenz eines Potentials).

ii) Zurück zum Beispiel des unendlich langen Leiters: Es sei wieder

$$B(\underline{\mathbf{x}}) = \begin{pmatrix} -\frac{x_2}{x_1^2 + x_2^2} \\ \frac{x_1}{x_1^2 + x_2^2} \\ 0 \end{pmatrix}.$$

Betrachtet man auf  $U = \{\underline{\mathbf{x}} \in \mathbb{R}^3 : x_1 > 0\}$  die Funktion

$$\varphi(\underline{\mathbf{x}}) = \arctan\left(\frac{x_2}{x_1}\right),$$

so erkennt man (vgl. Übungskapitel ??)

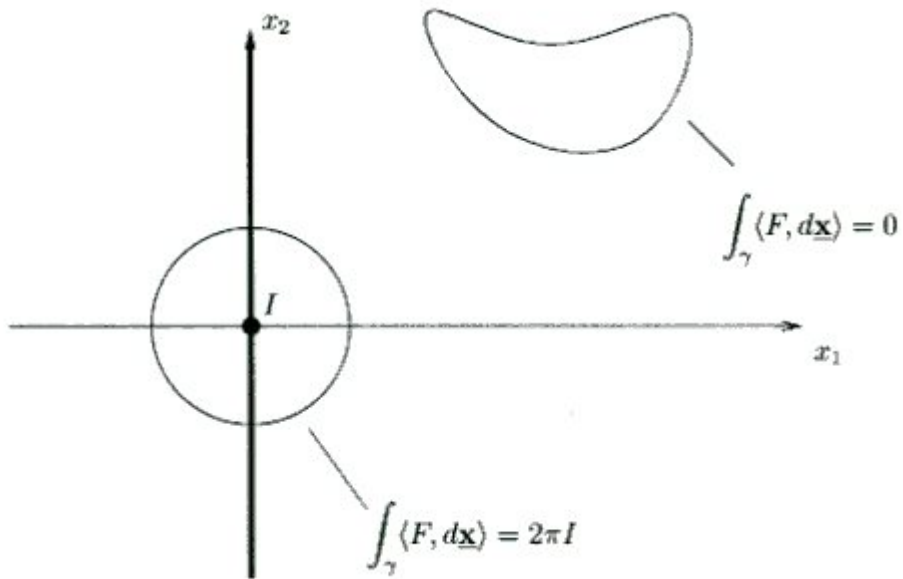
$$\frac{\partial \varphi}{\partial x_1} = \frac{1}{1 + \frac{x_2^2}{x_1^2}} \left( -\frac{1}{x_1^2} x_2 \right) = -\frac{x_2}{x_1^2 + x_2^2},$$

$$\frac{\partial \varphi}{\partial x_2} = \frac{1}{1 + \frac{x_2^2}{x_1^2}} \frac{1}{x_1} = \frac{x_1}{x_1^2 + x_2^2},$$

$$\frac{\partial \varphi}{\partial x_3} = 0,$$

$\varphi$  ist also auf  $U$  ein Potential von  $B$ .



Abbildung 1.6:  $B$  kann kein „globales“ Potential haben.

Nach Satz 1.1 kann  $B$  aber kein Potential auf  $\{\mathbf{x} \in \mathbb{R}^3 : x_1^2 + x_2^2 \neq 0\}$  haben (vgl. auch Abbildung 1.6).

Als Übung berechne man  $\text{rot } B$  auf  $\{\mathbf{x} \in \mathbb{R}^3 : x_1^2 + x_2^2 \neq 0\}$  und interpretiere das Ergebnis (vgl. Übungskapitel 1.2).

## 1.2 Übungsaufgaben zu Kapitel 1

Werden später eingefügt.