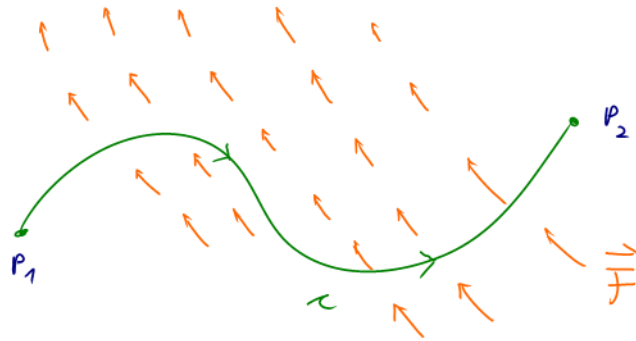


Weg und Wegintegral

Motivation: Teilchen werde im Kraftfeld $\vec{F}(\vec{r})$ von P_1 nach P_2 längs Weg γ bewegt:

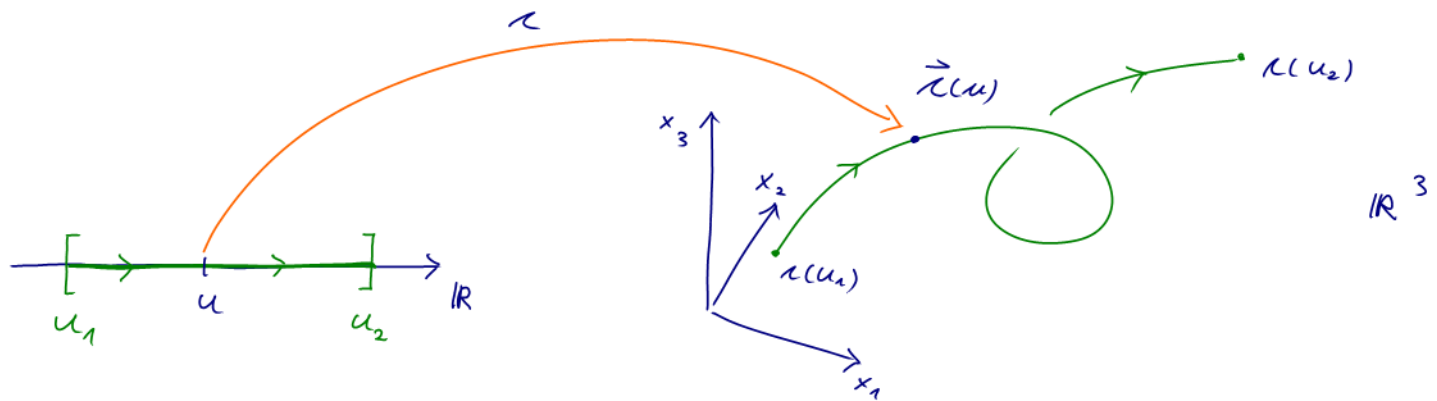


a) Welche Strecke $s = \int_{\gamma} dl$ legt das Teilchen auf dem Weg γ zurück?

b) Welche Arbeit $W = - \int_{\gamma} \vec{F} dl$ wird dabei verrichtet?

Parametrisierung des Wegs κ

$$\equiv \text{Abbildung } \kappa : [u_1, u_2] \rightarrow \mathbb{R}^3$$
$$u \mapsto \vec{\kappa}(u)$$

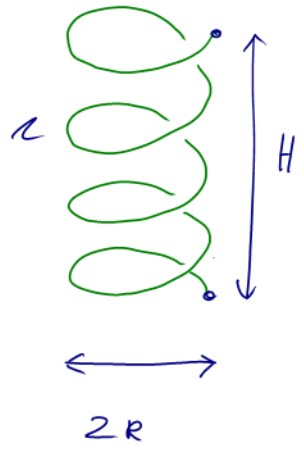


beachte: Parametrisierungen nicht eindeutig:

$$g : [v_1, v_2] \rightarrow [u_1, u_2] \text{ bijektiv, } g(v_1) = u_1, g(v_2) = u_2$$

$\rightarrow \kappa$ und $\kappa \circ g$ parametrisieren denselben Weg

Beispiel: Schraubenweg mit n Windungen, Höhe H , Radius R



$$\alpha: [0, 2\pi n] \rightarrow \mathbb{R}^3$$

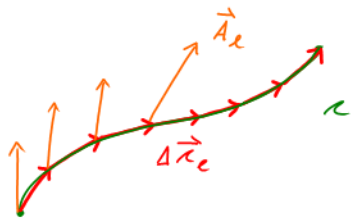
$$u \mapsto \vec{\alpha}(u) = \begin{pmatrix} R \cos u \\ R \sin u \\ \frac{H}{2\pi n} u \end{pmatrix}$$

• Upparametrisierung mittels $\gamma: [0, 1] \rightarrow [0, 2\pi n]$, $v \mapsto 2\pi n v$:

$$\alpha \circ \gamma: [0, 1] \rightarrow \mathbb{R}^3$$

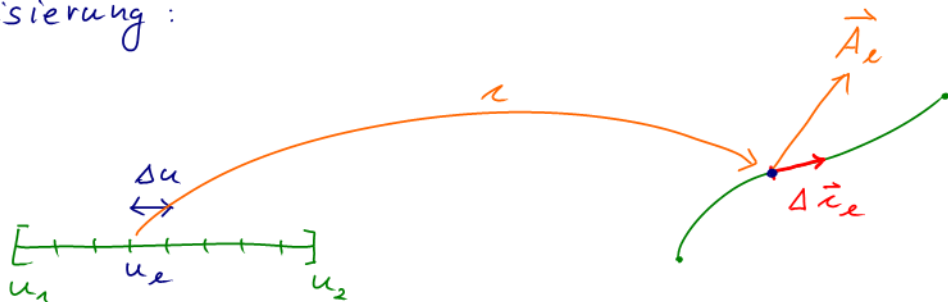
$$v \mapsto \alpha \circ \gamma(v) = \begin{pmatrix} R \cos(2\pi n v) \\ R \sin(2\pi n v) \\ H v \end{pmatrix}$$

Wegintegral von \vec{A} längs Weg κ :



$$\int_{\kappa} \vec{A} d\vec{r} := \lim_{|\Delta \vec{r}| \rightarrow 0} \sum_{\ell=1}^n \langle \vec{A}_\ell, \Delta \vec{r}_\ell \rangle$$

mittels Parametrisierung:



$$\bullet \Delta \vec{r}_\ell = \vec{r}(u_e + \Delta u) - \vec{r}(u_e) = \frac{d\vec{r}}{du}(u_e) \cdot \Delta u$$

\uparrow
 $\Delta u \rightarrow 0$

$$\bullet \vec{A}_\ell = \vec{A}(\vec{r}(u_e))$$



$$\int_{\kappa} \vec{A} \, d\vec{r} = \lim_{\Delta u \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n \langle \vec{A}(\vec{r}(u_k)), \frac{d\vec{r}}{du}(u_k) \rangle \Delta u$$

$$= \int_{u_1}^{u_2} \langle \vec{A}(\vec{r}(u)), \frac{d\vec{r}}{du}(u) \rangle du$$

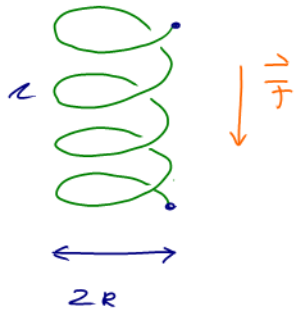
Def.: Vektorfeld $\vec{A}(\vec{r})$, Weg $\kappa: [u_1, u_2] \rightarrow \mathbb{R}^3$

$$\rightarrow \int_{\kappa} \vec{A} \, d\vec{r} := \int_{u_1}^{u_2} \langle \vec{A}(\vec{r}(u)), \frac{d\vec{r}}{du}(u) \rangle du$$

unabhängig von gewählter Parametrisierung des Wegs κ !

(Substitutionsregel!)

Beispiel: Teilchen längs Schraubenweg wie oben im
Schwerkraftfeld $\vec{F}(\vec{r}) = m\vec{g} = -mg\vec{e}_z$

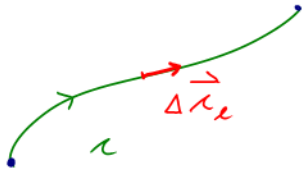


$$\alpha: [0, 2\pi n] \rightarrow \mathbb{R}^3, \quad u \mapsto \vec{r}(u) = \begin{pmatrix} R \cos u \\ R \sin u \\ \frac{H}{2\pi n} u \end{pmatrix}$$

$$W = - \int_{\alpha} \vec{F} \, d\vec{\ell} = ?$$

$$\begin{aligned} W &= - \int_{\alpha} \vec{F} \, d\vec{\ell} = - \int_0^{2\pi n} \left\langle \underbrace{\vec{F}(\vec{r}(u))}_{-mg\vec{e}_z}, \underbrace{\frac{d\vec{r}(u)}{du}}_{\begin{pmatrix} -R \sin u \\ R \cos u \\ H/2\pi n \end{pmatrix}} \right\rangle du = \int_0^{2\pi n} \frac{mgH}{2\pi n} du = mgH \end{aligned}$$

Wegintegral des Skalarfelds f längs Weg κ :



$$\int_{\kappa} f \, d\ell := \lim_{|\Delta \vec{r}_e| \rightarrow 0} \sum_{e=1}^n f_e |\Delta \vec{r}_e|$$

mittels Parametrisierung $\kappa = [u_1, u_2] \rightarrow \mathbb{R}^3$:

$$|\Delta \vec{r}_e| = \left| \frac{d\vec{r}(u_e)}{du} \right| \Delta u, \quad f_e = f(\vec{r}(u_e))$$

→ Def. :

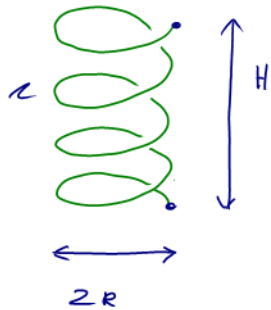
$$\int_{\kappa} f \, d\ell := \int_{u_1}^{u_2} f(u) \left| \frac{d\vec{r}}{du}(u) \right| du$$

↑ unabhängig von gewählter Parametrisierung

$f = 1$: \rightarrow Länge des Wegs α :

$$L(\alpha) = \int_{\alpha} dl = \int_{u_1}^{u_2} \left| \frac{d\vec{\alpha}(u)}{du} \right| du$$

Beispiel: Länge des obigen Schraubenwegs :



$$\alpha : [0, 2\pi n] \rightarrow \mathbb{R}^3, \quad u \mapsto \vec{\alpha}(u) = \begin{pmatrix} R \cos u \\ R \sin u \\ \frac{H}{2\pi n} u \end{pmatrix}$$

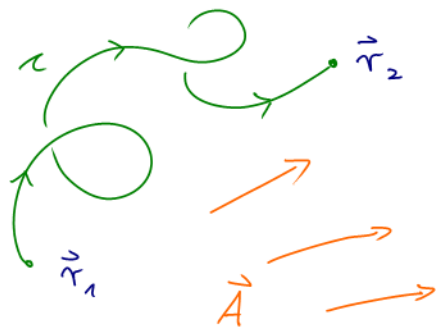
$$\rightarrow \left| \frac{d\vec{\alpha}}{du} \right| = \left| \begin{pmatrix} -R \sin u \\ R \cos u \\ H/2\pi n \end{pmatrix} \right| = \left(R^2 + \left(\frac{H}{2\pi n} \right)^2 \right)^{1/2}$$

n Windungen

$$\text{Länge } L(\alpha) = \int_0^{2\pi n} \left(R^2 + \left(\frac{H}{2\pi n} \right)^2 \right)^{1/2} du = \sqrt{(2\pi R n)^2 + H^2}$$



Wegintegrale konserver Vektorfelder stellen sich als besonders einfach heraus!



- $\kappa: [u_1, u_2] \rightarrow \mathbb{R}^3$
 $\kappa(u_1) = \vec{r}_1, \quad \kappa(u_2) = \vec{r}_2$
- \vec{A} konserver \rightarrow es gibt ein Potenzial Φ zu \vec{A}

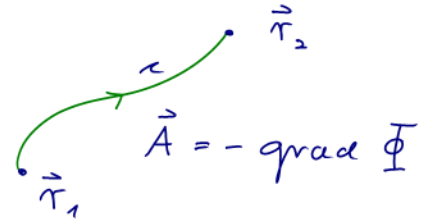
d.h. $\vec{A}(\vec{r}) = -\text{grad } \Phi(\vec{r})$

$$\begin{aligned}
 \int_{\kappa} \vec{A} d\vec{\ell} &= \int_{u_1}^{u_2} \langle \vec{A}(\vec{\kappa}(u)), \frac{d\vec{\kappa}}{du}(u) \rangle du = - \int_{u_1}^{u_2} \langle \text{grad } \Phi(\vec{\kappa}(u)), \frac{d\vec{\kappa}}{du}(u) \rangle du \\
 &\stackrel{\text{HDI}}{=} \Phi(\vec{\kappa}(u_1)) - \Phi(\vec{\kappa}(u_2)) \\
 &= \Phi(\vec{r}_1) - \Phi(\vec{r}_2)
 \end{aligned}$$

$\geq \frac{d}{du} \Phi(\vec{\kappa}(u))$!
 (Vrlsg. 20, 56, 3)

→ Das Wegintegral eines konservativen Vektorfelds ist die Differenz der Potentiale von Anfangs- und Endpunkt des Wegs:

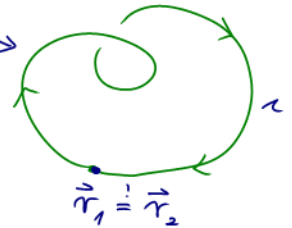
$$\int_{\gamma} \vec{A} d\vec{\ell} = \Phi(\vec{r}_1) - \Phi(\vec{r}_2),$$



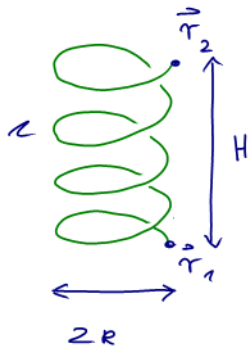
insbesondere:

\vec{A} konservativ, γ geschlossen

$$\rightarrow \int_{\gamma} \vec{A} d\vec{\ell} = 0$$



Beispiel:



↓

$$\vec{F}(\vec{r}) = -mg\vec{e}_z = -\text{grad}(mgz)$$

d.h. \vec{F} konservativ mit Potenzial

$$\Phi(\vec{r}) = mgz$$

$$\begin{aligned} \rightarrow \underline{W} &= - \int_{\mathcal{C}} \vec{F} d\vec{\ell} = \Phi(\vec{r}_2) - \Phi(\vec{r}_1) = mg(z_2 - z_1) \\ &= \underline{mgH} \quad \checkmark \end{aligned}$$

Notwendige und hinreichende Bedingungen für die Konservativität eines Vektorfelds $\vec{A} : \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}^3$:

folgende Aussagen sind äquivalent:

(i) \vec{A} konservativ

(ii) für jeden geschlossenen Weg γ ist $\int_{\gamma} \vec{A} d\vec{\ell} = 0$

(iii) $\frac{\partial A_i}{\partial x_j} = \frac{\partial A_j}{\partial x_i}$ für alle $i, j \in \{1, 2, 3\}$

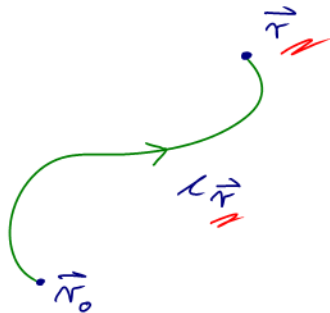
• „(i) \Rightarrow (ii)“ bereits gezeigt ✓

• „(i) \Rightarrow (iii)“ : \vec{A} konservativ \rightarrow es gibt ein $\Phi(\vec{r})$ derart,
dass $\vec{A} = -\text{grad } \Phi \rightarrow \frac{\partial A_i}{\partial x_j} = - \frac{\partial}{\partial x_j} \frac{\partial \Phi}{\partial x_i} = - \frac{\partial}{\partial x_i} \frac{\partial \Phi}{\partial x_j} = \frac{\partial A_j}{\partial x_i}$ ✓

- " (iii) \Rightarrow (i) " : später !
- " (iii) \Rightarrow (ii) " : nach Voraussetzung Vf. \vec{A} derart, dass für jeden geschl. Weg $\llcorner \int \vec{A} d\vec{\ell} = 0$. Wir definieren Skalarfeld $\Phi: \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}$ wie folgt:

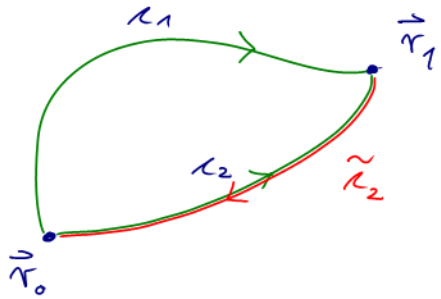
$$(1) \quad \Phi(\vec{r}) := - \int_{\kappa_{\vec{r}}} \vec{A} d\vec{\ell},$$

wobei $\kappa_{\vec{r}}$ ein beliebiger Weg von einem fest gewählten \vec{r}_0 nach \vec{r} :



$\Phi(\vec{r})$ nach (1) wohldefiniert ?

zu zeigen: $\int_{\kappa} \vec{A} d\vec{l}$ ist unabhängig vom gewählten Weg κ !



$\kappa = \kappa_1 + \tilde{\kappa}_2$ sei der Weg mit Teilwegen κ_1 und $\tilde{\kappa}_2$, d.h. κ geschlossen und somit

$$0 \stackrel{!}{=} \int_{\kappa} \vec{A} d\vec{l} = \int_{\kappa_1} \vec{A} d\vec{l} + \underbrace{\int_{\tilde{\kappa}_2} \vec{A} d\vec{l}}_{\parallel} = \int_{\kappa_1} \vec{A} d\vec{l} \ominus \int_{\kappa_2} \vec{A} d\vec{l}$$

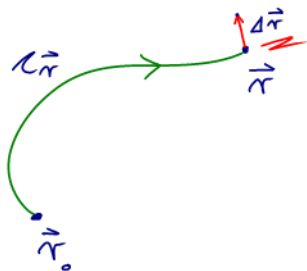
$$\ominus \int_{\kappa_2} \vec{A} d\vec{l}$$

d.h. $\int_{\kappa_1} \vec{A} d\vec{l} = \int_{\kappa_2} \vec{A} d\vec{l}$



wir zeigen nun: $\Phi(\vec{r}) = - \int_{\vec{r}} \vec{A} d\vec{\ell}$ ist Potenzial von \vec{A} !

betrachte dazu $\Phi(\vec{r} + \underline{\Delta\vec{r}})$ für $|\Delta\vec{r}| \rightarrow 0$:



$$\begin{aligned} \rightarrow \Phi(\vec{r} + \underline{\Delta\vec{r}}) &= - \int_{\vec{r}} \vec{A} d\vec{\ell} - \langle \vec{A}(\vec{r}), \underline{\Delta\vec{r}} \rangle \\ &= \Phi(\vec{r}) - \langle \vec{A}(\vec{r}), \Delta\vec{r} \rangle \end{aligned}$$

andererseits : $\Phi(\vec{r} + \Delta\vec{r}) = \Phi(\vec{r}) + \langle \text{grad } \Phi(\vec{r}), \Delta\vec{r} \rangle$ =!

↑
für bel. $\Delta\vec{r}$!

$$\rightarrow \vec{A}(\vec{r}) = - \text{grad } \Phi(\vec{r}), \text{ d.h. } \Phi \text{ ist Potenzial von } \vec{A} \checkmark$$