

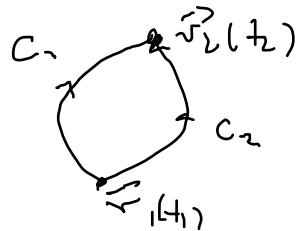
2. Vorlesung: Divergente Kraftfelder

Annahme: $\vec{F}(\vec{r}(+)) \neq \vec{F}(\vec{r}, \vec{r}, t)$

Def: Arbeit $W_{12}(C)$

$$W_{12}(C) := \int_{\vec{r}_1, C}^{\vec{r}_2} \vec{F} \cdot d\vec{r} = \int_{t_1, C}^{t_2} \vec{F}(\vec{r}(+)) \cdot \frac{d\vec{r}}{dt} dt$$

$$d\vec{r} = \frac{d\vec{r}}{dt} dt$$



Def 4: Ein Kraftfeld \vec{F} heißt konservativ falls

W_{12} unl von Weg C abhängt.

Satz 2: Ein Kraftfeld ist konservativ genau dann
wenn $V=0$ gilt entlang jedes geschlossenen
Weges

Beweis: Dass: \vec{F} ist konservativ, beh: $w=0$

$$W_{12}(C_1) = W_{12}(C_2) = -W_{21}(C_2)$$

$$\int_C \vec{F} d\vec{r} = 0 \quad \text{Bsp: } C_1 \cup (-C_2)$$

Dann: $w=0$, beh: \vec{F} ist konservativ

$$\int_{C_1 \cup C_2} \vec{F} d\vec{r} = 0 \quad \text{Bsp: } C_1 \cup C_2$$

Satz 3: \vec{F} ist konserватiv genau dann, wenn es eine skalare Funktion $U(\vec{r}_{(t)})$ auf \mathbb{R}^3 existiert mit

$$\boxed{\vec{F} = -\vec{\nabla} U(\vec{r}_{(t)})}$$

uhrt Potenzial, $\vec{\nabla} U := \vec{e}_x \frac{\partial U}{\partial x} + \vec{e}_y \frac{\partial U}{\partial y} + \vec{e}_z \frac{\partial U}{\partial z}$

Beweis: i) U existiert \Rightarrow Wegunabhängl von w

$$w = \int_{t_1}^{t_2} \vec{F}(\vec{r}_{(t)}) \cdot \frac{d\vec{r}}{dt} dt = - \int_{t_1}^{t_2} (\vec{\nabla} U) \cdot \frac{d\vec{r}}{dt} dt$$

$$\frac{d}{dt} U(\vec{r}_{(t)}) = (\vec{\nabla} U) \cdot \frac{d\vec{r}}{dt}$$

$$= - \int_{t_1}^{t_2} \frac{dU}{dt} dt = - [U(\vec{r}_{(t_2)}) - U(\vec{r}_{(t_1)})] \Rightarrow w \text{ wgunabhg} \Rightarrow \vec{F} \text{ konservatv}$$

ii) W sei vektorielles Feld $\Rightarrow \vec{F} = -\vec{\nabla} U$

Def/S: $U(\vec{r}(t)) := - \int_{\vec{r}(t_1)}^{\vec{r}(t)} \vec{F}(\vec{r}') \cdot d\vec{r}' = - \int_{t_1}^t \vec{F}(\vec{r}') \cdot \frac{d\vec{r}'}{dt'} dt'$

$$\frac{dU}{dt} = \vec{\nabla} U \cdot \frac{d\vec{r}}{dt} = - \vec{F} \cdot \frac{d\vec{r}}{dt} \Rightarrow \vec{F} = -\vec{\nabla} U$$

Bemerkung

- U heißt Potential
- U ist nur bis auf eine Konstante c bestimmt

$$\vec{\nabla}(U+c) = \vec{\nabla}U + \underbrace{\vec{\nabla}c}_{=0} = \vec{\nabla}U = -\vec{F}$$

- Für den reellen Koeffizienten $W_{12} = -U(\vec{r}_1(t_1)) + U(\vec{r}_2(t_2))$

Satz 4: Falls \vec{F} konserватiv ist gilt

$$\vec{\nabla} \times \vec{F} = 0$$

Beweis: $\vec{\nabla} \times \vec{F} = \vec{e}_x \left(\underbrace{\frac{\partial}{\partial y} F_z - \frac{\partial}{\partial z} F_y}_{\stackrel{\text{def}}{=} \partial_y - \partial_z} \right) + \vec{e}_y \left(\partial_z F_x - \partial_x F_z \right)$

$$+ \vec{e}_z \left(\partial_x F_y - \partial_y F_x \right)$$

$$\vec{F} = -\vec{\nabla} u \rightarrow = \vec{e}_x \underbrace{\left(\partial_y \partial_z u - \partial_z \partial_y u \right)}_{=0} + \vec{e}_y \underbrace{\left(\partial_z \partial_x u - \partial_x \partial_z u \right)}_{=0}$$

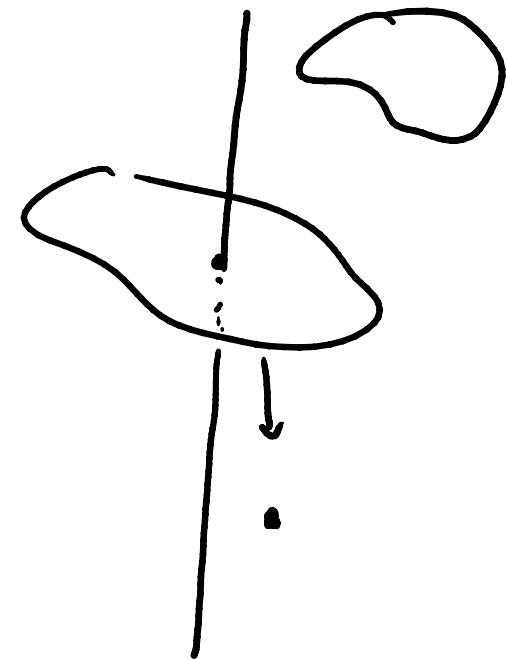
$$= -(\vec{e}_x \partial_x u + \vec{e}_y \partial_y u + \vec{e}_z \partial_z u) + \vec{e}_z \underbrace{\left(\partial_x \partial_y u - \partial_y \partial_x u \right)}_{=0} = \vec{0} \quad \square$$

Satz 5: Fall $\vec{\nabla} \times \vec{F} \neq 0 \Rightarrow \vec{F}$ nicht konservativ

Satz 6: Falls $\vec{\nabla} \times \vec{F} = 0$ in einer einfach
Flussdichte definiert dann gilt

$$\underline{\vec{f} = -\vec{\nabla} u}$$

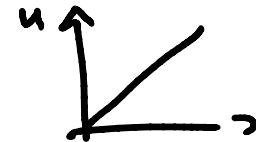
(weiter Diskusi → über
 ReLL Aufgabe 3)



Beispiele für konervative Kraftfelder

i) $\vec{F} = \vec{F}_0 = \text{konst}$
 $= -\nabla U, U = -\frac{\vec{F}_0}{F_0} \cdot \vec{r}$

homogene Gravitationsfeld: $\vec{F} = -mg\hat{e}_z, U = mgz$



ii) Zentraalkraft: $\vec{F} = f(\vec{r}) \cdot \frac{\vec{r}}{|\vec{r}|}, \vec{F} \parallel \vec{r}$

Sind immer konserveiv (Beweis in Übung Blatt 1
Seite 3c)

Newton'sche Gravitationskraft

$$\vec{F} = -\gamma \frac{m_1 m_2}{r^3} \vec{r}, U = -\gamma \frac{m_1 m_2}{r}$$

iii) harmon. Oszillat

$$\vec{F} = k \vec{r}, \quad U = \frac{1}{2} k \vec{r} \cdot \vec{r}$$

Energie eines Teilchens

$$\vec{F} = \vec{F}(\vec{r}(t)) \neq \vec{F}(\dot{\vec{r}}(t), t)$$

$$m \ddot{\vec{r}} = \vec{F}(\vec{r}(t)) \quad (\text{KG})$$

$$m \underbrace{\ddot{\vec{r}} \cdot \dot{\vec{r}}}_{\{ } = \vec{F} \cdot \dot{\vec{r}}$$

$$\sum \frac{d}{dt} (\dot{\vec{r}} \cdot \dot{\vec{r}}) = \frac{1}{2} (\dot{\vec{r}} \cdot \dot{\vec{r}} + \dot{\vec{r}} \cdot \dot{\vec{r}}) = \dot{\vec{r}} \cdot \dot{\vec{r}}$$

$$\sum \int_{t_1}^{t_2} \frac{d}{dt} (\dot{\vec{r}} \cdot \dot{\vec{r}}) dt = \int_{t_1}^{t_2} \vec{F} \frac{\partial \vec{r}}{\partial t} dt = W \quad (*)$$

Def G: kinetische Energie eines Teilchens

$$T := \frac{1}{2} m \dot{\vec{r}}^2 = \frac{m}{2} \vec{v}^2$$

Fälle

$$\curvearrowleft (*) : \int_{t_1}^{t_2} \frac{dT}{dt} dt = W \Leftrightarrow \boxed{T(t_2) - T(t_1) = W}$$

Falls \vec{F} konzervativ $\rightarrow W = U(t_1) - U(t_2)$

$$\curvearrowleft T(t_2) - T(t_1) = -U(t_2) + U(t_1)$$

$$\Rightarrow T(t_2) + U(t_2) = T(t_1) + U(t_1),$$

Gesetzmäßig: $E = T + U$

$$\Rightarrow E(t_1) = E(t_2)$$

Energieatz: Für das zeitliche Kraftfeld

ist die Gesamtenergi $E = T + U$ zeitlich konstant entlang der Bahnbewegung

$$\begin{aligned} \text{Beweis: } \frac{dE}{dt} &= \frac{dT}{dt} + \frac{dU}{dt} = \sum_i m_i \frac{d}{dt} \left(\frac{\ddot{r}_i}{2} - \vec{F}_i \cdot \dot{\vec{r}}_i \right) + \vec{\nabla} U \cdot \frac{d\vec{r}}{dt} \\ &= \sum_i m_i \ddot{\vec{r}}_i \cdot \dot{\vec{r}}_i - \vec{F}_i \cdot \dot{\vec{r}}_i = \underbrace{\left(m \ddot{\vec{r}} - \vec{F} \right)}_{=0 \text{ (NG)}} \cdot \dot{\vec{r}} \end{aligned}$$