

6.4 Der Nabla-Operator

$$\underline{\nabla} = \underline{e}_i \frac{1}{|\underline{dr}|} \frac{\partial}{\partial x_i}, \text{ so da\ss grad } U = \underline{\nabla} U \quad (6.23)$$

vollst\u00e4ndiges Differential: $dU = \frac{\partial U}{\partial x_1} dx_1 + \frac{\partial U}{\partial x_2} dx_2 + \frac{\partial U}{\partial x_3} dx_3$

$$dU(\underline{r}) = \text{grad } U \cdot d\underline{r} \quad (6.21)$$

$$dU=0 \longrightarrow \text{grad } U \perp d\underline{r}$$

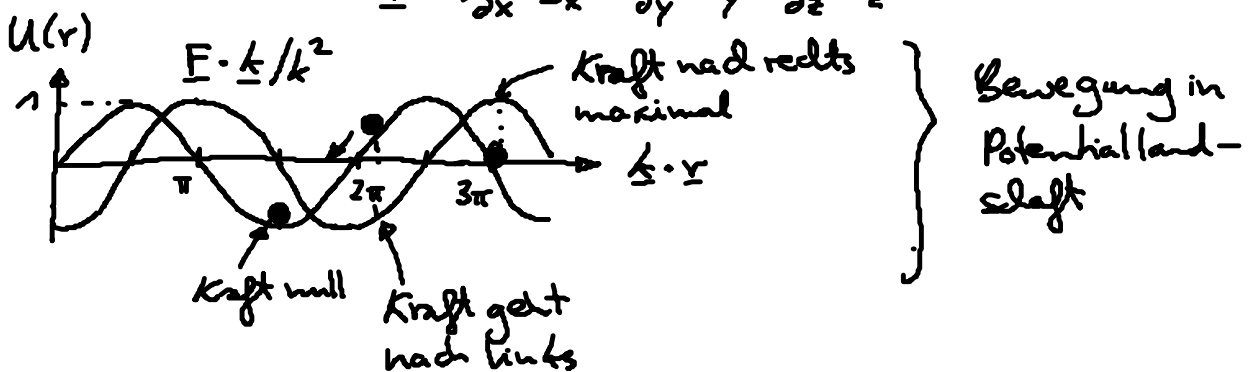
Richtungsableitung $\hat{\underline{v}} \cdot \underline{\nabla} U$
so da\ss mit $d\underline{r} = \hat{\underline{v}} ds$: $dU = (\hat{\underline{v}} \cdot \underline{\nabla} U) ds$ (6.29)

Beispiel: $U(\underline{r}) \dots$ potentielle Energie
 $\longrightarrow \underline{F}(\underline{r}) = -\underline{\nabla} U(\underline{r}) \dots$ Kraftfeld } s. Mechanik (6.30)

$$(i) U(\underline{r}) \sim \sin(\underline{k} \cdot \underline{r}) \xrightarrow{\text{hartes. Koord.}} \underline{F}(\underline{r}) \sim -\underline{k} \cos(\underline{k} \cdot \underline{r}) \quad (6.31)$$

$$\underline{k} \cdot \underline{r} = k_x x + k_y y + k_z z$$

$$\underline{\nabla} = \frac{\partial}{\partial x} \underline{e}_x + \frac{\partial}{\partial y} \underline{e}_y + \frac{\partial}{\partial z} \underline{e}_z$$



(ii) $U(\underline{r}) \sim \frac{1}{r}$... kugelsymmetrisches / zentral-Potential

(6.28) $\underline{F}(\underline{r}) \sim \frac{\underline{e}_r}{r^2}$ (6.32)

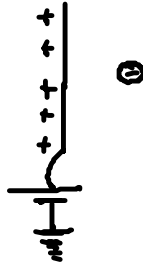
Kugelkoord

- ... Kraft \parallel radialer Richtung
- ... Gravitationskraft im Schwerfeld eines Planeten (vgl. Kap. 6.1 & 6.2)

(iii) $U(z) \sim \ln z$... zylindersymmetr. Potential

(6.25) $\underline{F}(\underline{r}) \sim -\frac{1}{z} \underline{e}_z$ (6.33) (vgl. Kap. 6.1 & 6.2)

Zyl. Koord.



6.5 Divergenz

- Erinnerung: $\text{grad } U(\underline{r}) = \underline{\nabla} U(\underline{r})$... Vektor
- \rightarrow weitere Operationen von $\underline{\nabla}$?

Def: Divergenz eines Vektorfeldes $\underline{a}(\underline{r})$ (6.34)

$$\text{div } \underline{a}(\underline{r}) = \underline{\nabla} \cdot \underline{a}(\underline{r})$$

... Quellenfeld von $\underline{a}(\underline{r})$

Kartesische Koord:

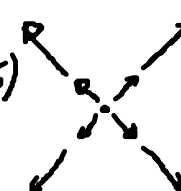
$\underline{\nabla} \stackrel{(6.24)}{=} \underline{e}_i \frac{\partial}{\partial x_i}$, $\underline{a}(\underline{r}) = a_i(\underline{r}) \underline{e}_i$, $i = x, y, z$

$$\rightarrow \underline{\nabla} \cdot \underline{a} = \left(\underline{e}_i \frac{\partial}{\partial x_i} \right) \cdot \left(a_j(\underline{r}) \underline{e}_j \right)$$

$$\left[\frac{\partial}{\partial x_i} \underline{e}_j = 0 \right] = \left(\frac{\partial}{\partial x_i} a_j \right) \underbrace{\underline{e}_i \cdot \underline{e}_j}_{\delta_{ij}}$$

$$\rightarrow \underline{\nabla} \cdot \underline{a}(\underline{r}) = \frac{\partial}{\partial x} a_x + \frac{\partial}{\partial y} a_y + \frac{\partial}{\partial z} a_z \quad (6.35)$$

• Bsp 1: $\underline{a}(\underline{r}) = \underline{r} = \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix}$ (6.36)



$$\rightarrow \underline{\nabla} \cdot \underline{r} = 1 + 1 + 1 = 3$$

Bsp 2: Kugelsymmetr. Quellen- / Senkenfeld:

$$\underline{a}(\underline{r}) = a(r) \underline{e}_r = \frac{a(r)}{r} \underline{r}, \quad \underline{e}_r = \frac{\underline{r}}{r} \quad (6.37)$$

$$\begin{aligned} \underline{\nabla} \cdot \underline{a}(\underline{r}) &= \frac{a(r)}{r} \underbrace{\underline{\nabla} \cdot \underline{r}}_3 + \frac{\partial}{\partial r} a(r) / r \underbrace{\underline{\nabla} \cdot (\underline{r})}_{\frac{\partial}{\partial x_i} (r) x_i = \underline{e}_r \cdot \underline{r} = r} \\ &= 2 \frac{a(r)}{r} + \frac{\partial a}{\partial r} \quad (6.38) \end{aligned}$$

für $a(r) = \frac{1}{r^2}$ [s. Kap. 6.2]

$$\underline{\nabla} \cdot \underline{a}(\underline{r}) = 0! \quad (6.39)$$

für $r \neq 0$ (Singularität)

also: Punktmasse/-ladung bei $r=0$
erzeugt Feld, sonst keine Quellen!

• Deutung:

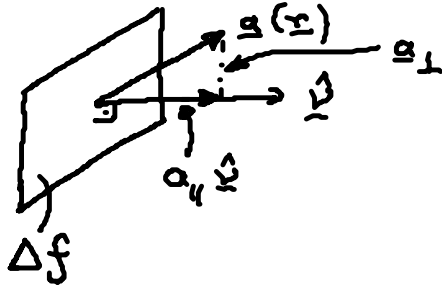
$\underline{\nabla} \cdot \underline{a}(\underline{r})$ identifiziert lokal Quellen & Senken von Vektorfeldern = „Flüssen“ (6.40)

Bsp: $\underline{a}(\underline{r}) = \underline{v}(\underline{r})$... Geschw. feld einer Flüssigkeit

aber auch: $\underline{E}(\underline{r})$, nicht $\underline{B}(\underline{r})$, da $\text{div } \underline{B}(\underline{r}) = 0$
„keine magnetischen Monopole“

Motivation:

(1) Fluß durch Fläche mit Normale $\hat{\nu}$ ($|\hat{\nu}|=1$)
und Größe Δf



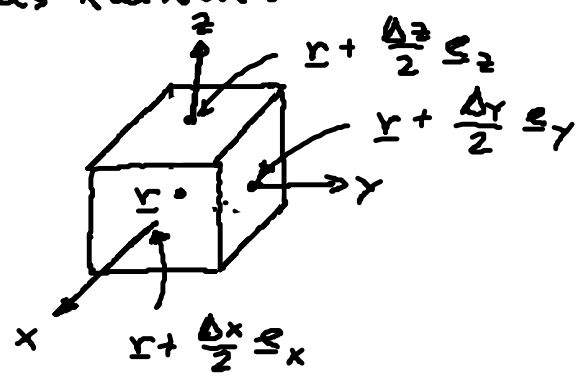
$$a_{||} \Delta f = (\mathbf{a} \cdot \hat{\nu}) \Delta f \quad \text{tritt durch Fläche}$$

$$a_{\perp} \perp \hat{\nu} \quad \text{nicht!}$$

insbesondere: $\hat{\nu} = \pm \mathbf{e}_x \rightarrow a_{||} = \pm a_x$
 $\hat{\nu} = \pm \mathbf{e}_y \rightarrow \dots$

(2) Fluß aus kleinem Volumenelement $\Delta V = \Delta x \Delta y \Delta z$

um \underline{r}



Aufgabe: Summe aller Flüsse aus ΔV hinaus!

Konvention: $\hat{\nu}$ zeigt immer aus ΔV hinaus (6.41)

Grund: $\mathbf{a} \cdot \hat{\nu} > 0$ für Quelle!

hier:

$$q_x^{\pm} = \pm a_x \left(\underline{r} \pm \frac{\Delta x}{2} \mathbf{e}_x \right) \stackrel{\text{Taylor}}{\approx} \pm \left[a_x(\underline{r}) \pm \frac{\Delta x}{2} \frac{\partial}{\partial x} a_x \right]$$

$\hat{\nu} = \mathbf{e}_x$ (for +)
 $\hat{\nu} = -\mathbf{e}_x$ (for -)

$$q_y^{\pm} = \pm a_y \left(\underline{r} \pm \frac{\Delta y}{2} \mathbf{e}_y \right) = \pm \left[a_y(\underline{r}) \pm \frac{\Delta y}{2} \frac{\partial}{\partial y} a_y \right]$$

$$q_z^{\pm} = \dots = \pm \left[a_z(\underline{r}) \pm \frac{\Delta z}{2} \frac{\partial}{\partial z} a_z \right]$$

→ Fluß aus ΔV :

$$\begin{aligned}
q(\underline{r}) \Delta V &= (q_x^+ + q_x^-) \Delta y \Delta z \\
&\quad + (q_y^+ + q_y^-) \Delta x \Delta z \\
&\quad + (\dots) \\
&= \left\{ \left[\cancel{q_x(\underline{r})} + \frac{\Delta x}{2} \frac{\partial}{\partial x} q_x \right] - \left[\cancel{q_x(\underline{r})} - \frac{\Delta x}{2} \frac{\partial}{\partial x} q_x \right] \right\} \Delta y \Delta z \\
&\quad + \dots \Delta x \Delta z + \dots \Delta x \Delta y \\
&= \underbrace{\left(\frac{\partial}{\partial x} a_x + \frac{\partial}{\partial y} a_y + \frac{\partial}{\partial z} a_z \right)}_{\text{div } \underline{a}} \underbrace{\Delta x \Delta y \Delta z}_{\Delta V}
\end{aligned}$$

$q(\underline{r}) \Delta V$ mit $q(\underline{r}) = \text{div } \underline{a}(\underline{r}) = \nabla \cdot \underline{a}(\underline{r})$

(6.43)

misst Fluß aus ΔV heraus

Fälle: (i) $q(\underline{r}) = 0 \dots$ „was rein fließt, fließt auch raus“

(ii) $> 0 \dots$ „es fließt mehr raus als rein“
 $\hat{=}$ Quellen

(iii) $< 0 \dots$ Senke

Bsp: $\underline{v}(\underline{r}) = v_0 \underline{r} \rightarrow \text{div } \underline{v} = 3v_0$ (6.44)
 \rightarrow überall Quellen!

Regeln: (1) $\nabla \cdot (\underline{a} + \underline{b}) = \nabla \cdot \underline{a} + \nabla \cdot \underline{b}$
(2) $\nabla \cdot [f(\underline{r}) \underline{a}] = f(\underline{r}) \nabla \cdot \underline{a} + \underline{a} \cdot \nabla f(\underline{r})$ } (6.45)

Beweis: in kartesischen Koord.!

Zy in der Koordinate:

$$\nabla \cdot \underline{a}(\underline{r}) = \left(\underline{e}_x \frac{\partial}{\partial x} + \underline{e}_y \frac{\partial}{\partial y} + \underline{e}_z \frac{\partial}{\partial z} \right) \cdot (a_x \underline{e}_x + a_y \underline{e}_y + a_z \underline{e}_z)$$

Achtung:

$$\left. \begin{aligned} \text{(i)} \quad \frac{\partial}{\partial \varphi} \underline{e}_\varphi &= \frac{\partial}{\partial \varphi} \begin{pmatrix} \cos \varphi \\ \sin \varphi \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -\sin \varphi \\ \cos \varphi \\ 0 \end{pmatrix} = \underline{e}_\varphi \\ &\rightarrow \frac{1}{s} \underline{a}_\varphi \\ \text{(ii)} \quad \frac{\partial}{\partial \varphi} \underline{e}_\varphi &= -\underline{e}_\varphi, \text{ aber } \underline{e}_\varphi \cdot \underline{e}_\varphi = 0! \\ \text{(iii)} \quad \frac{\partial}{\partial x_i} \underline{e}_j &= 0 \text{ sonst} \end{aligned} \right\} (6.46)$$

(6.46) und $\underline{e}_i \cdot \underline{e}_j = \delta_{ij}$

$$\rightarrow \nabla \cdot \underline{a}(\underline{r}) = \frac{\partial}{\partial s} a_s + \frac{1}{s} a_s + \frac{1}{s} \frac{\partial}{\partial \varphi} a_\varphi + \frac{\partial}{\partial z} a_z \quad (6.47)$$
$$= \frac{1}{s} \frac{\partial (s a_s)}{\partial s} + \frac{1}{s} \frac{\partial}{\partial \varphi} a_\varphi + \frac{\partial}{\partial z} a_z$$

Bsp: (1) $\underline{E}(\underline{r}) \sim \frac{1}{s} \underline{e}_s \dots$ Feld eines geladenen Drahtes

$$\rightarrow \operatorname{div} \underline{E}(\underline{r}) \sim \frac{1}{s^2} - \frac{1}{s^2} = 0, \quad s \neq 0$$

(2) $\underline{v}(\underline{r}) = \omega s \underline{e}_\varphi \rightarrow \operatorname{div} \underline{v} = \frac{1}{s} \frac{\partial}{\partial \varphi} (\omega s) = 0$



Kugelkoordinaten: $\underline{a} = a_r \underline{e}_r + a_\vartheta \underline{e}_\vartheta + a_\varphi \underline{e}_\varphi$

$$\nabla \cdot \underline{a}(\underline{r}) = \frac{\partial a_r}{\partial r} + \frac{2}{r} a_r + \frac{1}{r} \frac{\partial a_\vartheta}{\partial \vartheta} + \frac{1}{r \sin \vartheta} a_\vartheta + \frac{1}{r \sin \vartheta} \frac{\partial a_\varphi}{\partial \varphi} \quad (6.48)$$
$$= \frac{1}{r^2} \frac{\partial (r^2 a_r)}{\partial r} + \frac{1}{r \sin \vartheta} \frac{\partial (\sin \vartheta a_\vartheta)}{\partial \vartheta} + \frac{1}{r \sin \vartheta} \frac{\partial a_\varphi}{\partial \varphi}$$

Beweis. Übungen!

Bsp: $\underline{a}(\underline{r}) = \underline{r} = r \underline{e}_r \rightarrow \operatorname{div} \underline{a} = \frac{\partial r}{\partial r} + \frac{2}{r} r = 3!$

[vgl. (6.36)]