

7.5. Gaußscher Satz

· Satz:

Für Quellen von \underline{a} in V gilt:

$$\int_V \operatorname{div} \underline{a} \, dV = \int_{\partial V} \underline{a} \cdot d\vec{f}$$


... Fluß durch Oberfläche ∂V

(7.36)

wichtig: (1) $\operatorname{div} \underline{a}$ definiert in ganz V

(2) $d\vec{f}$ zeigt aus V heraus

· Beweis:

1. Nähere V durch „viele“ Quader ΔV_i ; 

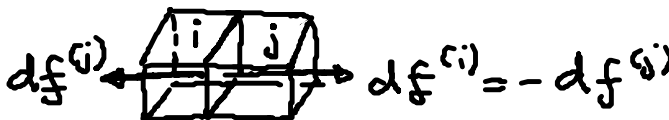
„keine Zeichnung“

$$2. \int_V \operatorname{div} \underline{a} \, dV = \sum_i \operatorname{div} \underline{a}(\underline{r}_i) \Delta V_i$$

(über alle Quader)

$$3. \operatorname{div} \underline{a}(\underline{r}_i) \Delta V_i = \int_{\partial(\Delta V_i)} \underline{a} \cdot d\vec{f}^{(i)} \quad [\text{vgl. Kap. 6.5, Gl. (6.43)}]$$

4. benachbarte Vol. elemente:



$$\rightarrow \underbrace{\underline{a} \cdot d\vec{f}^{(i)}}_{-d\vec{f}^{(j)}} + \underline{a} \cdot d\vec{f}^{(j)} = 0$$

$$\text{also: in } \sum_i \operatorname{div} \underline{a}(\underline{r}_i) \Delta V_i = \sum_i \int_{\partial(\Delta V_i)} \underline{a} \cdot d\vec{f}^{(i)}$$

nur „frei liegende“ Oberflächen der ΔV_i tragen bei

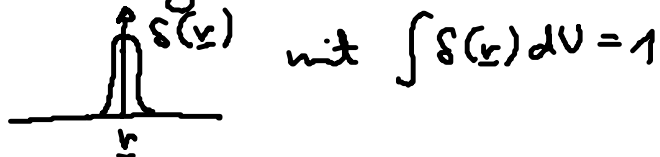
→ Oberfläche ∂V von V

$$\rightarrow \sum_i \int_{\partial V_i} \mathbf{g} \cdot d\mathbf{f}^{(i)} = \int_{\partial V} \mathbf{g} \cdot d\mathbf{f} \quad \text{ged}$$

• Anwendung: E-Feld einer Pkt.ladung Q



Maxwell: $\text{div } \underline{E} \sim \underbrace{Q \delta(\underline{r})}_{\text{Ladungsdichte}} \quad (7.37)$



(i) $\underline{E} = E(r) \underline{e}_r$! (7.38)

(ii) $\int_{V_K} \text{div } \underline{E} dV \stackrel{(7.37)}{\sim} \int_{V_K} Q \delta(\underline{r}) = Q$



Kugel um $r=0$

(iii) $\int_{\partial V_K} \underline{E} \cdot d\mathbf{f} \stackrel{(7.38)}{=} \int_{\partial V_K} E(r) \underline{e}_r \cdot \underline{e}_r d\mathbf{f}$
 $= \int_{\partial V_K} E(r) d\mathbf{f} \stackrel{r=\text{const.}}{=} E(r) \int_{\partial V_K} d\mathbf{f} = E(r) 4\pi r^2$

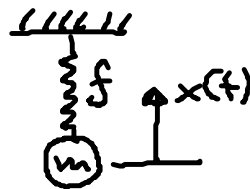
Gauß: (ii) = (iii) → $\underline{E}(r) \sim \frac{Q}{r^2}$! (7.39)

8. Bemerkungen zu Differentialgleichungen (DGL)

• Auswahl von DGLs

8.1. Lineare DGL mit konstanten Koeffizienten

Motivation:
harmonischer Oszillator ohne Reibung.



Bewgl.: $\frac{d^2 x}{dt^2} + \omega^2 x = 0, \quad \omega^2 = \frac{f}{m}$

Lösung: (redne nach!)

$$\begin{aligned} x(t) &= c_1 \sin \omega t + c_2 \cos \omega t \\ &= c \sin(\omega t - \alpha) \end{aligned} \quad (8.2)$$

mit $c_1 = c \cos \alpha, \quad c_2 = -c \sin \alpha$

allgemein:

inhomogene DGL: Funktion $x(t)$, $D^{(n)} = \frac{d^n}{dt^n}$

$$\left[D^{(n)} + a_{n-1} D^{(n-1)} + a_{n-2} D^{(n-2)} + \dots + a_1 D + a_0 \right] x(t) = f(t) \quad (8.3)$$

$a_0, \dots, a_{n-1} \in \mathbb{R}$

$$\iff \mathcal{D} x(t) = f(t)$$

Differentialoperator!

Gehe ins Komplexe:

$$\left. \begin{aligned} x(t) = \operatorname{Re} z(t) &\longrightarrow z(t) = x(t) + iy(t) \\ f(t) = \operatorname{Re} h(t) &\longrightarrow h(t) = f(t) + ig(t) \end{aligned} \right\} (8.4)$$

Löse also $\mathcal{D} z(t) = h(t) \quad (8.5)$

\longrightarrow reelle Lsg.: $x(t) = \operatorname{Re} z(t)$

homogene DGL: $\mathcal{D} z(t) = 0$

Lösungsansatz: $z(t) \sim e^{\lambda t}$ mit $D^{(k)} z(t) \sim \lambda^k e^{\lambda t} \neq 0$
in $\mathcal{D} z(t) = 0$

$$\longrightarrow P(\lambda) = \lambda^n + a_{n-1} \lambda^{n-1} + \dots + a_1 \lambda + a_0 = 0 \quad (8.6)$$

... charakteristisches Polynom

Fundamentalsatz der Algebra (o.B.):

$$P(\lambda) = 0 \text{ besitzt genau } n \text{ Lösungen } \lambda_k \in \mathbb{C}, k=0, \dots, n-1 \quad (8.7)$$

$$[P(\lambda) = \prod_{i=0}^{n-1} (\lambda - \lambda_i)]$$

→ allgemeinste homogene Lsg. von (8.5) [$h(t) = 0$]

$$z_{\text{hom}}(t) = \sum_{k=0}^{n-1} c_k e^{\lambda_k t} \quad (8.8)$$

.. beliebige Superposition der Einzellösungen

NB: bei Entartung (o.B.): $\lambda_k = \lambda_l$: $e^{\lambda_k t}$, $(1 + ct) e^{\lambda_k t}$
 ↑
 zu bestimmen

in homogene DGL: $Dz(t) = h(t)$

allg. Lsg. (o.B)

$$z(t) = z_{\text{hom}}(t) + z_{\text{part}}(t) \quad (8.9)$$

s.Gl. (8.8) eine „partikuläre“ Lsg.

Bem: $z_{\text{hom}}(t)$ generiert die gesamte Lösungsschar
 aus $z_{\text{part}}(t)$

• Bestimme c_k aus Rand- / Anfangsbedingungen

Bsp: $n=2$ (t... Zeit) $x(0) = x_0$, $D^{(1)} x(t) \Big|_{t=0} = x_1$
 „Geschw.“

→ 2 Gl. für 2 Unbekannte c_0, c_1 !

8.2 DGL mit getrennten Variablen

• allgemein. für $y(x)$, $' = \frac{d}{dx}$

$$g(y) y' = f(x), \quad g(y) \neq 0 \quad (8.10)$$

Lsg.: $g(y) dy = f(x) dx$
 ... "Trennung der Variablen" Konstante

noch
integrieren

$$\boxed{\int g(y) dy = \int f(x) dx + C} \quad (8.11)$$

$$G(y) = F(x) + C$$

... Integral von (8.10)
 = implizite Gl. für $y(x)$

• Beispiele:

(i) homogene lineare DGL: $[g(y) = \frac{1}{y}]$

$$\boxed{y' = f(x)y} \quad (8.12)$$

Lsg: $\int \frac{dy}{y} = \int f(x) dx + C_1$

→ $\ln y = F(x) + C_1 \quad | e^{\cdot}$

$$\boxed{y(x) = C e^{F(x)}} \quad (8.13)$$

(ii) inhomogene lineare DGL zu (8.12):

$$\boxed{y' = f(x)y + g(x)} \quad (8.14)$$

allgemeine Lsg.: $\boxed{y(x) = \underbrace{y_{\text{hom}}(x)}_{\text{s. Gl. (8.13)}} + y_{\text{part}}(x)} \quad (8.15)$

Bestimme $y_{\text{part}}(x)$:

(1) Raten!! [absolut legitim]

(2) "Variation der Konstanten" in y_{hom} aus Gl. (8.13)

Ansatz: $y_{\text{part}} = \tilde{C}(x) e^{F(x)} \quad (8.16)$
 in (8.14)

mit $y'_{\text{part}} = \tilde{C}' e^{F(x)} + \tilde{C}(x) f(x) e^{F(x)}$ in (8.14)

$$\rightarrow \tilde{C}' e^{F(x)} = g(x)$$

$$\rightarrow \tilde{C}'(x) = g(x) e^{-F(x)}$$

$$\rightarrow d\tilde{C} = g(x) e^{-F(x)} dx$$

$$\boxed{\tilde{C} = \int g(x) e^{-F(x)} dx + C_0} \quad (8.17)$$

$$\rightarrow y_{part} = \tilde{C}(x) e^{F(x)} !$$