

Skriptur zur Vorlesung

Skript. Strömungslehre.
Fluid Mechanics

u

Problems & Solutions

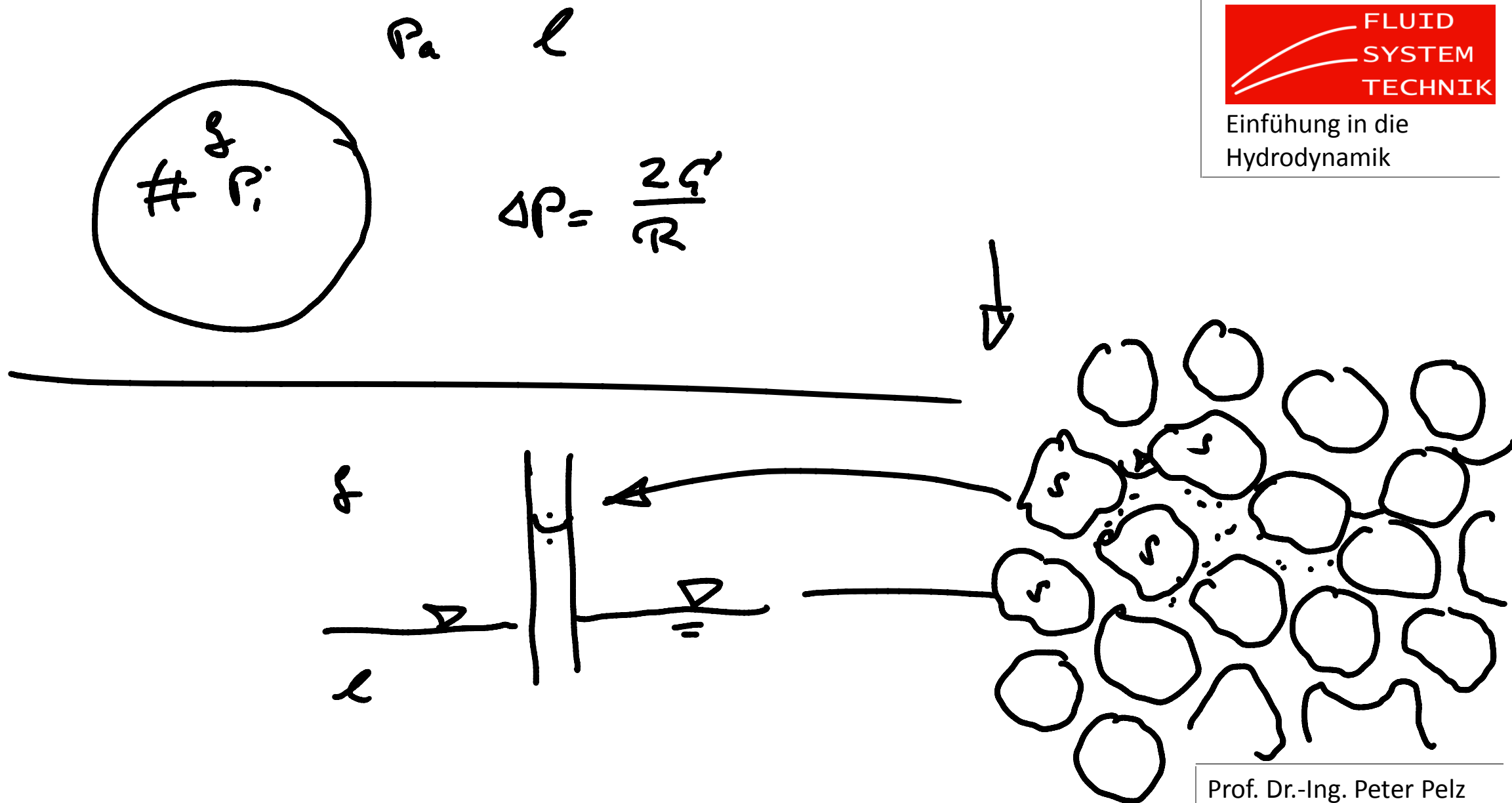
Becher: Technische Strömungslehre.

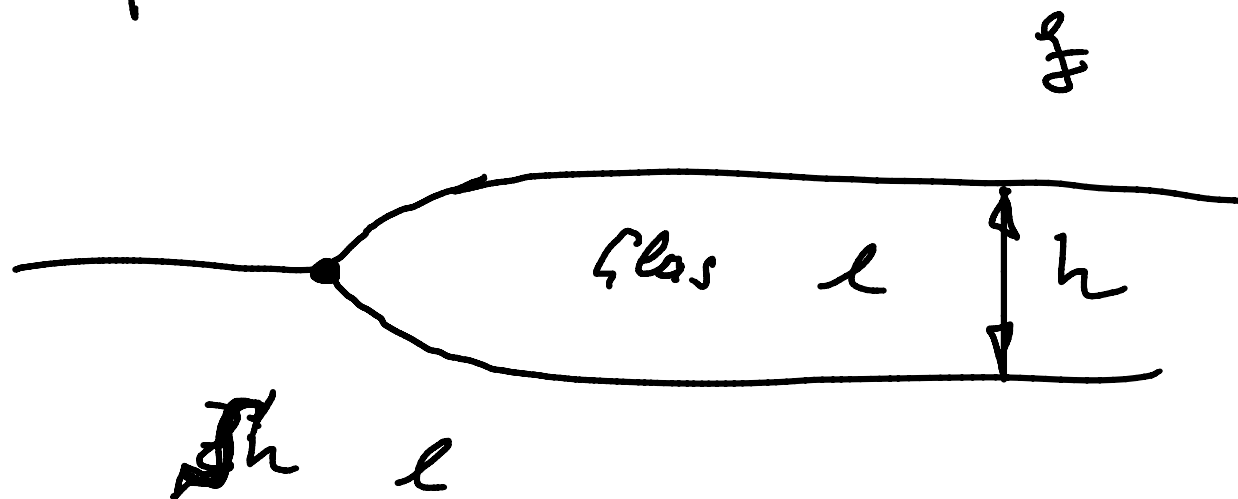
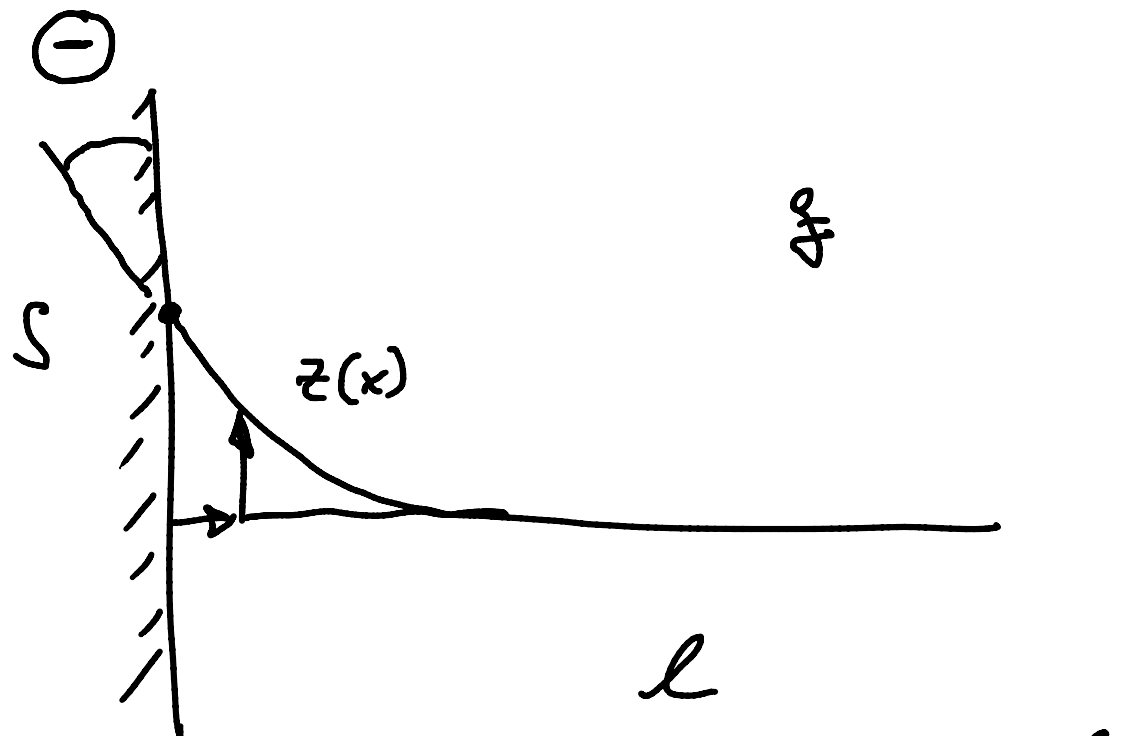


TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT

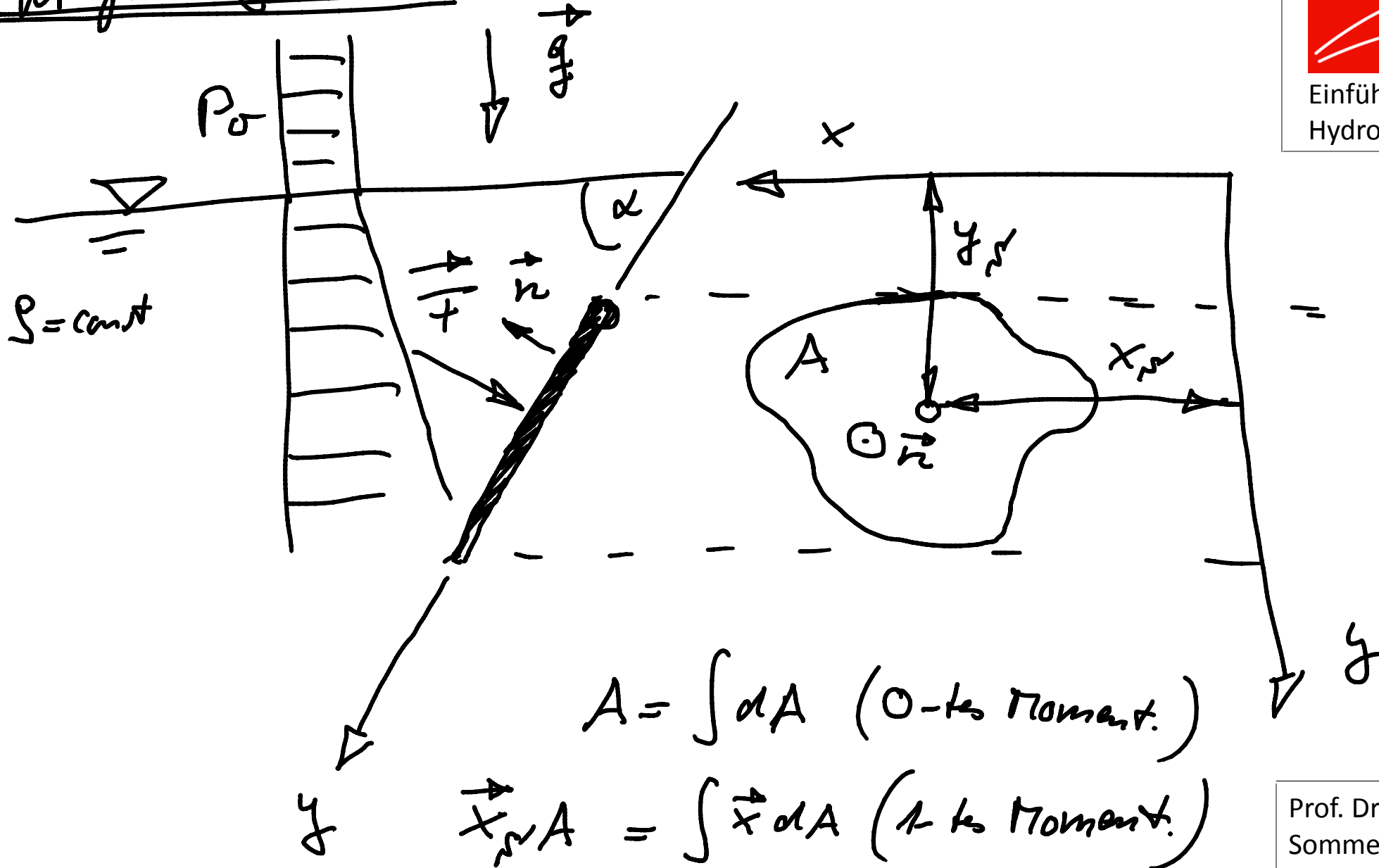


Einführung in die
Hydrodynamik





Kraft auf Wände

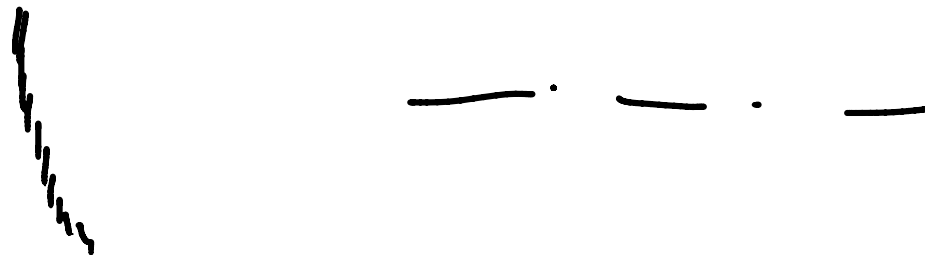




TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT



Einführung in die
Hydrodynamik

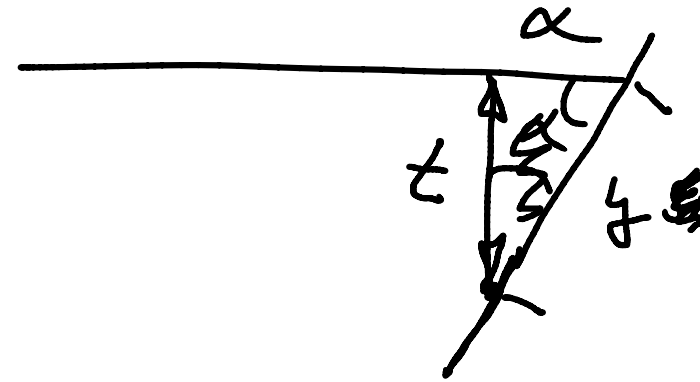


Prof. Dr.-Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2012
Vorlesung 5 F 80



$$\vec{F} := \int_A \vec{t} dA = \int_A -p \vec{n} dA = \underbrace{(-\vec{n})}_{\vec{F}} \int +p dA$$

$$p = p_0 + \rho g z$$
$$= p_0 + \rho g y \sin \alpha$$



$$F = \int_A (p_0 + \rho g y \sin \alpha) dA = p_0 A + \rho g \sin \alpha \int_A y dA$$

Betrag der Kraft:

Nimm den Druck im Flächenschwerpunkt und multipliziere mit der Fläche

$$F = p_{\text{m}} A$$

$$p_{\text{m}} = p_0 + \rho g z_{\text{m}}$$



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT



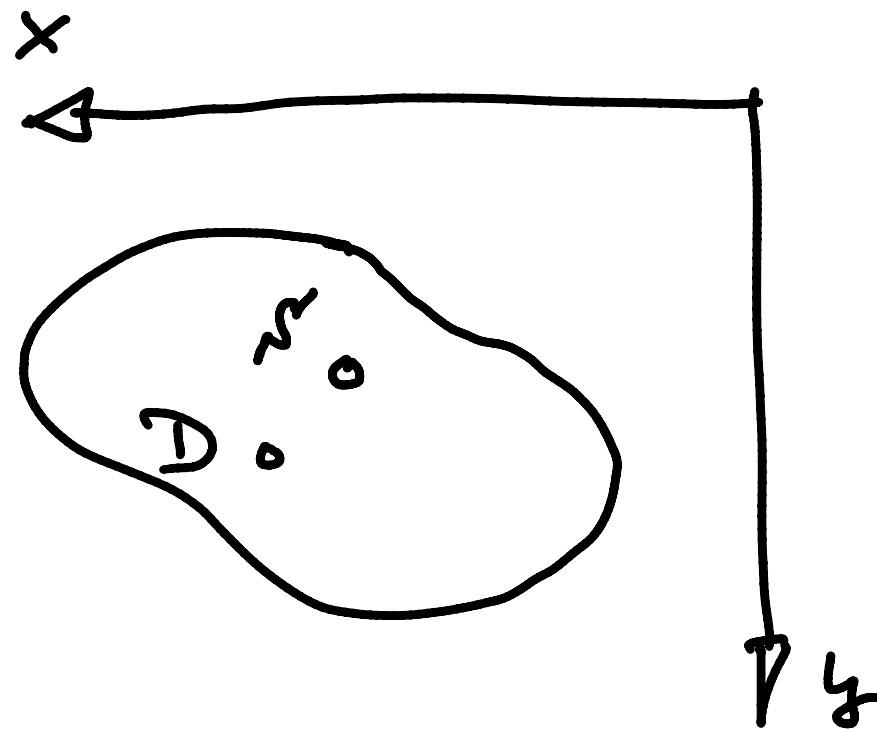
Einführung in die
Hydrodynamik

Prof. Dr.-Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2012
Vorlesung 5 F 82



Antwort: Die Kraft greift nicht
im Flächenschwerpunkt an!

Kraftangriffspunkt = Druckpunkt.



S Flächenschwerpunkt.

D Druckpunkt



Druckpunkt wird über die Momentenbilanz
bestimmt (Umgebungsdruck $p_0 \equiv 0$)

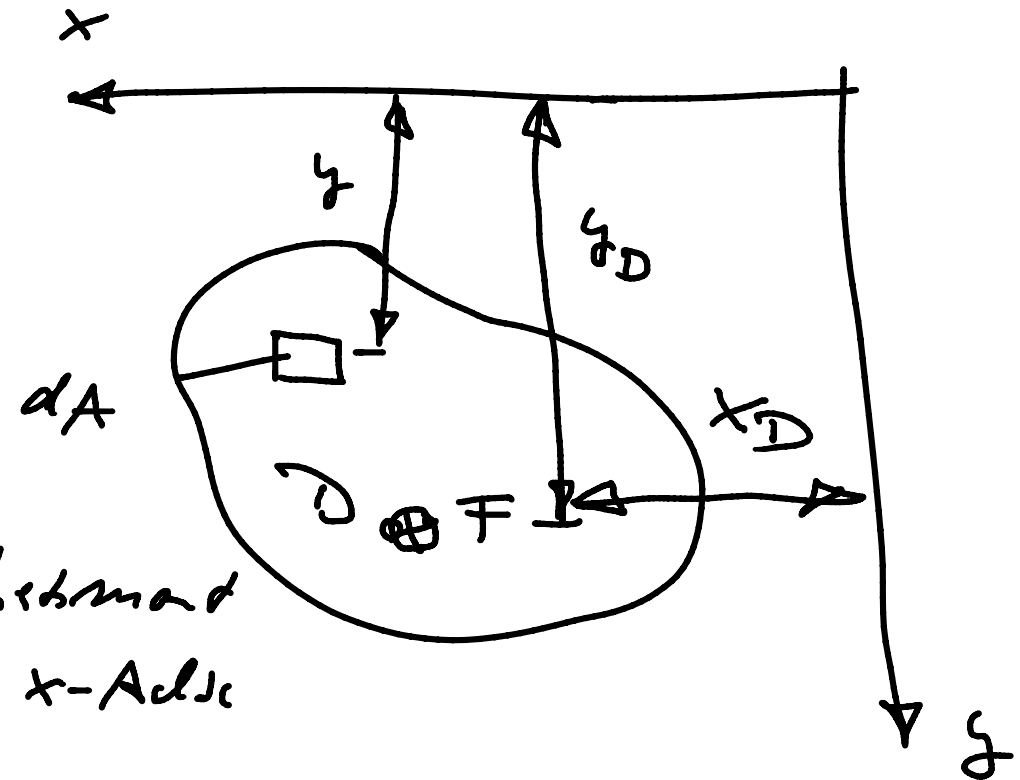
$$F y_D = \int p y dA$$

$$\cancel{\rho g y_r} A \cancel{\rho g y_D} = \int \cancel{\rho g} y^2 \cancel{\rho g} dA$$

$$y_D = \frac{1}{A y_r} I_{xx}$$

I_{xx} Flächenträgheitsmoment
bezüglich der x-Achse

$$I_{yy} \quad I_{xy} = I_{yx}$$



Analog

$$F_{x_D} = \int_A p \times dA$$

$$A \cancel{\rho} \cancel{g} \sin \alpha \times x_D = \cancel{\rho} \cancel{g} \int_A x y dA$$

$I_{xy} = I_{yx}$ Deviationsmoment.

$$x_D = \frac{1}{\cancel{g} \sin \alpha} \frac{I_{xy}}{A}$$

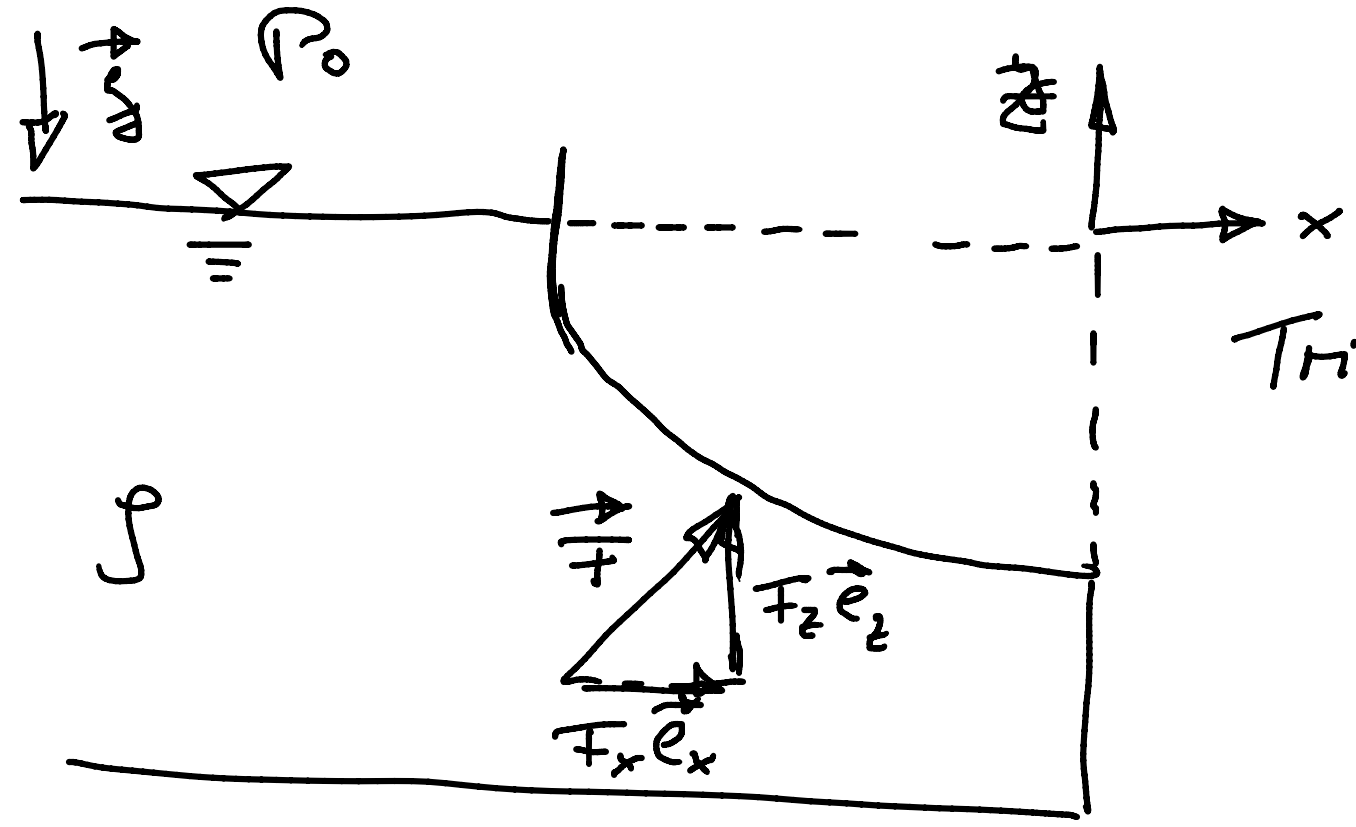


TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT

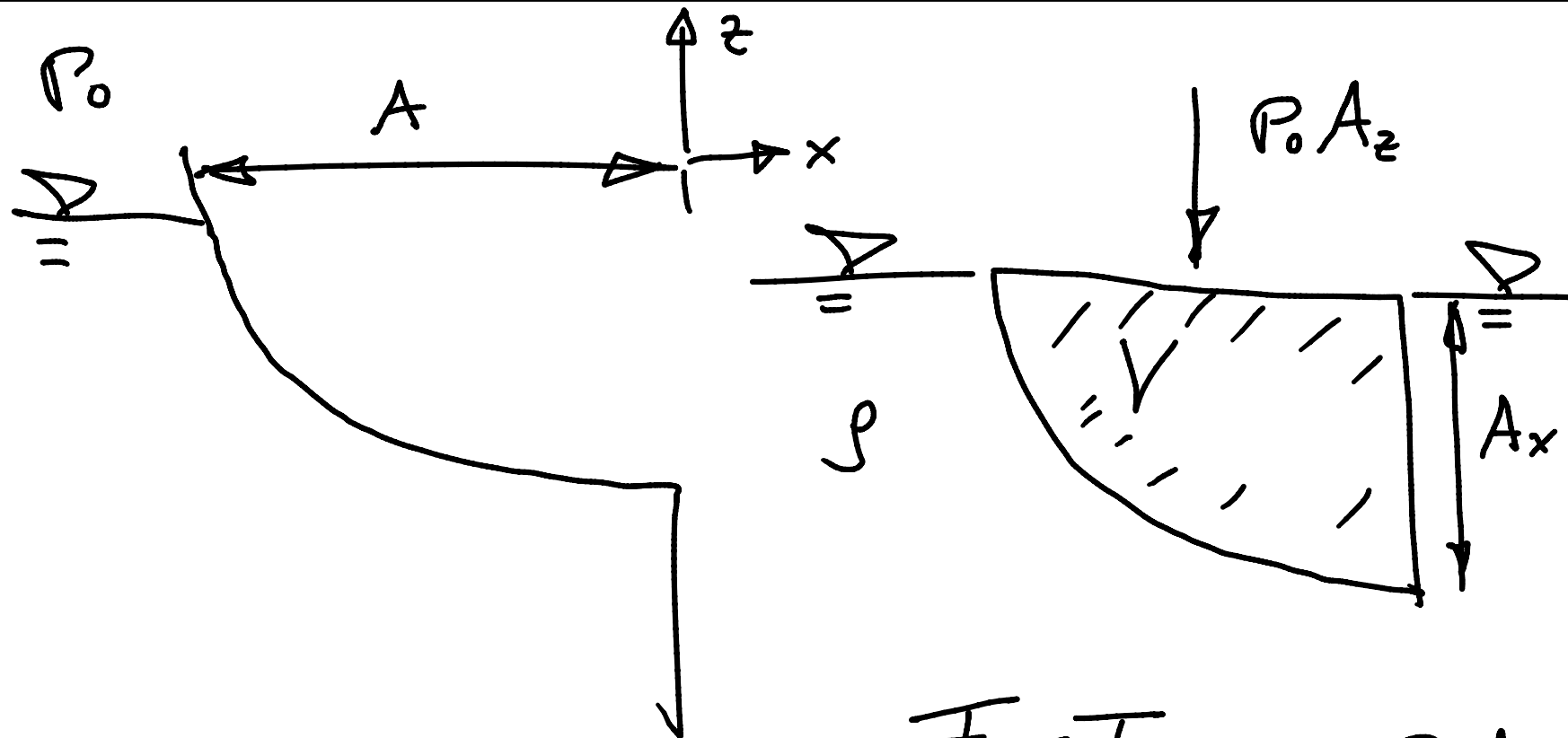


Einführung in die
Hydrodynamik

Kraft auf eine geschwimmene Fläche



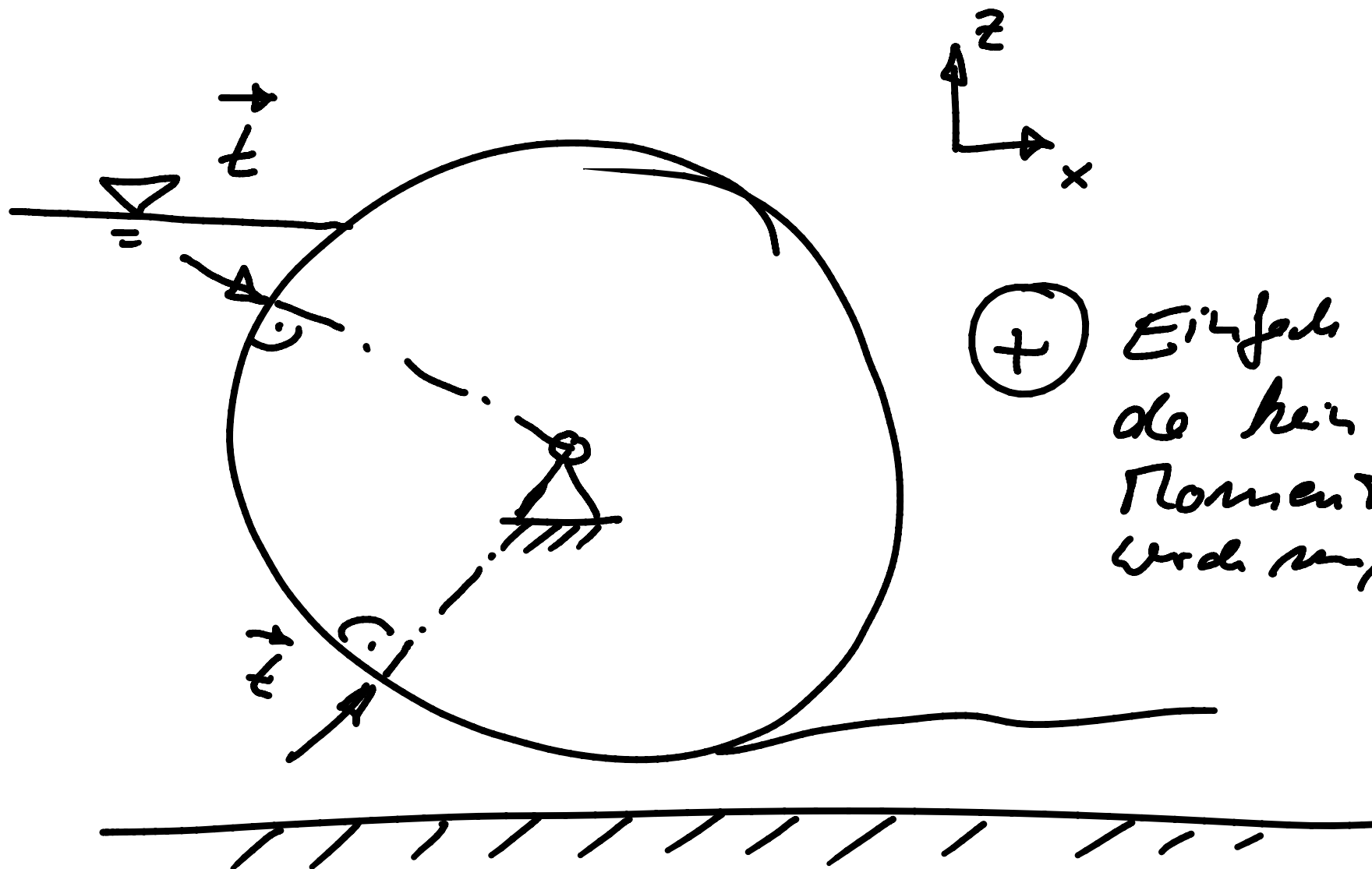
Trick: Ergänzen der Fläche zu einem geschlossenen Körper.



$$F_z = F_{\text{Auftrieb}} - P_0 A_2$$

$$= \rho g V - P_0 A_2$$

$$F_x = A_x P_r$$



(+) Einfach ζ_{W} ,
da kein
Moment abgibt
werden muß.

Impuls und Bernoulli - Gleichung

Die zeitliche Änderung des Impulses eines materiellen Körpers ist gleich der Kraft auf den Körper (2tes Newtonsche Gesetz)

$$\vec{I} = \int_{V(t)} \rho \vec{u} dV$$

$$d\vec{I} = \vec{u} dm = \vec{u} \rho dV$$

$$\vec{I} = \int d\vec{I} = \int_m \vec{u} dm = \int_{V(t)} \rho \vec{u} dV$$



materielle Änderung

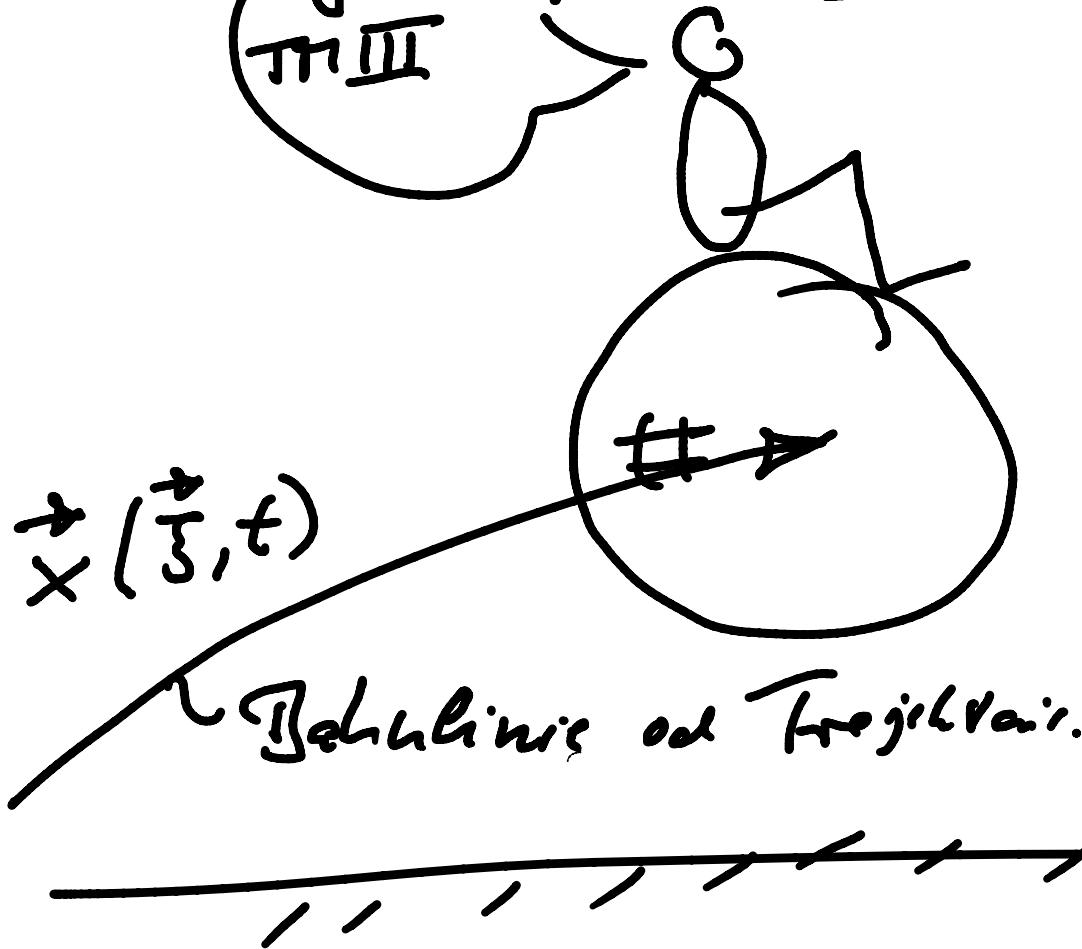
$$\frac{D}{Dt}$$

$$\frac{d}{dt}$$

Euler-System

Lagrang-System

gesam
III



Euler
Strömungs-
mechanik.



$$\frac{D}{Dt} \int_{V(t)} \rho \vec{u} dV = \vec{F} = \int_{\Sigma} \vec{t} dA + \int_V \rho \vec{k} dV$$

Kontinuitätsgleichung:

Die Masse eines materiellen Körpers ist
konstant.

$$m = \int_m dm = \int_{V(t)} \rho dV$$



Die zeitliche Änderung der Masse eines materiellen Körpers
ist verschwindend.

$$\frac{Dm}{Dt} = 0$$

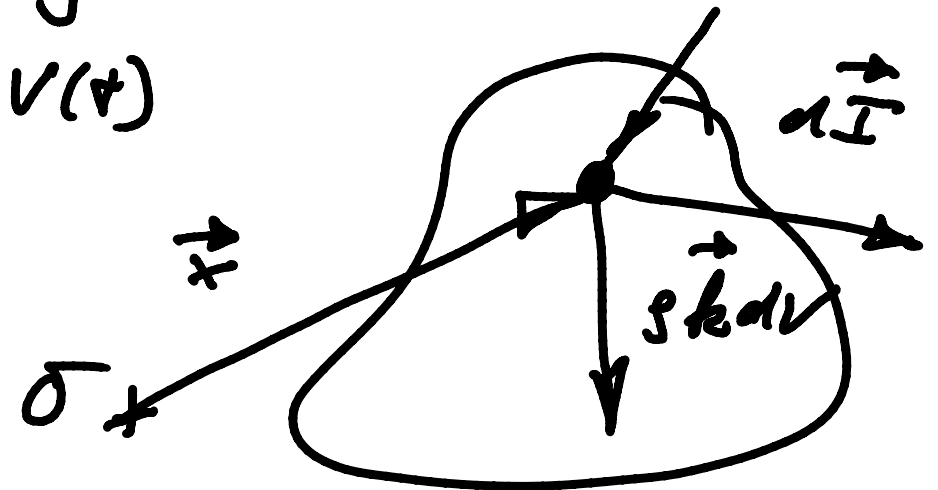
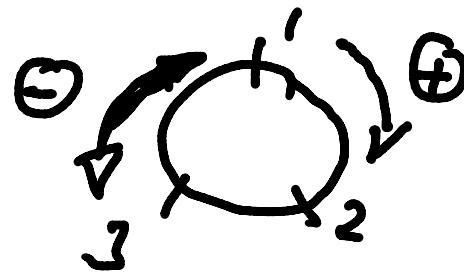


Drehsatz

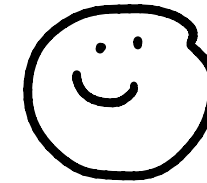
Die zeitliche Änderung des Drehes
eines materiellen Körpers ist gleich
dem Moment \vec{a} auf den Körper

$$\vec{D} = \int d\vec{D} = \int \vec{x} \times d\vec{I} = \int_{V(t)} \vec{x} \times \rho \vec{u} dV \quad \vec{\epsilon} dV$$

$$D_i = \int_{V(t)} \epsilon_{ijk} x_j \rho u_k dV$$



$$\frac{D}{Dt} \int_{\mathcal{V}(t)} \vec{x} \times \rho \vec{u} dV = \int_{\mathcal{V}(t)} \vec{x} \times \vec{t} dS' + \int_{\mathcal{V}(t)} \vec{x} \times \rho \vec{k} dV$$



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT



Einführung in die
Hydrodynamik

Prof. Dr.-Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2012
Vorlesung 5 F 93

Kontin.

$$\frac{Dm}{Dt} = 0 \quad \text{Skalar}$$

Impuls

$$\frac{D\vec{I}}{Dt} = \vec{F} \quad \text{Vektorwert}$$

Dreh

$$\frac{D\vec{D}}{Dt} = \vec{M} \quad \text{Vektor}$$

Energie

$$\frac{DK}{Dt} + \frac{DE}{Dt} = P + \dot{Q} \quad \text{Skalar}$$



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT



Einführung in die
Hydrodynamik



Zur Kontinuität

$$\frac{D}{Dt} \int_V \rho dV = 0$$

$V(t)$

Analog.

$$\frac{d}{dx} \int_{q(x)}^{b(x)} \rho(y) dy = \rho$$

$q(x)$

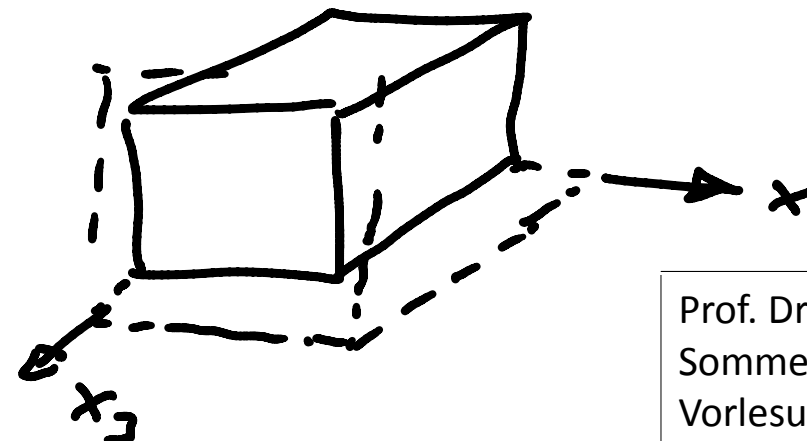
↑
Grenzfläche
Recht.

$$\int_V \left(\frac{D\rho}{Dt} + \rho \frac{1}{dV} \frac{DdV}{Dt} \right) dV = 0$$

$V(t)$

$$= \text{div } \vec{u}$$

$$= \frac{\partial u_1}{\partial x_1} + \frac{\partial u_2}{\partial x_2} + \frac{\partial u_3}{\partial x_3}$$





$$\int_V \left(\frac{D\rho}{Dt} + \rho \operatorname{div} \vec{u} \right) dV \stackrel{!}{=} 0$$

⇔ $\frac{D\rho}{Dt} + \rho \operatorname{div} \vec{u} = 0$, da die
Wahl der Integrationsfläche V beliebig ist.

Kontinuitätsgleichung in differentieller Form.

$$\operatorname{div} \vec{u} = \frac{1}{\rho} \frac{D\rho}{Dt} \quad \text{Volumenerhaltung}$$