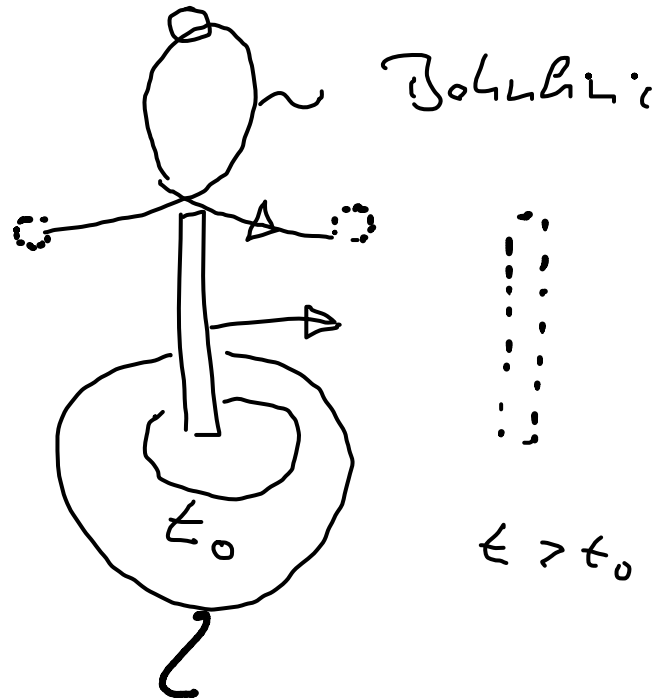
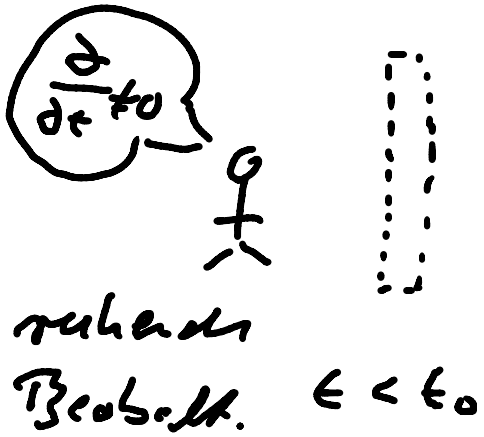




Behälter:



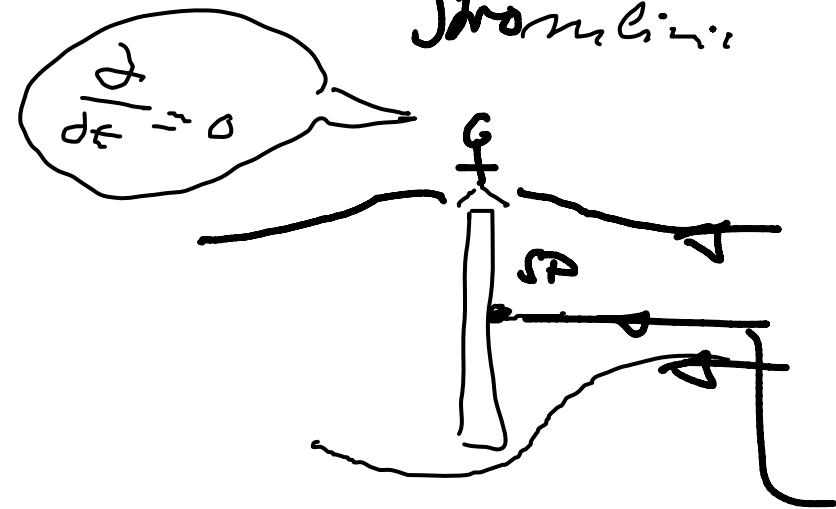
Behälter:

$$\frac{d\vec{x}}{dt} = \vec{u},$$

mit

$$\vec{x}(t=0) = \vec{x}_0$$

Strömung:



$$\frac{d\vec{x}}{ds} = \frac{\vec{u}}{|\vec{u}|},$$

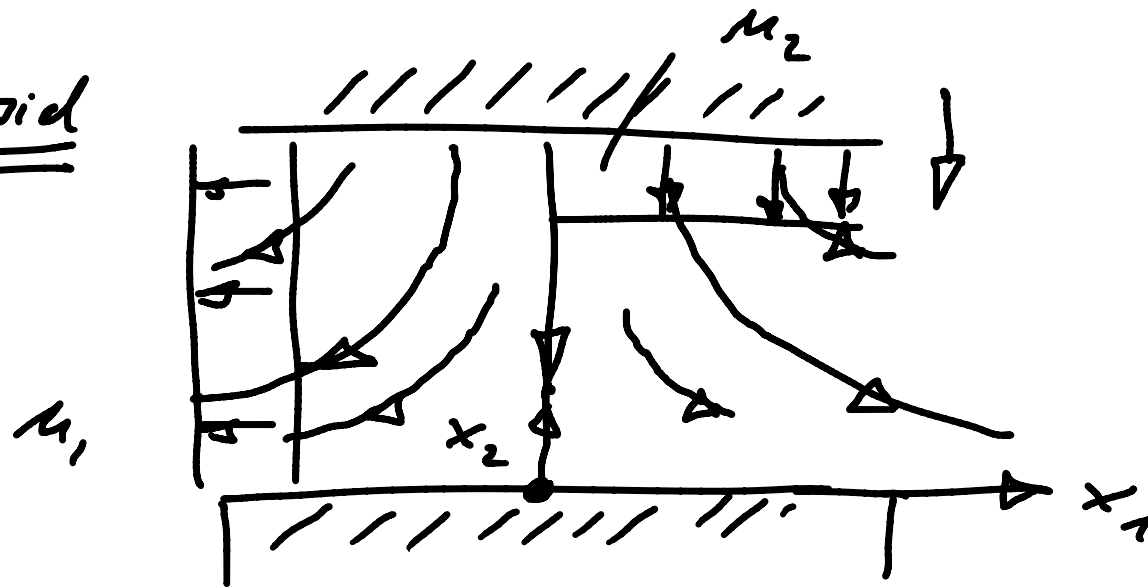
mit

$$\vec{x}(s=0) = \vec{x}_0.$$

Staupunktsystem

SP = Staupunkt

Beispiel



Wenn die viskose Reibung klein ist
im Vergleich zu der Trägheitskräfte,
dann stellt sich das ebene
Geschwindigkeitsfeld

$$u_1 = \alpha x_1, \quad u_2 = -\alpha x_2$$



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT

FLUID
SYSTEM
TECHNIK



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2010
Strömungslehre für
Mechatroniker
Vorlesung 6

Differentialgleichung für die Bahnkurve

$$\frac{d\vec{x}}{dt} = \vec{u}, \text{ mit } \vec{x}(0) = \vec{z}$$

$$\frac{dx_1}{dt} = u_1 = ax_1 \Rightarrow \frac{dx_1}{x_1} = a dt$$

$$\frac{dx_2}{dt} = u_2 = -ax_2 \quad \ln \frac{x_1}{z_1} = a(t - t_0)$$

$$\frac{dx_2}{dx_1} = - \frac{x_2}{x_1} \quad \frac{dx_2}{x_2} = -a dt$$

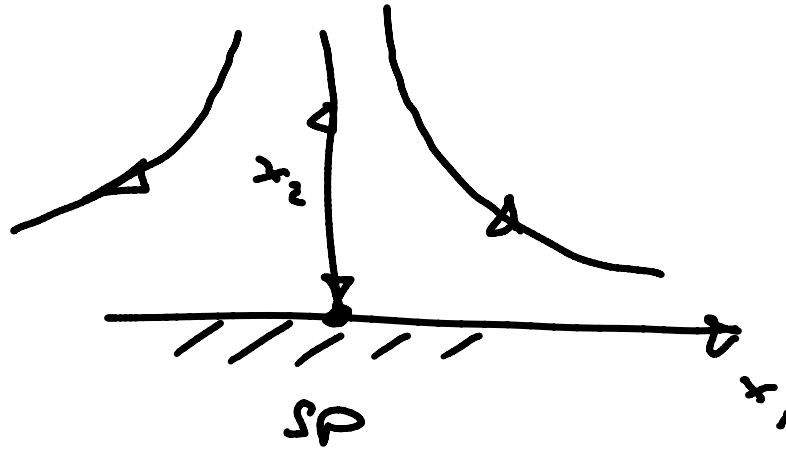
$$\ln \frac{x_2}{z_2} = -a(t - t_0)$$



$$\ln \frac{x_2}{\xi_2} = -\ln \frac{x_1}{\xi_1}$$

$$\frac{x_2}{\xi_2} = \left(\frac{x_1}{\xi_1} \right)^{-1}$$

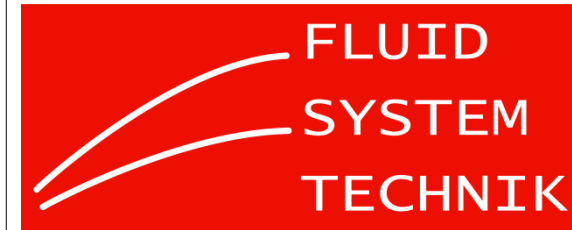
$$x_2 = \xi_2 \frac{\xi_1}{x_1} \sim \frac{1}{x_1}$$



Im Beispiel sind Stromlinien = Bohrlinien.



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2010
Strömungslehre für
Mechatroniker
Vorlesung 6

Stromlinie $t = \text{f.v.}$

$$\frac{d\vec{x}}{ds} = \frac{\vec{u}}{|\vec{u}|}$$

$$\frac{dx_1}{ds} = \frac{u_1}{|\vec{u}|} = \frac{ax_1}{|\vec{u}|}$$

$$\frac{dx_2}{ds} = -a \frac{x_2}{|\vec{u}|}$$

$$\frac{dx_2}{dx_1} = - \frac{dx_2}{dx_1} \leadsto x_2 = x_{20} \frac{x_1}{x_1}$$



1 Momtgleichung

2 Impulssatz \leadsto Bernoulli-Gl.

3 Drallsatz \leadsto Euler-Gl.

4 Energiesatz \leadsto Energiesatz für ein

5 2te Hauptsatz. \leadsto 2te H-Gl.



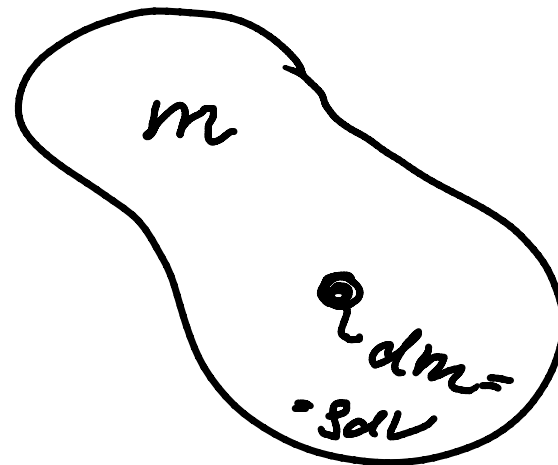
Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2010
Strömungslehre für
Mechatroniker
Vorlesung 6

Zur Kontinuität.

Die Masse eines materiellen Körpers bleibt zeitlich unverändert.

$$\frac{D}{Dt}(m) = 0 \quad \checkmark$$

$\frac{D}{Dt}$ " materielle Zeitableitung.



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



Problem: Zeitliche Änderung bei
veränderlichen Integrationsgrenze.

$$\frac{D}{Dt} \int_{V(t)} \rho \, dV \stackrel{!}{=} 0$$

$$\nabla \frac{d}{dx} \int_{a(x)}^{b(x)} f \, dy \equiv \text{Leibniz'sches Regel} \dots$$



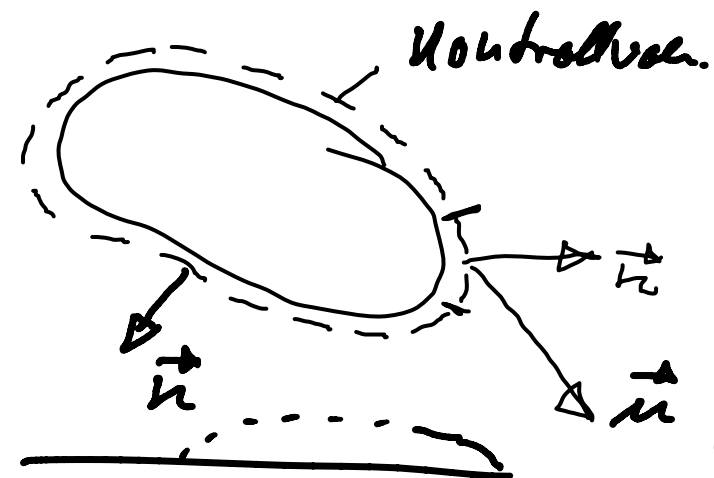
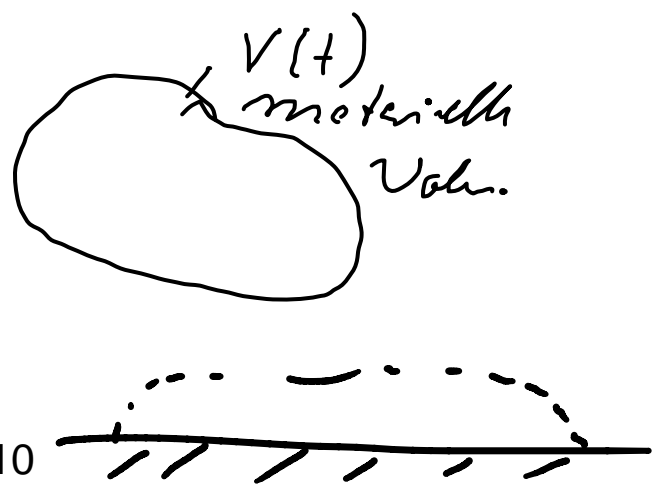
Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2010
Strömungslehre für
Mechatroniker
Vorlesung 6

Reynoldssches Transporttheorem (in h_e)

⊆ Leibniz'sche Regel lokale Änderung ↓ Flusssterk.

$$\frac{D}{Dt} \int_{V(t)} \phi dV \stackrel{\text{Leib.}}{=} \frac{\partial}{\partial t} \int_V \phi dV + \int_{\mathcal{S}} \phi \vec{u} \cdot \vec{n} d\mathcal{S}$$

⊖ $V(t)$ ⊕ V, \mathcal{S} sind fest.



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2010
Strömungslehre für
Mechatroniker
Vorlesung 6

Anwendung auf die Kontinuität.

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

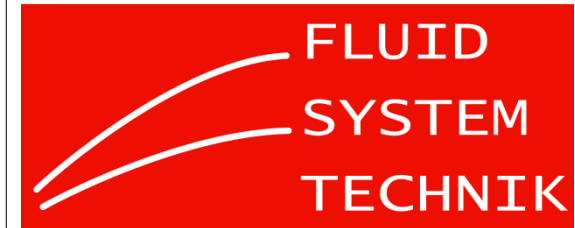
$$\frac{D}{Dt} \int_{V(t)} \rho dV \stackrel{!}{=} 0$$

$$\frac{\partial}{\partial t} \int_V \rho dV + \oint_{\mathcal{N}} \rho \vec{u} \cdot \vec{n} d\mathcal{N} = 0.$$

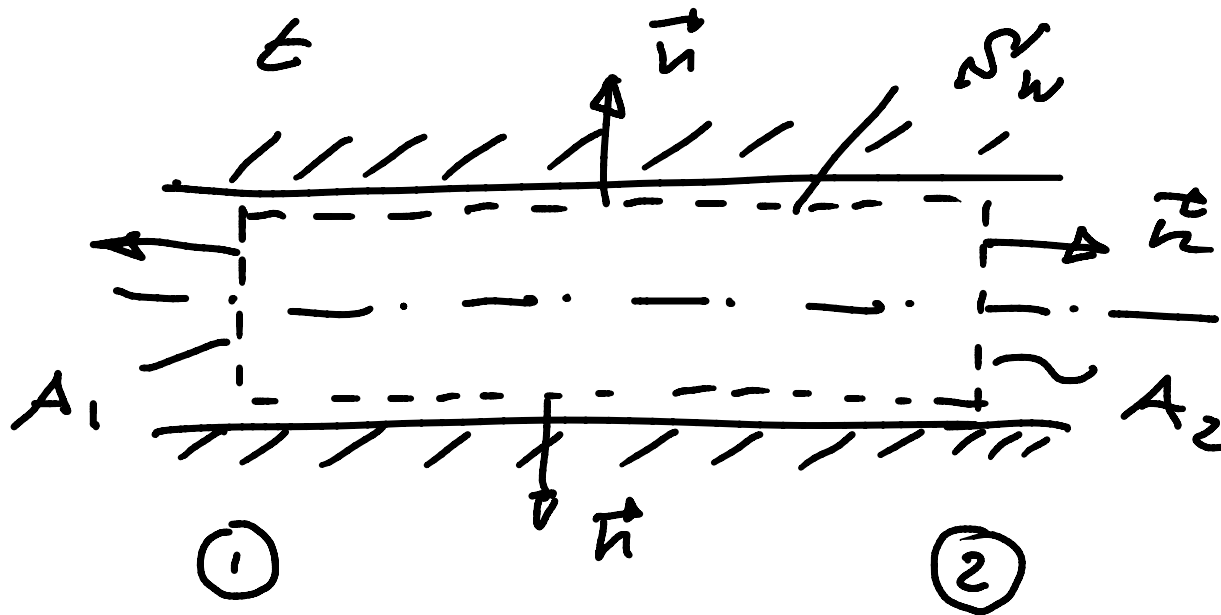
Integrale \mathcal{N} Form der Kontinuität.



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2010
Strömungslehre für
Mechatroniker
Vorlesung 6



$$S = A_1 + A_2 + S_w$$

$$\int_V \frac{\partial \rho}{\partial t} dV + \int_{A_1} \rho \vec{u} \cdot \vec{n} dS + \int_{A_2} \rho \vec{u} \cdot \vec{n} dS + \int_{S_w} \rho \vec{u} \cdot \vec{n} dS = 0.$$

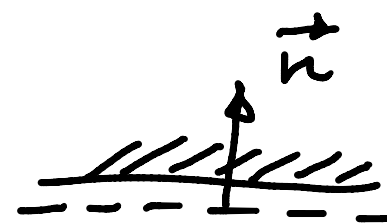
Definition

Massenstrom

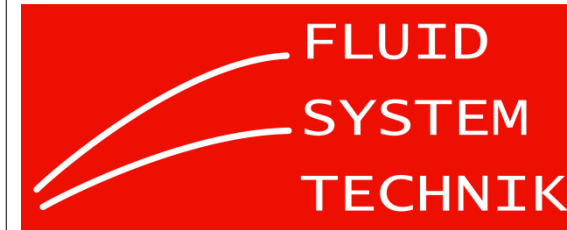
$$\dot{m}_1 := \left| \int_{A_1} \rho \underbrace{\vec{u} \cdot \vec{n}}_{<1} dS' \right|$$

$$\dot{m}_2 := \left| \int_{A_2} \rho \vec{u} \cdot \vec{n} dS' \right|$$

$$\int_V \frac{\partial \rho}{\partial t} dV - \dot{m}_1 + \dot{m}_2 + \int_{S_w} \rho \vec{u} \cdot \vec{n} dS' = 0.$$



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2010
Strömungslehre für
Mechatroniker
Vorlesung 6

2. Annahme: In zeitlich nicht
stationären Strömung

$$\frac{d}{dt} = 0$$

$$\dot{m}_1 = \dot{m}_2$$

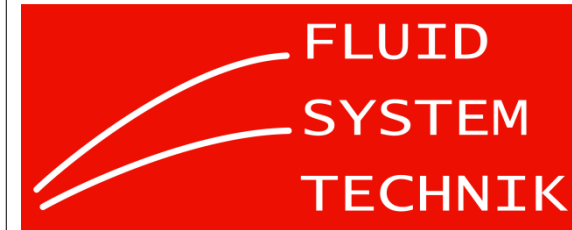


↑ ↓ ↓ ↓ ↓ ↓

— . — . — . —



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2010
Strömungslehre für
Mechatroniker
Vorlesung 6

Differentielle Form der Kontinuität

$$\frac{\partial}{\partial t} \int_V \rho \, dV + \oint_S \rho \vec{u} \cdot \vec{n} \, dS = \sigma.$$

\Downarrow Satz von Gauß.

$$\int_V \frac{\partial \rho}{\partial t} + \operatorname{div}(\rho \vec{u}) \, dV = 0$$

V ist beliebig. $\leadsto \frac{\partial \rho}{\partial t} + \operatorname{div}(\rho \vec{u}) = 0.$

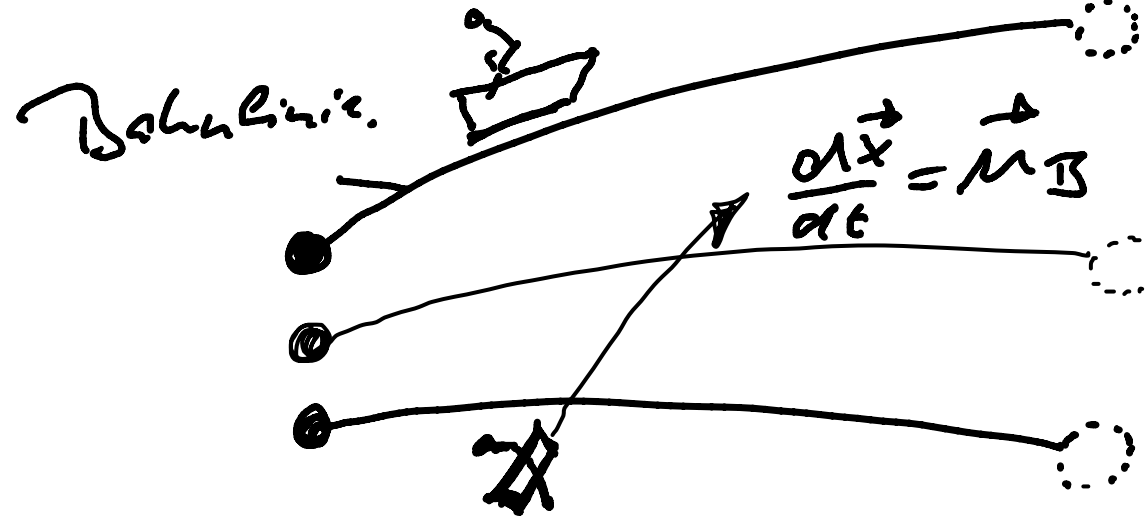
9
17

$$\frac{D\rho}{Dt} + \rho \operatorname{div} \vec{u} = 0,$$

mit $\frac{D\rho}{Dt} = \frac{\partial \rho}{\partial t} + \vec{u} \cdot \nabla \rho.$



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



$$\rho = \rho(\vec{x}, t)$$

Änderung Dichte eines Teilchens. $d\rho = \frac{\partial \rho}{\partial t} dt + \nabla \rho \cdot d\vec{x}$

Allgemeine Zeitdbleh

$$\frac{d\rho}{dt} = \frac{\partial \rho}{\partial t} + \underbrace{\frac{d\vec{x}}{dt}}_{\text{Beobachter- Geschwindigkeit}} \cdot \nabla \rho$$

Mitbewegter Beobach.

$$\frac{d\vec{x}}{dt} = \vec{u}$$

$$\frac{D\rho}{Dt} = \frac{\partial \rho}{\partial t} + \vec{u} \cdot \nabla \rho$$



Impulsatz:

Zeitliche Änderung des Impulses
eines Flüssigkeitskörpers ist
gleich der Kraft auf den Körper.

$$\frac{D \vec{I}}{Dt} = \vec{F}$$

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



$$\vec{F} = \oint_{\mathcal{S}} \vec{t} d\mathcal{S}' + \int_V \vec{f} dV$$

$$\vec{t} = \lim_{\Delta \mathcal{S}' \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{F}}{\Delta \mathcal{S}'}$$

✓ Spannungsvektor

$$\vec{f} = \lim_{\Delta V \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{F}}{\Delta V}$$

✓ Volumenkr. vektor

$$\rho \vec{h} = \vec{f}$$

\vec{h} Fließenkr. vektor



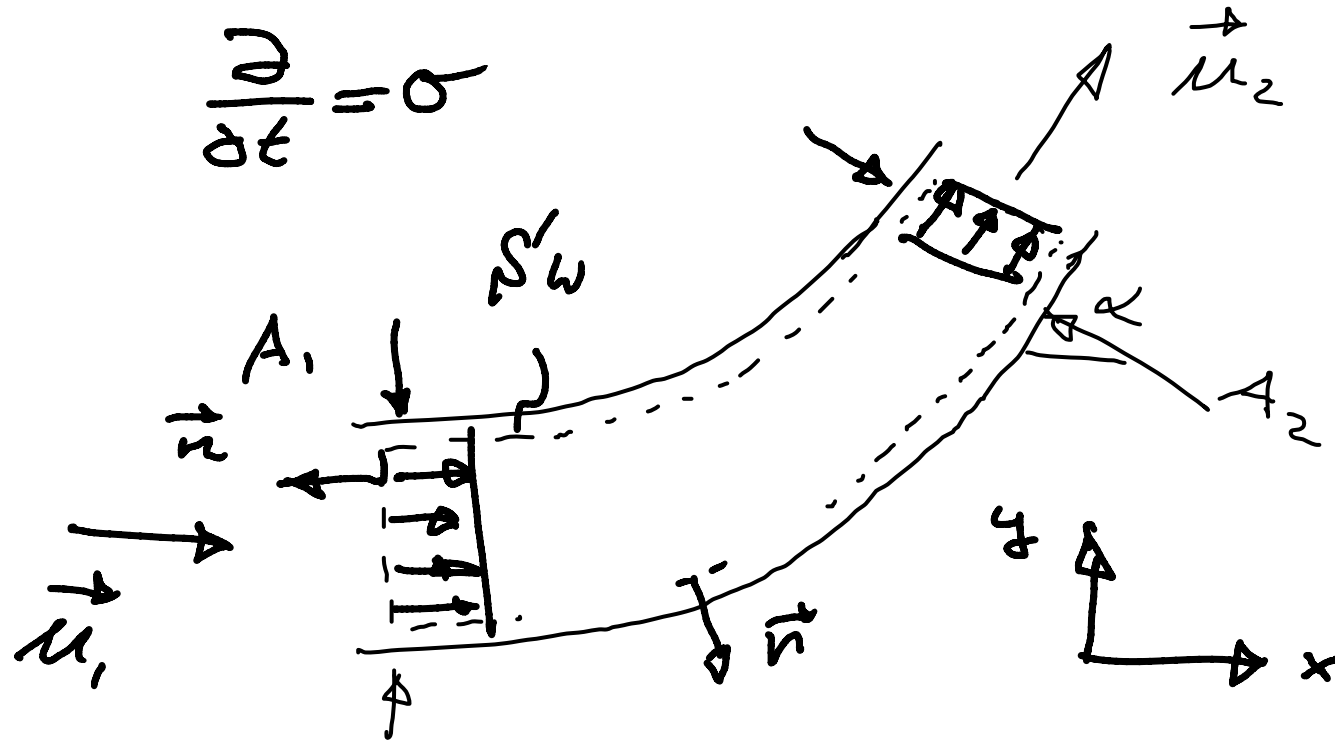
Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2010
Strömungslehre für
Mechatroniker
Vorlesung 6



$$\frac{\partial \vec{H}}{\partial t} = \vec{f}$$

$$\frac{\partial}{\partial t} \int_V \rho \vec{u} dV + \oint_{\partial V} \rho \vec{u} \vec{n} \cdot \vec{n} dS' = \int_V \rho \vec{f} dV + \int_V \vec{k} dV$$

Anwendungsbeispiel



Kraft der Flüssigkeit auf die Rohrwand $d\vec{S}_W$

$$\vec{u}_1 = u \vec{e}_x$$

$$\vec{u}_2 = u_{2x} \vec{e}_x + u_{2y} \vec{e}_y$$

} u, u_{2x}, u_{2y}
sind konstant
über die
Querschnitt



$$\int_{A_1} \rho \vec{u}_1 \cdot \vec{n}_1 d\mathcal{N} + \int_{A_2} \rho \vec{u}_2 \cdot \vec{n}_2 d\mathcal{N} =$$

$$-\rho_2 \vec{u}_2 \cdot \vec{n}_2 \equiv \cos \alpha \vec{e}_x + \sin \alpha \vec{e}_y$$

$$= \int_{A_1} \vec{t}_1 d\mathcal{N} + \int_{A_2} \vec{t}_2 d\mathcal{N} + \int_{\mathcal{N}'_W} \vec{t} d\mathcal{N}$$

$$\vec{t}_1 \equiv \sigma$$

$$-\rho_1 \vec{u}_1 \cdot \vec{n}_1 \equiv -\vec{e}_x$$

\vec{F}
Wand \rightarrow Flüssigkeit v.

$= -\vec{F}$
Flüssigkeit \rightarrow Wand.

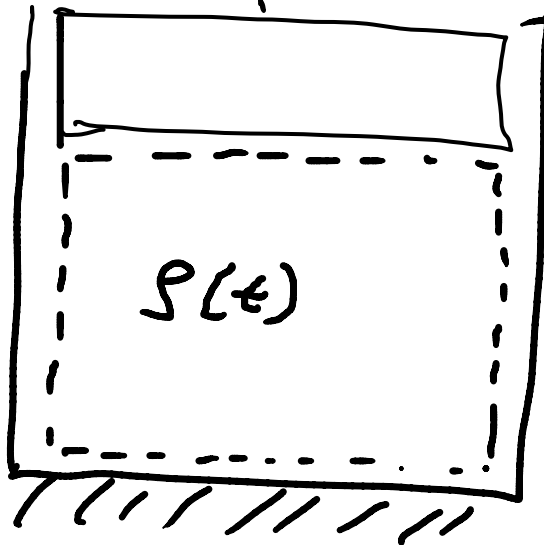
$$-\dot{M}_1 \vec{u}_1 + \dot{M}_2 \vec{u}_2 =$$

$$= \rho_1 A_1 \vec{e}_x = \rho_2 A_2 [\cos \alpha \vec{e}_x + \sin \alpha \vec{e}_y] - \vec{F}$$



$$+(\vec{u}_1 - \vec{u}_2) m - P_1 A_1 \vec{e}_x + P_2 A_2 [\cos \alpha \vec{e}_x + \sin \alpha \vec{e}_y] = \vec{F}$$

$$\downarrow z = \hat{z} \sin \Omega t$$



$$\dot{\rho}(V - zA) - \rho \dot{z}A = 0.$$