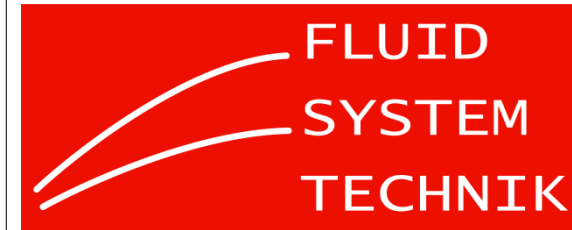


Vorlesungsinhalte (1/2)

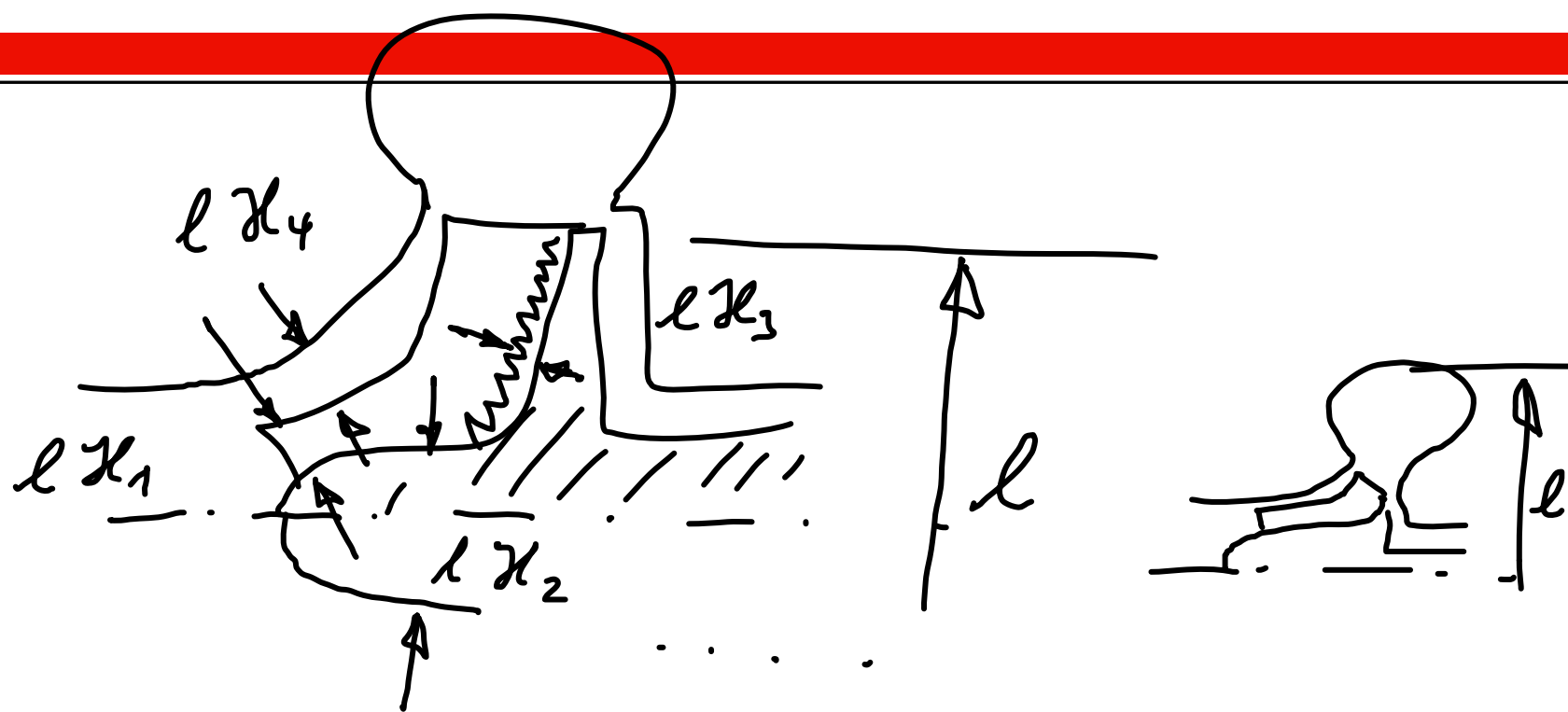
- V1 - Einführung
- V2 – Systematik von Strömungsmaschinen und Dimensionsanalyse
- V3 – 1. Hauptsatz der Thermodynamik
- V4 - Dimensionslose Produkte
- V5 - Maschinenbetrachtung und –Auslegung
- V6 - Zusammenhang zw. Zirkulation und Auftrieb
- V7 - Gebundener Wirbel



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2011
Fluidenergiemaschinen
Vorlesung 3



N- Gänge verläuft in dem die Gestalt der Rotorblätter ist
 $K_1 \dots K_N$ h_i

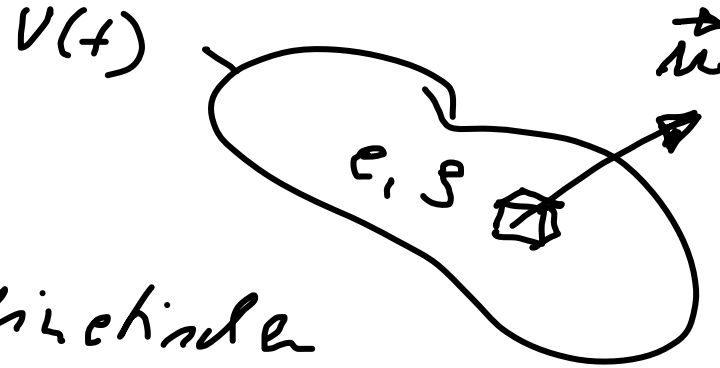
$$\frac{P}{V} \frac{1}{\Omega R} = \text{const} (K_i)$$

$V \approx l^3$



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2011
Fluidenergiemaschinen
Vorlesung 2

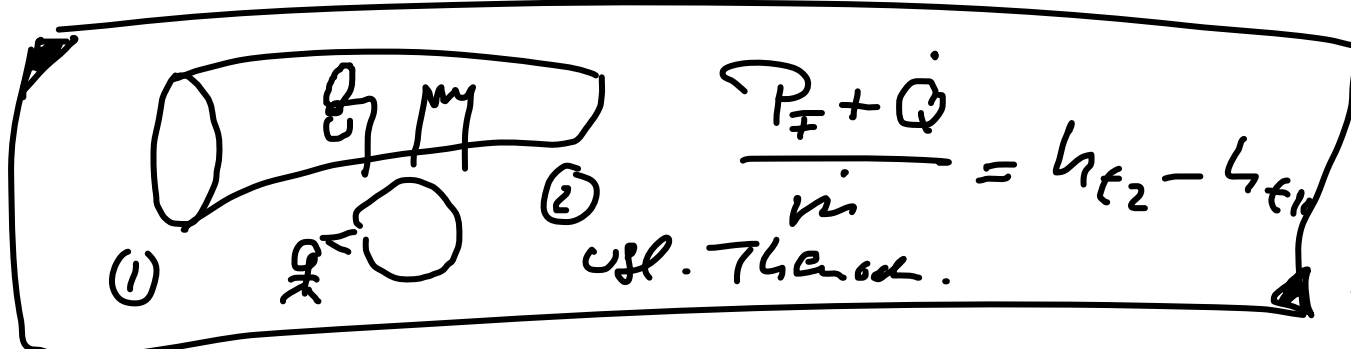
1. Hauptsatz



Die zeitliche Änderung der kinetischen Energie und der inneren Energie eines ~~Fl~~ materiellen Körpers ist gleich der am Körper verrichtete Arbeit pro Zeiteinheit + zuzuführende Wärme

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

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



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2011
Fluidenergiemaschinen
Vorlesung 3

Reynolds Transporttheorem

$$\phi \quad \text{z.B.} \quad \phi = \frac{u^2}{2} \quad \phi = e \dots$$

$$\frac{D}{Dt} \int_{V(t)} \phi \, dV = \frac{\partial}{\partial t} \int_V \phi \, dV + \int_{\Sigma} \phi \, \vec{u} \cdot \vec{n} \, dS$$

||
materiell
Volumen

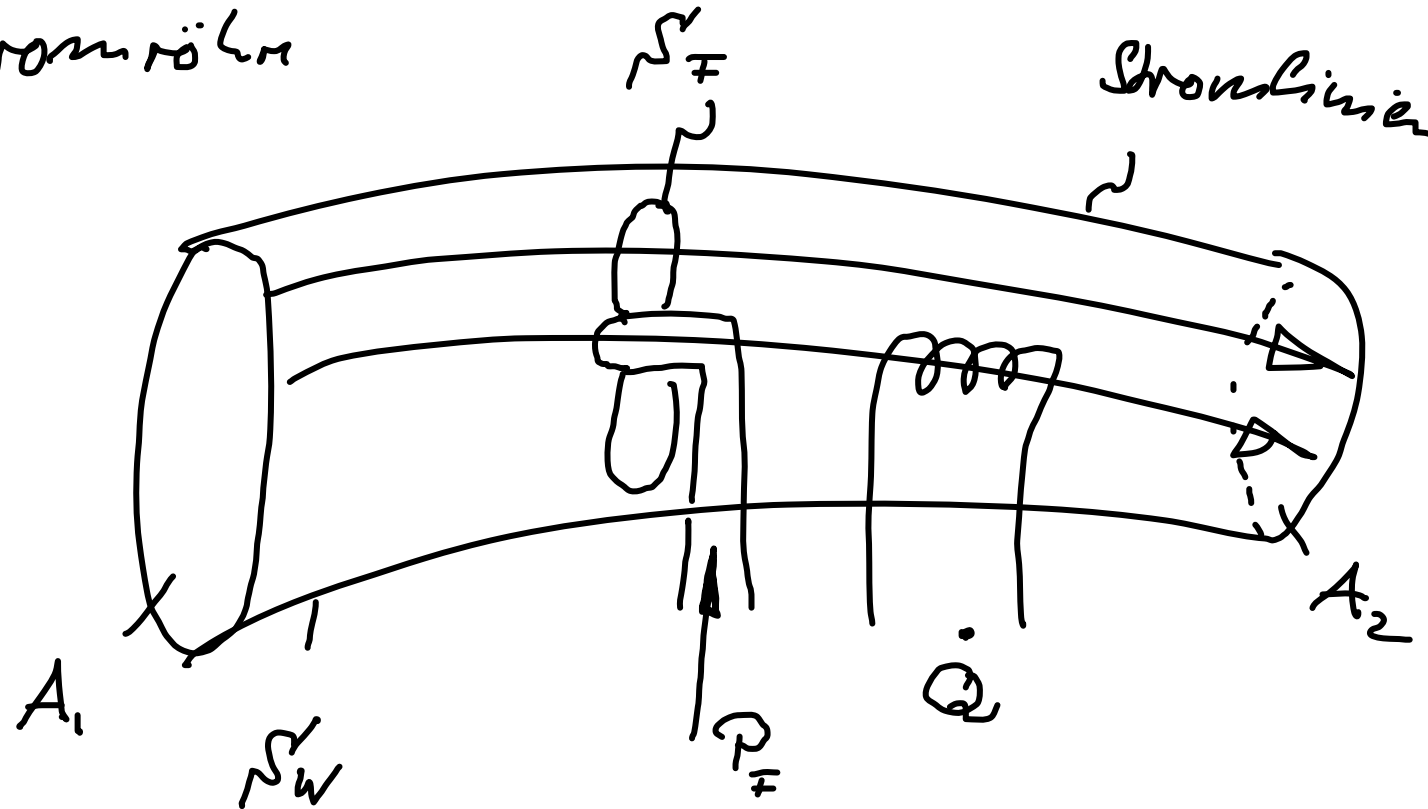
||
Kontrollvolumen

||
geschlossene Oberfläch-
des Kontrollvolumen.



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2011
Fluidenergiemaschinen
Vorlesung 3

Regel 1. Hauptsatz für eine
Stromröhre



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2011
Fluidenergiemaschinen
Vorlesung 3

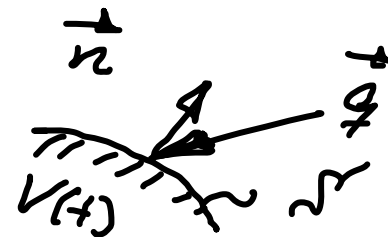
1. H.S. $\frac{D\mathcal{H}}{Dt} + \frac{DE}{Dt} = \dot{P} + \dot{Q}$

$U = \int_{V(t)} \frac{\rho}{2} \vec{u} \cdot \vec{u} dV$ kinetische Energie

$E = \int_{V(t)} \rho e dV$ innere Energie

$\dot{P} = \underbrace{\oint_{\partial V} \vec{\tau} \cdot \vec{n} dS'}_{\text{Leist. an der Oberfläche}} + \underbrace{\int_V \rho \vec{h} \cdot \vec{u} dV}_{\text{Leist. an Volumenkräfte}}$

$\dot{Q} = - \oint_{\partial V} \vec{q} \cdot \vec{n} dS'$





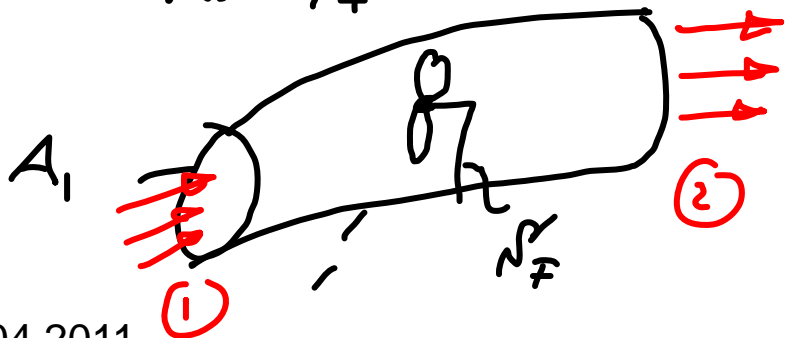
Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2011
Fluidenergiemaschinen
Vorlesung 3

Einschreiben + Reynolds'scher Transporttheorem.

$$\frac{\partial}{\partial t} \int_V \rho \left(\frac{u^2}{2} + e \right) dV + \int_{\mathcal{N}} \rho \frac{u^2}{2} \vec{u} \cdot \vec{n} d\mathcal{N} + \int_{\mathcal{N}} \rho e \vec{u} \cdot \vec{n} d\mathcal{N}$$

$$= \int_{\mathcal{N}} \vec{t} \cdot \vec{n} d\mathcal{N} + \int_V \rho \vec{k} \cdot \vec{u} dV - \int_{\mathcal{N}} \vec{q} \cdot \vec{n} d\mathcal{N}$$

$\mathcal{N} = A_1 + A_2 +$
 $+ \mathcal{N}_W + \mathcal{N}_F$



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2011
Fluidenergiemaschinen
Vorlesung 3

Vorbereitung: **1.** I. d. R. Integrale
 nur für zeitlich konstante
 Größen.

$$\bar{\phi} := \frac{1}{T} \int_0^T \phi \, dt$$

$$\frac{\partial}{\partial t} \int_V \rho \left(\frac{u^2}{2} + e \right) dV \equiv 0 \text{ im}$$

stationäre Betriebs.

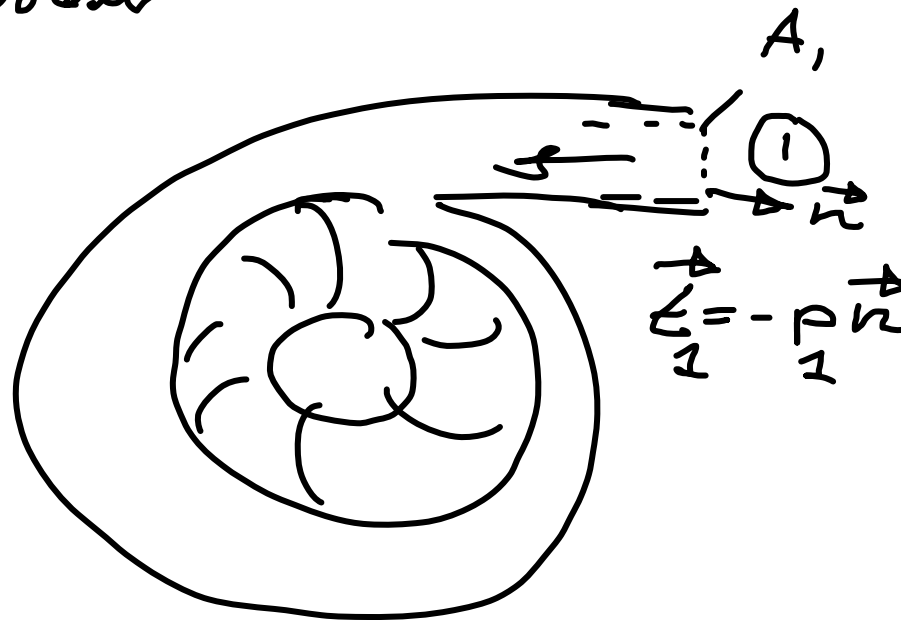
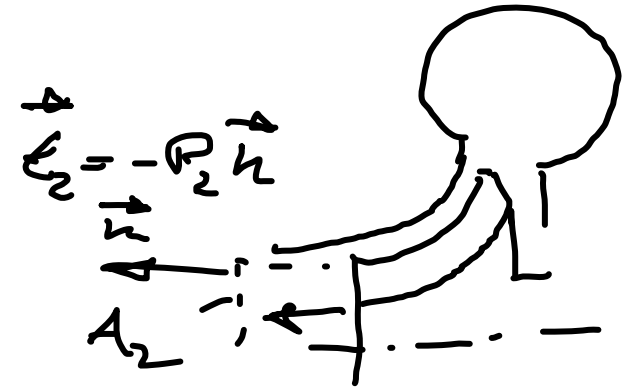
$$\frac{\partial}{\partial t} \int_V \rho \left(\frac{u^2}{2} + e \right) dV \neq 0 \text{ im transienten Betriebs.}$$



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
 Sommersemester 2011
 Fluidenergiemaschinen
 Vorlesung 3

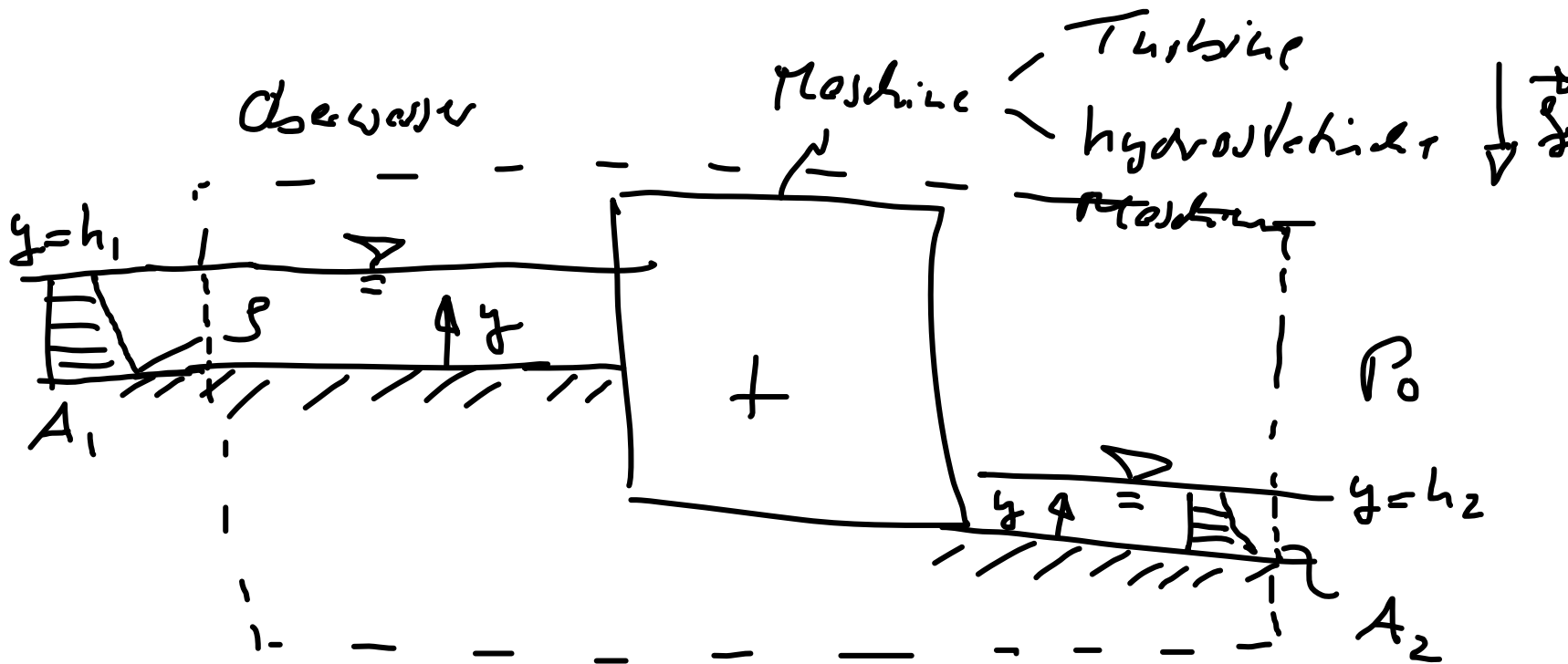
2. ausfließender Zustand
 am Eintritt und Austritt
 der Stromröhre.

Innenströmung z.B. Turbine eines
 Turbopumpen



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
 Sommersemester 2011
 Fluidenergiemaschinen
 Vorlesung 3

Wasserturbine am Beispiel Kleinwasserkraft.



$$\vec{z} = -\rho(y) \vec{n} \quad P(y) = P_0 + \rho g (h - y)$$



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2011
Fluidenergiemaschinen
Vorlesung 3

Energiefluss für $\vec{t} = -p\vec{n}$, $\rho = \text{const}$ an A_1, A_2
 (kein Volutwert)

$$\int_{A_1 + A_2} \rho \left(e + \frac{u^2}{2} \right) \vec{u} \cdot \vec{n} dN = \int_{A_1 + A_2} \rho \vec{t} \cdot \vec{n} dN +$$

$$\int_{N_F} \vec{t} \cdot \vec{n} dN + \int_V \rho \vec{k} \cdot \vec{u} dV$$

$\underbrace{\int_{N_F} \vec{t} \cdot \vec{n} dN}_{P_F}$ Wellenleistung mech. Gist.

$$- \int_{N_2} \vec{q} \cdot \vec{n} dN$$



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2011
Fluidenergiemaschinen
Vorlesung 3

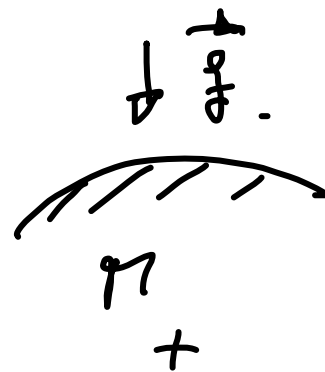
$$\int_{A_1+A_2} \rho h_{t_1} \vec{n} \cdot \vec{n} dN = P_F + \dot{Q} + \int_{V''} \vec{f} \cdot \vec{u} dV$$

$$\vec{f} = \rho \vec{h} \quad \text{Volumenkraft}$$

$$\vec{h} \quad \text{Massenkraft} \quad \vec{h} = \vec{g} = -g \vec{e}_z$$

$$\rho v (h_{t_2} - h_{t_1}) = P_F + \dot{Q}$$

$$\text{für } \vec{f} = 0$$



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2011
Fluidenergiemaschinen
Vorlesung 3

Weg zur Lösung der Volumenkräfte

Wenn die Volumenkraft \vec{f} ein Potential ψ hat, mit

$$-\nabla\psi = \vec{f}, \text{ dann}$$

lässt sich das Volumenintegral über die Körper Ω in ein Oberflächenintegral wandeln.

\vec{f} z.B. $\vec{f} = \rho \vec{h} = -\rho g \vec{e}_z$

$$\leadsto \psi = \rho g z (+ \text{const})$$

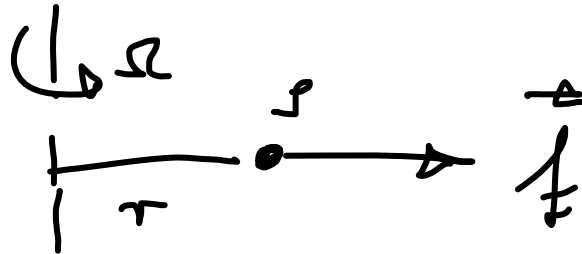


Potential der Zentrifugalkraft

$$\vec{f} = \rho r \Omega^2 \vec{e}_r$$

$$\psi = -\frac{\rho}{2} r^2 \Omega^2 (+ \text{const})$$

} in zylind.
Koordinat.



$$\int_V \vec{f} \cdot \vec{u} dV = \int_V -\nabla \psi \cdot \vec{u} dV = \int_V \rho - \psi \vec{u} \cdot \vec{u} dV$$

Satz von Gauss.

für $\frac{D\rho}{Dt} = 0$.



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2011
Fluidenergiemaschinen
Vorlesung 3

Satz von Gauß

$$\int_V \nabla \cdot \vec{\phi} dV = \oint_{S'} \vec{\phi} \cdot \vec{n} dS'$$

Umschreiben der Div. S.d.

$$\int_V \nabla \cdot (\psi \vec{u}) dV = \int_V \nabla \psi \cdot \vec{u} + \psi \nabla \cdot \vec{u} dV$$

≡ 0 für $\frac{D\psi}{Dt} = 0$.

$$= \int_{S'} \psi \vec{u} \cdot \vec{n} dS'$$

Test in Indexnotation.

$$\frac{\partial}{\partial x_i} (\psi u_i) = \underbrace{\frac{\partial \psi}{\partial x_i}}_{\nabla \psi \cdot \vec{u}} u_i + \psi \frac{\partial u_i}{\partial x_i}$$



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2011
Fluidenergiemaschinen
Vorlesung 3



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2011
Fluidenergiemaschinen
Vorlesung 3

$$\int_V \rho \vec{h} \cdot \vec{u} dV = \oint_{\substack{S=A_1+A_2+ \\ S_0+S_1}} -\psi \vec{n} \cdot \vec{h} dS - \int_V \psi \nabla \cdot \vec{u} dV$$

$\underbrace{\hspace{10em}}_{\equiv \sigma}$ für
 inkompressible
 Ström.

Spezialfall $\frac{D\psi}{Dt} = 0$.

$$\rho \Delta \left(\frac{p}{\rho} + \frac{u^2}{2} + e + \psi \right) = \rho_{\text{eff}} + Q$$

Für den inkompressiblen Spezialfall

$$\dot{m} = \rho \dot{V} \quad (\dot{V} \equiv Q)$$

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

$$\dot{V} \Delta \left(\rho + \rho \frac{u^2}{2} + \rho \psi \right) + \dot{V} \rho \Delta e = \dot{P}_F + \dot{Q}$$

(CAT)

Definition des hydraulischen Wirkgrades
für eine Arbeitsmaschine.

$$\eta := \frac{\dot{V} \Delta \left(\rho + \rho \frac{u^2}{2} + \rho \psi \right)}{\dot{P}_F}$$



Eingesetzt in die erste WS

$$P_A \cdot z = \dot{V} \Delta P_e \quad \Downarrow$$

$$P_e := p + \frac{\rho u^2}{2} + \rho \psi \quad \text{Totaldruck.}$$

Umschreiben

$$z := \frac{P_F}{\dot{V} \Delta P_e} \approx \frac{P_F}{z} = \dot{V} \Delta P_e \quad \Downarrow$$



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2011
Fluidenergiemaschinen
Vorlesung 3

Der Lyda line Viskosität ist ein dimensionsloses Maß für die Viskosität.

Arbeitsmaschine

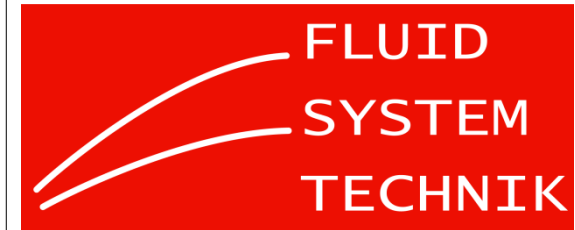
$$P_F = \dot{V} \Delta P_e + \dot{P}_V \\ = c_S \dot{V} \Delta T$$

$$\underbrace{1 - \eta}_{\text{„Ineffizienz“}} = \frac{P_V}{P_F}$$

„Ineffizienz“



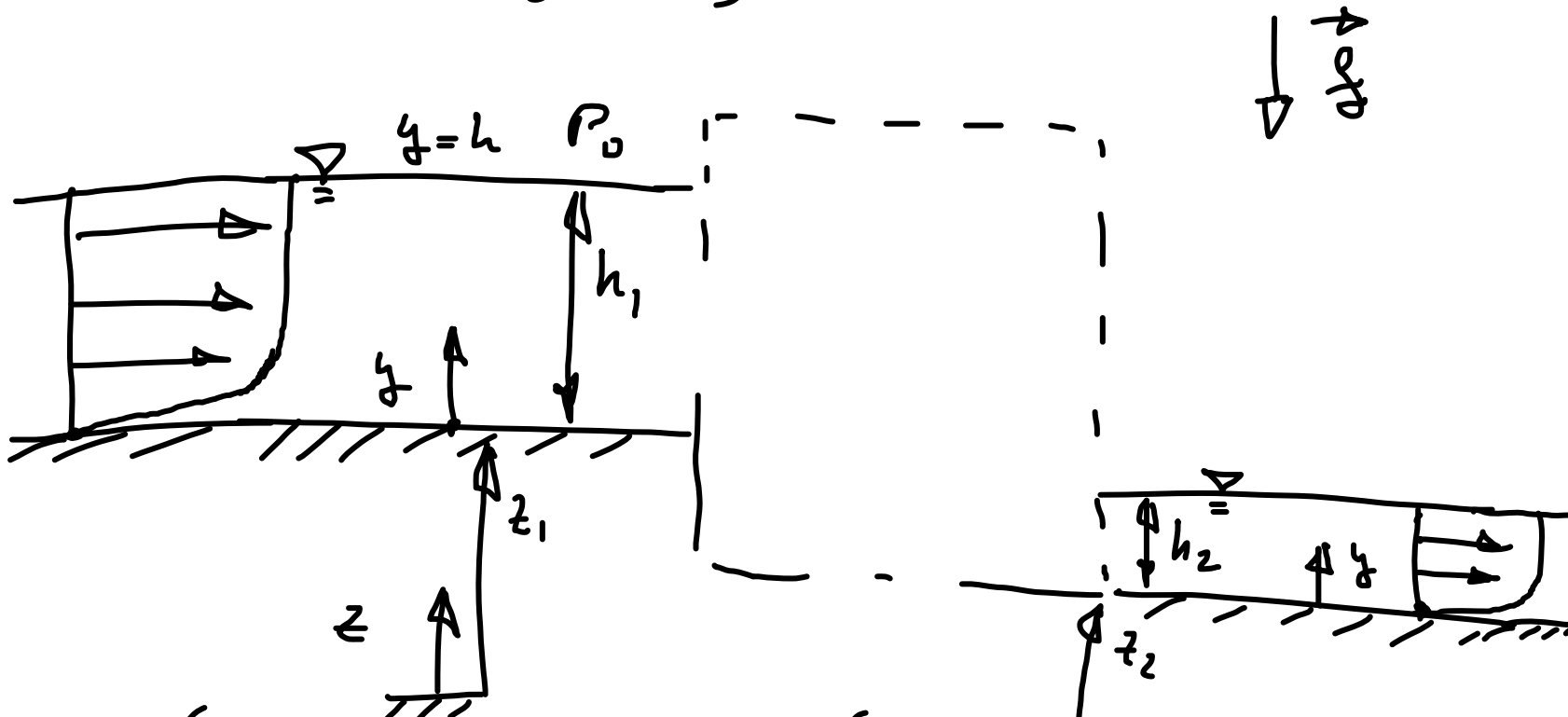
TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2011
Fluidenergiemaschinen
Vorlesung 3

Zurück zur Navier-Stokes

$$p(y) = p_0 + \rho g (h - y)$$



$$\underbrace{\left(h_1 + \frac{\alpha_1}{2g} + z_1 \right)}_{H_1} - \underbrace{\left(h_2 + \alpha_2 \frac{u_2^2}{2g} + z_2 \right)}_{H_2} = \underbrace{\frac{p}{\rho g}}_{H_T} + \underbrace{\frac{e_2}{\rho g}}_{h_v}$$



$$H_1 - H_2 = H_T + h_L$$
$$= \frac{1}{\eta} H_T,$$

mit

$$\eta = \frac{1}{1 + \frac{h_L}{H_T}}$$



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2011
Fluidenergiemaschinen
Vorlesung 3