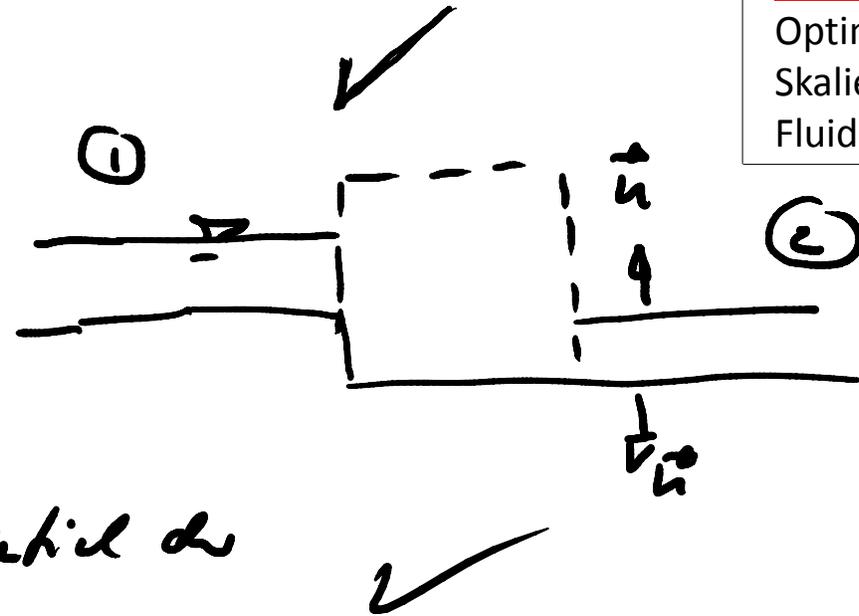




1. NS für ein Control

① $\frac{\partial}{\partial t} = 0$

② 1, 2 ist die Strömung ausgeföhrt



③ $\vec{q} = -\nabla \psi$ ψ ist das Potential der Spezif. Solen.

④ $\vec{q} \cdot \vec{n} = -\lambda \frac{\partial T}{\partial h} \approx 0$ am $\sqrt{\quad}$



1.

$$\int_{A_1, A_2} \rho \left(\frac{u^2}{2} + e \right) \vec{u} \cdot \vec{n} dS = \underbrace{\int_{S_w} \vec{t} \cdot \vec{n} dS}_{\text{Wellenleist}} + \int_{A_1, A_2} -p \vec{n} \cdot \vec{u} dS +$$

$$+ \int_V -\rho \nabla \psi \cdot \vec{u} dV - \int_{S_{||}} \vec{q} \cdot \vec{n} dS.$$

$$\vec{q} = -\lambda \nabla T \approx \sigma \frac{dT}{dn}$$

Herleitung des Volumensatzes $\nabla \cdot \vec{s} = -\frac{\partial \rho}{\partial t}$ aus der Fließgleichung.

$$\int_V -\rho \nabla \psi \cdot \vec{n} dV = \int_V -\nabla \cdot (\rho \psi \vec{n}) dV + \int_V \psi \nabla \cdot (\rho \vec{n}) dV$$

↑
Produkt

= $\vec{n} \cdot () dS$
Gauß

~~$$\int_V \psi \nabla \cdot (\rho \vec{n}) dV = \int_{S'} -\rho \psi \vec{n} \cdot \vec{n} dS$$~~

= $-\frac{\partial \rho}{\partial t} = 0$ für $\frac{\partial \rho}{\partial t} = 0$.

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho \vec{n}) \stackrel{!}{=} 0 \quad \text{Kontinuität in differentieller Form.}$$

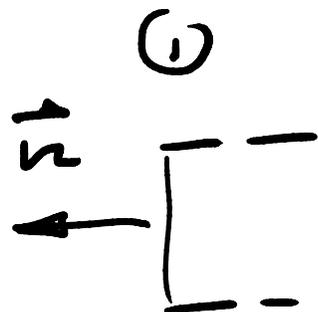




$$\int_{A_1, A_2} \rho \left(\underbrace{\frac{u^2}{2} + e + \frac{p}{\rho} + \psi}_{h_z \text{ Totdruck/Lehrer}} \right) \vec{n} \cdot \vec{n} dS = \int_{S_w} \vec{t} \cdot \vec{n} dS = \int_{S_w} \tau \cdot \vec{e}_y dS$$

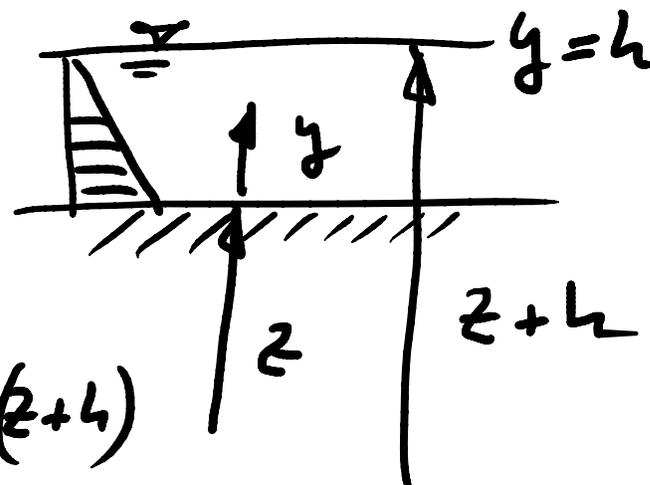
$$\vec{M}_w \cdot \vec{\Omega} := -\dot{P}_T + \dot{Q}$$

Definition, die nur hier sinnvoll ist.



Speziell bei offenen Reservoiren

$$\left. \begin{aligned} \psi &= g(z+y) \\ \frac{p}{\rho} &= (h-y)g \end{aligned} \right\} + = g(z+h)$$





Definition

$$P_T := - \int_{\Sigma_U} \vec{u} \cdot \vec{e} \, dS := \rho Q g H_T$$

$$H_T := \frac{P_T}{\rho Q g}$$

Gefälle über die Turbinen.

$$h_L := \frac{e_2 - e_1}{g}$$

Zunahme der inneren Energie erfolgt durch Dissipation (Flüssigkeitsreibung)

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

h_L Verlust an Höhe durch Dissipation.



$$E := h + \frac{u^2}{2g} \quad \text{"spez. Energie"}$$

$$H := h + \frac{u^2}{2g} + z \quad \text{"abs. Energie"}$$

$$H_1 - H_2 = H_T + h_L \quad \leftarrow = \frac{H_T}{\rho g}$$

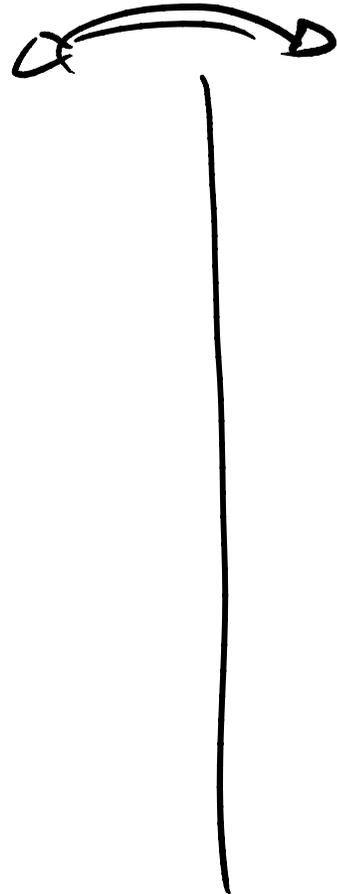
$$\Leftrightarrow \int_{A_1, A_2} \rho \left(\frac{u^2}{2} + \frac{p}{\rho} + \psi + e \right) \vec{u} \cdot \vec{n} dS = -P_T$$

$\underbrace{\hspace{10em}}_{h_t} \quad \underbrace{\hspace{10em}}_{c_T} \quad \bar{T} := \frac{1}{Q} \int T u dS$

$$\hat{=} \dot{m} (h_{t2} - h_{t1}) - P_T + \dot{Q}$$
$$\frac{1}{\rho g}$$

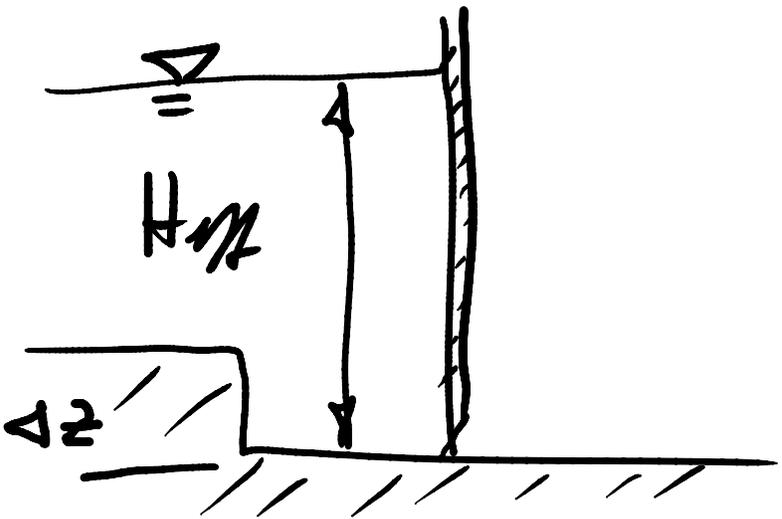
Σερίνα Hydraulik

$$H_1 - H_2 = \frac{H_T}{2}$$

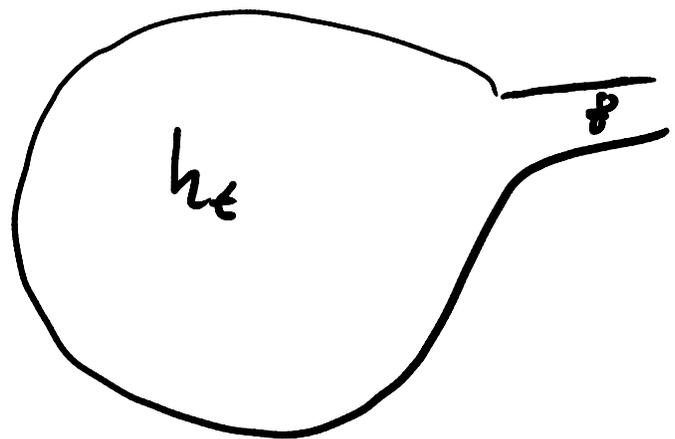


$$h_{\epsilon_2} - h_{\epsilon_1} = \frac{P_r}{\rho g} + \frac{Q}{\rho g} + \dots + \epsilon_1$$

↑
+ ... \epsilon_1



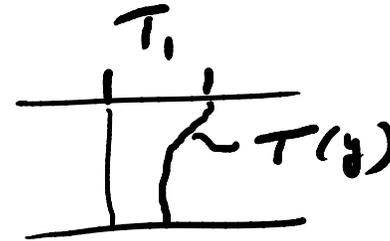
$$\epsilon_1 + \Delta z := H_T$$





$$e_2 - e_1 = c(T_2 - T_1) \quad \text{für ein Kalorien-
ideales Fluid}$$

c spez. Wärmekapazität



$$\eta := \frac{1}{1 + h_c/H_T} \stackrel{\text{1. HW}}{=} \frac{H_T}{H_1 - H_2} = 1 - \frac{h_c}{H_1 - H_2} = 1 - \frac{c \overbrace{T_2 - T_1}^{\text{Temp.}}}{\underbrace{H_1 - H_2}_{\checkmark}}$$

(+) Kostenjüngster und Kleinstverbrauch
Nennmethode um die Wirksamkeit zu bestimmen.

(-) c ist für Wasser sehr hoch und ΔT ist klein \rightarrow Nennpreis.

$$\bar{T} := \frac{1}{Q} \int T u \, dA$$



$$\frac{P_T}{\rho} = \underbrace{\rho \frac{g}{2} b}_{Q} (H_1 - H_2)$$

Sekundär Größe!

$$= \rho \frac{g}{2} b \left(H_{\text{eff}} - \underline{h_2} - \frac{g^2}{2g h_2^2} \right),$$

mit $H_{\text{eff}} = E_1 + (z_1 - z_2)$



$$P_{\text{avail}} := 2 \left(\frac{2}{5} \right)^{5/2} g^{3/2} H_{\text{eff}}^{5/2} b$$

$$\frac{C_p(q_+, h_+)}{2} := \frac{P_T/2}{P_{\text{avail}}} = \frac{1}{2} \left(\frac{5}{2} \right)^{5/2} q_+ \left(1 - h_+ - \frac{1}{2} \frac{q_+^2}{h_+^2} \right)$$

$$h_+ := \frac{h_2}{H_{\text{eff}}}$$

$$q_+ := \frac{q_2}{g^{1/2} H_{\text{eff}}^{3/2}}$$

$$\frac{C_p(M_+)}{2} = \frac{1}{2} (1 - M_+) (1 + M_+^2) \dots \quad \text{Defz.}$$

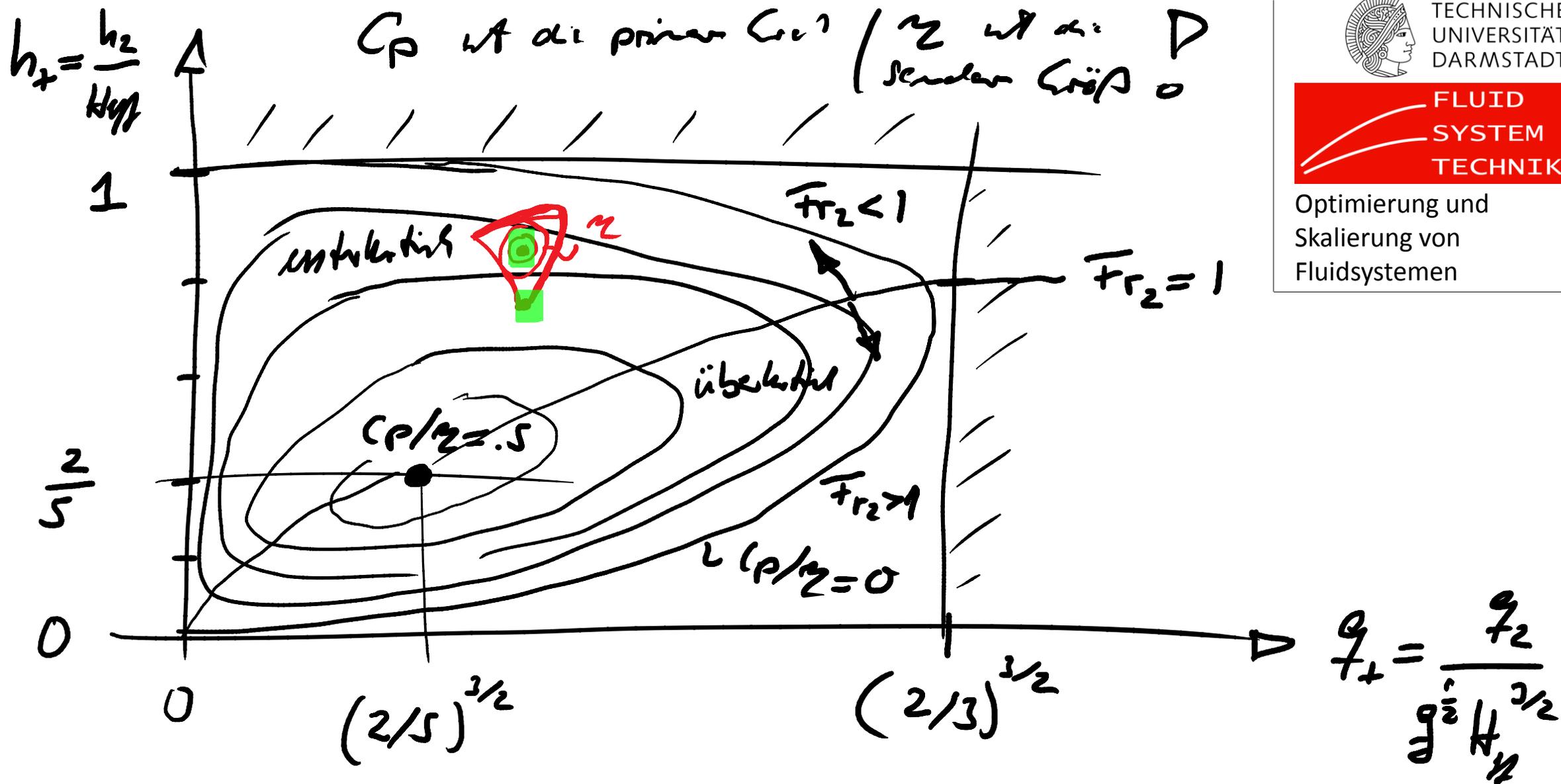
$$\frac{d(C_p/2)}{dM_+} \stackrel{!}{=} 0 \leadsto M_+ = \frac{1}{3}$$

Optimaler Betriebspunkt einer Vordruck-
pumpe in einem Rohr (ein.)

$$\nabla (C_p(q_+, h_+) / \eta) \stackrel{!}{=} 0 \quad \text{im Optiz.}$$

$$\begin{aligned} \hookrightarrow h_{+, \text{opt}} &= \frac{2}{5} \\ q_{+, \text{opt}} &= \left(\frac{2}{5}\right)^{3/2} \end{aligned} \left. \vphantom{\begin{aligned} \hookrightarrow h_{+, \text{opt}} &= \frac{2}{5} \\ q_{+, \text{opt}} &= \left(\frac{2}{5}\right)^{3/2} \end{aligned}} \right\} C_{p, \text{opt}} = \frac{1}{2} \eta$$

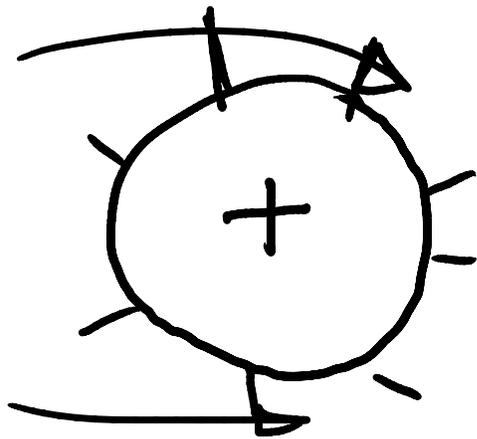




$h_+, Fr_2 \Leftrightarrow h_+, q_+$

Wasserturbine oder Wasserkraft

1.) Wasserräder \rightarrow Hydrostatische
Radialm.

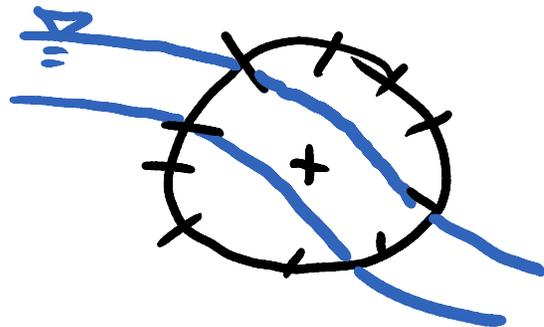


OU



Archimedische Schnecke

UW



Quantumturbine



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT



Optimierung und
Skalierung von
Fluidsystemen

Prof. Dr.-Ing. Peter Pelz
Wintersemester 2012/13
Vorlesung 8 F 110



2.) Hydrodynamische Rotation

Drehmoment = τ Moment Leonard Euler
 $\vec{M}, \vec{\Omega}$ 1756.

