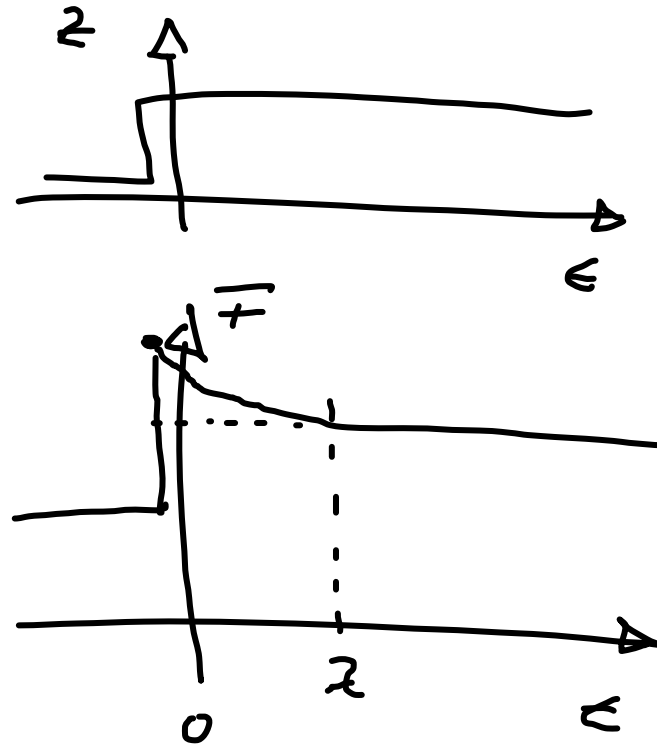
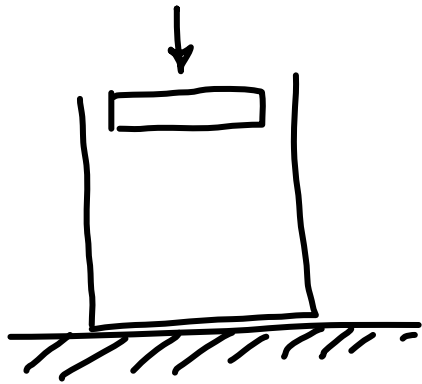


Relaxationsverhalten



lambda Relaxationszeit.

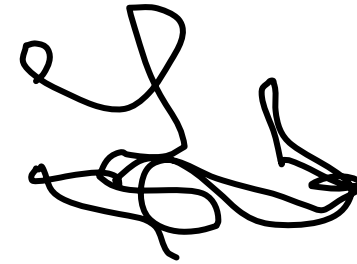
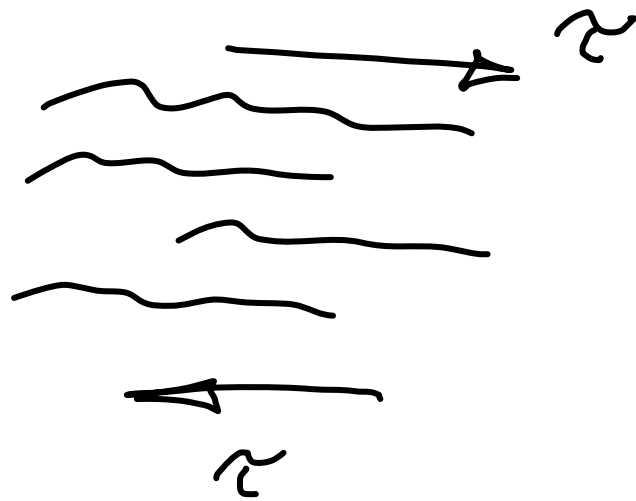
$$\lambda \sim \frac{c_v V p_0}{kA} \sim \frac{\text{Änderung der inneren Energie}}{\text{Wärmeleit.}}$$



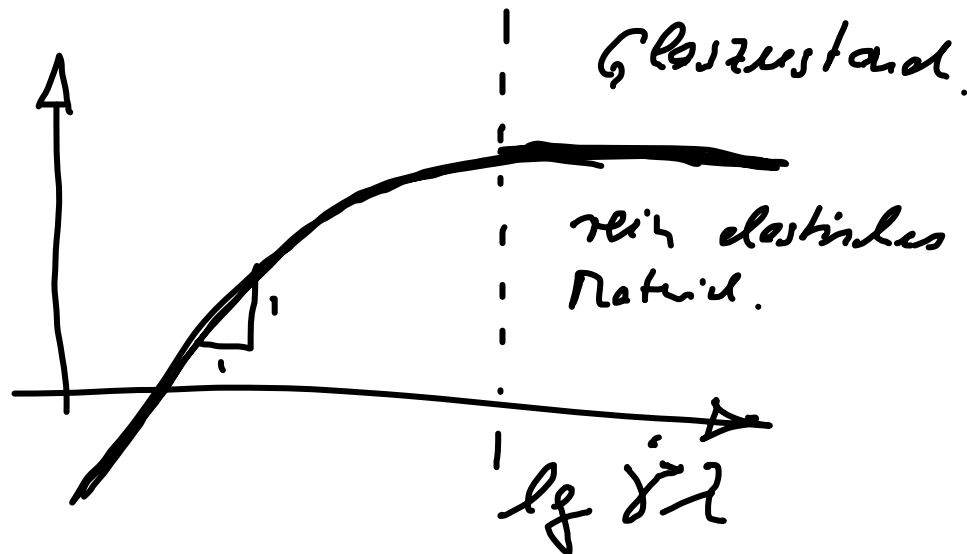
Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2010
Grundlagen der Turbo-
maschinen und Fluidsysteme
Vorlesung 15



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2010
Grundlagen der Turbo-
maschinen und Fluidsysteme
Vorlesung 15



ϵ
 $\lg \zeta$



Im Glaszustand verhält sich das Polymer elastisch.

~> Es kann zu einer Instabilität kommen, die Schmelzbruch genannt wird.

▷ Knetpresse

▷ Spritzgießerei

▷ Extrusion von Polymeren.



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2010
Grundlagen der Turbo-
maschinen und Fluidsysteme
Vorlesung 15

Mit zunehmender Scherach steigt

die elastische Spannung

^
Normal

$$\underline{\underline{\sigma \sim \dot{\gamma}^2 + O(\dot{\gamma}^4)}}$$

Die Schubspannung

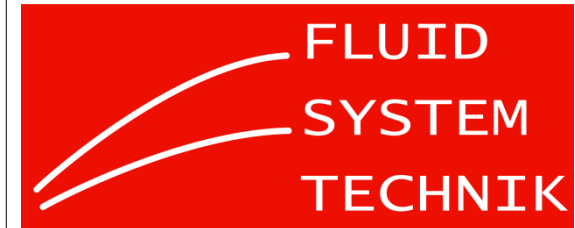
$$\underline{\underline{\tau \sim \dot{\gamma} + O(\dot{\gamma}^3)}}$$

Die Normalspannung σ ist eine gerade Funktion
von $\dot{\gamma}$

Die Schubspannung τ ist eine ungerade Funktion
von $\dot{\gamma}$



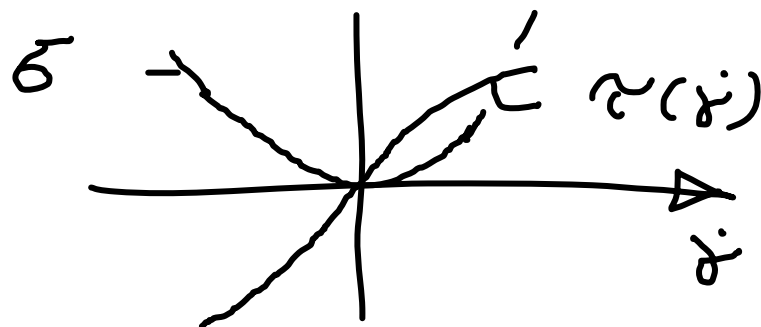
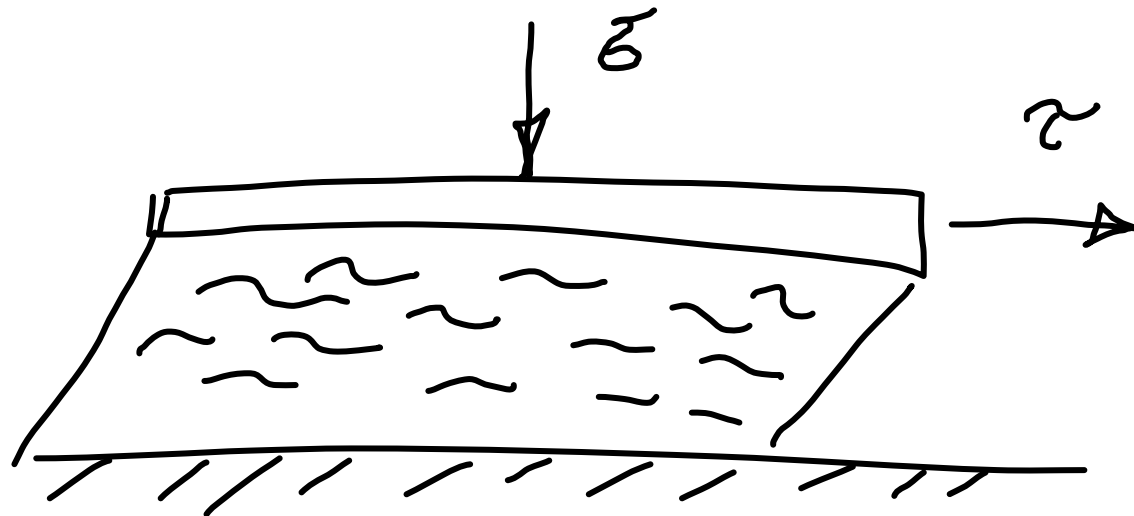
TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2010
Grundlagen der Turbo-
maschinen und Fluidsysteme
Vorlesung 15



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2010
Grundlagen der Turbo-
maschinen und Fluidsysteme
Vorlesung 15



$$\sigma = \nu_0 \dot{\gamma}^2 + \dots$$
$$\tau = \eta \dot{\gamma} + \dots$$

Weissenbergzahl $We := \frac{\sigma}{\tau} = \frac{\nu_0}{\eta} \dot{\gamma}$

$\dot{\gamma} \uparrow$ $We \uparrow$

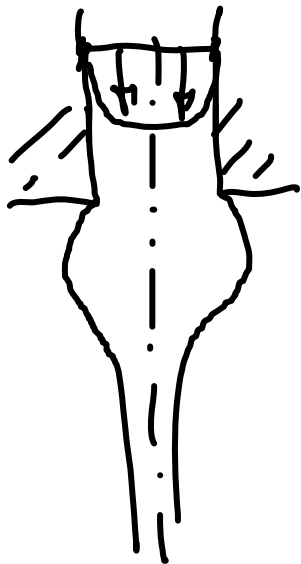


ν_{10} enter Normalspannungswahlzeit
Materialkonstante

η Viskosität Materialkonstante.

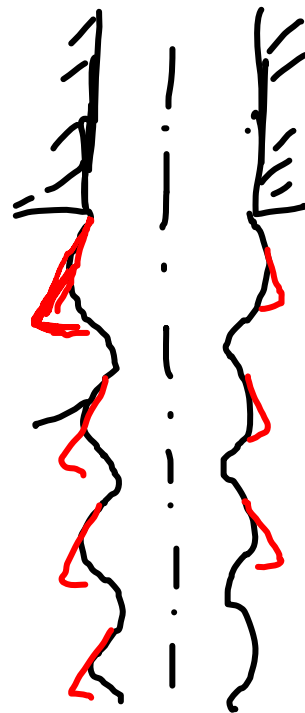
Stick-Slip
am der Wand.

$We < We_{krit}$



Periodische
Druckmen-
säue.

$We \approx We_{krit}$



$We > We_{krit}$



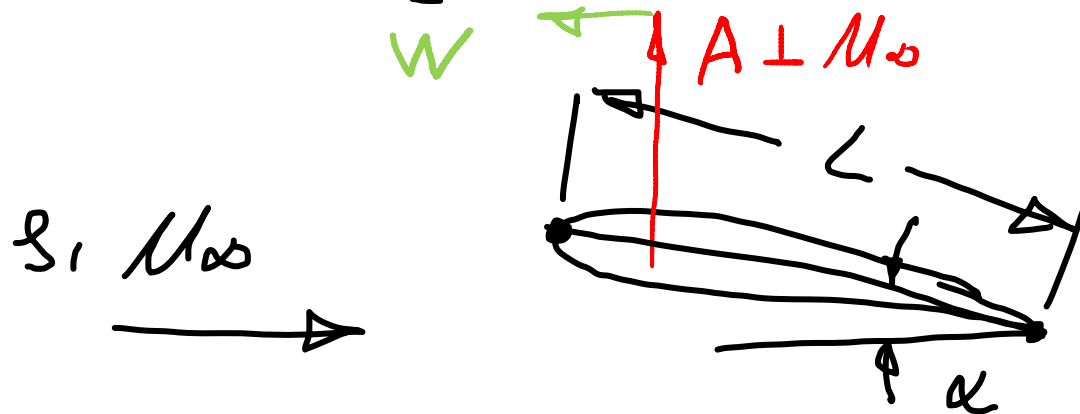
Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2010
Grundlagen der Turbo-
maschinen und Fluidsysteme
Vorlesung 15

Zweites Beispiel für Tragwert

Auftriebsbeiwert eines Tragflügels

$$C_A := \frac{A}{\frac{\rho}{2} M_\infty^2 L}$$

$$C_W := \frac{W}{\frac{\rho}{2} M_\infty^2 L}$$



Dimensionsanalyse

$$A = A(\rho, M_\infty, L, z, \alpha)$$



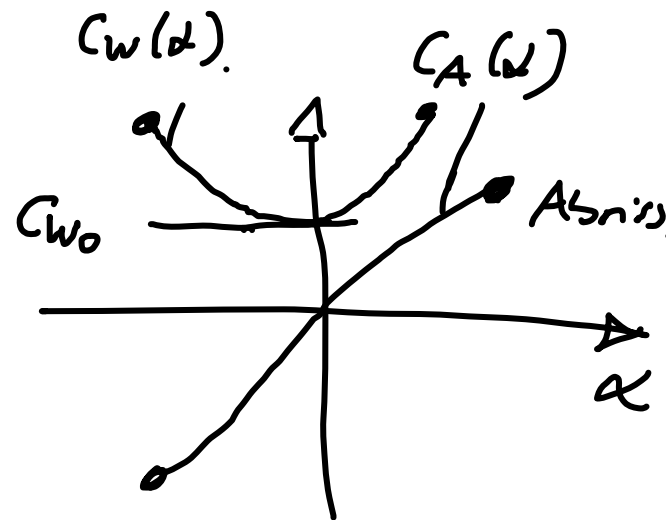


$$W = W(\rho, \mu_0, L, \nu, \alpha)$$

Ergebnis der Dimensionen

$$C_A = C_A(Re, \alpha)$$

$$C_W = C_W(Re, \alpha)$$



$$Re := \frac{\mu_0 L \rho}{\nu}$$

Gedankenexperiment.

$$C_A = C_{A0} \alpha + \sigma(\alpha^3)$$

$$C_W = C_{W0} + \sigma(\alpha^2).$$



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2010
Grundlagen der Turbo-
maschinen und Fluidsysteme
Vorlesung 15

Zusammenhang zwischen C_W und C_A ?

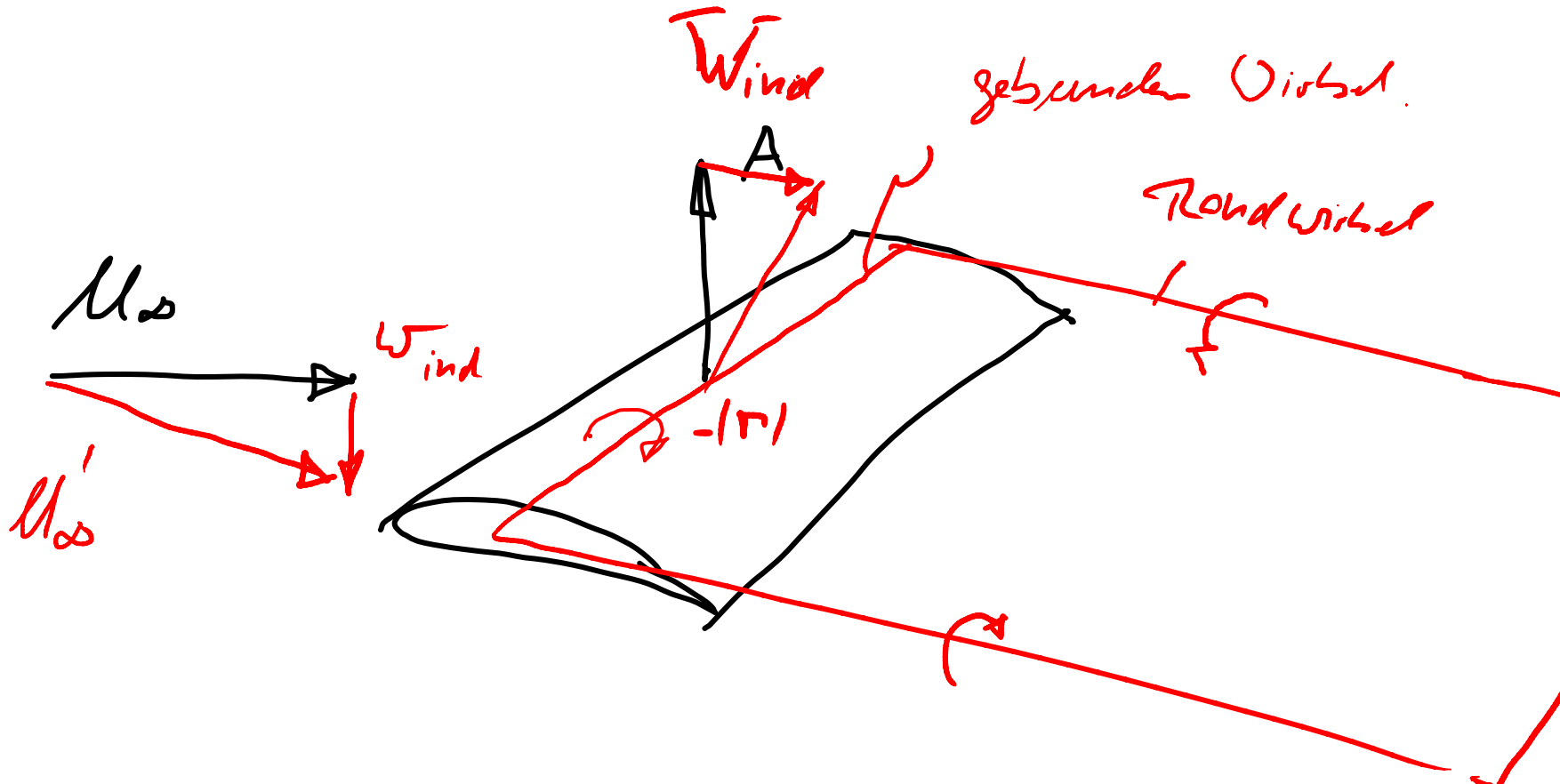
$$C_W = C_{W0} + \underbrace{\zeta}_{C_{W_{ind}}} C_A^2$$

Prandtl'sche
Tropfenplattentheorie.

$$C_{W_{ind}} = \zeta C_A^2 \quad \text{induziert Widerstand.}$$



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2010
Grundlagen der Turbo-
maschinen und Fluidsysteme
Vorlesung 15



$$A = -\rho M_\infty \Gamma$$

Kutta-Joukowski

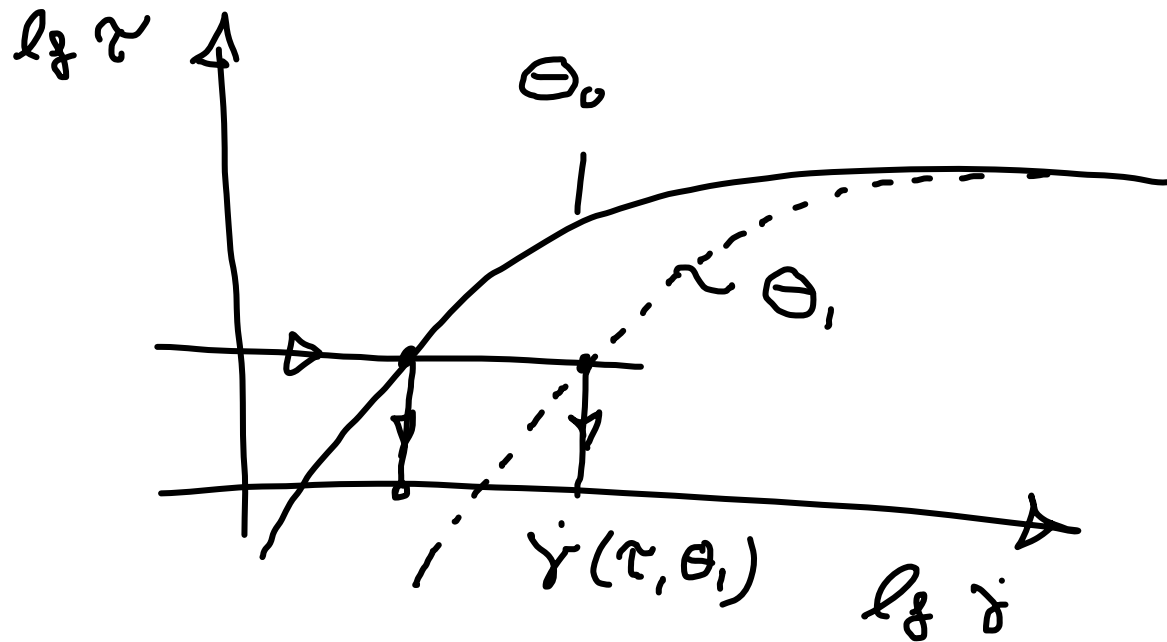
Literatur: Spurk



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2010
Grundlagen der Turbo-
maschinen und Fluidsysteme
Vorlesung 15



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2010
Grundlagen der Turbo-
maschinen und Fluidsysteme
Vorlesung 15



$$\dot{\gamma}(\tau, \theta_0)$$

$$\dot{\gamma}(\tau, \theta) \lambda(\theta) = \text{const.}$$

$$\leadsto \frac{\dot{\gamma}(\tau, \theta_1)}{\dot{\gamma}(\tau, \theta_0)} = \frac{\lambda(\theta_0)}{\lambda(\theta_1)} = a_T$$

07.06.2010 $a_T \hat{=}$ Temperaturveränderungsfaktor.

Teilkristalline Polymer (PET, PP, PA, ...)

$$a_T = \exp \left[- \frac{E_0}{R} \left(\frac{1}{\Theta_1} - \frac{1}{\Theta_0} \right) \right]$$

Arrhenius Beziehung. E_0 Aktivierungsenergie
 R allgemeine Gaskonstante.

Amorphe Polymer (Glas, Gummi, ...)

$$a_T = \exp \left[\frac{-C_1 (\Theta_1 - \Theta_0)}{C_2 + \Theta_1 - \Theta_0} \right]$$

WLF - Beziehung Williams - Gold - Ferry.



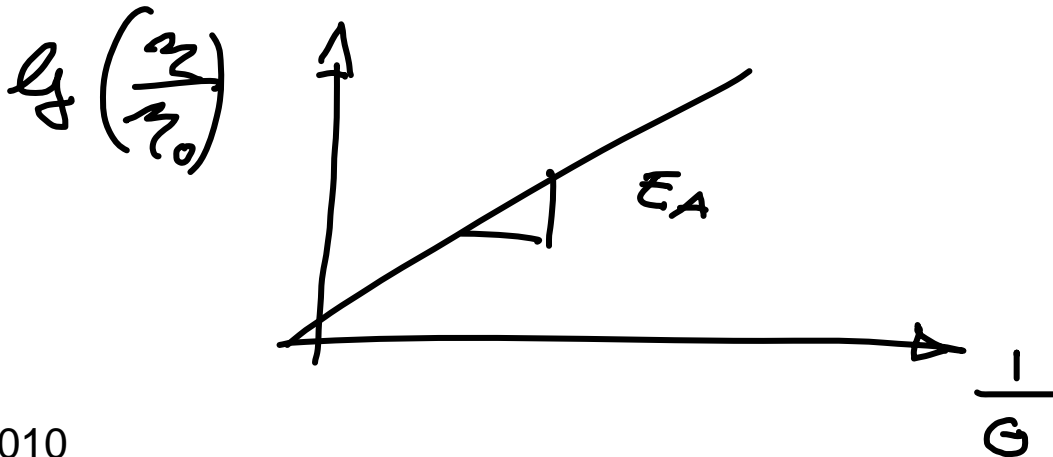
Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2010
Grundlagen der Turbo-
maschinen und Fluidsysteme
Vorlesung 15

Einfacher Test:

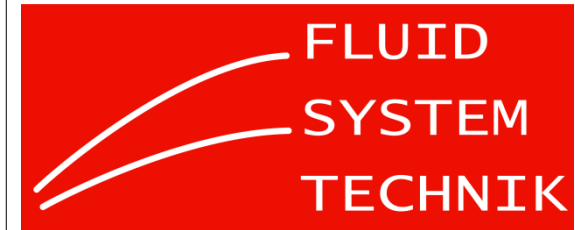
$$\eta(\theta), \quad K(\theta)$$

Voraussetzung $\eta(\theta) \sim \eta_0 \exp\left[-\frac{E_A}{R\theta}\right]$

$$\lg \frac{\eta(\theta)}{\eta_0} = -\frac{E_A}{R\theta}$$



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2010
Grundlagen der Turbo-
maschinen und Fluidsysteme
Vorlesung 15

Bernoulli Gleichung und hydraulische
Induktivität.

Bisher Impulsatz für eine Stromröhre.

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

$$\frac{D}{Dt} \int_{V(t)} \rho \vec{u} dV = \int_{S'} \vec{t} dS' + \int_V \rho \vec{h} dV$$

$$\frac{D}{Dt} \int_m \vec{u} dm = \int_{S'} \vec{n} \cdot \vec{T} dS' + \int_V \rho \vec{h} dV$$



$$\int_m \frac{D\vec{m}}{Dt} dm = \int_V \operatorname{div} \underline{\underline{T}} dV + \int_V \rho \vec{h} dV$$

$$\int_V \left(\rho \frac{D\vec{m}}{Dt} - \operatorname{div} \underline{\underline{T}} - \rho \vec{h} \right) dV = 0$$

V ist beliebig. \Rightarrow Integrand muß verschwinden.

$$\rho \frac{D\vec{m}}{Dt} = \operatorname{div} \underline{\underline{T}} + \rho \vec{h}$$

$\hat{=}$ Masse \times Beschleunigung = Kraftdifferenz über das Teil.

Cauchy-Gleich.
 $\hat{=}$ Impulsnetz für ein materielles Teilchen.



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2010
Grundlagen der Turbo-
maschinen und Fluidsysteme
Vorlesung 15



$$\vec{T} = -\rho \vec{T}$$

Reibungsvor Flüssigkeit.

$$\rho \frac{D\vec{u}}{Dt} = -\nabla p + \rho \vec{h}$$

Euler-Gleich.

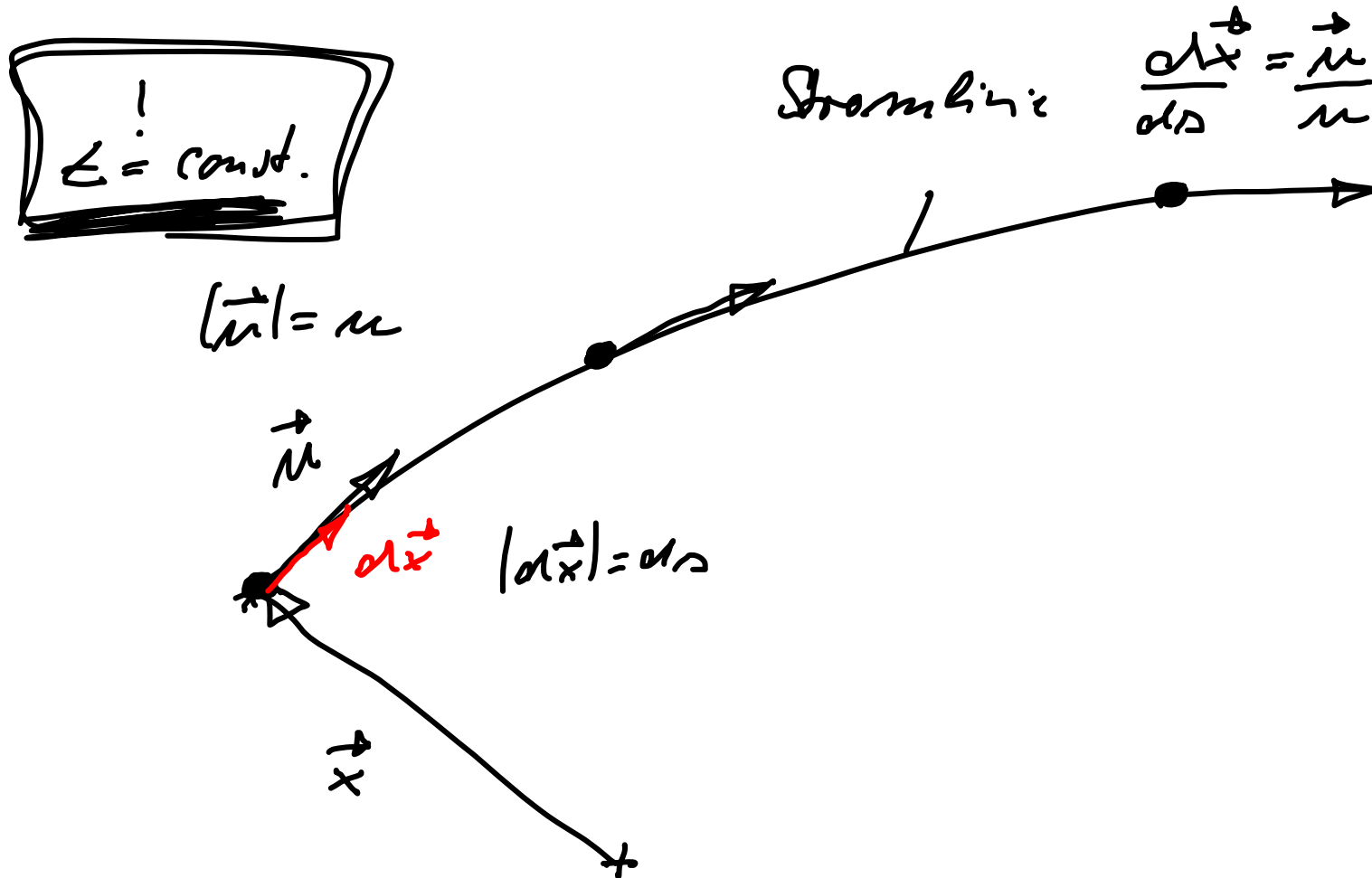
$$\vec{T} = -\rho \vec{T} + \vec{P}, \quad \vec{P} = 2\zeta \vec{E}$$

$$\vec{E} = \frac{1}{2} (\nabla \vec{u} + \nabla \vec{u}^T)$$

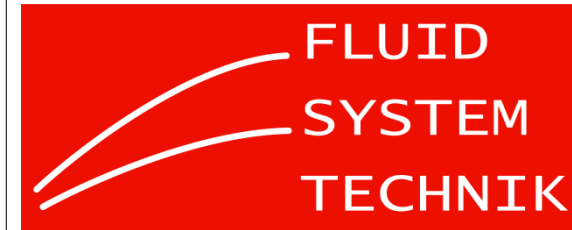
$$\rho \frac{D\vec{u}}{Dt} = -\nabla p + \rho \vec{h} + \nabla \cdot (\zeta \nabla \vec{u})$$

Navier-Stokes-Gleich.

Bernoulli'sche Gleichung ist das Integral der Euler'schen Bewegungsgleichung.



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2010
Grundlagen der Turbo-
maschinen und Fluidsysteme
Vorlesung 15



$$\frac{D\vec{u}}{Dt} = -\frac{1}{\rho} \nabla p + \vec{h}$$

$$\frac{\partial \vec{u}}{\partial t} + \vec{u} \cdot \nabla \vec{u} = -\frac{1}{\rho} \nabla p - \nabla \psi \quad | \cdot d\vec{x}$$

$$\frac{\partial u}{\partial t} dx + d\left(\frac{u^2}{2}\right) = -\frac{dp}{\rho} - d\psi$$

$$\int \frac{\partial u}{\partial t} dx + \int d\left(\frac{u^2}{2}\right) + \int \frac{dp}{\rho} + \int d\psi = 0$$

totale Differential, d.h.
unabhängig von Interaktion.

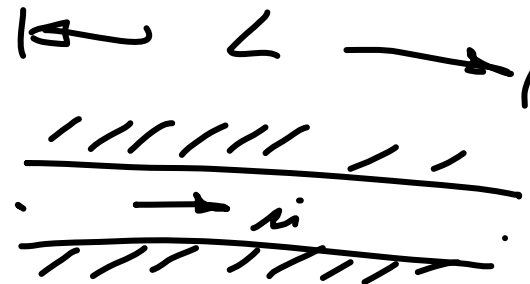


$$\int \frac{\partial M}{\partial t} ds + \frac{u^2}{2} + \psi + \int \frac{dp}{\rho} = \text{const}$$

Benoulli Konstante.

Benoulli Gleich.

$$\int \frac{\partial M}{\partial t} ds \sim \rho u L$$



$$P_1 - P_2 = \rho u^2$$

$$M_1 - M_2 = \frac{dM}{dt}$$

