

# Kontingleichung für eine Stromröhre

$$\int_0^L \frac{\partial}{\partial t} (\rho A) ds - \dot{m}_1 + \dot{m}_2 = \sigma.$$

Ziel:  $\frac{\partial \rho}{\partial t}$  —  $\frac{\partial \rho}{\partial t}$   
 $\frac{\partial A}{\partial t}$  —  $\frac{\partial \rho}{\partial t}$  } Dichte, Fläche  
desel. Querschn.  
erhalten.



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz  
Sommersemester 2011  
Grundlagen der Turbo-  
maschinen und Fluidsysteme  
Vorlesung 8



$$\frac{\partial}{\partial t}(\rho A) = \frac{\partial \rho}{\partial t} A + \rho \frac{\partial A}{\partial t}$$

$$= \frac{\partial \rho}{\partial p} \frac{\partial p}{\partial t} A + \rho \frac{\partial A}{\partial p} \frac{\partial p}{\partial t}$$

$$= \frac{\partial p}{\partial t} \rho A \left( \underbrace{\frac{1}{\rho} \frac{\partial \rho}{\partial p}}_{\text{Zugang über Zustandsänderung}} + \underbrace{\frac{1}{A} \frac{\partial A}{\partial p}}_{\text{Elastizität}} \right)$$

Zugang  
über Zustands-  
änderung

Elastizität

$\frac{\partial \rho}{\partial p}$

oder

$\frac{\partial A}{\partial p}$ ,

Wenn die Wand  
Messbar ist

$$= \frac{\partial p}{\partial t} \rho A K_{eff}$$

Effektive Nachschubwert der Stromrohre  
setzt sich additiv aus einem  
thermodynamischen Anteil

$$\mathcal{K}_S := \frac{1}{\rho} \frac{\partial \rho}{\partial p} ; \quad [\mathcal{K}_S] = \frac{L^2}{F}$$

und einen elastostatische Anteil

$$\mathcal{K}_A := \frac{1}{A} \frac{\partial A}{\partial p}$$

Zusammen.

$$\mathcal{K}_{eff} := \mathcal{K}_S + \mathcal{K}_A.$$



Einsetzung in Navier:

$$\int_0^L \frac{\partial p}{\partial t} \rho A \kappa_{eff} ds - \dot{m}_1 + \dot{m}_2 = 0$$

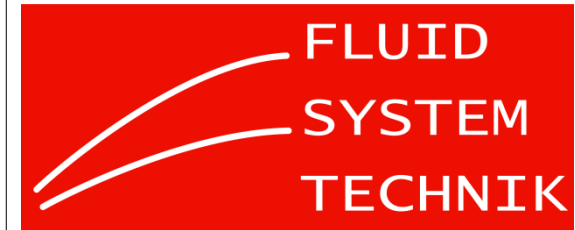
Zwei Spezialfälle

1) 0D - Spezialfall (Hydrostatik)

2) 1D - Spezialfall (Wellenausbreitung)



TECHNISCHE  
UNIVERSITÄT  
DARMSTADT



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz  
Sommersemester 2011  
Grundlagen der Turbo-  
maschinen und Fluidsysteme  
Vorlesung 8

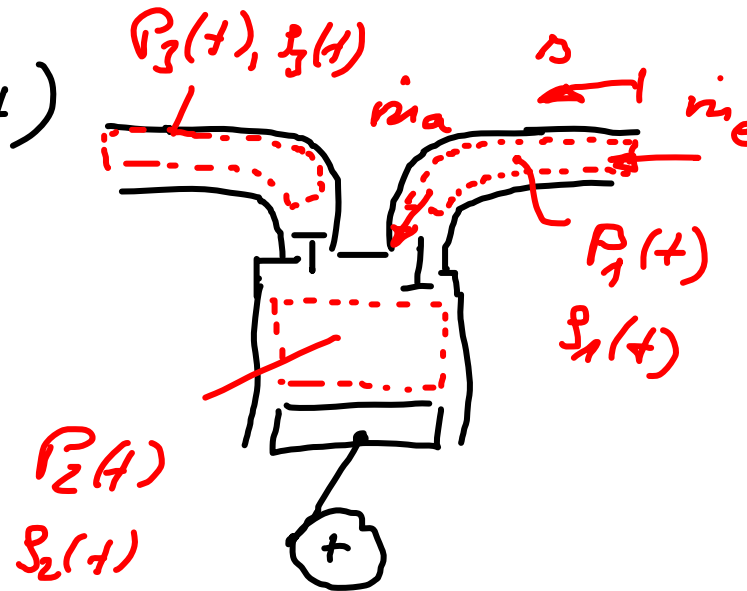
# Zu 1) Hydrostatik

## Was ist Hydrostatik?

Alle thermodynamische Größen  
(Druck, Dichte) sind homogen im Raum  
und sind nur von der Zeit abhängig.

$$P(t); \rho(t)$$

z.B. Verbrennungsmotor.



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz  
Sommersemester 2011  
Grundlagen der Turbo-  
maschinen und Fluidsysteme  
Vorlesung 8

Kontinggleichung für die hydrostatische Spezialfall

allg. 
$$\int_0^L \frac{\partial P}{\partial x} SA \overset{K_{Hy}}{dx} - \dot{m}_1 + \dot{m}_2 = 0$$

spez 
$$\frac{dP}{dt} \overset{K_{Hy}}{V} - \dot{m}_1 + \dot{m}_2 = 0$$

$$\frac{dP}{dt} \underbrace{V K_{Hy}}_{C_H} - \dot{V}_1 + \dot{V}_2 = 0$$

Druckaufbaugleichung.

$C_H = V K_{Hy}$  hydraulische Kapazität



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz  
Sommersemester 2011  
Grundlagen der Turbo-  
maschinen und Fluidsysteme  
Vorlesung 8

# Analogie zur Elektrotechnik

$$I \hat{=} \dot{V}$$

elektrischer  
Strom

Volumenstrom

U

$\hat{=}$

p

elektrische  
Spannung

hydrostatische  
Druck

C

$\hat{=}$

$$C_H = V \cdot \rho$$

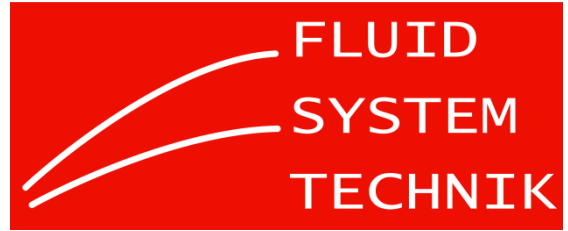
Kapazität eines Stromrohrs

Kapazität eines  
Kondensators

09.05.2011



TECHNISCHE  
UNIVERSITÄT  
DARMSTADT



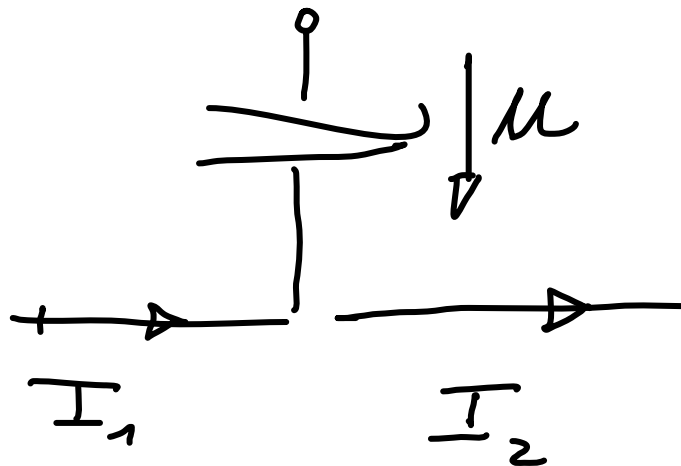
Prof. Dr. Ing. Peter Pelz  
Sommersemester 2011  
Grundlagen der Turbo-  
maschinen und Fluidsysteme  
Vorlesung 8





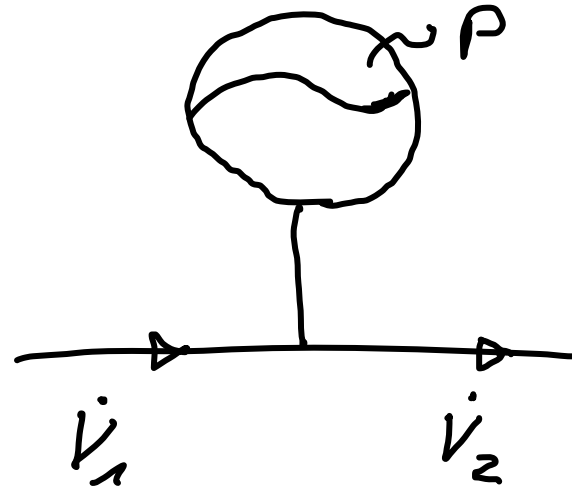
$$\frac{dM}{dt} C_V - \dot{I}_1 + \dot{I}_2 = 0$$

Kondensator



$$\frac{dP}{dt} C_H - \dot{V}_1 + \dot{V}_2 = 0$$

Druckspeicher



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz  
Sommersemester 2011  
Grundlagen der Turbo-  
maschinen und Fluidsysteme  
Vorlesung 8

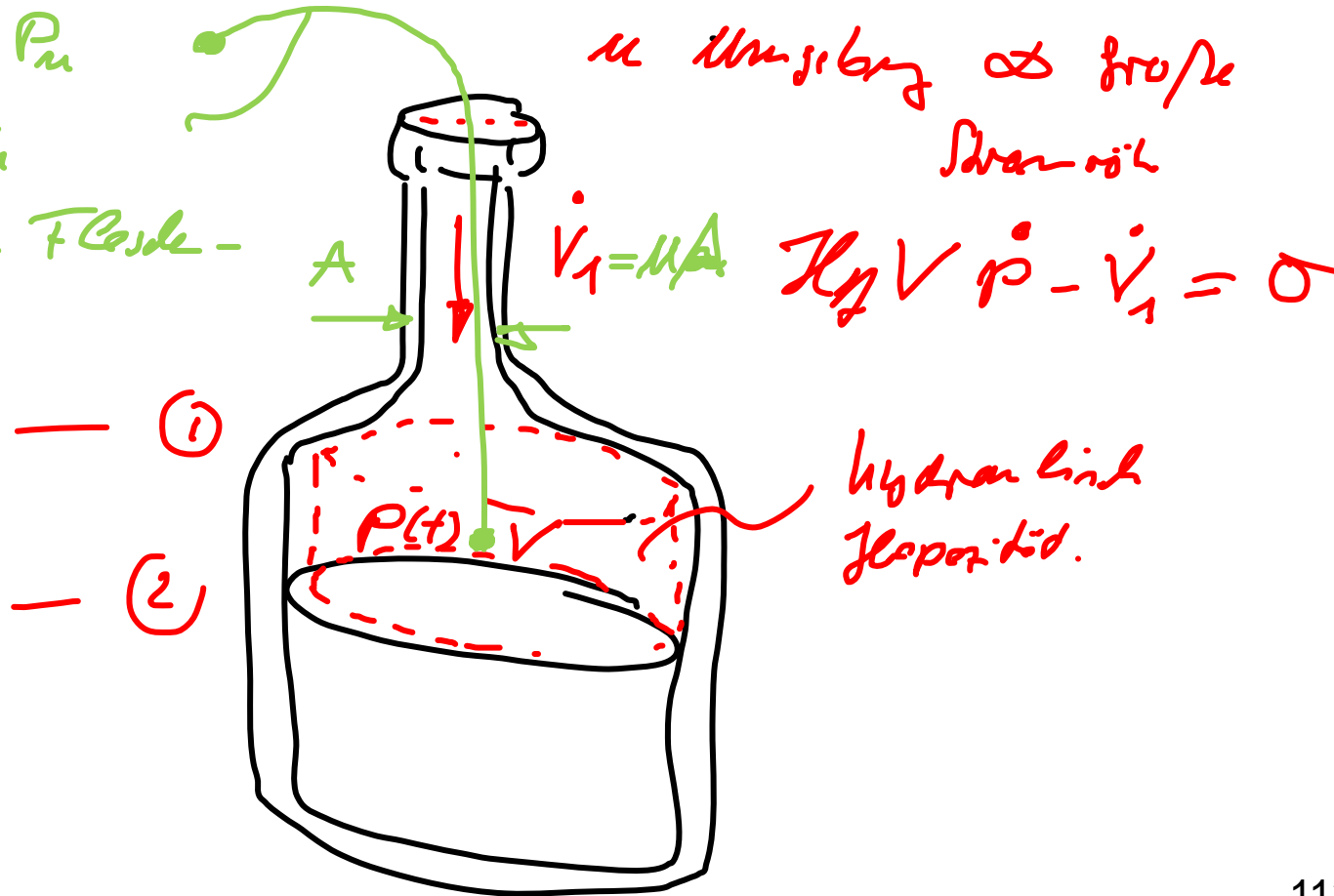


Hydraulische Kapazität  $C_H = \beta_{eff} V$

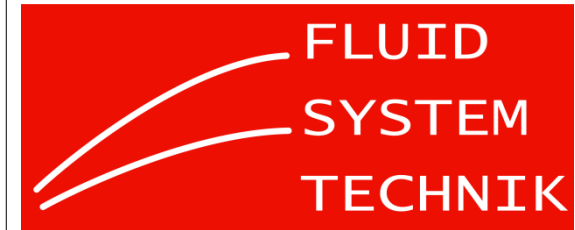
a) im System enthalten

z.B. Hochdruck | Rotweinflasche

$M \approx 0$   
 $P_u$   
 bestkennigte  
 Strömung in Flasche -  
 hols.



TECHNISCHE  
UNIVERSITÄT  
DARMSTADT



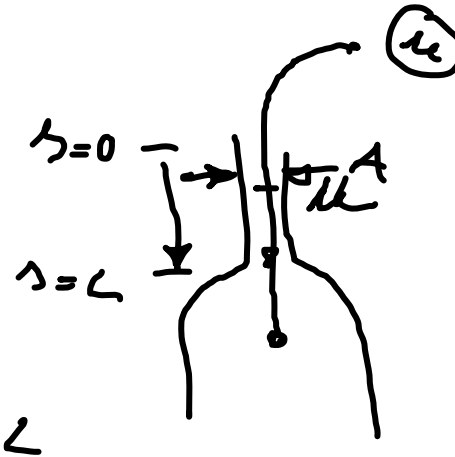
Prof. Dr. Ing. Peter Pelz  
 Sommersemester 2011  
 Grundlagen der Turbo-  
 maschinen und Fluidsysteme  
 Vorlesung 8

1. Gleichung  
Kontinuität

$$\dot{V} = \mu A$$

2. Gleichung

Bernoulli (keine Dichtänderung im Fluidum)



$$P_u = P + \int_0^L \rho \frac{\partial u}{\partial t} ds$$

$$= P + \rho g L$$

$$P_u - P = \rho g L$$

$\rho g L$  hydraulische Induktivität.





Prof. Dr. Ing. Peter Pelz  
Sommersemester 2011  
Grundlagen der Turbo-  
maschinen und Fluidsysteme  
Vorlesung 8

$$\begin{aligned} \dot{p} \kappa_{sp} V &= \mu A && \text{Kont.} \\ p_u - p &= \rho L \dot{u} \left| \frac{d}{dt} \right. && \text{Bern.} \\ -\dot{p} &= \rho L \ddot{u} \end{aligned}$$

$$\ddot{u} \rho L \kappa_{sp} V + \mu A = 0$$

$$\ddot{u} + \underbrace{\frac{A}{\rho L \kappa_{sp} V}}_{\omega^2} \mu = 0$$



$$\omega = \sqrt{\frac{A}{\rho L K_{eff} V}} \quad \text{Eigenfrequenz.}$$

$$K_{eff} := \frac{1}{A} \frac{\partial A}{\partial p} + \frac{1}{\rho} \frac{\partial \rho}{\partial p}$$

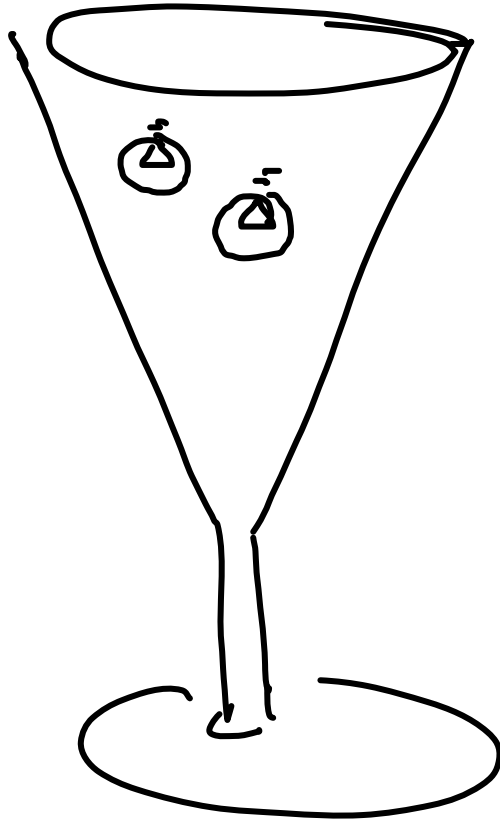
Frage: Ist die Zustandsänderung isentrop ( $s = \text{const}$ )  
oder isother ( $T = \text{const}$ )?

isentrop

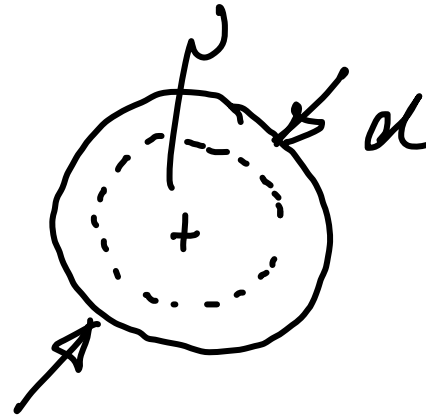
↳ typische Zeit  $\ll$  Diffusionszeit für die Temp  $\frac{L^2}{\alpha}$

isother

↳ typische Zeit  $\gg$  Diffusionszeit  $\frac{L^2 \rho c_p}{\lambda}$



isotherme Zustandsänder.

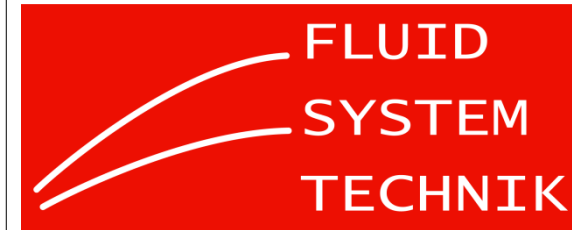


$$\frac{1}{f} \gg \frac{a}{d^2} \quad \text{isotherm}$$

$$\frac{1}{f} \ll \frac{a}{d^2} \quad \text{isotherm}$$



TECHNISCHE  
UNIVERSITÄT  
DARMSTADT



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz  
Sommersemester 2011  
Grundlagen der Turbo-  
maschinen und Fluidsysteme  
Vorlesung 8



Für den isentrope Fall gilt  
( $\Delta = \text{const}$ )

$$\frac{1}{\rho} \Rightarrow \frac{a}{c^2},$$

dann gilt die isentrope Zustandsgleichung

$\Delta = \text{const}$ :  $P = P(\rho, \Delta) = P(\rho) = C \rho^\gamma$

" const. barotrope  
Zustandsgleichung.

Isentropen-  
exponent.

$$\gamma = \frac{c_p}{c_v} = \frac{c_v + R}{c_v} = \frac{7}{5} \text{ für ein}$$

Zweiatomige Gas.



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz  
Sommersemester 2011  
Grundlagen der Turbo-  
maschinen und Fluidsysteme  
Vorlesung 8



$$\left. \begin{aligned} \kappa_{\text{eff}} &= \frac{1}{\rho} \frac{\partial \rho}{\partial p} \\ p &= c \rho^\gamma \end{aligned} \right\} \kappa_{\text{eff}} = \frac{1}{\gamma p} \quad s = \text{const.}$$

Für den isothermen Fall

$$T = \text{const} \quad p = p(s, \underset{\text{const}}{T}) = p(p) = \underset{\text{const}}{RT} \rho$$

$$\kappa_{\text{eff}} = \frac{1}{\rho} \quad T = \text{const.}$$



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz  
Sommersemester 2011  
Grundlagen der Turbo-  
maschinen und Fluidsysteme  
Vorlesung 8



Eigenfrequenz für die Rotweiskette.

$$\omega = \sqrt{\frac{A \gamma p}{S L V}}$$

$$= \sqrt{\frac{\gamma R T A}{L V}}$$

$$= a \sqrt{\frac{A}{L V}}$$



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz  
Sommersemester 2011  
Grundlagen der Turbo-  
maschinen und Fluidsysteme  
Vorlesung 8

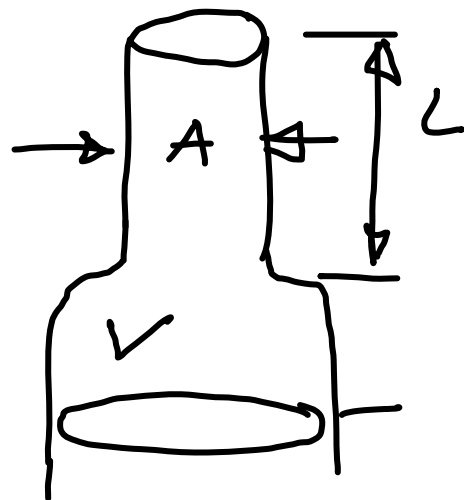


$$a = \sqrt{\gamma p / \rho}$$

Schallgeschwindigkeit  
für ein ideales Gas.

$$\omega = a \sqrt{\frac{A}{LV}}$$

Eigenkreisfrequenz des  
Helmholtzresonators.



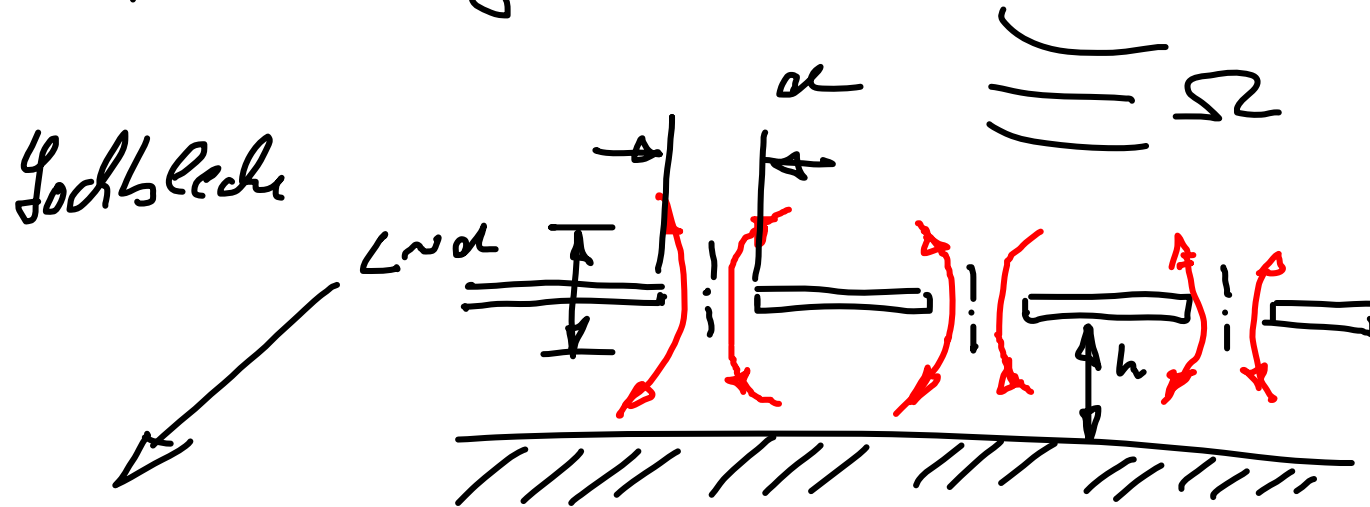
Helmholtz resonator.



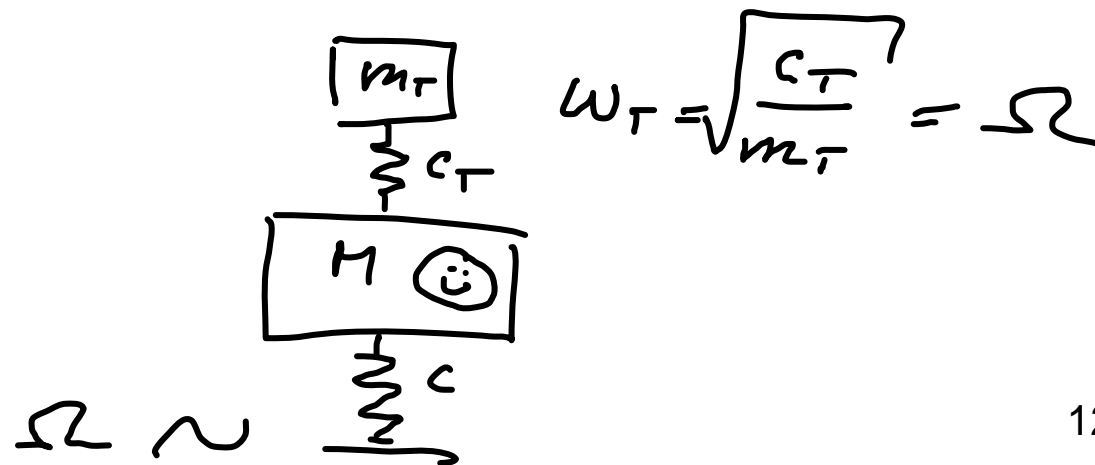
Prof. Dr. Ing. Peter Pelz  
Sommersemester 2011  
Grundlagen der Turbo-  
maschinen und Fluidsysteme  
Vorlesung 8



Technische Anwendung für Helmholtz resonatoren.



Lord Rayleigh: Theory of Sound



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz  
Sommersemester 2011  
Grundlagen der Turbo-  
maschinen und Fluidsysteme  
Vorlesung 8



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz  
Sommersemester 2011  
Grundlagen der Turbo-  
maschinen und Fluidsysteme  
Vorlesung 8

Helmholtzresonator  $\hat{=}$  Fluidtechnische Tilger

$m_T$



(Tilger  $\hat{=}$  dynamic  
absorber)

$$m_T \ddot{x}_T = x_T c_T$$

$c_T x_T$



$c x_0$

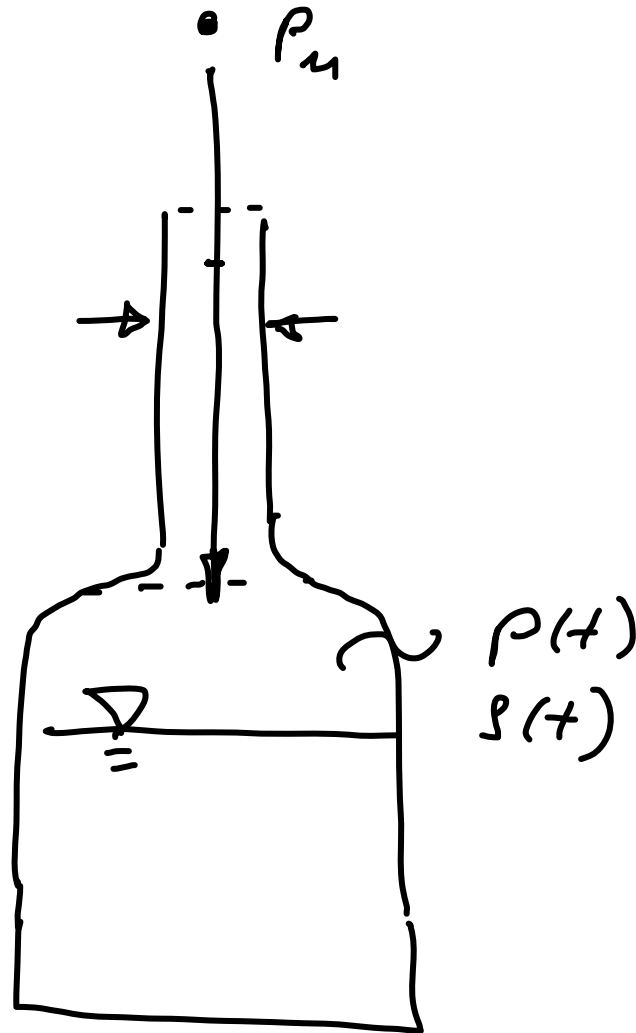


$c x_0 = c_T x_T$   
Kraftgleichheit an  
der Masse  $m$ .





Prof. Dr. Ing. Peter Pelz  
Sommersemester 2011  
Grundlagen der Turbo-  
maschinen und Fluidsysteme  
Vorlesung 8



Dichtebeständige Strömung im  $\nabla$  Behälter.

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

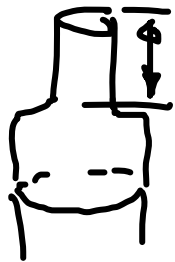
Drei Bedingungen für  $\frac{DP}{Dx} = 0$ .

1.)  $\left(\frac{u}{a}\right)^2 \ll 1$

$Ma = \frac{u}{a}$  Machzahl.

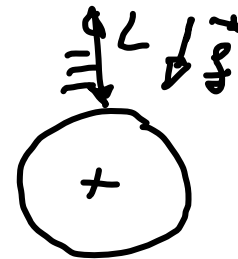
2.)  $\left(\frac{L}{a}\right)^2 \ll 1$

Wichtig bei schwingenden Systemen insbes. Akustik.



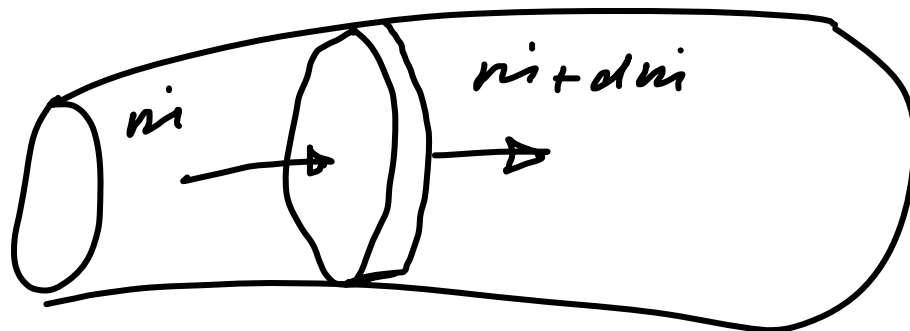
3.)  $\frac{qL}{a^2} \ll 1$

Wichtig in der Meteorologie



## 2. 1D-Navier

$$\int_0^L \frac{\partial p}{\partial t} \rho_{eff} SA \, ds - \dot{m}_1 + \dot{m}_2 = \sigma$$



$$ds \frac{\partial p}{\partial t} \rho_{eff} SA - \cancel{\dot{m}_1} + \cancel{\dot{m}_1} + dm1 = 0$$

$$\boxed{\frac{\partial p}{\partial t} \rho_{eff} SA + \frac{dm1}{ds} = \sigma}$$



TECHNISCHE  
UNIVERSITÄT  
DARMSTADT

FLUID  
SYSTEM  
TECHNIK



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz  
Sommersemester 2011  
Grundlagen der Turbo-  
maschinen und Fluidsysteme  
Vorlesung 8