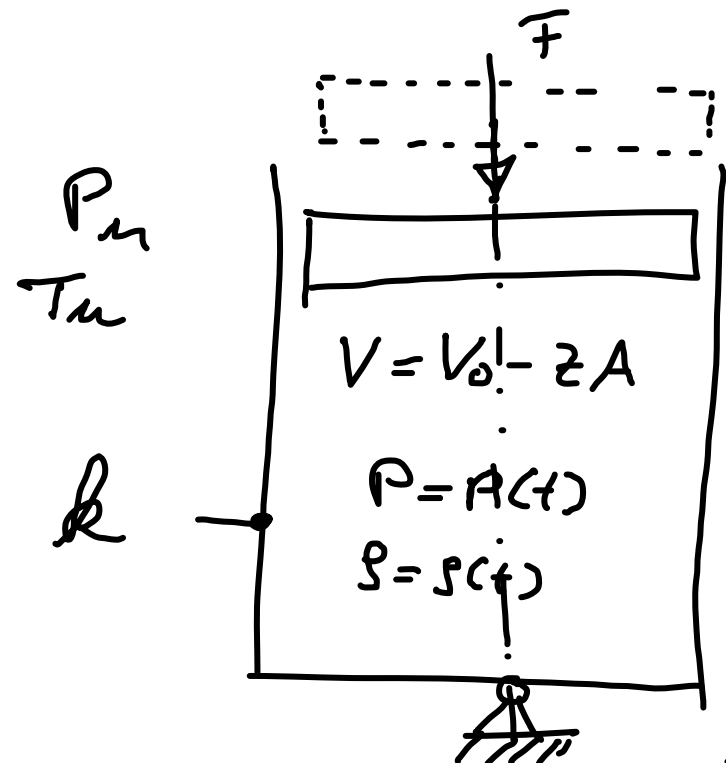


Anwendungsbeispiel für Konti + Energie

Modell eines Druckspeichers

① Abstraktion, Skizze im auspletierten Zustand (nicht im Stillstand)

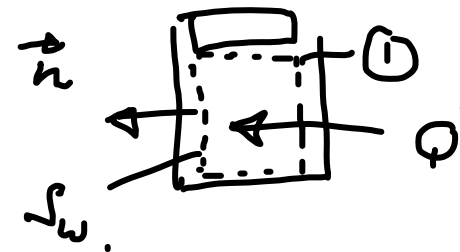


- I. Annahme $A = A_T$
Verdrängfläche $A := - \frac{dV}{dz} = \text{const.}$
- Trogflüssigkeit $A_T := \frac{F}{P - P_m}$
- II. Hydrostatik $\frac{\rho u^2}{2} \ll c_{pT}, c_{vT}$
- III. $z = \hat{z} \sin \alpha t$ $u \sim \hat{z} \omega$
- IV. Urelement



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2010
Grundlagen der Turbo-
maschinen und Fluidsysteme
Vorlesung 13

Ansatz $\rho(t), p(t), T(t)$



Energiegleichung

$$\int_0^L \frac{\partial}{\partial t} \left[\left(\rho + \frac{\rho u^2}{2} \right) \rho \right] A ds - \dot{m}_1 h_{t_1} + \dot{m}_2 h_{t_2} = \dot{P}_A + \dot{Q}$$

Kontinuitätsgleichung

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

Hydrostatik

→

$$\frac{d}{dt} \left[\rho \left(e + \frac{u^2}{2} \right) \right] (V_0 - zA) - \rho z A h_t = - \dot{q}_n \sqrt{w}$$

mit $\dot{q}_n = \vec{q} \cdot \vec{n}$

$$A_1 = A \quad A_2 = 0$$



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT

FLUID
SYSTEM
TECHNIK



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2010
Grundlagen der Turbo-
maschinen und Fluidsysteme
Vorlesung 13



$$\frac{d(\rho(V_0 - zA))}{dt} - \rho \dot{z} A = 0. \quad (1)$$

$$\frac{d(\rho e)(V_0 - zA)}{dt} - \rho h \dot{z} A = - \dot{q}_u \dot{V}_u \quad (2)$$

Anfangsbedingungen $\rho(t=0) = \rho_0 = \rho_u + \frac{m g}{A_T}$
 $T(t=0) = T_0 = T_u$

$\rho e = \rho c_v T$ (Kalorid ideal)
 $= \rho \frac{c_v}{R}$ (Thermid ideal $\rho = \rho R T \leadsto \rho T = \frac{\rho}{R}$)
 $= \rho \frac{1}{\gamma - 1}$ $R := c_p - c_v$ $\gamma := \frac{c_p}{c_v}$
 $\leadsto R = (\gamma - 1) c_v \leadsto \frac{c_v}{R} = \frac{1}{\gamma - 1}$

$$sh = \frac{\gamma}{\gamma-1} p \quad \text{für Heissluft und Kolben}$$

ideale Gas.



Kontinuität $\dot{\rho} (V_0 - zA) - \dot{z} A \rho = 0$ *lin* (1)

$$\frac{1}{\gamma-1} \dot{\rho} (V_0 - zA) - \frac{\gamma}{\gamma-1} \dot{z} A \rho = -k N_w \dot{T} (T - T_0)$$

$$\rho(0) = \rho_0 \quad p(0) = \frac{p_0}{R T_0} \quad (2)$$

$T(0) = T_w = T_0$ $A \dots A$

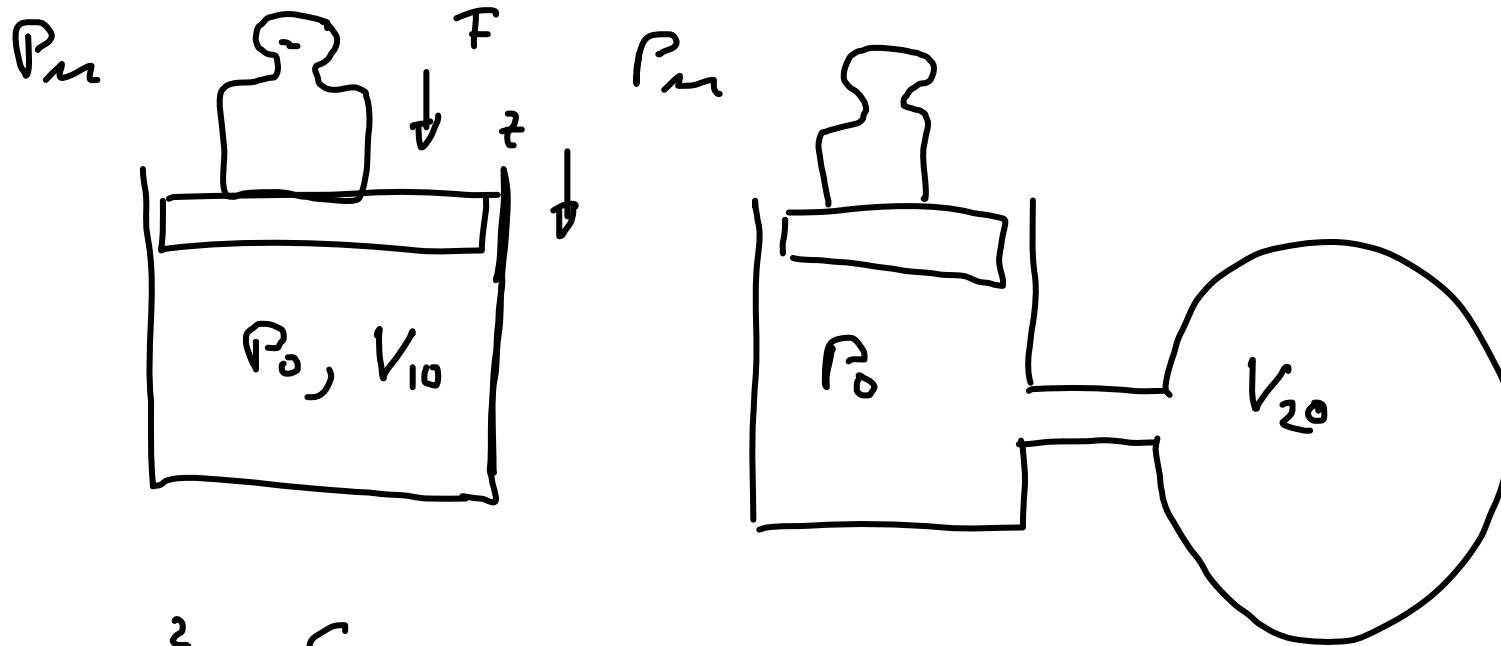
$$p = \underline{\rho R T} \quad \text{nicht linear.} \quad (3)$$



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2010
Grundlagen der Turbo-
maschinen und Fluidsysteme
Vorlesung 13

Worum geht es?

1. Funktionstrennung „Tropfen“, „Energie Speicher“



$$W^2 = \frac{C}{m}$$

$$C = \frac{dF}{dz} = \frac{d(A_T(P - P_m))}{dz} = (P - P_m) \frac{dA_T}{dz} + A_T \frac{dP}{dz}$$



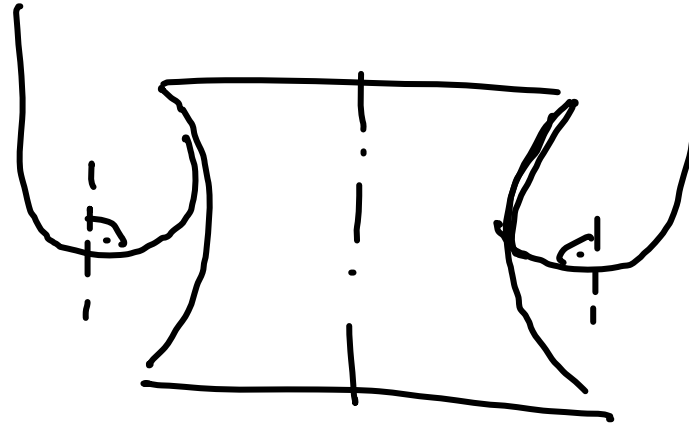
TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT

FLUID
SYSTEM
TECHNIK



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2010
Grundlagen der Turbo-
maschinen und Fluidsysteme
Vorlesung 13

$$A_T := \frac{F}{P - P_m}$$



$$A_T = A_z(z).$$

Annahme $A_T = \text{const} \Rightarrow \frac{dA_T}{dz} = 0$

$$C = A_T \frac{dP}{dV} \frac{dV}{dz} \quad \text{Polytropen Zustandsgleichung}$$

$$= -A_T A \frac{dP}{dV} = + \frac{A_T A}{V_0} \kappa P_0$$



$$\omega^2 = \frac{c}{m} = \frac{\kappa P_0 \frac{A \cancel{A}}{V_0} g}{(P_0 - P_m) \cancel{A}}$$

$$= \frac{A}{V_0} g \frac{\kappa}{1 - P_m/P_0} \approx \frac{A}{V_0} g \kappa$$

i. d. R. $P_0 \gg P_m$

$\frac{A}{V_0}$ = spezifisch Oberfläche
wie Becken

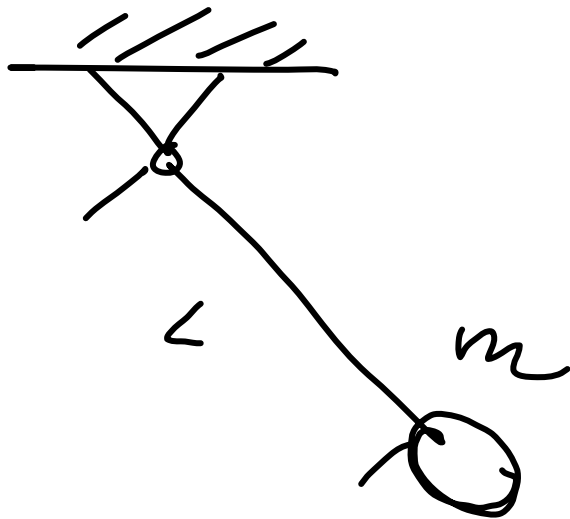
$$\left[\frac{A}{V_0} \right] = \frac{1}{L}$$

$$\omega^2 = \frac{g}{L} \kappa, \text{ mit } L := V_0/A.$$





Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2010
Grundlagen der Turbo-
maschinen und Fluidsysteme
Vorlesung 13



$$\omega^2 = \frac{g}{L}$$



$$\omega^2 = n \frac{g}{L}$$

$$\omega \neq f_n(m)$$



Beispiel für die Linearisierung von Systemen.

1. Annahme kleiner Amplituden $\frac{zA}{V_0} \ll 1$.

2. Störansatz (Perturbation) um den Betriebspunkt.

$$p(t) = p_0 + \tilde{p}(t) \quad \tilde{p} \ll p_0$$

$$P(t) = P_0 + \tilde{P}(t) \quad \tilde{P} \ll P_0$$

$$T(t) = T_0 + \tilde{T}(t) \quad \tilde{T} \ll T_0$$

$$V(t) = V_0 + zA \quad zA \ll V_0$$



3) Einsetzen der Zustandsgleichung in die Erhaltungsgleichung + Zustandsgleichung.

$$p = \rho R T$$

$$p_0 + \tilde{p} = (\rho_0 + \tilde{\rho}) R (T_0 + \tilde{T})$$

$$= \underbrace{\rho_0 R T_0}_{\text{lin}} + \underbrace{\tilde{\rho} R T_0}_{\text{lin}} + \underbrace{\rho_0 R \tilde{T}}_{\text{lin}} + \underbrace{\tilde{\rho} \tilde{T} R}_{\text{nichtlin}}$$

mit $p_0 = \rho_0 R T_0$ und $\tilde{\rho}^2 \ll \tilde{\rho}$

$$\tilde{p} \approx \tilde{\rho} R T_0 + \rho_0 R \tilde{T} + \mathcal{O}(\tilde{\rho}^2)$$

4) Bei Vernachlässigung aller Terme, die quadratisch oder höher Potenzen der Störgröße sind.





Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2010
Grundlagen der Turbo-
maschinen und Fluidsysteme
Vorlesung 13

$$\dot{\tilde{p}} V_0 + A \dot{\tilde{p}}_0 = 0$$

$$\dot{\tilde{p}} V_0 + A \dot{\tilde{p}}_0 + (\gamma - 1) \rho_0 \omega^2 k T_0 \tilde{T} = 0$$

$$\tilde{p} = \tilde{p}_0 \rho_0 T_0 + \rho_0 \rho T_0 \tilde{T}$$

lineare Systeme.

Ansatz $\tilde{p} = \rho_0 p_+ e^{i\omega t}$

$$\tilde{p}_0 = \rho_0 p_+ e^{i\omega t}$$

$$\tilde{T} = T_0 T_+ e^{i\omega t}$$

$$\hat{\tilde{z}} A = \tilde{V} = V_0 V_+ e^{i\omega t}$$

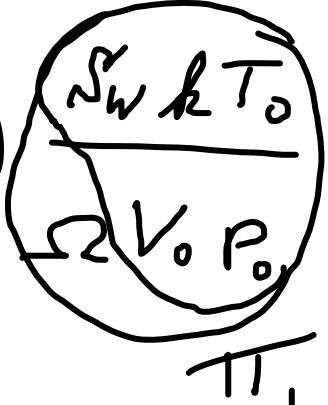
p_+ dimensionslose
Druckamplitude.

⋮
⋮
⋮



$$p_+ + \rho_+ V_+^2 = \sigma$$

konti:

$$p_+ + \gamma V_+^2 - \lambda (\gamma - 1) \frac{\rho_+ V_+^2}{2} = 0 \quad \text{Energie}$$


Π_1

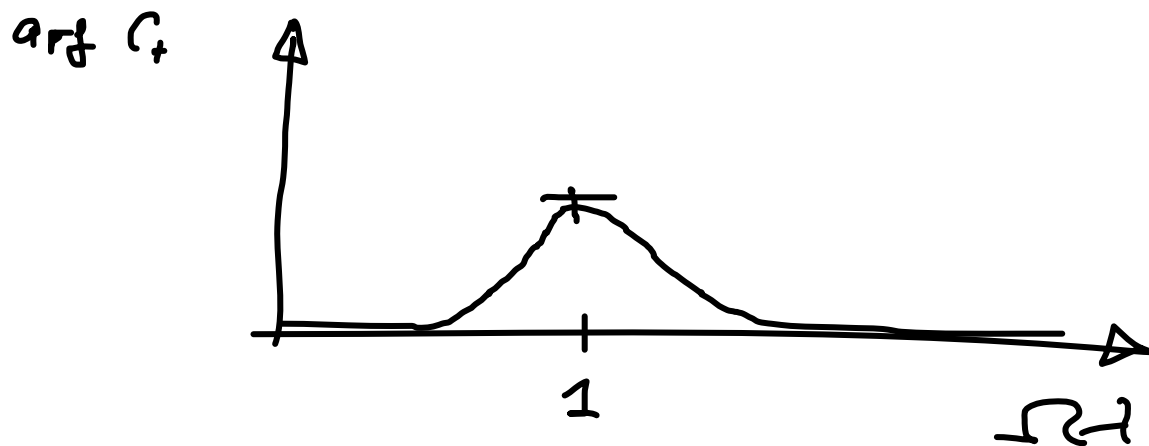
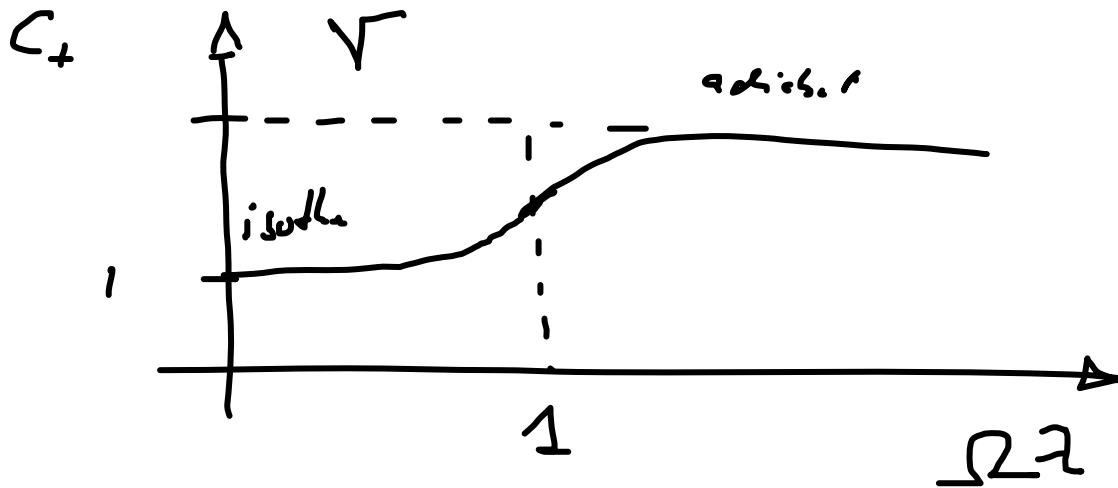
Siehe vorher.

$$p_+ = p_+ + T_+$$

typisch Zeit: Relaxationszeit $\lambda = \frac{V_0 \rho_0 c_p}{\rho_+ h} = \frac{m_0 c_p}{\rho_+ h}$

$$\Pi := \frac{\rho_+ h T_0}{\rho_+ V_0 p_0} = \frac{\rho_+ h}{\rho_+ V_0 p_0 c_p} \quad \frac{\gamma}{\gamma - 1} = \frac{1}{\lambda} \frac{\gamma}{\gamma - 1}$$

$$\frac{P_+}{V_+} = - \frac{1 + i\Omega\lambda}{1 + \frac{1}{r} i\Omega\lambda} \quad C_+ := \left| \frac{P_+}{V_+} \right|$$



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2010
Grundlagen der Turbo-
maschinen und Fluidsysteme
Vorlesung 13