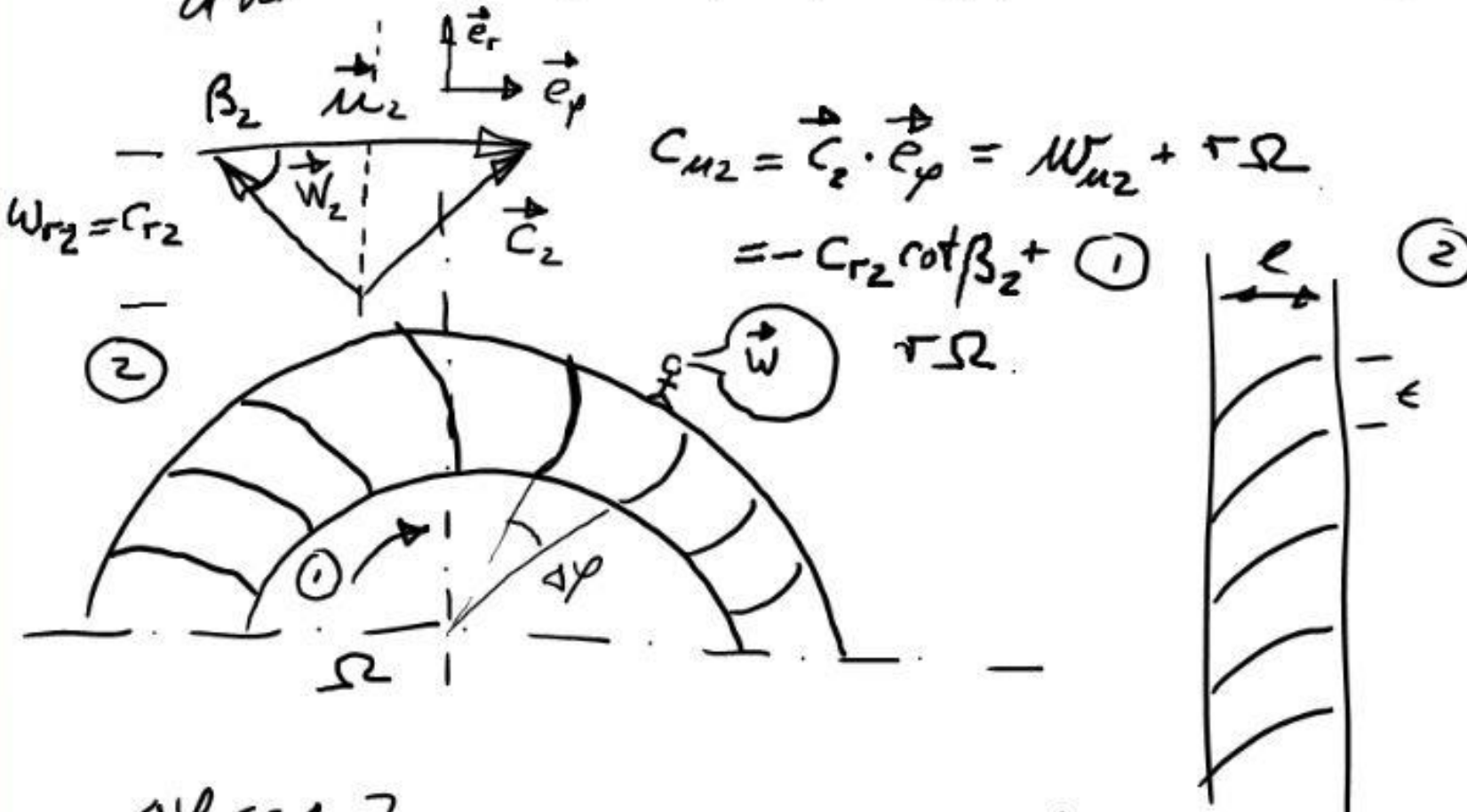




Prof. Dr. Ing. Peter Pelz  
Sommersemester 2010  
Grundlagen der Turbo-  
maschinen und Fluidsysteme  
Vorlesung 22

$$\frac{dM_2}{d\dot{m}} = r_2 c_{u2} - r_1 c_{u1} \quad \text{Euler's Turbine Eq.}$$



$$c_{u2} = c_2 \cdot e_{\varphi} = w_{u2} + r\Omega$$

$$= -c_{r2} \cot \beta_2 + \textcircled{1} \quad r\Omega$$

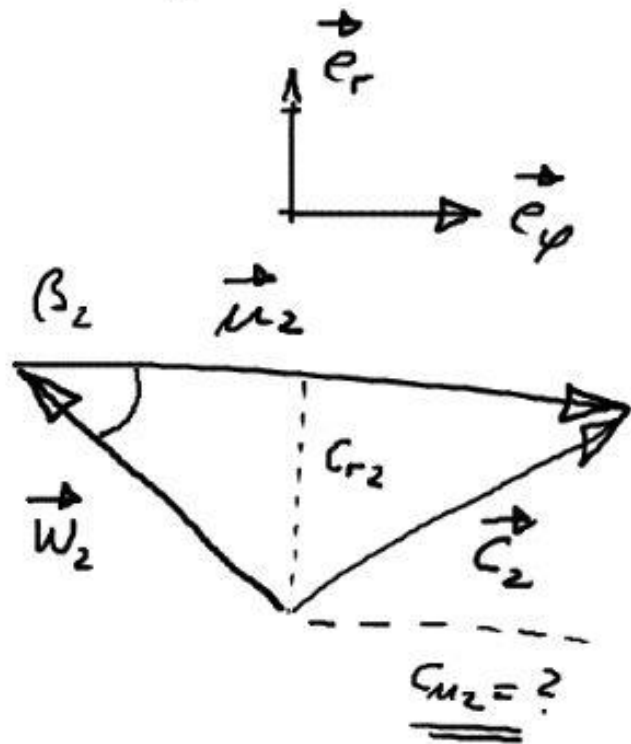
$r\Omega$

$\Delta\varphi \ll 1$   
 $\frac{e}{r} \ll 1$   
 $\frac{e}{p} \ll 1$  } Schaufelkonstante Abströmung.

$$\vec{c} = \vec{w} + \vec{u}$$

$$= \vec{w} + r\Omega \vec{e}_{\varphi}$$

Geschwindigkeitsdreieck an der Stelle ②



$$c_{u2} = \vec{c}_2 \cdot \vec{e}_\varphi = \left( \vec{w}_2 + \Omega r_2 \vec{e}_\varphi \right) \cdot \vec{e}_\varphi = w_{u2} + \Omega r$$

$$= -c_{r2} \cot \beta_2 + \Omega r.$$



TECHNISCHE  
UNIVERSITÄT  
DARMSTADT

FLUID  
SYSTEM  
TECHNIK



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz  
Sommersemester 2010  
Grundlagen der Turbo-  
maschinen und Fluidsysteme  
Vorlesung 22



Einschub in die Turbinengleichung.

$$\frac{dP_2}{d\dot{m}} = r_2^2 \Omega - \underbrace{r_2 c_{2r} \cot \beta_2}_{=0} - (\text{Dreh des Zustroms}) \quad \left. \vphantom{\frac{dP_2}{d\dot{m}}} \right\} * \Omega$$

Drehsatz.

$$\frac{dP_2}{d\dot{m}} = u_2^2 - u_2 c_{2r} \cot \beta_2 \quad (1)$$

Energiegleichung

$$\frac{dP_2}{d\dot{m}} + \underbrace{\frac{dO}{d\dot{m}}}_{=0} = h_{t2} - h_{e1} \quad (2)$$

= 0 adiabate Maschine.



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz  
Sommersemester 2010  
Grundlagen der Turbo-  
maschinen und Fluidsysteme  
Vorlesung 22



$$\Delta h_t = u_2^2 - u_2 c_{2r} \cot \beta_2 \quad \left| \frac{1}{u_2^2} \right.$$

$$\underbrace{\frac{\Delta h_t}{u_2^2}}_{\psi} = 1 - \underbrace{\frac{c_{2r}}{u_2}}_{\varphi} \cot \beta_2$$

$\psi$   
 Druckkoeff.

$\varphi$   
 Gütezahl.

$$\psi = 1 - \varphi \cot \beta_2$$

ideale Komprimier-  
line Turbom-  
maschine.

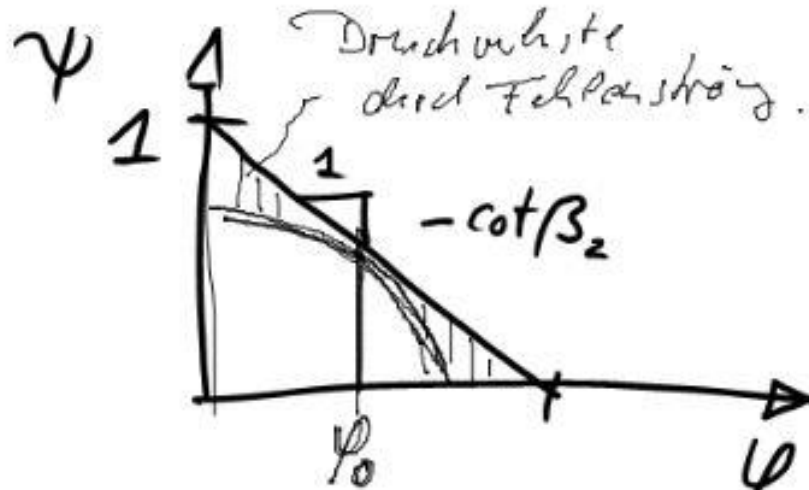
Christopher Brennen: Pump book  
Callid. \* Pdf



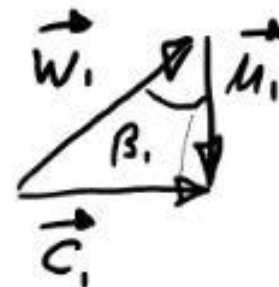
Prof. Dr. Ing. Peter Pelz  
Sommersemester 2010  
Grundlagen der Turbo-  
maschinen und Fluidsysteme  
Vorlesung 22



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz  
Sommersemester 2010  
Grundlagen der Turbo-  
maschinen und Fluidsysteme  
Vorlesung 22



$\psi_0$



$\beta_2 < \beta_1$

$$\varphi := \frac{c_{21}}{u} = \tan \beta_1$$

$\beta_2' > \beta_1$

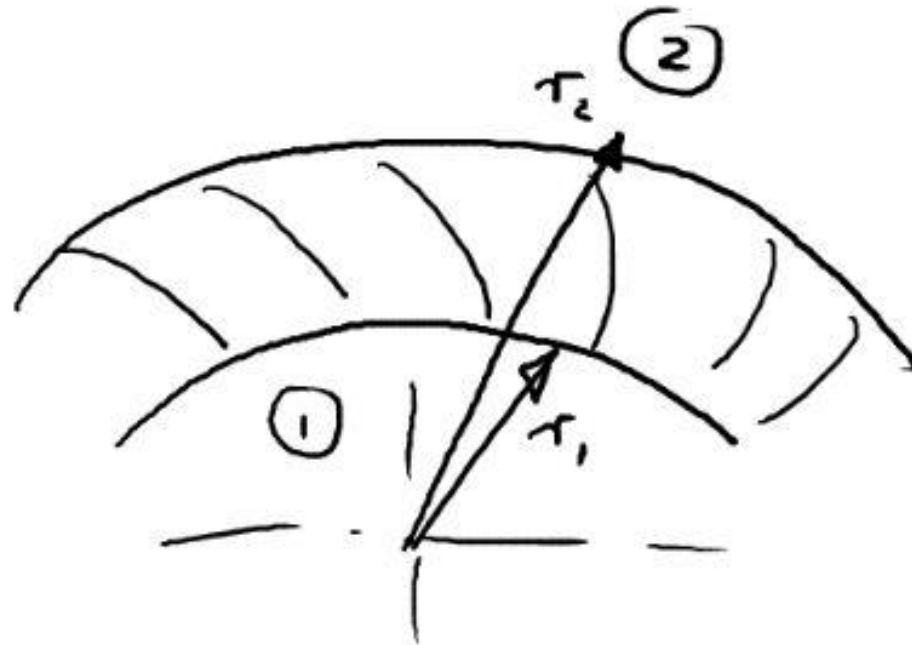
Überlast.

$$c_{21} \sim Q$$

$$\varphi \sim Q$$



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz  
Sommersemester 2010  
Grundlagen der Turbo-  
maschinen und Fluidsysteme  
Vorlesung 22

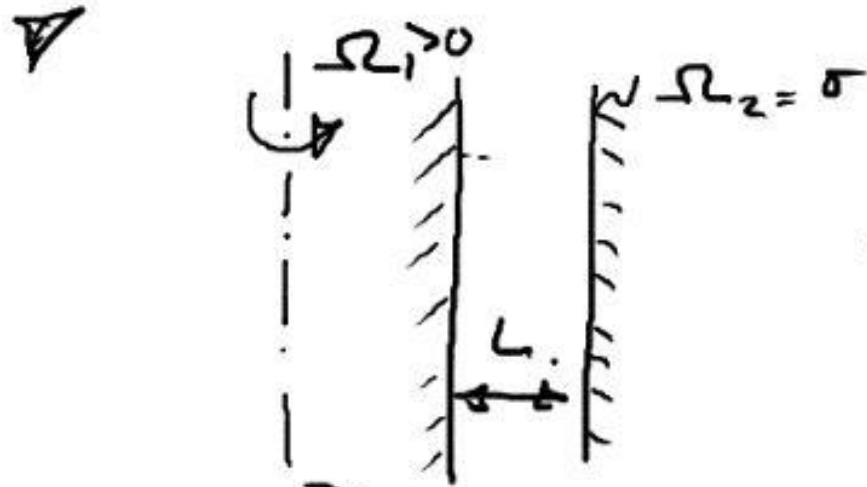


$$\vec{c} = c_r \vec{e}_r + c_u \vec{e}_\varphi + c_z \vec{e}_z$$

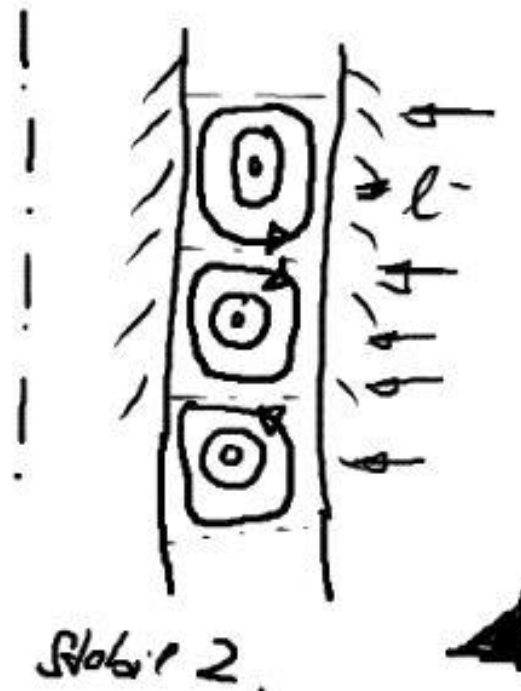
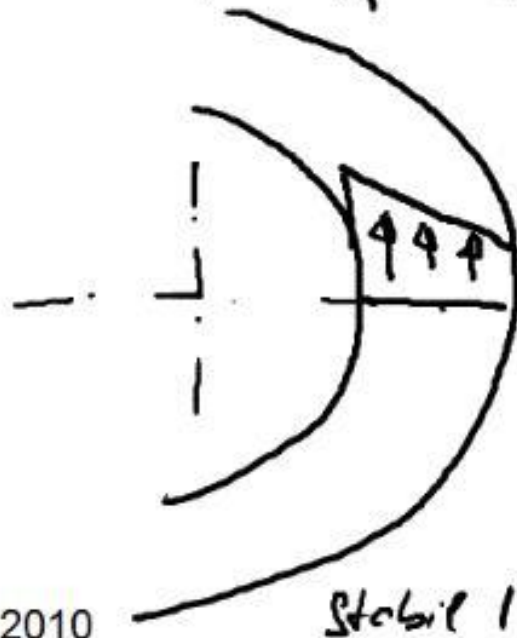
$\vec{c} \sim Q$  bei der Radialfluss.       $\vec{c} \sim Q$  bei der Axialfluss.

axial Komponente des Drehes  $\tau c_u$

# Instabilitäten bei Fluidsystemen



$$\frac{\Omega_1 R_1^2}{2} > 15.4 \sqrt{\frac{R_1}{L}}$$



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz  
Sommersemester 2010  
Grundlagen der Turbo-  
maschinen und Fluidsysteme  
Vorlesung 22

# Selbsterregte Schwingungen.

- Stick Slip (siehe Gabelstapler) ☹️
- Pumpen von Fluidsystemen (surge) ☹️
- Thermoakustik. ☹️
- hydraulische Witter ☺️



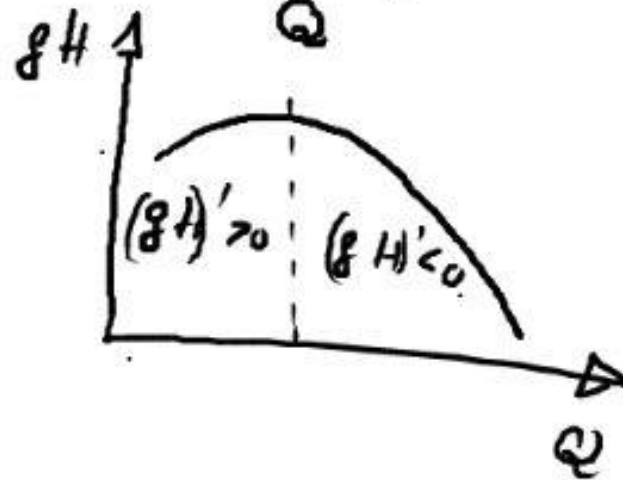
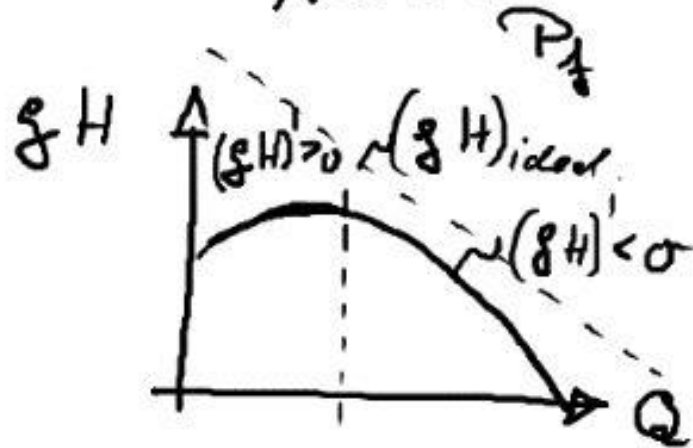
Prof. Dr. Ing. Peter Pelz  
Sommersemester 2010  
Grundlagen der Turbo-  
maschinen und Fluidsysteme  
Vorlesung 22



# Pumpen (Sauge) und Hermaaktive akustische Strömungen

Woher kommt die Energie für die Strömung?

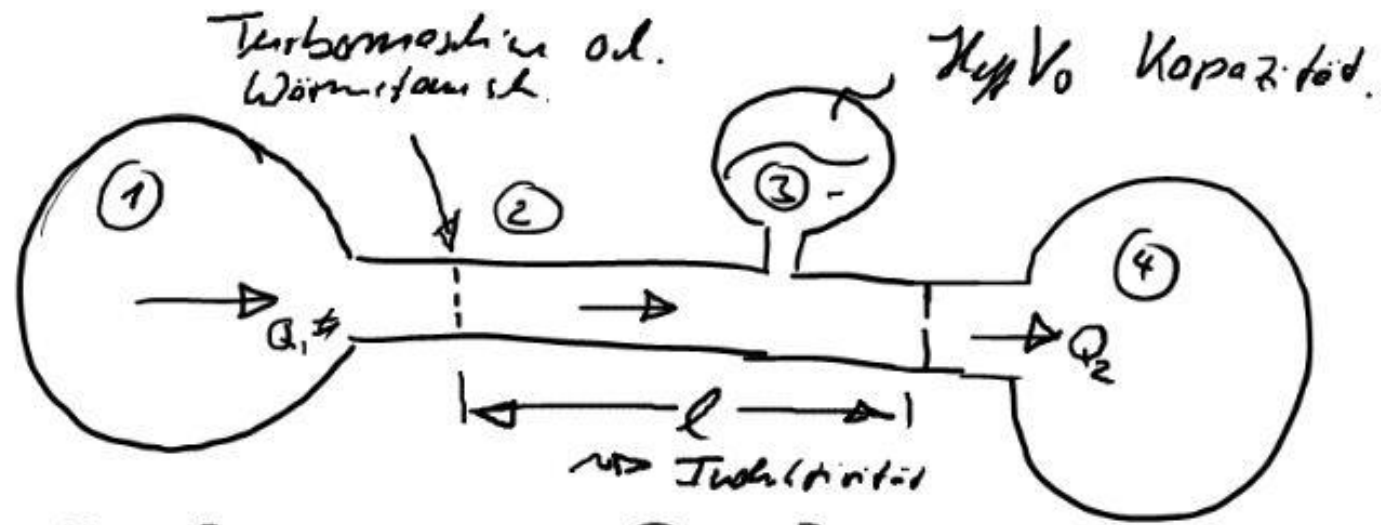
→ Aus der Verbrennung od. Wärme-  
tausch / Flamme



$$\frac{P_d + \dot{Q}}{m \dot{z}} = h_{t2} - h_{t1} = gH$$

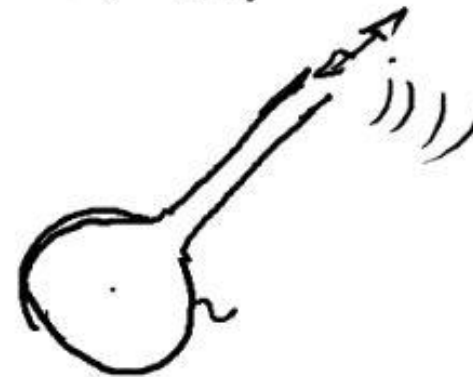


Prof. Dr. Ing. Peter Pelz  
Sommersemester 2010  
Grundlagen der Turbo-  
maschinen und Fluidsysteme  
Vorlesung 22



(1)...(4) sind diskrete Punkte im System } 0-dimensional  
 lokal (konzentrierte Parameter)

Modell für Flugtriebwerke,  
 Feuerungsanlagen,



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz  
 Sommersemester 2010  
 Grundlagen der Turbo-  
 maschinen und Fluidsysteme  
 Vorlesung 22



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz  
Sommersemester 2010  
Grundlagen der Turbo-  
maschinen und Fluidsysteme  
Vorlesung 22

Störansatz  $Q_1 = Q_0 + \tilde{Q}_1(t)$

$$Q_2 = Q_0 + \tilde{Q}_2(t)$$

$$P_{\epsilon 2} = P_{\epsilon 0} + \tilde{P}_2(t)$$

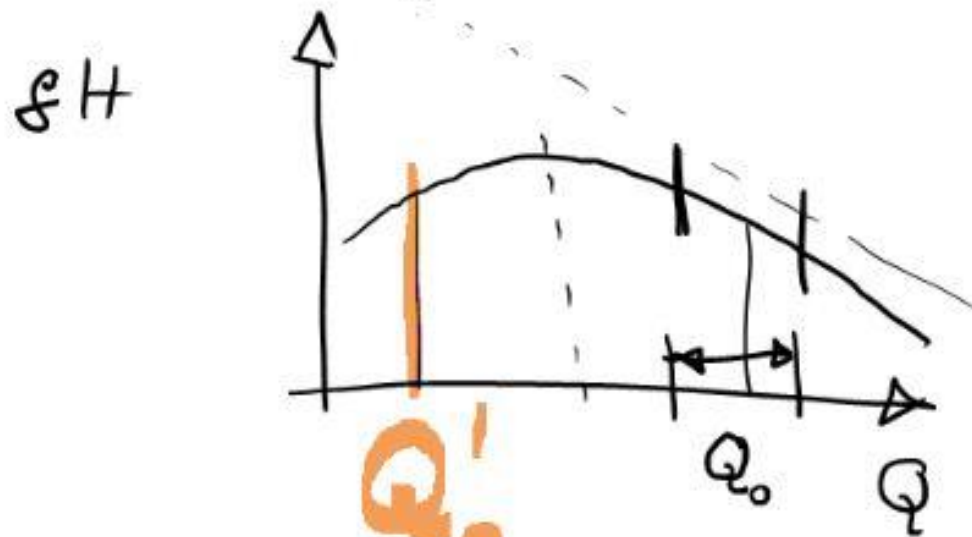
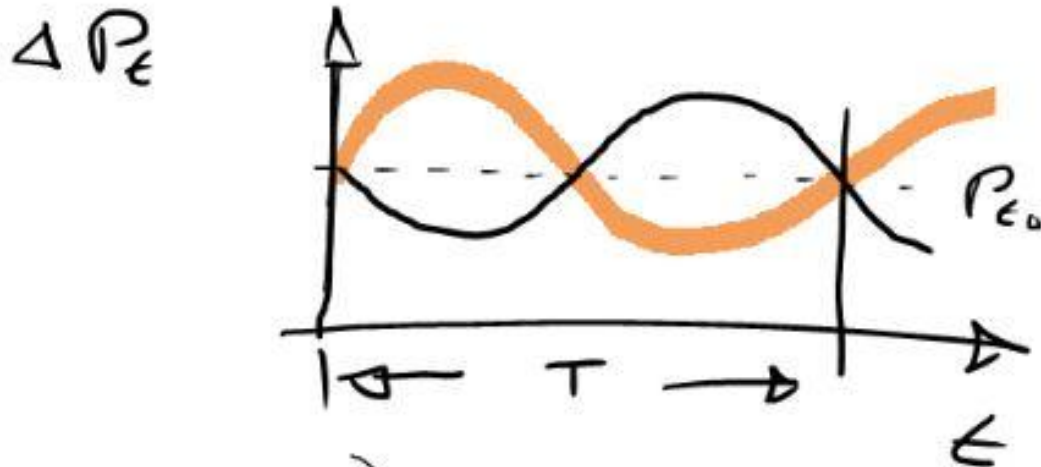
$$P_{\epsilon 3} = P_{\epsilon 0} + \tilde{P}_3(t)$$

Woher kommt die Energie?





Prof. Dr. Ing. Peter Pelz  
Sommersemester 2010  
Grundlagen der Turbo-  
maschinen und Fluidsysteme  
Vorlesung 22



$\pi > 0$ : Anhebung  
a. Dr. i.

$\pi < 0$ : Dämpfung  
a. Dr. i.

$$\overline{\Delta P_e} = \frac{1}{T} \int_t^{t+T} \tilde{Q} \Delta \tilde{P}_e dt = R \quad \text{Raleyh.}$$

Losungsmöglichkeit bei unerwünschte  
Selbstverstärkung

1. Anderer Betriebspunkt  $\rightarrow$  Drucken,

2. System verstimmen  
durch gezielte Änderung  
Modifizierung

☹ Wirkungsgang  
an Anlag.



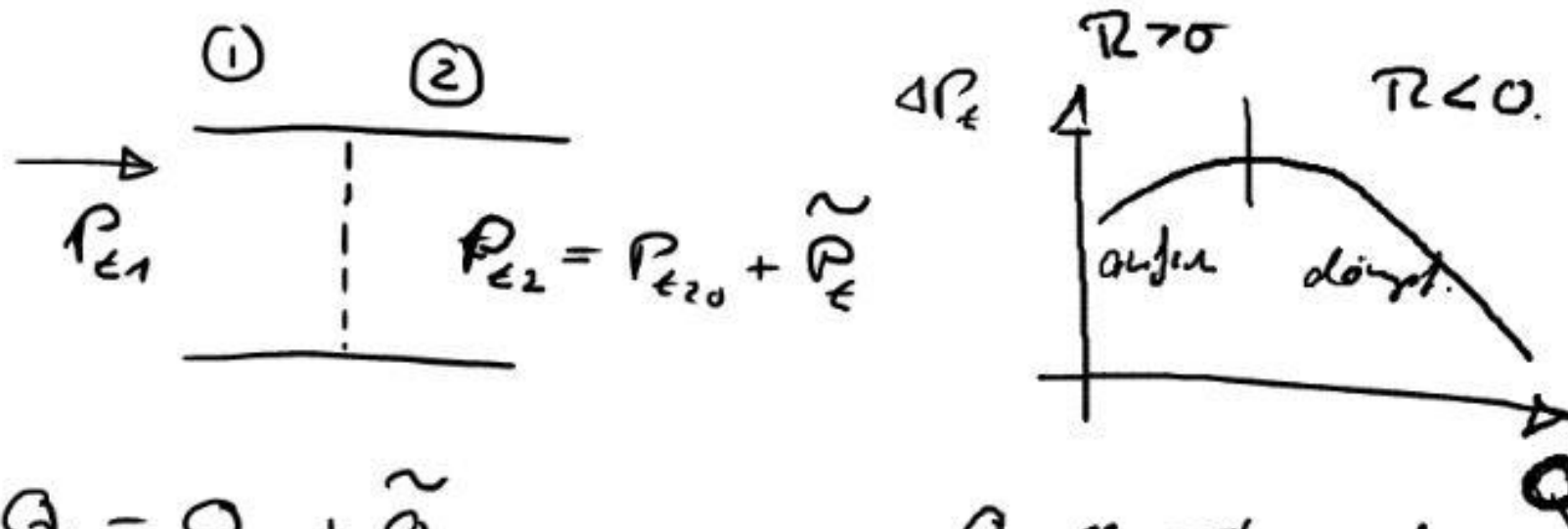
3. Andere Kennlinie/  
Anderer Prozess

$\rightarrow$  Steuer. ☹





Prof. Dr. Ing. Peter Pelz  
Sommersemester 2010  
Grundlagen der Turbo-  
maschinen und Fluidsysteme  
Vorlesung 22



$$Q = Q_0 + \tilde{Q}$$

Leistung  $\bar{P} = \int_{\epsilon_0}^{\epsilon+T} Q \Delta P_{\epsilon} dt \cdot \frac{1}{T}$

Quelle: Theory of Sound  
Rayleigh L.  
 $\sim \sin$   
//

$$= \int_{\epsilon_0}^{\epsilon+T} (Q_0 + \tilde{Q}) (P_{\epsilon 20} - P_{\epsilon 1} + \tilde{P}_{\epsilon}) dt \cdot \frac{1}{T}$$

$$= \underbrace{Q_0}_{\epsilon} \Delta P_{\epsilon 0} + \frac{1}{T} \int_{\epsilon}^{\epsilon+T} \tilde{Q} \tilde{P}_{\epsilon} dt$$