

① $\frac{\Delta p}{L} = f(\bar{u}, R, k, s, z)$

② $[LMT]$ $[MT^{-1}]$

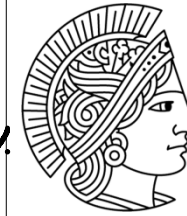
③

	$\frac{\Delta p}{L}$	\bar{u}	D	k	s	$z/s = \nu$
L	-2	1	1	1	-3	+2
M	1	0	0	0	1	0
T	-2	-1	0	0	0	-1

Hinweis: Reibung Stofftransport Wärmehtr.
 $[v] = [D] = [a] = \frac{L^2}{T}$
 $a = \frac{\lambda}{\rho s}$

$\tilde{z} = z \delta$
 $[z] = [z/\delta] = \frac{FT}{L^2} = \frac{LMT}{T^2 L^2} = 59$

Ähnlichkeit zwischen Reibung, Stofftransport, Wärmetransport.



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2011
Grundlagen der Turbo-
maschinen und Fluidsysteme
Vorlesung 5

Reibung

$$\frac{\partial \omega_2}{\partial t} = \nu \frac{\partial^2 \omega_2}{\partial y^2}$$

Diffusion DSK.

$Sc = \frac{\nu}{D}$
Schmidt Zahl
Stofftransport.

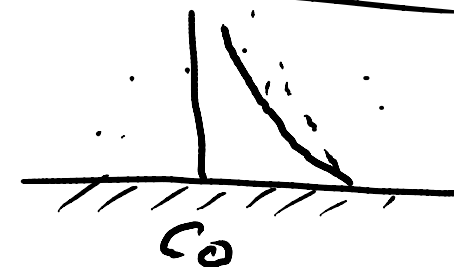
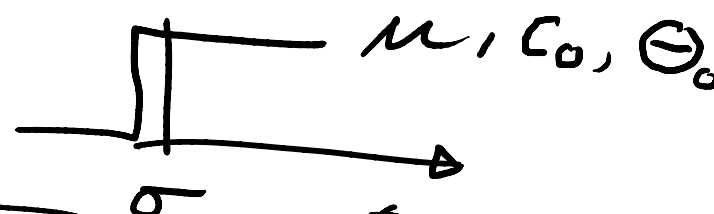
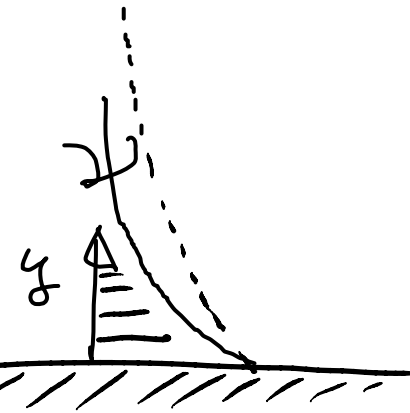
$$\frac{\partial c}{\partial t} = D \frac{\partial^2 c}{\partial y^2}$$

Wärmetransport.

$$\frac{\partial \Theta}{\partial t} = \alpha \frac{\partial^2 \Theta}{\partial y^2}$$

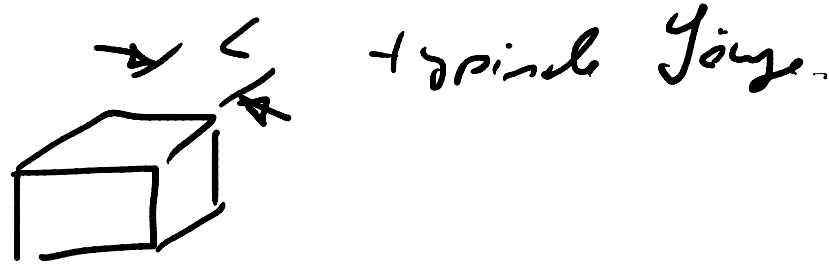
Prandtl Zahl.

$$Pr = \frac{\nu}{\alpha}$$



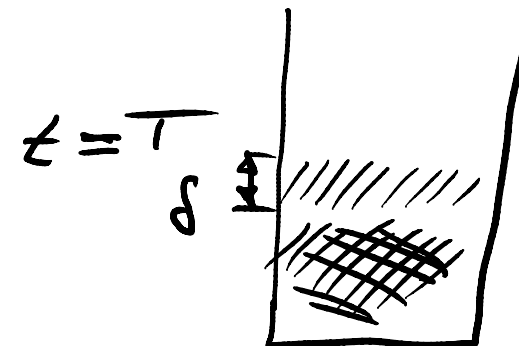


typische Zeit eines Diffusionsprozesses $\sim \frac{L^2}{D}$



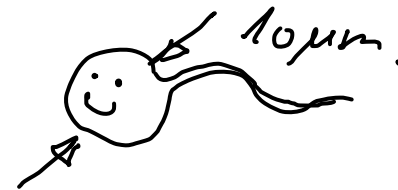
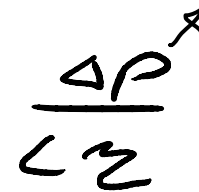
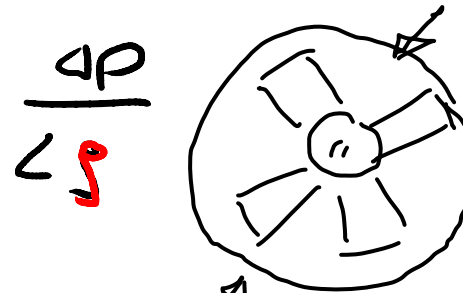
typische Diffusionslänge

$$\delta \sim \sqrt{DT}$$



Bei einer dreifach dominanten Strömung

Bei einer zweifach dominanten Strömung



	$\frac{\Delta P}{L s \bar{u}^2}$	$\frac{\bar{u}}{\omega}$	τ	k	β	ν
L	-1	-1	1	1	-3	2
M	0	0	0	0	1	0
T	0	-1	0	0	0	-1



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2011
Grundlagen der Turbo-
maschinen und Fluidsysteme
Vorlesung 5



	$\frac{\Delta P}{L}$	$\frac{1}{s \bar{u}^2}$	$\frac{\bar{u}}{2}$	R	k
L	-1	-1	1	1	1

	$\frac{\Delta P}{s \bar{u}^2} \frac{R}{L}$	$\frac{\bar{u} R}{2}$	R	$\frac{k}{R}$
L	0	0	1	0

$\frac{\Delta P}{L} = f(\bar{u}, R, k, s, z)$ 6 physikalische Größen

$\Leftrightarrow \frac{\Delta P}{s \bar{u}^2} \frac{R}{L} = f\left(\frac{\bar{u} R}{2}, \frac{k}{R}\right)$ 3 physikalische Größen

$\frac{\overline{MRQ}}{2}$	$\frac{k}{R}$
100	10^{-3}
1000	10^{-3}
10^4	10^{-3}
⋮	



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2011
Grundlagen der Turbo-
maschinen und Fluidsysteme
Vorlesung 5



$D = 2R \hat{=} C_f \text{ friction factor}$

$\lambda = \lambda(Re, \frac{k}{D})$

Widerstandszahl λ

Ferdigung



relative
Rauheit.

$\frac{k}{D}$

$\lg \frac{\Delta P}{\frac{\rho}{2} \bar{u}^2 \frac{D}{L}}$

λ



$\lambda := \frac{\Delta P}{\frac{\rho}{2} \bar{u}^2} \frac{D}{L}$

$\lg \frac{\bar{u} D}{\nu} = \lg Re$

Reynoldszahl.

(+) Signifikante Reduktion der
Messaufwands. / Rechenaufwands.

(+) Dimensionenanalyse + Verallgemeinerung
(+) Reduzierter Datenaufwand.



5. Schritt

Diskussion der dimensionslosen Zusammenhänge.

$$\lambda = \lambda \left(Re, \frac{k}{D} \right)$$

Reynoldszahl $Re = \frac{\bar{u} D}{\nu}$

Interpretation $Re = \frac{\text{trägliche Spannung}}{\text{viskose Spannung}} = \frac{\rho \bar{u}^2}{\eta \frac{\bar{u}}{D}}$
Dynamische Interpretation.

$Re = \frac{\text{Strömungskraft}}{\text{Materiale Kraft}} = \frac{\rho \bar{u} D}{\eta}$

Poiseuille gilt at low Reynoldszahlen.

Kinematische
Interpretation
vgl. Spruch.

$$Re = \frac{\text{Diffusionszeit}}{\text{Konvektionszeit}} = \frac{D^2/\nu}{D/\bar{u}}$$

↳

Grenzfall

$$Re \rightarrow 0$$

ρ spielt keine Rolle
 η ist dominant.

$$Re \rightarrow \infty$$

ρ ist dominant
 η spielt keine Rolle.



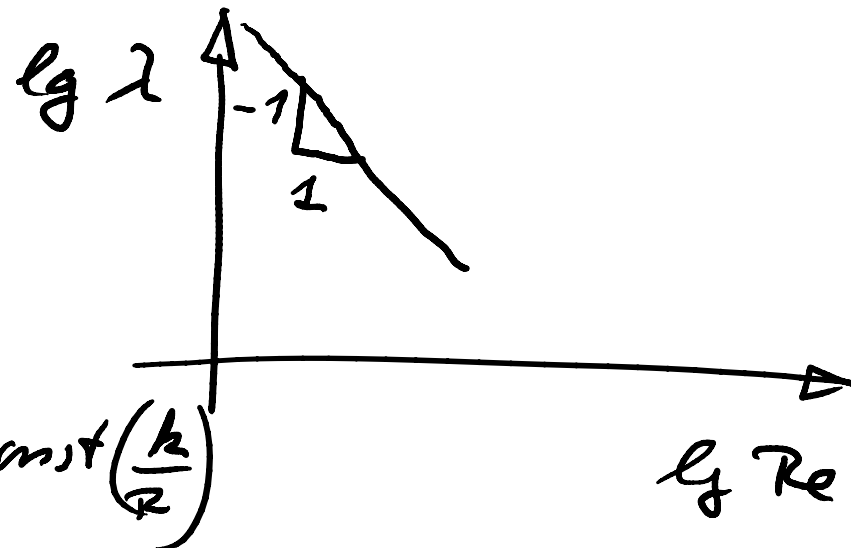


$$\lambda = \lambda \left(Re, \frac{k}{D} \right)$$

$\frac{\rho \bar{u} D}{\eta}$

$$\lim_{Re \rightarrow 0} \lambda = \frac{\tau_w}{\frac{\rho}{2} \bar{u}^2} = \frac{1}{Re} \text{const} \left(\frac{k}{D} \right)$$

τ_w Wandschubsp.



$$\frac{\tau_w}{\frac{\rho}{2} \bar{u}^2} = \frac{\eta}{\bar{u} D} \text{const} \left(\frac{k}{D} \right)$$

$$\frac{\tau_w}{\eta \bar{u} / D} = 2 \text{const} \left(\frac{k}{D} \right) = \text{const}$$

Freie Variable kein Abhängigkeit von
der Parameter k/D wird zentralisiert.

$$\boxed{Re \rightarrow \infty}$$

$$\lim_{Re \rightarrow \infty} \lambda \left(Re, \frac{k}{D} \right) = \lambda \left(\frac{k}{D} \right)$$

$$\frac{\zeta_w}{\frac{\rho}{2} \bar{u}^2} = \text{const} \left(\frac{k}{D} \right)$$

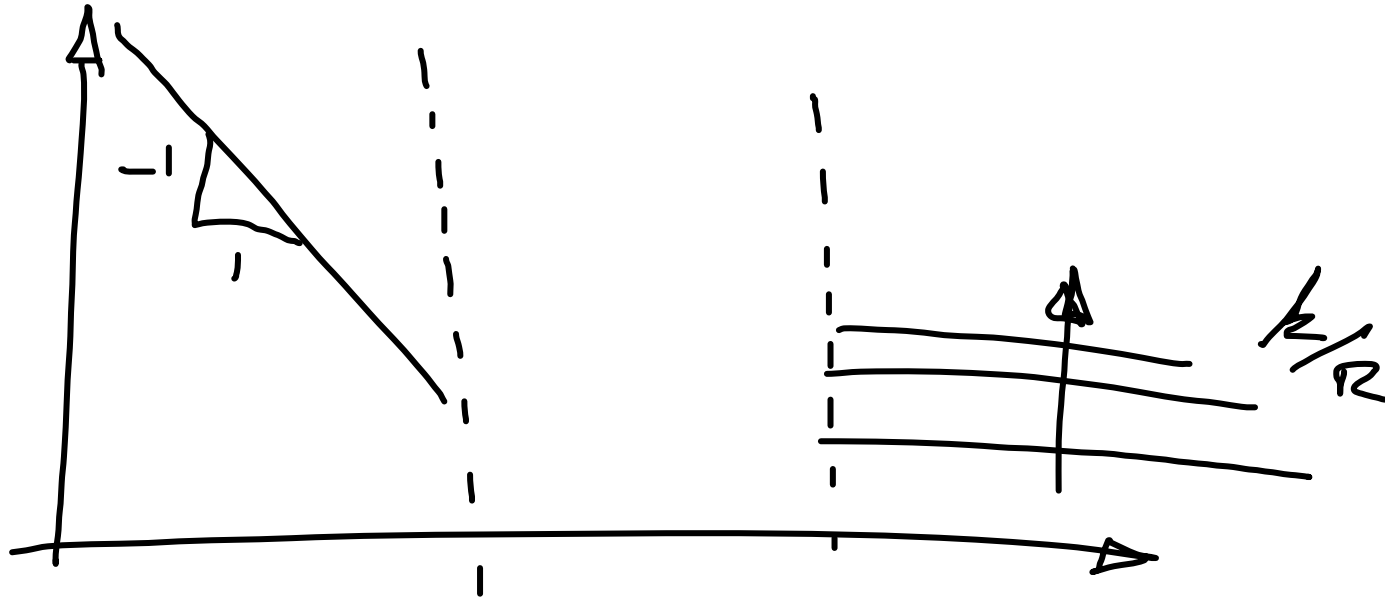
$$\zeta_w = \frac{\rho}{2} \bar{u}^2 \text{const} \left(\frac{k}{D} \right)$$



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2011
Grundlagen der Turbo-
maschinen und Fluidsysteme
Vorlesung 5

Jedes Widerstandsgesetz hat folgende Asymptotik.

Re
 2
 3
 4
 5
 $...$



laminare
Strömung

Re
 turbulente Strömung
 über der Vollkammer
 von Urd.



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT

FLUID
SYSTEM
TECHNIK



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2011
Grundlagen der Turbo-
maschinen und Fluidsysteme
Vorlesung 5

Kinematik $\angle T$

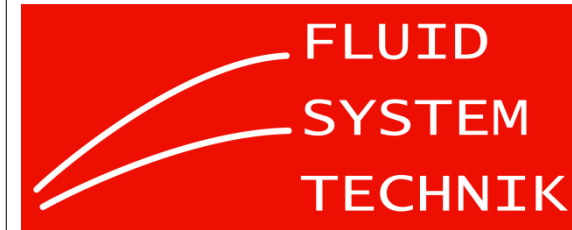
Statik $\angle F$

Dynamik $\angle TT$ oder $\angle FT$

$\angle MTN$

Wirtschaftswissenschaften Sommersemester 2011

Dim



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2011
Grundlagen der Turbo-
maschinen und Fluidsysteme
Vorlesung 5

Ähnlichkeit und verletz Ähnlichkeit

Geometrische Ähnlichkeit

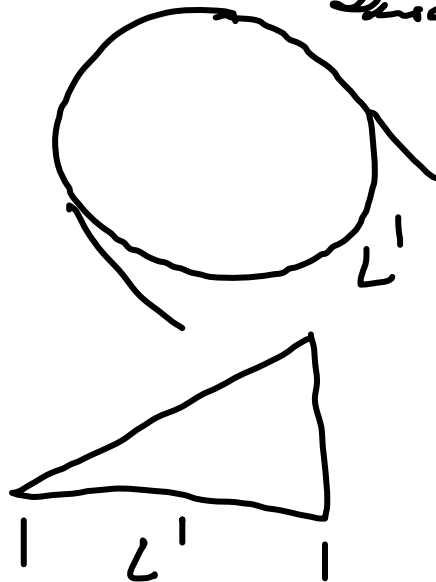
Dimensional.

Proz.

$$\pi = \frac{\text{Umfang}}{\text{Durchmesser}}$$



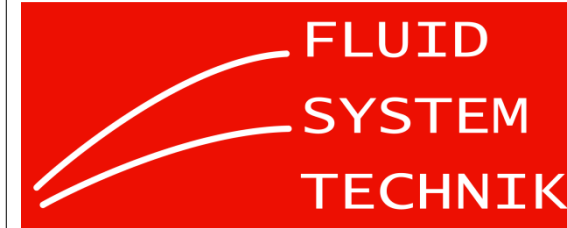
$$\pi = \frac{\text{Umfang}}{\text{Durchmesser}}$$



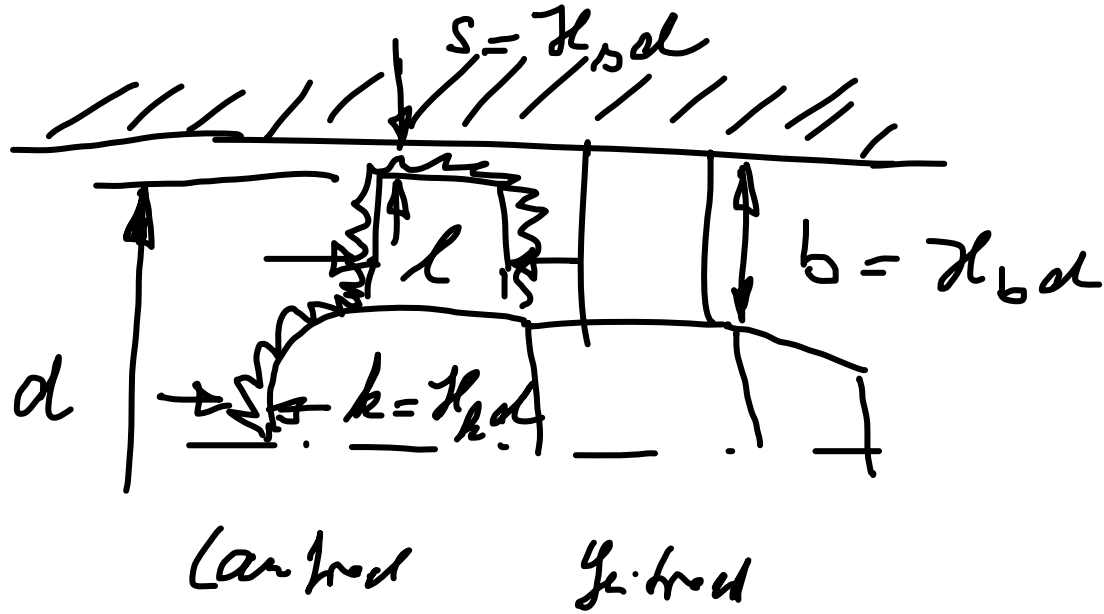
Systeme sind geometrisch ähnlich, wenn die Geometrieverhältnisse $\pi_1 \dots \pi_N$ identisch sind.



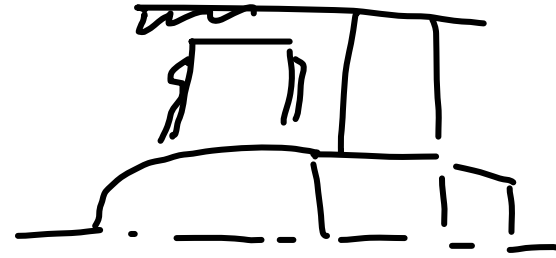
TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2011
Grundlagen der Turbo-
maschinen und Fluidsysteme
Vorlesung 5



① Modell



$$l = \mathcal{H}_l \alpha$$

Gestalt der Maschine ist

durch $\mathcal{H}_l, \mathcal{H}_s, \mathcal{H}_b \dots$ beschreib.

$$\mathcal{H}_i = \mathcal{H}_i'$$



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT

FLUID
SYSTEM
TECHNIK



Prof. Dr. Ing. Peter Pelz
Sommersemester 2011
Grundlagen der Turbo-
maschinen und Fluidsysteme
Vorlesung 5