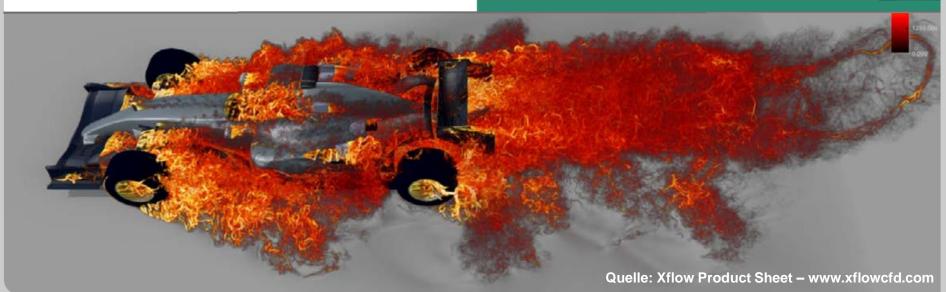


Modellbildung und Simulation Kapitel 7: Systeme mit verteilten Parametern

Balázs Pritz pritz@kit.edu

Institut für Thermische Strömungsmaschinen Prof. Dr.-Ing. Hans-Jörg Bauer

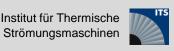




Lernziele der heutigen Vorlesung



- Die Studierenden
 - wissen, wie sich die Komplexität der Materialeigenschaften auf die Simulation auswirkt
 - kennen die Klassen von PDGL und die Ausbreitungsrichtung der Information
 - kennen unterschiedlich komplexe Modelle mit zugehörigem Simulationsaufwand
 - kennen Vereinfachungsmöglichkeiten bei der Modellerstellung



Übersicht



- 7. Systeme mit verteilten Parametern
 - 7.1 Beschreibung von Systemen mittels PDGL

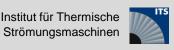
7.1.2 Konstitutive Gleichungen

Festkörpermechanik

Bsp.: Hooke'sches Gesetz

Fluidmechanik

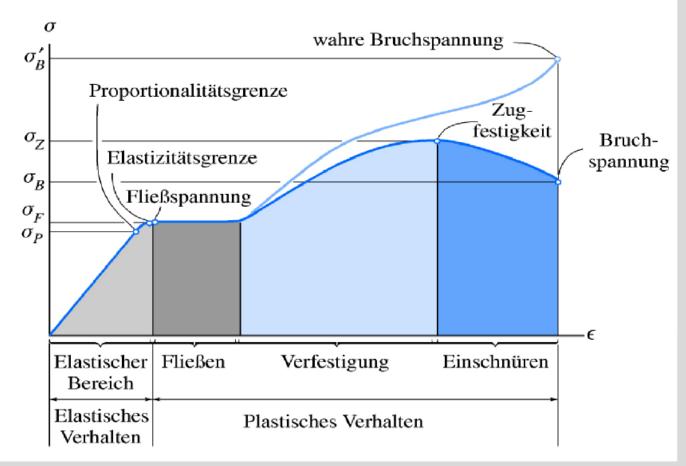
Bsp.: ideale Gasgleichung





Konstitutive Gleichungen Festkörpermechanik

- Materialverhalten durch konstitutive Gleichungen beschrieben
- konstitutive
 Gleichungen
 korrelieren
 Spannungen mit
 Verzerrungen
 und enthalten
 Werkstoffkennwerte

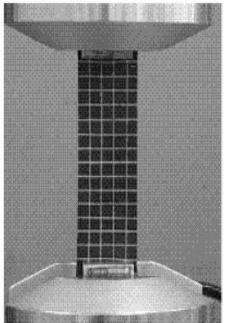


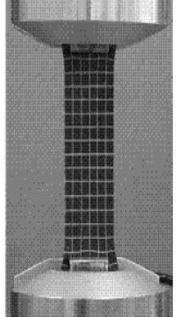


Konstitutive Gleichungen der Festkörpermechanik

- Materialverhalten durch konstitutive Gleichungen beschrieben
- konstitutive
 Gleichungen
 korrelieren
 Spannungen mit
 Verzerrungen
 und enthalten
 Werkstoffkennwerte









Konstitutive Gleichungen der Festkörpermechanik

 Einfaches Beispiel: Hooke'sches Gesetz (aus TM I/II) für linear elastisches Verhalten:

3D (allg.):
$$\sigma = \lambda \, tr(\varepsilon) \, I + 2\mu \, \varepsilon$$

1D (spez.):
$$\sigma=Earepsilon$$

Mögliche Klassifikationen des Materialverhaltens:

elastisches Verhalten inelastisches Verhalten

momentane Spannungen nur von momentanen Verzerrungen abhängig

weitere Abhängigkeiten der momentanen Spannungen möglich

viele Werkstoffe bei kleinen Belastungen (zB Metalle, Kunststoffe, etc)

Elastomere, Metalle bei großen mechanischen und/oder thermischen Belastungen

isotropes Verhalten

anisotropes Verhalten

keine Richtungsabhängigkeit der Materialeigenschaften Stahl Richtungsabhängigkeit der Materialeigenschaften

Faserverstärkte Werkstoffe, geschichtete Werkstoffe, Holz

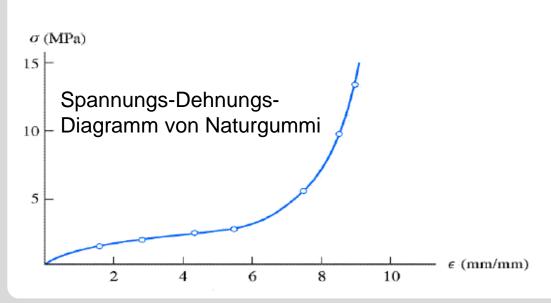


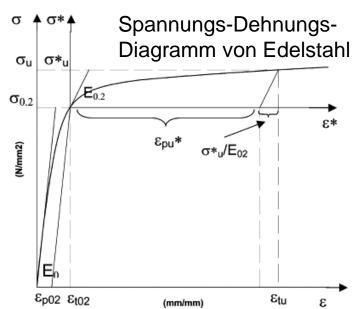
Elastizitätstheorie

- Ein Material heißt elastisch, wenn die momentanen Spannungen nur von den momentanen Verzerrungen abhängen.
- ullet Die Spannung $oldsymbol{\sigma}$ ist eine Funktion der Verzerrung $oldsymbol{arepsilon}$:

$$oldsymbol{\sigma} = oldsymbol{f}(oldsymbol{arepsilon}).$$

ullet Die Funktion f kann linear oder nicht linear sein.

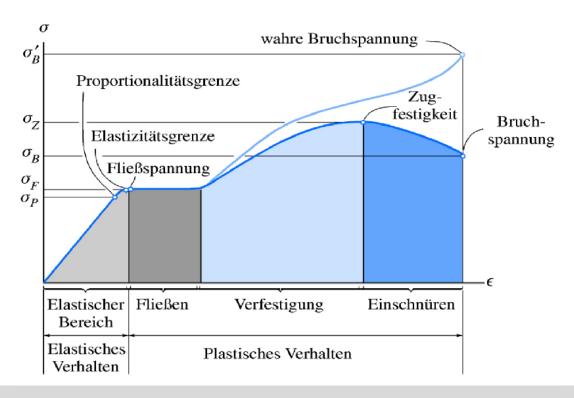


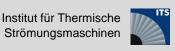




Lineare Elastizitätstheorie

- Metallische Werkstoffe weisen in den meisten Fällen lineare elastische Eigenschaften auf.
- Die Spannung σ ist eine lineare Funktion der Verzerrung ε : $\sigma=\mathbb{C}[\varepsilon]$ mit Elastizitätstensor \mathbb{C}

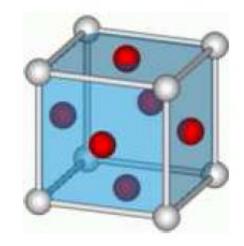




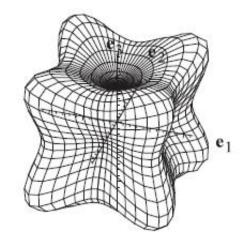


Isotropie vs Anisotropie

- Materialeigenschaften heißen anisotrop, wenn sie richtungsabhängig sind. Anderenfalls heißen sie isotrop.
- Ein Beispiel für die Anisotropie elastischer Eigenschaften: Richtungsabhängigkeit des E-Moduls bei Einkristallen.



Kubisch flächenzentrierte



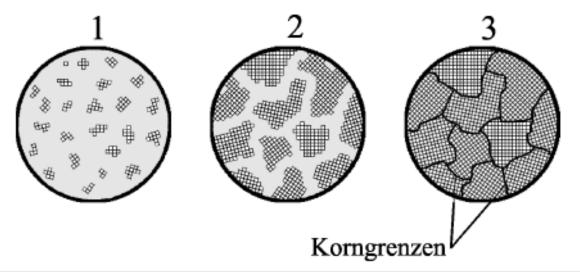
E-Modul-Körper von Gold

Einheitszelle



Anisotrope lineare Elastizitätstheorie

- Die linearen elastischen Eigenschaften sind richtungsabhängig.
- Ursache: Produktions- und Fertigungsprozesse induzieren Gefügestrukturen mit Vorzugsrichtungen (Textur).
- Kristallographische Textur: Kornorientierungen richtungsabhängig
- Morphologische Textur: Korngeometrie richtungsabhängig



Gefügeausbildung durch Wachstum der Korngrenzen



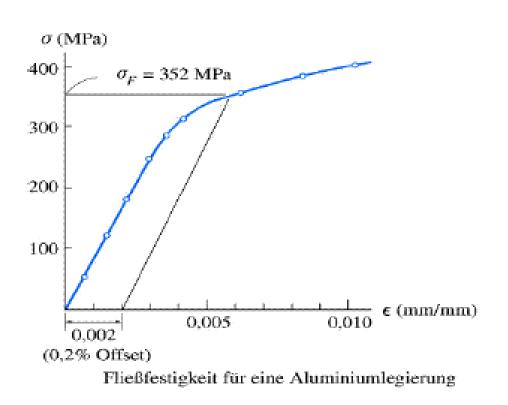
Nichtlineares Materialverhalten

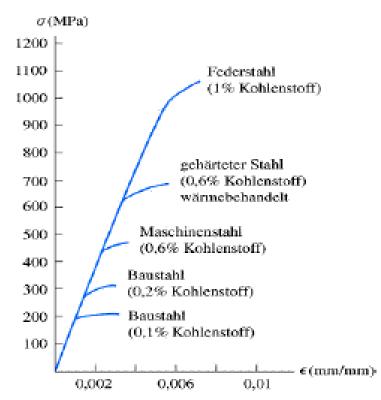
- Bisher: lineare Beziehung zwischen Spannungen und Verzerrungen: "lineares Materialverhalten"
- 2 Arten nichtlinearen Materialverhaltens:
 - geometrische Nichtlinearitäten: Näherung kleiner Verformungen nicht mehr zulässig, auch große Verformungen und Belastungen betrachten Anwendungen: Tiefziehprozesse, Umformprozesse
 - physikalische Nichtlinearitäten: andere Mechanismen neben elastischer Materialantwort, auch bei "kleinen Verformungen" bereits möglich Anwendungen: Schädigungsprozesse, Plastizität



Nichtlineares Materialverhalten

Ein Material heißt plastisch (elastisch-plastisch), wenn bei Erreichen eines kritischen Spannungszustands und gleichzeitiger Belastung bleibende Deformationen hervorgerufen werden, die unabhängig von der Verformungsgeschwindigkeit sind.







Nichtlineares Materialverhalten

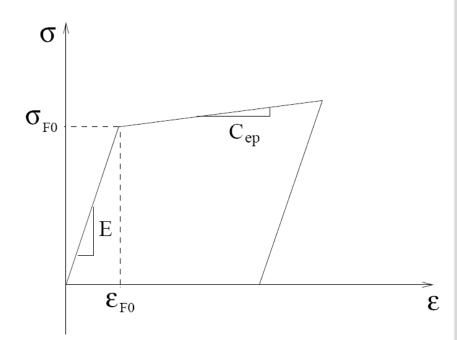
Plastizität

Additive Dekomposition der Verzerrungen in elastischen und plastischen Anteil

$$\varepsilon = \varepsilon_e + \varepsilon_p$$

Konstitutive Gleichungen: nur elastische Anteile der Verzerrungen bewirken Spannungen

$$oldsymbol{\sigma} = \mathbb{C}[oldsymbol{arepsilon}_e] = \mathbb{C}[oldsymbol{arepsilon} - oldsymbol{arepsilon}_p]$$



Spannungs-Dehnungs-Diagramm mit bilinearem Materialverhalten

 $\sigma_{{
m F0}}$: Fließspannung,

 $\varepsilon_{{\scriptscriptstyle{\mathrm{F}}}0}$: zugehörige Dehnung



Konstitutive Gleichungen Fluidmechanik

Konstitutive Gleichungen, die in der Fluidmechanik benötigt werden, sind typischerweise die Zustandsgleichungen (-tabellen) von Gasen und Flüssigkeiten. Sie stellen den Zusammenhang von Druck und Temperatur mit der zu lösenden Erhaltungsgröße der Dichte her.

Im einfachsten Fall: Ideale Gasgleichung

$$p = \rho RT$$

Für komplexere Fälle muß diese Information aus den thermodynamischen Zusammenhängen ermittelt werden (adiabatisch, isothermisch, Approximationen der Zustandsgleichung bei Flüssigkeiten/Wasser).

Für reaktive Flüssigkeiten müssen entsprechenden Reaktionsgesetzmäßigkeiten modelliert werden. Teilweise entstehen hier auch zusätzlich zu lösenden Gleichungen.

Übersicht



- 7. Systeme mit verteilten Parametern
 - 7.1 Beschreibung von Systemen mittels PDGL

7.1.3 Charakteristiken

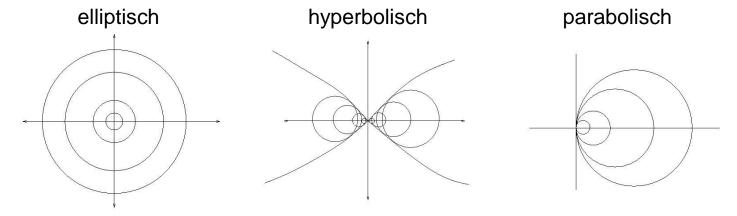


Charakter der Differentialgleichungen

Zeigt die Limitierung der Ausbreitungsmöglichkeiten der Information

$$a\frac{\partial^2 \Phi}{\partial x^2} + b\frac{\partial^2 \Phi}{\partial x \partial y} + c\frac{\partial^2 \Phi}{\partial y^2} + d\frac{\partial \Phi}{\partial x} + e\frac{\partial \Phi}{\partial y} + f\Phi + g = 0$$

- Hyperbolischer Charakter der Strömung wenn b²-4ac > 0
- Parabolischer Charakter der Strömung wenn b²-4ac = 0
- Elliptischer Charakter der Strömung b²-4ac < 0
- Gemischter Charakter wenn zwei oder mehr Typen im Strömungsgebiet vorkommen





Charakter der Differentialgleichungen

Elliptisch: Stationäre, subsonische Strömungen.

Gleichgewichtzustand → Randwertproblem

Poisson-GI: $\Delta \Phi = f$ Laplace-GI: $\Delta \Phi = 0$

Hyperbolisch: Lineare Elastodynamik

Stationäre, supersonische Strömungen.

Instationäre, subsonische aber kompressible, reibungslose Strömungen.

(Schallwellen, Stöße)

Wellengleichung: $\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} - c^2 \frac{\partial^2 u}{\partial r^2} = 0$

PDGL 1. Ordnung: Konvektionsgleichung: $\frac{\partial u}{\partial t} - \lambda \frac{\partial u}{\partial x} = 0$



Charakter der Differentialgleichungen

Parabolisch: Instationäre Strömungen.

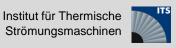
(Grenzschichtapproximation)

Anfangs-Randwertproblem (räumliche Randbedingung und zeitliche

Anfangsbedingung ist nötig)

Wärmeleitung/Diffusion (Fourier-GI): $\frac{\partial u(t, \mathbf{x})}{\partial t} = a \cdot \Delta u(t, \mathbf{x})$

Viskose, kompressible Strömungen haben gemischten Charakter.



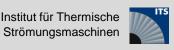
Übersicht



7 Systeme mit verteilten Parametern

7.2 Modellreduktion

- 7.2.0 Einführung
- 7.2.1 Physikalische Modellreduktion
- 7.2.2 Mathematische Modellreduktion
- 7.2.3 Exakte Lösungen der Navier-Stokes-Gleichungen



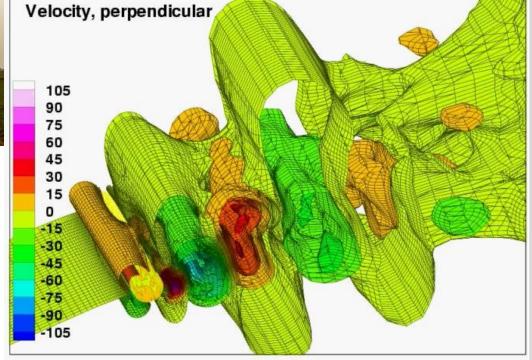
Einführung Modellreduktion





Zurück zum Anfang: Inwiefern findet Modellreduktion statt?

Welche Schritte sind noch denkbar?
Wovon hängt das ab?



Übersicht



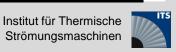
- 7. Systeme mit verteilten Parametern
 - 7.2 Modellreduktion

7.2.1 Physikalische Modellreduktion

Geometrische Modelle der Festkörpermechanik und Fluidmechanik

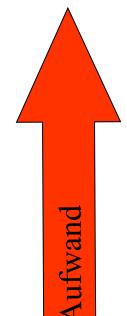


Cotto per l'estitut lui al l'al al l'al al l'al al l'al al a	
Festkörpermechanik	Fluidmechanik
Reduktion beim 3D-Kontinuum über Verformungskinematik auf 2D-Kontinuum: Plattenmodelle (Kirchhoff, Aindin) Schalenmodelle (mit und ohne Schub) Membranmodelle etc.	Reduktion der 3D-Strömung durch Symmetrieannahmen auf 2D-Strömung: z.B. Spiegelsymmetrie-Annahme bei der Querumströmung unendlich langer Körper. → Einsatz von Symmetrierandbedingungen (Geschwindigkeitsvektoren parallel zur Ebene einstellen), Vernachlässigung einer Impulsgleichung
Reduktion für schlanke Bauteil auf 1D Kontinuum Euler-Bernoulli-Balken Timoshenko-Balken Saite, etc.	Reduktion der 3D-Strömung durch Symmetrieannahmen auf 1D-Strömung: z.B. Rotationssymmetrie-Annahme bei Durchströmung einer Düse. → Vernachlässigung von zwei Impulsgleichungen
Im Extremfall führt die Reduktion der 3D-Betrachtung auf eine 1D-Betrachtung zur Modellierung mit konzentrierten Parametern, wie sie in Block 3 der VL beschrieben wird.	
Weitere Reduktionen führen zum diskreten System mit Ersatzmassen, Ersatzsteifigkeiten etc.	Reduktion der Berechnungsgeometrie auf das Nötigste: Periodizitätsannahmen (z.B. bei Strömungsmaschinen nur ein Schaufelkanal) Idealisierungen (Glätten/Vernachlässigen von Sicken, Absätzen, Stufen, anderen geometrischen Details)
Übergang von Betrachtung anisotropen Materialverhaltens zu isotroper Betrachtung	Vereinfachte Strömungseigenschaften (Reibungsfreiheit u.a.)



Karlsruher Institut für Technologie





- Kompressible Navier-Stokes-Gleichungen
- Inkompressible Navier-Stokes-Gleichungen
- Stationäre Strömung
- Reibungsfreie Strömung (Euler)
- Potentialströmung (Drehungsfreiheit $\nabla \times \vec{u} = 0$)
- Schleichende Strömung (Stokes-Strömung)
- Zweidimensional
- Grenzschichtströmung



Stationäre vs instationäre Strömungen

Beispiel Kontinuitätsgleichung:

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \frac{\partial (\rho u_i)}{\partial x_i} = 0$$

$$\frac{\partial(\rho u_i)}{\partial x_i} = 0$$

$$\rho = \rho(t, x_i)$$

$$\rho = \rho(x_i)$$

Dichte ist zeit- und ortsabhängig

Dichte ist nur ortsabhängig, ist zeitlich konstant

Läßt sich für Strömungen anwenden, die im zeitlichen Mittel konstant sind



Linearisierungen in der Fluidmechanik

Beispiel Fluss:

Ein Fluss besitzt eine mittlere Strömungsgeschwindigkeit, dennoch herrscht nicht in jedem Bereich dieselbe Geschwindigkeit. Wenn das Flussbett überall dieselbe Form hat kann man annehmen, Dass diese mittlere Geschwindigkeit überall gleich ist:

$$u_i = const.$$

Beobachtet wird, dass kleine Wellen entstehen, kleine Wirbel, das Wasser sich kräuselt.

Man kann ansetzen, dass diese Bewegungen kleinskalige Überlagerungen der mittleren Strömung darstellen, die diese aber nicht beeinflussen.

Man kann dies mit einem linearen (!) Störungsansatz annähern:

$$u_i(t,x_i) = \overline{u_i} + u_i'(t,x_i)$$



Linearisierungen in der Fluidmechanik

Fort. Beispiel Fluss:

Verwendet man diese Systematik für alle Variablen der Navier-Stokes Gleichungen und setzt diesen Ansatz ein, ergeben sich Terme mit

• nur 1 gestrichenen Größe:

$$\overline{
ho} \frac{\partial u_i'}{\partial t}$$

2 und mehr gestrichenen Größen:

$$\frac{\partial \rho' u_i'}{\partial t}$$

Terme mit mehreren gestrichenen Größen können unter bestimmten Bedingungen als sehr klein angenommen und daher vernachlässigt werden.

Übersicht



- 7. Systeme mit verteilten Parametern
 - 7.2 Modellreduktion

7.2.2 Mathematische Modellreduktion



Mathematische Modellreduktion

Vollständiges Funktionensystem:

Darstellung einer Funktion f(x) durch ein vollständiges Funktionensystem $g_n(x)$ (analog zur Darstellung eines Vektors über Basisvektoren):

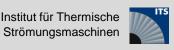
$$f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} a_n g_n(x)$$

- Voraussetzung: Funktionensystem muss vollständig sein
- Bestimmung der Koeffizienten a_n über ein Skalarprodukt

Beispiel: Fourierreihe

Basisfunktionen sind die einzelnen Harmonischen; fehlt eine Harmonische, kann die Ausgangsfunktion f(x) niemals fehlerfrei dargestellt werden.

$$f(x) = c_0 + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos(n\omega x) + \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin(n\omega x)$$



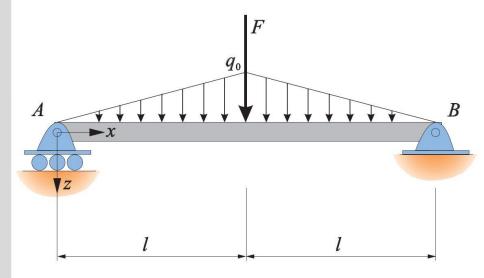
Mathematische Modellreduktion

Reduktion auf endlich viele Freiheitsgrade:

Mitnahme einer nur begrenzten Zahl von Basisfunktionen:

$$f(x) = \sum_{n=1}^{N} a_n g_n(x)$$

Beispiel:



Biegebalken:

Berechnung einer Näherungslösung für die Durchbiegung w(x) mit Hilfe des

Verfahrens von Galerkin. Benutzt wird dabei die Ansatzfunktion:

$$w(x) = w_0 + w_1 \frac{x}{2l} + w_2 \left(\frac{x}{2l}\right)^2 + w_3 \left(\frac{x}{2l}\right)^3 + w_4 \left(\frac{x}{2l}\right)^4$$

Übersicht



- 7. Systeme mit verteilten Parametern
 - 7.2 Modellreduktion

7.2.3 Exakte Lösung der Navier-Stokes-Gleichungen

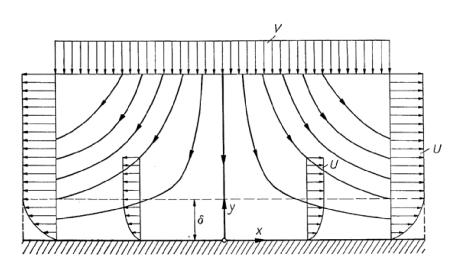
Karlsruher Institut für Technologie

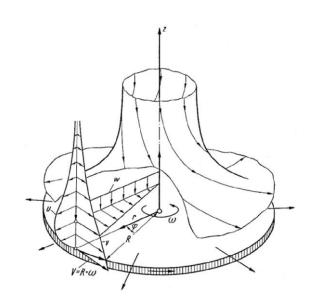
Modellreduktion

Allgemeine Vereinfachung: Inkompressible Strömungen

$$\rho = const. \Rightarrow \partial \rho = 0$$

Möglich ist für spezielle stationäre / instationäre ebene / axialsymmetrische Strömungen





H. Schlichting, K. Gersten: Grenzschicht-Theorie, Springer



Beispiel für stationäre Strömung

Couette-Poiseuille-Strömung

Schichtenströmung: es gibt nur eine Geschwindigkeitskomponente

Z.B.:
$$u\neq 0$$
, $v=0 \rightarrow u=u(y)$; $v=0$; $\partial u/\partial x=0$; $\partial p/\partial y=0$

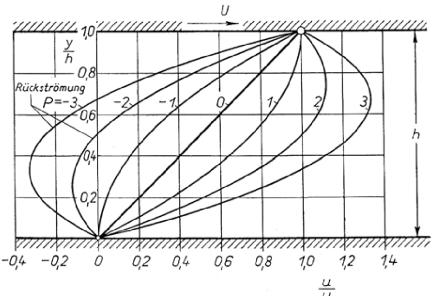
Die reduzierte NS-Gleichung:

$$0 = -\frac{dp}{dx} + \mu \frac{d^2u}{dy^2}$$

Randbedingungen:

Lösung:

$$u = \frac{y}{h}U - \frac{h^2}{2\mu}\frac{dp}{dx}\frac{y}{h}\left(1 - \frac{y}{h}\right)$$



Sonderfälle: Couette- (∂p/∂x=0) und Poiseuille-Strömung (U=0)



Beispiel für instationäre Strömung

Erstes Stokessches Problem:

Strömung an einer plötzlich in Gang gesetzten ebenen Wand Anlaufströmung

Voraussetzung: p=konst.

Die reduzierte NS-Gleichung:

$$\frac{\partial u}{\partial t} = v \frac{d^2 u}{dy^2}$$

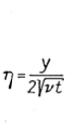
Randbedingungen:

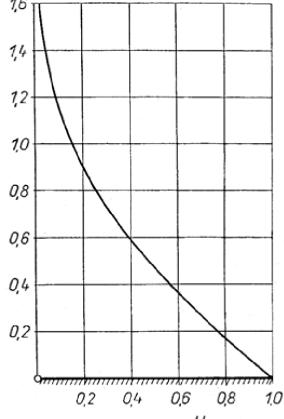
$$t>0: y=0: u=U_0$$

Lösung:

$$\frac{u}{U_0} = 1 - \operatorname{erf}\left(\frac{y}{2\sqrt{vt}}\right)$$

erf - Gaußsche Fehlerfunktion (error function)





Ausblick



- Nächste Übung:
 - Saalübung zur Modellreduktion
- Nächste Vorlesung:
 - Lösungsverfahren für PDGL