

Abschlussvortrag  
Praktikum 'Nichtlineare Modellierung in den  
Naturwissenschaften'

Gruppe: 'Turbulenz'  
Michael Wilczek

Christoph Beekmans    Paul Striewski

# Inhalt

## Physikalische Grundlagen

- Navier-Stokes-Gleichungen
- Wirbeltransportgleichung, Punktwirbeldynamik
- Wirbeltransportgleichung mit axialsymmetrischer Wirbelstärke
- Lamb-Oseen-Wirbel als Lösung

## Implementierung

- Wärmeleitungsgleichung in 2D
- Wirbeltransportgleichung
- Beispiele

# Navier-Stokes-Gleichungen

## Nicht-kompressible Navier-Stokes-Gleichung

$$\frac{\partial \mathbf{u}(\mathbf{x}, t)}{\partial t} + (\mathbf{u}(\mathbf{x}, t) \cdot \nabla) \mathbf{u}(\mathbf{x}, t) = -\nabla p(\mathbf{x}, t) + \nu \Delta \mathbf{u}(\mathbf{x}, t) + \mathbf{f}(\mathbf{x}, t)$$

$\frac{\partial \mathbf{u}(\mathbf{x}, t)}{\partial t}$	beschreibt die zeitliche Geschwindigkeitsänderung
$\mathbf{u}(\mathbf{x}, t) \cdot \nabla \mathbf{u}(\mathbf{x}, t)$	Konvektionsterm, beschreibt die räumliche Änderung der Strömung
$\nabla p(\mathbf{x}, t)$	beschreibt den Druckgradienten
$\nu \Delta \mathbf{u}(\mathbf{x}, t)$	Dissipationsterm, beschreibt Einfluss der Reibung (mit Viskositätsfaktor $\nu$ )
$\mathbf{f}(\mathbf{x}, t)$	Äußere Kräfte, z. Bsp. Gravitationskraft (Volumenkraftdichte)

# Wirbeltransportgleichung

Beschreibung der Strömung durch das Wirbelstärcefeld, wobei die Wirbelstärke  $\omega$  definiert ist durch

$$\boldsymbol{\omega} = \nabla \times \mathbf{u}$$

Nach Anwendung der Rotation auf die Navier-Stokes-Gleichung

$$\frac{\partial \mathbf{u}}{\partial t} + (\mathbf{u} \cdot \nabla) \mathbf{u} = -\nabla p + \nu \Delta \mathbf{u} + \mathbf{f}$$

folgt die Wirbeltransportgleichung ( $\rightarrow$ )

# Wirbeltransportgleichung (2)

## Fortsetzung

$$\frac{\partial \boldsymbol{\omega}}{\partial t} + \mathbf{u} \cdot \nabla \boldsymbol{\omega} = \boldsymbol{\omega} \cdot \nabla \mathbf{u} + \nu \Delta \boldsymbol{\omega} + \nabla \times \mathbf{f}$$

, wobei in 2D für den Wirbelstreckungsterm gilt

$$\boldsymbol{\omega} \cdot \nabla \mathbf{u} = 0$$

(In 2D zeigt  $\boldsymbol{\omega}(\mathbf{x}, t)$  nur in z-Richtung und  $\mathbf{u}(\mathbf{x}, t)$  ist nur von x und y abhängig )

## Wirbeltransportgleichung (3)

Damit ergibt sich die Helmholtzsche Wirbeltransportgleichung

$$\frac{\partial \omega}{\partial t} + (\mathbf{u} \cdot \nabla) \omega = \nu \Delta \omega$$

# Wirbeltransportgleichung mit axialsymmetrischer Wirbelstärke

## Wirbelstärcefeld

$$\omega(\mathbf{x}, t) = \omega_z(r, t)\mathbf{e}_z \quad r = \sqrt{x^2 + y^2}$$

und in 2D

$$\omega(\mathbf{x}, t) = \omega_z(r, t)\mathbf{e}_z \quad r = \sqrt{x^2 + y^2}$$

## Geschwindigkeitsfeld

Auf Grund des Biot-Savart-Gesetzes erzeugt dieses Feld ein azimuthales Geschwindigkeitsfeld

$$\mathbf{u}(\mathbf{x}, t) = u_\varphi(r, t)\mathbf{e}_\varphi$$

# Wirbeltransportgleichung mit axialsymmetrischer Wirbelstärke (2)

## Advektionsterm in Zylinderkoordinaten

$$\mathbf{u}(r, t) \cdot \nabla \omega(r, t) = (u_\varphi(r, t) \mathbf{e}_\varphi \cdot \nabla) \omega(r, t) = \frac{1}{r} u_\varphi(r, t) \frac{\partial}{\partial \varphi} \omega(r, t) = 0$$

## Resultierende Wirbeltransportgleichung

$$\frac{\partial \omega_z}{\partial t} = \nu \Delta \omega_z$$

→ Form der Wärmeleitungsgleichung

## Wirbeltransportgleichung mit axialsymmetrischer Wirbelstärke (3)

Schreibt man den Laplace-Operator in Zylinderkoordinaten, so folgt:

$$\frac{\partial}{\partial t} \omega_z(r, t) = \nu \Delta \omega_z = \nu \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left( r \frac{\partial}{\partial r} \omega_z(r, t) \right)$$

# Lamb-Oseen-Wirbel als Lösung

## Wirbelstärke

$$\omega_z(r, t) = \frac{\Gamma}{\pi r_B^2} e^{\frac{-r^2}{r_B^2}} \quad r_B = 4\nu t$$

mit der Zirkulation  $\Gamma$

## Geschwindigkeit

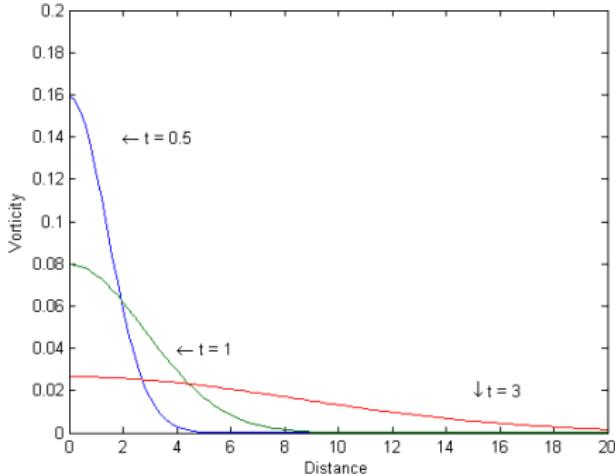
Aus dem Biot-Savart-Gesetz folgt dann:

$$\mathbf{u}(r, t) = \frac{\Gamma}{2\pi r} \left(1 - e^{\frac{-r^2}{r_B^2}}\right) \mathbf{e}_\varphi$$

# Verlauf der Wirbelstärke

## Lösung des Lamb-Oseen-Wirbels

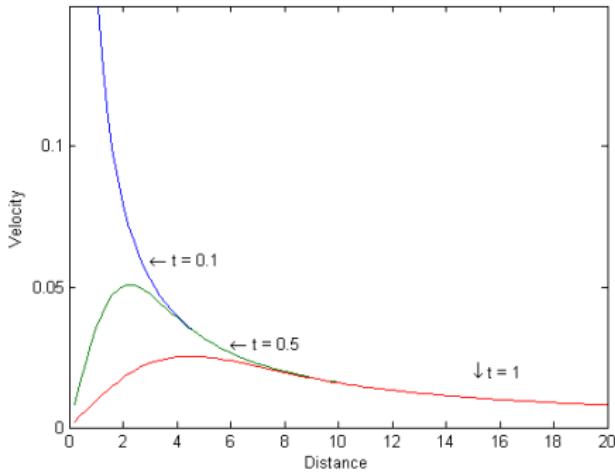
$$\omega_z(r, t) = \frac{\Gamma}{\pi r_B^2} e^{\frac{-r^2}{r_B^2}} \quad r_B = 4\nu t$$



# Verlauf der Geschwindigkeit

## Lösung des Geschwindigkeitsfeldes

$$\mathbf{u}(r, t) = \frac{\Gamma}{2\pi r} \left(1 - e^{\frac{-r^2}{r_B^2}}\right) \mathbf{e}_\varphi$$



# Verhalten im Fernfeld

Für  $r \gg r_B$  gilt offenbar:

$$u_\varphi(r, t) = \frac{\Gamma}{2\pi r}$$

→ Lamb-Oseen-Wirbel hat im Fernfeld die Eigenschaften eines Punktwirbels

# Implementierung

## Implementierung

# Reihenfolge bei der Implementierung

Ziel: Wirbeltransportgleichung:

$$\frac{\partial}{\partial t} \omega(\mathbf{x}, t) = -(u(\mathbf{x}, t) \cdot \nabla) \omega(\mathbf{x}, t) + \nu \Delta \omega(\mathbf{x}, t)$$

- Wärmeleitungsgleichung in 2D:

$$\frac{\partial}{\partial t} \omega(\mathbf{x}, t) = \nu \Delta \omega(\mathbf{x}, t)$$

- Behandlung der Nichtlinearität:

$$\frac{\partial}{\partial t} \omega(\mathbf{x}, t) = \underline{-(u(\mathbf{x}, t) \cdot \nabla) \omega(\mathbf{x}, t)} + \nu \Delta \omega(\mathbf{x}, t)$$

# Wärmeleitungsgleichung

## Fourierreihe in 2D

Erweiterung der Fouriertransformation auf 2D, Wellenzahlen werden zu Wellenvektoren.

$$\hat{z}_{k_x, k_y} = \sum_{m=0}^{M-1} \sum_{n=0}^{N-1} z_{m,n} e^{\frac{-2\pi i m k_x}{M}} e^{\frac{-2\pi i n k_y}{N}}$$

## Wärmeleitungsgleichung 2D

$$\frac{\partial}{\partial t} \omega(\mathbf{x}, t) = \nu \left( \frac{\partial^2}{\partial x^2} \omega(\mathbf{x}, t) + \frac{\partial^2}{\partial y^2} \omega(\mathbf{x}, t) \right)$$

$$\frac{\partial}{\partial t} \hat{\omega}_k = -\nu(k_x^2 + k_y^2) \hat{\omega}_k$$

## Demonstration der Wärmeleitungsgleichung.

# Wirbeltransportgleichung

## Herleitung der Verfahrensvorschrift

Bestimme  $u(\mathbf{x}, t)$  im Term

$$\frac{\partial}{\partial t} \omega = -(u \cdot \nabla) \omega + \nu \Delta \omega$$

überführe dazu mittels Vektoridentität in

$$\frac{\partial}{\partial t} \omega = \nabla \times [u \times \omega] + \nu \Delta \omega$$

mit

$$u = \begin{pmatrix} u_x \\ u_y \\ 0 \end{pmatrix}, \omega = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ \omega \end{pmatrix}$$

# Wirbeltransportgleichung

Verwende dann

$$\begin{aligned}\omega &= \nabla \times u \\ \rightsquigarrow \nabla \times \omega &= \nabla \times \nabla \times u \\ &= \nabla(\nabla \cdot u) - \Delta u\end{aligned}$$

Im Fourierraum infolgedessen

$$\begin{aligned}ik \times \hat{\omega}_k &= k^2 \hat{u}_k, & k &= (k_x, k_y, 0)^t \\ \rightsquigarrow \hat{u}_k &= \frac{ik \times \hat{\omega}_k}{k^2}\end{aligned}$$

# Wirbeltransportgleichung

Verwende dann

$$\begin{aligned}\omega &= \nabla \times u \\ \rightsquigarrow \nabla \times \omega &= \nabla \times \nabla \times u \\ &= \nabla(\nabla \cdot u) - \Delta u\end{aligned}$$

Im Fourierraum infolgedessen

$$\begin{aligned}ik \times \hat{\omega}_k &= k2\hat{u}_k, & k &= (k_x, k_y, 0)^t \\ \rightsquigarrow \hat{u}_k &= \frac{ik \times \hat{\omega}_k}{k2}\end{aligned}$$

# Wirbeltransportgleichung

Führe die Multiplikation im Ortsraum aus und transformiere zurück.

$$\frac{\partial}{\partial t} \hat{\omega}_k = [ik \times \mathcal{F}(u \times \omega)_k] - \nu k^2 \hat{\omega}_k$$

detaillierter:

$$\frac{\partial}{\partial t} \hat{\omega}_k = \left[ ik \times \mathcal{F} \left( \mathcal{F}^{-1} \left( \frac{ik \times \hat{\omega}_k}{k^2} \right) \times \mathcal{F}^{-1}(\hat{\omega}) \right) \right] - \nu k^2 \hat{\omega}_k$$

## Demonstration der Wirbeltransportgleichung

Vielen Dank für die Aufmerksamkeit!