

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 ν)

$$\mathbf{f}(\mathbf{x}, t)$$

Äußere Kräfte, z. Bsp. Gravitationskraft (Volumenkraftdichte)

Wirbeltransportgleichung

Beschreibung der Strömung durch das Wirbelstärkefeld, wobei die Wirbelstärke $\boldsymbol{\omega}$ 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

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

Wirbeltransportgleichung mit axialsymmetrischer Wirbelstärke

Wirbelstärkefeld

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

und in 2D

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

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 Γ

Geschwindigkeit

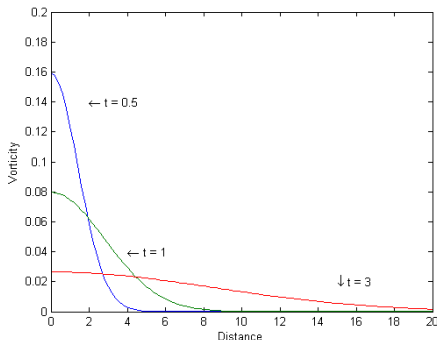
Aus dem Biot-Savart-Gesetz folgt dann:

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

Verlauf der Wirbelstärke

Lösung des Lamb-Oseen-Wirbels

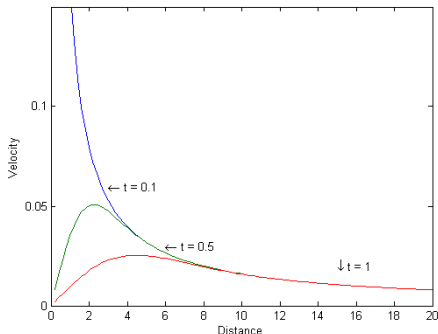
$$\omega_z(r, t) = \frac{\Gamma}{\pi r_B^2} e^{-\frac{r^2}{r_B^2}} \quad r_B = 4\sqrt{\nu t}$$



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

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

Wirbeltransportgleichung

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!