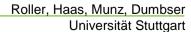
Das Godunov-Verfahren

K. Benkert¹, A. Stock²

Universität Stuttgart ¹Höchstleistungsrechenzentrum (HLRS) ²Institut für Aerodynamik und Gasdynamik (IAG)

www.iag.uni-stuttgart.de













Inhalt

Die Berechnung des numerischen Flusses

- 1. Finite-Volumen-Verfahren für die Eulergleichungen
- 2. Das Stoßwellenrohr
- 3. Die Idee von Godunov









Euler-Gleichungen in einer Raumdimension

$$u_t + f(u)_x = 0$$

$$u = \begin{pmatrix} \rho \\ \rho v \\ e \end{pmatrix} \qquad f(u) = \begin{pmatrix} \rho v \\ \rho v^2 + p \\ v(e+p) \end{pmatrix}$$

Zustandsgleichung:

$$p = (\gamma - 1)\rho\varepsilon \iff p = (\gamma - 1)(e - \frac{1}{2}\rho v^2)$$

Gasdynamik







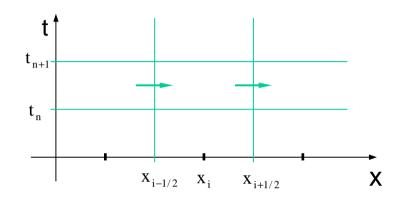




Finite-Volumen-Verfahren in einer Raumdimension

Erhaltungsgleichung:

$$u_t + f(u)_x = 0$$



Integration über $[x_{i-1/2}, x_{i+1/2}]x[t_n, t_{n+1}]$:

$$\int_{t_n}^{t_{n+1}} \int_{x_{i-1/2}}^{x_{i+1/2}} u_t(x, t) dx dt + \int_{t_n}^{t_{n+1}} \int_{x_{i-1/2}}^{x_{i+1/2}} f(u(x, t))_x dx dt = 0$$









Finite-Volumen-Verfahren oder Verfahren in Erhaltungsform

$$\int_{t_n}^{t_{n+1}} \int_{x_{i-1/2}}^{x_{i+1/2}} u_t(x, t) dx dt + \int_{t_n}^{t_{n+1}} \int_{x_{i-1/2}}^{x_{i+1/2}} f(u(x, t))_x dx dt = 0$$

$$u_{i}^{n+1} = u_{i}^{n} - \frac{\Delta t}{\Delta x} (g_{i+1/2}^{n} - g_{i-1/2}^{n})$$

$$u_i^n$$
 approximie rt $\frac{1}{\Delta x} \int_{x_{i-1/2}}^{x_{i+1/2}} u(x, t_n) dx$

Integraler Mittelwert

$$g_{i+1/2}$$
 approximie rt $\frac{1}{\Delta t} \int_{t_n}^{t_{n+1}} f(u(x_{i+1/2}, t)) dt$

numerischer Fluss





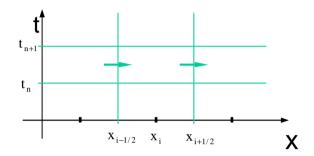






Einfachste Flußberechnung: Mittelwert

$$u_{i}^{n+1} = u_{i}^{n} - \frac{\Delta t}{\Delta x} (g_{i+1/2}^{n} - g_{i-1/2}^{n})$$



$$g_{i+1/2}$$
 approximie rt $\frac{1}{\Delta t} \int_{t_n}^{t_{n+1}} f(u(x_{i+1/2}, t)) dt$

Einfachste Form des Flusses:

$$g_{i+1/2} := \frac{1}{2} (f(u(x_i, t_n)) + f(u(x_{i+1}, t_n)))$$









Einfachste Flußberechnung: Mittelwert

$$u_{i}^{n+1} = u_{i}^{n} - \frac{\Delta t}{\Delta x} (g_{i+1/2}^{n} - g_{i-1/2}^{n})$$

$$g_{i+1/2} := \frac{1}{2} \left(f\left(u(x_i, t_n)\right) + f\left(u(x_{i+1}, t_n)\right) \right)$$

Einsetzen:
$$\longrightarrow u_i^{n+1} = u_i^n - \frac{\Delta t}{2\Delta x} (f(u(x_{i+1}, t_n)) - f(u(x_{i-1}, t_n)))$$

Zentrale Differenz. Bedingungslos instabil, kann stabilisiert werden durch hinzufügen künstlicher Viskosität

IAG









Jameson-Verfahren

Zentrale Differenz + künstlicher Viskosität:

$$g_{i+\frac{1}{2}} = g(u_i, u_{i+1}) = \frac{1}{2} (f(u_i) + f(u_{i+1}))$$

$$u_i^{n+1} = u_i^n - \frac{\Delta t}{\Delta x} (g_{i+1/2}^n - g_{i-1/2}^n) + \varepsilon \Delta x^2 u_{xx} \text{ oder } \varepsilon \Delta x^4 u_{xxxx}$$

Runge-Kutta Verfahren in der Zeit

=> Jameson Schema für transsonische Strömungen

Wahl der Dissipation sehr sophisticated









Godunov's Idee

Das Stoßwellenrohr (Shock tube)

Konstanter Zustand u_l Konstanter Zustand u_r

$$u(x,t=0) = \begin{cases} u_1 & \text{für } x < 0 \\ u_r & \text{für } x > 0 \end{cases}$$



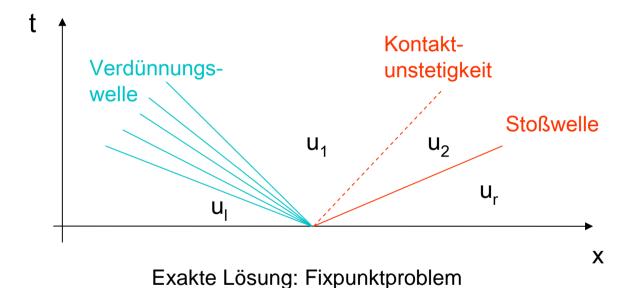






Riemann Problem für die Euler-Gleichungen

$$u_t + f(u)_x = 0$$
 mit $u(x,0) = \begin{cases} u_1 & \text{für } x < 0 \\ u_r & \text{für } x > 0 \end{cases}$



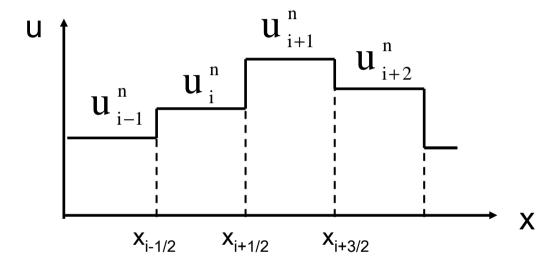








Godunov's Idee in einer Raumdimension



Stückweise konstante Werte in jeder Zelle Löse Riemann-Problem an jeder Zellkante

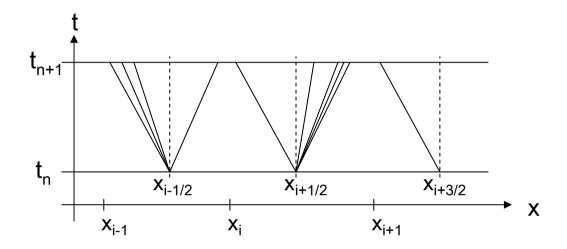








Formulierung als Finite Volumen Verfahren

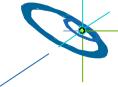


$$u_i^{n+1} = u_i^n - \frac{\Delta t}{\Delta x} (g_{i+1/2}^n - g_{i-1/2}^n)$$

FV-scheme

$$g_{i+1/2}^n$$
 Numerischer Fluß bei $X_{i+1/2}$

$$g_{i+1/2}$$
 approximie rt $\frac{1}{\Delta t} \int_{t_n}^{t_{n+1}} f(u(x_{i+1/2}, t)) dt$







Die Methode von Godunov

Numerischer Fluß der Godunov-Methode:

$$g_{i+1/2}^{n} = f(u_{RP}(0;u_{i},u_{i+1}))$$

u_{RP}. Lösung des Riemann-Problem an der Zellkante

Eigenschaften des Godunov-Verfahrens:

- Exakte Erhaltung
- Nichtlineare Wellenausbreitung
- Adaptivität

Stabilität: CFL-Bedingung







