Institut für Reaktorsicherheit

Analysis of balance equation for liquid turbulence kinetic energy by direct numerical simulations of bubbly flows

Milica Ilić¹, Martin Wörner¹, Dan G. Cacuci²

¹ Forschungszentrum Karlsruhe, Institut für Reaktorsicherheit

² Universität Karlsruhe, Institut für Kerntechnik und Reaktorsicherheit

GVC Fachausschuss Mehrphasenströmungen, Würzburg, 21.-22.2.2005

Gliederung

- Einführung und Zielsetzung
- Direkte Numerische Simulation
 - Verifizierung für Einzelblasen
 - Ergebnisse für Blasenschwärme
- Analyse der $k_{\rm L}$ -Gleichung
 - Profile der Bilanzterme ("Budget" von k_L)
 - Bewertung von Schließungsansätzen
- Zusammenfassung und Ausblick

Einführung

- Einordnung der Arbeit:
 - Berechnung turbulenter Blasenströmungen mit 2-Fluid-Modell
- Problematik:
 - kein etabliertes und f
 ür weite Parameterbereiche g
 ültiges Turbulenzmodell f
 ür Blasenstr
 ömungen verf
 ügbar
- Gängige Vorgehensweise:
 - Verwendung des k- ε Modells für die flüssige Phase
 - Standard-Satz der Koeffizienten (ermittelt aus Experimenten in <u>einphasiger</u> Strömung)

Zielsetzung

 Analytische Form der Transportgleichung f
ür die kinetische Turbulenzenergie der Fl
üssigphase (k
L):

$$\frac{\partial}{\partial t} \left(\alpha_{\mathrm{L}} k_{\mathrm{L}} \right) + \nabla \cdot \left(\alpha_{\mathrm{L}} k_{\mathrm{L}} \overline{\mathbf{u}_{\mathrm{L}}} \right) = \frac{1}{Re_{\mathrm{ref}}} \nabla \cdot \left(\alpha_{\mathrm{L}} \overline{\mathbb{T}_{\mathrm{L}}^{'} \cdot \mathbf{u}_{\mathrm{L}}^{'}} \right) - \nabla \cdot \left[\alpha_{\mathrm{L}} \left(\overline{p_{\mathrm{L}}^{'} \mathbf{u}_{\mathrm{L}}^{'}} + \frac{1}{2} \overline{(\mathbf{u}_{\mathrm{L}}^{'} \cdot \mathbf{u}_{\mathrm{L}}^{'})\mathbf{u}_{\mathrm{L}}^{'}} \right) \right]$$

$$\frac{DIFFUSION}{-\alpha_{\mathrm{L}} \overline{\mathbf{u}_{\mathrm{L}}^{'} \mathbf{u}_{\mathrm{L}}^{'}} : \nabla \overline{\mathbf{u}_{\mathrm{L}}^{'}} - \frac{1}{Re_{\mathrm{ref}}} \alpha_{\mathrm{L}} \overline{\mathbb{T}_{\mathrm{L}}^{'} : \nabla \mathbf{u}_{\mathrm{L}}^{'}} + \frac{1}{\left[\frac{1}{Re_{\mathrm{ref}}} \mathbb{T}_{\mathrm{L};\mathrm{in}}^{'} - p_{\mathrm{L};\mathrm{in}}^{'} \mathbb{I} \right] \cdot \mathbf{u}_{\mathrm{L};\mathrm{in}}^{'} \cdot \mathbf{n}_{\mathrm{L};\mathrm{in}} a_{\mathrm{in}}}{\frac{1}{Re_{\mathrm{ref}}} DISSIPATION} \frac{RENZFLACHENTERM}{Re_{\mathrm{ref}}}$$

- Terme auf rechter Seite der Gleichung müssen modelliert werden
- Experimentelle Daten zu den einzelnen Termen fehlen
 - \Rightarrow **Direkte numerische Simulation** (DNS) von Blasenschwärmen

Rechenprogramm TURBIT-VOF

- Verfolgung der Phasengrenzfläche
 - Volume-of-fluid Methode
 - Phasengrenzfläche wird lokal durch eine Ebene approximiert
- Grundgleichungen für zwei inkompressible Fluide
 - Ein-Feld Impulsgleichung mit Oberflächenspannungsterm
 - Divergenz-Freiheit der Schwerpunktgeschwindigkeit
 - Advektions-Gleichung für Volumenfraktion f der flüssigen Phase
- Diskretizierung im Raum
 - Finite-Volumen Formulierung für reguläres versetztes Gitter
 - Zweiter Ordnung zentrale Differenzen Approximationen
- Lösungs-Strategie
 - Projektionsmethode führt auf Poisson-Gleichung für den Druck
 - Zeitintegration mit explizitem Runge-Kutta Verfahren 3. Ordnung

Beispiel für Verifikation von TURBIT-VOF



Mittlere Morton-Zahl ellipsoidförmige Blase DNS für $\Gamma_{\mu} = \mu_{d} / \mu_{c} = 1$, $Mo = 3,09 \cdot 10^{-6}$, $E\ddot{o}_{B} = 3,06$ $\Gamma_{\rho} = \rho_{d} / \rho_{c} = 0,5; 0,2; 0,1; 0,02$

2 Hohe Morton-Zahl "ellipsoidal cap" Blase DNS für $\Gamma_{\mu} = \mu_{d} / \mu_{c} = 1$, Mo = 266, $E\ddot{o}_{B} = 243$ $\Gamma_{\rho} = \rho_{d} / \rho_{c} = 0.5; 0.2; 0.1$

Gitterparameter und Randbedingungen

- Gebiet: 2 x 1 x 1
- Gitter: 128 x 64 x 64
- Blasendurchmesser: 0,25
 (= 16 Gitterzellen)
- Gasgehalt: $\approx 0,4\%$
- Randbedingungen
 - Wände bei $x_3 = 0$ und $x_3 = 1$
 - periodisch in x_1 und x_2
- Flüssigkeit & Gas in Ruhe





Vergleich der Blasenform (Fall 2)

Experiment Bhaga & Weber

 $(\Gamma_{\rho} \approx 0,0008; \Gamma_{\mu} \approx 10^{-5})$

TURBIT-VOF ($\Gamma_{\rho} = 0,5; \Gamma_{\mu} = 1$)







Simulation eines Blasenschwarms

X₁

X

- Simulation imitiert einen Ausschnitt aus einer flachen Blasensäule
 - zwei seitliche Wände
 - periodische Randbedingungen in vertikaler und seitlicher Richtung
- Untersuchung des Einflusses von
 - <u>Gasgehalt (1, 5 und 8 Blasen)</u> Parameter Fall **1** mit $\Gamma_o = 0,5$
 - Viskosität der Flüssigkeit (Variation der Morton-Zahl)
- Kubisches Rechengebiet mit 64 × 64 × 64 Maschen



Blasenform und -bahnen (Fall **1**)



Animation der Simulationsergebnisse





Mittelung der Simulationsergebnisse



Terme in der k_L-Gleichung



Modelle für Produktionsterm

• Exakter Term:

$$\operatorname{Prod}(k_{\mathrm{L}}) = -\alpha_{\mathrm{L}} \overline{\overline{\mathbf{u}}_{\mathrm{L}}^{'} \mathbf{u}_{\mathrm{L}}^{'}} : \nabla \overline{\overline{\mathbf{u}}_{\mathrm{L}}}$$

- Üblicher Ansatz: $\operatorname{Prod}(k_{L}) \approx \alpha_{L} \nu_{L}^{\operatorname{eff}} \left| \nabla \overline{\mathbf{u}}_{L}^{T} + \nabla \overline{\mathbf{u}}_{L}^{T} \right| : \nabla \overline{\mathbf{u}}_{L}^{T}$
- Eingleichungs-Modell:

 $v_{\rm L}^{\rm eff} = \beta_1 l_{\rm TP} \sqrt{k_{\rm L}} \quad \text{mit} \quad \beta_1 = 0,56 \quad \text{und} \quad l_{\rm TP} = \alpha_{\rm G} d_{\rm B} / 3$

• Zweigleichungs-Modelle:

$$\begin{aligned} \boldsymbol{v}_{\mathrm{L}}^{\mathrm{eff}} &= \boldsymbol{v}_{\mathrm{L}}^{k-\varepsilon} = C_{\mu} k_{\mathrm{L}}^{2} / \varepsilon_{\mathrm{L}} \\ \boldsymbol{v}_{\mathrm{L}}^{\mathrm{eff}} &= \boldsymbol{v}_{\mathrm{L}}^{k-\varepsilon} + \boldsymbol{v}_{\mathrm{L}} \\ \boldsymbol{v}_{\mathrm{L}}^{\mathrm{eff}} &= \boldsymbol{v}_{\mathrm{L}}^{k-\varepsilon} + 0, 6\alpha_{\mathrm{G}} d_{\mathrm{B}} \Big| \mathbf{\tilde{u}}_{r} \Big| = \boldsymbol{v}_{\mathrm{L}}^{k-\varepsilon} + \boldsymbol{v}_{\mathrm{L}}^{\mathrm{B}} \end{aligned}$$

Modellbewertung für Produktionsterm



Modelle für Diffusionsterm

• Exakter Term:

$$\operatorname{Diff}(k_{\mathrm{L}}) = v_{\mathrm{L}} \nabla \cdot \left(\alpha_{\mathrm{L}} \overline{\overline{\mathbb{T}_{\mathrm{L}}^{'}} \cdot \mathbf{u}_{\mathrm{L}}^{'}} \right) - \nabla \cdot \left[\alpha_{\mathrm{L}} \left(\overline{p_{\mathrm{L}}^{'} \mathbf{u}_{\mathrm{L}}^{'}} + \frac{1}{2} \overline{(\mathbf{u}_{\mathrm{L}}^{'} \cdot \mathbf{u}_{\mathrm{L}}^{'}) \mathbf{u}_{\mathrm{L}}^{'}} \right) \right]$$

• Üblicher Ansatz:

$$\operatorname{Diff}(k_{\mathrm{L}}) \approx \nabla \cdot \left(\alpha_{\mathrm{L}} \boldsymbol{\nu}_{\mathrm{L}}^{\operatorname{Diff}} \nabla k_{\mathrm{L}} \right)$$

• Eingleichungs-Modell:

 $v_{\rm L}^{\rm Diff} = 0, 5v_{\rm L} + \beta_2 l_{\rm TP} \sqrt{k_{\rm L}} \quad \text{mit} \quad \beta_2 = 0, 38 \quad \text{und} \quad l_{\rm TP} = \alpha_{\rm G} d_{\rm B} / 3$

• Zweigleichungs-Modelle:

$$\begin{aligned} v_{\rm L}^{\rm Diff} &= v_{\rm L}^{k-\varepsilon} = C_{\mu} k_{\rm L}^2 / \varepsilon_{\rm L} \\ v_{\rm L}^{\rm Diff} &= v_{\rm L}^{k-\varepsilon} + v_{\rm L} \\ v_{\rm L}^{\rm Diff} &= v_{\rm L}^{k-\varepsilon} + 0, 6\alpha_{\rm G} d_{\rm B} \Big| \mathbf{\bar{u}}_r \Big| = v_{\rm L}^{k-\varepsilon} + v_{\rm L}^{\rm B} \end{aligned}$$

Modellbewertung für Diffusionsterm



Modelle für Grenzflächenterm		
Exakter T	Ferm: $\operatorname{GFT}(k_{\mathrm{L}}) = \overline{\left[\frac{1}{Re_{\mathrm{ref}}}\mathbb{T}_{\mathrm{L};\mathrm{in}}^{'} - p_{\mathrm{L}}^{'}\right]}$	$\mathbf{I}_{\mathrm{L};\mathrm{in}} \mathbb{I} \cdot \mathbf{u}_{\mathrm{L};\mathrm{in}} \cdot \mathbf{n}_{\mathrm{L};\mathrm{in}} a_{\mathrm{in}}$
Reference	Work of drag force, $W_{\rm D}^{*}$	Other contributions, $W_{\rm ND}^{*}$
Kataoka & Serizawa (1997) Model 1, KS	$0.075 f_{\rm w} \left[\frac{3}{4} \alpha_{\rm G} \frac{C_{\rm D}}{d_{\rm B}^*} U_{\rm T}^{*3} \right]$	$-\alpha_{\rm G} \frac{k_{\rm L}^{*3/2}}{d_{\rm B}^{*}}$
Hill <i>et al.</i> (1995) Model 2, H	$\frac{3}{4} \frac{\alpha_{\rm G} C_{\rm D}}{d_{\rm B}^*} \left \overline{\mathbf{u}_{\rm R}^*} \right \left\{ \frac{\mu_{\rm L}^* \overline{\mathbf{u}_{\rm R}^*} \cdot \nabla^* \alpha_{\rm G}}{0.3 \rho_{\rm L}^* \alpha_{\rm L} \alpha_{\rm G}} + 2k_{\rm L}^* (C_{\rm t} - 1) \right\}$	None
Lahey & Drew (2000) Model 3, LD	$\frac{1}{4}\alpha_{\rm L}\left(1+C_{\rm D}^{4/3}\right)\alpha_{\rm G}\frac{\left \overline{\mathbf{u}_{\rm R}^*}\right ^3}{d_{\rm B}^*}$	None
Morel (1997) Model 4, M	$\frac{3}{4} \alpha_{\rm G} \frac{C_{\rm D}}{d_{\rm B}^*} \left \overline{\mathbf{u}_{\rm R}^*} \right ^3$	$\frac{1+2\alpha_{\rm G}}{2\alpha_{\rm L}}\alpha_{\rm G}\left\{\frac{{\rm D}_{\rm G}\overline{\mathbf{u}_{\rm G}^*}}{{\rm D}t^*}-\frac{{\rm D}_{\rm L}\overline{\mathbf{u}_{\rm L}^*}}{{\rm D}t^*}\right\}\cdot\overline{\mathbf{u}_{\rm R}^*}$
Pfleger & Becker (2001) Model 5, PB	$1.44\alpha_{\rm L} \left[\frac{3}{4}\alpha_{\rm G}\frac{C_{\rm D}}{d_{\rm B}^*} \left \overline{\mathbf{u}_{\rm R}^*}\right ^3\right]$	None

Modellbewertung für Grenzflächenterm



Zusammenfassung und Ausblick

- Erstmals detaillierte Analyse der Transportgleichung für die kinetische Turbulenzenergie der Flüssigkeit bei Blasenströmung
 - Produktion durch Scherkräfte ist vernachlässigbar
 - Grosse Bedeutung von Grenzflächen- und Diffusionsterm
- Bewertung von Modellansätzen
 - Produktionsterm, Diffusionsterm
 - Grenzflächenterm 👌
- Ausblick
 - Entwicklung verbesserter Modelle
 - Implementierung der verbesserten Modelle in CFX und Nachrechnung von Experimenten f
 ür Blasens
 äulen

Dimensionslose Grundgleichungen

$$\mathbf{x} = \frac{\mathbf{x}^{*}}{L_{ref}^{*}}, \ \mathbf{u}_{k} = \frac{\mathbf{u}_{k}^{*}}{U_{ref}^{*}}, \ t = \frac{t^{*}U_{ref}^{*}}{L_{ref}^{*}}, \ \rho_{k} = \frac{\rho_{k}^{*}}{\rho_{c}^{*}}, \ \mu_{k} = \frac{\mu_{k}^{*}}{\mu_{c}^{*}}, \ P_{k} = \frac{p_{k}^{*} + p_{0}^{*} - \rho_{c}^{*}\mathbf{g}^{*} \cdot \mathbf{x}^{*}}{\rho_{c}^{*}U_{ref}^{*}} \ (k \in c, d)$$

$$\frac{\partial}{\partial t}\rho_{m}\mathbf{u}_{m} + \nabla \cdot \rho_{m}\mathbf{u}_{m}\mathbf{u}_{m} = -\nabla P + \frac{1}{Re_{ref}}\nabla \cdot \left[\mu_{m}\left(\nabla \mathbf{u}_{m} + \nabla \mathbf{u}_{m}^{\mathrm{T}}\right)\right] - (1-f)\frac{E\ddot{o}_{ref}}{We_{ref}}\frac{\mathbf{g}^{*}}{g^{*}} + \frac{a_{int}\kappa\mathbf{n}_{i}}{We_{ref}}$$

$$\nabla \cdot \mathbf{u}_m = 0 \qquad \left[\frac{\partial f}{\partial t} + \nabla \cdot f \, \mathbf{u}_m = 0 \right] \quad \left(f \equiv \alpha_c, \ 0 \le f \le 1 \right) \quad \mathbf{u}_m \equiv \frac{1}{U_{ref}^*} \frac{f \, \rho_c^* \mathbf{u}_c^* + (1 - f) \rho_d^* \mathbf{u}_d^*}{f \, \rho_c^* + (1 - f) \rho_d^*} \right]$$

$$\rho_m \equiv \frac{f \rho_c^* + (1 - f) \rho_d^*}{\rho_c^*} = f + (1 - f) \Gamma_\rho, \ \mu_m \equiv \frac{f \mu_c^* + (1 - f) \mu_d^*}{\mu_c^*} = f + (1 - f) \Gamma_\mu$$

$$Re_{ref} = \frac{\rho_{c}^{*}L_{ref}^{*}U_{ref}^{*}}{\mu_{c}^{*}}, \quad E\ddot{o}_{ref} = \frac{\left(\rho_{c}^{*}-\rho_{d}^{*}\right)g^{*}L_{ref}^{*-2}}{\sigma^{*}}, \quad We_{ref} = \frac{\rho_{c}^{*}L_{ref}^{*}U_{ref}^{*-2}}{\sigma^{*}} = \sqrt{\frac{MRe_{ref}^{4}}{E\ddot{o}_{ref}}}$$

Time history of vertical bubble position



Bubble-array flows with different number of bubbles
- lateral bubble movements and bubble rise velocities -



Bubble-array flows with different number of bubbles - bubble shape and bubble distribution -



Bubble-array flows with different liquid viscosity - bubble shape and lateral bubble movements -



Bubble drag law of Tomiyama

pure system

Schiller-Naumann for bubble (H-R correction)

$$C_{D} = \max\left[\min\left\{\frac{16}{Re_{p}}\left(1+0.15Re_{p}^{0.687}\right), \frac{48}{Re_{p}}\right\}, \frac{8}{3}\frac{E\ddot{o}_{B}}{E\ddot{o}_{B}} + 4\right]$$

Potential flow around ridig sphere

Cap bubble

- slightly contaminated system

$$C_{D} = \max\left[\min\left\{\frac{\frac{24}{Re_{p}}\left(1+0.15Re_{p}^{0.687}\right)}{\frac{24}{Re_{p}}}, \frac{72}{Re_{p}}\right\}, \frac{8}{3}\frac{E\ddot{o}_{B}}{E\ddot{o}_{B}} + 4\right]$$

Schiller-Naumann for rigid sphere

Potential flow around bubble

strongly contaminated system

$$C_{D} = \max\left[\frac{\frac{24}{Re_{p}}\left(1+0.15Re_{p}^{0.687}\right)}, \frac{8}{3}\frac{E\ddot{o}_{B}}{E\ddot{o}_{B}+4}\right]$$