鉛直線上で相互作用する2気泡挙動の数値計算

Numerical calculation on motion of two bubbles initially positioned inline

○ 楠野 宏明, 静大院, 静岡県浜松市中区城北 3-5-1, E-mail:kusuno.hiroaki.17@shizuoka.ac.jp 真田 俊之,静大,静岡県浜松市中区城北 3-5-1, E-mail:sanada.toshiyuki@shizuoka.ac.jp Hiroaki KUSUNO, Graduate School of Science and Technology, Shizuoka University, 3-5-1 Johoku Naka-ku Hamamatsu Japan

Toshiyuki SANADA, Shizuoka University, 3-5-1 Johoku Naka-ku Hamamatsu Japan

We calculated motion of two buoyancy driven bubbles initially positioned inline using Basilisk⁽¹⁾ where Galilei number and Bond number were ranged 20 < Ga < 40 and 0.57 < Bo < 1.25, respectively. The trailing bubble felt a vertical attractive force and a lift force. The leading bubble felt a repulsive force when the leading bubble was in the vicinity of the trailing bubble. We observed symmetric vorticity behind each bubble when two bubbles migrated toward opposite direction, and the symmetric vorticity of the leading bubble has an opposite sign to that of the trailing bubble. These vorticity are similar to the shear induced vorticity. The lift force acting on the trailing bubble can be explain as the wake induced lift force, however, that on the leading bubble can not be done.

1. 緒言

気泡流中に発生する気泡クラスタはコヒーレント構造よりも大 きいため、単相流と異なる乱流構造の要因である⁽²⁾. よって気泡ク ラスタの予測が気泡流予測の精度を上げる.気泡クラスタが発生 する重要な因子の1つに気泡間相互作用がある.

最も素な相互作用である2気泡間相互作用の研究が複数行われ てきた(3)(4). 著者らの先行研究(5)では、実験的にレイノルズ数が20 <Re<60の領域において、鉛直線上で相互作用する2気泡挙動を 導出した. 従来の理論・数値結果と比較して、後方気泡には前方 気泡の後流起因の引力と揚力が、前方気泡には気泡同士が近接し た場合のみポテンシャル効果による反発力がはたらくと結論付け た. しかし、著者らの実験では周囲流体の速度及び圧力場が不明 であったこと,また従来の数値計算⁶⁰では抗力係数及び揚力係数が 議論の的であったため、気泡周りの流れを比較し物理現象を理解 するには至っていない.本研究では鉛直線上に位置する2気泡を 数値計算し,実験との比較検証および流れ場の圧力・速度から2気 泡の相対運動メカニズムを議論する. 気泡の特性はガリレイ数が 20<Ga<40, ボンド数が 0.57<Bo<1.25 の範囲内である.

2. 計算手法

本研究では、オープンソースの adaptive volume-of-fluid solver で ある Basilisk⁽¹⁾を用いる.支配方程式は非圧縮性の連続の式,運動 方程式および VOF 方程式である.

$$\boldsymbol{\nabla} \cdot \boldsymbol{u} = \boldsymbol{0}, \tag{1}$$

$$\rho \left[\frac{\partial \boldsymbol{u}}{\partial t} + \boldsymbol{\nabla} \cdot (\boldsymbol{u}\boldsymbol{u}) \right] = -\boldsymbol{\nabla} p + \boldsymbol{\nabla} \cdot \mu (\boldsymbol{\nabla} \boldsymbol{u} + \boldsymbol{\nabla}^T \boldsymbol{u})$$

$$+ \rho \boldsymbol{a} + \sigma \kappa \boldsymbol{\nabla} f.$$
(2)

$$\frac{\partial f}{\partial t} + \nabla \cdot (\boldsymbol{u}f) = 0. \tag{3}$$

ここで、uは速度場、 ρ は密度、pは圧力、 μ は粘度、gは重力、 σ は表面張力, κは界面曲率, fは密度関数である. 運動方程式は投 影法を用いて解かれる. 運動方程式及び VOF 方程式の移流項は Bell-Collela-Glaz の移流スキームによって陽的に解かれるの. この スキームでは式(4)のガウスの定理より、各保存量がセルの面を通 る流束を評価して計算される.

$$\int_{\Omega} \nabla \cdot (\boldsymbol{u}\boldsymbol{u}) d\Omega = \int_{\Sigma} \boldsymbol{u}(\boldsymbol{u} \cdot \boldsymbol{n}) d\Sigma.$$
(4)

次に拡散項は Poisson-Helmholtz 方程式より陰的に解かれる. その

Copyright © 2019 by JSFM1

後,重力及び表面張力による加速度項を解く.最後に投影された 速度場から次の時刻の速度場及び圧力を求める. VOF 方程式は onto-cell implicit linear mapping 法より流束を用いて求める⁽⁸⁾. 詳細 はBasilisk⁽¹⁾を参照のこと.

計算の予備試験として以下の2点を調査した.

1.運動境界層の速度がどの程度の分解能で収束するか.

2.境界を直接格子点で表現できる精度の高い境界適合格子の結果 と一致するか(ただし、球形の気泡).

詳細は省略するが、計算格子の大きさは最小で気泡直径に対して Δ=d/48 とした.計算条件をFig.1 に示す.

3. 結果

Figure 2 に Ga = 40, Bo = 1.25 の相対位置の時間変化を示す. 鉛 直列に位置する気泡において、まず後方の気泡には引力がはたら いた. その後,気泡同士が近づくと前後両方の気泡に鉛直方向及 び水平方向の斥力がはたらいた.数値結果は実験結果2と比較して、 より気泡同士が近い距離まで近づいた. Figure 3 に気泡直径の 0.1 倍だけ水平方向に位置する,ほぼ鉛直列気泡の時間変化を示す. Figure3の条件ではFig.2と比べて気泡同士が遠方に位置する場合 でも後方気泡に揚力がはたらいた. このことから, 実験では完全 な鉛直列から僅かに外れていたことが示唆された. また揚力の方 向は初期に、水平方向にずれていた方向である.一方で前方気泡 には相互作用ははたらかなかった.

4. 考察

Figure 4 に各々の気泡の後方部の渦度ωz を示す.条件はFig. 2 の t=xx である (2つの気泡に水平方向の斥力がはたらく時). ま ず, Fig.4(b)より後方気泡の後方部では対称の渦度ωz が生成され ている.これは、一様せん断流中に揚力がはたらく際に発生する 流れと似ている⁽⁹⁾.気泡後流は、気泡表面で生成された渦度が運 ばれるため、一様せん断流同様に渦度 ωx (または ωy) が存在す る. 前方気泡の後流領域に存在する後方気泡は、この揚力を受け たと考えられる.一方で、前方気泡は他の気泡の後流領域内に位 置しないにもかかわらず、Fig.4(a)より前方気泡の後方部では後方 気泡と符号が逆の対称の渦度ω」が確認された.後方気泡と逆符号 のため、水平方向の進行方向は前方と後方の気泡で逆になったと 考えられる. ポテンシャル効果のみならずせん断流中の揚力と似 ているため、従来研究の内容からさらなる検討が必要である.



Fig. 1. Computational domain (a) and spatial resolution (b). The computational domain is greater enough to neglect the wall effect. Initial vertical distance between bubbles is 5d. The spatial resolution Δ is d/48.



Fig. 2. Path of bubbles initially positioned inline (Ga = 40, Bo = 1.25): a, x-z view; b, y-z view. For 0 < t < 23, the trailing bubble has felt accelerate interaction force. And then, two bubbles feel repulsion interaction force.



Fig. 3. Path of bubbles initially positioned slightly off inline (Ga = 40, Bo = 1.25, the trailing bubble $y_0 = 0.1$): a, x-z view; b, y-z view. Only the trailing bubble feels interaction force. The trailing bubble migrated laterally faster than condition Fig. 2.

Copyright © 2019 by JSFM2



Fig. 4. Vorticity (ω_z) distribution behind the bubble at t = 31 (conditions as in Fig. 2(a)): a, the vorticity distribution of the leading bubble; b, the vorticity distribution of the trailing bubble. The vorticity of (a) has an opposite sign to that of (b), namely the flow direction is opposite on *x*-*y* plane.

5. 結言

Adaptive VOF 法を用いて鉛直線上で相互作用する2気泡の数値 計算を行った.後方の気泡には上昇方向の引力と水平方向への揚 力がはたらく.前方の気泡には、気泡同士が近づいた場合のみ、 後方の気泡に対して上昇方向及び水平方向への斥力がはたらく. いずれの気泡の後方にも対称の渦度 ω-が存在することから、一様 せん断流中の揚力に似た力がはたらくと考えられる.前方気泡の 後流がせん断流を模擬するため、後方気泡の揚力は後流起因だと 考えられる.しかし、前方気泡は後流領域内に位置しないため、 後流後方気泡と同様の要因とは限らない.よって今後さらなる検 討が必要である.

参考文献

- (1) http://basilisk.fr/
- (2) Takagi, S. and Yoichiro, M., "Surfactant effects on bubble motion and bubbly flows." Annual Review of Fluid Mechanics 43 (2011): 615-636.
- (3) Yuan, H., and Prosperetti, A., "On the in-line motion of two spherical bubbles in a viscous fluid." Journal of Fluid Mechanics 278 (1994): 325-349.
- (4) Legendre, D., Magnaudet, J. and Mougin. G., "Hydrodynamic interactions between two spherical bubbles rising side by side in a viscous liquid." Journal of Fluid Mechanics 497 (2003): 133-166.
- (5) Kusuno, H., Yamamoto, H. and Sanada, T., "Lift force acting on a pair of clean bubbles rising in-line." Physics of Fluids 31.7 (2019): 072105.
- (6) Hallez, Y. and Legendre, D., "Interaction between two spherical bubbles rising in a viscous liquid." Journal of Fluid Mechanics 673 (2011): 406-431.
- (7) Bell, J. B., Colella, P. and Glaz, H. M., "A second-order projection method for the incompressible Navier-Stokes equations." Journal of Computational Physics 85.2 (1989): 257-283.
- (8) Weymouth, G. D. and Yue, D. K. P., "Conservative volume-of-fluid method for free-surface simulations on cartesian-grids." Journal of Computational Physics 229.8 (2010): 2853-2865.
- (9) Legendre, D., and Magnaudet. D., "The lift force on a spherical bubble in a viscous linear shear flow." Journal of Fluid Mechanics 368 (1998): 81-126.