# 平面ジェット下に発生する水面の不安定挙動と気泡生成メカニズム

Unstable surface behaviors and bubble formation mechanism under steady planar jets

北海道大学大学院准教授工学研究院 正 員 北海道大学大学院工学研究科 ○ 学生員 渡部靖憲 (Yasunori Watanabe) 牧田拓也 (Takuya Makita)

## 1. はじめに

海洋中に混入する気泡数は, Deane and Stokes[1]によ る半統計的, 半経験に気泡径分布を与えるモデルによっ て見積もられてきた. その一方で, Kiger and Duncan[2] は, 砕波直後, 波峰方向に一定の間隔で気泡が形成され る過程を可視化し, そのメカニズムを議論している. こ うした流体力学的な気液界面の不安定を経由した気泡生 成機構の解明は, 砕波形態, 規模の異なる任意の砕波に 伴う時々刻々の気泡ソースのモデル化を可能とするもの であり, 任意の海象下への応用が期待される.

一方,一般的な気泡の生成機構について,従来円柱状 ノズルジェットの着水に伴う気泡混入の研究が行われて きた.しかしながら,この実験モデルではジェット円周 方向に重畳する表面張力波の影響で混入過程が複雑にな るだけでなく,砕波ジェットのモデルとして適当でない ことが指摘されている[2].渡部ら[3]は平面ジェット下 の気泡生成を観察する新たな実験モデルを提案し,ジェ ット水と受け側静水間に発生するキャビティ変位の統計 的特徴を明らかにした一方,ジェット水面の毛管変位に よって着水前の着水条件が制限されるため現実的な(巻 き波に相当する)ジェット長さに対する計測が行われて いない.

本研究は、渡部ら[3]のモデルを改良し、鉛直ガラス 面を流下する安定した平面定常ジェットの静水面への着 水による気泡の生成を観察する新たな実験モデルを提案 し、その生成発達過程に対する高速高解像可視化実験に よって微視的メカニズムの解明を目指すものである.

## 2. 実験方法

本実験装置は, 貯留水槽, 落水水槽, 着水水槽, 越流 槽,水中ポンプ水槽からなり,図-1(上)の様にそれぞ れの水槽がパイプで連結されている.水中ポンプから貯 留水槽へ送水され貯留された水は高さ h のレベルに設 置された排水ドレーンによって一定の水位が保たれる. 貯留水槽下部と連結された落水水槽に貯留された水は, 底部に斜め 45 度の角度をもって設置され楔状先端をも つ導流板と着水水槽のガラス壁面の間から平面状のジェ ットとして流下し、着水水槽内の水面に着水する. ガラ ス面上の流体の流下を通して水面は安定しており、渡部 ら[3]の実験で問題となっていた平面ジェット側方の毛 管収縮によるジェットのシート厚の変動を回避し、任意 のジェット長 hj に対する気泡生成を実現する. 落水水 槽から流入する流量と同一の流量の水が着水水槽から排 水され,着水水槽内では一定の水位が保たれる.排水さ れた水は越流槽と連結されたパイプを通して水中ポンプ





槽へと流れる.

貯留水槽内部に100×100 mm の赤色 LED バックライ トパネルが静水面以下をカバーする様に設置され, LED パネルからの平面光が平面ジェットの着水点の下を通過 する様,着水水槽側面に向けて照射する.平面ジェット 下ではジェット水面と着水水槽内水面の交線上にキャビ ティが発生し(図-1 下),バックライトで照射されたキャ ビティの射影を高速カメラ(4000fps) によって撮影する ことができる.平面ジェット下のスパン方向(y 軸方向) 約40 × 40 mm の Field-Of-View (FOV) のキャビティが 640 × 640 pixel の画像として撮影,保存され,較正画 像を基に線形変換された解像度 0.05mm/pixel の画像に 対して解析が行われる.キャビティ先端の界面先端位置 は,画像濃度に対するレベルセット逐次計算[3] により 抽出し,界面の時空間的変動の特徴を分析する.

#### 3.実験結果

### (1)キャビティの発達と気泡形成

図-2は、典型的なキャビティ下の界面射影の連続画像 であり、キャビティの発達、分断と気泡の生成に至る発 達過程を表す.キャビティは、その延長方向(y 軸)に幅 広のシート状の形状をもち、鉛直下向きに伸長した後、 分断され、独立した気泡群として下向きに移流される. この時,複数個の気泡が同時に発生し、キャビティ延 長方向(y 軸)にある一定間隔で配列する組織構造を伴う ことが観察された. さらにこれら個々の気泡は例外なく y 軸を回転軸とする回転運動を継続することが明らかに なった. 図-3 は、それぞれウェーバー数の異なる条件 下における典型的な水面下の界面射影画像である. ウェ ーバー数は以下の式で表される.

$$W_e = \frac{\rho L V^2}{\sigma}$$

ここで、代表速度をジェット着水速度、代表長さをキャ ビティ幅とし、σは表面張力係数である.ウェーバー数 の小さいケース(左)では、図-2 で観察されるようなシー ト状の大規模なキャビティの発達は確認されず、微小気 泡のみが間欠的に発生する.またウェーバー数の大きい ケース(右)のエアレーションは、同時に多数のキャビテ ィの分断と大規模気泡群の発生によって特徴づけること ができる.

図-4は、異なるウェーバー数に対する単位時間当たり に発生する気泡数(左)、平均気泡径(右)を表す.気泡数、 気泡径は共にウェーバー数の増加に伴って増大する傾向 にあり、このうち最もウェーバー数の低い条件(*We* = 85.36)以下のウェーバー数を持つケースではキャビティ の伸長や変動のみが観察され、キャビティの気泡への分 断は確認されなかった.したがって、このウェーバー数 は気泡混入が生じるか否かが決定される限界ウェーバー 数であることが考えられ、気泡混入に対して有意なパラ メータの1つである.



図-2 キャビティの発達



図-3 ジェット下のキャビティと気泡 (左からW<sub>e</sub> = 85.36, W<sub>e</sub> = 196.49, W<sub>e</sub> = 317.46)



図-4 単位時間気泡数分布(左)平均気泡径分布(右)

(2)気泡混入メカニズム



図-5(左)ジェット下の水平渦(黒),交互交代渦(赤青), (右)キャビティ形状の時間変化

ジェットの着水直下において複数の正負の渦度が y 軸 方向に配列する交互交代渦列が一対の水平渦の円周方向 に巻きつく様に組織され、水平渦と共に回転していると 考える(図-5 左).即ち、図-2 において観察されたキャビテ ィの発達は、この水平渦に巻きつく交互交代渦内の低圧 部内にキャビティ先端の水面が取り込まれた状態で水平 渦と共に回転するため、交互交代渦の間隔をもって y 軸 方向に配列し、回転運動を伴う気泡群が発生するもので ある.ジェットの着水条件によってその直下の渦の規模, 強度が敏感に変化し、結果としてキャビティ発生間隔, 伸長長さの変化に起因して気泡数、サイズ分布に影響を 与えることを示唆する.また、ジェット下に発生する渦 の他、比較的小さなスケールではスパン方向への表面張 力波の伝播がキャビティの変動に対して支配的であると 考える. 図-5(右)はキャビティ先端形状変化 1/2000 秒ご とに表したものである.渦により時間の経過につれキャ ビティが伸長する一方で, y 方向の表面張力波の往来に よるキャビティ内部の微小な変動が存在する.この左右 から伝播する表面張力波による変動が重畳する箇所で界 面が閉じ、気泡へと分断されると考え今後も調査を行う.

# 4. おわりに

平面ジェットの静水への着水に伴うエアレーション過程 を観察するための実験モデルを提案し,高速高解像可視 化実験によりキャビティの発生,発達,分断によるシー ト状気泡生成過程を調査した.ジェット下の気泡は,大 規模なスケールにおいては、キャビティ下に発生する水 平渦に巻き付き回転する交互交代渦内への水面の取り込 みによるキャビティの連行、小規模なスケールにおいて はスパン方向を往来する表面張力波の変動に起因する。 それ故ジェット着水条件によって気泡数,サイズ分布等 エアレーションの特徴が決定される.

#### 5. 参考文献

 [1] G B. Deane, M. D Stokes.: Scale dependence of bubble creation mechanisms in breaking waves, Nature 418, 839-844, 2002

[2] K T. Kiger, J H. Duncan: Air-Entrainment Mechanisms in Plunging Jets and Breaking Waves. Annual Review of Fluid Mechanics 44, 563-596 2012.

[3] 渡部靖憲・牧田拓也・小柳津遥陽:平面ジェット下 に発生するキャビティの不安定挙動と気泡形成, 土木 学会論文集 B2(海岸工学), 71(2), 37-42 2015.