直接数値シミュレーションを用いたバージ型浮体の 流体力係数の予測と水槽試験による検証*

Numerical prediction of hydrodynamic coefficients for a barge platform by using direct numerical simulation and validation by water tank tests

> 大鳥弘雅** Hiromasa OTORI

菊地由佳** Yuka KIKUCHI

石原孟** Takeshi ISHIHARA

1. はじめに

浮体式洋上風力発電の低コスト化に向け、バージ型 浮体の実用化が求められている. セミサブ型が細長部 材で構成されるのに対し, バージ型は大きな四角形の 浮体であり、薄いスカートを持つため、流体力の非線 形が強い. 合理的設計のため、非線形流体力を高精度 に予測し、動揺予測を行うことが重要である.

数値流体解析(CFD)を用いた非線形流体力の評価 が行われてきた. Pan and Ishihara¹⁾は、セミサブ型浮体 に働く非線形流体力を、LES を用いて予測するととも に,離散化誤差を体系的に評価し,リチャードソン外 挿を用いて高精度の解を得た.しかし、バージ型浮体 に働く流体力について,同様の研究を行った例はない.

流体力は、レイノルズ数と振幅に依存することが知 られる. Liu and Ishihara²⁾は, セミサブ型浮体について, 実験および数値流体解析で予測した流体力係数を基に, レイノルズ数と KC 数を考慮した非線形流体力モデル を構築し、異なる波周期・波高における動揺の予測精 度を向上した.バージ型浮体についても,KC数を考慮 した流体力モデルの構築が求められる.

バージ型浮体の動揺解析について、Kosasih ら³⁾は、 不規則波中の動揺予測を行い,予測値が水槽実験によ る観測値とよく一致することを示した.しかし,流体 力は水槽実験における規則波の観測値より同定する手 法を用いていたため、ピッチ方向において予測値が観 測値を過大評価することが報告されている.

本研究では,直接数値シミュレーションによりバー ジ型浮体に作用する流体力係数を予測するとともに, リチャードソン外挿により格子依存しない解を評価す る. 次に,予測した流体力係数に基づいて, KC 数を考 慮したバージ型浮体の非線形流体力モデルを構築する. 最後に、

構築した非線形流体力を用いて、

浮体の動揺 を予測するとともに、水槽実験を用いて検証する.

- 東京大学大学院工学系研究科 **会員
 - 〒113-8656 東京都文京区本郷 7-3-1

2. 水槽試験と数値モデル

2.1 水槽試験

本研究では、動揺予測精度を検証するために 1/100 スケールバージ型浮体の水槽実験を実施した.流体力 を計測する強制動揺試験と浮体動揺を計測する浮体動 揺試験を実施した.図1に水槽試験の写真を示すとと もに、図2および表1に浮体の主要な諸元と座標系を 示す. 厚さ 3.5mm の薄いスカートとムーンプールを有 する点が特徴である.係留索は4本のカテナリー係留 を用いた.





Heave (z)





浮体の主要諸元 表 1

項目	単位	値
排水量	kg	9.27
重心高さ(底面から)	m	0.1335
喫水	m	0.07
慣性モーメント	kg•m ²	0.356

2.2 直接数値シミュレーションによる流体力評価

直接数値シミュレーション (DNS) により、浮体の 強制動揺試験を解析し,流体力を評価した.自由表面 を考慮するために VOF 法を用い, ソフトウェアは OpenFOAM を用いた. 流体力係数の予測値の数値誤差 を体系的に評価するとともに、リチャードソン外挿を

^{*}令和4年12月2日第44回風力エネルギー利用シンポジウムにて 講演

用いた.流体力の厳密解 ϕ は、式(1)に示すように格子 間隔hにおける近似解 ϕ_h と離散化誤差 ε_h の和として表 され、離散化誤差 ε_h は十分細かい格子においてテイラ 一級数の主要項に比例する.

$$\phi = \phi_h + \varepsilon_h, \ \varepsilon_h \approx \alpha h^p + H \tag{1}$$

ここで、H は誤差の高次項を表す.3 種類の異なる計 算格子において流体力の近似解 $\phi_{h_1}, \phi_{h_2}, \phi_{h_3}$ を評価す ることにより、係数 α と指数pが式(2)に示すように同定 され、厳密解 ϕ が式(3)に示すように評価される.

$$\alpha = \frac{\phi_{h_3} - \phi_{h_2}}{h_p^p(\lambda^p - 1)}, \quad p = \frac{\log\left(\frac{\phi_{h_2} - \phi_{h_1}}{\phi_{h_3} - \phi_{h_2}}\right)}{\log\lambda} \tag{2}$$

$$\phi = \phi_{h_2} + \frac{\phi_{h_2} - \phi_{h_1}}{\lambda^{p} - 1} \tag{3}$$

ここで、 λ は格子サイズの比率であり、 $h_1 = \lambda h_2 = \lambda^2 h_3$ となる.本研究では、 $\lambda \ge 2$ とした.

強制動揺試験において、浮体変位x(t)は振幅 a_0 、振 動数 ω_o を用いて式(4)により表される.式(5)に示すよう に全体の流体力 $F_{Total}(t)$ から静水圧 F_b 、静的な復元力 F_K を除き、動的流体力 F_H を求めた. F_H は、式(6)に示す ように付加質量Aと減衰Nに分解することができる.抗 力係数は、式(7)に示すように、減衰からポテンシャル 理論に基づく造波減衰Bを除くことにより求めた.

$$x(t) = a_0 \sin(\omega_0 t) \tag{4}$$

$$F_H(t) = F_{Total}(t) - F_b - F_K(t)$$
(5)

$$F_H(t) = -A\ddot{x}(t) - N\dot{x}(t)$$
(6)

$$C_d = \frac{N-B}{\frac{4}{3\pi}\rho_w S a_0 \omega_0} \tag{7}$$

ここで、 C_d は抗力係数、 ρ_w は水の密度である. Sは代表面積であり、スカートの底面積を用いた.

2.3 浮体の動揺解析

浮体-係留の連成解析を Orcaflex ver.11.2d を用いて実施した.流体力について,線形流体力は AQWA を用いてポテンシャル理論により評価し,抗力係数は第3章で提案する非線形流体力モデルを用いて評価する.また,数値流体解析において可視化した渦の分布に基づき,抗力の分布を定めた.水平方向の抗力は,浮体本体の喫水の中心位置に分布した.鉛直方向の抗力は,浮体のスカート部を10要素に分割して分布させた.動揺解析における KC 数は,各要素において,対応する振幅から求めた.係留については,FEM による動的係留モデルを用いた.

3. 直接数値シミュレーションによる流体力の評価 DNS の実施にあたり、3 つの異なる格子を、図3 に 示すように作成した.スカートから発生する渦を高精 度に予測するため、浮体近傍ほど細かいメッシュとな るよう、3 層に分けて作成した.



作成した格子を用いて,直接数値シミュレーション を実施し,加振周期 1.2 秒において,格子解像度別に 抗力係数の予測値と実験値とを比較した結果を図 4 に 示す.粗いレベル 1 の格子において,サージ方向とヒ ーブ方向の抗力係数は実験値とよく一致した一方,ピ ッチ方向の抗力係数は観測値を過小評価した.レベル 2 とレベル 3 の結果を用いて,リチャードソン外挿を 適用することにより,実験値とよく一致した解を得た. ここで同定した *p* を用い,その他の周期および振幅に おいて,式(3)を用いて,解を評価した.



(c) ピッチ方向 (KC=0.55)

図4 異なる格子サイズのCdの予測値と実験値との比較

図5には、異なる加振周期における流体力について、 レベル2の格子による予測値、リチャードソン外挿を 用いた予測値、および実測値を示した. ヒーブ方向の 付加質量係数およびピッチ方向の減衰力において、レ ベル2の格子は実験値を過小評価する一方、リチャー ドソン外挿を用いた予測値は実験値とよく一致した.



図5 異なる加振周期における流体力の予測値と実験値と の比較

抗力係数の分布を可視化するため,強制加振時の渦 の剥離を Q-Criterion を図 6 に示し,大きな渦の位置を 点線で囲った.サージ方向については,浮体本体の角 で最も大きな渦が発生しており,剥離点の下流側の浮 体表面の動圧が広い範囲で減少し,サージ方向の抗力 に大きく寄与する.一方,ヒーブ方向とピッチ方向で は,スカートに大きな渦が発生している.ピッチ方向 については,スカートの回転中心から遠い場所ほど流 速が大きく,強い渦が生じている.



(c) ピッチ方向図 6 Q-Criterion による渦度の可視化(Q=20)

3 つの周期において予測した抗力係数と KC 数との 関係を図 7 に示す.予測した波周期の範囲で周期依存 性は小さく,各方向における抗力係数を KC 数の関数 でモデル化した.最小二乗法によるフィッティングに より,式(8)~(10)に示すようなバージ型浮体の非線形 減衰力モデルを提案した.

 $C_{d11} = C_{d11,ref} \{ -0.45 (2.83 KC + 1)^{0.33} + 1.93 \}$ (8)

 $C_{d33} = C_{d33,ref} \{ -0.45 (28.3KC + 1)^{0.33} + 1.93 \}$ (9)

 $C_{d55} = C_{d55,ref} \{ -0.45 (28.3KC + 1)^{0.33} + 1.93 \}$ (10)



(c) ピッチ方向

図7 抗力係数の予測値と実験値の比較

4. 浮体動揺に及ぼす非線形流体力の影響

提案したサージとヒーブ方向の抗力係数モデルにより抗 力係数を評価し、浮体の動揺解析を行った.自由減衰試 験の結果を図8に示す.比較のため、ポテンシャル理 論による予測値も示した.各方向の固有周期の予測値 は、抗力係数の考慮によらず実験値とよく一致し、構 築した浮体モデルの妥当性が確認された.減衰比につ いては、ポテンシャル理論による値が過小評価された が、提案モデルによる予測値は実験値をよく再現した.



小波高 0.02m と大波高 0.18m における規則波中解析 を実施し,浮体の周波数応答関数(RAO)の実験値と予 測値との比較を図 9 に示した.小波高において,ヒー ブとピッチ方向の固有周期における共振領域において, 提案モデルを用いた予測値は実測値とよく一致してい る.大波高においても,線形流体力のみではサージ, ヒーブ,ピッチ方向の振幅を過大評価する一方,提案 モデルでは予測値は観測値とよく一致した.小波高と 比べて,大波高においては,ポテンシャル理論による 予測値と非線形減衰を考慮した予測値との差がヒーブ とピッチ方向において小さくなっているが,これは, 大波高において係留索に働く抗力の影響が大きくなる ことによる.



有義波高 0.02m(小波高)と 0.10m(大波高)におけ る有義波周期 1.4sの不規則波中の解析を実施し,浮体 動揺のパワースペクトル密度(PSD)の予測値と実験 値の比較を図 10に示した.規則波試験と同様に,提案 モデルにより,ピッチ方向の共振領域において,予測

なお、ピッチ方向の抗力モデルを用いなかったが、 これは図 7(c)に示すように、ヒーブ方向の抗力モデル から幾何学的にピッチ方向の抗力モデルが導出できる ことを確認したためである.

値は実験値とよく一致した.



5. まとめ

本研究では,バージ型浮体の流体力係数を直接数値 シミュレーションを用いて評価し,以下の結論を得た.

- 直接数値流体解析によりバージ型浮体の流体力係 数を評価するとともに、離散化誤差を体系的に評 価し、リチャードソン外挿を用いて格子依存しな い解を得た。
- 2. 非線形減衰力の予測値を基に,バージ型に作用す る抗力係数のモデルを KC 数の関数として構築し た.
- 構築した流体力モデルを用いて浮体の動揺解析を 実施し、異なる波高における浮体動揺の予測値は 実験値とよく一致した。

参考文献

- J. Pan, T. Ishihara, Numerical prediction of hydrodynamic coefficients for a semi-sub platform by using large eddy simulation with volume of fluid method and Richardson extrapolation, Journal of Physics Conference Series, 1356:012034, 2019.
- Y. Liu, T. Ishihara, Prediction of dynamic response of semi-submersible floating offshore wind turbines by a novel hydrodynamic coefficient model, Journal of Physics: Conference Series, 1356:012035, 2019.
- K.M.A. Kosasih, et al., Wave Tank Experiment and Coupled Simulation Analysis of Barge-Type Offshore Wind Turbine., the 29th International Ocean and Polar Engineering Conference, 2019.