超大型浮体構造物の変動漂流力 リアルタイムモニタリングシステムの開発

海洋開発工学部 *難波 康広、加藤 俊司、佐藤 宏

1. まえがき

超大型浮体式海洋構造物の水平方向動揺の固 有周期は、例えば長さ×幅×喫水が4770[m]× 1710[m]×2[m]のポンツーン型大型浮体をドルフ ィン係留する場合の左右揺で、数十秒程度といわ れている。このような、超大型浮体の水平面内動 揺と、浮体に働く長周期変動漂流力が同調しない よう、係留系のばね強さの設定には十分な注意が 必要である。

このような動機から、これまで著者らは、超大 型浮体に働く長周期変動漂流力の簡易推定法の 開発を目指し、浮体周囲の相対水位の2乗の周積 分から、次式によって変動漂流力を見積もる方法 を提案してきた。

$$\mathbf{F}_{H}^{(2)}(t) \cong -\frac{1}{2} \rho g \int_{\mathbf{C}} d\mathbf{C} \, \xi^{(1)2}(\mathbf{x};t) \, \mathbf{n}^{(0)}$$
(1)

$$田 b$$
 $\left\{ egin{array}{lll} \mathbf{F}_{\mathrm{H}}^{(2)}(\mathbf{t}) & :2次の水平方向波力 \\

ho & :流体の質量密度 \\
 \mathbf{g} & :重力加速度 \\
 \boldsymbol{\xi}^{(1)}(\mathbf{x}; \mathbf{t}) & :1 次の相対水位 \\
 \mathbf{n}^{(0)} & :0 次の単位法線ベクトル \\
 (浮体から流体の向き正) \\
 \end{array}
 \right.$

但しここでいうn次の量とは、水面波の波長振幅 比を として、 のn乗のオーダーの量を指す。

著者らはこれまで、長波頂・短波頂不規則波中 模型実験、及び数値計算による(1)式の検証結果に ついて報告した^{1)~3)}。これらの実験・数値計算 結果から、(1)式により変動漂流力の評価が出来る ことが検証できた。

本論文では、メガフロートフェーズ II モデルを 用いた実海域実験による、簡易算定法(すなわち、 相対水位から(1)式を用いて、長周期変動漂流力を 算定する方法)の検証を行う。

また線形波力についても、(1)式と同様に、近場 法と弱非線形の仮定、及び浅喫水の仮定から得ら れる次式を用いて評価を行い、実海域実験データ による検証、及び評価結果を用いた考察を行う。

$$\mathbf{F}_{\rm H}^{(1)}(t) \cong -\rho g d \int dC \xi^{(1)}(\mathbf{x};t) \mathbf{n}^{(0)}$$
 (2)

但し
$$egin{pmatrix} \mathbf{F}_{\mathrm{H}}^{(1)}(t) & :1次の水平方向波力 \\ d & :喫水 \end{pmatrix}$$

(1)、(2)式は、超大型浮体周辺において、時々刻々の相対水位を計測すれば、超大型浮体に働く時々刻々の変動漂流力、線形波力を評価できることを意味する。すなわち、変動漂流力、線形波力のリアルタイムモニタリングができ、これによって常に、超大型浮体の係留系の安全を確認することができる。

2. 実海域実験

(1)式及び(2)式の実海域での検証を目的として、 メガフロートフェーズ II モデルを用いた各種デ ータの収集と解析を行った。ここでは実験の概要 と解析結果について報告する。

2.1.実験概要

メガフロートフェーズ II モデルは、メガフロー ト技術研究組合(平成 12 年度末解散)により設 置された、長さ 1000[m]、幅 60[m](一部 121[m]) 型深さ 3[m]、喫水 1[m]のメガフロート実証実験 浮体である。係留装置はドルフィン ガイドフレ ーム方式(すなわち、ドルフィン頂部の上部工をフ ェーズ II モデルに配置されたガイドフレームで 取り囲んで係留する方式)が採用された。図 1 に フェーズ II モデルと係留装置、及び圧力と相対水 位、風速の計測点の配置概略図を示す。解析に際 しては、図中に示すように重心を原点とする X-Y 座標軸を考えた。、、は各々圧力、相対水 位、及び風速計測位置を表す。係留装置は6基設



図 1 メガフロートフェーズ II モデル係留装置・計測装置配置概略図

置され、このうち No.3 と No.4 は X-Y 2 方向型 であり、No.1,2,5,6 は Y 方向のみの 1 方向型で ある。フェンダーにはフェンダー高さ 1700[mm] (SUC1700H - RH)と、1600[mm](SUC1600H - RH)の2種類があり、No.1~6の北側(図 1 の上側)からの荷重を受ける側に SUC1700H -RH、その他に SUC1600H - RH のフェンダーが 使用されている。図 - 2 に、フェンダー (SUC1700H - RH)の静的反力特性を示す。図 中の横軸と縦軸には、各々フェンダーの圧縮歪と 反力をとっている。

波・風の入射角 の定義は、図 1 に示す通り。 図 - 3 に変動圧力計測装置取り付け部分の概 略図を示す。

2.2.実験解析

得られた計測データから浮体に働く波力ある いは外力推定値を求める処理方法は次の通りで ある。まず第1の方法は、計測された変動水圧と (1)、(2)式によって、変動漂流力及び線形波力を算 定する方法である。第2の方法は、フェーズ II 浮体の水平面内運動方程式を用いる方法である。

2.2.1.変動水圧による波力の評価法

今回は、相対水位を計測する代わりに、図 1 に で示す浮体側面上の 20 点において変動水圧 を測定した。浅喫水浮体の場合、浮体側面上の圧 力は次式によって、相対水位に変換することが出 来る。

$$\xi^{(1)} \cong \frac{\mathbf{P}^{(1)}}{\rho \mathbf{g}}\Big|_{\mathbf{z}=\mathbf{I}}$$
(3)

ここで、P⁽¹⁾は 1 次の変動圧を、 z=-l は圧力計測 位置の z 座標を表す。但し、z 軸は鉛直上向きを



図 - 2:フェンダー(SUC1700 - RH)反力特性



正とし、z=0平面は喫水面と一致するものとする。 今回はこのようにして、変動水圧計測値から変換 された相対水位時系列に対して、(1)、(2)式を適用 するという手法をとった。

当然ながら、変動水圧計測点は空間的に不連続 であるので、(1)、(2)式を適用する際には、相対水 位及びその2乗を空間方向に補間する必要がある が、今回は直線補間を行った。

なお、(3)式自体の実海域データによる検証につ いては、文献⁴⁾において既に報告している通り、 良好な結果を得ている。

2.2.2.運動方程式による外力の評価法

この方法は、フェーズ II モデルの水平面内動揺 の運動方程式

表 - 1:解析対象データ取得日の海象条件とフェーズ II 浮体左右揺のピーク周波数及び (5)式により評価された係留装置のばね定数 (解析対象データは 2000 年中に取得)

日付	12/5/8時	2/24/20時	3/17/19時	4/16/6時	5/3/21時	7/7/22時	8/13/20時	8/13/21時	9/4/21時	10/12/21時	10/13/8時
H 1/3[m]	0.620	0.687	0.696	0.752	0.762	1.017	0.783	0.679	0.879	0.820	0.948
T 1/3[s]	3.614	3.762	3.910	3.556	3.524	3.878	3.536	3.677	3.764	3.757	3.673
平均風速[m/s]	11.6	12.8	14.0	12.1	10.7	12.9	14.6	13.5	11.0	10.8	11.3
平均風向[deg]	347.9	349.1	338.0	5.4	4.5	337.4	354.5	352.4	12.6	8.6	8.3
ピ - ク周波数[Hz]	5.74E-02	5.86E-02	6.23E-02	5.62E-02	5.25E-02	6.35E-02	6.23E-02	6.10E-02	4.88E-02	4.64E-02	5.13E-02
ばね定数[N/m]	1.86E+06	1.95E+06	2.20E+06	1.79E+06	1.56E+06	2.28E+06	2.20E+06	2.11E+06	1.35E+06	1.22E+06	1.49E+06

$$(\mathbf{M}_{0i} + \mathbf{m}_{i})\frac{d^{2}x}{dt^{2}} + \mathbf{N}_{i}\frac{dx}{dt} + \mathbf{K}_{i}\mathbf{x}_{i} = \mathbf{F}_{i}(t)$$
 (i=1,2,3) (4)

の左辺側を評価し、これによって右辺の Fi(t)、つ まり浮体に作用する i 方向の外力を求める方法で ある。但し上式において添字 i=1,2,3 はそれぞれ 前後揺、左右揺、船首揺に対応するものとする。 また Ki は係留装置のばね定数、Moi は浮体の排水 量及び慣性モーメント、mi は付加質量及び付加質

量モーメント、Niは減衰力係数を表す。

この方法を用いるには、まず浮体の水平面内動 揺の時系列を知る必要がある。このためにフェン ダー変位をフェーズ II 浮体の水平面内動揺に変 換するという手法をとった。

フェーズ II モデルの係留装置では、フェンダー とドルフィンの上部工との間に 10[cm]の間隙が とってあり、本来フェンダー変位から浮体変位を 求める場合には、この間隙をどう扱うかという問 題があるが、本論文では解析対象データとして比 較的波が大きく、計測時間内において常に片側の フェンダーとドルフィン上部工が接触している 状態のデータを選ぶことによって、この問題を回 避した。結果として、本論文では外力の変動成分 のみに注目することとした。

m_i についてはメガフロート技術研究組合の検 討結果から、また N_iについては、以前に行った模 型実験結果²⁾から見積もった。

また、先に述べた係留装置のばね定数 K_iは、本 来は定数ではない。フェンダー部では図 - 2 に示 したような非線形性を持つ。しかしながら、計測 されたフェンダー 歪量が微小(最大波高時 2000/7/7 台風 3 号時 でも 4 [%]程度)である ことから、今回は K_iを定数として扱うこととした。 但し、歪量が小さ過ぎる為に、フェンダーの反力 歪特性がカタログ値(図 - 2)と異なることが予
想された。このため、浮体の水平面内i方向動揺
スペクトルのピーク周波数を、その固有周波数 foi
とみなし、foiと浮体の質量(排水量 Moi + 付加質量
mi)から次式によってばね定数を推算することと
した。

$$K_{i} = (2 \cdot f_{0i})^{2} (M_{0i} + m_{i})$$
(5)

2.3.解析結果と考察

解析は、観測した中では比較的波の高かった日 の計測データを対象とした。表 -1 に解析対象日 の海象条件等を示す。



図 - 4 に、2000/7/7/21:45-22:15 取得のデータ について、変動圧力から(1)、(2) 式によって求め た Y 方向波力 F x⁽¹⁾ + F x⁽²⁾ のスペクトルと、フ ェンダー変位から運動方程式(4)を使って求めた 外力 F x のスペクトルの比較を示す。

太い実線が(1)、(2)式により相対水位から評価し た1次波力と2次波力の和のスペクトル、太い破 線が、フェンダー変位から運動方程式(4)によって 求めた外力のスペクトルである。

0.25[Hz]辺りで、両者のピークが一致している。

表 - 1 から、このときの波周期は 3.87[s](すなわ ち周波数では 0.257[Hz])であるから、このピーク は線形波力に対応するものと思われ、両者が良く 一致していることから、(2)式により線形波力が良 く評価されていると考えられる。

一方、図-4中に細い破線で、(1)式により評価 された2次波力のみのスペクトルを示す。目盛は 右目盛(内側)であり、左目盛に比べ100倍に拡大 している。図-4から、約0.1[Hz]以下の成分が、 長周期変動漂流力に対応するものと考えられる。 この領域でも、太い実線((1)、(2)式による波力の 評価値)と太い破線((4)式による外力評価値)は、比 較的良く一致している。

2次波力は1次波力に比べ、大きさ的には非常 に小さいのであるが、浮体動揺のスペクトル(図-4中の細い実線)を見ると、浮体の動揺は周期的に は1次波力よりも浮体左右揺のスペクトルピーク 周期により近い。表-1からも、浮体左右揺のス ペクトルピーク周期は、図-4で示されているピ ーク周期から、波周期よりもより長周期(低周波 数)側の領域(0.0464~0.0635[Hz])にあることが分 かる。すなわちフェーズ II 浮体の場合、浮体の動 揺周期は波周期よりもむしろ長周期変動漂流力 の周期に近いのであり、2次波力は1次波力に比 べて大きさ的には小さくとも、これを全く無視す ることは妥当ではないと思われる。

また、0.27[Hz]よりもより高周波領域での(1)、 (2)式により相対水位から求めた波力(図 - 4 中の 太い実線)と、(4)式によりフェンダー変位から求 めた外力(図 - 4 中の太い破線)の不一致について は、フェンダー歪みが極端に小さい為に、そのば ね定数が推定値でしかないこと(例えば定数でな い可能性もある)、あるいは減衰力係数が正しく見 積もられていないこと等に原因があるのではな いかと考えられる。

なお、ここでは 2000 年 7 月 7 日 21:45~22:15 の計測データについての解析結果を元に論じた が、表 - 1 の他の日付のデータに関しても、解析 結果については同様のことが言える。

3. まとめ

本論文の内容をまとめると次のようになる。

- a)既に検証済みの(1)式に加え、本論文では線形 波力の評価式(2)についても検証を行った。そ の結果(2)式は線形波力の評価式として有効で あると思われる。
- b)フェーズ II 浮体に作用する 2 次波力は、大き さ的には 2 次波力に比べ非常に小さいが、浮体 は、線形波力よりもむしろ長周期変動漂流力に 近い周期で動揺しており、2 次波力を無視する ことは妥当ではないと思われる。

4. おわりに

著者らが提案した変動漂流力評価法について は、本年度(平成13年度)特許申請を行うことを付 記する。

また著者らは、本年度実施される IT メガフロ ート実海域実証実験において、情報基地健全性診 断システムの開発・実証を行う。その研究の一環 として、今後(1)式を用いた変動漂流力のリアルタ イムモニタリングシステムの開発を行う予定で ある。

参考文献

- 難波康広,加藤俊司,齊藤昌勝:超大型浮体式 構造物に働く変動漂流力の推定法 --- その 1:長波頂波中模型実験 ---,日本造船学会論 文集,第 186 号,pp.235-242,1999
- 2) 難波康広,加藤俊司,齊藤昌勝,平石哲也:超 大型浮体式構造物に働く変動漂流力の推定法
 --- その2:短波頂波中模型実験 ---,日本造船 学会論文集,第 187 号,pp.151-160,2000
- 難波康広,齊藤昌勝,加藤俊司,平石哲也,前 田久明:多方向波中の超大型浮体に働く変動 漂流力計測実験,平成12年度(第74回)船舶技 術研究所発表会講演集,pp.295-302,2000
- 4) 難波康広,加藤俊司,佐藤宏,居駒知樹,前田 克弥:超大型浮体式構造物に働く変動漂流力 の推定法 --- その3:実海域実験 ---,日本造 船学会論文集,第188 号,pp.287-293,2000