論 文

# **PWがOWC型波エネルギー変換装置に与える効果に関する研究** A Study on Effects of Projecting Walls on an OWC Type WEC

居駒 知樹\*・増田 光一\*・大森 光\*\*・大澤 弘敬\*\*\* Tomoki IKOMA, Koichi MASUDA, Hikaru OMORI and Hiroyuki OSAWA

要旨:著者らは振動水柱(OWC)型波エネルギー変換装置にプロジェクティングウォール(PW)を 取り付けることで一次変換性能を向上させることができることを水槽実験の結果から示してきた。本研 究では理論計算による検討を行った。系統計算を実施することでPW内とOWC内の水の挙動特性を調べ, PW-OWC型装置の一次変換性能に与えるPWの効果について明らかにした。

本理論計算は三次元得点分布法を基にOWC上部の空気室の存在と自由表面の存在を考慮できるよう に定式化したものであり、本手法についても水槽実験結果との比較から検証した。

キーワード:波エネルギー変換装置、振動水柱、プロジェクティングウォール、エンドウォール

### 1. 緒言

現在,海洋再生可能エネルギーが注目されてい る。中でも波エネルギーは膨大なエネルギーを秘 めている。そこで近年、波力発電装置の実用化に 向け、様々な研究開発が行われている。波力発電 装置の 1 つの形式として振動水柱 (Oscillating Water Column: OWC)型波力発電装置がある。こ の装置は空気室内の水面が上下に振動することに より空気室天板に開けられたオリフィスから空気 が流出入する。この空気流で発電タービンを回す ことで発電を行うシステムであり、波エネルギー から圧縮空気のエネルギーへの変換のことを一次 変換、空気エネルギーから電気エネルギーへの変 換までを二次変換と呼ぶ。近年の実スケールの OWC 型波力発電装置の実証実験には JAMSTEC の「マイティーホエール」の実海域実験<sup>1)</sup>がある。 結果的に波周期に対する依存性が高く、特定の波

周期では発電効率は良いが,それ以外では良好な 結果を得られなかった。そこで,広い波周期で高 効率にするため,OWC 前面にプロジェクティン グウォール (PW)を取り付けた装置(以降, PW-OWC 型装置と呼ぶ)が提案された<sup>2)</sup>。 PW-OWC 型装置では,PW 内の共振とOWC その ものの固有周期の2つの共振周期が存在し,従来 のOWC 装置に比べより広い波周期範囲で効率良 く波パワーを吸収できることが実験的に確認され ている<sup>2)-6)</sup>。斜波中での実験<sup>5)</sup>においてもPWを取 り付けることにより一次変換性能が高くなること が確認された。

しかしながら,これらの研究<sup>2)-5)</sup>は水槽実験に よる PW-OWC 型装置の一次変換性能に関する検 討のみであったため,高効率化のメカニズムなど については詳細な考察が加えられていない。つま り,結果的に高効率化は可能であるが,PW 長さ

\* 正会員 日本大学理工学部海洋建築工学科, \*\* 非会員 株式会社 IHI エスキューブ(研究当時,日大院生) \*\*\* 非会員 独立行政法人 海洋研究開発機構 の影響など,系統的な検討は居駒ら<sup>の</sup>のみであり, 未だ十分ではない。

そこで本研究は、次のことを目的として実施さ れた。1) PW 長さが一次変換性能向上に与える 影響を定量的に明らかにして PW 設置の有用性を 具体的に示すこと、2)より広い波周期で高効率 な新方式 PW-OWC 型装置を提案してその一次変 換性能特性を定量的に明らかにすることである。 本研究では、水槽実験ではなくポテンシャル理に 基づく理論計算法を適用する。その理論計算法を 整備することも本研究の目的の1つである。

なお、本研究では発電機負荷までの全ての過程 をオリフィスでのエネルギー損失によって再現し、 実質的には一次変換部分の性能のみを評価する。

### 2. PW-OWC 型波エネルギー変換装置

一次変換性能を向上させるために,OWC 開口 部前面に PW を取り付けることで,OWC の固有 周期とは別の同調現象を誘起できる。このシステ ムは PW 内の共振効果と OWC 部の固有周期の 2 つの共振周期が存在し,従来の OWC 型装置に比 べより広い波周期で一次変換性能が高くなると考 えられている。実験的に単一型 OWC 型装置より も PW-OWC 型装置の方が一次変換性能は高くな ることが確認できている。



図1 PW-OWC 型の多重共振メカニズム

# 3. 三次元特異点分布法を用いた流体力解 析法

#### 3.1 定式化

本理論は線形ポテンシャル理論に基づく。浮体

動揺問題は散乱波問題と発散波問題に分けて考慮 する。理論的な扱いは Kinoshita ら<sup>7)</sup>の等価浮体 としての扱いから始まり,永田ら<sup>8)</sup> や安澤ら<sup>9)</sup>の ような直接的な解法があるが,本研究では振動水 柱の影響を考慮した境界値問題と境界積分方程式 を考慮した居駒ら<sup>10)</sup>を適用する。その基本的なア プローチの詳細は Ikoma ら<sup>11)</sup>に譲る。ここでは, それを基本として発電からくるインピーダンスを 振動水柱型波エネルギー吸収装置によるダンパー 特性として導入する方法を示す。本研究では,全 ての現象は調和振動すると仮定して,規則波中で の線形理論の問題として扱う。よって,以降の定 式化は全ての物理変数から時間項を分離すること で,周波数領域の問題として表現することにする。

本研究では非回転な完全流体を仮定し,速度ポ テンシャル**の**を次のように定義する。

 $\vec{v} = \operatorname{grad} \boldsymbol{\Phi}(x, y, z; t)$ .....(1) ここで、*t* は時間である。この時間項の変数分離 を次のように定義する。

 $\Phi(t) = \operatorname{Re}\left[-i\omega\phi \cdot e^{-i\omega t}\right].$ (2)

ただし、*ω*は円周波数,*i*は虚数単位である。本 研究では固定状態を仮定しているので速度ポテン シャル*ψ*は次式のように入射波ポテンシャル、散 乱波ポテンシャルの総和で表現される。

 $\phi = a\phi_1 + a\phi_D$  .....(3) ここで, *a* は入射波の複素振幅, *φ* は入射波ポテ ンシャル, *φ*,散乱波ポテンシャルである。

座標系を図2に示す。物体表面の法線は流体に 向かって正とする。支配方程式は次のラプラスの 方程式である。

一般の自由表面条件は次式のように与えられる。

$$K\phi - \frac{\partial \phi}{\partial z} = 0 \tag{5}$$

ここで、 $K=\omega^2/g$ 、gは重力加速度である。



図2 座標系

次に、OWC上部の自由表面条件を考える。OWC 上部の自由表面は空気室内の空気圧力  $P_a$ と力学 的に釣り合うから、次式のような線形化されたベ ルヌーイの式で表現できる。

ただし、*p*は流体密度、*ī*,は自由表面の鉛直変 動量であり、図2の座標系に従って上向き(上昇) が正である。静水圧成分であるが、自由表面上の 圧力を表現するため、圧力の符号は海中の静水圧 とは異なり水面変動量と同じである。空気室内の 圧力は OWC の上下により時間的に変動するので、 一般の自由表面とは扱いが異なり、次式のような 形式で自由表面条件が得られる。

 $\frac{\partial^2 \Phi}{\partial t^2} + g \frac{\partial \Phi}{\partial z} = -\frac{1}{\rho} \frac{\partial P_a}{\partial t} \qquad (7)$ 

空気室内の圧力については状態方程式を立てる。 ボイル・シャルルの断熱圧縮の状態方程式を線形 化し次式の形式で与える。

$$P_{a}(t) = P_{s} + \overline{\alpha} \, \frac{\gamma P_{s}}{V_{0}} \, \overline{\nu}(t) \, \dots \tag{8}$$

ここで、**P**<sub>S</sub>は空気室内初期圧力であり、ゲージ 圧力ではなく絶対圧力が適用される。空気室が外 部(大気)と直接接続する空気タービンにつなが る場合は、 $P_s$ は大気圧に等しい。 $\gamma$ は比熱比で本 研究では 1.4 を適用する。 $V_0$ は空気室内の空気の 初期体積(初期状態では設計される空気室体積に 等しい)、 $\overline{\nu}$ は空気室内空気の体積変動量である。 さらに、ノズル係数 $\overline{a}$ を導入する。これはノズル によるダンピング影響を考慮するし、実際にはエ ネルギー損失を決定するための係数である。この 係数は 0 から 1.0 をとる。空気室が密閉状態では 1.0 をとり、完全な解放状態では 0 となる。

圧力 *P<sub>a</sub>*を使って,空気室内の自由表面条件は(7) 式より時間項を分離して次のように与えられる。

(9)式は(8)式を用いて次のように書き換えられる。

ここで,αはノズル係数で次のような複素係数 である。

圧力と体積の変動量の時間項分離は以下のように 定義する。

$$P_{a}(t) = \operatorname{Re}\left[ap_{a} \cdot e^{-i\alpha t}\right].$$
(12)  

$$\overline{\nu}(t) = \operatorname{Re}\left[a\nu \cdot e^{-i\alpha t}\right].$$
(13)

空気室の体積変動量は次式で計算される。

$$\nu = \iint_{S_{FA}} \{\eta(x, y)\} ds \dots (14)$$

ただし, *ζ*最終的に(10)式は次式のように表現可能 である。

$$K\phi - \frac{\partial \phi}{\partial z} = \alpha \frac{\gamma P_s}{\rho g V_0} \iint_{S_{FA}} (\eta) ds$$
 (15)

運動が考慮されない場合には水面変動量のみで 計算される。

水面変動量ηは速度ポテンシャルから次のよう 表現可能である。

$$\eta = \frac{\partial \phi}{\partial z} \tag{16}$$

ここで,ηは入射波,散乱波および発散波の総和 である。当然,運動が考慮されない場合には発散 波はない。

 $\eta = \eta_I + \eta_D \tag{17}$ 

### 3.2 境界積分方程式

自由表面条件,海底および放射条件を満たした グリーン関数 G を適用すれば,本研究での問題は 次の境界積分方程式によって速度ポテンシャルを 表記できる。

$$-C_{\rho}\phi(P) = \iint_{S_{\mu}} \left(\phi(Q)\frac{\partial G}{\partial n_{\varrho}} - G\frac{\partial\phi(Q)}{\partial n_{\varrho}}\right) ds$$
  
+ 
$$\iint_{S_{\mu}} \left(\phi(Q)\frac{\partial G}{\partial n_{\varrho}} - G\frac{\partial\phi(Q)}{\partial n_{\varrho}}\right) ds \qquad (18)$$

本研究では境界積分方程式を数値的に解くため の離散化手法として一定要素を適用する。このと き,速度ポテンシャル $\phi(P)$ が $S_{H}$ 上で観察される場 合, $C_P$ は 1/2 をとる。空気室内の自由表面上 $S_{FA}$ で観察される場合 $\phi(P)$ には $C_P$ は 1.0 である。

観測点 *P* が物体表面上 *S*<sub>H</sub>にある場合の散乱波 ポテンシャル φ<sub>D</sub> に関する境界積分方程式は次式 で与えられる。

$$-\iint_{S_n} \frac{\partial \phi_D}{\partial n} G ds = \frac{1}{2} \phi_D(P) + \iint_{S_n} \phi_D \frac{\partial G}{\partial n} ds + \sum_{n=1}^{N_{nr}} \frac{P_{D,n}}{\rho g} \iint_{S_{nr}} G \cdot n_z ds \qquad P \text{ on } S_H, (19)$$

ここで、*p<sub>D,n</sub>* は *n* 番の空気室の圧力であり、*N<sub>AC</sub>* は空気室(実際には OWC の)数である。空気室 内自由表面の初期高さは *z*=0 である。物体表面で は次式で境界条件が与えられる。

空気室内自由表面において,入射波と発散波に よる水面変動量の総和η<sub>s</sub>は下記のように表現で きる。

よって, 散乱波成分は次式のとおりである。

 $\eta_{D} = \eta_{s} - \eta_{1}$  .....(22) 散乱波ポテンシャル $\phi_{D}$ が空気室内自由表面上  $S_{FA}$ に配置されているとき,境界積分方程式は次式で 与えられる。

$$-\iint_{S_n} \frac{\partial \phi_I}{\partial n} G ds + \frac{\eta_I(P)}{K}$$
$$= \iint_{S_n} \phi_D \frac{\partial G}{\partial n} ds + \frac{\eta_S}{K}$$
$$+ \frac{P_{D_m}}{K \rho g} + \sum_{n=1}^{N_{ac}} \frac{P_{D_n}}{\rho g} \iint_{S_{P_n}} G \cdot n_z dz$$

(23)式において空気室内自由表面上に設定され る未知変数は $\eta_s \ge p_D 0 2$ つである。ゆえに方程 式を解くためには空気室内自由表面上におけるも う一つの方程式が必要である。そこで、(8)式を適 用する。(12)、(13)式によって時間項を分祀した後 に(14)式を空気体積変動量として代入する。数値 計算上は水面変動量 $\eta_s \ge ET \int p_D$ は未知変数なの で、両者を右辺にして書き改めれば(8)式は次のよ うに表現できる。これは空気室(OWC 装置)ご とに適用される。

### 4. 一次変換性能算出方法

#### 4.1 入力波パワー

入力の単位長さ(波長で除した)あたりの波パ ワー(波のエネルギー密度)は、水底より表面ま での単位断面の水柱が保有する波によるエネルギ 一密度である。この波が輸送するエネルギーは、 伝播方向に垂直な面において一方の側の媒質に対 して単位時間になす仕事から求められる(文献 12 を参照)。このとき、エネルギーは群速度によって 輸送されるので、結果として幅 B あたりの波パワ ーは入射波の群速度 C<sub>G</sub> を用いて、次のように計 算される。

$$P_{w} = \frac{1}{2} \rho g a^{2} C_{g} \cdot B$$

$$= \frac{1}{2} \rho g a^{2} C \cdot \frac{1}{2} \left[ 1 + \frac{2kh}{\sinh 2kh} \right] \cdot B \quad [W/m]$$
(25)

ここで, *k* は波数, *C* は波速であり, 次のように 与えられる。

波長んは次式の分散関係をもつ。

波数 k は波長を用いて次のように計算される。

 $k = \frac{2\pi}{\lambda} \tag{28}$ 

### 4.2 圧縮空気への波パワー変換

OWC 型の波力発電装置では波パワーはまず圧 縮空気のそれに変換される。結果として圧縮空気 がエアタービンを介して発電機を回転させるとい う仕事をする。ここまでの過程をここでは波パワ ーの一次変換 *E*<sup>(1)</sup>とする。発電機から電気エネル ギーが出力される過程は二次変換である。

単位時間に施される空気室内の空気の仕事,す なわち仕事率は次のように表現できる。

$$P_{air} = \frac{1}{T} \int_0^{\tau} A_w P_a(t) \cdot \frac{d}{dt} \left\{ \frac{\overline{\nu}(t)}{A_w} \right\} dt \dots (29)$$

ここで, Awは OWC の水線面積である。本研究で はすべての物理量の時間項を変数分離することで, 周波数領域の問題として取り扱っている。そこで, ここでも(29)式を周波数領域で表現しなおす。

とおけば,(27)式は次のように書き換えることができる。

$$P_{air} = \frac{A_w}{T} \int_0^T P_a(t) \cdot \frac{d}{dt} \overline{\xi}(t) dt$$

$$= \frac{A_w}{T} \int_0^T \operatorname{Re}\left[p_a e^{-i\omega t}\right] \cdot \operatorname{Re}\left[\xi \frac{d}{dt} e^{-i\omega t}\right] dt \qquad (31)$$

$$= \frac{A_w}{T} \int_0^T \operatorname{Re}\left[\frac{1}{2} \left\{p_a \cdot (-i\omega\xi) \cdot e^{-i2\omega t}\right\} + \frac{1}{2} \left\{\frac{1}{2} \left(p_a \cdot (-i\omega\xi)^* + p_a^* \cdot (-i\omega\xi)\right)\right\}\right] dt$$

ただし、 \*\* は複素共役を意味する。(31)式右辺第 3 式は非線形干渉の和周波数成分と差周波数成分 を含むが、和周波数成分は1周期の積分量が0で あるので、ここでは差周波数成分のみが必要であ る。結果的に(29)式は次式で表現可能である。

$$P_{air} = A_{W} \cdot \operatorname{Re}\left[\frac{1}{4}\left\{p_{a} \cdot \left(-i\omega\xi\right)^{*} + p_{a}^{*} \cdot \left(-i\omega\xi\right)\right\}\right] [Watts],$$

すなわち,規則波中における波パワーの吸収は非 線形影響のうちの定常成分のみで決定される。た だし,

$$p_a = p_{aC} + ip_{aS} \tag{33}$$

 $\xi = \xi_c + i\xi_s \dots (34)$ 

である。

ー次変換性能は出力パワーと入力パワーの比に より,次式で定義する。

### 5. 理論計算手法の妥当性

### 5.1 実験概要

本理論計算手法の妥当性を示すために実験結果との比較を行う。

本実験は日本大学理工学部船橋校舎テクノプレ ース 15 の海洋建築水槽実験室平面水槽にて実施 した。水槽規模は長さ 24m,幅 7m,実験水深は 1m とした。実験で適用した波浪条件は入射波の 波高は 0.02m とし,波周期は 0.7 秒~1.75 秒の規 則波とした。空気室天板にオリフィスを設け、こ の口径と水線面積の比であるノズル比を既存の結 果から 1/300 とした。

実験装置を図3に示す。模型は流体の流出部が 振動水柱前面にある OWC に PW を取り付けて実 施した。計測項目は OWC 内部水面変動を空気室 の平均的な水面変位を計測するために櫛形の容量 式波高計を3本用いた。OWC 内部圧力を圧力セ ンサーにて計測した。詳細な装置寸法は Table 1 に示す。



図3 実験モデル平面・断面図と波高計配置

表1 理論計算法の検証用モデル諸元

$L_p(\mathbf{m})$	0.282
$L_a(\mathbf{m})$	0.3
$B_0(\mathbf{m})$	0.3
<i>B</i> (m)	0.44
Water Depth (m)	1
<i>d</i> (m)	0.3
$d_{I}$ (m)	0.215
Wave Period (sec)	0.65~2.0

### 5.2 実験結果および計算結果

一次変換性能の結果計算結果と実験結果を比較 して図4に示す。横軸は波長λを装置長さLで無 次元化し,縦軸は一次変換性能 *E*<sup>(1)</sup>を表す。

*NL*<3 での値の上昇と*NL*>5 での値の低下傾向 は定性的に一致していることがわかる。特に後者 では定量的にもほぼ一致している。理論計算値が *NL*=2.5 付近にピークをもつのに対して,実験値で は最初のピークが*NL*=3.0 付近である。また,実験 値では*NL*=4.0 において一次変換性能が落ち込む が計算値ではこれが表現できていない。しかしな がら、計算値も最初のピークの後に一度は急激な 値の低下があり、AL=5.0付近の変曲点に向かう。 本計算が線形理論でオリフィス部分での空気渦な どによる非線形減衰影響を無視していることを考 慮すれば、ピーク値の過大評価と、それに伴う全 体の性能の大きめの見積は理解できる。

これらから本理論計算手法は基本的には妥当性 があり,定性的な再現が可能であるとの判断から, 同一計算法内における各種のパラメータ変化によ る一次変換性能変化の比較や考察は十分に可能で あると判断する。



図4 一次変換係数の実験値および理論値の比較

### 6. PW 長さが一次変換性能に与える効果

詳細な PW 効果についての考察は行われていない。そこで,理論計算により PW の長さが一次変換性能に与える効果, PW の有用性について明らかにする。

#### 6.1 計算概要

本研究では山形県酒田港の岸壁周辺海域を波力 発電装置設置海域と設定した NEDO のプロジェ クト<sup>注1</sup>の参考データとなるよう,装置の諸元を決 定した。そこで,ここでの系統計算には実機モデ ルを適用し,水深は上記理由により14.5mと設定 した。同様の理由から OWC の上下運動固有周期 の設定を,年間の波エネルギー分布の大きな8秒 付近にするためや構造設計等の種々の理由から装置の図5に定義される各部位の基本寸法をTable 2 のように決定した。OWC 長さ(奥行) $L_a$ は 7m, OWC 幅  $B_0$ は 7m, OWC 前面開口部高さ  $d_1$ は 8.5m である。構造物の壁厚が数値計算上必要であったため, OWC 背面と全面の壁は 3cm としている。 全長 Lの換算ではこれを無視した。また, 2 面ある側壁は構造計画上鉄板一枚とはなりえないことから, 1.0m の厚さを考慮した。

ここでは、PW の長さが波エネルギー吸収性能 に与える影響について評価するために、PW 長さ を 1m 間隔で変化させる系統計算を実施した。な お、本モデルの没水部深さ水深と同じであり、着 底式として設定された。



表2 系統計算モデル諸元

$L_p(\mathbf{m})$	3~7	$B_0(m)$	7	<i>d</i> (m)	14.5
$L_a(\mathbf{m})$	7	<i>B</i> (m)	9	$d_1(m)$	8.5
$B_s(m)$	1, 3, 5	<i>h</i> (m)	14.5	Wave Period (sec)	3~15

### 6.2 計算結果および考察

図6に一次変換性能の結果を示す。図7にOWC 開口部深さを変化させた一次変換係数の結果を示 す。図8にPWが7mの長さで*λLa*=5.5付近の一 次変換性能が高い値を示した周期でのPW部およ びOWC部の水面変位の時間的変化を示す。赤線 の左側がPW部,右側がOWC部である。図9に PWが3mの長さで*λLa*=5.5付近の一次変換性能が 高い値を示した周期でのPW部およびOWC部の 水面変位の時間的変化を示す。図 10 に PW が 7m の長さで  $\lambda L_a$ =12.5 付近の一次変換性能が高い値 を示した周期での PW 部および OWC 部の水面変 位の時間的変化を示す。

図 6 および 7 の横軸は波長  $\lambda$  を空気室長さ (OWC 長さ)  $L_a$  で無次元化した。縦軸は一次変 換性能  $E^{(1)}$ を表す。図 8~10 では横軸を PW-OWC 装置の x 座標を装置の全体の半分の長さで無次元 化し,縦軸は水面変動量  $\eta$  を入射波振幅 a で無次 元化した。



図7 d1 開口部深さ毎の一次変換係数の違い

PW-OWC 型の装置は, PW の定在波発生に関わる共振周期と OWC の上下揺れの固有周期が存在すると考えられている。<sup>2)</sup> 図 6 では PW が長くなると一次変換性能が短波長域である  $\lambda/L_a=5.5$  付近から上昇する傾向があることから, OWC の固有周期に対応すると思われる  $\lambda/L_a=12.5$  の波長域と合わせて 2 つの同調周期の存在の効果によって幅

広な波周期範囲で一次変換性能が高くなったと思われる。図6では短波長側において顕著なピークは見られないが、急激な上昇と長波長側にある最大ピークに向かう緩やかな上昇の変曲点らしき波長が存在することから、ここでは便宜的に2つの ピークの存在を認めると表現する。

λ/L<sub>a</sub>=5.5 付近では、図8を見ると、OWC 開口部、 PW 先端部共に水面変位の値は高くなり、PW 内 全体の水面変動量が高いことがわかる。図9を見 ると、PW が短い場合は PW 内での水面変動量は 低い。これらにより PW が長い場合、PW 内で波 が共振しやすくなり、この影響で OWC 部の水面 変動量も大きくなったと考えられる。図7より, PW の共振現象が起こる周期は OWC の開口部深 さに関係なく、PW 長さに依存することを確認で きる。PWが7mのときの λ/L<sub>a</sub>=12.5の一次変換性 能のピーク時の PW 部と OWC 部中央線上 (v=0) における水位変動を1周期分の時間を追いながら 図 10 に示す。図 10 から, PW 部と OWC 部共に 水面変動量が同程度に大きくなることがわかる。 OWC が十分に動いているこの結果から、これは PW-OWC 装置の固有周期だと考えられる。

よって、図6は、PW が長くなると一次変換性 能は高くなり、変換性能が最大となる波周期が長 くなることを示唆している。PW が長いと PW 部 での水面変動量も大きく,OWC 部での水面変動 量も大きくなることは図 10 の結果にも現れた。 PW が短い場合,PW 内,OWC 内の水面変動量は PW が長いモデルに比べて低くなることも本系統 計算時に確認している。これは PW が長くなるこ とで、OWC から流出した水を PW の外へ逃がさ ない効果、特に装置の左右両側への波としてのエ ネルギーの散逸を防ぐ効果があり、PW が短いモ デルに比べて一次変換性能が向上したと推察され る。PW が長くなることで、PW-OWC 装置自体が 長くなるため、OWC に対する水塊の付加質量は 増える。よって、一次変換性能の最大となる波周 期は長くなったと考えられる。

図8および9はPWの共振周期と思われる波長 域での水位変動を示すが、PW部およびOWC部 の水面変位位相ずれは大きくないが、装置全体の 固有周期ではPW部とOWC部の位相が明らかに ずれることが図10から読み取れる。



図8 1 周期内における PW 内および OWC の空間 的水面変動 (PW 長さ 7.0m, *λ*/*L*<sub>a</sub>=5, *y*=0)



図 9 1 周期内における PW 内および OWC の空間 的水面変動 (PW 長さ 3.0m, *λL<sub>a</sub>=5*, *y=*0)



図 10 1 周期内における PW 内および OWC の空間 的水面変動(PW 長さ 7.0m, *λ/L<sub>a</sub>*=12.5, *y*=0)

以上のことから, PW が長い場合, 一次変換性 能は2つのピークとなり, より広範囲な波周期範 囲で効率良く波パワーを吸収できることが示唆さ れる。また, PW が短い場合でも, OWC 開口部前 面での水面変動量が大きくなるため, PW が無い モデルと比べて一次変換性能は高くなる結果にな った。これらは PW 効果によるものと考察できる。 これらの結果は, OWC 型装置の性能向上には, PW の設置が極めて有用であることを強く示唆す るものである。

### 7. End Wall 式 PW-OWC 型装置の考案

既に述べたように、長い PW を設置することが 装置の一次変換性能を向上させることが系統計算 から示唆された。しかし、商用化にあたって、PW を長くすれば良いという問題ではない。PW を長 くすれば構造計画上の困難さは増し、さらに材料 や施工方法等々の問題を含めて建設コストが上昇 するのは明らかである。そこで、PW を短くして もなお広範囲な波周期範囲で一次変換性能を高く 維持できる装置として、PW 部の先端に PW 開口 部が狭くなるような壁 (End Wall) を取り付けた End Wall 式 PW-OWC 型装置を考案した。すなわ ち、PW のない OWC 単体装置では OWC の固有周 期近傍を境に短周期側と長周期側で著しく一次変 換性能が低下することを避け、可能な限り短波長 域,長周期域までその低下を防ぐことが可能な装 置・手法の提案である。ここでは End Wall 式装置 の一次変換性能を理論計算により評価し, End Wall 式 PW が一次変換性能に与える効果について 検討する。

#### 7.1 計算概要

End Wall 式 PW-OWC 型装置の平面図, 断面図 を図 11 に示す。装置の基本寸法は Table 2 に示す ものと同様であり, 両側から延びる End Wall 間の スリット幅を *Bs* とする。計算モデルは End Wall 式 PW 装置と従来型 PW 装置の一次変換性能を比 較するために,前節の PW-OWC 装置の PW を 4m, スリット幅 (*Bs*)を 1m, 3m および 5m の 3 タイ プで実施した。その他パラメータは従来型 PW-OWC 型装置と同条件である。



図 11 着底式の EW 付 PW 型の 系統計算モデル平面・断面図

### 7.2 計算結果および考察

図 12 にスリット幅 3m の End Wall 式装置と従来 型装置の比較の一次変換性能の結果を示す。図 13 にスリット幅 3m の装置の一次変換性能が高い  $\lambda/L_a=5$  付近での PW 部および OWC 部の水面変動 の時間的変化を示す。図 14 には従来型 PW 装置 の $\lambda/L_a=5$  付近での PW 部および OWC 部の水面変 位の時間的変化を示す。

図 12 では End Wall 式装置は従来型 PW 装置に 比べて *λ/L<sub>a</sub>*=5 付近で一次変換性能の明らかなピー クを確認できる。この波長域では,図 13 から, End Wall 式にすることで, PW 部での水面変動量 が明らかに大きくなっていることがわかる。それ に比べて従来型である図 14 では, PW 内で水面変 動量は図 13 と比べて小さい。OWC 内の水面変動 量も End Wall 式 PW と従来型 PW では End Wall 式 PW モデルの方が大きい。



図 12 PW 長さ 4m の場合のスリット幅 3m の EW 付および無モデルの一次変換係数の比較



図 13 1 周期内における PW 内および OWC の空間 的水面変動(EW 付 PW 長さ 4.0m, *λ*/*L*<sub>0</sub>=5, *y*=0)



図 14 1 周期内における PW 内および OWC の空間 的水面変動(EW 無 PW 長さ 4.0m,  $\lambda L_a=5$ , y=0)



図 15 スリット幅毎の一次変換係数の比較

図 15 にスリット幅を変化させたときの End Wall 式装置の一次変換性能の比較を示す。図 15 では、スリット幅が狭くなるにつれて短周期側で の一次変換性能のピークが顕著に現れる。PW 先 端部に壁を取り付けることにより、波の遮蔽効果 が向上し、PW 内の水塊が上下に振動し易くなっ ていると推察される。すなわち、これは PW 内の 水塊がもう1つの OWC のような存在になってい る可能性が高い。これにより、従来型 PW に比べ て PW 内で波が共振しやすくなったと考えられる。 この効果で OWC 内部へ水の流入量が増加し、 OWC の変動量も増加したと考えられる。結果的 に短周期域において装置の一次変換性能が従来型 PW 装置よりも高くなったと推察される。

また, End Wall 式装置は従来型 PW 装置よりも 一次変換性能が最大となる波長域が長くなること が図 12 から確認できる。図 15 では,スリット幅 が狭いほど,一次変換性能が最大となる波長域が 長くなる。これも先述した PW 内の水塊が OWC 化することで説明が可能となる。すなわち,End Wall のスリット幅が小さいほど,元の OWC が実 質的に動かさなくてはいけない付加質量(PW 部 水塊)が大きくなるためであると考えられる。ス リット間から流出入する水量はそれが狭いほど下 がり,PW 部を上下に振動させなければ,OWC は 振動することができないからである。付加質量が 増大すれば,OWC の固有周期も長波長側に移行 することになり,図 15 のような結果を説明するこ とができる。

以上の考察から, End Wallを設置することでPW 長さを制限しても PW が長いことと同等な一次変 換性能を期待できることが示唆される。

### 8. 結言

本研究ではPW長さが一次変換性能に与える効 果を系統計算結果より考察した。また新たな方式 として End Wall 式 PW を提案し, End Wall が一次 変換性能に与える効果を検討した。これらの考察 から以下の知見を得た。

- 線形理論に基づく理論計算で OWC 装置の一 次変換性能の予測は定性的には可能であり定 量的にも線形理論であることを考慮すれば概 略の推定には適用できるといえる。PW 効果に ついては定性的な検討ができたが、共振によ る一次変換性能のピーク特性については定量 的な評価は難しい。
- 2) PWをOWC型波力発電装置に取り付けることで、それが無い装置よりも一次変換性能は著しく向上できる可能性が高い。また、より長いPWを長くすることで、PW内での定在波による共振が顕著になりやすく、一次変換性能はPWの共振周期とOWCの固有周期2つの効果によって顕著にそれが上昇する波長域が2つ存在する。る。結果としてPWがない同一のOWC単一の装置よりも、より短波長域からより長波長域となる広範囲な波周期域で一次変換性能を向上させることが可能であることが示唆された。
- End Wall 式 PW 装置では従来型 PW 装置と比べて、PW 内の水塊が共振しやすくなるため、 一次変換性能は顕著な2つのピークを有した。 これにより、End Wall 効果によって PW 長さ

が短く制限されても広範囲な波周期域で高い 一次変換性能を実現することが可能であると 思われる。

4) 単体で存在する OWC 型波力発電装置に PW を取り付けることは、一次変換性能の向上や 対象波周期域の拡大に有効であると思われる。 装置を実用化する際、実海域の条件合わせた 最適化は必要であるが、PW というパラメータ が増えるもののそれがない装置よりもその作 業は容易であるといえる。

本研究で対象とした装置は単一で設置される装置であり、複数が並べられた場合のPW等の効果については今後の研究課題としたい。

また、本研究で適用した理論計算法は線形理論 に基づくものであった。短波長(短周期)域でオ リフィスの流出入の速度が大きくなる場合に、そ れによる非線形影響が強くなることが予想される。 そのため、予測精度を向上させるにはこの非線形 影響を考慮する必要がある。また、本研究では PW 長さにのみ着目したが、3次元影響が強いため、 幅の影響についてもさらに考慮して考察する必要 があると思われる。

#### 謝辞

本研究で使用した理論計算プログラムは平成 23 年度日本大学理工学部シンボリックプロジェ クト(海洋利用システム,代表:居駒)の一環で 整備された。また、本研究での検討は(独)新エ ネルギー・産業技術開発機構(NEDO)の平成23 年度海洋エネルギー発電システム実証研究の委託 業務として、三菱重工鉄構エンジニアリングから の再委託業務として実施した研究の一部であるこ とを付記する。

なお,本研究は平成24年度日本沿岸域学会研究 討論会「多重共振型波力発電装置の開発 その2 波エネルギー変換特性」で発表した内容をまとめ なおしたものである。

# 参考文献

- 大澤弘敬,宮崎剛,鷲尾幸久,堀田平,宮崎 武晃:波浪エネルギー利用技術の研究開発-沖 合浮体式波浪装置「マイティーホエール」の 開発-,JAMSTEC,丸庄有限会社,2004
- 大澤弘敬,居駒知樹,米野秀人,宮崎剛,増 田光一:多重共振型波エネルギー吸収機構に 関する実験,日本船舶海洋工学会講演論文集, 第4号,pp47-50,2007
- B、局知樹,大澤弘敬,増田光一,富沢祐也: 人工ハーバー付 OWC 型波エネルギー吸収装置に関する研究,日本船舶海洋工学会講演論 文集,第8号,pp119-122,2009
- 4) 大澤弘敬,居駒知樹,増田光一,藤田裕貴, 生貝真理子,市村将太:人工ハーバー付 OWC 型波エネルギー吸収装置に関する研究-第2報
  3 次元影響とハーバーの効果-,日本船舶海洋 工学会講演論文集,第10号,pp263-266,2010
- 5) 田口裕之,居駒知樹,増田光一,大澤弘敬, 大森光: PW-OWC 型波エネルギー変換装置の 一次変換性能に関する研究-その1 正面波及 び斜波中における一次変換性能-,日本建築学 会講演梗概集,10026, CD-ROM, 2012
- 6) 居駒知樹,大森光,増田光一,大澤弘敬:OWC 型波エネルギー変換装置のプロジェクティン グウォール効果,第23回海洋工学シンポジウ ム,2012
- 7) Takeshi KINOSHITA , Koichi MASUDA : SYSTEM SIMLATION AND OPTIMUM DSIGN

METHOD OF OWC-WELLS TURBINE WAVE POWER GENERATOR, 東京大学生産技術研究 所報告, 1986

- 永田修一,豊田和隆,今井康隆,瀬戸口俊明, 中川寛之:浮体式振動水柱型波力発電装置の 一次変換性能評価法の開発―第1報 周波数 領域での2次元問題解析法―,日本船舶海洋 工学会論文集,第14号,2011
- 安澤幸隆,奥村義隆,中尾圭輔:波力発電用 円筒型 OWC の規則波中応答特性の数値解析, 日本船舶海洋工学会講演会論文集,第14号, 2012
- 10) 居駒知樹,増田光一,林昌奎,前田久明:振 動水柱型波エネルギー吸収機構を考慮した3 次元流体力の直接解法,日本船舶海洋工学会 講演会論文集,第12号,2011
- 11) Tomoki Ikoma, Koichi Masuda, Chang-Kyu Rheem and Hisaaki Maeda, "An Analysis of Hydroelastic Motion of Aircushion Type Large Floating Structure with Many Aircushions Using a Three-Dimensional Theory," Journal of Offshore Mechanics and Arctic Engineering, Vol. 134, Number 1, ASME, pp.011104-1-011104-8, 2012.
- 12) 光易恒:海洋波の物理,第1刷,岩波書店, pp.185-189, 1995
- 注 1 (独)新エネルギー・産業技術開発機構 (NEDO)の平成 23 年度海洋エネルギー発電シス テム実証研究として,三菱重工鉄構エンジニアリ ングおよび東亜建設工業が実施する波力発電装置 の実証研究事業

### 著者紹介



#### 居駒 知樹(正会員)

日本大学理工学部海洋建築工学科 (千葉県船橋市習志野台7-24-1),昭 和44年生まれ,平成4年3月日本大 学理工学部海洋建築工学科卒業,平 成9年3月同大学院博士後期課程修 了・学位取得,同年4月東京大学生 産技術研究所にて研究機関研究員と して勤務,平成10年6月同研究所助 手,平成13年日本大学理工学部海洋 建築工学科勤務,現在同大学准教授, 博士(工学),日本建築学会,日本船 舶海洋工学会会員。

E-mail: ikoma.tomoki@nihon-u.ac.jp

#### 増田 光一 (正会員)



日本大学理工学部海洋建築工学科 (千葉県船橋市習志野台7-24-1),昭 和48年日本大学理工学部建築学科卒 業,昭和53年同大学院建築学専攻博 士課程修了・工学博士取得,同年日 本大学理工学部勤務,現在同大学教 授,工学博士,日本建築学会,日本 船舶海洋工学会,土木学会会員。 E-mail: masuda.koichi@nihon-u.ac.jp



#### 大森 光

株式会社 IHI エスキューブ(東京都 江東区豊洲 3-1-1),昭和 63 年生まれ, 平成 25 年 3 月日本大学大学院理工学 研究科海洋建築工学専攻修了,同年 4 月株式会社 IHI エスキューブに入社, 修士(工学),日本建築学会会員。 E-mail:hikaru\_oomori@iscube.ihi.co.jp

#### 大澤 弘敬

独立行政法人海洋研究開発機構 海 洋工学センター海洋技術開発部 海 洋基盤技術グループ(神奈川県横須 賀市夏島町2-15),昭和38年生まれ, 昭和61年3月日本大学理工学部海洋 建築工学科卒,同年4月横浜ゴム株 式会社入社,平成8年海洋科学技術 センター(現 独立行政法人海洋研 究開発機構)勤務,現在同機構技術 研究主幹(グループリーダー),博士 (工学),日本船舶海洋工学会会員 E-mail:osawah@jamstec.go.jp http://www.jamstec.go.jp/j/

# A Study on Effects of Projecting Walls on an OWC Type WEC

## Tomoki IKOMA, Koichi MASUDA, Hikaru OMORI and Hiroyuki OSAWA

**ABSTRACT :** This paper describes the power take-off performance of a wave energy convertor and the way in order to improve the performance with theoretical calculations. The authors showed the effects of the projecting walls (PWs) attached onto in front of oscillating water column (OWC) type wave energy convertors on the improvement of the power take-off performance with the model experiments. The paper studied the effects with theoretical series calculations based on the linear potential theory. From the calculations, the paper investigated behaviours of an OWC and the water sounded the PWs and clarified the effect of the PWs on the characteristic of the power take-off. The three-dimensional singular point distribution method was applied and the paper showed the formulations. The validity of the present method was verified by comparing with the experimental results.

As a result, the results of the calculations suggested that the longer the PWs were useful for the improvement in wider wave period band and the new concept the end-walls were also successful for it despite of the PWs shortened.

KEYWORDS : wave energy convertor, oscillating water column, projecting-wall, end-wall