日本航海学会誌 NAVIGATION

21世紀の新しい針路を求めて

静水圧の圧力積分による船の浮心位置の決定 - その5:没水円柱に対する証明 -

堀 勉

A Positioning on Ship's Centre of Buoyancy Derived by Surface Integral of Hydrostatic Pressure — Part 5: The Proof for Submerged Circular Cylinder —

Tsutomu HORI

令和 2 年 **10**月 第214号



研究 • 調査

静水圧の圧力積分による船の浮心位置の決定 - その5:没水円柱に対する証明 -

堀 勉

A Positioning on Ship's Centre of Buoyancy Derived by Surface Integral of Hydrostatic Pressure

— Part 5: The Proof for Submerged Circular Cylinder —

Tsutomu HORI

キーワード: 浮心, 圧力中心, 没水円柱, 静水圧, 圧力積分

1. 前書き

船に作用する浮力の中心「浮心」は、水面下の体積(排水体積)を水で置き換えた重心(即ち、水面下の幾何学的形状の体積中心)に等しいことは、造船学上、否、物理学上の周知の事実である.

Archimedes の原理(1) が教える浮力は、静水圧の圧力積分によって明快に求められるが、浮心位置については、物理学や水理学、造船学や航海力学など、どの教科書(例えば、第1報(2)の参考文献(2)~(16)) にも、水面下の体積を水で置き換えた重心位置であると記述されていて、静水圧による圧力中心としての説明は見当たらない.

そんな状況の中、10年ほど前、小松 $^{(3)}$ によって、「浮心≠圧力中心?」の問題提起が成され、日本船舶海洋工学会の推進性能・運動性能合同研究会等で、瀬戸 $^{(4),(5)}$ 、鈴木 $^{(8)}$ $^{(6)}$ 、芳村・安川 $^{(7)}$ 、小松 $^{(8)}$ 、薮下 $^{(9)}$ 、慎 $^{(10)}$ らによって、活発に議論が成された。

この問題に対して、著者は、この航海学会誌上で、第1報 $^{(2)}$ と第2報 $^{(11)}$ において、鉛直方向の圧力中心を定められない原因は、直立状態では、水平方向の力が平衡してゼロになる為であると考え、その打開策として、船を θ だけ横傾斜させた状態で、静水圧を圧力積分し、船に固定して傾斜した座標系に関して、作用する力とモーメントを計算した。その場合、合力の両成分ともゼロにならな

いことから,傾斜時の圧力中心を決定し得ることを示した. その結果を, $\theta \rightarrow 0$ とすることで,圧力中心が,直立状態での水面下の図心,即ち,周知の浮心に位置することを,矩形断面 $^{(2)}$ に続いて,任意の横断面形状 $^{(11)}$ について証明した $^{(12)}$.

この問題については、一色 $^{(13)}$ や 藪下 $^{(14)}$ は、重力の作用方向を、鉛直方向から傾斜させることにより、「浮心=圧力中心」であることを示した. その後、藪下ら $^{(15)}$ は、浮体や重力の作用方向を傾斜させるのではなく、座標系のみを傾斜させることで、同様の結論が得られることを示した. 一方、鈴木(勝) $^{(16)}$ 、小松 $^{(17),(18)}$ 、一色 $^{(19)}$ 、藪下ら $^{(20)}$ が、種々のアプローチで、この問題に対して検討を加え、議論も深まってきた.

このような状況に鑑み、著者は、第3報 $^{(21)}$ として、傾斜しても水面下の形状が変化しない半没円柱について、第4報 $^{(22)}$ では三角柱について、「浮心=圧力中心」であることを証明し、浮体については 完結した.

この第5報では、没水円柱について、「浮心=静水圧の圧力中心」であることを証明する. 半没円柱⁽²¹⁾の場合と同じく、傾斜しても断面形状が変化しないので、同様な手法により、没水体についても証明できたので、ここにご報告させて頂く次第である.

2. 没水円柱の圧力中心 C_P の位置決め

図 1 は、半径 R の円柱が、頂部までの深度 f の位置に没水した状態で、右舷側に θ だけ横傾斜した横断面を示す.

円柱の中心(深度 f+R)に原点oを置き、z軸を鉛直下向きに取った空間固定座標系e0-yz、円柱に固定して時計回りにe0だけ回転した座標系e0 $-\eta$ e2とする.

以下,後者の $o-\eta\zeta$ 座標系について, ζ 軸から 反時計方向に測った偏角 ϕ を変数として,解析を 進める. 円 柱 表 面 $(\eta, \zeta) = (R\sin\phi, R\cos\phi)$ で の 水 深 $Z(\phi)$ は、

$$Z(\phi) = f + R + z(\phi)$$
 ·····(1)

である. ここに、右辺の $z(\phi)$ は、原点oからの水深であり、 η,ζ 座標で書くと、

$$z(\phi) = (\zeta + \eta \tan \theta) \cos \theta$$

$$= (R \cos \phi + R \sin \phi \cdot \tan \theta) \cos \theta$$

$$= R(\cos \phi \cos \theta + \sin \phi \sin \theta)$$

$$= R \cos(\phi - \theta) \qquad \cdots (2)$$

となり、図からも容易に導かれる結果で、負値も

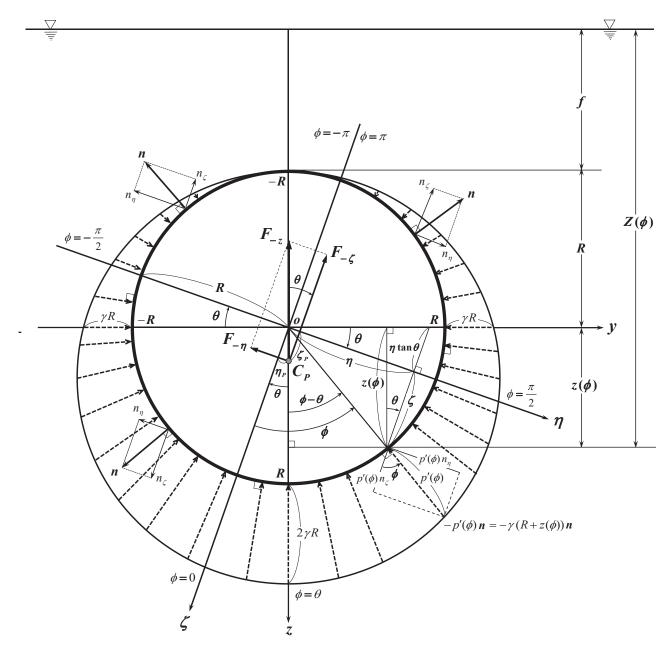


図 1 横傾斜した没水円柱に作用する静水圧 $p'=p-(p_0+\gamma f)$ の分布と圧力中心

取り得る.

円柱表面での静水圧 $p(\phi)$ は、大気圧を p_0 、水の比重量を γ とし、水深 $Z(\phi)$ に(1)式を用いると、

$$p(\phi) = p_0 + \gamma Z(\phi)$$

$$= p_0 + \gamma f + \gamma (R + z(\phi))$$

$$= p_0 + \gamma f + p'(\phi) \qquad \cdots (3)$$

のように書ける. ここに, 右辺の $p'(\phi)$ は,

$$p'(\phi) = p(\phi) - (p_0 + \gamma f)$$

= $\gamma (R + z(\phi))$ ·····(4)

で定義した、円柱頂部での静水圧 $p_0 + \gamma f$ に対する相対圧である。 図 1 に破線で示す圧力は、この $p'(\phi)$ であり、円柱表面に対して垂直な-n 方向に作用し、円柱頂部では 圧力ゼロである。

このとき、円柱表面に立てた、外向きの単位法 線ベクトルnは、偏角 ϕ を使って、

$$n = n_{\eta} \mathbf{j} + n_{\zeta} \mathbf{k}$$

= $\sin \phi \mathbf{j} + \cos \phi \mathbf{k} \qquad \cdots (5)$

のように書ける. ここに, n_{η} , n_{ζ} は, それぞれ, 円柱固定座標 η , ζ に対する方向余弦を意味する.

2.1 没水円柱に働く静水圧による力の η 成分 $F_{-\eta}$ と ζ 成分 $F_{-\zeta}$

円柱表面に作用する圧力 $p(\phi)$ は, 前節の(2),(3), (4)式により,

$$p(\phi) = p_0 + \gamma f + p'(\phi)$$

$$= p_0 + \gamma (f + R) + \gamma z(\phi)$$

$$= p_C + \gamma R \cos(\phi - \theta) \qquad \cdots (6)$$

のように表記できる. 式中の p_c は,

$$p_C \equiv p_0 + \gamma (f + R) \qquad \cdots (7)$$

で定義したもので、円の中心oを通るy軸上(水深f+R)での静水圧を意味する.

円柱表面に働く、静水圧による力の $-\eta$ 方向成分 $F_{-\eta}$ と $-\zeta$ 方向成分 $F_{-\zeta}$ は、(6)式に示す $p(\phi)$ の η , ζ それぞれの成分(図 1 に記す)を、

$$F_{-\eta} = \oint_{r=R} p(\phi) n_{\eta} d\ell$$

$$F_{-\zeta} = \oint_{r=R} p(\phi) n_{\zeta} d\ell$$

$$(8)$$

のように、円周に亙って圧力積分することにより 求まる. ここに、円柱表面($r=\sqrt{\eta^2+\zeta^2}=R$)で は、線素は $d\ell=Rd\phi$ 、 η 方向と ζ 方向の方向余弦 は、(5)式により $n_\eta=\sin\phi$ 、 $n_\zeta=\cos\phi$ と書けるから、 偏角 ϕ に関する積分で表記できる.

実際、 $-\eta$ 方向に働く力 F_{-n} は、

$$\begin{split} F_{-\eta} &= \int_{-\pi}^{\pi} \left(p_C + \gamma R \cos \left(\phi - \theta \right) \right) \sin \phi \cdot R d\phi \\ &= p_C R \int_{-\pi}^{\pi} \sin \phi d\phi + \gamma R^2 \int_{-\pi}^{\pi} \cos \left(\phi - \theta \right) \sin \phi d\phi \\ &= p_C R \int_{-\pi}^{\pi} \sin \phi d\phi + \frac{1}{2} \gamma R^2 \cos \theta \int_{-\pi}^{\pi} \sin 2\phi d\phi \\ &+ \frac{1}{2} \gamma R^2 \sin \theta \left(\int_{-\pi}^{\pi} d\phi - \int_{-\pi}^{\pi} \cos 2\phi d\phi \right) & \cdots (9) \end{split}$$

のように, $-\zeta$ 方向に働く $F_{-\zeta}$ は,

$$\begin{split} F_{-\zeta} &= \int_{-\pi}^{\pi} \left(p_C + \gamma R \cos (\phi - \theta) \right) \cos \phi \cdot R d\phi \\ &= p_C R \int_{-\pi}^{\pi} \cos \phi d\phi + \gamma R^2 \int_{-\pi}^{\pi} \cos (\phi - \theta) \cos \phi d\phi \\ &= p_C R \int_{-\pi}^{\pi} \cos \phi d\phi + \frac{1}{2} \gamma R^2 \sin \theta \int_{-\pi}^{\pi} \sin 2\phi d\phi \\ &+ \frac{1}{2} \gamma R^2 \cos \theta \left(\int_{-\pi}^{\pi} d\phi + \int_{-\pi}^{\pi} \cos 2\phi d\phi \right) \cdot \cdot (10) \end{split}$$

のように、展開して項別積分することにより、(9),(10)式ともに、第 1 項、第 2 項、第 4 項の積分値はゼロとなって、第 3 項のみから積分値 2π が生じ、それぞれ、

$$F_{-\eta} = \gamma \cdot \pi R^{2} \cdot \sin \theta$$

$$F_{-\zeta} = \gamma \cdot \pi R^{2} \cdot \cos \theta$$

$$(11)$$

のように求まる. この結果, $F_{-\eta}$, $F_{-\zeta}$ ともに,第 1 項の p_c に関する積分はゼロとなることから,没 水体に働く力は,大気圧 p_0 や 没水深度 f に依らないことが分かる.

また、次節(12)式の結果により、 $F_{-\eta}$ 、 $F_{-\zeta}$ は、それぞれ、鉛直方向に働く浮力 F_{-z} の η 成分と ζ 成分として得られている.

2.2 y方向とz方向の合力 F_{-v} , F_{-z}

前節(11)式で求めた $F_{-\eta}$, $F_{-\zeta}$ を用いて,水平成分(-y方向)の $F_{-\nu}$ と,鉛直成分(-z方向)の F_{-z}

を求めると,

$$F_{-y} = F_{-\eta} \cos \theta - F_{-\zeta} \sin \theta$$

$$= \gamma \cdot \pi R^{2} (\sin \theta \cdot \cos \theta - \cos \theta \cdot \sin \theta)$$

$$= 0$$

$$F_{-z} = F_{-\zeta} \cos \theta + F_{-\eta} \sin \theta$$

$$= \gamma \cdot \pi R^{2} (\cos^{2} \theta + \sin^{2} \theta)$$

$$= \gamma \cdot \pi R^{2}$$

のように、圧力積分による合力として、水平成分 $F_{-\nu}$ は生じないことが分かる.

鉛直成分 F_{-z} は、水の比重量 γ と没水円の面積 πR^2 の積となっていて、Archimedes の原理⁽¹⁾が教える通り、鉛直上向きに生じる浮力そのものである.

2.3 η , ζ 方向の圧力によるモーメント

円柱表面に働く $-\eta$ 方向の圧力による,原点0に関する時計回りのモーメント M_{η} と, $-\zeta$ 方向の圧力による,反時計回りのモーメント M_{ζ} は,それぞれ,(8)式にモーメントのレバーとして, ζ 或いは η を乗じて積分することにより,

$$M_{\eta} = \oint_{r=R} p(\phi) \zeta \cdot n_{\eta} d\ell$$

$$M_{\zeta} = \oint_{r=R} p(\phi) \eta \cdot n_{\zeta} d\ell$$

$$(13)$$

によって求め得る. ここに,2.1 節の $F_{-\eta}$, $F_{-\zeta}$ に対する(9),(10)両式と同様に,偏角 ϕ に関する周回積分で表記すれば, M_{η} は,

$$M_{\eta} = \int_{-\pi}^{\pi} (p_C + \gamma R \cos(\phi - \theta)) R \cos\phi \cdot \sin\phi \cdot R d\phi$$
$$= p_C R^2 \int_{-\pi}^{\pi} \sin\phi \cos\phi d\phi$$
$$+ \gamma R^3 \int_{-\pi}^{\pi} \cos(\phi - \theta) \sin\phi \cos\phi d\phi \qquad \cdots (14)$$

によって、 M_{ε} は、

$$\begin{split} M_{\zeta} &= \int_{-\pi}^{\pi} \left(p_{C} + \gamma R \cos (\phi - \theta) \right) R \sin \phi \cdot \cos \phi \cdot R d\phi \\ &= p_{C} R^{2} \int_{-\pi}^{\pi} \sin \phi \cos \phi \, d\phi \\ &+ \gamma R^{3} \int_{-\pi}^{\pi} \cos (\phi - \theta) \sin \phi \cos \phi \, d\phi \quad \cdots (15) \end{split}$$

によって求まることになり、両モーメントは、同値として得られることになる。展開して、計算を進めると、

$$M_{\eta} = M_{\zeta}$$

$$= \frac{1}{2} p_{C} R^{2} \int_{-\pi}^{\pi} \sin 2\phi \, d\phi$$

$$+ \gamma R^{3} \cos \theta \int_{-\pi}^{\pi} \sin \phi \cos^{2}\phi \, d\phi$$

$$+ \gamma R^{3} \sin \theta \int_{-\pi}^{\pi} \sin^{2}\phi \cos \phi \, d\phi$$

$$= 2 \gamma R^{3} \sin \theta \int_{0}^{\pi} \sin^{2}\phi \cos \phi \, d\phi \qquad \cdots (16)$$

となり、第1項と第2項は、被積分関数が ϕ に関して奇関数であるからゼロになって、第3項は、偶関数であるから、積分区間を半分に折り返して表記したものである.

更に、 $\varphi=\phi-\frac{\pi}{2}$ によって、積分変数を ϕ から φ に置換することによって、

$$M_{\eta} = M_{\zeta}$$

$$= -2\gamma R^{3} \sin \theta \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \cos^{2} \varphi \sin \varphi \, d\varphi$$

$$= 0 \qquad \cdots (17)$$

となり、 φ に関して奇関数となるから,積分値はゼロとなって,没水円柱の場合,半没円柱 $^{(21)}$ と異なり,静水圧の η , ζ 成分によって,モーメントを生じないことが分かる.

2.4 没水円柱の圧力中心 C_p の位置決め

圧力中心 C_P を、円柱固定の $o-\eta\zeta$ 座標系で位置決めするには、第1報 $^{(2)}$ 、第2報 $^{(11)}$ 、第3報 $^{(21)}$ 、第4報 $^{(22)}$ と同様に、大串 $^{(23)}$ が用いた水理学の手法に基づいて、 η 座標 η_P は、 $-\zeta$ 方向の圧力による合力 $F_{-\zeta}$ とモーメント M_ζ により、 ζ 座標 ζ_P は、 $-\eta$ 方向の圧力による $F_{-\eta}$ と M_η により、共に(11)、(17)式の結果を用いて、それぞれ、

$$\eta_{P} = \frac{M_{\zeta}}{F_{-\zeta}} = \frac{0}{\gamma \cdot \pi R^{2} \cdot \cos \theta} = 0$$

$$\zeta_{P} = \frac{M_{\eta}}{F_{-\eta}} = \frac{0}{\gamma \cdot \pi R^{2} \cdot \sin \theta} = 0$$

$$(18)$$

のように、求まる. この結果、没水円柱の圧力中心 C_P は、没水円に固定した $o-\eta\zeta$ 座標系で、

$$C_P(\eta_P, \zeta_P) = (0, 0) \cdots \cdots \cdots (19)$$

のように、没水円の中心である原点 o に位置することが分かり、空間固定のo-yz座標系でも、座

標変換するまでもなく,

$$C_P(y_P, z_P) = (0, 0)$$
 ······(20) である.

この(19),(20) 両式は、正しく、没水円の図心位置を示していることから、没水体の場合も、静水圧の圧力中心が、周知の浮心位置であることを、証明できた.

3. 後書き

本稿で展開した没水円の場合も,第 3 報 $^{(21)}$ の半 没円柱と同様,横傾斜させても,その幾何学的形状が変化しないことから,第 1 報 (矩形断面 $^{(2)}$),第 2 報 (任意の断面形状 $^{(11)}$),第 4 報 (三角柱 $^{(22)}$)のように,横傾斜角を $\theta \rightarrow 0$ として,直立時の圧力中心を求め直すまでもなく,圧力中心の位置決めをすることができた.

その結果,没水体の場合も,静水圧の圧力中心が,周知の浮心位置に一致することを,証明し得た訳である.

謝辞

本稿を閉じるに臨み,著者が学部1年生のとき, 黒板に丁寧な図と式を書いて,初めて学ぶ造船学の専門科目として,船舶算法の理論を懇切に教えて下さった,今は亡き恩師 栗原 真人先生に,深甚なる感謝の意を捧げます. 先生のお姿が,本研究のテーマや 著者の研究姿勢の根幹になっているからです.

参考文献

- (1) Archimedes: The Works of Archimedes, On Floating Bodies, Book I & Book II, Edited and Translated by T. L. Heath, Cambridge University Press, pp.253~300, 1897.
- (2) 堀 勉:静水圧の圧力積分による船の浮心位 置の決定 — 浮心=圧力中心の証明 —, 日本航 海学会誌,第 203 号, pp.88~92, 2018 年 1 月.
- (3) 小松 正彦: 浮体に働く浮力の作用中心に関する考察, 舟艇技報, No.93, pp.21~25, 2007年12月.

- (4) 瀬戸 秀幸:「浮心」考 小松:浮体に働く浮力 の作用中心に関する考察の再検討 —, 第 14 回 推進性能・運動性能合同研究会, 2010 年.
- (5) 瀬戸 秀幸:浮力の作用中心に関する一考察, 日本船舶海洋工学会 講演会論文集, 第 12 号, pp.529~532, 2011 年 5 月.
- (6) 鈴木 勝雄:神説「浮心の法則」,2011年1月.
- (7) 芳村康男, 安川宏紀:浮力の作用中心と復原性の再考, 第 16 回 推進性能・運動性能合同研究会, 2011 年.
- (8) 小松 正彦:座標変換による浮力の作用中心に 関する考察, 第 19 回 推進性能・運動性能合 同研究会, 2012 年.
- (9) 渡辺 倫堂: 船体周りの圧力分布と浮心の関係 に関する研究, 防衛大学校 機械システム工学 科 船舶工学講座 卒業論文, (指導) 薮下和樹, 岡畑 豪, pp.1~25, 2013 年 3 月.
- (10) 慎 燦益:造船幾何学 造船設計の基礎知識一,第4章 排水量等計算と曲線図,4.2 アルキメデスの原理,海文堂,pp.125~133,2013年2月(初版).
- (11) 堀 勉:静水圧の圧力積分による船の浮心 位置の決定 — その 2:任意の断面形状の場合 —, 日本航海学会誌,第 205 号,pp.28~34, 2018 年 7 月.
- (12) 堀 勉:「浮体静力学」の基礎理論に対する 新展開 — その1:「浮心=圧力中心」の証明 —, 舟艇技法,第135号,pp.1~10,2018年9月.
- (13) 一色 浩: Pressure Center, 2018年3月.
- (14) 藪下 和樹:船舶の復原 及び 推進性能(2018 年度版),第4章 浮力と圧力分布の関係,防衛大学校 機械システム工学科 テキスト,pp.81~90,2018 年4月.
- (15) 薮下 和樹, 日比 茂幸, 岡畑 豪: 物体周りの 圧力分布による浮心位置の同定, 第 10 回 推 進・運動性能研究会, pp.1~14, 2018 年 6 月.
- (16) 鈴木 勝雄:見かけの浮心について 堀論 文⁽²⁾ に関連して —, 2018 年 4 月.

- (17) 小松 正彦: 浮体に働く浮力の作用中心に関する考察(続報), 舟艇技法, 第136号, pp.12~18, 2018年12月.
- (18) 小松 正彦: 圧力分布に着目した浮体の「浮力の作用中心」,第13回 推進·運動性能研究会, pp.1~22,2019年6月.
- (19) 一色 浩: 浮心について,日本船舶海洋工学会 講演会論文集,第 28 号, No. 2019S-OS2-9, pp.131~132,2019年5月.
- (20) 薮下 和樹, 日比 茂幸, 岡畑 豪:浮心位置の 同定および圧力分布との関係, 日本船舶海洋 工学会 講演会 論文集, 第 30 号, No. 2020S-GS12-16, pp.629~636, 2020 年 5 月.

- (21) 堀 勉:静水圧の圧力積分による船の浮心 位置の決定 — その 3:半没円柱に対する証明 —,日本航海学会誌,第 208 号,pp.60~68, 2019 年 4 月.
- (22) 堀 勉:静水圧の圧力積分による船の浮心 位置の決定 — その 4: 三角柱に対する証明 —, 日本航海学会誌,第 213 号,pp.50~58,2020 年 7 月.
- (23) 大串 雅信:理論船舶工学(上巻), 1.3 浮力の 例題,海文堂, pp.4~5, 1971年6月(初版).

令和2年8月8日投稿



#リ ットム **堀 勉**

正会員 長崎総合科学大学 工学部 船舶工学コース 教授 (〒851-0193 長崎市 網場町 536) E-mail: HORI_Tsutomu@NiAS.ac.jp, HomePage: http://www.ship.nias.ac.jp/personnel/horiken/1987 年 大阪大学 大学院 工学研究科 造船学専攻 博士後期課程 修了, 工学博士所属学会:日本航海学会,日本船舶海洋工学会の各会員; 研究テーマ:水面波動力学

日本航海学会誌 NAVIGATION

令和 2 年 10 月 第 214 号

OCT 2020 No. 214

巻頭言 理事(改革検討担当)就任のごあいさつ / An Inaugural Address of the Executive Director	1)
至事(以平快的担当) 税止のこのべき 3/ An indugard Address by the Executive Director (日本) Massacosti SakkiiDD (日本)	1)
特集	
航法システム研究会特集号に寄せて/ Preface to the Special Articles of the "Navigation Systems Workshop" 若林 伸和/ Nobukazu WAKABAYASHI … (2 富山湾沿岸における波と波浪災害への対応/ Waves and the Prevention of Wave Disasters around the Coast of Toyama Bay	
河合 雅司・中松 英也・大谷 咲季穂/ Masashi KAWAI, Hideya NAKAMATSU and Sakiho OTANI … (4	
海上無線通信の最新動向 / Latest Trends of Maritime Radio Communication ··················· 宮寺 好男 / Yoshio MIYADERA ···(13 WINDS を用いた海洋ブロードバンド衛星通信の研究 / R&D of Broadband Satellite Communication on the Ocean using WINDS	
菅 智茂・吉村 直子・高橋 卓・豊嶋 守生/Tomoshige KAN, Naoko YOSHIMURA, Takashi TAKAHASHI and Morio TOYOSHIMA … (18 衝突点と衝突領域 ~古くて新しい船舶航行支援情報~/ Possible Collision Points and Collision Areas ~Traditional and New Navigation-Related Information~	
箱山 忠重・八木 修/ Tadashige HAKOYAMA and Osamu YAGI …(25	5)
滋賀県におけるスマート水産業の取り組み/ Smart Fisheries in Shiga Prefecture - In the Case of "KOITOAMI"	3)
水産大学校漁業練習船「天鷹丸」における漁労・調査時の運航	,,
/ Ship Operation during Fishing and Survey in National Fisheries University Fisheries Training Vessel "TENYO MARU"	
洒井 健一・富賀見 清彦・服部 真/ Kenichi SAKAI, Kiyohiko FUKAMI and Makoto HATTORI … (37	7)
事業所紹介	
日本無線株式会社 長野事業所の紹介 / Introduction of Nagano Plant in Japan Radio Co.,Ltd.	
是立 誠幸・高山 正樹/ Nobuyuki ADACHI and Masaki TAKAYAMA … (43	3)
研究室紹介	
東京海洋大学海事システム工学部門 福田研究室 / Tokyo University of Marine Science and Technology Fukuda's Laboratory … 福田 厳 / Gen FUKUDA … (48	3)
解説・展望	
模型船の重心位置を測る / Measuring the Centroid Position of the Model Ship	L)
研究・調査	
明石海峡周辺におけるイカナゴ船びき網漁業/ Boat Seine Fishing for Sand Lance (Ammodytes personatus) in the around Akashi Strait	
	1)
/ A Positioning on Ship's Centre of Buoyancy Derived by Surface Integral of Hydrostatic Pressure — Part 5 : The Proof for Submerged Circular Cylinder —	2)
内航海運における暫定措置事業の混乱と評価 / Confusion and Evaluation of the "Transitional Business Scheme(Zantei Sochi Jigyo)" in Domestic Shipping Industry	
part (X) Tournal Introduction (X)	-/
報告	
新型コロナウイルス感染症対策に伴う代替乗船実習 - 東海大学の取り組み - / Remote Sea Training for COVID-19 Infection Prevention - Efforts of Tokai University 吉野 [[版剛・瀬田 広明・高嶋 恭子・榊原 繁樹・海野 哲平 / Shingo YOSHINO, Hiroaki SETA, Kyoko TAKASHIMA, Shigeki SAKAKIBARA and Teppei UNNO … (78	3)
事務局だより	1)
投稿要領	5)
N SOLUTION SERVICE SER	11

日本航海学会

Japan Institute of Navigation