国立研究開発法人海上・港湾・航空技術研究所

# 港湾空港技術研究所 報告

# REPORT OF THE PORT AND AIRPORT RESEARCH INSTITUTE

Vol.60 No.1 June 2021

NAGASE, YOKOSUKA, JAPAN

NATIONAL INSTITUTE OF MARITIME, PORT AND AVIATION TECHNOLOGY

# 総目次

- 波の遡上域における海浜地形変化に及ぼす潮汐変動の影響に関する検討
  伴野 雅之・栗山 善昭
- 2. 2019年台風 15 号による横浜港に襲来したうねり性の波浪 田村 仁・川口 浩二・岩本 匠夢・藤木 峻
- 3. 富山湾・寄り回り波の力学機構 田村 仁・川口 浩二・藤木 峻
- 仮設被覆工の耐波安定性について 鈴木 高二朗・久保田 博貴・田中 敦
- パラペット後退型護岸に働く波圧に関する検討 鈴木 高二朗・久保田 博貴・鶴田 修己
- プレート境界断層デコルマ帯におけるスロースリップ発生メカニズムに関する研究
  杉山 友理・橘 伸也・森川 嘉之
- 7. MPM-剛体シミュレーションのための最小二乗法を用いた摩擦接触アルゴリズムの開発と開端杭の地盤への貫入挙動への適用
  中村 圭太・松村 聡・水谷 崇亮

# 富山湾・寄り回り波の力学機構

## 田村 仁\*・川口 浩二\*\*・藤木 峻\*\*\*

#### 要 旨

富山湾沿岸部に襲来する「寄り回り波」は古くから知られたうねり性の高波であり、過去に何度 も甚大な沿岸災害をもたらしてきた.今後起こりうる巨大波の襲来を事前に予測することは沿岸部 の減災にとって極めて重要な課題である.しかしながら寄り回り波はなぜ巨大化するのか、といっ た根源的な問いへの答えが未だに見いだせていない.本研究では NOWPHAS 観測のデータ解析,波 浪モデルによる過去再現計算と数値実験,および任意水深球面座標系での Ray 方程式などいくつか の解析手法を用いて寄り回り波の力学機構の解明を試みた.NOWPHAS 波浪観測記録(2007 年から 2016 年までの 10 年間)から抽出された寄り回り波は全 26 ケースであり年平均で2,3回程度,10 月から4月にかけて発生していた.観測結果およびスペクトル波浪モデルから得られた寄り回り波 解析の結果は下記の通りである.

- (1)寄り回り波は有義波高の短時間変動と波群構造によって特徴づけられ、またこれらの出現 はうねり周期に依存する.
- (2)既往の研究結果と同様に第三世代波浪モデル(スペクトルモデル)では有義波高を再現で きない.
- (3) 寄り回り波発生時には入射波として狭帯スペクトルが形成されている.
- (4)寄り回り波が出現する沿岸部ではエネルギー収束帯に重合波浪場(双峰スペクトル)が形 成される.

以上のことから寄り回り波は「準単色波の位相干渉機構」であると仮説を立て、これを位相分解モ デルで確認した.多くの従来研究ではスペクトルモデルが前提とする「無数の成分波がランダムに 重合」した波浪場という視点から寄り回り波現象の再現と解明を試みてきた.しかしながら本研究 では、寄り回り波は「少数の成分波が特定の位相関係を持って干渉」する力学過程(coherent interference,可干渉性)である可能性が極めて高いことを示した.このことは19世紀初頭に行われ たヤングの「二重スリット」実験と力学的に相似であり、その対比からうねり性波浪の巨大化メカ ニズムが解釈できる.

キーワード:寄り回り波,富山湾,準単色波,可干渉性,位相平均・位相分解波浪モデル

\* 海洋水理研究領域/海象情報研究グループ・主任研究官

<sup>\*\*</sup> 海洋水理研究領域/海象情報研究グループ・グループ長

 <sup>\*\*\*</sup> 元・海洋水理研究領域/海象情報研究グループ・主任研究官
 〒239-0826 横須賀市長瀬3-1-1 国立研究開発法人海上・港湾・航空技術研究所 港湾空港技術研究所
 電話:046-844-5048 Fax:046-842-5246 e-mail:htamura@p.mpati.go.jp

# Dynamics of ocean swells in Toyama Bay

# Hitoshi TAMURA\* Koji KAWAGUCHI\*\* Takashi FUJIKI\*\*\*

#### **Synopsis**

The Yori-Mawari wave (YMwave), which strikes the coastal areas of Toyama Bay, is a swell-like storm wave that has been known for a long time. It has caused serious coastal disasters many times in the past. However, the cause of the huge swell has not been clarified yet. In this study, we attempted to elucidate the dynamic characteristics of YMwave by using several analytical methods, such as data analysis of NOWPHAS observations, hindcast and numerical experiments with wave models, and Ray tracing technique in arbitrary depth spherical coordinate system. A total of 26 cases of the YM wave were extracted from the NOWPHAS wave observation records (10 years from 2007 to 2016), and the average annual frequency of the YMwave was 2 or 3 times from October to April. The results from observation and the spectral wave model are as follows.

- (1) The YMwave is characterized by short-time variations in significant wave height and wave group structure, and their appearance depends on the swell period.
- (2) The third-generation wave model (spectral model) cannot reproduce the significant wave height as in the previous studies.
- (3) A narrow band spectrum is formed as an incident wave when the YMwave occurs.
- (4) A crossing sea (bimodal spectrum) is formed in the energy convergence zone in the coastal area where the YMwave appears.

We hypothesize that the YMwave is a coherent interference of quasi-monochromatic waves, and confirm this hypothesis with a phase-resolved model. Many previous studies have attempted to reproduce and elucidate the YMwave from the viewpoint of a wave field in which numerous component waves are randomly polymerized, which is the assumption of spectral models. In this study, however, it is shown that the YMwave is very likely to be a dynamic process in which a small number of component waves interfere with each other with a specific phase relationship (coherent interference). This is mechanically similar to Young's double-slit experiment conducted in the early 19th century, which can be used to interpret the mechanism of swell wave growth.

Key Words: YoriMawari-nami, Toyama Bay in Japan, quasi-monochromatic wave, coherent interference, phase-averaged and resolving models

\*\* Head of Group, Marine Information Group, Ocean Hydrodynamics Department

<sup>\*</sup> Senior Researcher, Marine Information Group, Ocean Hydrodynamics Department

 <sup>\*\*\*</sup> Former affiliation: Senior Researcher, Marine Information Group, Ocean Hydrodynamics Department 3-1-1 Nagase, Yokosuka, 239-0826 Japan
 Phone: +81-46-844-5048 Fax: +81-46-842-5246 e-mail:htamura@p.mpat.go.jp

Phone : +81-46-844-5048 Fax : +81-46-842-5246 e-mail:ntamura@p.mpat.go.jp Phone : +81-46-844-5048 Fax : +81-46-842-5246 E-mail : htamura@p.mpat.go.jp

目

次

要 旨	3
1. はじめに	7
2. 観測データと数値計算方法	8
2.1 NOWPHASによる現地観測データ	8
2.2 位相平均スペクトル波浪モデルによる数値計算	9
2.3 位相分解物理波浪モデルによる数値計算	10
3. 結果	11
3.1 観測データに基づく寄り回り波特性の把握	11
3.2 富山湾内および海底谷上へのうねりの伝搬	12
3.3 陸棚上での波線の屈折	14
3.4 寄り回り波の形成 ······	15
4. 考察と議論	17
5. おわりに	18
謝辞	18
参考文献	18

#### 1. はじめに

富山湾の「寄り回り波」は古くから知られたうねり性 の異常波浪現象である.その歴史は江戸時代の古文書ま で遡ることができ(河合,2017),これまでに何度も富山 湾沿岸域に甚大な被害をもたらしてきた(例えば国土交 通省北陸地方整備局:http://www.pa.hrr.mlit.go.jp/ uneriiinkai/uneriHP12.htm).なかでも2008年2月に襲来 した寄り回り波は,18名の死傷者と家屋被害が454棟に も及ぶ大規模な沿岸災害を引き起こした(富山県: http://www.pref.toyama.jp/cms\_sec/1503/kj00015225-002-01. html).今後起こりうる沿岸被害を減らすためには,寄り 回り波現象の実態を解明することが第一義的に重要であ る.さらに数値波浪モデルによりその襲来を高精度に予 報することが必要不可欠となる.

2008年の事例は科学的な波浪観測記録が残されたな かで最悪の沿岸災害であったことから被災直後から現地 調査や観測記録の解析が行われるとともに(例えば川崎 ら2008;永井ら2008;泉宮ら2008),第三世代波浪モデ ルによりその再現計算と発生メカニズムの解明を試みて きている(例えば、間瀬ら2008;太田ら2016;津田ら 2019).しかしながら様々な波浪モデルやそれを駆動する 海上風外力を用いて富山湾内沿岸域での寄り回り波過去 再現計算を試してみても2008年の高波を過小評価し、そ の再現に成功した事例は(著者らの知る限り)存在しな い.近年では数値モデルの高解像度化(例えば太田ら 2016)やデータ同化手法の導入(水口ら2010),さらに 人工知能や機械学習による予測システムの構築(斎藤ら 2016;増田ら2019)などが行われているものの、力学メ カニズム解明は全く進んでいないのが現状である. その ため被災以降 10 年以上を経た現在でもこの異常波浪の 発生原因は未解明のままである.

寄り回り波の力学過程は発生から襲来まで"一般的"に 次の通り説明される (図-1.1). ①急速に発達した温帯低 気圧(爆弾低気圧)が日本海北部を東進した後、北海道 東方で停滞する. ②間宮海峡から東北沿岸の沖合まで長 時間強風が吹き続けることで風波が生成され, ③それが およそ数百 km 離れた富山湾までうねりとして遠方伝播 する. 富山湾沿岸部は陸棚斜面が急峻で、しかもいくつ もの海底谷が発達している.このため④海底地形による 屈折作用で局所的なエネルギーの収斂(レンズ効果)が 引き起こされ高波が発生し、⑤これが寄り回り波となっ て沿岸域に襲来する、この説明で用いられる波浪力学過 程は、日々の波浪予報に用いられる第三世代波浪モデル で全て陽的に取り込まれている.しかしながら上記の通 り異常波浪の再現に成功した研究例は存在せず、一般的 に極めて高い推算精度を有する第三世代波浪モデル性能 と矛盾する.しかしながら本研究で明らかにするように、 このことはスペクトル波浪モデル(=模型)の枠組みで は再現されない未解明の力学過程が、実際の寄り回り波 現象に内在されていることを示唆している.

本論文では「準単色波による位相干渉機構」が寄り回 り波を異常波浪とする力学メカニズムであるという仮説 を提示する.多くの従来研究では第三世代波浪モデル(ス ペクトルモデル)が前提とする「無数の成分波がランダ ムに重合」した波浪場という視点から寄り回り波現象の 再現と解明を試みてきた.それに対し本研究では,寄り 回り波は「少数の成分波が特定の位相関係を持って干渉」



図-1.1 寄り回り波の発生から襲来までの力学過程の概念図

する力学過程 (coherent interference) である可能性が極め て高いことを示す.

寄り回り波に限らず,位相干渉が沿岸波浪にとって極めて重要な力学過程であることを示す研究がいくつか行われてきている. Smit and Janssen (2013)および Smit ら (2016) による一連の研究では,米国カリフォルニア州ラホヤ沖の海底谷上やオーシャンビーチのサンフランシスコバー上で確認された時空間スケールの小さな波浪変動現象が準単色波の位相干渉効果によって説明できることを実証している.また沿岸波浪を対象とした位相干渉の理論的枠組みに関しても Smit and Janssen(2013)や Smit ら (2015)によって確立されてきている.

ー般的に波浪場は時間tおよび空間 $\mathbf{x}$ の関数としてN個 の成分波で構成されるものとして取り扱える(ただし線 形論の枠組み).成分波nに対する水位変動 $\eta_n$ は複素数  $\zeta_n = A_n e^{i\phi_n}$ を用いて  $\eta_n(\mathbf{x},t) = \operatorname{Re}(\zeta_n(\mathbf{x},t))$ で表され る.ここに $\operatorname{Re}$ :複素数の実部, $A_n$ :複素振幅,  $\phi_n = \mathbf{k}_n \cdot \mathbf{x} - \omega(|\mathbf{k}_n|)t$ :成分波の位相, $\omega(k_n)$ :角振動 数, $\mathbf{k}_n$ :波数ベクトルである.角振動数と波数は線形分 散式から関連付けられる.これらからN成分波の合成波 強度 I(包絡波振幅の自乗)は次の通り記述できる.

$$I(\mathbf{x},t) = \sum_{n=1}^{N} \sum_{m=1}^{N} \zeta_n \zeta_m^*$$
  
=  $\sum_{n=1}^{N} \zeta_n \zeta_n^* + \sum_{n=1}^{N} \sum_{m \neq n}^{N} \zeta_n \zeta_m^*$   
=  $\sum_{n=1}^{N} A_n^2 + 2 \sum_{n=1}^{N} \sum_{m > n}^{N} A_n A_m \cos\left(\Delta \mathbf{k}_{nm} \cdot \mathbf{x} - \Delta \omega_{nm} t + \epsilon_{nm}\right)$   
(1)

ここに、\*は複素共役を表し、 $\Delta \mathbf{k}_{nm} = \mathbf{k}_n - \mathbf{k}_m$ および  $\Delta \omega_{nm} = \omega(|\mathbf{k}_n|) - \omega(|\mathbf{k}_m|), \epsilon_{nm}$ :初期ランダム位相で ある.

式(1)右辺の第1項は各成分波の自己相関項からの寄 与を表すエネルギースペクトルに相当する量であり、こ れは第三世代波浪モデル(スペクトルモデル)が対象と する診断変数である.一方で、位相情報を含む第2項は 相互相関項からの寄与を表し成分波間の位相干渉に相当 する量である.多数の成分波がランダムな位相関係で重 畳される場合、位相干渉は相殺されその寄与は無視でき る(すなわちインコヒーレントな干渉).これはスペクト ルモデルが前提とする位相平均場の仮定であり、スペク トルモデルが対象とする波浪場はこの条件を満たさなけ ればならない(例えば Smit & Janssen, 2013; Tolman, 2009). 非常に興味深いことに、寄り回り波はこの前提条件の範 疇から外れてしまう現象となる.そのためスペクトルモ デルでは寄り回り波現象を直接取り扱うことができない, というのが本論文で示す重要な結論の一つである.

本研究の目的は富山湾における寄り回り波イベントの 特徴,特に陸棚や海底谷上においてうねりが異常波浪と なり巨大波が発生するメカニズムを解明することにある. 本研究では富山湾とその周辺海域での波浪観測データの 解析,位相平均モデルと位相分解モデルを用いた過去再 現計算と感度実験,および解析的 Rayトレーシング実験 を行った.これらの解析ツールを組み合わせることで, 寄り回り波の背景にある力学過程をよりよく理解し,寄 り回り波イベントの潜在的な予測可能性を探ることを目 的としている.

本論文の構成は以下の通りである.第2章では用いる 現場データセットとモデル実験および解析方法を説明す る.第3章では特定の寄り回り波イベントに着目し,そ の観測データと過去再現計算結果を示す.次に第4章で は位相分解モデルに基づいて寄り回り波の再現計算を行 い,準単色波による位相干渉の文脈での寄り回り波の形 成過程について考察する.最後に第5章において結論を 述べる.

# 2. 観測データと数値計算方法

#### 2.1 NOWPHAS による現地観測データ

国土交通省によって維持管理されるナウファス(全国 港湾海洋波浪情報網: NOWPHAS: Nationwide Ocean Wave information network for Ports and HArbourS)の観測 データを使用した.対象とした観測地点は日本海北部沿 岸に設置された8地点(表-2.1:瀬棚,深浦,酒田,新 潟,直江津,富山,伏木富山,輪島)で,それぞれ#1か ら#8 として地点番号を割り当てた.対象期間は 2007 年 から 2016 年までの 10 年間である.海面水位変動の時系 列測定には,海象計(海底設置型超音波計: Sonic

表-2.1 解析対象	51	した NOWPHAS	波浪観測点
------------	----	------------	-------

Loc. #	地点名	緯度	傾度	水深 (m)
1	瀬棚	42 26'39"	139 49'03"	52.9
2	深浦	40 39'34"	139 54'42"	51.0
3	酒田	39 00'31"	139 46'45"	45.9
4	新潟	38 00'17"	139 07'34"	34.5
5	直江津	37 14'09"	138 16'25"	32.7
6	富山	36 46'40"	137 12'18"	20.0
7	伏木富山	36 49'15"	137 04'29"	46.4
8	輪島	37 25'51"	136 54'08"	52.0



図-2.1 WW3 (WW3-N0 から N3) および SWASH の計算領域と NOWPHAS 波浪観測点(#1 から#8)

Corporation USW-1000) が用いられており, サンプリン グレート 2Hz, 観測時間 20 分を1 サンプル観測値として 取り扱った. USW-1000 の電気信号の誤差は最大出力電 圧に対して 1%以下である. 生データに品質管理を適用 し非現実的な信号はスペクトル解析の前にフィルタリン グした. 1 次元周波数波スペクトル *F(f)*は 1Hz のナイ キスト周波数までの高速フーリエ変換を用いて推定し, ノイズを除外するために高周波カットオフを 0.75Hz に 設定した. 波浪スペクトルから有義波高(Hs)やピーク周 波数(fp)などの波浪統計量を算出した.

うねりは局所的に生成される風波と混在しているため, 長期の観測記録から寄り回り波イベントを客観的に抽出 するためには各スペクトル成分内で風波とうねりを明確 に分離する必要がある.ここでは下記の方法を適用した. まず,風波とうねりの分離にはDonelanら(1985)とYoung (2006)に倣って波齢基準を用いて分離周波数**f**eを定義 する.

$$f_c = \frac{\alpha g}{2\pi u_{10}} \tag{2}$$

ここに, α:係数(=0.82), g:重力加速度, u<sub>10</sub>:高度 10m における平均風速である. u<sub>10</sub>に関しては観測値が利用で きる海域が制限されるため,全ての地点で気象庁大気解 析値 (JMA/MSM)を海上風速として用いた.この風波 とうねりの分離周波数を用いて, f<sub>c</sub>以下の周波数帯の成 分波がうねりに対応すると考え,うねりのエネルギーを 定義することができる.さらに,うねりのエネルギーと それに対する全波浪エネルギーの比として Swell Index (SI)を定義することで,「うねり性」を計量化すること が可能となる.詳細に関しては,田村(2018),および田 村ら(2019)に記載されている.

#### 2.2 位相平均スペクトル波浪モデルによる数値計算

富山湾における寄り回り波イベントを調べるために, 第三世代波浪モデル WAVEWATCH-III version 3.14 (WW3, Tolman, 2009)を用いて過去再現計算 (ハインドキャスト) を実施した. 3つの主要なエネルギーソース項に関して は全ての計算において同一の力学スキームを使用した. 海上風外力項と砕波散逸項については, Bidlot ら(2007) のエネルギーソース項パッケージ(ST3 switch)を使用し た. 非線形相互作用項には離散相互作用近似法(DIA 法, Hasselmann et al., 1985)を採用した. 浅水過程として底面 摩擦および沿岸砕波によるエネルギー減衰に関してはそ れぞれ Hasselmann ら (1973) と Battjes and Janssen (1978) を用いた. 空間伝播とスペクトル伝播には平均化 ULTIMATE QUICKEST スキームを用いた(Tolman, 2009). これらのスキーム内で用いられるパラメータには全てデ フォルトの設定値を使用している.

日本海全域から富山湾沿岸部までを効率的に計算を行

WW3	N0	N1	N2	N3		
計算領域	127.5-142.5E 32.5-52.1N	127.5-142.0E 32.5-47.5N	136.5-138.E 36.5-38.N	137.15-137.3E 36.75-36.8N		
水平解像度	1/5 deg. (~20km)	1/16 deg. (~6km)	1/80 deg. (~1.2km)	1/1200 deg. (~80m)		
フペクト川解像度	0.035-0.704 Hz, 40 grids					
入へう「かか許隊反	10 deg,36 grids	2 deg, 180 grids	2 deg, 180 grids	1 deg, 360 grids		
海上風外力	JMA/GSM	JMA/MSM	JMA/MSM	JMA/MSM		
境界条件	-	Nest0 (hourly)	Nest1 (30 minutes)	Nest2 (30 minutes)		
海底地形	ETOPO1	JTOPO30v2	JTOPO30v2	M7000		

#### 表-2.2 WW3 各計算領域の詳細設定

うこと, また内側領域の側方境界条件を適切に扱うこと を目的として1方向ネスティング手法を適用した.用い た計算グリッドは, WW3-N0, WW3-N1, WW3-N2, WW3-N3の4重ネストした計算領域で,格子解像度はそ れぞれ 1/5°(≈20km), 1/16°(≈6km), 1/80°(≈1.2km), 1/1200°(≈80m)で設定した(図-2.1).最も外側の計算領 域 WW3-N0 は日本海全体を含み, 寄り回り波の発生源と なる可能性のある全ての海域をカバーしている. WW3-N1 モデルと WW3-N2 モデルは、寄り回り波の発 生から富山湾内までのうねりの伝播を捉えるように設計 されている. 最後に最内側の計算領域 WW3-N3 では, 富 山湾沿岸の非常に狭い陸棚および海底谷をモデル内で適 切に評価するために、水平分解能を80mまで落として高 解像度化した. 周波数領域は 0.035 から 0.704 Hz まで対 数的に間隔を配置した(相対周波数:8%,格子数:40). また方向スペクトル分布が非常に狭いうねりの特徴をモ デル内で正確に再現するために可能な限り方向分解能を 高く設定した(WW3-N1 および WW3-N2 の方向分解能 は2°, WW3-N3の方向分解能は1°).

波浪モデルの外力には気象庁の全球大気モデルプロダ クト (Global Spectral Model GSM: 1/2°×1/2°分解能で6時 間間隔) およびメソスケールモデルプロダクト (Meso scale Model MSM: 1/20°× 1/16°分解能で1時間間隔)を用 いて駆動した.また水深データは3つの海底地形データ ベース (ETPO1, JTOPO30v2, M7000) からそれぞれの海 域のカバー範囲と解像度に応じて用いた.全ネストの計 算設定の詳細に関しては**表-2.2**に示す.

#### 2.3 位相分解物理波浪モデルによる数値計算

本研究では位相平均モデルの枠組みでは再現されない 力学過程が実際の寄り回り波に内在することを示す.こ れを検証するためには,個々波の決定論的挙動を波浪モ デル内で陽的に再現可能な位相分解モデルが必要となる. ここではデルフト工科大学で開発が進められている SWASH (Simulating WAves till SHore, Zijlema 6, 2011) を用いて数値実験を行った. SWASH は非線形浅水方程 式に基づく非静水圧モデルであり現地観測や室内実験で の沿岸波浪過程の検証に広く適用されている(例えば Smit 6 2014; Suzuki 6 2017).

WW3 による寄り回り波の過去再現計算の結果に基づ いて SWASH モデルの構成を行い駆動した. SWASH の 座標系にはデカルト座標系を用い, WW3-N2 ハインドキ ャストから計算されたうねりの平均入射方向(図-2.1b に見られるように北から時計回りに 18°)に回転して設 定した.沖合境界条件には WW3-N2 によって得られた 2 次元スペクトルを用いて,各成分波に対してランダムに 位相を割り当て水面変動と軌道流速を与えて駆動した. 側方境界条件については,波の反射を避けるために幅 500m のスポンジ層を配置した上で,境界上では開放条 件とした.SWASHモデルの詳細な説明はZijlemaら(2011) にある.

SWASH のモデル領域は NOWPHAS 観測サイト(富山 #6)を中心とした富山湾・湾奥部の沿岸海域であり岸沖 方向 7.5 km,沿岸方向 4.5 km の海域として設定した(図 -2.1b).水平分解能は岸沖方向に 10m,沿岸方向に 15m とし 751×301 点の水平格子点で構成した.SWASH は十 分な数の鉛直層を持つことで分散性波動の伝播に重要な 非静水圧場を表現することができる.水面波の分散特性 は無次元深度(kh,ここにk:波数,h:水深)によって決 定され,本計算においてはその最大値は 8 程度である. Zijlema ら(2011)に基づいてモデル中での鉛直層には 3 グ リッドを用いて計算を行った.1 ランの計算時間(30 分 間)にかかる経過時間は Intel Xeon Gold 5122 CPU @ 3.60GHzを 30 コア用いて1時間程度である.なおこれに は出力ファイル作成のポスト処理時間も含めている.



図−3.1 NOWPHAS 観測地点 8 か所における(a) Hs の超過確率, (b) うねり性波浪 Hs の確率密度関数, (c) 風波 Hs の確率密度関数(観測結果)

#### 3. 結果

#### 3.1 観測データに基づく寄り回り波特性の把握

2007 年から 2016 年までの日本海沿岸 8 地点の NOWPHAS 波浪観測データを対象に解析を行った.図 -3.1aは各観測地点におけるHsの超過確率を示しており、 10 年間平均値(気候値, Hclim)の x 倍を超える Hs の割 合を表している. Hs/Hclim が4未満の場合には、各地点 のプロファイル全ては一つの曲線に収まる傾向があるが, 富山湾内(#6, #7)の高波(例えば Hs/Hclim > 7)の超 過確率は湾外の場合に比べて約10倍に達する.また湾内 観測地点の超過確率分布のテールは長く, NOWPHAS 富 山(#6)では最大で 16 倍に, NOWPHAS 伏木富山(#7)では 最大で9倍にまで達している.図-3.1b(図-3.1c)は観 測データから SI を指標としてそれらが 0.9 以上(0.5 以 下)のうねり成分(風波成分)が支配的な条件の場合の Hsの確率分布関数 (PDF) を示したものである. 風波が 卓越する場合 (図-3.1c), 全ての海域での Hs の PDF は 同様のパターンを示している.一方で、うねりが支配的 な条件下の場合(図-3.1b), #6と#7 では他の観測点と 比較して Hs の PDF が高く,また分布形状がロングテー ルとなっている. これは富山湾内における高波がうねり

性波浪によって引き起こされていることを意味している.

以上の結果を踏まえ、本研究では SI > 0.9 および HsHclim > 5 の 2 つの基準を用いて寄り回り波イベント を抽出した.これらの基準を用いることで 2007 年から 2016 年までの 10 年間で NOWPHAS 富山では合計 26 回 の寄り回り波イベントが抽出され、各イベントに対応す る海象場統計量および Hs 時系列は付録に示した(付表 -1、付図-1).寄り回り波イベントは通常10月から翌年 の4月の間に発生し平均すると年2、3回程度の頻度で 発生することがわかる.各事象の発生期間は0.5-2日間 程度であり、平均風速は3-6m/s、平均波高は1.5-4.5m、 平均波周期は10-14s の範囲であった.波向きは北から ±15°前後の間で変動している.

寄り回り波襲来時の非常に興味深い現象として、期間 中の Hs の時系列に短時間の大きな変動がみられること が挙げられる.以下では、それが非常に顕著であった寄 り回り波イベントとして 2013 年 3 月の事例(付表-1 中 の case #16)を対象に解析を進める.気象条件と波浪条 件を図-3.2 に示す(NOWPHAS 富山#6).寄り回り波イ ベントの 2 日前(2013 年 YD: 60.2-61)には海上風速 (図-3.2a)が 10m/s を超え、風向は北西風であった(こ こでは図示していない).この期間、図-3.2b に示した



図-3.2 寄り回り波事例(#16)期間中の海上風および波浪特性(観測結果)

Hs の時間変動には高風速との対応関係は明瞭に見られ ない.これは能登半島による北西風に対するフェッチ制 限下での波浪発達の影響であると考えられる.観測され たピーク周波数 fp の値は 0.40Hz 前後(図-3.2c), SI は 0.1以下(図-3.2d)であり波浪場は風波が支配的であっ たことを示している.YD:61-62では波浪場が風波か らうねりとの混成場へと変化しSI は 0 付近から 1 付近へ と急速に変化している.YD62 以降は SI が 1 に近い値で 一定に推移し,さらに Hs は約 4m (HsHclim > 6.8) まで に達していたことから寄り回り波イベントに対応する

(図-3.2bの黒枠.2013年YD:61.8-63.6). イベント期 間中のfpの時間履歴は0.06 Hzから0.1Hzまで単調増加 を示しており、より速くて波長の長い波がより遅くて短 い波に先行して到着する分散性波動に伴う伝播パターン に関連していることがわかる(Munk et al., 1963).

寄り回り波イベント前半(YD:62-62.5)のHsの時系 列は、3-5mのレンジで1観測サンプル毎(20分間隔) に大きな変動を示していることが確認できる(図-3.2b). この期間のうねりの周期は16秒から12秒程度まで遷移 する.他の事例に関しても確認すると(付図-1),これは 寄り回り波イベントで一貫して見られる特徴であること がわかる.この原因を確認するために水位変動の時系列 を図-3.2eに示す.図-3.2eは寄り回り波現象のピーク付



図-3.3 寄り回り波襲来時の有義波高およびピーク 波向き(WW3計算結果)

近の YD62.25 (図-3.2a のから図-3.2d までの赤点)を対象に,水位変動とその包絡波形の 20 分間時系列の一例を示している. 波群構造と包絡線の変調をはっきりと見てとることができる. これらは他の寄り回り波イベントでも確認されるロバストな特徴である.

#### 3.2 富山湾内および海底谷上へのうねりの伝搬

寄り回り波現象の空間特性を把握する観点から,ここ では第三世代波浪モデルによる過去再現計算結果 (WW3-N2 および WW3-N3)の解析を行う.図-3.3aは 寄り回り波来襲時の能登半島周辺における波高分布およ びピーク波向きである.北北東からうねりが伝播するパ ターンが確認でき,また湾内での Hs の空間分布は東側 で高く西に向かって減少することが確認できる.これは 日本海から富山湾内へ入射するうねりが能登半島の遮蔽 効果により一部遮られるためであり,富山湾内には相対 的にエネルギーレベルの低いシャドーゾーンが形成され



図-3.4 寄り回り波襲来時のスペクトル特性(WW3計算結果)

ている. 図-3.4a と図-3.4b は図-3.3a に示した湾外 (TB0) と湾内(TB5)の地点での2次元波浪スペクト ルを示したものである(ここではエネルギー密度の最大 値で規格化している).両地点とも周波数領域の波浪エネ ルギーは0.06-0.08Hz帯に集中しており0.07Hz付近に スペクトルのピークが確認できる.またエネルギーが分 布する周波数帯域は著しく狭く,これは分散性波動とし ての海洋波が遠方伝播した結果と解釈できる.

湾外(図-3.4a)と湾内(図-3.4b)の2次元波浪スペクトルの比較で最も顕著な違いは方向分散の度合いである.湾外(TB0)では北から北東寄りの45°以内の間に2つのうねり成分が混在し構成されているのに対して,湾内(TB5)では北北東からの1つのピークを有する非常に狭帯化した方向スペクトルとなっている.波浪スペクトルの方向分散度に関しては,Kuikら(1988)が提案した指標のによって定量化することができる.これはスペクトル成分波が混在した海域では50°以上(例えばTamuraら,2009,2010),純粋なうねり条件下では10°を最小値とする値となる(例えばEwans 2002).寄り回り波の襲来時,富山湾内ではその値が7.6°まで低下している.これは国内海岸工学分野で一般的に用いられるSmaxパラメータに換算すると560程度の値となり,波形勾配の小さいうねりを対象とした値(Smax=75)と比較しても方向

分散が著しく小さいことがわかる.

図-3.4d に各海域における方向スペクトル形状の変化 を示す.方向分布は湾外(TB0)と湾内(TB5)に加え て北緯37度線の湾内中央部の4箇所(図-3.3aのTB1 -TB4)も示している.能登半島の遮蔽効果によって北 寄りのスペクトル成分がフィルタリングされているため, 方向分布は東(TB4)から西(TB1)へと狭くなってい る.その結果,富山湾内の陸棚沖合の波浪場(つまり寄 り回り波の入射波条件)は周波数,方向分散ともに狭帯 化した準単色スペクトルが形成される.

空間解像度を最も細かくした WW3-N3 (空間解像度: 80m)によって得られた湾沿岸部の Hs の空間分布 (2013 年 YD62.25)を図-3.3bに示す.これを見ると Hs の極大 値が海底谷に対応して陸棚上に存在していることが確認 できる.これは海底地形上で屈折した波のエネルギーの 収束と発散によるものである (図-1.1に示した力学過程 ④に対応).この図から確認できるように NOWPHAS 富 山観測点は波浪エネルギーの収束帯の一つに位置してい る.実際に波浪モデル計算によって得られた NOWPHAS 富山での2次元波浪スペクトル (図-3.4c)は NNW およ び NNE にピークを持つ双峰分布となっている.

続いて WW3 によるモデル結果(波浪統計量の時系列)を NOWPHAS 観測値と比較する(図-3.2b, c). スペクト



図-3.5 富山湾沿岸部の陸棚上における波線の屈折特性(Ray 方程式による結果)

ルモデルは寄り回り波イベント中のピーク周波数 fp の 変化を精度よく再現することに成功しているものの(図 -3.2c), Hs の特徴的な変動を再現することはできていな い(図-3.2b). WW3-N2(空間解像度:1.2 km)と比較 して WW3-N3(空間解像度:80 m)による Hs の計算値 は観測値に近い結果となっている.しかしながら YD61.8 から 63 までのイベント前半ではモデル値は観測値を著 しく過小評価しており,さらに観測値に現れる短時間変 動は全く再現されていない.これは本ケース(2013年3 月ケース#16)のみに限らず,他の寄り回り波事例でも再 現されない一貫したスペクトルモデルの欠陥である.よ り空間解像度を高めた数値実験でもこの欠点は改良され なかったことを確認している.

#### 3.3 陸棚上での波線の屈折

続いて Ray トレーシング実験により陸棚上でのうねり の伝搬経路に関して検討する.ここでは Gallet and Young (2014)による球面座標における Ray 方程式を浅海域に拡 張して用いた.図-3.5 は入射波周期を 8 秒から 14 秒ま で2 秒間隔で変えた場合の波線の軌跡をそれぞれ示した ものである.入射波方向は図-3.4b で示された沖波スペ クトル (WW3-N2 モデル結果)に対応する NNE として 固定している.波線は急峻な海底斜面(海底谷)で強く 湾曲しており入射波周期が長くなるのに対応して陸棚上 に収束点が出現する.これは短周期のうねりでは海底谷



図-3.6 入射波に対する NOWPHAS 富山での波数ベクトル(Ray 方程式による結果)

の影響を受けることなく沿岸付近まで伝搬するためであ る.WW3 による過去再現計算では寄り回り波発生時の 入射波条件が入射波周期:14 秒,入射波方向:NNE で あった.Rayトレーシング実験でも入射波周期を14秒と した場合(図-3.5d),入射波条件は同様になる.そのた め波線密度の空間パターンをWW3によるHs空間パター ン(図-3.3b)と比較すると波線の収束(発散)領域と Hsが高い(低い)領域に対応していることが確認できる.

Ray トレーシング実験結果は WW3 過去再現計算結果 や NOWPHAS 観測結果とも整合的である. WW3 によっ て得られた結果からは、寄り回り波発生時において NOWPHAS 富山(#6)の波のスペクトルが周期 14 秒前 後にピークを持つ双峰分布を示していた(図-3.4c).ま た観測結果からは、寄り回り波イベントの重要な特徴で ある Hs の短時間変動はイベントの前半で周期が 12 秒以 上の時に明瞭に観測されている(図-3.2b, c). これらの 結果から、寄り回り波イベントはより周期の長いうねり とそれによる重合波浪場 (crossing sea) の形成に関連す る現象であると推測される.したがって寄り回り波イベ ントを発生させるためにはその入射波条件が鍵となると 考えられる.ここでは入射波の周期と方向を変えて実験 を繰り返し行い、観測点近傍(半径 50m の円内部)を通 過する波線との対応関係を解析した. 図-3.6 は各入射波 方向(横軸)と入射波周期(縦軸)に対して、観測点近 傍での波数ベクトルを示してものである.黒(灰色)の 矢印が東(西)からのうねり成分波に対応している.入 射波条件が北東方向(15-45°)かつ周期 11 秒以上の際 に、NOWPHAS 富山では重合波浪場 crossing sea が形成 されることが確認される.

#### 3.4 寄り回り波の形成

これまでの結果をまとめると寄り回り波事象に関して 主に4つの事実が確認された.

(1)寄り回り波は長周期のうねり条件下(周期12秒程 度以上)で顕著な波群構造を伴い発生し、統計量である 有義波高が数十分の時間スケールで大きく変動する.

(2)第三世代波浪モデル(スペクトルモデル)はうね り周期の変化を精度よく再現できるものの,有義波高の 特徴的な短時間変動を全く再現することができない.

(3)分散性波動特性および能登半島の遮蔽効果により, 湾内では周波数帯および方向分散度ともに狭帯化したスペクトル(準単色波)が形成され,それが寄り回り波の 入射波条件となっている.

(4)入射するうねりが海底谷による屈折作用を受け, 寄り回り波が襲来する陸棚上および沿岸域では重合波浪場(crossing sea)が形成されている.

これらの事実を説明する力学メカニズムとして、本研 究では「準単色波による位相干渉機構」が寄り回り波を 異常波浪とするという仮説を提示する.第1章でも言及 した通り、多くの従来研究ではスペクトルモデルが前提 とする「無数の成分波がランダムに重合」した波浪場と いう視点から寄り回り波現象の再現と解明を試みてきた. 一方で、本研究では、寄り回り波は「少数の成分波が特定の位相関係を持って干渉」する力学過程(coherent interference)である可能性が極めて高くいことを示す. つまり、富山湾に入射した準単色波列は急峻な海底谷により陸棚外縁で一度分割され、陸棚上で再び重合することで位相干渉を起こしエネルギー収束帯ではコヒーレントな干渉(可干渉性が高い)を介して振幅変調が増大するというものである.

この仮説を検証するためには成分波間の位相情報であ る式(1)右辺第2項をモデル内で直接取り扱う必要が ある.ここでは物理空間における位相分解モデル SWASHを用いて2013年YD61.71からYD63.71まで過 去再現計算を行った.計算ではWW3-N2によって得られ た1時間ごとの沖合入射波スペクトルを境界条件として 与え波浪変形計算を実施した.すなわち2日間の再現計 算で合計49回の計算を実施している.

このうちの1事例としてYD62.25を対象とした計算結 果を図-3.7に示す.これらの結果からは海底谷上でのう ねりの伝搬特性が確認されるとともに,これまで示した 観測結果(図-3.2e)やスペクトルモデル結果(図-3.3, 図-3.4)との整合性も確認される.図-3.7aはNOWPHAS 富山における水位の時系列変動を,また図-3.7b は包絡 波形の空間分布スナップショットを示している.観測結 果(図-3.2e)およびSWASH計算結果(図-3.7a)の両 方で寄り回り波襲来時の時間変動に明確な波群構造が確 認される.図-3.7bの包絡線波形のスナップショットは, 陸棚上での振幅変調の典型的な空間パターンを示してい る.この特徴的な波群構造の時空間発展はアニメーショ ン(付録動画-3.1)でより明確に確認できる.

SWASH によって計算された Hs の空間分布を図-3.7c に示す.これは WW3-N3 の結果(図-3.3b)と同時刻の 計算結果であり,これらから決定論的モデル(SWASH) と確率論的モデル(WW3)の違いを直接比較することが 可能となる.SWASH によって推定された Hs は WW3 の それを大きく上回り,その最大値は4mに達しており空 間分布に関しても変動が大きい特徴を有している.この ような空間的特徴(干渉編)は位相情報を含まないスペ クトルモデルでは再現されていない(図-3.3b).しかも NOWPHAS 富山観測点はちょうど干渉縞の中央部付近 に位置しており Hs の空間的変動が最も顕著な海域とな っていることが確認できる.

図-3.8 は SWASH による Hs の時系列(赤線)を, NOWPHAS 観測結果(黒線)および WW3(緑線および 青線)と比較している. SWASH による計算値では YD62, 62.16, 63.29 付近で Hs の時間的なズレが生じていること



図-3.7 位相干渉による寄り回り波特性(SWASH計算結果)



図-3.8 各波浪モデルによる有義波高の観測値との比較

が確認できる. これは WW3 による入射波スペクトル方 向のわずかな変動に応じてエネルギー収束帯内での干渉 縞パターンが空間的にシフトしていることに関係してい る. しかしながらそれ以外の期間では SWASH による Hs の時間変動は安定的であり観測結果と比較すると変動幅 は極めて小さい. これは WW3 で推定された入射波スペ クトルがある種のアンサンブル平均化された波浪場を再 現しているためであり、いわゆる「自然のゆらぎ」の影響が再現できていないためであると考えられる.しかしながら干渉縞の空間スケールに対応する距離  $\lambda = 2\pi |\Delta k_{12}|^{-1}$ に対してHsの1標準偏差を示したのが 図-3.8中の赤網掛け部であり、SWASHから推定される Hsの変動範囲(1標準偏差)は観測値のそれに対応していることがわかる.このことは位相平均モデルおよび位



図-4.1 ヤングの干渉実験と寄り回り波の力学的 相似性に関する概念図





相分解モデルの結合による寄り回り波による最大有義波 高の潜在的な予測可能性を支持している.

#### 4. 考察と議論

富山湾の寄り回り波現象は、ヤングの二重スリット干 渉実験の類似性からも解釈できる(図-4.1). ヤング (1807)は可干渉性が高い光源から発光する2つの光波が 干渉し合いフィルム上に明暗の帯状構造(干渉編)が生 じることを実証した.一方で白色光のような広帯域スペ クトルが光源となる場合には干渉編は現れない.寄り回 り波もこれとまったく同様の力学メカニズムで解釈でき る.入射波スペクトルに関して周波数領域には分散性波 動の伝播効果,方向分散に関しては能登半島の遮蔽効果 により,富山湾内では準単色波(狭帯スペクトル)が生 成される.準単色波は海底谷による屈折作用によりスペ クトル的に分岐され,コヒーレントな成分波が陸棚上で 位相干渉する.そのため沿岸域ではうねりが異常波浪化 するというものである.

このため寄り回り波発生の有無は入射波源のスペクト ル形状に依存した特性を示すはずである.ここでは SWASH による 4 つの追加実験によりそのことを示す. 実験では波浪統計量である有義波高,ピーク周期,およ び平均波向きは各実験で一定とし,入射波スペクトル形 状のみを変化させて,(a)WW3-N2によるハインドキャス トから得られる波浪スペクトルを用いた場合(図-3.4b), (b)WW3-N2の設定に対して方向分解度のみを 10°に落と した低分解能スペクトルの場合,(c)単色波の場合(線ス ペクトル),(d)標準的な JONSWAP 周波数スペクトルお よび cos<sup>8</sup>0 の方向分散関数を与えた場合(広帯域スペク トル)である.

図-4.2 は各入射波スペクトル条件で計算された有義 波高の空間分布で、入射波波高で無次元化して示してい る.上記の通り入射波スペクトルの帯域幅に依存して、 沿岸部陸棚上での波高分布は全く異なることが確認でき る.有義波高の空間変動は入射波が単色であった場合に 最も強化されており最大で入射波高の 3.5 倍にも達する

(図-4.2c). 一方で,入射波スペクトルが広帯域である 場合,干渉縞は平滑化され最大有義波高は入射波の高々 1.5倍程度に留まる(図-4.2d).またこの場合,位相平均 モデルによる結果と類似した波高分布となることも確認 できる(図-3.3b).一般的な現業波浪モデルでは方向解 像度を 10°程度として用いて問題となることはない.し かしながら寄り回り波計算の入射波スペクトル推定は例 外である.実際,方向解像度を10°とした場合(図-4.2b) は本研究で用いた解像度 2°による結果(図-4.2a)と比 較して空間変動パターンが滑らかで干渉縞が不明瞭にな り、得られる最大有義波高大きく異なる.

以上のことから寄り回り波を数値波浪モデルで再現す るためにはいくつかの重要なポイントがあることがわか る.まずこれまでにも上述した通り、寄り回り波は「少 数の成分波が特定の位相関係を持って干渉」する力学過 程(coherent interference)であるため、位相干渉を陽的に 再現できる位相分解モデル(SWASH モデルやブシネス クモデルなど)が必要不可欠である.さらに一般的に位 相分解モデルの境界条件には位相平均モデル(WW3 や SWAN)から得られる波浪スペクトルを物理空間の変数 に変換して入力条件とする. 図-4.2 で確認した通り入射 波スペクトル形状(帯域幅)に依存して干渉縞の生成が 決まるので,十分なスペクトル解像度を設定したスペク トルモデルでの過去再現計算が必要となる.

#### 5. おわりに

本研究では NOWPHAS 観測のデータ解析, 波浪モデル による過去再現計算と数値実験,および任意水深球面座 標系での Ray 方程式などいくつかの解析手法を用いて寄 り回り波の力学機構の解明を試みた. 観測結果およびス ペクトル波浪モデルから得られた寄り回り波解析の結果 は下記の通りである.(1)寄り回り波は有義波高の短時 間変動と波群構造によって特徴づけられ、またこれらの 出現はうねり周期に依存する.(2)既往の研究結果と同 様に第三世代波浪モデル(スペクトルモデル)では有義 波高を再現できない.(3)寄り回り波発生時には入射波 として狭帯スペクトルが形成されている.(4)寄り回り 波が出現する沿岸部ではエネルギー収束帯に重合波浪場 (双峰スペクトル)が形成される.以上のことから寄り 回り波は「準単色波の位相干渉機構」であると仮説を立 て,これを位相分解モデルで確認した.本研究では,寄 り回り波は「少数の成分波が特定の位相関係を持って干 渉増幅」する力学過程(coherent interference,可干渉性) である可能性が極めて高いことを示した.このことは19 世紀初頭に行われたヤングの「二重スリット」実験と力 学的に相似であり、その対比からうねり性波浪の巨大化 メカニズムが解釈できる.

(2021年6月4日受付)

#### 謝辞

本研究で使用した位相分解モデル・SWASHの導入のきっ かけを与えて下さった株式会社エコー・樋口直人氏,ま たモデル運用に関して多大なご助力を頂いたフランダー ス水理研究所/デルフト工科大学・鈴木智浩博士の両名に 感謝の意を表します.NOWPHAS波浪観測データは国土 交通省港湾局および北陸地方整備局からご提供いただき, また使用に際してはNOWPHASデータ処理班からご支援 を頂きました.ここに記して謝意を表します.

#### 参考文献

- 泉宮尊司,白晃栄,石橋邦彦:2008年2月24日新潟・富山 高波災害の気象・海象からの要因分析,海岸工学論 文集, Vol.55, pp.181-185., 2008
- 太田俊紀,松浦知徳,村上智一,下川信也:地形効果に よる寄り回り波の波浪特性,土木学会論文集B3(海洋 開発), Vol. 72, No.2, I 289-I 294, 2016
- 河合雅司:寄り回り波と周期的水位変動の発生機構に関 する新しい解釈,富山大学学位論文,2017
- 川崎浩司,水谷法美,岩田好一朗,小林智尚,由比政年, 斎藤武久,北野利一,鷲見浩一,間瀬肇,安田誠宏: 富山県東部海岸における2008年2月高波による被害 調査,海岸工学論文集,Vol.55, pp.151-155., 2008
- 斎藤武久,小久保元貴,間瀬肇:ニューラルネットワー クを用いた日本海沿岸域でのうねり性高波浪の予測 に関する研究,土木学会論文集B2(海岸工学), Vol72, pp.175-180., 2016
- 田村仁: Swell Indexによるうねり性波浪の計量化と寄り回 り波解析, 土木学会論文集B2 (海岸工学), Vol74, pp.109-114., 2018
- 田村仁,藤木峻,川口浩二: Swell Indexによるうねり性波 浪の定量化と日本沿岸波浪場解析,港湾空港技術研 究所報告57-4-2,2019
- 津田直樹, 呉修一:富山湾における寄り回り波の特性と その予測に向けた数値モデルの適用, 富山県立大学 紀要第29巻, 2019
- 永井紀彦,平石哲也,河合弘泰,川口浩二,吉永宙司, 大釜達夫:浪観測網が捉えた2008年2月24日の日本海 沿岸高波の特性,海岸工学論文集, Vol.55, pp.146-150., 2008
- 増田和輝,二宮順一,斎藤武久:寄り回り波を予測する ニューラルネットワークの感度解析による過去事例 の分析,土木学会論文集B2(海岸工学),Vol75, pp.127-132., 2019
- 間瀬肇,安田誠宏, Tracey H. TOM, 辻尾大樹:富山湾沿 岸に災害をもたらした2008年2月冬季風浪の予測と 追算シミュレーション,海岸工学論文集, Vol55, pp.156-160., 2008
- 水口幸司,大下善幸,室善一朗,高山知司,岡田弘三, 宇都宮好博:「うねり性波浪」予測・監視モデルの可 能性と的確性について,土木学会論文集B2 (海岸工 学), Vol66, pp.146-150., 2010
- Battjes, J., & Janssen, J.: Energy loss and set-up due to breaking of random waves. Proceedings of 16th

Conference on Coastal Engineering. doi: https://doi.org /10.9753/icce.v16.%25p, 1978

- Bidlot, J. R., Janssen, P. A. E. M., & Abdalla, S.: A revised formulation of ocean wave dissipation and its model impact. ECMWF Technical Memoranda 509, 2007
- Donelan, M. A., Hamilton, J., & Hui, W. H.: Directional spectra of wind- generated ocean waves. Philosophical Transactions of the Royal Society of London. Series A, 315 (1534). doi: http://doi.org/10.1098/rsta.1985.0054, 1985
- Gallet, B., & Young, W. R.: Refraction of swell by surface currents. Journal of Marine Research, 72 (2), 2014.
- Hasselmann, K., Barnett, T. P., & Bouws, E.: Measurements of wind-wave growth and swell decay during the joint north sea wave project (JONSWAP), 1973.
- Hasselmann, S., Hasselmann, K., Allender, J. H., & Barnett, T. P.. Computations and parameterizations of the nonlinear energy transfer in a gravity-wave spectrum. Part II: Parameterizations of the nonlinear energy transfer for application in wave models. Journal of Physical Oceanography, 15(11), 1378–1391, 1985.
- Smit, P. B., Bland, R., Janssen, T. T., & Laughlin, B.: Remote sensing of nearshore wave interference. Journal of Geophysical Research: Oceans, 121 (5), 3409-3421. doi: 10.1002/2016JC011705, 2016
- Smit, P. B., & Janssen, T. T.: The evolution of inhomogeneous wave statistics through a variable medium. Journal of Physical Oceanography, 43 (8), 1741-1758. doi: 10.1175/JPO-D-13-046.1, 2013
- Smit, P. B., Janssen, T. T., & Herbers, T. H. C.: Stochastic modeling of coherent wave fields over variable depth. Journal of Physical Oceanography, 45 (4), 1139-1154. doi: 10.1175/JPO-D-14-0219.1, 2015
- Smit, P. B., Janssen, T. T., Holthuijsen, L., & Smith, J.: Non-hydrostatic modeling of surf zone wave dynamics. Coastal Engineering, 83, 36-48. doi:https://doi.org/ 10.1016/j.coastaleng.2013.09.005, 2014
- Tolman, H. L.: User manual and system documentation of WAVEWATCH-III<sup>TM</sup> version 3.14. Natl. Cent. for Environ. Predict., Natl. Weather Serv., NOAA, Camp Springs, Md., 2009
- Young, I. R.: Directional spectra of hurricane wind waves. Journal of Geophysical Research: Oceans, 111 (C8). doi: https://doi.org/10.1029/2006JC003540, 2006

Young, T.: A course of lectures on natural philosophy and the

mechanical arts. (Vol. 1). London: Printed for J. Johnson,. doi: doi:10.5962/bhl.title.22458, 1807

- Suzuki, T., Altomare, C., Veale, W., Verwaest, T., Trouw, K., Troch, P., & Zijlema, M.: Efficient and robust wave overtopping estimation for impermeable coastal structures in shallow foreshores using swash. Coastal Engineering, 122, 108-123. doi: https://doi.org/10.1016/j.coastalen g .2017.01.009, 2017
- Zijlema, M., Stelling, G., & Smit, P.: Swash: An operational public domain code for simulating wave fields and rapidly varied flows in coastal waters. Coastal Engineering, 58 (10), 992-1012. doi: https://doi.org/ 10.1016/j.coastaleng. 2011.05.015, 2011

# 付録: 2007 年から 2016 年までの寄り回り波事例

Case #	Starting time/date (JST)	Period (hours)	Mean wind speed (m/s)	Mean Hs (m)	Scatter Index of Hs	Mean Tp (s)	Mean direction
01	00:00 08-Jan-2007	36.0	5.60	2.79	0.31	13.5	N/A
02	23:00 24-Jan-2008	23.0	5.69	2.65	0.22	12.5	-14.5
03	02:00 24-Feb-2008	38.0	5.52	4.51	0.49	12.9	1.9
04	14:00 09-Nov-2008	28.0	3.24	2.40	0.26	13.8	-3.9
05	14:00 01-Jan-2009	8.0	4.05	1.58	0.50	12.8	-6.6
06	08:00 02-Jan-2010	35.0	4.82	2.57	0.32	13.4	-4.5
07	14:00 13-Jan-2010	11.0	6.46	2.80	0.27	11.3	4.7
08	09:00 17-Jan-2011	21.0	5.92	2.39	0.21	12.2	-0.7
09	02:00 18-Apr-2011	29.0	4.62	2.10	0.20	12.6	5.6
10	17:00 26-Dec-2011	28.0	4.64	2.52	0.26	13.5	4.0
11	07:40 02-Nov-2012	92.7	3.90	1.97	0.34	11.3	7.9
12	01:20 10-Nov-2012	36.0	3.75	2.47	0.27	11.2	7.6
13	22:20 15-Nov-2012	22.0	2.86	1.75	0.31	10.2	13.2
14	08:00 27-Jan-2013	26.0	3.20	2.00	0.30	13.2	-12.8
15	17:00 08-Feb-2013	34.0	3.60	1.84	0.41	12.4	-15.0
16	20:00 02-Mar-2013	42.3	3.26	2.84	0.36	13.5	-6.1
17	04:20 08-Apr-2013	27.7	4.86	2.09	0.23	12.8	-12.4
18	13:40 18-Dec-2014	28.7	4.17	3.94	0.43	13.4	8.7
19	07:40 08-Jan-2015	20.7	4.87	2.63	0.26	13.9	9.2
20	04:40 28-Feb-2015	24.3	3.61	2.36	0.41	12.5	-6.4
21	00:00 25-Mar-2015	36.3	3.11	2.17	0.36	11.6	12.4
22	07:00 09-Oct-2015	48.7	3.84	1.74	0.46	12.2	-2.8
23	00:00 26-Oct-2015	31.3	3.76	1.87	0.42	11.9	-2.5
24	17:40 20-Jan-2016	17.3	4.16	2.50	0.22	12.4	-3.0
25	10:40 01-Mar-2016	30.3	5.03	3.09	0.44	12.9	-0.8
26	18:00 23-Dec-2016	37.3	4.58	3.49	0.44	12.3	-2.2

## 付表-1 NOWPHAS 富山における寄り回り波事例(2007 年から 2016 年)



**付図-1** NOWPHAS 富山における寄り回り波事例の有義波高(case#01-04). 黒点:Hs 観測値,灰色バー:うねり成分 波の換算 Hs,赤十字(数値)は期間最大 Hs



付図-1 NOWPHAS 富山における寄り回り波事例の有義波高(case#05-08). 黒点:Hs 観測値,灰色バー:うねり成分 波の換算 Hs,赤十字(数値)は期間最大 Hs



**付図-1** NOWPHAS 富山における寄り回り波事例の有義波高(case#09-12). 黒点:Hs 観測値,灰色バー:うねり成分 波の換算 Hs,赤十字(数値)は期間最大 Hs



**付図-1** NOWPHAS 富山における寄り回り波事例の有義波高(case#13-16). 黒点:Hs 観測値,灰色バー:うねり成分 波の換算 Hs,赤十字(数値)は期間最大 Hs



**付図-1** NOWPHAS 富山における寄り回り波事例の有義波高(case#17-20). 黒点:Hs 観測値,灰色バー:うねり成分 波の換算 Hs,赤十字(数値)は期間最大 Hs



**付図-1** NOWPHAS 富山における寄り回り波事例の有義波高(case#21-24). 黒点:Hs 観測値,灰色バー:うねり成分 波の換算 Hs,赤十字(数値)は期間最大 Hs



**付図-1** NOWPHAS 富山における寄り回り波事例の有義波高(case#25-26). 黒点:Hs 観測値,灰色バー:うねり成分 波の換算 Hs,赤十字(数値)は期間最大 Hs

港湾空港技行	術研究所報告 第60巻 第1号
	2021.6
編集兼発行人	国立研究開発法人海上・港湾・航空技術研究所
発 行 所	港 湾 空 港 技 術 研 究 所 横 須 賀 市 長 瀬 3 丁 目 1 番 1 号 TEL.046(844)5040 URL.http://www.pari.go.jp/

Copyright © (2021) by MPAT

All rights reserved. No part of this book must be reproduced by any means without the written permission of the President of MPAT

この資料は、海上・港湾・航空技術研究所理事長の承認を得て刊行したものである。したがって、 本報告書の全部または一部の転載、複写は海上・港湾・航空技術研究所理事長の文書による承認を 得ずしてこれを行ってはならない。

# **CONTENTS**

- Cyclic Beach Morphological Changes in the Swash Zone due to Tidal Range Fluctuations Masayuki BANNO • Yoshiaki KURIYAMA
- Ocean swells induced by the Typhoon Faxai hit Port of Yokohama in 2019
  Hitoshi TAMURA Koji KAWAGUCHI Takumu IWAMOTO Takashi FUJIKI
- Dynamics of ocean swells in Toyama Bay Hitoshi TAMURA • Koji KAWAGUCHI • Takashi FUJIKI
- 4. Study on Stability of Temporary Armor Units against Waves Kojiro SUZUKI • Hiroki KUBOTA • Tsutomu TANAKA
- 5. Study on Wave Pressure acting on Receding Parapet type Seawall Kojiro SUZUKI • Hiroki KUBOTA • Naoki TSURUTA
- 6. Study of slow slip mechanism on plate boundary fault decollement zone Yuri SUGIYAMA • Shinya TACHIBANA • Yoshiyuki MORIKAWA
- 7. Development of frictional contact algorithm using weighted least squares for MPM-rigid body simulation and its application to behavior of open-ended pile driven into the ground Keita NAKAMURA • Satoshi MATSUMURA • Takaaki MIZUTANI