鉛直壁に波が作用する際に発生する飛沫の特性の時・空間分布に関する研究

A STUDY ON TEMPORAL AND SPATIAL DISTRIBUTION OF CHARACTERISTICS OF SPLASH GENERATED BY IMPACT OF WAVE ON A VERTICAL WALL

河海工学分野 川瀬恭平

桟橋や護岸などの構造物に波が作用する際に発生する海水飛沫の特性は,未だ十分に把握されていない. 本研究では,高速度カメラを用いて鉛直壁に波が作用する際に発生する飛沫の生成過程を撮影し,飛沫の特 性分布の知見を得ること,飛沫特性をモデル化することを目的とする.本研究によって,PTV 画像解析手 法を適用することによって,飛沫の総発生個数だけでなく飛沫径・飛散速度・飛散方向の時・空間分布特性 を把握することが可能となった.

It is not fully knowledge that characteristics of sea spray generated by waves dashind against a pier and seawall . In this study, laboratory experiments were carried out by using two high-speed cameras to capture images if generation process of spray when reguler waves attack an impermeable vertical wall on 1:30 slop. It is intended to gained Distribution of and modelling of Characteristics of Splash Generated by Impact of Wave on a Vertical Wall. The acctually measure number of droplets by extraction scatterfly out from images . Number of droplets is a function of time by Gomperts-curve.

1 はじめに

近年,沿岸域に存在する鉄筋コンクリート製構造物 の塩害による早期劣化が問題視されている.塩害と は,海水飛沫などに含まれている塩化物イオンが原因 となり,鉄筋コンクリート中の鉄筋が腐食し,コンク リートにひび割れが起こる劣化現象である.港湾構造 物の中でも特に桟橋はその床版を支える杭に波が作用 する際に飛沫が発生するため,塩化物イオンが付着し やすい環境にある.日常的に海水に浸水している構造 物よりも鉄筋が腐食しやすく,塩害劣化の進行が速い といわれている.

今後,公共事業への投資が一層抑制されることが想 定されるなか,塩害に対する港湾構造物の適切かつ効 率的な維持管理計画を立てることが求められる.構造 物への塩化物イオンの供給量を把握するためには,そ の原因となる海水飛沫の特性を理解することが不可欠 である.既往の研究によれば,海水飛沫の発生要因と して,海水面の風応力の作用と構造物表面上における せん断応力が挙げられる[1].魚住[2]は後者の要因に よって発生する飛沫を対象として,鉛直壁に波が作用 する過程を高速度カメラで撮影し,発生する飛沫の特 性量と飛沫個数,飛沫径等に関する知見を得ている. また,武田[3]らは実験の再現計算を行うことにより, 飛沫が発生する主要な要因として構造物への波の作用 速度が関わっていることを示唆している.渡部 [4] ら は直立模型に砕波波浪が作用した時に発生するフィ ンガージェットと飛沫への分裂過程を高速度カメラに よって撮影することにより,飛沫の生成過程及び,飛 沫のサイズスペクトルに関する知見を得ている.

しかし,未だ飛沫に関する知見は十分でない.そこ で,本研究では,波の海表面に近接している桟橋や護 岸などの港湾構造物への塩化物イオンの供給量を定量 的に把握することを目標とし,鉛直壁に波が作用する 際に発生する飛沫の画像計測を行い,撮影画像から飛 沫の時・空間分布特性を把握することを目的とした.

2 鉛直壁への波作用時に発生する飛沫の波浪条件

2.1 実験概要

実験は長さ 50m,幅 1.0m,高さ,1.5mの片面ガラス 張りの二次元造波水槽を用いて行った.水槽内には造 波機から 12.7m離れた地点から 1:30の斜面が設けら れており,水平床部の水深を 0.71m として実験を行っ た.さらに,水深 $h_0 = 0.06m$ の位置に高さ 0.28mの 鉛直不透過壁を設置し,これに規則波を作用させた. 発生させた規則波の周期は $T=1.6 \sim 2.05s$,水平床部に おける波高 $H_0 = 0.037 \sim 0.106m$,波形勾配 $H_0/L_0 =$ 0.007 ~ 0.022 である.飛沫の発生特性を把握するため



図-2. 水平床上における水位変動の時系列変化の例

2 台の高速度カメラを用いて撮影を行った.高速度カ メラの撮影条件は,撮影速度1000fps,露光時間10⁻³s とした.計測解像度は,5×10⁻⁴m/pixelであった. 撮影画像(以下原画像とする)は上下1280pixel左右 512pixelの大きさで右下端に原点を取り,水平方向左 向き(沖向き)にx軸を,鉛直上向きにy軸を取る.

造波開始直後の水平床上における波高は図-2 のよう に除所に大きくなるので,セロアップクロス法で個別 波に分解し,表-2 に示すように1 波毎の *H_n* を求め た.表-2 の赤文字の波浪が鉛直壁に作用した時に飛沫 が発生した.

3 鉛直壁への波作用時に発生する飛沫の解析手法

実験により撮影された画像から飛沫のみを抽出し, 特性量を解析するためのプログラムを作成した.

3.1 飛沫の抽出手法

本研究では,鉛直壁に沿って波が打ち上がり波峯か ら液滴状になったものを飛沫として扱うこととした.

表-1. 作用波諸元						
case	h_0	Т	H_0	L_0	H_0/L_0	
	[m]	[s]	[m]	[m]	-	
1	0.71	1.9	0.037	4.35	0.008	
2	0.71	1.9	0.048	4.35	0.011	
3	0.71	1.9	0.058	4.35	0.013	
4	0.71	1.9	0.096	4.35	0.022	

表	-2.	実験約	課	
и	и	и	П	

case	H_1	H_2	H_3	H_4	H_5	H_6	H_7	H_8	H_9
	[m]								
1	0.006	0.012	0.017	0.023	0.031	0.034	0.035	0.035	0.038
2	0.008	0.015	0.022	0.028	0.037	0.044	0.046	0.046	0.047
3	0.004	0.016	0.025	0.035	0.047	0.054	0.054	0.055	0.057
4	0.012	0.026	0.040	0.060	0.076	0.086	0.088	0.088	0.089



(a) 二値画像,(b) は波頂部と飛沫の分離後の画像(黒
 色が飛沫,青色は波頂部),(c)PIVの結果(d)は
 PTVの結果

図-3. 画像解析後の一例

そこで,撮影画像から飛沫特性量を抽出する際に,画像上壁面の位置にある画素塊を飛沫として扱うこととすると図-3の(a)は撮影画像を二値化して液体部を分離した結果を,(b)は飛沫と波頂部の分離結果の一例である.

3.2 画像解析手法

飛散している飛沫は高速度で変形しているため,安定した形状で撮影画像中に撮影されることは困難であり,それ故個々の飛沫特性の時間変化を把握することは困難であった.本研究では,一連の撮影画像から PTV 手法を用いて個々の飛沫を追従するアルゴリズムを開発した.まず,PIV によって飛沫群の移動速度を求めた.図-3の(c)がPIVの結果の一例である. この時飛沫の分布情報は偏在しているため,速度情報は欠損している.欠損している情報を補間する方法として,小林[5]の方法を用いた.

次に式(1)によって画素塊の重心位置を移動予測位

置(X, Y)に移動させる.

$$(X, Y) = \sum_{i=n}^{4} (u_i, v_i)/4 + (x_g, y_g)$$
(1)

(*x_g*, *y_g*): 重心位置, (*u_i*, *v_i*): 画素塊を囲っている 四方4点のPIVの移動距離の結果である.そこから, 時刻 T+1の画素塊の重心位置を以下の式(2)で探査 させる.

$$((X,Y) - (x_{g_{t+1}}, y_{g_{t+1}}))^2 < (R)^2$$
(2)

 $(X, Y): 画素塊の移動位置予測, (x_{g_{t+1}}, y_{g_{t+1}}): 解$ 析時刻 t の次時刻の重心位置,R: 探査領域の直径である. 探査された画素塊の個数が一個の場合,対応付ける. 探査された画素塊の個数が二個以上の場合,画素塊の面積の差, $|A_{g_t} - A_{g_{t+1}}|$ が最も小さい画素塊を対応付ける. A_{g_t} : 解析時刻 t の画素の大きさ面積, $A_{g_{t+1}}$: 解析時刻 t+1 の画素塊の面積. 図-3 の (d) のように結果が算出される.

4 飛沫の基本特性

4.1 飛沫発生個数

鉛直壁に衝突した波峯から発生した飛沫は細分化し つつ,高速度で撮影画像から沖側へと飛散していく, そこで,図-4 は飛沫の抽出方法のイメージ図である が,x=460,y=1230 に検査ラインを設け,これらの検 査ラインを越えて発生原から飛び去っていく飛沫個数 を把握した.図-5 はその一例を示している.撮影画像 中の飛沫は波が鉛直壁に作用し始める t*=t/T=0 か ら除所に増加するが,t*=0.05 以降に緩やかに減少す る傾向を示している.一方,撮影画像外へと飛散して いく飛沫個数は,t*=0.035 付近から増え始め,画像中 に存在する飛沫個数 N_i と画像外へと飛散した飛沫個 数 N_o の和 $N_i + N_o$ は一直線へと近似していくことが わかる.図-6 では T=1.90s の総発生個数の経時変化 を示したものであるが,いずれも同様の傾向を示して いることがわかる.

4.2 飛沫径

図-7 の (a) は飛沫径の平均値の時系列変化である. 全ての case で飛沫の平均径は約 2mm で時間変化はほ とんどない.図-7 の (b) は t*=0.03,0.06,0.09,0.12, 0.15 の平均粒径 D=1mm~10mm(+-0.5mm) ごとの 発生個数 N_D を総発生個数 N に占める割合である. D=1mm の飛沫が 40 %ほど占めており,粒径が大き くなるほど少なくなる.時間経過による粒径への影響 は無い.

4.3 飛沫の飛散速度

図-8 は飛沫の平均飛散速度及び,最大飛散速度の時 系列変化である.図-8 を見ると, t* = 0 から平均飛散



図-4. 飛沫個数の解析方法イメージ図



速度は除所に増加して、 $t^* = 0.02 \sim 0.03$ で最大値をと り減少していくことがわかる.平均飛散速度のピーク は約 6m/s で、最大飛散速度は約 10m/s である.図-9 は T=1.9s, H=0.06m の case の飛沫径ごとの平均飛 散速度である.図-8 と同様 $t^* = 0.02 \sim 0.03$ で最大値 をとり約 6m/s であることがわかる.すなわち、飛沫 径の違いのよる速度の差異は見られなかった.

4.4 飛沫の飛散方向

図-10 は飛沫の平均飛散角度の時系列変化である. θ は鉛直壁面に沿って上向きを0°としている.図-10 を見ると, t*=0.01 までばらつきが大きく,それ以降 はおおよそ 20°である.時間が経つにつれて除所に 角度が大きくなり, t*=0.13 から平均飛散角度が低下 する.作用波浪の違いによる平均飛散角度に違いは見



vert vertve

図-14. 飛沫径別の発生個数 図-15. 飛沫個数の推定

られなかった.図-11 は *T*=1.9s, *H*=0.06mの case で飛沫径ごとの平均飛散角度である.図-10 と同様飛 沫発生当初は約15°~25°であり,時間が経過するに つれて飛散角度は大きくなっていく.

5 飛沫特性のモデル化

港湾構造物への飛沫付着量を検討するためには,ど のようなタイミングでどのような飛沫がどの程度の量 を発生するのか把握することが重要である.そこで, 得られた実験結果より上記のような飛沫の発生特性量 のモデル化を試みた.

5.1 飛沫個数の推定

ゴンペルツ曲線は成人の死亡率を表現するものとし て考案された傾向曲線であり,生物の個体数に比例し た増殖がある一方で,年齢に依存した増殖率の減少を 考慮した理論により導かれている.ゴンペルツ曲線は 式(3)であらわされる.

$$N = N_0 \beta^{\exp(-\alpha t*)} \tag{3}$$

 $N: 飛沫個数, N_0: 実験値より求められた飛沫総数で$ $ある.また, <math>\alpha$, β は係数で,これらを最小二乗法に よって求めた.図-12 は再現結果の一例を示しており, 実験値との整合性は極めて良いことがわかる.ゴンペ ルツ曲線を微分すれば,単位時間当たりの飛沫発生個 数を求めることができる.

$$dN = N_0 \beta^{\exp(-\alpha t*)}(-\alpha) \log(\beta) \tag{4}$$

dN:飛沫の発生個数である.図-13 は各時刻において 式(4)で求められる飛沫発生数と実験によって求めら れたそれを比較したものである.両者の整合性は必ず しも良いとは言いえないがこれは撮影画像中の飛沫が ゆらめきや欠損することにより個数が変動するためで あると考えられる.

5.2 飛沫径

図-14 は D=0.5mm から 1mm 間隔で個数を集計 したそれぞれの発生個数である.図-14 を見みると, 図-12 と同じs字型の形状をしている.ゴンペルツ関 数で飛沫径ごとの飛沫個数の推定を行った.図-15 は D=1mm,3mm,5mmの飛沫個数時系列変化をゴン ペルツ関数により推定した結果である.定性的に一致 しているように思われる.

表-3 は図-15 の飛沫径ごとの飛沫個数の時系列変化 をゴンペルツ関数により推定する際に最小二乗法に よって決定した α , β と飛沫径 D との関係をまとめて おり.図-16 は表-3 から飛沫径 D と α , β の関係を式 で表した. α は式(5)で表されるワイブル曲線の形状 を用いた.

$$y = c_{\alpha} (x/a_{\alpha})^{(b_{\alpha}-1)} * \exp(-(\mathbf{x}/\mathbf{a}_{\alpha})^{\mathbf{b}})$$
(5)

ここに係数, a_{α} , b_{α} , c_{α} は係数で最小二乗法によって 決定した.一方, β は対数を用いた式(6)で表した.

$$y = 1 - \exp(-a_{\beta}(\mathbf{x} - \mathbf{b}_{\beta})) \tag{6}$$

 a_{β} , b_{β} は係数で最小二乗法によって決定した. α は多 少ばらつきはあるが,概ね再現できている. β は傾き



α 図-16. 飛沫径 *D* と α , β の関係

0. //			(00 11 0	
	D(mm)	N_D	α	β	_
	1	354	71.8	0.0028	-
	2	213	46.2	0.0046	
	3	129	46.4	0.0077	
	4	63	52.1	0.0158	
	5	36	35.1	0.0277	
	6	22	6.3	0.0454	
	7	13	4.6	0.0769	
	8	7	5.7	0.1428	
	9	7	0.1	0.1428	
	10	8	1.2	0.125	_

表-3. 飛沫径Dと α , β ($T{=}1.9{\rm s}$ $H{=}0.060{\rm m}$)

が緩やかであるが,飛沫径が大きくなるほど, β の値 が大きくなるという傾向は表せている.

同じようにして求めた別の case の結果を示す.図-17,図-18,図-19は*T*=1.6s,*H*=0.056の飛沫総個数, 飛沫径ごとの飛沫個数の時系列変化の推定結果,飛沫 径 *D* と α, β の関係である.実験値との整合性は極め て良いことがわかる.

表-4 は計算条件である.実験から得られた N_D ,図-16 の (a) ワイブル関数で得られた α ,図-16 の (b) 対数関数で得られた β を使って実験の再現計算を行った結果が図-20 の (a) である.飛沫径 D=1mm の結果は増加傾向は表せているが,実験値で最大となった後,減少している時刻は再現できていない.D=3mm,D=5mm では概ね再現できていると言える.図-20 の (b) は図-20 の (a) より N_D の計算結果を全て足し合わせる($N = \Sigma N_D$)ことによって飛沫総個数の再現を行った.t*=0.05まで良く再現できているが,t*=0.05以降実験結果と計算結果の差が広がっていく.

6 結論

• PTV を作成することによって,新たに飛沫の特性 量である飛散方向,飛散速度が解析可能となった.飛 散速度の最大値は約 12m/s であり,平均飛散速度は



表-4. 計算条件 (T=1.9s H=0.060m)

D(mm)	N_D	α	β
1	354	65.8	0.0108
2	213	61.5	0.0245
3	129	49.4	0.0371
4	63	36.6	0.0496
5	36	25.7	0.0618
6	22	17.2	0.0740
7	13	11.2	0.0859
8	7	7.0	0.0977
9	7	4.3	0.1094
10	8	2.8	0.1209



'(a) 飛沫径別の飛沫個数
 (b) 飛沫総個数
 図-20. 飛沫個数の計算結果

6m/s である.飛沫径の大きさによる平均飛散速度に 差異は無かった.平均飛散角度は約 20°である.飛 沫径の大きさによる平均飛散角度に差異は無かった.

 検査ラインを設けることによって,飛沫の総個数 が得られるようになった。

・飛沫個数はゴンペルツ関数を用いることによって
 再現可能である、ゴンペルツ関数を微分することにより,時間の関数として飛沫の発生個数を表した。

・飛沫径ごとの発生個数もゴンペルツ関数により推定できることわかった.ゴンペルツ関数で用いられる
 係数 α, β と飛沫径 D の関係はワイブル関数の形状,
 対数関数を用いることによって再現できることがわかった.

ワイブル関数,対数関数から得た α, β を用いて
 飛沫個数の再現計算を行った結果,増加傾向は再現で
 きた.

参考文献

- 石田 昭・花田昌彦・細井正延(1982): 飛沫の発 生に関する実験的研究,海岸工学講演会論文集, No.29,pp385-388.
- 2. 武田将英・魚住健治・重松孝昌・津田宗男・羽渕 貴士・網野貴彦(2011): 鉛直壁の波作用時に発 生する飛沫特性に関する基礎的研究,土木学会論 文集 B3(海洋開発), No.2 pp.673-678
- 3. 武田将英・魚住健治・重松孝昌・津田宗男・羽渕貴 士・網野貴彦(2011): 鉛直壁に波が衝突した時の 飛沫の発生条件に関する基礎的研究, 土木学会論 文集 B2(海岸工学),第67巻, No. 3, pp.701-705
- 2. 渡部 靖憲・石崎真一郎・新井田靖郎(2010): 越 波ジェットの波峰方向不安定とフィンガージェットの形状遷移,海岸工学論文集,No.1 pp.76-80
- 5. 小林敏雄 (1982): 可視化技術と画像処理技術の 円柱まわりの流れへの適用,流れの可視化, Vol2.

討議 [谷口徹郎 准教授]

PTV の略及び, PIV と PTV の違いを教えてくだ さい.また, PIV よりも PTV の方が精度は高いのか 回答

PIV の略は Partical Image Velocimetry, PTV の 略は Partical Tracking Velocimetry.両者は粒子画 像から速度を求める手法であり, PIV は粒子群の分 布パターンをもとに相関法を用いて任意地点での流速 を求める方法で, PTV はトレーサ自体の移動距離を 求める方法である.本研究では, PIV の流速結果は粒 子の移動位置の予測, PTV で個々の粒子の流速結果 を算出している.個々の粒子の運動を予測する上では PTV の方が向いている.しかし, PTV では個々の粒 子を次時刻の粒子と対応付ける方法が課題とされてい るので精度が高いというわけではないと考えられる.

討議 [谷口徹郎 准教授]

図-3の(c)PIVの解析結果,(d)PTVの解析結果の ベクトルが同じ長さに見えないが PIV と PTV の刻 み時間は違うのではないか.PIV の刻み時間が小さい ためにベクトルが大きいのではないか 回答

PIV の解析を行う画像と PTV の解析を行う画像は 同じ画像を用いているので,刻み時間は変わらない. PTV の解析を行う際に PIV の流速結果を用いて粒子 の移動位置を予測し,その周囲を探査させる領域 R を 最大 5mm としているので,最大 + - 5m/sの違いは 生まれる. PIV の解析結果と PTV の解析結果を比較 しても + - 5m/sを越える結果は見当たらなかった.

討議 [山口隆司 教授]

濡れ量だけで塩害の対策を評価しても良いものか 回答

コンクリート工学分野における既往の知見による と,Fickの拡散方程式に基づく劣化予測式を用いてコ ンクリート構造物の塩化物イオンの浸透深さを予測で きる手法が考案されている.その劣化予測式は塩化物 イオンの濡れ量を初期値として与えることによって劣 化予測を行う式であるため,濡れ量を予測することで 劣化予測対策を立てることが可能となる.

討議 [水谷聡 教授]

構造物への飛沫の濡れ量はの評価はどのようにして

行われるのか.

回答

本研究の最終目標は飛沫特性を考慮した二次元波浪 モデルを作成することにより,現地海域の再現計算を 行うことである.その時,飛沫の濡れ量はコンクリー ト構造物表面を分割することにより,その面積当たり の付着量として表現することを想定している.

討議 [重松孝昌 教授]

飛散角度について,図-10のH=0.060mの結果は図-11を平均した結果だと考えられるが,両者の間に整合性があるようには見えないが図-11に抽出された全ての飛沫径の結果が出ているのか回答

図-10 は全飛沫径の平均飛散角度であり,図-11 は飛沫径 1mm ごとの平均飛散角度である.飛沫径は最大10mm まで分類しているが,図-11 の結果は5mm までの結果しか今回の発表では載せていないので,そもそも整合性は無い.