## 空気中に噴霧された水粒子の挙動解析に関する基礎的研究 Fundamental Study on Behavior Analysis of Droplet Sprayed in Air

さおり (大阪大学) 山中 俊夫 (大阪大学) 〇安井 相良 和伸 (大阪大学) 甲谷 寿史 (大阪大学) 桃井 良尚 (大阪大学) Saori YASUI<sup>\*1</sup> Toshio YAMANAKA<sup>\*1</sup> Kazunobu SAGARA<sup>\*1</sup> Hisashi KOTANI<sup>\*1</sup> Yoshihisa MOMOI <sup>\*1</sup> \*1 Osaka University

It is necessary to figure out behavior of droplet for evaluation of the effect of mist cooling, spray deodorizer and the other usage. The purpose of this study is to figure out the basic behavior of droplet in air. It is considered that the droplet behavior including life and achieving distance vary with air temperature, humidity and droplet radius. Images of sprayed droplet are taken by a high-speed camera in order to clarify the angle of spray and induction air to spray jet. Then analysis considering evaporation, temperature change and velocity of droplet in static air is conducted and their interaction is reported.

#### はじめに

ドライミストや霧吹き型の除菌・消臭剤など、日 常の生活で液体粒子の噴霧が行われることが多い。 これらの効果を評価するためには、空気中における 液体粒子の挙動の把握が不可欠であるが、粒子の寿 命や到達距離などの性状は、周囲の温湿度や粒子径 によって様々であると考えられる。古芝ら1)は、次 亜塩素酸水噴霧による悪臭物質の気中濃度減衰効果 について、実験及び数値計算を行い、初期粒子径が 大きいほど、消・脱臭効果が大きいことを示した。 本研究では、用途に応じて効果的な噴霧を行うため、 水粒子の基本性状把握を目的とする。本報では、霧 吹きによる水粒子の挙動をハイスピードカメラで撮 影し、噴霧流の広がり等の性状について把握した上 で、静止空気中における水粒子の挙動解析を行い、 水分の蒸発・粒子の温度変化・噴霧速度等が相互に 及ぼす影響について検討した結果を報告する。

# 1. ハイスピードカメラによる噴霧粒子の性状把握

1.1 測定概要

手動式スプレー及び蓄圧 式スプレーの2種類の霧吹き を測定対象とし(Fig.1)、水 を噴霧する。いずれも1流 体式のノズルを持ち、蓄圧式





Figure2 Measurement Plan and Elevation

スプレーについては連続噴霧が可能である。測定機 器及び霧吹きの配置図をFig.2に示す。実験室には 暗幕を設置し、室外からの光を遮断する。光源には レーザー(CW:YAG レーザ/CW532-600M、出力 649mW、 KANOMAX 社製)を使用し、上方から霧吹きの噴霧口 に垂直に投射した。そして、レーザーシートに垂 直となる方向から、ハイスピードカメラ(FASTCAM-OCI R2 1K)により水粒子の噴霧画像を撮影した。 また、この画像を用いて PIV 解析(Particle Image Velocimetory)を行い、噴霧粒子速度と向きを把握 した。各種条件を Table1 に示す。

#### 1.2 結果と考察

手動式スプレー及び蓄圧式スプレーの噴霧可視化 画像、風速ベクトル分布、風速スカラー分布を Fig.3 に示す。なお、蓄圧式スプレーの噴霧画像 (b) - (i) については1フレームに存在する粒子の数が少ない ため、50フレーム (0.2 秒間)の画像を重ねて示す。 手動式の噴霧画像及び風速分布については、瞬時の 結果を示す。Fig.3(a),(b) - (i)より、噴霧の広がり角 度は手動式、蓄圧式ともに約45度であることがわ かる。蓄圧式スプレーでは水粒子が落下していく様 子が見られ、粒子による水平到達距離のばらつきが 大きい。このばらつきは、粒子径の違いによるもの と考えられる。

Total Number of Frame	544	
Time Interval of Pulse [µs]	4000	
Sampling Time [s]	2.176	
Camera Frame Size [pixel]	512×480	
Program	DaVis 8.0 (LaVision)	
Algorithm	FFT Cross-Correlation Method	
Interrogation Window Size	Pass1 : 32×32	
	Pass2 : 16×16	
Overlap[%]	50	



Figure3 Spray Image and Velocity

Fig.3(a) - (ii),(iii) より、手動式スプレーについて、 噴霧口の中心線上は水平方向への速度が比較的大き いが、周辺は速度が小さく、向きにもばらつきが見 られる。撮影した動画で確認したところ、この現象 は水粒子の流れが周辺の空気を巻き込む影響である と考えられる。一方 Fig.3(b) - (ii),(iii) について、水 粒子の落下速度は、水平速度に比べて小さい。

本測定では、霧吹きによる噴霧流の広がり及び 大まかな速度は把握できたが、噴霧口周辺について は粒子速度が大きく、うまく撮影することができな かった。噴霧口付近の挙動を明らかにするとともに、 粒子径別の速度分布を把握することが課題である。

## 2. 水粒子の水平噴霧モデル

霧吹きでの噴霧を想定し、Fig.4のように静止空 気中で蒸発する水粒子に水平初速度を与えた場合 の、半径・温度・速度の変化について解析を行う。

## 2.1 熱収支式

水粒子内部の温度分布は一様で、空気温度は変化 しないと仮定すると、粒子1個に対する熱収支式は、

 $\frac{4}{3}\pi c_{pw}\rho_w \frac{d\left(r^3\theta_w\right)}{dt} = 4\pi r^2 \alpha \left(\theta_a - \theta_w\right) + 4\pi r^2 \rho_w L \frac{dr}{dt} \quad (1)$ となる。左辺は粒子内部のエネルギー変化、右辺第



Figure4 Model of Droplet



Figure5 Mass Transfer at Surface of Droplet Figure6 Velocity and Force on Droplet

一項は空気と粒子表面における熱伝達、第二項は蒸 発潜熱を表す。熱伝達率αはNu 数の定義より、

$$\alpha = \frac{\lambda_a}{2r} \operatorname{Nu}$$
 (2)

## 2.2 質量保存式

Fig.5 に示すように、水粒子表面外側の微小空間 において、蒸発により表面から流入する水蒸気量と、 表面近傍から流出する水蒸気量が等しいとすると、

$$-4\pi r^{2}\rho_{w}\frac{dr}{dt} = 4\pi r^{2}\rho_{a}k_{c}\ln\left(1+\frac{Y^{*}-Y}{1-Y^{*}}\right)$$
(3)  
$$\geq f_{x}\mathcal{Z}_{o} \quad z = \overline{c}, \quad B = \ln\left(1+\frac{Y^{*}-Y}{1-Y^{*}}\right) \quad k_{z},$$

伝達数・推進力と呼ばれる無次元数 (Spalding's mass transfer number)である<sup>2)</sup>。理想気体を仮定 すると、水蒸気の質量分率 Y は以下のように書ける。

$$Y = \frac{M_{H_2O}}{M_{H_2O} + M_a \left(\frac{P}{P_a} - 1\right)}$$
(4)

水粒子表面の質量分率 Y\* については、空気中の水 蒸気分圧 Paの代わりに、水粒子表面温度における飽 和水蒸気 *P*<sub>as</sub> を 用いればよい。 物質伝達率 $k_c$ はSh数の定義より、





$$k_c = \frac{D}{2r} \mathrm{Sh} \tag{5}$$

2.3 運動方程式
 粒子が運動する際に受ける空気の抵抗力 F<sub>p</sub> は、

$$F_d = \frac{1}{2} C_D A \rho_a v^2 \tag{6}$$

であり、球形粒子の場合、抵抗係数 C<sub>D</sub>は

• 
$$\operatorname{Re} < 1.2^{\frac{10}{3}} \mathcal{O} \geq \mathfrak{F}$$
  $C_D = \frac{24}{\operatorname{Re}}$  (7)

• 
$$1.2^{\frac{10}{3}} < \text{Re} < 32$$
 のとき  $C_D = \frac{20}{\text{Re}^{0.7}}$  (8)

• 
$$32 < \text{Re} < 500 \text{ Obs} \stackrel{\text{black}}{\approx} C_D = \frac{10}{\sqrt{\text{Re}}}$$
 (9)

と表される<sup>3)</sup>。式 (7) はストークスの式、式 (9) は アレンの実験式、式 (8) は、式 (7) と (9) の間の遷 移領域を、文献 3) に記載の実験値を近似すること により作成した。式 (7) ~ (9) より、抵抗力  $F_D$  は

• 
$$\operatorname{Re} < 1.2^{\frac{10}{3}} \mathcal{O} \succeq \grave{\stackrel{}_{>}}$$
  
 $F_D = \frac{1}{2} \frac{24}{\operatorname{Re}} \pi r^2 \rho_a v^2 = 6\pi \mu_a r v$ 
(10)

・ 
$$1.2^{\frac{10}{3}} < \text{Re} < 32$$
のとき  
 $F_D = \frac{1}{2} \frac{20}{\text{Re}^{0.7}} \pi r^2 \rho_a v^2 = 10\pi (rv)^{1.3} (0.5\mu_a)^{0.7} \rho_a^{0.3}$  (11)

$$F_D = \frac{1}{2} \frac{10}{\sqrt{\text{Re}}} \pi r^2 \rho_a v^2 = \frac{5}{2} \pi (rv)^{1.5} (2\mu_a \rho_a)^{0.5}$$

とそれぞれ表される。

**Fig.6**に示すように、*x*方向、*y*方向それぞれについて運動方程式を立てると、

(12)

$$\frac{4}{3}\pi\rho_w\frac{d\left(r^3v_x\right)}{dt} = -F_{Dx} \tag{13-a}$$

$$\frac{4}{3}\pi\rho_{w}\frac{d(r^{3}v_{y})}{dt} = \frac{4}{3}\pi r^{3}(\rho_{w}-\rho_{a})g - F_{Dy}$$
(13-b)

となる。なお、

$$F_{Dx} = F_D \frac{v_x}{\sqrt{v_x^2 + v_y^2}} , \ F_{Dx} = F_D \frac{v_y}{\sqrt{v_x^2 + v_y^2}}$$
(14)

## 2.4 結果と考察

## (a) 初期粒子半径の影響

式 (1), (3), (13) を用い、周辺空気温度 20℃、相 対湿度 50% で一定とし、噴霧の水平初速度を 10m/s としたときの、水粒子挙動の解析結果を Fig.7 に示す。 水粒子の初期温度は、周辺空気温度と同じ 20℃とす る。初期粒子半径は、10, 25, 50, 75, 100 µm の 5 条件 とする。Fig.7(c),(d) についてのみ時間を対数表示と し、(h) の粒子の移動軌跡については、0.05 秒毎の 位置をプロットした。



Fig.7(a),(b),(f) ~ (h) より、水粒子の初期半径に、 粒子の寿命と移動距離は大きな影響を受けるが、温 度変化にはほとんど差がないことがわかる。噴霧 後すぐに、対流による熱取得と蒸発による熱損失が 平衡して一定の温度となる。また、この水粒子の 平衡温度は、周辺空気の湿球温度とほぼ一致する。 Fig.7(h) について、粒子の水平速度は噴霧後すぐに 低下し、その後の運動は自由落下といえる。Fig.3(b) - (i) で示した、水平運動から落下運動に転じる挙動 をうまく再現できたといえる。また Fig.7(e),(g) より、 初期半径が大きいほど落下速度が大きく、半径 50µm 以上の大きな粒子の場合、室内での噴霧であれば、 水粒子の多くが蒸発して消える前に、床に付着する と考えられる。

## (b) 周辺空気温度と相対湿度の影響

周辺空気温度と相対湿度が異なるときの、水粒子 の半径、温度変化及び移動距離を Fig.8,9 に示す。水 平初速度はいずれも 10m/s で、空気温度については、 15,20,25℃(相対湿度 50%)の3条件、相対湿度に ついては、30,50,70%(空気温度 20℃)の3条件と した。Fig.8,9(a),(b)より、周辺空気の温湿度により 粒子の温度も変化し、蒸発による半径も大きな影響 を受けるが、(c)より、水平到達距離への影響は小さ いことがわかる。

## (c) 初期水平速度の影響

水平初速度が異なるときの、水粒子の半径及び移 動軌跡を Fig.10 に示す。空気温度 20℃、相対湿度 50% とし、水平初速度は 1,5,10,15m/s の4条件とし た。水平初速度が大きいほど水平到達距離は長くな るが、瞬時に減速するため液滴の半径、すなわち蒸 発速度にはほとんど影響がない。

#### 3. まとめ

ハイスピードカメラによる噴霧性状の把握と、水 粒子1個についての挙動解析を行った。水粒子の初 期半径がその運動に及ぼす影響は大きいが、一方で 粒子速度は噴霧後すぐに平衡状態となるので、運動 が粒子半径の変化に及ぼす影響は小さい。今後は粒 子密度の高い噴霧流について、周辺空気の巻き込み を考慮するとともに、噴霧消・脱臭を想定し、空気 中の浮遊物質と液体粒子の反応について検討する予 定である。

## 【参考文献】·

- 1) 古芝他:次亜塩素酸水噴霧による悪臭物質の消・脱臭効果 に関する研究 その1 メチルメルカプタンに対する気中 濃度減衰効果の定量化,空気調和・衛生工学会近畿支部学 術研究発表会論文集,pp. 33-36, 2009.3
- D. B. Spalding, 藤縄勝彦訳:物質移動論, 産業図書, 1967.7
- 日本機械学会,機械工学便覧 基礎編 α4流体工学, p.81, 2006.1

#### 【記号表】·

r	: 粒子半径 [m]	$\theta$	:温度 [deg.C]	<i>c<sub>p</sub></i> :定圧比熱 [J/(kgK)]
t	:時間[s]	ρ	:密度[kg/m <sup>3</sup> ]	α : 熱伝達率 [W/(m <sup>2</sup> K)]
L	: 蒸発潜熱 [J/kg] =2.258×10 <sup>6</sup> J/kg	λ	: 熱伝導率 [W/(mK)]	$k_c$ :物質移動係数 $[m/s]$
Y	:空気中の水蒸気質量分率 [-]	$Y^*$	:粒子表面の水蒸気質量分率 [-]	<i>M<sub>H20</sub></i> :液滴のモル質量 [kg/mol]
$M_a$	: 乾き空気のモル質量 [kg/mol]	P	:大気圧 [Pa] =1.013×10 <sup>5</sup> Pa	P <sub>a</sub> :空気中の水蒸気分圧 [Pa]
$P_{as}$	:飽和水蒸気圧 [Pa]	D	:空気中の水蒸気の拡散係数 [m²/s]	
$F_D$	: 空気抵抗 [N]	$C_D$	:抵抗係数 [-]	[添字]
A	: 粒子の投影面積 [m²]	v	:水粒子の相対速度 [m/s]	a:周辺空気
μ	: 粘性係数 [Pa・s]	g	:重力加速度 [m/s²] =9.8m/s²	w:水粒子
Nu	:ヌッセルト数 [-]	Sh	:シャーウッド数 [-]	x:水平成分
Re	:レイノルズ数 [-]			y:鉛直成分