単独気泡による粒子の捕捉効率

Efficiency of Particle Entrapment by Single Bubble

塚 口 友 一* Yuichi TSUKAGUCHI

抄 録

気泡を用いた非金属介在物粒子の除去は、精錬から連続鋳造に至る製鋼プロセスにおいて広範に利用 されている。その機構は、気液界面に直接捕捉して浮上除去する他に、気泡後部の乱流渦や気泡が形成 する上昇流によって移送するなど複数の現象を介しており、それらの詳細については解明が不十分である。 そこで、気泡による非金属介在物粒子除去の最も基礎的な現象である、単独気泡による粒子の捕捉除去 の効率を明らかにするべく、本研究に取り組んだ。旋回流を形成する水モデル実験装置を用い、間欠的に 気泡を吹き込みながら、懸濁させた樹脂粒子の濃度変化を調査した。その結果、単独気泡による濡れな い粒子の捕捉効率は、Sutherland あるいは Weber & Paddock のモデルによる計算値と良い一致を示した。 また、単独気泡は濡れる粒子を全く除去しなかった。

Abstract

It is popular to remove inclusions by bubbles in steel refining and steel casting processes. However, the mechanism is not clear because some complicated phenomena are concerned with inclusion capturing or inclusion transfer process by bubbles. Therefore, we have commenced a research work to clarify the inclusion remove efficiency by a single bubble. The research work has been carried out by a water model experiment that blows-in bubbles in the swirl flow of particles suspended water. As results, the capture efficiency of non-wettable particles was coincide with the estimated value of Sutherland model or Weber & Paddock model. On the other hand, wettable particle was not removed by a single bubble.

1. 緒 言

気泡を用いた非金属介在物(以下,介在物と略す)粒子 の除去は,精錬から連続鋳造に至る多くの製鋼プロセスに おいて利用されている。その機構は,気液界面に捕捉して 直接浮上除去する他に,気泡後部の乱流渦や気泡が形成す る上昇流によって移送するなど複数の現象を介しており, その内訳については解明が不十分である。そこで,気泡に よる介在物粒子除去の最も基礎的な現象である,単独気泡 による粒子の捕捉除去の効率を明らかにするべく,本研究 に取り組んだ。本研究においては,水モデル実験装置を用 い,樹脂粒子を介在物に見立て,個々の気泡による除去効 率を求めた。

2. 本 論

2.1 概要

単独気泡による粒子の捕捉効率を求めるには,粒子分散 槽に気泡を吹き込み,気泡の個数と軌跡から気泡掃引体積 を算出すると共に,粒子濃度の変化を測定して,両者を対 比する。気泡が浮上する際に,左右に揺らいだり,螺旋状 の軌跡を描いたりすると,その掃引体積の算出が難しくな る。そこで本研究においては,旋回流場に気泡を吹き込む ことによって,気泡軌跡のゆらぎを抑制し,掃引体積の見 積もりを容易とした。

2.2 実験装置

図1に,水モデル実験装置の概要を示す。アクリル製の Main cylinder (円筒容器) はアクリル製角ジャケット内に納 め, Magnetic stirrer 上に設置した。その側面1か所 (底か



ら 150 mm 上) には内径 0.51 mm の SUS 製 Air nozzle を取 り付けた。Air nozzle から吹き込まれた気泡が, 旋回流場 で作用する向心力によって浮上旋回しながら中心へ移動 し, Collector tube を通って Collector cylinder 内へ抜け出る 構造とした。気泡は, その移動過程において粒子を捕捉し, Collector cylinder 内へ粒子を移送する。

Collector cylinder 内の Stirrer は、羽根の高さ 18mm、羽 根の厚み 2mm、直径 34mm の6 枚羽根タイプである。 Main cylinder 内の浴深は 350mm (容量 1759mL), Collector cylinder 内には 200mL の水を入れて実験した。Air nozzle からの吹き込み流量は、60mL/min とした。

本実験装置において得られる Main cylinder 内流速分布 は予めレーザードップラー流速計を用いて測定し,図2に 示す結果を得た(図中 600 rpm のデータは実測値を 10/6 倍 したもの)。図2の結果より,Magnetic stirrer 回転数1000 rpm の場合の半径方向,周方向,上下方向の流速を半径 r に対しそれぞれ以下の式に示すように近似した。各流速は, Magnetic stirrer 回転数に対して線形的に変化するとした。

$v_r = 0$				
$v_{\theta} = \langle$	(228.4 <i>r</i>	$(0 \le r < 0.0025)$		
	-8.871r + 0.5932	$(0.0025 \le r < 0.039)$		
	(-247.2r + 9.889)	$(0.039 \le r \le 0.04)$		
$v_z = \langle$	8.108 <i>r</i> – 0.2113	$(0 \le r < 0.036)$		
	0.08221	$(0.036 \le r < 0.039)$		
	-82.21r + 3.288	$(0.039 \le r \le 0.04)$		

2.3 使用粒子

v = 0

Main cylinder 内に懸濁させる粒子は,表1に示す2種類 を用いた。Polystyrene は水に濡れる粒子,Acrylic は水に 濡れない粒子である。表1に示す接触角は,浸透速度法に よって実測した値である。両者の接触角には10°の差異し かないが,粒子懸濁液を作る際にPolystyrene は容易に分 散したのに対し,Acrylic はビーカー壁や水面で凝集しやす く,両者には明らかに濡れ性の違いがあった。

粒子径の分布を各粒子の写真と合わせて図3に示す。



図2 流速分布 Distribution of flow velocity

表 1 粒子の仕様 Specifications of particles

Material	Density ρ (kg/m ³)	Contact angle θ (degree)	Shape
Polystyrene	1130	80	Spherical
Acrylic	1 2 1 0	90	Spherical

* Polystyrene: Soken Chemical & Engineering Co., Ltd. SGP-70, Acrylic: Soken Chemical & Engineering Co., Ltd. MR-20

いずれの粒子も最頻径約 $5\mu m$ の白色微粉末である。粒子 懸濁液は、8.0gの粒子を $500 \, mL$ の水に、超音波ホモジナ イザーを用いて分散させて作った。作った粒子懸濁液を Main cylinder 内に $20 \, mL$ もしくは $60 \, mL$ (主に $60 \, mL$)添加 して実験を行った。粒子懸濁液を $60 \, mL$ 添加すると、Main cylinder 内の水は白濁し、その程度の推移から目視でも大 まかな粒子濃度変化を観察することができた。

2.4 実験手順

Main cylinder 内に気泡を吹き込みながら、粒子捕捉実験 を行った。実験手順を以下に示す。なお、気泡を吹き込ま



図 3 粒子径の分布 Distribution of particle diameter

ない旋回流場で粒子の凝集が生じない(気泡を吹き込まない場合には、時間が経過しても、粒径分布が変化しない) ことは、事前実験で確認した。

- Main cylinder 内に純水を所定の浴深 (350 mm) になるよう注ぎ入れる。
- 2. 粒子懸濁液を Main cylinder 内に添加する。
- 3. Main cylinder 内の水を Magnetic stirrer (回転数 600 rpm, 1000 rpm で約1分間撹拌し, 粒子を分散させる。
- Main cylinder 内の水を 1.6g 採取する。これが初期状態 (気泡吹き込み時間=0)のサンプルとなる。
- 5. Main cylinder の上部に Collector cylinder を取り付ける。
- 6. Collector cylinder 内に所定量 (200 mL) の純水を注ぎ入 れる。
- Collector cylinder 内に Stirrer を取り付け,回転数 180 rpm で弱く撹拌する(粒子の沈降を防止)。
- 8. Air の吹き込みを所定流量 (60 mL/min) で開始。気泡が 出始めた時点を時間 *t*=0 として計時開始。
- 9. 所定時間 (3 min) 毎に 18 min まで, Collector cylinder 内の水を 1.6g 採取する。
- 10. 採取した水試料中の粒子を、マルチサイザー (コール ターカウンター社製 Multisizer3) を用いてカウントする。

2.5 実験結果と考察

2.5.1 水に濡れる粒子の結果

図4に示すように、水に濡れる粒子の場合には、Main cylinder内の粒子濃度 (Collector cylinder内の粒子濃度から 算出)は、粒子径や Magnetic stirrer 回転数とは無関係に、時間経過に伴って単調に低下した。この結果から、水に濡れる粒子は、気泡に付着し除去されることはなく、気泡が Main cylinder から Collector cylinder へ移動する際に生じる 液交換によって、拡散していると考えた。

そこで, 粒子濃度変化を以下のような単純なモデルで表 し, 実験結果と対比することによって単位時間あたりの液



図 4 水に濡れる粒子の Main cylinder 内濃度変化 Change in density of wettable particles in main cylinder

交換体積 ΔV を見積もった。

$$\frac{dC_1}{dt} = \frac{\Delta V}{V_1} \left(C_2 - C_1 \right) \tag{1)-1}$$

$$\frac{dC_2}{dt} = \frac{\Delta V}{V_2} (C_2 - C_1) \tag{1}-2$$

ここで C_1 , C_2 はそれぞれ, Collector cylinder および Main cylinder 内の粒子濃度, t=0 において, $C_1=0$, $C_2=1$ 。

図5に示すように、気泡による粒子の移送がない条件では、Collector cylinder 内粒子濃度と Main cylinder 内粒子濃度とは、両 Cylinder の体積比から決まる一定の平衡濃度に達する。その濃度変化速度をフィッティングするパラメータとして、単位時間あたりの液交換体積を 14.7 mL/min と求めた。

2.5.2 水に濡れない粒子の結果

図6に示すように、水に濡れない粒子の場合は、時間経 過と共に Collector cylinder 内の粒子濃度が Main cylinder 内 の粒子濃度を超えて高まった。このことは、水に濡れない粒 子が気泡に付着して Main cylinder 内から Collector cylinder 内へ移送されたことを示す。

このときの粒子濃度変化を、前述の(1)式に気泡による

移送に伴う濃度変化項を加えて(2),(3)式のように表した。

$$\frac{dC_1}{dt} = \frac{\Delta V}{V_1} (C_2 - C_1) + \frac{V_2}{V_1} k_g C_2$$
(2)
$$\frac{dC_2}{dt} = \frac{\Delta V}{V_2} (C_2 - C_1) - k_g C_2$$
(3)

ここで C_1 , C_2 はそれぞれ, Collector cylinder および Main



図 5 水に濡れる粒子の濃度変化 Change in density of wettable particles in both cylinders



図 6 水に濡れない粒子の濃度変化 Change in density of non-wettable particles in both cylinders



cylinder 内の粒子濃度, t=0 において, $C_1=0$, $C_2=1$, k_g は 粒子除去速度定数。

2.5.3 粒子除去速度定数

実験は、内壁面から気泡を吹き込む条件と、Main cylinder の中心から気泡を吹き込む条件の2種類(図7)を行い、 両結果の差から、向心力により気泡が内壁面から中心まで 移動する間に捕捉された粒子数を求めた。

両実験から求めた粒子除去速度定数を,粒子径に対して 図8に整理して示す。その結果を用い,(4)式のように,全 体の粒子除去速度定数から,中心軸領域の粒子除去速度定 数を差し引いて,旋回領域において気泡が水流を横切って 側壁から中心軸領域まで移動する間の粒子除去速度定数を 求めた。

$$k_{\rm g,bulk} = k_{\rm g} - \alpha \cdot k_{\rm g,axis} \tag{4}$$

ここでαはL字型ノズル実験で気泡が中心軸上を掃引した 距離に対する, 側壁ノズル実験で気泡が中心軸上を掃引し た距離の割合。





with L-shaped Nozzle 1×10^{-3} 1×10^{-3} 1×10^{-3}

図8 ノズル位置を変えた2種類の粒子捕捉実験結果 Experimental results with two types of nozzle settings

図9に示すように、旋回領域における粒子除去速度定数 は、粒子サイズに対して線形的に増大することがわかった。 Magnetic stirrer 回転数の影響に関しては、回転数が大きい 方が粒子除去速度定数が低位であった。この理由は、 Magnetic stirrer 回転数が大きい場合には側壁から吹き込ん だ気泡がすぐに中心軸領域にまで移動して、気泡の掃引距 離が短くなったことであると考えた。

2.5.4 粒子捕捉効率

次に,さらに一般化した指標として粒子捕捉効率を定義 した。前述の粒子除去速度定数は,(5)式のように分解する ことができる。

$$k_{p} = \beta_{0} \cdot E \cdot C_{p} \tag{5}$$

ここで β_0 は衝突頻度関数 [m³s⁻¹], Eは粒子捕捉効率, C_b は気泡個数濃度 [m⁻³]。

β₀は気泡が単位時間あたりに掃引する体積に等しく,(6) 式のように表せる(図 10 参照)。

$$\beta_0 = \frac{\pi (d_P + d_b)^2}{4} \cdot u_b \tag{6}$$

ここで d_p および d_b はそれぞれ, 粒子と気泡の直径, u_b は 流体に対する気泡の相対速度。

気泡径は、Air 流量 60mL/min を高速度カメラ動画から カウントした単位時間あたりの気泡生成数で除した平均気 泡体積から、球換算径として求めた。結果を表2に示す。 側壁ノズルから吹き込んだ場合の高速度カメラ静止画像の 例を図11に示す。図11より、Magnetic stirrer 回転数が大 きくなるのに従って、気泡が小さくなり、かつ速やかに中 心へ移動する様子がわかる。また、気泡の形状は概ね球形 である。

側壁から Air を吹き込んだ場合に,回転数増大に伴って 気泡が小さくなるのは,回転流れによる剪断と向心力によ る吸い出しの作用と考えられる。一方,中心軸上に Air を 吹き込んだ場合には,回転数の増大によってむしろ気泡が 大きくなった。これは,回転数の増大に伴って Cylinder 中





心部における下向きの二次流れが強まり,気泡の浮上速度 が低下して気泡同士が接近し,気泡の合体が促進された結 果と考えられる。なお,側壁から Air を吹き込んだ場合も, 中心軸上に到達した気泡は合体して大きくなり,中心軸上 から Air を吹き込んだ場合と差異のない気泡径となること を確認している。

気泡の移動速度は、図2に示した流速データとBBOT (Basset-Boussinesq-Ossen-Tchen)式¹⁾を用いた計算から求め た。気泡軌跡の高速度カメラ画像(ミラーを用いて側面か らの画像を同時に撮影)から求めた気泡の軌跡(時間 - 座 標)データとBBOT式の計算結果を対比し、両者が概ね一 致することを確認している。

(5) 式より粒子捕捉効率 (気泡に触れた粒子の内,気泡 に付着して系外に除去される割合) は,(5) 式となる。

$$E = \frac{k_g}{\beta_0 \cdot C_b} \tag{5}$$

(5)⁶式のように求まる粒子捕捉効率を,粒子径/気泡径に 対して図12に示す。旋回領域における粒子捕捉効率は, 粒子径/気泡径に対して線形的に増大することがわかっ た。すなわち,小さい粒子まで効率よく捕捉するには,気 泡径の微細化が有効である。図12中の Magnetic stirrer 回 転数 600 rpm と同 1000 rpm の結果に見られる差は,データ のばらつき範囲内に収まるので,無視して扱った。

また図12中には、過去の研究で明らかにされている捕



図 10 気泡による掃引体積と粒子捕捉 Sweep volume of bubble to capture particle

表2	ノズルか	ら生じる気	記泡の	大きさ
Bubble	diameter	blown-in	from I	nozzles

N1-	Rotation speed	Bubble diameter
Nozzie	of magnetic stirrer	d_{b}
Sidowall pozzla	600 rpm	3.03 mm
Sidewall nozzie	1 000 rpm	2.57 mm
I should used	600 rpm	4.17 mm
L-snaped nozzle	1 000 rpm	4.40 mm



図 11 旋回流場に吹き込まれた気泡の高速度カメラ画像 High speed camera images of bubbles blown in swirl flow



図 12 旋回領域における粒子捕捉効率 Capture efficiency in swirl flow region

捉効率モデルを用いた計算値を併記した。実験結果は, SutherlandやWeber&Paddockがそれぞれポテンシャル流 や遷移流領域において構築したモデルの計算結果と良く一 致し, Rigid な気泡表面を仮定したモデルやストークス流 におけるモデルよりも高い値となった。

ー般に, 粒子の捕捉効率は, (7) 式のように表され, その 中の係数 *A* および *n* は, 流動の激しさ (気泡レイノルズ数) と気泡の表面状態 (Mobile/Rigid) によって図 **13**²⁴ のよう に分別される。図 **13** には, それぞれの領域における代表 的なモデルを記載した。

$$E = A \left(\frac{d_P}{d_b}\right)^n \tag{7}$$

粒子の捕捉効率が100%とならないのは、図10に模式的 に示したように、気泡周囲の流れに乗って粒子が気泡を避 けて通るからである。図13に示したモデルの比較から、粒 子に対して気泡が小さく、流れが激しく(ストークス流より もポテンシャル流)、気泡表面が変形しやすい場合に、捕 捉効率が向上することが示唆される。

図 12 より, 捕捉効率 1%で除去しようとすると, 粒子径 が 10µm の場合には直径 3mm の気泡, 粒子径が 50µm の



Illustrations of streamline are quoted from Int. J. Miner. Process. 239, 72 (2003) by Phan, C. M. et al.

図 13 粒子捕捉効率に関する従来の代表的モデル²⁴⁾ ([]内は(7)式における A および n) Popular models of particle capture efficiency²⁴⁾ 場合には直径 15mm の気泡が必要である。これらの条件で 100 個の気泡が1粒子の存在領域を掃引すれば、粒子は 100%除去されることになる。逆に、気泡径が上記の1/10 (粒子径 10µm に対し気泡径 0.3mm、あるいは粒子径 50µm に対し気泡径 1.5mm)の場合には、捕捉効率は10%まで上 昇する。

このように気泡によって除去できるのは、気泡径に対し て比較的大きな粒子に限られるので、溶鋼中の介在物を気 泡によって効率的に除去するには、かなり小さな気泡を生 成させるか、小さな粒子の凝集合体と気泡による除去を同 時進行させるプロセスが必要である。有害な大型介在物の みを除去すればよいという考え方もあるが、アルミナのよ うに凝集しやすい介在物の場合、浸漬ノズル内や鋳型内で も凝集し大型化するので、有害とされる介在物の大きさよ りもかなり小さな介在物まで前工程で除去しなければ、有 効な介在物除去プロセスにはならない。

2.6 実験結果まとめ

気泡による粒子の除去速度(粒子除去速度定数 k_g)は, Sutherlandのモデルに従う場合には(8)式,Weber & Paddock のモデルに従う場合には(9)式のように求めることができ る。本実験条件のように、旋回流中で向心力を受けた気泡 が浮上終末速度と同程度の比較的高速で半径方向に移動 する場合(気泡レイノルズ数=800~1000),図12中に示 したように、両モデルの計算結果は同等の値になる。

$$\frac{dC_p}{dt} = k_g C_p = \frac{\pi (d_p + d_b)^2}{4} u_b \cdot 3 \cdot \left(\frac{d_p}{d_b}\right) \cdot C_b \cdot C_p \tag{8}$$

$$\frac{dC_p}{dt} = k_g C_p = \frac{\pi (d_p + d_b)^2}{4} u_b \cdot \left[1 + \frac{2}{1 + (37/\text{Re}_b)^{0.85}}\right] \cdot \left(\frac{d_p}{d_b}\right) \cdot C_b \cdot C_p \tag{9}$$

気泡レイノルズ数 Re, は (10) 式のように定義される。

$$\operatorname{Re}_{b} = \frac{u_{b}d_{b}\rho}{\mu} \tag{10}$$

ここで C_p は粒子の個数濃度, ρ は気泡と液体の密度差, μ は液体の粘度である。

3. 結 言

気泡を用いた溶鋼中介在物除去の機構解明を目的に,旋 回流場に気泡を吹き込む水モデル実験を行い,単独気泡に よる粒子除去効率を求めた。その結果,水に濡れる粒子は 除去されない(気泡に付着しない)こと,水に濡れない粒 子はSutherlandのモデルあるいはWeber&Paddockのモデ ルと同等の速度定数で除去されることを確認した。実験結 果が示すのは、実プロセスにおいて気泡による介在物の除 去効率を高めるのに対し、微細気泡の生成と、介在物の凝 集合体を同時進行させることの重要性である。

得られた単独気泡による粒子の捕捉効率は,既往の各種 モデルから推測される範囲で最も大きい領域に位置するも のであった。この旋回流場における実験結果を,静止浴中 を浮上する単独気泡に対してそのまま適用できるか否かに ついて,現在実験的解明に取り組んでいる。さらに,気泡 が群を成す場合の粒子移送作用についても研究を進め,気 泡を用いた溶鋼中介在物除去機構の全容を解明したい。ま た,一連の研究成果から演繹的に導出した介在物除去プロ セスの開発と実機への適用に取り組み,抜本的な溶鋼清浄 化を目指す。

謝 辞

本研究は、東北大学との共同研究成果の一部をまとめた ものです。現東北大学名誉教授の谷口尚司先生には丁寧 かつ厳しいご指導を頂き、大変お世話になりました。現香 川高等専門学校准教授の嶋崎真一先生とは共に実験を行 い、またデータ整理の議論に加えて頂いたことで大変勉強 になりました。この場を借りて、厚く御礼申し上げます。

参照文献

- 1) Hinze, J.O.: Turbulence. New York, McGraw-Hill, 1975
- Sutherland, K. L.: Physical Chemistry of Flotation. XI. Kinetics of the Flotation Process. J. Phys. Chem. 52, 394-425 (1948)
- Weber, M.E., Paddock, D.: Interceptional and Gravitational Collision Efficiencies for Single Collectors at Intermediate Reynolds Numbers. J. Colloid Interface Sci. 94, 328-335 (1983)
- Yoon, R.H., Luttrell, G.H.: The Effect of Bubble Size on Fine Particle Flotation. Min. Proc. Extract. Metall. Rev. 5, 101-122 (1989)



塚口友一 Yuichi TSUKAGUCHI
 プロセス研究所 製鋼研究部 主幹研究員
 博士(工学)
 茨城県神栖市砂山16-1 〒314-0255