科学研究費助成事業

研究成果報告書



研究成果の概要(和文):本研究は除去量が大きい単発放電痕形状とその形成メカニズムを探ることが目的である.研究の結果,同一の放電エネルギにも関わらず,極間距離が単発放電痕形状に及ぼす影響が大きく,放電痕形状で除去体積に大きな違いが生じ,特に盛上り部の形状の影響が大きいことを明らかにした.放電痕形状に違いが生じる要因は放電発生時に生じる気泡挙動と考えたか、見て知るし、様式工学時で特による知知をなけれた。その特別、成本にしての また,単発放電痕の観察を短縮化するため,最新型のレーザ式工学顕微鏡による観察を試みた.その結果,盛上り部の体積測定の誤差が大きいものの,除去体積の測定には十分な測定精度が得られることが分かった.

4,100,000円

研究成果の概要(英文): In this study, the shape of craters formed by a single pulse discharge and mechanism of crater formation were investigated. The results confirmed that the crater shape has influence on the discharge distance regardless of the discharge energy, and that the amount of material removed at the crater differs according to its shape. In particular, influence of the removed material on the shape of protrusion around the crater was seen. The crater shape differs due to the movement of bubbles during discharge, and the reaction force for generating discharge and movement of bubbles during discharge was also observed by a high speed camera, to determine the molar quantity of bubbles generated by a single pulse discharge. Observations of the crater by the latest laser optical microscope were also attempted. It was found that although the error of the measurement of the size of the protrusion around the crater is large, the method is sufficiently accurate for the measurement of removed material.

研究分野: 特殊加工(放電加工, 電解加工)

キーワード: 放電加工 単発放電痕 断面形状積算法 光学式顕微鏡 加工反力測定 気泡挙動観察

1. 研究開始当初の背景

放電加工特性の向上が求められ,放電工現 象の解明が必要であり,単発放電痕の形成メ カニズムの解明が重要である.そこで,単発 放電痕形成を左右する気泡の挙動を加工反 力の測定とともに実施を試みた.

2. 研究の目的

放電加工は単発放電痕の累積によって加 工が進む. そのため, 放電加工の加工速度や 加工面粗さは単発放電痕性状に影響され,そ の性状は極間距離や工作物加工面に左右さ れるが確認されていない. 単発放電痕性状の 解明には, 単発放電痕を構成する盛上り部分 の体積, 放電痕内に残留する溶融再凝固層の 体積、除去体積、そして、完全除去体積を求 める必要がある.これらの体積は,筆者らが 開発した断面形状積算法により初めて高精 度で求めることが可能となった¹⁾.本研究は, 断面形状積算を用いて極間距離と加工面の 組成・組織や残留応力などが単発放電痕性状 に及ぼす影響を調べ. さらに、単発放電の各 種体積の素早い算出のため,光学顕微鏡を用 いた測定方法の検討も本研究の目的とする.

3. 研究方法

単発放電痕の上面と断面の観察は高倍率顕微鏡 (Mitutoyo MF-UA1010THD)を用いた.また, 断面形状積算法に必要な放電痕断面の画像データ は,顕微鏡に取付けた画像処理装置(Mitutoyo QS VISION UNIT)でパソコンに取込んだ.放電痕断 面は一般的に図1に示したような形状をしている. 本研究では,放電痕断面を図1に示すように名付け た.そして,各部分の名称と各定義を表1に示す.



図1 単発放電痕各部の名称 表1定義と名称

名称	定義	
溶融体積[μm ³]	Aの体積+Cの体積	
見かけ上の除去体積[µm³]	Aの体積	
盛上り部体積[µm ³]	Bの体積	
溶融再凝固層体積[μm ³]	Cの体積	
除去体積[µm ³]	Aの体積−Bの体積	
除去率[%]	(除去体積/溶融体積)×100	
盛上り率[%]	(Bの体積/溶融体積)×100	
残留率[%]	(Cの体積/溶融体積)×100	
内径 外径比 Rd	Rd=od/id	

4. 研究成果

(1) 溶融再凝固層が放電痕に及ぼす影響

実際の放電加工は一度放電加工された面, すなわ ち溶融再凝固層面上に再び放電させて加工が進む. このため, 溶融再凝固層面上に単発放電痕を作成し, この放電痕の調査が必要と考えられる.そこで,本 研究はバージン面に平坦な単発放電痕を作成し,こ の溶融再凝固層上に再び単発放電を生じさせた(以 降,再単発放電痕と称する).そして,再単発放電 痕の詳細な調査を断面形状積算法を用いて行い,バ ージン面に作成した単発放電痕との比較を行った.



20us



(a) 平坦な放電 (b) 再単発放電 (c) 単発放電 40µs



(a) 平坦な放電 (b) 再単発放電 (c) 単発放電 100µs

図2単発放電痕と再単発放電痕の比較

(2) 放電痕形状の比較

図2に単発放電痕と再単発放電痕の上面から比較 した結果を示す.各パルス幅について8個の平坦な 放電痕を作成した後に再単発放電痕を作成したが, どれも同じような形状となった.単発放電痕も8個 作成したが同じような形状であった.そこで,各パ ルス幅の放電痕はきれいな形状の放電痕を選んだ.

(3)各体積の比較

①溶融体積の比較

図3に溶融体積の比較結果を示す.パルス幅によ らず再単発放電痕の方が大きい.これは、溶融再凝 固層は浸炭作用を受けて含まれる炭素の含有量が 多いが、鋼中の炭素含有量が増加すると融点が低下 する.その影響を受けたもと考えられる.



②盛上り部体積の比較

図4に盛上り部体積の比較結果を示す.この結果 から、いずれのパルス幅に関わらず再単発放電痕の 方が盛上り部体積が大きくなっている.特にパルス 幅100µs では単発放電痕の2倍以上になっている.



3除去体積の比較

図5に除去体積の比較結果を示す.除去体積は表1 の定義の通り,放電で工作物から完全に除去された体積 である.したがって、この体積が大きいほど、放電一回 あたりの除去量は大きく、加工速度が速くなることが考 えられる.パレス幅20,40µsでは再単発放電痕の方が 大きいが、パレス幅100µsでは単発放電痕の方が大き い.これは、前述の盛上り部体積が単発放電痕に比べて 再単発放電痕が2倍以上大きいことが影響している.



(4) 極間距離が単発放電痕に及ぼす影響

極間距離が単発放電痕形状に及ぼす影響について調べる.極間距離が異なると放電発生時に 生じる気泡体積が異なり放電痕形成に影響を及 ぼすことが考えられる.そこで,極間距離と単 発放電痕形状の関係を明らかにする.

①極間距離設定装置の製作

今回の研究対象と なる電気加工条件 の単発放電痕で生 じる気泡直径,約5 mmに対して十分大 きな φ20mm の銅製 工具電極を用いた 極間距離設定装置 を製作した. 図6に 極間距離設定装置 を示す.本装置は, 極間距離設定に分 解能 1µm,器差 ±2µm のマイクロメ ータヘッドを使用 することで,極間距



図6極間距離設定装置

離を 1µm 単位で設定することができる.また, 銅製の工具電極の中心部分から, φ0.1 mmの黄銅 製のワイヤが任意の長さに突き出せる構造にな っており,工具電極中心部分のみに確実に放電 を生じさせることが可能である.なお,黄銅製 のワイヤは,今回の電気加工条件では放電発生 時に瞬時に消滅するため,形成される放電痕形 状に及ぼす影響は少ないと思われる.

(5) 極間距離と放電痕形状の関係

単発放電痕の作成条件を表2に示す.極間距 離は50,100,200µmについて単発放電痕を 5個ずつ作成した.

①単発放電痕の外面観察による比較

各極間距離で作成した単発放電痕の代表的放 電痕を図7に示す.これから極間距離によって 放電痕形状が異なることが分かる.

表 2 単発放電痕作成条件



(a) $50 \,\mu$ m (b) $100 \,\mu$ m (c) $200 \,\mu$ m

図7 各極間距離における単発放電痕

②溶融体積に及ぼす影響

図8に極間距離と溶融体積の関係を示す.こ れから、極間距離が狭くなると溶融体積が増加 する傾向であることが分かった.これは、極間 距離が狭くなると工作物に流入する放電エネル ギーが増加するが²⁰、これを反映している.



③盛上り部体積に及ぼす影響

図 9 に極間距離と盛上り部体積の関係を示す. 極間距離 100 μ m が最大になっている.



④溶融再凝固層体積に及ぼす影響

図 10 に極間距離と放電痕内に残留する溶融 再凝固層体積の関係を示す.これから,極間距 離が狭くなるほど放電痕内部に残留する溶融再 凝固層体積が増加する傾向を示し,極間距離50 μmは200μmに比べて2倍の溶融再凝固層が 放電痕内に残留することが分かった.





5除去体積に及ぼす影響

図 11 に極間距離と除去体積の関係を示す. 除去体積は放電痕の窪み部分の大きさを示すの で、この体積を大きくして、前述の盛上り部体 積と溶融再凝固層体積を少なくすれば、放電1 回当たりの除去量を増加させことができると考 えられる.図 11 の結果から極間距離が狭くな ると除去体積が増加し、極間距離 50 µ m は 200 µ m に比べて 2 倍近く大きくなっている.



(6) 放電発生時の気泡モル量の測定

放電発生時の気泡モル量を求める方法として 加工反力波形に注目した.すなわち,放電直後 に加工反力がゼロとなる時刻の気泡体積が求め られれば,大気圧下の気泡体積が分かり,温度 の影響を無視すれば,放電発生直後の気泡モル 量の測定が可能となる.過去においてはホプキ ンソン棒法で単発放電の加工反力測定を行う³⁹ と同時に高速度カメラによる気泡挙動の観察を することで気泡モル量の測定を試みられている ⁴⁰.しかし,加工反力波形にノイズ強く乗り, 信頼性に問題があった.そこで,本研究ではノ イズの少ないホプキンソン棒法による加工反力 測定方法を開発し,極間距離と放電パルス条件 を変えた場合の気泡モル量の測定結果を述べる.

(7)加工反力の測定 ³⁾

①加工反力測定装置

加工反力の測定にはホプキンソン棒法 5%を 用いた.放電加工は非接触加工のため機械的加 工に比べ加工反力が微小で,その測定には高感 度の半導体ひずみゲージを用いた.半導体ひず みゲージは高感度なためノイズに弱い.したが って,強力な電磁ノイズを発生する放電中は応 力波が測定点に届かないように長いホプキンソ ン棒を用いる必要があり,既報 3に従い 4000mmの銅棒を用いた.

②単発放電により発生する気泡の観察方法

図 12 に実験装置の概要を示す.工作物を固 定する装置は水平に設定可能な定盤上に設置し た. この定盤は3点支持構造とし定盤表面を研 削した. 工具電極の加工面の端面は,高剛性の 自作グラインダで実験装置上で研削を行い工具 電極と工作物の平行度はφ20mmの工具電極の 範囲で 5μm 以内にした. 高速度カメラは測定 した気泡モル量の信憑性の向上のため,高剛性 の3点支持構造の定盤に固定し,その上に毎回 同じ角度と同位置で撮影するために調節が可能 な各種ステージの上に取付けた.



図 12 実験装置概要図



図 13 工作物の形状

図 13 に工作物の形状を示す.工作物には, 一度のセッティングで5回の単発実験を行える ように,5つの φ1mmの穴が開いている.そこ に φ1mm×φ0.3mm と φ0.3mm×φ0.1mmのパ イプを固定して,φ0.1mmのワイヤを通してい る.この工作物を固定している X,Yステージ の位置決めによって工具電極の中心で確実に放 電の発生が可能である.放電はφ0.1mmのワイ ヤと工具電極との間で生じるが,ワイヤの直径 は気泡半径よりも十分に小さいため,気泡の挙 動や発生量はワイヤが挿入された工作物面と工 具電極端面との間隙で決まると考えられる. (3実験条件

表3,表4に実験条件を示す.この条件でそ

表3 極間距離を変化させた実験の加工条件

開放電圧	放電電流	パルス幅	極間距離
	280[V] 20[A]	150[µs]	50[µm]
280[V]			100
			200

表4 同一放電エネルギーでの実験の加工条件

放電電流	パルス幅	極間距離
10[A]	300[µs]	
20	150	100[µm]
40	74	

れぞれ3回ずつ単発放電実験を行った.工作物 を陽極,加工液にVITOL2を用いた.

(8)実験結果

①放電加工反力波形

図14に加工反力波形の測定例を示す.図14 から,発生した気泡の内部圧力が大気圧と等し くなる時刻が明確で,その時の気泡の大きさの 調査で気泡モル量の算出が可能なことが分かる.



図14 加工反力波形の測定例

②撮影結果

図 15 に放電で発生した気泡の内部圧力が最 初に大気圧と等しくなる時刻付近の気泡の撮影 写真の例を示す. 図中の上部に工具電極, 下部 に工作物, そして中心付近の黒い影の部分が発 生した気泡を示している. なお, 高速度カメラ のフレームレートの制限上, 気泡の内部圧力が 大気圧と等しくなる瞬間での画像は取得できな い. そこで, 加工反力が大気圧と等しくなる瞬 間の気泡直径は, 加工反力がゼロになる前後の 画像から線形近似により求めた.



図 16 に極間距離の変化と気泡モル量の関係 を示す.極間距離が広くなると気泡モル量が増 えることがわかる.これは、極間距離が広くな ると放電アーク柱と接する加工液の面積が増加 し、気化・熱分解する加工液の量が増えたため だと考えられる.

2同一放電エネルギーでの比較

図 17 に放電エネルギーを一定とし、放電電 流とパルス幅を変えた時の気泡モル量の変化を 示す.これから、放電電流が増すと気泡モル量 が増えることがわかる.アーク柱と加工液が近 接しているのは絶縁破壊直後に限られ、同一の 放電エネルギーでも放電電流が大きいほど、加 工液の気化と熱分解が促進されるからであろう. 以上の結果から、気泡モル量は放電発生直後の 放電パワーと加工液との接触状況の影響を大き く受けることが考えられる.



③パルス幅のみを変更した実験

図18に放電電流や極間距離を一定とし、パルス 幅のみを変えた時の気泡モル量の変化を示す.こ こから、パルス幅が短い領域では、放電発生直後 の気泡モル量は急激に増加していることが分かる. また、パルス幅が長くなるほど、放電発生直後の 気泡モル量の増加率は減少していることが分かる. すなわち、アーク柱と加工液が近接しているの は絶縁破壊直後に限られ、同一の放電エネルギ ーでも放電電流が大きいほど、加工液の気化と 熱分解が促進されるからであると考えられる. 以上の結果から、気泡モル量は放電発生直後の 放電アーク柱の長さ・直径・温度に影響を大き く受けると考えられる.





(10) 測定方法と単発放電痕各種体積

断面形状積算法は単発放電痕の持つ全ての情 報が得られる唯一の方法で、その積算精度は平 均スライス幅を10µm程度に設定すれば積算体 積の誤差は数パーセントに収まる ¹¹しかし、各 部の体積の算出までに膨大な時間がかかり、ま た、単発放電痕を削っての測定となるため一度 しか調査が行えない.そのため,単発放電痕を 短時間で測定する方法が必要である.例えば, 光学式表面性状測定機を用いれば短時間で測定 が可能であるが,光学式測定機を用いた単発放 電痕の詳細な調査はほとんど報告されていない. そこで,同一の単発放電痕について,光学式測 定機のなかで表面性状測定に適していると思わ れる共焦点顕微鏡,CSI(白色干渉顕微鏡),そし て,比較として触針式表面粗さ測定機による測 定を試みる.最後に断面形状積算法による測定 を行い,求めた単発放電痕の盛上り部体積と除 去部体積について比較を行った.

①測定物及び測定項目

工具電極と工作物との間の極間距離(以降 GAP と称する)を変えて作成した単発放電痕を 測定した.GAP が 50µm で作成したものを GAP50,同様にGAP100,GAP200とした.図 19 に各 GAP の単発放電痕を示す.これから, GAP50 の形状が複雑なことがわかる.図20 に 単発放電痕の模式図を示す.工作物表面を基準 面とし,それより上部を盛上り部,下部を除去 部とした.また,単発放電痕のスライス幅は触 針式表面粗さ測定機を用いた測定では10µm, 断面形状積算法は平均7.1µm で体積の算出を 行った.測定を行った単発放電痕は各GAPの3 つの単発放電痕から代表を一つ選び,盛上り部 体積と除去部の体積を測定した.



②各種測定方法で算出した体積の比較

断面形状積算法で算出した体積,触針式表面 粗さ測定機の断面曲線から求めた体積と光学式 顕微鏡による体積の比較を行った.なお,体積 算出はGAP50のみである.図21から除去部体 積は断面形状積算法以外ではほぼ同じ値になっ ていることがわかる.そして,断面形状積算法



が最も小さいことがわかる.一方,盛上り部体 積では、断面形状積算法と触針式表面粗さ測定 機で算出した値がほぼ同じであった.また、図 21 で共焦点顕微鏡と断面形状積算法を比較し てみると体積の値は異なるが、盛上り部と除去 部で共焦点顕微鏡のほうが 10%ほど大きい.

(11)まとめ

①バージン面と溶融再凝固層に形成される単発 放電痕形状が異なる.同様に溶融体積,盛上り 部体積,除去体積も異なる.

②極間距離が単発放電痕形状に及ぼす影響は大きく,極間距離が狭いほど単発放電痕形状がばらつくが溶融体積が大きくなる.一方,盛上り体積は極間距離が大きいほど大きくなる.

③気泡のモル量は極間距離が広くなると増加し, 同一放電エネルギーでは放電電流が大きいほど 気泡モル量は増す.

④気泡モル量は放電発生直後の放電アーク柱の 長さ・直径・温度に影響を大きく受ける.

⑤共焦点顕微鏡と断面形状積算法の比較で,盛 上り部,除去部の体積の比率はほぼ同一である. ⑥触針式表面粗さ測定機で体積の算出では基準 面の取り方がμmオーダのずれが影響する.

参考文献

1)吉田,野木,鶴巻:断面形状積算法を用いた放電加工の 単発放電痕の観察に関する研究 -断面形状積算法の積 算体積の誤差と放電痕の各種体積の調査-,精密工学会 誌Vol.80(2014)No.3,pp.291-296.

2)上出,橋口:高電圧重畳の放電加工におけるギャップ エネルギー配分,電気加工学会誌,vol.22,No.44,1989,pp.
3)土肥,小松,国枝:ホプキンソン棒法を用いた放電加工反力 の測定,精密工学会誌,Vol.68,No.6,2002,pp.822-826.
4)国枝,五十嵐:放電加工間隙で生じる気泡体積の経時変化 について,2010年精密工学会秋季大会,2002,pp.245-246.
5)柳原:高速変形下における荷重・変位量の測定技術, 塑性と加工,Vol.26,No.295,1985,pp.783-787.
6)横山:ホプキンソン棒法による材料の衝撃変形強度の評価, 非破壊検査,Vol.48,No.7,1999,pp.388-395.

5. 主な発表論文等

- 〔学会発表〕(計3件)
- (1) 藤村,安孫子,吉田,国枝:放電加工におけ る単発放電の気泡モル量の測定,精密工学会 2015 年春季大会,2015 年 3 月 17 日,東洋大 学白山キャンパス(東京都・文京区白山).
- (2) 飯田,深津,吉田:光学顕微鏡及び断面形状 積算法を用いた単発放電痕の調査,精密工学 会2015年春季大会,2015年3月17日,東洋大学 白山キャンパス(東京都・文京区白山).
- (3) 野木,吉田:鋼系工作物バージン面と溶融再 凝固層面上に作成した単発放電痕の比較,電 気加工学会2011全国大会,2011年11月24日, 研究交流センター(茨城県・つくば市). 〔産業財産権〕
- ○出願状況(計0件)

6. 研究組織

(1)研究代表者

吉田政弘 (Masahiro, Yoshida) 東京都立産業技術高等専門学校・ものづくり工

- 学科・教授
- 研究者番号:80220680 (2)研究協力者
- 国枝正典(Masanori,Kunieda) 東京大学・大学院工学研究科・教授
- 研究者番号:90178012