大気圧マイクロ波励起プラズマを用いた 癌細胞選択的抗腫瘍効果に関する研究

髙橋 洋平

名古屋大学 工学研究科

2018

目次

たらう	第1章 月	序論	1
	1.1 研究	究の背景	1
	1.1.1	非平衡大気圧プラズマ	1
	1.1.2	大気圧プラズマによる効果	4
	1.1.3	大気圧プラズマのバイオ・医療分野への応用	5
	1.2 プラ	ラズマ癌治療	10
	1.2.1	現在の癌治療法	10
	1.2.2	癌細胞への大気圧プラズマの直接照射	12
	1.2.3	大気圧プラズマの間接照射による癌治療	13
	1.3 71	イクロ波励起プラズマの間接照射による癌細胞死滅効果	14
	1.3.1	癌治療を目的として研究されているプラズマ源	14
	1.3.2	マイクロ波励起プラズマの特徴と期待される効果	14
	1.4 本硕	研究の目的	15
	1.5 本詞	論文の構成	15
	参考文南	锹	17

第2章 マイクロ波励起プラズマの生成と評価方法	22
2.1 プラズマ生成の基礎	22
2.2 マイクロ波励起プラズマの生成と装置構成	25
2.2.1 マイクロ波励起プラズマの生成	25
2.2.2 本研究で用いたマイクロ波励起プラズマの構成	27
2.3 60Hz 非平衡大気圧プラズマ	30
2.4 ジェット型パルスストリーマ放電	32

2.5 発光分光法	33
2.5.1 発光分光法の原理	33
2.5.2 H _β のシュタルク拡がりを用いた電子密度の計測	33
2.6 N ₂ 2nd Positive System の発光スペクトルを用いたガス温度計測	37
2.7 レーザー誘起蛍光法による OH ラジカル密度の計測	38
2.8 マイクロ波励起プラズマの細胞培養液への照射方法	42
2.9 細胞の継代培養と生存率測定	44
2.9.1 継代培養	44
2.9.2 細胞生存率	45
 2.10 化学プローブを用いた比色計測 	49
2.10.1 過酸化水素の定量	49
2.10.2 亜硝酸イオンの定量	50
2.11 電子スピン共鳴(Electron Spin Resonance, ESR)	52
2.12 液体クロマトグラフィー質量分析法(LC-MS/MS)	54
2.13 核磁気共鳴(Nuclear Magnetic Resonance, NMR)	56
参考文献	58
第3章 マイクロ波励起プラズマの診断	60
3.1 背景	60
3.2 発光分光法	60
3.2.1 実験方法	60
3.2.2 発光種の同定	62
3.2.3 マイクロ波励起プラズマの電子密度	68
3.2.4 マイクロ波励起プラズマのガス回転温度	69
3.3 レーザー誘起蛍光法 (Laser Induced Fluorescence, LIF)	71

3.3.1 実験方法
3.3.2 OH ラジカルの絶対密度74
3.3.3 LIF 法による OH ラジカルの LIF 強度分布
3.4 結論
参考文献
第4章 マイクロ波励起プラズマを照射した培養液の細胞殺傷効果82
4.1 背景
4.2 マイクロ波励起プラズマで作製したプラズマ活性培養液(PAM)による
HeLa 細胞の生存率評価
4.2.1 マイクロ波励起プラズマ照射距離の HeLa 細胞生存率への影響83
4.2.2 マイクロ波励起プラズマと 60Hz 大気圧プラズマで作製した PAM による
HeLa 細胞生存率の比較
4.3 マイクロ波励起プラズマで作製した PAM による
正常細胞の生存率への影響
4.4 結論
参考文献91
第5章 マイクロ波励起プラズマを照射した培養液中の活性種の定量92
5.1 背景
5.2 ESR スピントラップ法による OH ラジカル生成量
5.3 過酸化水素(H ₂ O ₂)の生成98
5.4 亜硝酸イオン(NO2 ⁻)の生成99
5.5 PAM 中の H ₂ O ₂ とNO ₂ の濃度とHeLa 細胞生存率の関係101
5.6 H ₂ O ₂ とNO ₂ の相乗効果とPAMの比較104
5.7 結論

参考文南	<i>է</i>			
第6章 🤝	マイクロ波励起プラズマ照射による培養液成分の変化	111		
6.1 背景	L 	111		
6.2 実験	专方法	114		
6.2.1	細胞培養液へのマイクロ波励起プラズマの照射	114		
6.2.2	LC-MS/MS の測定方法および条件	115		
6.2.3	¹ H-NMRの試料調製法および測定方法・条件	116		
6.3 実験	〕結果および考察	117		
6.3.1	LC-MS/MS	117		
6.3.2	¹ H-NMR			
6.3.3	メチオニンの減少およびメチオニンスルホキシド増加の			
	HeLa 細胞生存率への影響			
6.4 マイ	クロ波励起プラズマ照射によるメチオニンの酸化			
6.5 結論1				
参考文南	t			
∽ ∽ ∽	プラブマに上る細胞仕方率への交站的な考察	120		
カノキ ノ 71 兆星		120		
7.1 月泉				
7.2 VI	ット型パルスストリーマ故雪の雪子密度お上びガス回転温度	1/2		
7.3 7 -	パモパルフィストリーマ故雪の雪子密度	1/2		
7.3.1	ジェット刑パルスストリーマ故雪のガス回転温度	1/13		
7.1 ŠŽT	ット型パルスストリーマ故雪による PAM 中 H_0 と NO_0 濃度	144		
7. + V L	ット刑パルスストリーマ故雪の昭尉にトって作制」た DAMの	144		
Hela細胞生存率 146				
1101				

7.6 結論	148
参考文献	150
第8章 結論	151
8.1 本研究のまとめと成果	151
8.2 将来展望	155
謝辞	157
研究業績	

序論

1.1 研究の背景

1.1.1 非平衡大気圧プラズマ

近年、非平衡大気圧プラズマの研究が盛んに行われている。高価で有効面積が 限られている真空チャンバーを必要とする低圧プラズマと比較すると、大気圧プラズマ 処理は安価で簡便であり、熱処理による効果によって性能が向上するような用途、例 えば微粒子合成^[1-4]や表面処理^[5-7]などへの応用開発が行われている。また、近年、 大気圧下において電子温度が高いにも関わらず、ガス温度が低いという特徴を有する 大気圧非平衡プラズマは殺菌^[8-10]や健康医療分野^[11-13]への応用も期待されており、 研究が拡がりつつある。

非平衡大気圧プラズマの生成について記述する。^[14]大気圧では、多数の粒子衝突 周波数が増加し、衝突によってガス温度が上昇し、電子の温度と等しくなる「熱平衡プ ラズマ」になりやすい。熱平衡プラズマではガス温度は 6000K 程度まで上昇する。非 平衡大気圧プラズマを生成するためには、このガス温度を電子の温度よりも低くして、 非平衡状態を実現するかが大きな鍵となる。大気圧でガス温度が上昇するのは、プラ ズマ生成のために投入された電気エネルギーが効率的に消費されて、熱的緩和によ って熱が発生するためである。大気圧では、粒子間の衝突が頻繁に生じ、その際に発 生する熱的緩和によってガス温度が上昇する。発生した熱は系から空間的・時間的に 緩和され消えていくので、プラズマ源を覆う周囲の壁や大気への空間的に熱を移動さ せるプロセスとみなすことができる。一方、プラズマ中で電子衝突によって電子のエネ ルギーが運動量移行によって加熱され、ガス温度を上げると近似すれば、時間的加 熱∝電子質量÷ガス質量÷電子密度に従うと見なせる。加熱されたガスは、衝突緩和 時間で緩和されるつまり、時間的に冷却が進む。したがって、加熱と冷却の比を調節 することによって非平衡大気圧プラズマを実現することができる。

ガス温度の上昇が起こらないように工夫した非平衡大気圧プラズマ源が多く開発さ れている(図1.1)。大気圧下で熱平衡プラズマであるアークプラズマでは、電気エネル ギーが過剰に入ってガス温度が上昇し、熱電子の効果によって熱プラズマとなるが、 電力投入を短時間パルスとすることでガス温度の上昇を防ぎ、非平衡大気圧プラズマ を実現することができる。また、ガス流によって冷却することも有効である。また、アーク 移行を防ぐために、誘電体を電極の間に挟んで放電させると、誘電体に蓄積されたチ ャージによって、プラズマ生成のための電界が打ち消され、放電が停止する。この放 電の生成と停止によってプラズマをパルス的に発生させることができる(誘電体バリア 放電)。このバリア放電では、大気圧 He 下で、パルス的な電圧印加を起こすことによっ て、ガス温度が過度に上昇することを抑制し、ストリーマ放電を実現することができる。

 $\mathbf{2}$



図 1.1 各種大気圧非平衡プラズマ源。[14]

1.1.2 大気圧プラズマによる効果

大気圧プラズマによってさまざまな活性種が生成することが知られている。これは、 電子密度が高いことに起因する。活性種の多くは、大量のガス流量やパルス電源を用 いることによってもたらされる。さらに、分子や原子が解離する。また、励起と脱励起は、 さまざまな波長の発光を生じる。とくに紫外/深紫外領域の波長の光はプラズマによる 生成が得意な波長域であり、つまり高いエネルギーを有する光を放射している。電子 のエネルギーによって原子や分子が励起、イオン化、解離などを引き起こし、活性種と なる。

活性種にはオゾン(O_3)、過酸化水素(H_2O_2)、窒化酸素(NO_x)などがあり、プラズマ によって生成する活性種の代表で、活性酸素窒素種(Reactive Oxygen Nitrogen Species, RONS)でもある。これらは反応性が非常に高いため、表面処理や微粒子合 成などへの応用が可能となる。 1.1.3 大気圧プラズマのバイオ・医療分野への応用

大気圧プラズマの応用分野はバイオ・医療への応用は特に盛んに行われている。大 気圧プラズマのバイオ・医療分野への作用方法は、図 1.2 に示すように直接照射と間 接照射の 2 つが挙げられる。直接照射は被照射エリアが明確であり、かつアクセスが 容易な用途向けの場合に用いられる。逆に間接照射は被照射エリアが明確に特定で きない場合や被照射物全体にその効果を及ぼしたいような用途に適している。

直接照射による医療応用はプラズマによる止血技術や創傷治癒などが挙げられる。 まず、止血技術は外科手術において重要な技術であり、滲み出るような出血に対して 行われているのは、高周波電気凝固装置やアルゴンプラズマ凝固装置などが用いら れている。これは、焼灼止血と呼ばれ、出血点に熱を加えて血管を焼くことによって止 血がなされる。しかし、熱による組織の損傷によって術後には障害の原因になることが 知られており、よりマイルドな止血方法が求められている。このマイルド止血のために 開発が続けられているのが大気圧プラズマジェットを用いた方法であり、He ガスを用い た方が Ar ガスを用いた場合よりも、血液の凝固が促進されることが報告されている(図 1.3)。^[15] この効果は、大気圧プラズマから生成した活性種が血液中の凝固因子の反 応を促進することによるものであると考えられている。

 $\mathbf{5}$



図 1.2 大気圧プラズマを作用させる方法。

(a) 直接照射 (b) 間接照射



図 1.3 凝固血液の組織学的解析。[16]

(PIC:大気圧プラズマによる凝固領域、NC:自然凝固領域)

(a) 強拡大で観察したエオジン好性の線維性膜様構造物の組織像。

自然に凝固した領域(NC)では、赤血球の形態を確認できる。

(b)アルゴンを使用した際の PIC。

エオジン好性の無構造な凝固物を認める。

また、創傷治癒は、ドイツですでに実用化が進んでいる。マックスプランク研究所で 開発された MicroPlaSter β®はマイクロ波電源を用いたプラズマトーチである(図 1.4)。 6つの電極を備えており、プラズマから生成する活性種をガス流れによって患部まで運 び、バクテリアなどの菌を死滅させることで感染を防ぎ、治癒効果を高めることができる (図 1.5)と報告している。^[17]



 \boxtimes 1.4 MicroPlaSter β^{\otimes}_{\circ} ^[17]



図 1.5 MicroPlaSter β[®]による創傷治癒効果。^[17] 1回の処置は2分間の照射を行った。

1.2 プラズマ癌治療

1.2.1 現在の癌治療法

現在の日本は高齢化社会を迎えており、医療への関心が高まっている。中でも疾患 による死因に占める悪性新生物(癌)の割合は年々高まっており(図 1.6)、^[18] 癌治療 への国民の期待も同時に高まっている。

癌の治療法には大きく分けて、手術(外科的治療)、抗癌剤などの薬物治療、放射 線治療の3つが挙げられる。

外科的治療は、癌が存在する部位を直接臓器から取り除くことで根治を目指す治療法である。最も効果的な治療法であり、早期に発見された癌には非常に有効であり、3 つの治療法の中では根治の可能性が最も高い。しかし、高齢者は手術によるリスクも 考慮しなくてはならず、さらに転移性の癌であった場合は根治が難しくなる。また、切 除部位が大きくなると、体の機能を失ってしまい生活の質(Quality of life, QOL)の低 下を招いてしまうことも課題として挙げられる。^[19]

抗癌剤は、癌細胞の DNA を攻撃し、癌細胞を死滅させる薬物治療である。抗癌剤 は全身をめぐりながら癌細胞を攻撃する。抗癌剤による癌細胞の縮小効果が癌細胞 の増殖速度よりも早ければ効果的であると言え、手術で除去しきれなかった微小な癌 細胞を消失させることができる。しかし、抗癌剤は正常細胞にも作用することから強烈 な副作用がしばしば見られる。また、癌細胞の性質により有用な抗癌剤は異なってお り、適切な抗癌剤の選択が不可欠というリスクも挙げられる。

放射線治療は、局所的な癌細胞を死滅させるのに役立つが、過剰照射による副作 用が考えられ、さらに1回に照射できる放射線量が制限されているため、何度も照射し なくてはならない。 このように、満足のいく万能な癌治療法は未だ存在しないのが現状であり、より効果的な癌治療法が求められている。または、治療目的別により効果的な方法が実現されなくてはならない。



図 1.6 日本人の死因分析(2010年)。[18]

1.2.2 癌細胞への大気圧プラズマの直接照射

2012年、井関らの名古屋大学のグループは癌細胞に大気圧プラズマを直接照射することによって卵巣癌細胞がアポトーシス死へと誘導されるのに対し、正常細胞である線維芽細胞は増殖に影響を受けないという選択的抗腫瘍効果を報告した。^[20]図1.7に各細胞に対してプラズマ照射前後の顕微鏡像を示す。卵巣癌細胞は大気圧プラズマの照射によって球状に縮小して死滅するのに対して、線維芽細胞は影響を受けていない。これにより大気圧プラズマを用いた新しい癌治療法の開発への道を切り拓いた。癌細胞が死滅することだけでなく、正常細胞に影響を与えていないことは副作用が少ない治療法であると言え、非常に重要な因子である。

大気圧プラズマの直接照射による選択的抗腫瘍効果のメカニズムはいまだ解明され ておらず、早期の解明が期待される。皮膚癌などの表面に露出している癌の治療には 非常に有効である一方で、臓器で生成した腫瘍に対して直接プラズマを照射すること は困難であり、開腹手術をしたとしても臓器が入り組んでいる箇所などへ大気圧プラズ マ装置を用いてアクセスして照射することは非現実的であると言える。



図 1.7 各細胞に大気圧プラズマを照射した 24 時間後の形状変化。[20]

1.2.3 大気圧プラズマの間接照射による癌治療

直接照射に対して、間接照射つまり大気圧プラズマを照射した培養液を用いた選択 的抗腫瘍効果が報告されている。^[21]大気圧プラズマを照射した培養液はプラズマ活 性培養液(Plasma-Activated Medium, PAM)と呼ばれている(図 1.8)。^[22]直接照射と 同様に、神経膠芽腫細胞はアポトーシスへと誘導され、正常細胞のアストロサイト(中 枢神経系に存在するグリア細胞の一つ)の細胞生存率は維持されていた。また、内海 らはモデルマウスにヒト子宮頸癌細胞を移植し、PAMを皮下投与したところ、腫瘍の縮 小が見られた。^[23]以降、多くの細胞やプラズマ源によって、大気圧プラズマの間接照 射による選択的抗腫瘍効果が報告されている。^[24-40]



図 1.8 培養液への大気圧プラズマ照射による PAM の作製。[22]

1.3 マイクロ波励起プラズマの間接照射による癌細胞死滅効果

1.3.1 癌治療を目的として研究されているプラズマ源

間接照射を用いた癌治療を行う場合、液体中に癌細胞を攻撃するための活性酸素 窒素種を生成しなくてはならない。液中の活性酸素窒素種の生成はプラズマ源の電 源、ガス種、ガス流量に依存して変化することが示唆される。さまざまなプラズマ源を液 体に照射し、活性酸素窒素種を定量している報告がある^[41-50]が、ほとんどの報告は10 Hzから13.56 MHz(RF)の周期のパルスや正弦波の交流高圧電源を用いた報告であ り、マイクロ波電源を使用したマイクロ波励起プラズマに関する報告はほとんどない。し かしながらマイクロ波励起プラズマには、連続的に放電が生成していること、被照射物 に電界が掛からないなどの特長があり、本研究ではマイクロ波電源に着目した。

1.3.2 マイクロ波励起プラズマの特徴と期待される効果

マイクロ波励起プラズマは、電極を必要としない放電であるために、電極の消耗によ る被照射物への汚染を考慮する必要がなく、長時間の放電が可能となる。医療機器 装置にとって、汚染物の影響は望ましくない。さらに、マイクロ波励起プラズマはほぼ 連続的に放電させやすく、連続的な放電によって、単位時間あたりの電子や発光種の 被照射物への総供給量は大きくできる。さらに、マイクロ波励起プラズマは被照射物に 電界が掛からない。まだ明らかになっていないもののプラズマによる電界の影響が PAM 中の活性酸素窒素種の生成にどのような影響を与えているかについて考察でき る。

1.4 本研究の目的

本研究では、マイクロ波励起プラズマ源に着目し、培養液への間接照射によって癌 細胞や正常細胞にどのように作用するかを確認することを目的とした。マイクロ波励起 プラズマはまだあまり研究されておらず、非常に興味深い。マイクロ波励起プラズマの 特徴を理解することで、これまで未解明であった大気圧プラズマによる抗腫瘍効果の メカニズム解明に繋げることを本研究の目的とした。

1.5 本論文の構成

本論文は8章から構成されている。

本章では、まず非平衡大気圧プラズマの進展について、分類、応用先の観点から紹 介し、大気圧プラズマの医療応用への期待が高まっていることを説明した。また、高齢 化社会において新たな癌治療法がもたらす意義について述べた。最後に大気圧プラ ズマの照射による抗腫瘍効果が注目されており、プラズマ医療応用分野研究の現状 を説明して、本研究の目的について述べた。

第2章では本研究で用いたマイクロ波励起プラズマの生成方法を説明する。さらに、 本研究で行った気相中の活性種を把握するためのプラズマ計測の原理や方法につ いて説明する。また、マイクロ波励起プラズマを照射して作製した PAM による癌細胞、 正常細胞の生存率測定の方法を説明する。さらに、PAM 中に含まれる抗腫瘍成分を 特定するために行った化学プローブによる比色計測や LC-MS/MS、NMR の原理、方 法についても述べる。 第3章では、マイクロ波励起プラズマのプラズマ計測を行い、培養液内に生成する 長寿命の活性種の生成に気相中に生成している活性酸素窒素種とどのような相関が あるかを考察する。本研究ではマイクロ波励起プラズマによる発光種の同定、発光分 布の把握、プラズマ密度、OH ラジカル濃度の計測に取り組んだ。

第4章では、マイクロ波励起プラズマを照射して作製した PAM による癌細胞と正常 細胞の生存率評価結果を述べる。

第5章では、すでに癌細胞に対する抗腫瘍成分と報告されている H₂O₂ と NO₂⁻の PAM 中における生成速度について述べる。多くの報告がされているパルス放電と比 較しながらマイクロ波励起プラズマの特徴について考察する。

第6章では、H2O2とNO2⁻以外の抗腫瘍成分を特定するために、液体クロマトグラフィー質量分析(LC-MS/MS)法とプロトン核磁気共鳴法(¹H-NMR)を用いて、マイクロ 波励起プラズマの照射によって細胞培養液に含まれるアミノ酸やビタミンがどのように 変化しているかを解析し、変化している成分について癌細胞への影響を検討する。

第7章では、マイクロ波励起プラズマの特徴をより明確にするために、パルス放電の ジェット型プラズマの気相診断、液相診断を行う。放電体積が同じ条件において、連 続放電であるマイクロ波励起プラズマと比較することによって、マイクロ波励起プラズマ の特徴を深く理解する。

最後に第8章では、本研究の成果を総括し、研究課題と将来展望について述べる。

参考文献

- [1] Y. Sawada, S. Ogawa and M. Kogoma, *Journal of Physics D: Applied Physics*, 1995, 28, 1661.
- [2] T. Nozaki, S. Yoshida, T. Karatsu and K. Okazaki, *Journal of Physics D: Applied Physics*, 2011, 44 174007.
- [3] T. Hagino, H. Kondo, K. Ishikawa, H. Kano, M. Sekine and M. Hori, Applied Physics Express, 2012, 5, 035101.
- [4] N. Kurake, H. Tanaka, K. Ishikawa, K. Nakamura, H. Kajiyama, F. Kikkawa, M. Mizuno, Y. Yamanishi and M. Hori, *Applied Physic Express*, **2016**, 9, 096201.
- [5] M. J. Shenton and G. C. Stevens, *Journal of Physics D: Applied Physics*, 2001, 34, 2761.
- [6] M. Iwasaki, H. Inui, Y. Matsudaira, H. Kano, N. Yoshida, M. Ito and M. Hori, *Applied Physics Letters*, 2008, 92, 081503.
- [7] H. T. Kim and O. C. Jeong, *Microelectronic Engineering*, 2011, 88, 2281.
- [8] M. Laroussi, Plasma Processes and Polymers, 2005, 2, 391.
- [9] K. Y. Lee, B. J. Park, D. H. Lee, I. S. Lee, S. O. Hyun, K. H. Chung and J. C. Park Surface and Coatings Technology, 2005, 193, 35.
- [10] T. Sato, T. Miyahara, A. Doi, S. Ochiai, T. Urayama and T. Nakatani Applied Physics Letters, 2006, 89, 073902.
- [11] M. Vandamme, E. Robert, S. Lerondel, V. Sarron, D. Ries, S. Dozias, J. Sobilo, D. Gosset, C. Kieda, B. Leqrain, J.M. Pouvesle and A.L. Pape, *International Journal of Cancer*, 2012, 130, 2185.
- [12] N. Barekzi and M. Laroussi, Plasma Processes and Polymer, 2013, 10, 1039.

- [13] J. Schlegel, J. Koritzer, and V. Boxhammer, *Clinical Plasma Medicine*, 2013, 1, 2.
- [14] 堀勝、石川健治、田中宏昌、橋爪博司、近藤隆, 放射線化学、2017, 104, 3.
- [15] Y. Ikehara, H. Sakakita, N. Shimizu, S. Ikehara and H. Nakanishi, J. Photopolym. Sci. Technol., 2013, 26, 555.
- [16] 文部科学省新学術領域研究「プラズマ医療科学の創成」領域概要。 http://plasmamed.nagoya-u.ac.jp/shingakujutsu/outlook/a02.html
- [17] J. Heinlin, G. Morfill, M. Landthaler, W. Stolz, G. Isbary, J. L. Zimmermann, T. Shimizu and S. Karrer, *J Dtsch Dermatol Ges.*, **2010**, 8, 968.
- [18] 厚生労働省 HP。

http://www.mhlw.go.jp/toukei/saikin/hw/life/life10/04.html

- [19] M. Kanada, Y. Takeuchi, T. Sakai, S, Namikawa, H. Yuasa and M. Kusagawa, *The Japanese Journal of Thoracic Diseases*. 1984, 22, 468.
- [20] S. Iseki, K. Nakamura, M. Hayashi, H. Tanaka, H. Kondo, H. Kajiyama, H. Kano,F. Kikkawa and M. Hori, *Appl. Phys. Lett.*, **2012**, 100, 113702.
- [21] H. Tanaka, M. Mizuno, K. Ishikawa, K. Nakamura, H. Kajiyama, H. Kano, F. Kikkawa and M. Hori, *Plasma Medicine*, **2011**, 1, 265.
- [22] H. Tanaka, M. Mizuno, S. Toyokuni, S. Maruyama, Y. Kodera, H. Terasaki, T. Adachi, M. Kato and M. Hori, *Physics of Plasmas*, **2015**, 22, 122004.
- [23] F. Utsumi, H. Kajiyama, K. Nakamura, H. Tanaka, M. Mizuno, K. Ishikawa, H. Kondo, H. Kano, M. Hori and F. Kikkawa, *PLoS ONE*, **2013**, 8, e81576.
- [24] K. Torii, S. Yamada, K. Nakamura, H. Tanaka, H. Kajiyama, K. Tanahashi, N. Iwata, M. Kanda, D. Kobayashi, C. Tanaka, T. Fujii, G. Nakayama, M. Koike, H. Sugimoto, S. Nomoto, A. Natsume, M. Fujiwara, M. Mizuno, M. Hori, H. Saya, and Y. Kodera, *Gastric Cancer*, **2015**, 18, 635.

- [25] F. Ye, H. Kaneko, Y. Nagasaka, R. Ijima, K. Nakamura, M. Nagaya, K. Takayama,
 H. Kajiyama, T. Senga, H. Tanaka, M. Mizuno, F. Kikkawa, M. Hori and H.
 Terasaka, *Sci. Rep.*, **2015**, 5, 7705.
- [26] T. Adachi, H. Tanaka, S. Nonomura, H. Hara, S. I. Kondo, and M. Hori, Free Radic. Biol. Med., 2015, 79, 28.
- [27] H. Hara, M. Taniguchi, M. Kobayashi, T. Kamiya and T. Adachi, Archives of Biochemistry and Biophysics, 2015, 584, 51.
- [28] T. Adachi, A. Kano, S. Nonomura, T. Kamiya and H. Hara, Archives of Biochemistry and Biophysics, 2016, 605, 120.
- [29] T. Adachi, S. Nonomura, M. Horiba, T. Hirayama, T. Kamiya, H. Nagasawa and H. Hara, *Sci. Rep.*, **2016**, 6, 20928.
- [30] M. Horiba, T. Kamiya, H. Hara and T. Adachi, Sci Rep., 2017, 7, 42208.
- [31] K. Nakamura, Y. Peng, F. Utsumi, H. Tanaka, M. Mizuno, S. Toyokuni, M. Hori, F. Kikkawa and H. Kajiyama, *Sci. Rep.*, **2017**, 7, 6085.
- [32] Z. Chen, L. Lin, X. Cheng, E. Gjika and M. Keidar, *Plasma Processes and Polymers* 2016, 13, 1151.
- [33] Z. Chen, H. Simonyan, X. Cheng, E. Gjika, L. Lin, J. Canady, J. H. Sherman, C. Young and M. Keidar, *Cancers* 2017, 9, 61.
- [34] D. Yan, H. Cui, W. Zhu, N. Nourmohammadi, J. Milberg, L. G. Zhang, J. H. Sherman and M. Keidar, *Sci. Rep.*, 2017, 7, 4479.
- [35] S. Mohades, N. Berekzi and M. Laroussi, *Plasma Processes and Polymers*, 2014, 11, 1150.
- [36] S. Mohades, M. Laroussi, J. Sears, N. Barekzi and H. Razavi, *Physics of Plasmas*, 2015, 22, 122001.

- [37] J. Duan, X. Lu and G. He, J. Appl. Phys., 2017, 121, 013302.
- [38] N. Kumar, J. H. Park, S. N. Jeon, B. S. Park, E. H. Choi and P. Attri, J. Phys. D: Appl. Phys., 2016, 49, 11540.
- [39] Y. Liu, S. Tan, H. Zhang, X. Kond, L. Ding, J. Shen, Y. Lan, C. Cheng, T. Zhu and
 W. Xia, *Sci. Rep.*, **2017**, 7, 7980.
- [40] Y. F. Yue, S. Mohades, M. Laroussi and X. Lu, *IEEE Plasma Science*, 2016, 44, 2754.
- [41] N. Kurake, H. Tanaka, K. Ishikawa, T. Kondo, M. Sekine, K. Nakamura, H. Kajiyama, F. Kikkawa, M. Mizuno and M. Hori, *Archives of Biochemistry and Biophysics*, 2016, 605, 102.
- [42] H. Jablonowski and T. von Woedtke, *Clinical Plasma Medicine*, 2015, 3, 42.
- [43] P. Lukes, E. Dolezalova, I. Sisrova and M. Clupek, *Plasma Sources Sci. Technol.*, 2014, 23, 015019.
- [44] D. B. Graves, Plasma Processes and Polymers, 2014, 11, 1120.
- [45] N. Kurake, H. Tanaka, K. Ishikawa, K. Takeda, H. Hashizume, K. Nakamura, H. Kajiyama, T. Kondo, F. Kikkawa, M. Mizuno and M. Hori, *J. Phys. D: Appl. Phys.*, 2017, 50, 155202.
- [46] G. Uchida, A. Nakajima, T. Ito, K. Takenaka, T. Kawasaki, K. Koga, M. Shiratani and Y. Setsuhara, J. Appl. Phys., 2016, 120, 203302.
- [47] T. Ito, G. Uchida, A. Nakajima, K. Takenaka and Y. Setsuhara, *Japanese Journal of Applied Physics*, 2017, 56, 01AC06.
- [48] G. Uchida, K. Kawabata, T. Ito, K. Takenaka and Y. Setsuhara, J. Appl. Phys., 2017, 122, 033301.

- [49] P-M. Girard, A. Arbabian, F. Michel, G. Bayvukke, V. Puech, M. Dutreix and J. S. Sousa, Sci. Rep., 2016, 6, 29098.
- [50] G. Bauer and D. B. Graves, *Plasma Processes and Polymers*, 2016, 13, 1157.

マイクロ波励起プラズマの生成と評価方法

本章では、プラズマ生成に関する基礎原理から、大気圧非平衡プラズマを安定に生成するための要件を述べる。さらに、本研究で用いたマイクロ波励起プラズマ、60Hz 大気圧プラズマおよびジェット型パルスストリーマ放電の生成方法について説明する。 また、本研究で実施したプラズマ計測方法について記述する。さらに細胞生存率評価、 過酸化水素、亜硝酸イオン定量のための比色計測方法、液体クロマトグラフィー質量 分析(LC-MS/MS)法とプロトン核磁気共鳴法(¹H-NMR)についても説明する。

2.1 プラズマ生成の基礎[1]

プラズマの放電開始や特性を決定するのは、プラズマ中の電子である。電子と気体 中の原子や分子(以下、分子と総称する)の衝突によって引き起こされる諸現象が基 礎過程として重要な要素となる。^[1] あるエネルギーをを持った電子を考えると、それが 単位体積中に1 個存在する分子と衝突する確率がをの関数としての衝突断面積で表 すことができる。非弾性衝突によって中性分子は励起、解離および電離される。それ ぞれの起こりやすさは、電子のエネルギーに対する衝突断面積から、励起、解離、電 離の順になる。電子のエネルギーによって励起では光エネルギーへ、解離ではラジカ ルの生成へと変換される。また電離ではイオン化による電子生成が起こり伝播するた め、電離現象がプラズマの維持のために必要となる。プラズマ中で衝突による粒子の エネルギー損失係数 κ (弾性衝突で失うエネルギー)は大気圧では衝突頻度が大きい ため、電子温度(Te)、イオン温度(Ti)、ガス温度(Tg)はTe \cong Ti \cong Tgと表される。例と して熱平衡大気圧プラズマであるアーク放電Te \cong Ti \cong Tgでは、大気圧であるため粒 子間の衝突が増え、電場からエネルギーを得た電子、イオンと中性粒子の熱交換の 頻度が上がる。そのため、ガス温度(中性粒子)が上がり、熱電離により電子、イオンが 生成される。これを防ぐためには、ガス温度の上昇を抑制する必要があり、大気圧に おいてアークへ移行することなくグロー放電を発生させる代表的な方法として、

① 特定のガスを用いる

- ② パルス電圧を利用してアーク移行前に放電を止めるために電力を間欠的に加える
- ③ 放電領域を小さくする(ホローカソード効果を利用する)
- ④ 電流の経路を集中させない

などが挙げられる。[2]

①は、ガスの種類や構成によっては比較的容易にグロー放電を維持できる場合がある。 代表的なガスが He で、低電界において高い電離レートを有すること、励起種によるペ ニング電離が期待できること、拡散係数が大きいことなどのため、アーク転移することな くグロー放電が維持される。^[3-5] 定常状態において、電子温度とガス温度の比は以下 の式で与えられる。

$${T_g}/{T_e} = \sigma v n \left(\frac{m}{M}\right) \left(\frac{\Lambda_2}{D}\right)$$
(2.1)

ここで、σは電子の衝突断面積、vは電子の平均熱運動速度、nは電子密度、mは電子質量、Mは分子質量、Aは放電空間の寸法、Dは熱拡散係数である。非平衡状態 を作るには、ガス流量を増やすことやDを大きくすることが有効である。マイクロ波励起 プラズマで、連続放電にもかかわらず温度の非平衡状態が維持されるのは流通ガス による冷却効果によるものである。 ②は、ガス温度が高くなる前に放電を中断し、ガス温度が冷えた後放電を開始する方法である。アーク転移の予測は、アーク転移時に陰極近傍で発生する輝点が発生するまでにグロー放電の陰極降下(シース)部で消費されるエネルギーをシースの体積で割った値などから算出する。^[6]シース部の体積は、電極面積と式(2.2)で求まる正規グロー放電のシース長 *l* の積から求められる。

$$l_c = 0.23 \cdot p^{-1} \tag{2.2}$$

③は、陰極を平行平板あるいは U 字型あるいは円筒型とし、それらの内側にプラズマ が現れるようにした方法である。陰極間隔を狭くするまたはガス圧を低下して二つのグ ローを合体させると、1)放電維持電圧が下がる、2)電流密度の増加、3)高エネルギー 電子の増加などのホローカソード効果が生じる。放電領域の体積は以下のように説明 される。

電子衝突によるガスの加熱時間を τ_e 、熱拡散によるガスの冷却時間を τ_D と表すと、 τ_e は、

$$\tau_e \cong \binom{m}{M} \binom{1}{\sigma \nu n_e} \tag{2.3}$$

 $\tau_{\rm D}$ は

$$\tau_D = \frac{l^2}{D} \tag{2.4}$$

と表される。ここで、m は電子質量、M は分子質量、 σ は断面積、v は電子の平均熱運 動速度、 n_e は電子密度、l は代表寸法、D は電子のガス中への自己拡散係数である。 大気圧非平衡プラズマの生成条件では、 $\tau_e > \tau_D$ であることからlは230 μ m 以下となる。 ④ は誘電体バリア放電に代表させる方法である。電極に高電圧を印加すると、負電極 から電子が放出される。電極近辺に初期電荷があると強い電界のために電荷は加速 され他の分子に衝突したときにその分子をイオン化する。電子放出反応であれば、電子は再度加速されて分子と衝突を繰り返す。特に電子や負イオンは正電極で増加しながら走っていき、これが初期ストリーマとなる。

ストリーマ放電が発生すると、誘電体表面は帯電し、放電空間の電界強度が弱められ、放電が停止するが現実には、誘電体の一部のみで帯電による放電停止が起こるため、系全体ではパルス状の放電が多数観測される。

2.2 マイクロ波励起プラズマの生成と装置構成

2.2.1 マイクロ波励起プラズマの生成[1]

周波数 30 MHz から 300 MHz までの VHF 帯、300 MHz から 3 GHz までの UHF 帯 の電磁波を励起源とするプラズマ装置では、一般に電磁波的なアンテナ結合によりエ ネルギーを供給することによりプラズマ生成を行っている。これらの電磁波を用いたプ ラズマ生成法の中でも、磁場を用いた電子サイクロトロン共鳴(ECR)を利用する方法と 磁場を用いない表面波プラズマが用いられている。

無磁場でのマイクロ波放電は直径数 cm 以内の細長い円筒状プラズマに関する研究 が多く行われている。図 2.1(a)に示すように、マイクロ波をプラズマに照射するランチャ ーあるいはアンテナの位置から、管軸方向に表面波が励起され、波が減衰して消滅 するあたりまで細長くプラズマが伸びる。

25



図 2.1 表面波プラズマの励起方法。[1]

大気圧マイクロ波放電の例として、以下にマイクロ波プラズマトーチについて簡単に 紹介する。カナダのモントリオール大学の Moison らのグループは図 2.2 のような厚さを 薄くした導波管部分に円柱の石英パイプを挿入し、パイプ内部にガスを大気圧でフロ ーさせて放電実験を行った。^[7] 大気圧において直径が 2 から 3 mm 程度の細長いプ ラズマの生成に成功している。マイクロ波を用いた大気圧プラズマジェットに関する初 期の実験結果であり、その後プラズマトーチとしての応用に関する研究がおこなわれ ている。このタイプのトーチは SURFTRON とも呼ばれる。



図 2.2 大気圧マイクロ波プラズマジェットの実験装置の概略。[7]

2.2.2 本研究で用いたマイクロ波励起プラズマの構成

本研究に用いたマイクロ波励起プラズマ源の構成を図 2.3 に示す。流量計を用いて Ar(G1,純度>99.99995 vol%)を2 slm 流通させ、同軸ケーブルで 2.45 GHz のマイク ロ波を供給する。出力は 50 W とした。同軸ケーブルとマイクロ波励起プラズマ源の間 にスリースタブチューナー(アリオス株式会社製)を組み込み、反射電力が最小となる ように調節した。図 2.4 にスリースタブチューナーを組み込んだ装置図とスリースタブチ ューナーによるプラズマの変化の写真を示す。スリースタブを組み込むことで、プラズ マの伸びは最大約 7 mm から約 13 mm に伸長し、放電も安定した。ノズル直径は 2 mm である。



(b) 生成したマイクロ波励起プラズマ

図 2.3 装置構成。

(a) マイクロ波励起プラズマ源の構成。

(b) 本装置構成で生成したマイクロ波励起プラズマの外観写真。



(a) スリースタブチューナーを組み込んだ様子



(b) スリースタブチューナーなし

(c) スリースタブチューナーあり

- 図 2.4 スリースタブチューナーを組み込んだ装置図とプラズマの変化。
 - (a) スリースタブチューナー。
 - (b) スリースタブチューナー組み込みなしのプラズマの伸び(約7mm)。
 - (c) スリースタブチューナー組み込み時のプラズマの伸び(約13mm)。

2.3 60Hz 非平衡大気圧プラズマ

マイクロ波励起プラズマの特性の比較対象として名古屋大学の堀研究室で開発され た大気圧プラズマ源について記述する。図 2.5 に 60Hz 非平衡大気圧プラズマ源の概 要図を示す。本プラズマ源は、電子密度およそ 10¹⁶ cm⁻³という高密度のプラズマを生 成することができる。^[8-11] Ar(G1)ガス流量は 2 slm であり、プラズマ源中のガス拡散領 域で均一に分散される。電極はホロー構造を有しており、放電領域の電極間に 60Hz の交流電圧をネオントランス(レシップ社製 Alpha Neon M-5)で 7 kV_{0-p} に昇圧すると、 この領域に非平衡大気圧プラズマを生成させることができる。生成したプラズマをガス 流れによって、プラズマ出射部から放出する。


(a) 外観 (b) 内部構造(断面図)

2.4 ジェット型パルスストリーマ放電

本研究に用いたジェット型パルスストリーマ放電のプラズマジェットは、マイクロホロー 放電と誘電体バリア放電によるものである。これはグロー放電とアーク放電の中間的領 域、特に 0.1~10 Torr 前後の圧力領域、1~10 A/cm² 前後の維持電流領域でのプラ ズマである。この領域では電子温度(T_e)は 0.1~1 eV 程度、ガス温度(T_g)は 0.5 eV 以 下となる T_e/T_g = 1~10 と記述され、T_e/T_g = 50~100 の低圧プラズマ、T_e/T_g = 1 の熱プ ラズマ領域とは異なるプラズマ環境にある。

本研究に用いたジェット型パルスストリーマ放電のプラズマ源の構成を図 2.6 に示す。 内部電極の先端はホロー形状になっており、内部電極と外部電極の間に 60 Hz の高 電圧(9 kV)を印加することで、プラズマジェットを生成することができる。



図 2.6 ジェット型パルスストリーマ放電。

2.5 発光分光法 (Optical Emission Spectroscopy: OES)

2.5.1 発光分光法の原理

発光分光法はプラズマ計測で最も一般的で広く用いられている。プラズマ領域内部 では、電子、中性粒子、電子、イオンなどの粒子が衝突を繰り返している。衝突前後の 運動エネルギーに着目すると、非弾性衝突で衝突種の運動エネルギーに転化しなか ったエネルギーは衝突した粒子の内部エネルギーとなる。このエネルギー利得によっ て衝突した粒子は、励起、解離、電離等のプロセスを生じ、励起準位に励起される。励 起粒子からは光子が放出され、光学遷移により下準位へと脱励起する。このとき、励起 準位と下位準位のエネルギー差と等しいエネルギーを持つ光子を放出する。光子の エネルギーを波長として分光器で観測することで、発光種を同定することが可能とな る。

2.5.2 H_Bのシュタルク拡がりを用いた電子密度の計測

プラズマの電子密度を発光分光法から計測する場合には、486.13 nm の H_βスペクト ル(量子数4の電子軌道から量子数2の電子軌道に電子が遷移したときに放出された 光子のエネルギーの差)を解析する手法を用いた。このスペクトルは電場に非常に強 く影響を受け、電子密度の変化量に対して、線幅が大きく変化するため、電子密度の 計測に適している。^[12,13] H_βスペクトルは Gaussian 関数と Lorentzian 関数に大別され、 Gaussian 関数はドップラー拡がりと装置拡がり、Lorentzian 関数は自然拡がり、共鳴拡 がり、van der Waals 拡がりとシュタルク拡がりから成る。Gaussian 関数と Lorentzian 関数 は畳み込むことで Voigt 関数として表される。H_βスペクトルは Voigt 関数で表すことがで きる。^[11] Voigt 関数 V(λ)の近似式を次に示す。

$$V(\lambda) = (1 - \eta)G(\lambda) + \eta L(\lambda)$$
(2.5)

 λ は波長、 $G(\lambda)$ は Gaussian 関数、 $L(\lambda)$ は Lorentzian 関数を示し、 η は Gaussian と Lorentzian の線幅への寄与率である。一般的には $\eta = 0.5$ が用いられる。

ドップラー拡がり Δλ_{Doppler} は、共鳴角振動のドップラー効果によって生じ、対象の原 子・分子の温度に依存する。ガウス型プロファイルをもつドップラー拡がりは、以下の式 で表される。

$$\Delta\lambda_{Doppler} = \exp\left[-\left\{2\sqrt{ln2}\frac{(\nu-\nu_0)}{\Delta\nu_D}\right\}^2\right]$$
(2.6)

また、

$$\Delta \nu_D = \frac{2\nu_0}{c} \sqrt{\frac{2RT \ln 2}{M}} \tag{2.7}$$

ここで、 $\Delta\lambda_{Doppler}$ はドップラー拡がりの半値全幅、 v_0 は中心波長、cは光速、Rはガス定数、Tはガス温度、Mは質量を示す。

装置拡がり(Δλ_{Instrument})は、計測に用いる分光器の仕様で決定される。較正用の光源 としては低圧水銀ランプを用い、水銀線のスペクトル幅を装置拡がりとすることが一般 的である。435.83 nm 及び 546.07 nm の発光スペクトルと装置関数をガウス関数と仮定 し、486.13 nm を中心波長とした計算結果と照合すると、求められた装置拡がりの半値 全幅は 26 pm であった。

ガウス拡がり Δλ_Gは次式で表すことができる。^[14-17]

$$\Delta\lambda_G = \sqrt{\Delta\lambda_{Instrument}^2 + \Delta\lambda_{Doppler}^2}$$
(2.8)

自然拡がりは、励起原子の寿命時間内に自然放出によって下準位へ脱励起されることで生じる。これは一般的に極めて小さいため無視できる。

共鳴拡がりは、2 つの水素原子のような同種の粒子の衝突による拡がりである。共鳴 拡がり Δλ_R は次式で与えられる。^[18]

$$\Delta\lambda_R \cong \frac{3e^2}{16\pi\varepsilon_0 m_e c^2} \lambda_{ul}^2 \lambda_{lg} f_{gl} N_g \sqrt{\frac{g_g}{g_l}}$$
(2.9)

ここで、eは素電荷、m_eは荷電粒子の質量、 ϵ_0 は真空中誘電率、 f_{gl} は上準位と下準位間の遷移における許容振動子強度、 g_g , g_l は統計重率、 N_g は上準位の密度、 $\lambda_{ul} \ge \lambda_{lg}$ はそれぞれ、上準位と下準位、下準位と基底準位間遷移の中心波長である。大気圧下では、共鳴拡がりの影響は極めて小さいとされており、計算から除外してもよいとされている。^[19]

van der Waals 拡がりは、中性粒子間の van der Waals 力によるものである。 van der Waals 拡がり Δλ_{vw} は次式で与えられる。

$$\Delta \lambda_{VW} \approx 4.09 \times 10^{-13} \lambda_0^2 (aR^2)^{2/5} \left(\frac{T_g}{\mu}\right)^{\frac{3}{10}} n$$
 (2.10)

ここで、λ₀は発光波長、aは中性粒子の平均分極率、Rは発光原子の半径、T_gはガス 温度、μは発光粒子と衝突対象の換算質量、nはガス密度である。

シュタルク拡がりは発光粒子が電界の影響でエネルギー準位が分裂するシュタルク 効果によって引き起こされるものである。これによりスペクトルの分裂現象が起こる。プ ラズマ中では電荷が釣り合っており、正と負の電荷は同量存在するため、これらの荷 電粒子によってスペクトルの拡がりが生じる。言い換えると電荷によってスペクトル拡が りが変化するため、シュタルク拡がりを抽出することによってプラズマ密度を決定できる。 シュタルク拡がり Δλ_{Stark} とプラズマ密度の関係は次式で表される。

$$n_e = C(n_e, T_e) (\Delta \lambda_{Stark})^{3/2}$$
(2.11)

ここで、 $C(n_e, T_e)$ は電子密度 n_e と電子温度 T_e を関数としてわずかに変化する係数である。表 1 に $C(n_e, T_e)$ を示す。

表 2.1 シュタルク拡がりの半値全幅から電子密度を決定する際の係数。

		電子密度 n _e (cm ⁻³)				
Line	$T_{e}(K)$	10^{14}	10 ¹⁵	10 ¹⁶	10 ¹⁷	10 ¹⁸
H _β	5000	1.21	1.16	1.09		
	10000	1.20	1.13	1.04	0.942	
	20000	1.18	1.12	1.02	0.958	
	40000	1.19	1.11	1.04	0.908	

 $C(n_e, T_e)[10^{16} \text{ nm}^{-3/2} \text{ cm}^{-3}]^{[19]}$

大気圧下でのマイクロ波励起プラズマの電子温度は 5000 K 以下、電子密度は 10¹⁵ cm⁻³として C(n_e, T_e)は 1.16×10¹⁶に固定して計算した。

実験では、計測された H_βスペクトルの半値全幅から Gauss 関数の拡がりを差し引き、 得られたスペクトルから、 $\Delta\lambda_G$ を差し引き、さらに、 $\Delta\lambda_{VW}$ 、 $\Delta\lambda_R$ を差し引くことによって $\Delta\lambda_{Stark}$ を求めた。

2.6 N₂ 2nd Positive System の発光スペクトルを用いたガス温度計測

N₂ 分子の回転温度は、N₂ の電子遷移による発光スペクトル($C^2\Pi_u - B^3\Pi_g$)を用いて 計算することができる。電子遷移は、ある電子準位内の様々な振動準位における回転 準位から、その他の電子準位における回転準位や振動準位へと遷移することで起きる。 N₂ 分子の発光スペクトルの一つに 2nd Positive System と呼ばれ、たくさんの回転準 位と振動準位をとることが可能な $C^3\Pi_u$ 準位から $B^3\Pi_g$ 準位へと電子遷移する遷移ス ペクトルがある。 $C^3\Pi_u$ と $B^3\Pi_g$ 準位における回転準位に存在する電子がボルツマン 分布していると仮定することで、ある振動回転準位に分配された発光スペクトルが回転 温度に依存する。そのため、N₂分子の回転温度は、理論値から計算される計算スペク トルと実測スペクトルを比較することにより求めることができる。

本研究では、波長 380.4 nm に観測される N_2 の発光スペクトルを計測した。上準位である $C^2\Pi_u$ の振動量子数0、下準位である $B^3\Pi_g$ の振動量子数2の振動バンドを用いた。まず、 $C^3\Pi_u$ と $B^3\Pi_g$ 準位のエネルギー準位を算出し、選択則によってそれぞれの分岐における遷移波長を求める。その後、それぞれの遷移について Hönl-London 因子

とボルツマン分布を加味して線強度を計算する。^[20] 求めた線強度からスペクトル波形 を決定する。その際、線スペクトル幅と回転温度の関数を使用する。最後にスペクトル 幅と回転温度から最小二乗法で計算スペクトルを描画し、計測したスペクトルとフィッ ティングした。

2.7 レーザー誘起蛍光法による OH ラジカル密度の計測[21]

レーザー誘起蛍光法(Laser-induced fluorescence, LIF)は測定対象となる粒子を励起 準位に励起するために必要な波長のレーザーを照射し、励起準位からの脱励起光 (蛍光)を検出して粒子密度を算出する方法である。蛍光強度は基底準位の分布密度 に比例することを利用するため、励起状態に励起された粒子の密度を算出することが できる。

本実験で用いる OH のエネルギー準位を図 2.7 に示す。283 nm 付近の波長を励起 光として用い、基底状態 $X^2\Pi(v=0)$ から励起状態 $A^2\Sigma(v=1)$ に励起する。観測される蛍 光は 315 nm 付近の $A^2\Sigma(v'=1) \rightarrow X^2\Pi(v''=1)$ の緩和と、 $A^2\Sigma(v'=1) \rightarrow A^2\Sigma(v'=0)$ への振 動緩和(Vibrational Energy Transfer, VET)した後に生じる 309 nm 付近の $A^2\Sigma(v'=0) \rightarrow$ $X^2\Pi(v''=0)$ である。大気圧では、VET の影響が大きいため、2 つのスペクトルを考慮し た計算モデルを確立する必要がある。

図 2.7 のエネルギー準位図において、 $X^2\Pi(\upsilon=0)$ 、 $A^2\Sigma(\upsilon=0)$ 、 $A^2\Sigma(\upsilon=1)$ の密度を n, N₀, N₁とすると、レート方程式は以下のようになる。

$$\frac{dn}{dt} = -BIn + A_0 N_0 + BIN_1 \tag{2.12}$$

$$\frac{dN_0}{dt} = Q_V N_1 - \Gamma_0 N_0 \tag{2.13}$$

$$\frac{dN_1}{dt} = BIn - \Gamma_1 N_1 \tag{2.14}$$

BはアインシュタインのB係数、Iは励起レーザー強度、QvはVET確率、 $\Gamma_0 \equiv A_0 + Q$ および $\Gamma_1 \equiv A_1 + Q + Qv + BI$ である。また、添字0は $A^2\Sigma(v=0)$ 、添字1は $A^2\Sigma(v=1)$ に関するものであることを表す。式(2.11)で A_0N_0 、 B_1N_1 の項は小さいために無視できる。さらに大気圧では、励起によって減少したn(t)は回転エネルギー転移(Rotational Energy Transfer, RET)によって補填されると考え、 $n(t) = n_0$ で一定であるとする。このとき、レート方程式は、

$$\frac{d}{dt} \binom{n}{N_0}_{N_1} = \binom{0 & 0 & 0}{0 & -\Gamma_0 & Q_V}_{BI & 0 & -\Gamma_1} \binom{n}{N_0}_{N_1}$$
(2.15)

これを初期条件 n(t=0)=n₀, N₀(t=0)= N₁(t=0)=0 で解くと、

$$\mathbf{n}(\mathbf{t}) = n_0 \tag{2.16}$$

$$N_0(t) = n_0 Q_V B I \left[\frac{1}{\Gamma_1 - \Gamma_0} \left(\frac{e^{-\Gamma_1 t}}{\Gamma_1} - \frac{e^{-\Gamma_0 t}}{\Gamma_0} \right) + \frac{1}{\Gamma_1 \Gamma_0} \right]$$
(2.17)

$$N_1(t) = n_0 B I \frac{1 - e^{-\Gamma_1 t}}{\Gamma_1}$$
(2.18)

が得られる。ここで、レーザーパルスの時間幅を τ Lとすると、 $\Gamma_1 \tau$ L, $\Gamma_0 \tau$ L>5より、 $e^{-\Gamma_1 \tau L}$, $e^{-\Gamma_0 \tau L} \approx 0$ とすると、式(2.17)の右辺第一項及び第二項は第三項に比べて無視 できると考えられ、式(2.17)は

$$\int_0^\tau N_0(t) dt \cong \int_0^\tau \frac{n_0 Q_V BI}{\Gamma_1 \Gamma_0} dt = \frac{n_0 Q_V BI_\tau}{\Gamma_1 \Gamma_0}$$
(2.19)

と書ける。同様に考えると、式(2.18)の右辺第二項は無視することができ、

$$\int_{0}^{\tau} N_{1}(t) dt \cong \int_{0}^{\tau} \frac{n_{0}BI}{\Gamma_{1}} dt = \frac{n_{0}BI_{\tau}}{\Gamma_{1}}$$
(2.20)

これより、観測する蛍光は

$$I_{LIF} = C_f V_0 \int_0^{\tau L} (A_0 N_0(t) h \nu_0 + A_1 N_1(t) h \nu_1) dt$$

$$\cong C_f V_0 n_0 B I_{\tau L} \left(\frac{A_0 Q_V}{\Gamma_1 \Gamma_0} h \nu_0 + \frac{A_1}{\Gamma_1} h \nu_1 \right)$$
(2.21)

となる。 C_f は蛍光収率、 V_0 は測定領域の体積、 v_0, v_1 はそれぞれ $A^2\Sigma(v'=0) \rightarrow X^2\Pi(v''=0)$ 及び $A^2\Sigma(v'=1) \rightarrow X^2\Pi(v''=1)$ 遷移の周波数である。



図 2.7 本研究で用いた OH ラジカルのエネルギー準位図。[22]

2.8 マイクロ波励起プラズマの細胞培養液への照射方法

細胞培養液には Dulbecco's modified Eagle's medium (DMEM)を用いた。DMEM は 4℃に設定された冷蔵庫に保管している。マイクロ波励起プラズマの照射に用いる 前におよそ 30 分程度クリーンベンチ内に置き、液温を常温にした。35 mm ディッシュ に 3 mL の DMEM(D5796, Sigma-Aldrich)を入れ、図 2.8 (a) に示すようにマイクロ波励 起プラズマ源の下に置いて、マイクロ波励起プラズマを照射した。照射時間は 30 秒か ら 180 秒の範囲で所望の実験条件になるように変化させた。マイクロ波励起プラズマ 源のプラズマ出射口とDMEM液面の距離は例えばラボジャッキを用いて決定した。本 論文では、5 mmから20 mmとした。Ar 流量は2 slm、投入電力は50 W で一定とした。 生成するマイクロ波励起プラズマの条件を一定にするための指標として、スリースタブ チューナーを用いたときの反射電力が 1 以下かつプラズマの伸びが 13 mm となること とした。プラズマが出射する直径 2 mm の石英ガラス端から Ar が流れる時のガス圧力 によって、DMEM 液面は図 2.8(b)に示すように凹形状を形成し、プラズマは DMEM に 接触していない。



図 2.8 (a)マイクロ波励起プラズマ照射時の様子(照射距離 5 mm)。 (b)マイクロ波励起プラズマ照射時の液面の様子。

マイクロ波励起プラズマを照射して作製した PAM は、必要に応じて DMEM によって 希釈した。希釈前の PAM と同量の DMEM を添加した試料を2倍希釈とし、これを繰り 返して 256 倍まで希釈した PAM を実験に用いた。 2.9 細胞の継代培養と生存率測定

2.9.1 継代培養

本研究ではヒト子宮頸部癌細胞(HeLa)細胞(名古屋大学先端医療・臨床研究支援 センター)とヒト乳腺上皮(MCF10A)細胞(名古屋大学先端医療・臨床研究支援センタ ー)を継代培養して実験に用いた。

本研究で細胞培養のために用いた試薬を以下に記す。

- Dulbecco's modified Eagle's medium (DMEM) (D5796, Sigma-Aldrich)
- ▶ ウシ胎児血清(Fetal Bovine Serum, FBS)(10437-028, Thermo Fisher)
- ペニシリンーストレプトマイシン (Penicillin-Streptomycin, P/S) (15140-148, Thermo Fisher)
- ▶ トリプシン-EDTA 溶液(Trypsin-EDTA solution)(T3924, Sigma-Aldrich)
- Dulbecco's phosphate-buffered saline (DPBS) (14190-144, Thermo Fisher)

DMEMに10%のFBSと1%のP/Sを添加して培養液(DMEM++)として用いた。 継代作業について、60 mm ディッシュを用いた場合を例に説明する。継代作業する ディッシュから古い DMEM++を吸い取った後、DPBS1mLを添加し、細胞を洗浄した。 DPBSを取り除いた後、0.5mLのトリプシン-EDTA溶液をピペットで1滴ずつ滴下し、 均一になるようにディッシュ全体を振とうし、37℃、CO2濃度5%に設定したインキュベ ーター内に5分間置いた。ディッシュを取り出し、細胞がディッシュ底面から剥離して いることを確認した後、ディッシュを叩いて細胞同士の凝集を解いた。約4.5mLの DMEM++で剥離した細胞を回収し、遠沈管に入れて遠心分離機(A2800, KUBOTA) を用いて1,000 rpm,5分間の遠心分離を行った。上澄みのDMEM++とトリプシン-EDTA溶液の混合溶液を回収し、新たにDMEM++を添加した。その後、所望の細胞 播種数になるように DMEM++に細胞懸濁液を添加して 60 mm ディッシュに播種し、イ ンキュベーター内で培養を行った。

生細胞数の計測にはトリパンブルー溶液(invitrogen)を用いた。本研究では、 confluence 80%以上、生細胞確率 90%の細胞を用いた。

2.9.2 細胞生存率

本研究では、細胞生存率の評価に CellTiter 96[®] AQueous One Solution Cell Proliferation Assay(G3580, Promega Corp)を用いた。この試薬キットに含まれている 3-(4,5-dimethylthiazol-2-yl)-5-(3-carboxymethoxyphenyl)-2-(4-sulfophenyl)-2H-tetrazo lium, inner salt (MTS)の発光を計測することで、生存率を評価した。MTS は、培 地中に添加した MTS テトラゾリウムが生細胞中の電子キャリアーPES(phenazine ethosulfate) を 介 し て 、 テ ト ラ ゾ リ ウ ム 塩 (MTS; [3-(4,5-dimethylthiazol-2-yl)-5-(3-carboxymethoxyphenyl)-2-(4-sulfophenyl)-2H-tetraz olium, inner salt])に還元されることで生成するホルマザン色素の発光(490 nm) を検出した。生細胞が多いほど、吸光度が高くなるため、生細胞の生存率を定 量することができる。本研究では、マイクロプレートリーダー(POWERSCAN HT, DS Pharma Biomedical)を用いて 490nm の吸光度で測定し、コントロール試薬と の吸光度の比を算出することで細胞生存率を示した。生細胞が多いほど、吸光 度が高くなるため、生細胞の生存率を定量することができる。図 2.9 に MTS 試 薬と還元反応物であるホルマザン色素の構造式を示す。



図 2.9 MTS テトラゾリウム塩の構造とその Formazan 生成物。[23]

細胞生存率評価の実験手順の詳細を以下に示す。

【96 ウェルプレートへの細胞播種】

1. 継代手順と同様にして細胞懸濁液を得た。

2. 上記の細胞懸濁液 10 µL とトリパンブルー10 µL を混合し、血球計算盤を用いて生細胞数を数え、細胞懸濁液中の生細胞濃度を計算した。

3. 所望の生細胞濃度になるように、DMEM と細胞懸濁液を混合し、8 連ピペットを用 いて 96 ウェルプレートに細胞を播種した。本研究では、1,000 個/ウェル、5,000 個/ ウ ェル、10,000 個/ ウェル等の密度で細胞を播種した。1 ウェルに入れる細胞懸濁液の 量は 200 µL である。

4. クリーンベンチ内で 30 分程度静置した後、37℃の CO₂ インキュベーターに入れ、
 約 24 時間培養した。

【PAM の作製】

1. PAM の作製には、血清を含んでいない DMEM を用いた。冷蔵庫から取り出し、室 温に戻すためにクリーンベンチ内に静置した。

 培養液を35 mL ディッシュに DMEMを3 mL入れ、培養液にプラズマを照射した。
 インキュベーターから 96 ウェルプレートを取り出し、8 連ピペットを用いて培養液と PAM を入れ替えた。加えた PAM の量は 200 µL である。

4.37℃の CO2 インキュベーターに入れる。約24時間培養した。

【MTS アッセイ】

1. MTS 試薬 0.96 mL と DMEM9.6 mL をリザーバー内で混合してアルミホイルで遮光した。

2.2日目に培養したインキュベーターから96ウェルプレートを取り出し、PAMとMTS 試薬+DMEM(100 µL)を入れ替えた。

3.30分~60分間、37℃のCO2インキュベーター内で培養した。時間は細胞数やPAMの条件によって最適な時間を選択した。

2.10 化学プローブを用いた比色計測

2.10.1 過酸化水素(H₂O₂)の定量

 H_2O_2 の定量には、Amplex® Red Hydrogen Peroxide/Peroxidase Assay Kit (Invitrogen)を用いた。Amplex® Red 試薬は無色の基質であり、horseradish peroxidase(HRP)を触媒として過酸化水素(H_2O_2)と1:1の化学量で反応して Resorfin を生成する(図 2.10)。レゾルフィンは、540 nm に強い吸収を持つが、Amplex Red®試 薬は同波長に吸収を持たないため、吸光度は反応した H_2O_2 の量を示す。

Amplex[®] Red Hydrogen Peroxide/Peroxidase Assay Kit には、Amplex Red 試薬、 dimethyl sulfoxide(DMSO), 0.25 mol/L のリン酸緩衝液(PBS), HRP, および 2 mmol/L の H₂O₂標準液が含まれている。H₂O₂標準液を0.25 mol/Lの PBS で 20, 10, 5 µmol/L に希釈し、0 µmol/L と合わせて検量線を作製した。試料は検量線の濃度範囲に入る ように PBS で希釈して測定し、濃度算出後に希釈した倍率を考慮して示した。測定は triplicate で行った。また、DMEM の吸収を考慮するために、プラズマを照射していな い DMEM を試料の希釈倍率と同様に希釈し、その吸光度を background として差し引 いた。

生成したレゾルフィンの 560nm の吸光度をマイクロプレートリーダーで測定し、検量線を用いて定量した。



図 2.10 HRP を触媒とした Amplex Red®とH2O2の反応。[24]

2.10.2 亜硝酸イオンの定量

NO₂⁻の定量には、OxiselectTM Nitric Oxide (Nitrite/Nitrate) Assay Kit を用いた。この 試薬は試料中の Nitrate (NO₃⁻)を Nitrate Reductase (硝酸還元酵素)で Nitrite (NO₂⁻) に還元後, Griess 試薬で検出する方法である。OxiselectTM Nitric Oxide (Nitrite/Nitrate) Assay Kit には、sulfanilamide, 触媒となる N-(1-naphthyl)ethylene diamine 溶液および溶媒が含まれている。sulfanilamide のアミノ基が NO₂⁻によってア ゾ基に置換され、さらに N-(1-naphthyl)ethylene diamine が触媒となって 540nm に吸光 ピーク示すアゾ化合物が生成する(図 2.11)。540 nm の吸光度をマイクロプレートリーダ ーで測定して、NO₂⁻の定量を行った。なお、標準溶液を 8.75, 35, 140 µmol/L に希釈 して検量線を用いて定量した。試料は検量線の濃度範囲に入るように純水で希釈して 測定し、濃度算出後に希釈した倍率を考慮して示した。測定は 3 試料を同時に行った。 また、DMEM の吸収を考慮するために、プラズマを照射していない DMEM を試料の 希釈倍率と同様に希釈し、その吸光度を background として差し引いた。





アゾ化合物

図 2.11 Sulfanilamide と NO₂⁻の反応による定量。^[25]

2.11 電子スピン共鳴(Electron Spin Resonance, ESR)

PAM 中に生成する OH ラジカルを定量するために、ESR 測定を行った。

ESR は、試料中の不対電子を検出できることができる。不対電子を有する物質は常磁性と呼ばれ、スピンを有する。1 つの分子軌道に格納される2 つの電子はパウリの排他原理にしたがって、スピンが逆向きに配置される。電子スピンは磁場中では磁場に対して平行または反平行に配向する。ゼーマン効果によって、磁場中においては平行に配向したスピンは不安定化するが、反平行に配向したスピンは安定化する。2 つのスピンのエネルギー差は、磁場の強度に比例し、そのエネルギー差(ΔE)がマイクロ波のエネルギーと一致した時に、電子スピンはマイクロ波を吸収して、上準位に励起されるため、ESR シグナルが観測される。共鳴条件は次式で表される。

$$\Delta E = h\nu = g\mu_B H \tag{2.22}$$



図 2.12 DMPO とラジカルの反応によるスピンアダクトの構造。

ESR 測定には、標準 X バンド (9 GHz) 分光器である EMX plus (Bruker Biospin 社製) とマイクロ波共振器 (ER4119HS-W1, Bruker Biospin)を用いた。

3 mLの DMEM に対して、5 µLの DMPO を添加し、マイクロ波励起プラズマを所定時間照射した。照射後の試料 32 µL を石英ガラス管に入れて測定した。プラズマ照射直後から測定開始までの時間は 30 秒に固定した。

2.12 液体クロマトグラフィー質量分析法(LC-MS/MS)

LC-MS/MS は高速液体クロマトグラフ(HPLC)とタンデム型トリプル四重極質量分析 計(MS/MS)を組み合わせた分析法であり、試料を HPLC で分離した後 MS/MS 分析 を行う。HPLC は、液体の移動相をポンプなどによって加圧してカラムを透過させる際、 試料に含まれる物質が固定相と相互作用しながら移動相と共に移動するときの速度 の差を利用して分離する装置である(図 2.13)。



図 2.13 HPLC システム。^[26]

HPLC によって分離された試料をイオン化させる方法には一般的にエレクトロスプレ ーイオン化(ESI)法が用いられる。^[27] ESI 法では、HPLC による分離液をキャピラリー から噴出させる際、2000 V から 4000 V の高電圧を印加して帯電させる。帯電の影響 により液滴の溶媒は蒸発、帯電イオンの分裂を繰り返す(イオン蒸発)。最終的には液 滴から単一物質(分子)を抽出する。 イオン化されたイオンは質量分析部において、質量/電荷(m/z)別に識別される。トリ プル四重極(MS/MS)は2つの四重極質量分析計で電子衝突室を挟んで直列に連結 したものである(図 2.14)。1 つ目の MS 部(MS-1)では、イオンが分離され目的質量を 有するイオンを選択的に衝突室に導入する。衝突室内の電子によってイオンは開裂 する。開裂は化合物によって異なるため、分子構造から解離イオン化したフラグメント イオンの m/zを示す。2 つ目の MS 部(MS-2)では、電子衝突室で形成したフラグメント イオンを質量分離し、イオンを検出部に導入する。このように 2 段階の質量イオン選択 段階によって、極微量成分であっても、フラグメントパターンから物質を特定して検出 することが可能になる。



図 2.14 トリプル四重極型質量分析計の構成。 *ESI法:エレクトロスプレーイオン化法 **APCI法:大気圧化学イオン化法

2.13 核磁気共鳴(Nuclear Magnetic Resonance, NMR)

核磁気共鳴(NMR)は原子核のスピン状態に関係した現象であり、有機分子に含ま れる水素や炭素原子の結合状態に関する情報を与えるので、分子構造の解析に欠く ことのできない手段となっている。^[28]磁場のもとでは、原子核スピンのエネルギー準 位が分裂し、その大きさが個々の原子の結合や電子状態に依存しており、また原子核 の間に相互作用があるので、それらを観測し解析する。

原子核は固有の核スピン量子数を有しており、その値がゼロではない核は核スピン を持つ。磁場中に核スピンが置かれると、ゼーマン効果によってスピン状態エネルギ ー準位は分裂し、そのエネルギー差を検出することによって、核スピンの状態を得るこ とができる。核スピンをもつ代表的な元素は、¹H, ¹³C, ¹⁴N, ¹⁹F, ³¹P であり、これらは NMR の測定対象である。^[28]

磁場のないところでは核スピンの向きはランダムであるが、磁場をかけるとその磁場と 同じ向きの安定な状態(α スピン)と逆向きの不安定な状態(β スピン)に分かれる。 α ス ピンと β スピンのエネルギー差 Δ E は印加した磁場(外部磁場)の強度 B₀に比例し、式 (2.23)で与えられる。

$$\Delta E = h\nu = h(\gamma/2\pi)B_0 \tag{2.23}$$

h はプランク定数、γは磁気回転比と呼ばれ原子核に固有の値である。¹H の 磁気回転比は $\gamma = 2.675 \times 10^8 \text{ T}^{-1}$ である。2 つのスピン状態のエネルギー差 ΔE はラジオ波 (マイクロ波)のエネルギー(周波数 v)に相当し、ラジオ波を吸収するとαスピン状態の核の一部が反転してβスピン状態になる。励起された核は同じ周波数のラジオ波を放

射してαスピン状態に戻る。この状態を核磁気共鳴と呼び、NMR 装置では放射される ラジオ波の時間波形を検知し、フーリエ変換して NMR スペクトルを得る。^[28]

本研究では¹H-NMRを用いた。¹Hはほとんどの有機化合物に含まれ、核スピンを持つ同位体¹Hの天然存在度がほぼ 100%であることから測定感度が高いので、細胞培養液に含まれる有機化合物の結合状態を解析する方法として適していると言える。^[28]

¹H-NMR のシグナル面積は、分子に含まれる水素原子の数に比例することから、シ グナルを与えた H の相対的な数に対応する。^[28]本研究では、プラズマ照射前の DMEM とマイクロ波励起プラズマを照射した PAM の面積値を比較することによって、 マイクロ波励起プラズマの照射によって変化した H を含む化学結合の量を評価した。

参考文献

- [1] 日本学術振興会プラズマ材料化学第 153 員会編、大気圧プラズマ 基礎と応用 オーム社、2009。
- [2] E. E. Kunhardt, IEEE Trans. Plasma Sci., 2000, 28, 189.
- [3] F. Tochikubo, T. Chiba and T. Watanabe, Jpn. J. Appl. Phys., 1999, 38, 5244.
- [4] S. Kanazawa, M. Kogoma, T. Moriwaki and S. Okazaki, J. Phys. D : Appl. Phys., 1988, 21, 838.
- [5] R. Bartnikas, J. Phys. D : Appl. Phys., 1968, 1, 659.
- [6] K. Takaki, D. Kitamuraand T. Fujiwara, J. Phys. D : Appl. Phys., 2000, 33, 1369.
- [7] K. kabouzi, M. D. Calzada, M. Moison, K. C. Tran and C. Trassy, *J. Appl. Phys.*, 2002, 91, 1008.
- [8] H. Inui, K. Takeda, H. Kondo, K. Ishikawa, M. Sekine, H. Kano, N. Yoshida and M. Hori, *Appl. Phys. Express*, **2010**, 3, 126101.
- [9] M. Iwasaki, H. Inui, Y. Matsudaira, H. Kano, N. Yoshida, M. Ito and M. Hori, *Appl. Phys. Lett.*, 2008, 92, 081503.
- [10] Y. Iwata, H. Sakamoto, H. Inui and M. Hori, J. Surf. Finish. Soc. Jpn., 2011, 62, 311.
- [11] F. Jia, N. Sumi, K. Ishikawa, H. Kano, H. Inui, J. Kularatne, K. Takada,
 H. Kondo, M. Sekine, A. Kono and M. Hori, *Appl. Phys. Express.*, 2011, 4, 026101.
- [12] J.M. Luque, M. D. Calzada, and M. Saez, J. Phys. B, 2003, 36, 1573.
- [13] C. Yubero, M. D. Calzada , and M.C. Garcia, J. Phys. Soc. Jpn., 2005, 74, 2249.
- [14] Q. Wang, I. Koleva, V.M. Donnelly, and D.J. Economou, J. Phys. D, 2005, 38,

1690.

- [15] A. Ionascut-Nedelcescu1, C. Carlone, U. Kogelschatz, D.V. Gravelle, and M.I. Boulos, J. Appl. Phys., 2008, 103, 063305.
- [16] C.O. Laux, T.G. Spence, C.H. Kruger, and R. N. Zare, *Plasma Sources Sci. Technol.* 2003, 12, 125.
- [17] 後藤俊夫, 森正和 量子エレクトロニクス (昭晃堂, 1998) pp.44-45。
- [18] A. Y. Nikiforov, C. Leys, M. A. Gonzalez and J. L. Walsh, *Plasma Sources Science and Technology*, 2015, 24, 34001.
- [19] H. R. Griem, Plasma Spectroscopy, (McGraw-Hill, New York) 1964.
- [20] H. Honl and F. London, Z. Physik, 1925, 33, 803.
- [21] 中川雄介 東京大学学位論文 2011。
- [22] S. Yonemori, R. Ono and T. Oda, Proceedings of Industry Applications Society Annual Meeting (IAS), 2012, IEEE.
- [23] CellTiter 96[®] 製品プロトコールファイル。
 - https://www.promega.jp/-/media/files/resources/protocols/technical-bulletins/0/ celltiter-96-aqueous-one-solution-cell-proliferation-assay-system-protocol.pdf? la=ja-jp.
- [24] http://www.vmi.pitt.edu/EPR-ROS/ROS_services.html.
- [25] http://www.funakoshi.co.jp/contents/63028.
- [26] https://web.nmsu.edu/~kburke/Instrumentation/Waters_HPLC_MS_TitlePg.html.
- [27] 望月直樹, *薬学雑誌*, 2011, 131, 1019。
- [28]https://pub.maruzen.co.jp/book_magazine/yuki_shohan/web/spectrum_kettei/4NM R.pdf.

マイクロ波励起プラズマの診断

この章では、マイクロ波励起プラズマの特性を把握するために、発光分光法による発 光種の同定、発光種の分布、電子密度、ガス回転温度の計測結果について記述する。 さらに、OHラジカル密度をレーザー誘起蛍光(LIF)法によって計測し、さらに OH ラジ カルによる LIF 強度分布について検討した結果を記述する。

3.1 背景

本章では、マイクロ波励起プラズマから気相中に生成する活性種を把握するために、 プラズマ計測を行った。マイクロ波励起プラズマの電子密度(=プラズマ密度)やガス回 転温度等の諸物性を把握し、公開されている他の大気圧プラズマ源と比較することで、 マイクロ波励起プラズマの特徴を得ることを目的に進めた。

3.2 発光分光法

3.2.1 実験方法

分光器には Andor 社製の Shamrock SR-500-B10 を用いた。回折格子の刻線数は 2400 lines/mm、ブレーズ波長は 300 nm である。紫外線撮影用 UV レンズ (UV-105mmF4.5, ニコン)を用いて測定領域に焦点を合わせ、iCCD センサー(iStar, DH334T-18U-03, Andor)で検出した。測定したい波長範囲が一度に取得できる回折 格子の分光波長範囲よりも広い場合は、回折格子を走査しながら計測し、その重なり (オーバーラップ)を10%とした。

測定箇所はマイクロ波励起プラズマの出射口から5 mm 下の位置とした。また、細胞 培養液へのプラズマ照射中の発光種を特定するために、プラズマの下に細胞培養液 を含むシャーレを置いた状態で測定した(図 3.1)。



図 3.1 発光分光測定の測定時の様子と測定箇所。

発光種の分布は、レンズと測定対象であるプラズマの間にバンドパスフィルターを設置して、所望の発光のみをiCCDカメラで検出し、2次元イメージを得た。使用したバンドパスフィルター(Andover Corporation 製)の特性について、表 3.1 に整理した。

発光種	中心波長 (nm)	半値全幅 (nm)	品番
•NO (A-X)	248	10	248FS10-50,
•OH (A-X)	310	10	310FS10-50,
Ar (4p-4s)	750.3	0.8	010FC14-50, (custom)
O (3p-3s)	844.6	1	010FC14-50, (custom)

表 3.1 バンドパスフィルターの中心波長と半値全幅。

3.2.2 発光種の同定

図 3.2 にマイクロ波励起プラズマの発光スペクトルを示す。放電条件は、Ar 流量 2 slm, 電源出力 50W である。測定箇所は、プラズマの出射口から 5 mm 下の位置に焦点をおき測定を行った。700 nm から 870 nm の波長域に現れるピークは、ほとんどが流したガスの Ar 原子の発光および大気から巻き込まれた酸素原子の発光に帰属された(図3.3)。Ar の原子発光は他の発光に比べて圧倒的に強度が高くマイクロ波励起プラズマの発光の大部分を占めることがわかった。



図 3.2 マイクロ波励起プラズマの発光スペクトル。



図 3.3 マイクロ波励起プラズマの発光スペクトル(690 nm から 900 nm)。

図 3.4 に 180 nm から 280 nm の範囲の発光スペクトルを示す。非常に弱い NO-γ (A²∑⁺-X²Π)の発光ピークが観測された。それぞれのピークは 226.9 nm は振動準位ν' = 0 からv''= 0 (以下(0,0)と示す。),237.0 nm は (0,1),247.9 nm は (0,2),259.6 nm は (0,3)の発光に帰属される。図 3.5 に 280 nm から 390 nm の範囲の発光スペク トルを示す。309.4 nm に観測されたピークは OH ラジカルの(A²∑⁺-X²Π)間の発光 に帰属される。NO- γ に比べると強い発光を示した。さらに、強いN₂の2nd positive system ($C^{3}\Pi$ - $B^{3}\Pi$)の発光が 330 nm から 380 nm 付近に観測された。各発光ピークは、 337.1 nm は (0,0), 353.7 nm は (1,2), 357.7 nm は (0,1), 375.5 nm は (1,3), 380.5 nm は(0,2)の遷移に帰属される。^[1]



図 3.4 マイクロ波励起プラズマの発光スペクトル(180 nm から 280 nm)。



図 3.5 マイクロ波励起プラズマの発光スペクトル(280 nm から 390 nm)。

図 3.6 にバンドパスフィルターを用いた各発光種の発光分布を示す。図 3.6(a)に示し たフィルターなしの条件で得た発光分布は、ほとんどの発光はプラズマ出射口から 6 mmの範囲に存在しており、プラズマ先端に向けて徐々に弱くなっていく様子が確認さ れた。つまり、マイクロ波励起プラズマの発光種は出口から 6 mm までの範囲で見られ る。O 原子、Ar 原子の発光は非常に強く、プラズマ領域の中央に分布している。 O原子は液中の活性種の生成に寄与していることが知られている。^[2-6] O 原子とH₂O が反応し、H₂O₂を生成することは良く知られている。^[7,8] Ar 原子も同様に他の粒子と衝 突して活性種を生成することができる。

OH ラジカルの発光はプラズマ出射口から約 6 mm の領域に位置している。また、Ar や O 原子の発光分布がプラズマ領域の中心に狭く分布しているのに対し、OH ラジカ ルは、分布に拡がりが見られた。これは、大気中成分との反応による OH ラジカルの生 成が寄与していることを示唆している。OH ラジカルは、大気中の水分や酸素から生成 すると考えられる。OH ラジカルは液中に H₂O₂ を生成する主な活性酸素種であり、気 相中で 2OH・→H₂O₂ という反応が進行しうる。生成した H₂O₂ が液体に溶解する。

NO-γの発光ピークは非常に弱く、プラズマ領域の周囲に拡散している。NO の生成 過程は、

$$O\left({}^{3}P\right) + N_{2}^{*}\left({}^{1}\Sigma_{g}\right) \to NO + N \tag{3.1}$$

$$N + O_2 \to NO + O \tag{3.2}$$

という Zeldovich 反応が説明されている。^[9]上記の式によると、O 原子が大気中の 窒素と反応して NO を生成する。


図 3.6 各発光種の発光分布。

3.2.3 マイクロ波励起プラズマの電子密度

観察された H_βの発光スペクトル(486.13 nm)と、2.5.2 章において示したように各種スペクトル拡がりを考慮して計算したスペクトルのフィッティング結果を図 3.7 に示す。ローレンツ関数のうちシュタルク拡がりに起因するスペクトルの半値全幅は 0.1588 nm であり、電子密度は 7×10¹⁴ cm⁻³ と見積もられた。



図 3.7 マイクロ波励起プラズマの H_B発光スペクトル。

マイクロ波励起プラズマの電子密度は、2.3 章で示した名古屋大学の堀研究室で開 発された 2×10¹⁶ cm^{-3[10]}と高密度の 60 Hz 非平衡大気圧プラズマの 1/30 であった。 He ガスによる 60 Hz 大気圧プラズマの電子密度は 1.2×10¹⁶ cm⁻³、^[11] マイクロ波誘導 プラズマは、4.6×10¹⁴ cm⁻³、^[12] Ar の RF プラズマジェットは 1.34×10¹⁴ cm⁻³と報告され ている。^[13] 3.2.4 マイクロ波励起プラズマのガス回転温度

図 3.8 に N₂の 2nd positive system ($C^{3}\Pi$ - $B^{3}\Pi$)の発光スペクトルと、2.6 章に記述した 方法によってフィッティングしたスペクトルを示す。プラズマ出射口から 5 mm 下の発光 が強い箇所におけるガス回転温度は、1600 K ± 30 K と概算された。

岩崎らが報告している 60 Hz 大気圧プラズマのガス回転温度は 1850 K から 2150 K であり、^[10] マイクロ波励起プラズマとほぼ同じガス温度を示している。また、マイクロ波誘導プラズマは、386 Kと報告されている。^[12] ガス回転温度は 1600 Kと高いが、培養 液にマイクロ波励起プラズマを照射した前後の培養液の液温を温度計で測定したとこ ろ照射前は 303 K であり、照射後は 313 K であった。プラズマ照射による培養液の蒸発量は 0.044 g であり照射前の DMEM の質量の 1.5%程度の減少であった。1600 K と いうガス回転温度は本研究で用いたマイクロ波励起プラズマ領域において最も発光の 強いプラズマ出射口から 5 mm 下の位置で測定したガス回転温度である。照射後の培養液の蒸発量を考慮すると、ガス回転温度を計測した発光部では解離の余剰エネル ギーの影響で十分緩和されていないこと、また培養液面に最も近いプラズマ先端では ガス流によって急激に冷却されていることが、ガス回転温度が高く見積もられた要因と して考えられる。

69



図 3.8 マイクロ波励起プラズマの N₂ 2nd positive system (C³Π-B³Π)の 発光スペクトル。

3.3 レーザー誘起蛍光法 (Laser Induced Fluorescence, LIF)

3.3.1 実験方法

図 3.9 に実験系の概略を示す。励起光には光パラメトリック発振(Optical Parametric Oscillation, OPO)レーザーを用いた。OPO レーザーは非線形光学効果を利用した広 域波長可変レーザーで、第二高調波発生(second harmonics generation, SHG)と組み 合わせることで 225 nm~1.8 µm のレーザー光を生成することができる。^[14] 282 nm に 設定した OPO レーザーを直径 2 mm 程度に絞り、マイクロ波励起プラズマの測定箇所 を 通 過 す るように 調 整 す る。一方で 紫 外 線 撮 影 用 レンズ (Nikon Rayfact, UV-105mmF4.5)で測定箇所に焦点を合わせ、Andor 社製の分光器で分光して蛍光ス ペクトルを得た。分光器は外部トリガを用い、OPO レーザーのパルスタイミング(約 10 Hz)に合わせることで、282nm のレーザー光で励起して緩和する蛍光のみを分光器に 取り込むことが可能となる。タイミングは Delay Generator (DG535, Stanford Research Systems)を使用し、Photo Detector で取り込んだレーザーのパルス波形をオシロスコー プで確認しながら、Delay 時間を設定した。

また、励起レーザーをシリンドリカルレンズでシート状にすることでマイクロ波励起プ ラズマ領域全体の OH ラジカルを測定することができる(図 3.10)。このときの LIF シグ ナルをバンドパスフィルター(中心波長 310 nm, FWHM 10 nm, 310FS14-50, Andover corp.)を介して iCCD に取り込むことによって、OH ラジカルの LIF 発光分布を取得し た。

図 3.10 に示すように 10 mm 角の石英ガラスセルに純水を入れ、マイクロ波励起プラ ズマ出射口と液面の距離によって OH ラジカル密度の分布がどのように変化するかを 確認した。マイクロ波励起プラズマ源は2 slmのArを流通させながら放電するため、そ のガス圧によって、液表面は凹形状となる。本計測では、マイクロ波励起プラズマによ って凹形状を形成している領域のOHラジカル分布を取得した。また、培養液(DMEM) を用いた場合、凹形状の領域では培養液に含まれるフェノールレッドによって励起光 が吸収されてしまい OH ラジカルが励起されないため、本計測では純水を用いた。



図 3.9 LIF 計測に使用した実験系の概略。



図 3.10 マイクロ波励起プラズマの OH ラジカル密度分布取得時の様子。

3.3.2 OH ラジカルの絶対密度

図 3.11 に得られた LIF スペクトルを示す。 $A^2\Sigma$ (υ '=0)→ $X^2\Pi$ (υ "=0)の緩和蛍光を示す 309 nm のピークと、 $A^2\Sigma$ (υ '=1)→ $X^2\Pi$ (υ "=1)の緩和蛍光を示す 315 nm のピークが観 測された。



図 3.11 マイクロ波励起プラズマの LIF スペクトル。

図 3.12 に Delay time を 20 nsec から 600 nsec に掃引したときの各ピーク強度の変化 を示す。LIF のピーク強度は、(b) プラズマ出射口から 5 mm 下の位置で最大となり、 発光分光法による発光種の分布の結果と一致している。Delay time 掃引による 315 nm のピーク強度の変化が Rayleigh 散乱のピーク強度と同じ傾向であるのに対し、309 nmのピークは、Rayleigh 散乱のピークよりも遅れて最大のピーク強度となった。これは、 OH ラジカルのエネルギー準位における振動緩和 (Vibrational Energy Transfer, VET) の時間に対応していると考えられる。また、309 nm のピークは大気中でクエンチングの 影響を受けて緩やかに減衰する様子が観測された。図 3.13 に(b)プラズマ出射口から 5 mm 下の位置における Decay 曲線を示す。図中の Γ_0 は $A^2\Sigma(v'=0) \rightarrow X^2\Pi(v''=0)$ の遷 移 (309 nm のピーク)及び Γ_1 は $A^2\Sigma(v'=1) \rightarrow X^2\Pi(v''=1)$ の遷移 (315 nm のピーク)の減 衰係数である。2.7 節で示したように、 Γ_0 = A_0 +Q であり、 A_0 は十分小さく無視できること から、 $Q_V = \Gamma_1 - (A_1+Q+BI)$ より Q_V を算出し、この Γ_0 、 Q_V および、 Γ_1 を式(2.21)に代入し て算出した OH ラジカルの絶対密度は、プラズマ出射口から 5 mm 下の位置において、 1.9×10^{14} cm⁻³と算出された。



図 3.12 Delay time を 20 nsec から 600 nsec に掃引したときの Decay 曲線。

(a)プラズマ出射口から3mm下の位置。
(b)プラズマ出射口から5mm下の位置。
(c)プラズマ出射口から7mm下の位置。



図 3.13 Decay 曲線より算出した減衰係数。

3.3.3 LIF 法による OH ラジカルの LIF 強度分布

水は電子と式(3.1)のような反応式によって OH ラジカルを生成するため、水の存在 量は OH ラジカル生成量と深く関わりがあると考えられる。^[15]

$$H_2 0 + e \to \cdot 0H + \cdot H \tag{3.1}$$

本実験では、電子と液体が相互作用していることを確認するために、マイクロ波励起 プラズマ源の下方に液体を設置し、マイクロ波励起プラズマと液面の距離と OH ラジカ ルの LIF 強度分布の関係について検討した。

発光分布を測定する場合と同様にレンズとマイクロ波励起プラズマの間にバンドパスフィルターを設け、OH ラジカルの LIF 強度分布を取得した。

図 3.14 に OH ラジカルの LIF 強度分布を示す。(b)と(c)を比較すると、最も強い蛍光 を示している箇所は同じ位置であり、石英セルおよび水が存在していても LIF 強度を 比較できると判断した。液面とプラズマが近い位置にある(c)の方が、LIF 強度が強いこ とから、液面から蒸発する水も OH ラジカル源となることが示唆される。



図 3.14 プラズマ出射口と液面の距離を変化させたときの OH ラジカル LIF 強度分布。

(a) 7 mm (b) 6 mm (c) 5 mm

OHラジカルの生成と水の関係は以下のように考えられる。気相において、プラズマ 源から生成した電子によって水(H₂O)は、・OHと・Hに解離する。^[15] さらに、・OHとO 原子によって・HO₂が生成すると、は・Hや・Oと反応し、・OHを生成することも考えられ る。このような連鎖反応と、マイクロ波励起プラズマの連続放電によって、OH ラジカル の高効率生成が期待される。生成した・OH は気相で H₂O₂の生成に寄与し、さらに培 養液成分を酸化させていると考えられる。第5章にて、マイクロ波励起プラズマを照射 して作製した PAM 中の OH ラジカル濃度、H₂O₂濃度を定量して、マイクロ波励起プラ ズマの特性を検討していく。

3.4 結論

本章では、マイクロ波励起プラズマの計測を行った。マイクロ波励起プラズマの発光 種は、NO、OH ラジカル、N2、O原子、Arであり、特にAr原子、O原子の発光が支配 的であった。マイクロ波励起プラズマでは、プラズマ出射口から6mm下までの領域で の発光が強くほとんどの発光種が存在している。これらの発光種は60Hz大気圧プラズ マと発光種は同一であるが、特にNOラジカルの発光強度がマイクロ波励起プラズマ の方が小さかった。マイクロ波励起プラズマの電子密度は7×10¹⁴ cm⁻³とガス回転温度 は 1600 K±30 K であった。60Hz 大気圧プラズマ(2×10¹⁶ cm⁻³)と比較すると、電子密 度は 1/30 であるが他のプラズマ源とは同等の値を示した。ガス回転温度は高く見積も られた可能性はあるが、60Hz 大気圧プラズマとほぼ同等という結果が得られた。一方、 LIF 計測から、OH ラジカル密度は 1.9×10¹⁴ cm⁻³ であり、60Hz 大気圧プラズマとほぼ 同桁の OH ラジカル密度であることがわかった。LIF 強度分布から水との距離が近いほ ど OH ラジカルの LIF シグナルが大きくなる傾向が見られ、OH ラジカルは大気中の水 蒸気、酸素の他に細胞培養液のら蒸発する水分からも生成することが示唆された。 60Hz 大気圧プラズマでも細胞培養液の設置距離によって OH ラジカル密度が変化す ることがわかっており、両プラズマ源間の相違はない。マイクロ波励起プラズマと 60Hz 大気圧プラズマの相違点としては、電子密度が低いことと NO ラジカルの発光強度比 が小さいことが挙げられる。60Hz 大気圧プラズマはパルス放電であるのに対し、マイク ロ波励起プラズマは連続的な放電であるため、細胞培養液への単位時間あたりの電 子の供給量が多くなることが予想される。さらに、OH ラジカルの生成反応には電子が 寄与しているため、細胞培養液中の OH ラジカルの生成量も多くなる。マイクロ波励起 プラズマの特長を理解するために、細胞培養液中の OH ラジカル生成速度や癌細胞 の殺傷効果について、次章以降で述べる。

参考文献

- H. Uchiyama, Q-L. Zhao, M. A. Hassan, G. Andocs, N. Nojima, K. Takeda, K. Ishikawa, M. Hori and T. Kondo, *PLoS ONE* 2015, 10, e0136956.
- [2] F. Jia, K. Ishikawa, K. Takeda, H. Kano, J. Kularatne, H. Kondo, M. Sekine and M. Hori, *Plasma Source Sci Technol* 2014, 23, 025004.
- [3] K. Takeda, M. Kato, F. Jia, K. Ishikawa, H. Kano, M. Sekine and M. Hori, *J. Phys. D: Appl. Phys.* 2013, 46, 464006.
- [4] K. Takada, T. Kumakura, K. Ishikawa, H. Tanaka, M. Sekine and M. Hori, *Applied Phys Express* 2017, 10, 036201.
- [5] K. Takeda, K. Ishikawa, H. Tanaka, M. Sekine and M. Hori, J. Phys. D: Appl. Phys. 2017, 50, 195202.
- [6] S. Bekeschus, K. Wende, M. M. Hefny, K. Rodder, H. Jablonowski, A. Schmidt, T. von Woedtke, K-D. Weltmann, and J. Bebedikt, *Sci. Rep.* 2017, 7, 2791.
- [7] J. R. Bolton and S. R. Cater, Aquatic and surface photochemistry, Boca Raton, FL, 1994, 467.
- [8] H. Jablonowski, M. A. C. Hansch, M. Dunnbier, K. Wende, M. U. Hammer, K-D.Weltmann, S. Reuter and T. von Woedtke, *Biointerphases* 2015, 10, 029506.
- [9] A. Fridman, *Plasma Chemistry* 2008 (Cambridge University Press, New York, USA)
- [10] M. Iwasaki, H. Inui, Y. Matsudaira, H. Kano, N. Yoshida, M. Ito and M. Hori, *Applied Physics Letters*, 2008, 92, 081503.
- [11] C. T. Liu, T. Kumakura, K. Ishikawa, H. Hashizume, K. Takeda, M. Ito, M. Hori, and J. S. Wu, *Plasma Sources Science and Technology*, **2016**, 25, 65005.
- [12] A. F. H. van Gessel, E. A. D. Carbone, P. J. Bruggeman and J. J. A. M. van der

Mullen, Plasma Sources Science and Technology, 2012, 21, 015003.

- [13] A. F. H. van Gessel, R. Brandenburg and P. J. Bruggeman, *Applied Physics Letters* 2013, 103, 064103.
- [14] 中川雄介 東京大学学位論文 2011。
- [15] P-M. Girard, A. Arbabian, F. Michel, G. Bayvukke, V. Puech, M. Dutreix and J. S. Sousa, *Sci Rep* 2016, 6, 29098.

第4章

マイクロ波励起プラズマを照射した培養液の細胞殺傷効果

4.1 背景

癌治療への医療応用には、大気圧プラズマの直接照射よりも間接照射の方が有利 である。それは、癌は体内の臓器に発生する場合がほとんどであり、開腹手術が必要 になるからである。さらに、腫瘍が臓器の裏側などに存在している場合には、大気圧プ ラズマ源を照射することが難しくなってしまう。一方で、液体を用いた間接照射では、 上記の直接照射の問題点を回避することができるため、非常に有効である。

60Hz 大気圧プラズマの間接照射つまり 60Hz 大気圧プラズマを照射した培養液 (Plasma-activated medium, PAM)の癌細胞選択的抗腫瘍効果は既に報告されている。 ^[1] しかし、本論文第 3 章でプラズマ計測を行ったマイクロ波励起プラズマを照射して 作製した PAM による癌細胞、および正常細胞の生存率の評価は報告されておらず、 興味深い。

マイクロ波励起プラズマは、電子密度が 7×10¹⁴ cm⁻³と 60Hz 大気圧プラズマ(2× 10¹⁶ cm⁻³)と比較すると電子密度は 1/30 である。しかし、マイクロ波励起プラズマは連続放電で駆動できるため、他のパルス放電プラズマと比べて、全体として密度は高くなることが考えられる。したがって、連続放電によってパルス放電の大気圧プラズマ以上の電子や OH ラジカルが細胞培養液に供給される。

また、マイクロ波励起プラズマによって生成する OH ラジカルの量は細胞培養液とマ イクロ波励起プラズマの照射距離によって異なることが本論文第3章で示されており、 細胞培養液中に生成する活性酸素種の量も照射距離に依存し、癌細胞の生存率に も影響を与えると考えられる。

本章では、マイクロ波励起プラズマの照射距離を変更して PAM を作製し、癌細胞の 生存率を比較することで、マイクロ波励起プラズマから生成する OH ラジカルの生成量 の影響を検討した。さらにマイクロ波励起プラズマの特長である連続放電が癌細胞の 生存率に与えている影響を評価するために、パルス放電である 60Hz 大気圧プラズマ と同じ照射時間で癌細胞生存率の比較を行った。また、選択的な抗腫瘍効果を確認 するために同条件で作製した PAM を用いて正常細胞の生存率も評価した。

4.2 マイクロ波励起プラズマで作製したプラズマ活性培養液(PAM)によ

る HeLa 細胞の生存率評価

4.2.1 マイクロ波励起プラズマ照射距離の HeLa 細胞生存率への影響

前章のマイクロ波励起プラズマのプラズマ計測の結果、マイクロ波励起プラズマのプ ラズマ領域のうち、出射口から6 mm の範囲において強く発光しており、発光種が多く 分布していることを明らかにした。さらに、OH ラジカルの密度もこの範囲において高密 度であった。OH ラジカルは代表的な活性酸素窒素種である H₂O₂ や NO₂⁻の生成に寄 与していると考えられるため、癌細胞の生存率に影響を与えていることが予想される。 そこで、照射距離による HeLa 細胞の生存率への影響を検討した。 図 4.1 にマイクロ波励起プラズマの照射距離を 5 mm, 20 mm としたときの HeLa 細胞の生存率を示す。96 ウェルの 1 ウェルあたりの HeLa 細胞の細胞播種は 5,000 個/ウェルとした。また、マイクロ波励起プラズマの照射時間は 30 秒とした。

マイクロ波励起プラズマを照射して作製した PAM (希釈前、照射距離: 5 mm)を作用 させることで、癌細胞の生存率がコントロールと比較して 1%に低下していることから、 マイクロ波励起プラズマを照射して作製した PAM で培養することによって、癌細胞の 生存率を低下させることが明らかになった。さらに、希釈前の PAM で比較すると、照射 距離 5 mm で作製した PAM の方が HeLa 細胞の殺傷能力が高く、照射距離と活性酸 素窒素種の生成量には関係があり、照射距離が近いほど多くの活性酸素窒素種が PAM 中に生成していることが示唆された。マイクロ波励起プラズマの発光種は出射口 から 6 mm の範囲において多く生成しており、発光種により生成した活性酸素窒素種 が細胞生存率に影響を与えている。発光種から生成する活性酸素窒素種については 次章以降で詳細に議論する。

PAM を希釈していくと、活性酸素窒素種の濃度が薄くなっていくため、徐々に細胞 生存率が向上していく。PAMを256倍まで希釈しても照射距離5mmで照射して作製 した PAM は約45%の HeLa 細胞を死滅させており、マイクロ波励起プラズマ源は、報 告されている他の大気圧プラズマ源で作製した PAMよりも HeLa 細胞の生存率を低下 させる活性酸素窒素種を多く含む可能性が示唆された。

84



図 4.1 マイクロ波励起プラズマの照射距離を 5 mm, 20 mm で

作製した PAM による HeLa 細胞生存率。

4.2.2 マイクロ波励起プラズマと 60Hz 大気圧プラズマで作製した PAM による HeLa 細胞生存率の比較

図 4.2 にマイクロ波励起プラズマと 60Hz 大気圧プラズマで作製した PAM によって HeLa 細胞を培養し、その 24 時間後の生存率を示す。照射時間は各プラズマ源にお いて 30 秒、60 秒、120 秒とした。照射距離はマイクロ波励起プラズマ、60Hz 大気圧プ ラズマともに 5 mm とした。また、HeLa 細胞の播種数は 5,000 個/ウェルとした。



照射時間

図 4.2 マイクロ波励起プラズマと60Hz 大気圧プラズマで作製した PAM による HeLa 細胞生存率。

照射時間を長くすることで、癌細胞の生存率は徐々に減少したことから、プラズマの 照射によって DMEM 内に癌細胞を死滅させる活性酸素窒素種が増加していくことが 示唆される。マイクロ波励起プラズマを 120 秒照射すると、HeLa 細胞の生存率は 5% に減少するのに対し、60Hz 大気圧プラズマを 120 秒照射して作製した PAM では HeLa 細胞の生存率は 43%であり同じ照射時間において、マイクロ波励起プラズマの 方が HeLa 細胞の殺傷能力が高い。60Hz 大気圧プラズマは電子密度が 2×10¹⁶ cm⁻³ の高密度プラズマ源^[2]だが、癌細胞の殺傷能力という観点では、マイクロ波励起プラ ズマの方が高い殺傷能力を示した。

60Hz 大気圧プラズマ源は約 8 msec 周期のパルス放電プラズマであることが報告さ れている。^[3] さらに、60Hz 大気圧プラズマはリモートであるので、電子の供給量は少 ない。一方で、マイクロ波励起プラズマは連続放電であるため、全体の電子密度は高 く、単位時間あたりに供給される電子は多いことが考えられる。例えば水は電子によっ てH₂O+e → ·OH+ ·Hのような解離反応が起こり活性酸素種であるOHラジカルを 生成し、·HもO原子などと反応しやすいラジカルである。マイクロ波励起プラズマ照射 による活性酸素窒素種の生成については、次章以降で詳細に述べる。

4.3 マイクロ波励起プラズマで作製した PAM による正常細胞の

生存率への影響

マイクロ波励起プラズマを照射して作製した PAM は癌細胞(HeLa 細胞)の生存率を 60Hz 大気圧プラズマよりも短時間で低下させることがわかったが、癌治療法としての 応用を考える場合、正常細胞への影響を考慮しなければならない。正常細胞として MCF10A 細胞を用いて PAM を作用させたときの生存率を評価した。

図 4.3 に個別に培養した MCF10A 細胞および HeLa 細胞に対して PAM を作用させ た後の細胞生存率を示す。MCF10A 細胞では、すべての PAM を作用させた場合に おける生存率は 85%以上を維持していた。一方で、HeLa 細胞では、希釈倍率 2 倍ま では生存している HeLa 細胞がほとんどなく、4 倍で 27%となり、更なる希釈によって 徐々に生存率が増加した。MCF10A 細胞と HeLa 細胞の生存率の差が最も大きくなる 希釈倍率は、2 倍のときであり、MCF10A 細胞 91%, HeLa 細胞 3%、選択比は約 31 倍であった。以上のことから、マイクロ波励起プラズマ製 PAM が癌細胞を選択的に殺 傷する能力を有していることがわかった。



MCF10A 細胞および HeLa 細胞の生存率。

このような選択的な抗腫瘍効果は、癌細胞および正常細胞において活性種から受ける影響の感受性の違いによって現れていると考えられている。癌細胞の活性種による影響は癌細胞の代謝^[4]や細胞内のシグナル伝達ネットワーク^[5]によって引き起こされている可能性があるが、臓器によって、代謝やシグナル伝達経路はさまざまであり、分子生物学的見地からのさらなる研究が期待される。

4.4 結論

マイクロ波励起プラズマを細胞培養液に照射して作製した PAM で HeLa 細胞を培養 することによって、HeLa 細胞の生存率を減少させる効果があることがわかった。HeLa 細胞の生存率は、マイクロ波励起プラズマの照射距離が近いほど低下していることか ら、HeLa 細胞の生存率を低下させる原因となる成分はマイクロ波励起プラズマの照射 距離が近いほど DMEM 内に生成することがわかった。HeLa 細胞の生存率を低下させ る成分は、OH ラジカルなどの活性酸素窒素種が候補として挙げられる。また、マイクロ 波励起プラズマは、60Hz 大気圧プラズマよりも電子密度が小さいにも関わらず、60Hz 大気圧プラズマよりも短時間で HeLa 細胞の生存率を低下させる PAM を作製できると いう大きな利点を示すことを明らかにした。

マイクロ波励起プラズマを照射して作製した PAM で正常細胞である MCF10A 細胞 を培養しても、MCF10A 細胞の生存率はあまり影響を受けず、HeLa 細胞が 3%の生存 率しか示さない PAM で培養しても MCF10A 細胞の生存率は 91%であり、マイクロ波 励起プラズマによって癌細胞のみを殺傷する効果が得られることが示唆された。

参考文献

- H. Tanaka, M. Mizuno, K. Ishikawa, K. Nakamura, H. Kajiyama, H. Kano, F. Kikkawa and M. Hori, *Plasma Medicine*, **2011**, 1, 265.
- [2] M. Iwasaki, H. Inui, Y. Matsudaira, H. Kano, N. Yoshida, M. Ito and M. Hori, *Applied Physics Letters*, 2008, 92 081503.
- [3] K. Takeda, K. Ishikawa, H. Tanaka, M. Sekine, and M. Hori, *The 60th JSAP Spring Meeting*. 2016, 29p-B9-13.
- [4] N. Kurake, Doctoral thesis of Nagoya Univ.,2017.
- [5] H. Tanaka, M. Mizuno, K. Ishikawa, K. Nakamura, H. Kajiyama, H. Kano,F. Kikkawa and M. Hori, *Plasma Medicine*. 2011, 1, 265.

第5章

マイクロ波励起プラズマを照射した

培養液中の活性種の定量

5.1 背景

大気圧非平衡プラズマの照射によって、活性酸素窒素種 (RONS) が照射した溶液 内に生成することが知られている。^[1] RONS としては PAM 中で長寿命である H_2O_2 と NO_2^- が挙げられる。また、 H_2O_2 は細胞死を誘導することが知られている。^[2-4] また、 NO_2^- もバクテリアを死滅させる活性窒素種であることが報告されている。^[5,6] これらの H_2O_2 と NO_2^- による細胞死または殺菌の効果のメカニズムについては、分子生物学的 な反応による研究が報告されている。^[6,7] したがって、 H_2O_2 と NO_2^- の生成量は、癌治 療を指向したプラズマ源の特性を評価する上で重要な因子である。

倉家らは、パルス放電である 60Hz 大気圧プラズマの照射による DMEM 中に生成した H_2O_2 を AmplexRed 試薬、NO₂⁻を、Oxiselect 試薬を用いて定量し、 H_2O_2 、NO₂⁻の生成速度はそれぞれ 0.35 μ M/s, 10.5 μ M/s であることを報告している。^[8] さらに、60 Hz 大気圧プラズマの照射によって PAM 中に生成した量の H_2O_2 と NO₂⁻を添加して、U251SP 細胞(ヒトグリオーマ細胞)の生存率を評価している。^[8] NO₂⁻のみを添加してもU251SP 細胞の細胞殺傷効果は見られなかったが、 H_2O_2 は細胞生存率の低下を引き起こすことがわかった。さらに興味深いことに、 H_2O_2 とNO₂⁻を両方添加すると、 H_2O_2 単

独の細胞生存率の低下をさらに促進しており、H₂O₂ と NO₂-による相乗効果を説明している。^[8]

以上から、 $H_2O_2 \ge NO_2^-$ の生成量は癌細胞と正常細胞の選択的抗腫瘍効果を担う主 な活性酸素窒素種である。本章では、マイクロ波励起プラズマ照射による PAM 中の OH ラジカル、 $H_2O_2 \ge NO_2^-$ の生成について評価した結果を示す。

5.2 ESR スピントラップ法による OH ラジカル生成量

プラズマ照射によるH₂O₂とNO₂⁻は、OH ラジカルとの反応によって生成していると考 えられる。OH ラジカルはプラズマの紫外線および深紫外線による水の光解離によって 生成し、H₂O₂の生成に寄与する。H₂O₂の生成反応としては主に(5.1)に示す反応式が 挙げられる。

$$\cdot OH + \cdot OH \to H_2 O_2 \tag{5.1}$$

一方で、HNO2の生成にも OH ラジカルが寄与しており、生成反応としては(5.2)が考えられる。

$$\cdot NO + \cdot OH \to HNO_2 \tag{5.2}$$

気相中におけるマイクロ波励起プラズマ領域には OH ラジカルが生成していることを 発光分光測定やレーザー誘起蛍光法を用いて明らかにした。しかし、マイクロ波励起 プラズマの照射によって液中に生成する H₂O₂ と NO₂⁻の生成量について考察するに は、液中での OH ラジカルについて検討する必要がある。液中での OH ラジカルの寿 命は短いが、上記の反応式のように液中で長寿命の活性種の生成に用いられること から、マイクロ波励起プラズマの照射によって液中に生成する OH ラジカルの生成量 はマイクロ波励起プラズマの高い癌細胞殺傷能力を考察する上で重要である。そこで、 ESR スピントラップ法を用いて、マイクロ波励起プラズマと 60 Hz 大気圧プラズマの照 射による DMPO-OH の生成量について検討した。

図 5.1 にマイクロ波励起プラズマを照射した PAM 中の DMPO スピンアダクトの ESR スペクトルを示す。DMPO-OH(●)、非常に弱い DMPO-H(■)のピークが観測された。 ・OH、・H は、水の解離によって生成したものであると考えられる。MgF2 板を置いてラ ジカルの影響を除外したときの DMPO-OH と DMPO-H の生成量は、MgF2を置かない 場合の生成量の 62%, 52%であることが報告されており、半分以上は紫外光による水 の解離によって生成した・OH、・H であることがわかる。DMPO-OHのピーク強度は、照 射時間を増やすと増大していく傾向にあった。図 5.2 に照射時間に対する DMPO-OH のピーク強度(積分値)の変化を示す。90 秒までは単調に増加していくが、次第に飽 和する傾向が見られた。この理由としては、添加した DMPO の量が DMPO スピンアダ クトとして消費されてしまったこと、また、照射時間を増やして PAM 中の OH ラジカルが 多くなっていくと DMPO-OH の生成と分解が起こり次第に生成速度と分解速度が等し くなっていくためと考えられる。^[9]

94



図 5.1 マイクロ波励起プラズマを照射した PAM 中の

DMPO スピンアダクトの ESR スペクトル。



図 5.2 照射時間に対する ESR シグナルの増加。

図 5.3 にマイクロ波励起プラズマと 60Hz 大気圧プラズマ照射による DMPO スピンア ダクトの生成量を示す。照射時間は 120 秒とした。・OH ラジカルや・H ラジカルなどの 活性酸素種はマイクロ波励起プラズマの方が多く生成していることがわかった。前述の とおり、・OH ラジカルや・H ラジカルは水と光や電子によって解離して生成する。マイク ロ波励起プラズマは連続放電しているため、一定時間あたりに DMEM に供給される 光および電子は多くなる。この影響によって、・OH ラジカルや・H ラジカルが多く生成 すると考えられる。



図 5.3 マイクロ波励起プラズマと 60Hz 大気圧プラズマの DMPO アダクト生成量。

5.3 過酸化水素(H₂O₂)の生成

図 5.4 にマイクロ波励起プラズマの照射時間とPAM 中の H_2O_2 の濃度の関係を示す。 照射時間 105 秒までの生成速度は 6.9 μ M/s、105 秒から 180 秒までの生成速度は 2.2 μ M/s であった。105 秒以上の照射において H_2O_2 の生成速度が遅くなる要因としては、 PAM 中に生成した H_2O_2 がプラズマによって発光した UV 光で分解されることにより、 見かけの生成量が減少したことが推測される。

照射時間 180 秒までの生成速度を平均すると、H₂O₂の生成速度は 6.0 µM/s であった。60Hz 大気圧プラズマの照射による H₂O₂の生成速度は、0.35 µM/s である。^[8] マイクロ波励起プラズマの照射による H₂O₂ の生成速度は 60Hz 大気圧プラズマよりも 17 倍速い。



図 5.4 マイクロ波励起プラズマの照射時間とPAM 中の H₂O₂の濃度。

5.4 亜硝酸イオン(NO₂⁻)の生成

図 5.5 にマイクロ波励起プラズマの照射時間とPAM 中の NO₂⁻の濃度の関係を示す。 NO₂⁻の照射時間 105 秒までの生成速度は 2.5 μ M/s であったが、105 秒から 180 秒の 生成速度は 0.8 μ M/s と遅くなった。時間とともに生成速度が飽和する傾向は H₂O₂ でも 見られており、長時間照射による NO₂⁻の分解が考えられる。照射時間 180 秒までの生 成速度を平均すると、マイクロ波励起プラズマの照射による NO₂⁻の生成速度は 2.2 μ M/s であり、60Hz 大気圧プラズマ(10.5 μ M/s)と比較すると、60Hz 大気圧プラズマ の方が約 4.7 倍 NO₂⁻の生成速度が速い。



図 5.5 マイクロ波励起プラズマの照射時間とPAM 中の NO2⁻の濃度。

パルス放電プラズマによるH2O2とNO2つ生成速度についてはいくつかの報告があ る。Girard らは、PBS にバイポーラ電源(20 kHz, 8 kV)による He プラズマを照射したと きのH₂O₂とNO₂⁻の生成速度はそれぞれ 6.67 μM/s、6.67 μM/sと報告している。^[10] 矩 形波パルス電源(10 kHz, 10 kV)のプラズマでは、それぞれ 10.67 uM/s, 3.33 uM/s、 ^[11] AC 1 kHz, 15 kV の He プラズマジェットでは、0.99 μM/s, and 0.05 μM/s、^[12] 30 kHz, 3 kV の He プラズマジェットでは 0.61 μ M/s, and 0.17 μ M/s^[13]などである。

マイクロ波励起プラズマの H2O2 の生成速度が速いのは、連続放電の影響が大きい と考えられる。連続放電によってパルス放電プラズマよりも電子や光が多く生成するた め、気相中でOHラジカルが生成し、 $OH + OH \rightarrow H_2O_2$ という反応によって過酸化 水素が生成し、液体に溶けるという機構が考えられる。

一方で、NO2⁻の生成量が少ないのは大気中の窒素の取り込み量が小さいことが考 えられる。NO2⁻は・NOと・OHの式(5.2)で示す反応によって生成する。

窒素からの・NO の生成反応は式(5.3)から(5.6)が挙げられる。[1] 大気中の窒素の取 り込み量は PAM 中の NO2 の生成に影響を与えていることが示唆される。

> $N_2(^{3}\Pi_u) + O_2 \rightarrow 2 \cdot NO$ (5.3)

$$N_2(^{3}\Sigma_u^{+}) + O_2 \rightarrow 2 \cdot NO$$
(5.4)

$$N_2(^{3}\Pi_u) \quad \leftrightarrows \quad 2 \cdot N \tag{5.5}$$

 $\cdot N + O_2(^{3}\Sigma_{\mu}^{+}) \rightarrow \cdot NO + \cdot O$ (5.6)

大気中の気体の取り込み量はプラズマが発生するときに最大となることが報告されて おり、[14] 連続放電であるマイクロ波励起プラズマでは取り込み量が小さくなると示唆さ れる。また、マイクロ波励起プラズマはジェット型なのでプラズマ領域の表面積は小さく、 大気中の窒素が取り込まれる量も少ないことも影響している可能性がある。さらに、マ

イクロ波励起プラズマの照射中には培養液面は凹形状となっているため、窒素源となる空気がプラズマと培養液面の間の空間に存在しにくくなることも要因として考えられる。

5.5 PAM 中の H₂O₂と NO₂ の濃度と HeLa 細胞生存率の関係

図 5.6 に H_2O_2 と NO_2 の濃度を希釈して変化させたときの、HeLa 細胞と MCF10A 細胞の生存率を示す。

濃度はマイクロ波励起プラズマを 120 秒照射して作製した PAM 中の $H_2O_2 \ge NO_2^-$ 濃度を希釈なしとして、2,4,8,16,32,64,128,256 倍に希釈することでプロットした。表 5.1 に希釈倍率と H_2O_2 、 NO_2^- の濃度を示す。希釈にはマイクロ波励起プラズマを照射 していない DMEM を用いたため、 $H_2O_2 \ge NO_2^-$ の比率(H_2O_2/NO_2^-)は 2.3 で一定とな る。 表 5.1 PAM の希釈倍率とそれぞれの H₂O₂、NO₂⁻濃度。

希釈倍率	H ₂ O ₂ 濃度 (µM)	NO ₂ 濃度 (μM)
1	179.9	76.7
2	90.0	38.3
4	45.0	19.2
8	22.5	9.6
16	11.2	4.8
32	5.6	2.4
64	2.8	1.2
128	1.4	0.6
256	0.7	0.3

 $H_2O_2/NO_2^- = 2.3$ (一定)


図 5.6 H₂O₂とNO₂⁻の濃度を希釈して変化させたときの HeLa 細胞とMCF10A 細胞の生存率。

 H_2O_2 の濃度が22.5 μ M、NO₂⁻の濃度が9.6 μ Mよりも低い領域(領域I)では約80% の HeLa 細胞が生存したままであり、抗腫瘍効果を有していない。 H_2O_2 の濃度が23 μ M以上、NO₂⁻の濃度が10 μ M以上の領域(領域II)では急激にHeLa 細胞の生存 率 50%を下回るように低下し始め、 H_2O_2 の濃度が90 μ M、NO₂⁻の濃度が38 μ M以上 の領域(領域III)ではHeLa 細胞はほとんど生存していない。このとき、MCF10A 細胞 は 85%から90%の生存率を維持しており、大きな生存率の違いが観察された。

5.6 H₂O₂とNO₂の相乗効果とPAMとの比較

マイクロ波励起プラズマによって生成した H₂O₂と NO₂-による HeLa 細胞の生存率への影響を確認するために、それぞれを DMEM に添加して PAM と比較した。調製した 培養液および PAM の条件は以下の 4 条件である。

(1) NO_2^- (38 μ M)

② H_2O_2 (90 μ M)

③ NO_2^- (38 μ M) + H₂O₂(90 μ M)

④ PAM (マイクロ波励起プラズマを 120 秒照射して PAM を作製し、2 倍希釈)

図 5.7 に DMEM に下記 4 つの試料で 24 時間培養した後の HeLa 細胞の生存率を 示す。①-③における濃度は④ (マイクロ波励起プラズマを 120 秒照射して PAM を作製 し、2 倍希釈)のそれぞれの濃度から決定している。つまり、マイクロ波励起プラズマを 120 秒照射して作製した PAM 中の $H_2O_2 \ge NO_2^-$ の濃度は、180 μ M、76 μ M であっ たため、添加後の DMEM 中の $H_2O_2 \ge NO_2^-$ の濃度はそれぞれ 90 μ M、38 μ M(図 5.6 内 領域Ⅲの閾値)とした。

倉家らは 60Hz 大気圧プラズマにおいて NO₂⁻を添加しても細胞生存率はほとんど変 化していないことを報告しており、^[7] マイクロ波励起プラズマにおいても NO₂⁻ (38 μ M) では、細胞生存率はコントロールと比較して 80%程度であったことから、NO₂⁻は HeLa 細胞生存率を低下させている成分ではないと考えられる。一方で、H₂O₂ の癌細胞へ の毒性はよく知られており、図 5.7②の実験結果からも約 76%の HeLa 細胞の生存率が 低下している。さらに、H₂O₂ と NO₂⁻ の混合物においては HeLa 細胞の生存率を 14%まで低下させる 2 つの活性酸素窒素種の相乗効果が確認できた。この相乗効果 は H_2O_2 と NO_2^- の反応生成物、例えば ONOOH の生成^[15,16]によるものも考えられるが、まだ明らかにされていない。

PAMでは、 $H_2O_2 \ge NO_2^-$ の混合物よりも多くの HeLa 細胞が死滅していることから、 特定できていない $H_2O_2 \ge NO_2^-$ 以外の抗腫瘍成分の存在が示唆される。マイクロ波 励起プラズマからは、OH ラジカルや O 原子などの酸化力が高い活性種が多く生成し ているため、細胞培養液中に含まれるアミノ酸やビタミンなどの有機化合物が分解、酸 化の影響を受けて、癌細胞に抗腫瘍効果を示す物質を生成していることが考えられる。 細胞培養液中の成分の変化については、第6章で述べる。







24 時間培養後の HeLa 細胞の生存率。

5.7 結論

本章では、マイクロ波励起プラズマを照射して作製した PAM に含まれる活性種について検討した。ESR 測定の結果、マイクロ波励起プラズマの照射によって PAM 中に・OH、・H の DMPO アダクトが検出され、そのシグナル強度は、パルス放電である60Hz 大気圧プラズマよりも 2 倍以上多いことがわかった。・OH の生成機構はその50-60%が水の光による解離由来であることがわかっており、マイクロ波励起プラズマの連続で強い発光によって・OH の生成量が多くなっている。

また、PAM 中に含まれる H₂O₂ と NO₂⁻の生成速度を比色計測で測定した。H₂O₂の 生成速度は、徐々に飽和していく傾向が見られ、照射時間 105 秒までの範囲では 6.9 μM/s、105 秒から 180 秒までの範囲では 2.2 μM/s であった。60Hz 大気圧プラズマ (0.35 μM/s)と比較すると、約 17 倍速い生成速度を示しており、マイクロ波励起プラズ マの連続放電によって多くの電子が大気中の水分や細胞培養液から蒸発した水分と 反応して・OH を生成し、気相中で生成した H₂O₂が DMEM へ溶解したと考えられる。 また、NO₂⁻の生成速度は、照射時間 105 秒までは 2.5 μM/s であったが、105 秒から 180 秒の生成速度は 0.8 μM/s と遅くなった。平均すると NO₂⁻の生成速度は、2.2 μM/s であり、60Hz 大気圧プラズマ(10.8 μM/s)よりも生成速度は遅い。NO₂⁻の生成量は窒 素源となる大気中の窒素の取り込み量に依存すると考察しており、取り込み量が多く なるプラズマ点灯回数がパルス放電よりも少ないこと、またプラズマ領域の表面積が小 さいことも理由として考えられる。

マイクロ波励起プラズマを照射して作製した PAM を希釈して、癌細胞と正常細胞の 生存率に大きな相違が見られる H_2O_2 と NO_2 ⁻の濃度を確認したところ、 H_2O_2 濃度は90 μ M 以上、かつ NO_2 ⁻濃度が 38 μ M 以上の領域であることがわかった。 マイクロ波励起プラズマの照射によって生成した $H_2O_2 \ge NO_2^-$ の濃度の DMEM を HeLa 細胞に作用させたところ、 $H_2O_2 \ge NO_2^-$ による相乗効果が見られた。しかし、PAM は $H_2O_2 \ge NO_2^-$ の混合物よりも多くの HeLa 細胞を死滅させており、これら以外の活性 酸素窒素種および DMEM に含まれるアミノ酸などの成分の酸化生成物が抗腫瘍効 果を示している。

参考文献

- [1] N. Kurake, Doctoral thesis of Nagoya Univ., 2017.
- [2] T. Sato, M. Yokoyama, and K. Johkura, J. Phys. D: Appl. Phys. 2011, 44, 372001.
- [3] H. Jablonowski, M. A. C. Hansch, M. Dunnbier, K. Wende, M.U. Hammer, K-D.Weltmann, S. Reuter and T. von Woedtke, *Biointerphases*, 2015, 10, 029506.
- [4] P. Lukes, E. Dolezalova, I. Sisrova, and M. Clupek, Sci. Technol. 2014, 23, 015019.
- [5] C.A.J van Gils, S. Hofmann, B.K.H.L. Boekema, R. Brandenburg, and P.J. Bruggeman, J. Phys. D: Appl. Phys., 2013, 46, 175203.
- [6] Z. Machala, B. Tarabova, K. Hensel, E. Spetlikova, L. Sikurova, and P. Lukes, *Plasma Process. Polym.* 2013, 10, 649.
- [7] S. Bekeschus, J. Kolata, C. Winterbourn, A. Kramer, R. Turner, K.D. Weltmann, B. Broker, and K. Masur, *Free Radical Research*, **2014**, 48, 542.
- [8] N. Kurake, H. Tanaka, K. Ishikawa, T. Kondo, M. Sekine, K. Nakamura, H. kajiyama, F. Kikkawa, M. Mizuno and M. Hori, *Arch. Biochem. Biophys.*, 2016, 605, 102.
- [9] 関口和宏、久保正樹、米本年邦, SCEJ 39th Autumn Meeting, L123。
- [10] P-M. Girard, A. Arbabian, F. Michel, G. Bayvukke, V. Puech, M. Dutreix and J. S. Sousa, *Sci Rep*, **2016**, 6, 29098.
- [11] J. Chauvin, F. Judee, M. Yousfi, P. Vicendo and N. Merbahi, Sci Rep 2017, 7, 4562.
- [12] J. Duan, X. Lu and G. He, J. Appl. Phys. 2017, 121, 013302.
- [13] D. Yan, H. Cui, W. Zhu, N. Nourmohammadi, J. Milberg, L. G. Zhang, J. H. Sherman and M. Keidar, *Sci Rep*, **2017**, 7, 4479.
- [14] K. Takeda, K. Ishikawa, H. Tanaka, M. Sekine, and M. Hori, The 60th JSAP Spring

Meeting. **2016**, 29p-B9-13.

- [15] S. Hippeli and E. F. Elstner, Zeitschrift für Naturforschung C, 1997, 52, 555.
- [16] P. Lukes, E. Dolezalova, I. Sisrova, and M. Clupek *Plasma Sour. Sci. Technol.***2014**, 23, 015019.

第6章

マイクロ波励起プラズマ照射による培養液成分の変化

6.1 背景

第5章で述べたとおり、DMEM にマイクロ波励起プラズマを照射して作製した PAM は、DMEM に H₂O₂とNO₂⁻を添加した試料よりも、HeLa 細胞を殺傷する能力が高い。 言い換えれば、H₂O₂やNO₂⁻以外の抗腫瘍成分が DMEM へのマイクロ波励起プラズ マ照射によって生成されていることが示唆される。最優先に考慮すべきは、マイクロ波 励起プラズマから発生する、OH ラジカル、NO、O原子による DMEM 培養液成分の酸 化生成物の HeLa 細胞生存率への影響である。

倉家らは、DMEM 中に存在している H_2O_2 の生成過程について検討し、気相中で大気圧プラズマ によって生成した OH ラジカル、O原子、H原子、電子が反応して H_2O_2 が生成し、それが DMEM 中に溶解していることを報告している(図 6.1)。^[1]



図 6.1 気相中、気液界面、PAM 中における活性酸窒素種の反応経路。^[1] 青字:供給物、黒字:中間体(前駆体)、赤字:抗腫瘍成分

液相で2つのOHラジカルによるH2O2の生成やOHラジカルとH原子の反応による HO2・の生成よりも上記の気相中反応の方が早く進行する。大気圧プラズマの照射によ って、水分子はOHラジカルとO原子に分解するが、これらは、DMEM中に含まれる アミノ酸やビタミン等の有機物の酸化に消費されると示唆している。

DMEM には無機塩、アミノ酸、ビタミンおよび細胞培養のための添加物が含まれて いる(表 6.1)。Kalghatgi らは、プラズマ照射によって 11 種類のアミノ酸の過酸化物が 生成することを報告し、特にメチオニンやセリンの過酸化物は DNA 損傷を起こさない ことを報告している。^[2] さらに、Takai らは 20 種類のアミノ酸を純水にそれぞれ溶解さ せ、アルキル化、酸化、水酸化およびアミノ酸の二量化が進行していることを NMR に よって同定しており、特に硫黄原子を含むメチオニンやシステインはプラズマ照射に対 して敏感に変化することを報告している。^[3] また、プラズマ照射によってグルコースと Ca との反応によりシュウ酸カルシウムが生成することが報告されている。^[4]

	濃度 (g/L)		
	CaCl ₂	0.2	
無機塩	Fe(NO ₃) ₃ ·9H ₂ O	0.0001	
	MgSO ₄	0.09767	
	KCl	0.4	
	NaHCO ₃	3.7	
	NaCl	6.4	
	NaH ₂ PO ₄	0.109	
	L-Arginine·HCl	0.084	
	L-Cystine·2HCl	0.0626	
	L-Glutamine	0.584	
	Glycine	0.03	
	L-Histidine·HCl·H ₂ O	0.042	
	L-Isoleucine	0.105	
	L-Leucine	0.105	
アミノ酸	L-Lysine·HCl	0.146	
	L-Methionine	0.03	
	L-Phenylalanine	0.066	
	L-Serine	0.042	
	L-Threonine	0.095	
	L-Tryptophan	0.016	
	L-Tyrosine ·2Na ·2H ₂ O	0.10379	
	L-Valine	0.094	
ビタミン	Choline Chloride	0.004	
	Folic Acid	0.004	
	myo-Inositol	0.0072	
	Niacinamide	0.004	
	D-Pantothenic Acid·0.5Ca	0.004	
	Pyridoxine·HCl	0.00404	
	Riboflavin	0.0004	
	Thiamine·HCl	0.004	
その曲浜加勝	D-Glucose	4.5	
ての他称加物	Phenol Red·Na	0.0159	

表 6.1 DMEM (D5796)の成分と含有濃度。

PAMの癌細胞選択的抗腫瘍効果とDMEM成分の変化との相関を得ることは、作用機序の理解のために重要な検討課題であり、H₂O₂ と NO₂⁻以外の新たな抗腫瘍成分を特定することは大気圧プラズマによる癌治療の進展に不可欠であると考えられる。

本章では、マイクロ波励起プラズマを照射することにより変化した PAM の成分を照射前の DMEM と比較することによって同定することを目的とした。同定の方法は高速液体クロマトグラフタンデム型質量分析装置(LC-MS/MS)および¹H 核磁気共鳴(¹H-NMR)法を用いた。さらに、特定した培養液成分について、癌細胞への応答性を評価するために、DMEM またはマイクロ波励起プラズマを照射して作製した PAM に試薬を添加して、培養液成分の変化による影響を検討した。

6.2 実験方法

6.2.1 細胞培養液へのマイクロ波励起プラズマの照射

前章までと同様の方法でマイクロ波励起プラズマ源を生成し、DMEM(D5796、 Sigma-Aldrich)に照射して PAM を作製した。プラズマ出射口から培養液表面の距離 は、5 mm とし、照射時間は 30 秒から 180 秒間とした。 6.2.2 LC-MS/MS の測定方法および条件

LC-MS/MS 測定で使用する試薬には、HPLC 用グレードのアセトニトリル(>99.9%、 高速液体クロマトグラフィー用、関東化学)、ギ酸(約 99%、高速液体クロマトグラフィー 用、和光純薬工業)を用い、0.1%ギ酸溶液、および 0.1%ギ酸含有アセトニトリル溶液 を、純水(18.2 MΩ·cm)を用いて調製した。内標準溶液には 2-イソプロピルリンゴ酸 (98%, Sigma-Aldrich)を純水に溶解し、0.5 mol/L とした。

LC 部は LC-30A システム、MS 部は LCMS-8050(ともに株式会社島津製作所製)を それぞれ用いた。

試料の前処理方法を以下に示す。

1) 試料 25 µL に内標準溶液 5 µL を加えた。

2) 1)にアセトニトリル 50 µL を加えて撹拌した。

3) 遠心分離(10000 rpm, 5 分, 室温)後の上清 20 µL と純水 180 µL を混和し測定 試料とした。

なお、同様の操作を純水で行ったものをブランク試料とした。

定量性の信頼度確認試料は以下のように調製した。

1) 試料を純水で2,5,10,20 倍希釈した。

2) 1)の試料各 25 µL に内標準溶液 5 µL をそれぞれ加えた。

3) アセトニトリル 50 µL を加えて撹拌した。

4) 遠心分離(10000 rpm, 5 分, 室温)後の上清 20 μL と純水 180 μL を混和し測定 試料とした。

LC 測定の測定条件を以下に記す。直径 3 µm の分析カラム (Discovery HS F5-3, 2.1 mm×150 mm, 3 µm, Sigma-Aldrich)を用い、移動相には 0.1%ギ酸溶液 (移動相 A) と 0.1%ギ酸含有アセトニトリル溶液 (移動相 B)を用いた。 グラジエント条件表 6.2 に示す。 流速は 0.35 mL/min、注入量は 1 µL、カラム温度は 40℃に設定した。

表 6.2 移動相 B のグラジエント条件。

Time (min)	0.0	1.4	3.5	7.5	10.3	13.7	13.8	17.0
B conc. (%)	0	0	25	35	95	95	0	0

MS 部の測定条件は、LC/MS/MS メソッドパッケージ 細胞培養プロファイル(島津製 作所製)に記載の MS 条件に従った。

定量性の信頼度を確認するために相関係数を算出した。プラズマ処理前の DMEM を純水で2倍、5倍、10倍、20倍に希釈した試料および希釈していない DMEM を測 定し、希釈倍率に対して試料中各化合物のピーク面積値を内標準物質(2-イソプロピ ルリンゴ酸)のピーク面積値で除した補正値をプロットし、相関係数を算出した。

6.2.3 ¹H-NMR の試料調製法および測定方法・条件

マイクロ波励起プラズマを照射して各条件で作製した PAM 400 µL に対して 0.2 mol/L のリン酸緩衝液 (pH7.4、試薬特級、和光純薬工業) 200 µL と 1 mmol/L の 3-(ト リメチルシリル)プロピオン酸ナトリウム重水溶液(TSP-d4、ISOTEC, US)50 µL を加えて 試料溶液とした。5 mm 径の NMR 試料管を用いて NMR 測定を行った。装置は AVANCE III (Bruker Biospin)、プロトン核観測周波数は 500.1 MHz であった。温度は 25℃に設定し、積算回数は 256 回とした。なお、NMR シグナル (FID)を取り込む前に、 水に選択的にラジオ波を照射し、水のプロトン核の磁化を飽和させて水の NMR シグ ナルを小さくする事前飽和法によって水由来のシグナルを除去した。NMR スペクトル の同定には、Human Metabolome Database^[5]および Spectral Database for Organic Compounds^[6]を参照した。

6.3 実験結果および考察

6.3.1 LC-MS/MS

マイクロ波励起プラズマ照射前の DMEM および 120 秒照射後の MS スペクトルのピ ーク面積値を表 6.3 に示す。表中の相関係数は定量性の信頼度を示しており、1 に近 いほどデータの信頼性が高いことを表している。また、120 秒間のプラズマ照射後のピ ーク面積値から照射前のピーク面積値を差し引いた値を図 6.2 に示す。マイクロ波励 起プラズマを 120 秒照射することによって DMEM 中に含まれるメチオニンスルホキシド が 0.954 から 28.020 に 29.4 倍増加した。メチオニンスルホキシドは DMEM (D5796)を 構成している成分ではないが、自然に酸化されているので、マイクロ波励起プラズマ 照射前もピークが見られた。さらに、DMEM 中のメチオニンのピーク面積は、14.470 か ら 1.460 に急激に減少した。このことから、メチオニングパラズマ照射によってメチオニ ンスルホキシドに酸化されたことがわかった。メチオニンスルホキシドは、メチオニンの スルフィド基に酸素が結合しスルホニル基を形成した構造を有しており、メチオニンは アミノ酸の中で酸化の影響を受けやすい成分である。^[7.8] メチオニンは必須アミノ酸の ひとつであり、メチオニンの欠乏は細胞の生存率に影響を与える可能性がある。

リシンのピーク面積は、32 から 28 にわずかに減少した。本測定では検出物質として 最終生成物は挙げられなかったが、リシンはイミン体を経由して最終的に酸化するとア ルデヒド構造を有する化合物を形成することが報告されている。^[9]

ジスルフィド結合を有するシスチンのピーク面積は、マイクロ波励起プラズマの照射 によって約 7%減少した。スルフィド結合を有するメチオニンが 90%減少しているのに 対し、ジスルフィド結合は酸化の影響を受けにくいことが示唆された。

トリプトファンのピーク面積比は 6.758 から 5.517 に約 18%減少した。トリプトファンの酸化生成物は、芳香族環においてが 1 個または 2 個の OH 基が結合した化合物が挙

げられる。また、マイクロ波励起プラズマ照射によって4倍(ピーク面積値が0.008から 0.032 へ増加)に増加しているキヌレニンはトリプトファンのインドール環のうち窒素を含 有している芳香環が開環し、N-FormylKynurenine が生成した後、即座にアルデヒド基 が還元されてキヌレニンが生成することが報告されている。^[10]

LC-MS/MS により検出された DMEM 中に含まれるアミノ酸の反応性の順序は、メチ オニン>>トリプトファン>リシン>シスチン=チロシン>他のアミノ酸であった。

LC-MS/MS の結果から、DMEM に含まれている成分は全て検出することができた。 そのうち、マイクロ波励起プラズマの照射によりメチオニン、トリプトファン、リシン、シス チン、チロシンなどが変化しており、特にメチオニンが酸化してメチオニンスルホキシド が生成するという反応が大きいことがわかった。また、LC-MS/MS 検出しづらい成分の 変化を特定するために¹H-NMR 測定を行った。

成分		ピーク		
		プラズマ	プラズマ	相関係数
		照射前	照射後	
DMEM 中の アミノ酸	Arginine	25.712	27.395	1.000
	Cystine	21.775	20.329	0.998
	Glutamine	1.122	1.050	0.997
	Glycine	2.139	2.086	1.000
	Histidine	23.225	23.344	1.000
	Isoleucine	6.836	6.909	0.998
	Leucine	2.955	3.037	0.996
	Lysine	32.020	28.464	0.998
	Methionine	14.470	1.460	0.999
	Phenylalanine	21.011	20.302	0.999
	Serine	14.272	14.399	1.000
	Threonine	29.828	30.845	0.997
	Tryptophan	6.758	5.517	0.999
	Tyrosine	15.603	14.576	0.998
	Valine	13.349	14.193	0.997
DMEM 中に 含まれない アミノ酸	Alanine	0.039	0.035	N.D.
	Glutamic acid	6.662	7.164	0.988
	Kynurenine	0.008	0.032	N.D.
	Methionine sulfoxide	0.954	28.020	1.00

表 6.3 LC-MS/MS で検出された

マイクロ波励起プラズマ照射前後の DMEM 成分のピーク面積値。

𝔅 0.5 ♡ 𝔅 𝔅 𝔅 𝔅 𝔅				
DMEM 中の ビタミン	Choline	6.234	6.602	0.998
	Folic acid	2.246	2.062	0.999
	Niacinamide	14.391	14.951	0.998
	Pantothenic acid	1.451	1.847	0.999
	Pyridoxine	26.851	20.283	0.998
	Riboflavin	0.684	0.621	0.998

表 6.3 のつづき



図 6.2 LC-MS/MS で検出されたマイクロ波励起プラズマ照射前後の

DMEM 成分のピーク面積値の変化。

縦軸は(照射後のピーク面積)-(照射前のピーク面積)を示す。

6.3.2 ¹H-NMR

図 6.3 に 0 ppm から 9 ppm の化学シフト範囲における NMR スペクトルを示す。試料 は、マイクロ波励起プラズマを 180 秒間照射して作製し、プラズマ照射前の DMEM と 比較して示している。8.46 ppm にプラズマ照射前には検出されなかったピーク(●)が 180 秒間のマイクロ波励起プラズマ照射によって発現した。図 6.4 にプラズマ照射時間 を 60 秒、120 秒、180 秒としたときの 8.46 ppm のピークの変化を示す。照射時間が増 えるにしたがってピーク強度は増加しており、マイクロ波励起プラズマ照射による生成 物であることが示唆される。データベースを参照したところ、このピークはギ酸 (HCOOH)であると考えられる。大気圧プラズマ照射によるギ酸の生成は田中らによっ て報告されているが、^[11]細胞生存率への影響については報告されておらず興味深い。 ギ酸の生成量を定量して細胞生存率への影響を検討することは今後の検討課題とし て挙げられる。







図 6.4¹H-NMR スペクトルの比較(8.42 ppm から 8.50 ppm)。

(a) DMEM

- (b) PAM (マイクロ波励起プラズマ 60 秒照射)
- (c) PAM (マイクロ波励起プラズマ 120 秒照射)
- (d) PAM (マイクロ波励起プラズマ 180 秒照射)

180 秒間プラズマ照射した試料の NMR スペクトルの 8.0 ppm および 6.7 ppm 付近の シグナルの強度はプラズマ照射前の DMEM のシグナルと比較して 1/10 に減少してい た(図 6.5)。 DMEM 中でこれらの化学シフトにピークが発現する化合物としては、トリプ トファン、葉酸、ピリドキサールが候補として挙げられる。



図 6.5 ¹H-NMR スペクトルの比較(6.5 ppm から 8.4 ppm)。 (a) DMEM (b) PAM (マイクロ波励起プラズマ 180 秒照射)

図 6.6 に 2.9 ppm から 5.0 ppm の化学シフト範囲における NMR スペクトルを示す。 マイクロ波励起プラズマ照射時間を増やすにつれて、4.1 から 4.2 ppm のシグナル強 度の増加が観測された。このシグナル領域はヘテロ核結合の飽和炭化水素が観測さ れる領域で、アミノ酸の Caプロトン等が観測される。180 秒照射した試料では、3.7 ppm 付近のシグナル強度が処理前の DMEM と比較して増加、120 秒、180 秒照射し た試料では、3.0 ppm 付近のシグナル強度が DMEM と比較して増加していた。この領 域もヘテロ核結合の飽和炭化水素が観測される領域で、糖由来のプロトン等が観測される。



図 6.6¹H-NMR スペクトルの比較(2.9 ppm から 5.5 ppm)。

(a) DMEM

- (b) PAM (マイクロ波励起プラズマ 60 秒照射)
- (c) PAM (マイクロ波励起プラズマ 120 秒照射)
- (d) PAM (マイクロ波励起プラズマ 180 秒照射)

図 6.7 に 1.8 ppm から 3.0 ppm の化学シフト範囲における NMR スペクトルを示す。 マイクロ波励起プラズマを照射した試料では、ヘテロ核結合の飽和炭化水素が観測さ れる 2.7 ppm から 2.9 ppm の領域で新たにシグナルが観測された。特に, 2.75 ppm 付 近(▼)のシグナル強度の増加が大きく、メチオニンスルホキシドの S 原子の第一近接 メチル基と推測される。また,マイクロ波励起プラズマを照射した試料において、2.65 ppm 付近(▽)のシグナル強度が DMEM と比較して減少または消失していた。このシ グナルはメチオニンの S 原子の第一近接メチレン基と推測される。以上より、 LC-MS/MS の結果が示すようにメチオニンスルホキシドのシグナル強度の増加とメチ オニンのシグナル強度の減少が NMR スペクトルからも観測された。

マイクロ波励起プラズマ照射による 2.5 ppm、2.3 ppm、2.0 ppm のシグナル強度の増加、2.1 ppm 付近(〇)のシグナル強度の減少は、メチオニンがメチオニンスルホキシド に変化したために、側鎖メチレン、メチルのプロトンの化学シフト値が変化したためであると考えられる。



図 6.7 ¹H-NMR スペクトルの比較(1.8 ppm から 3.0 ppm)。

(a) DMEM

- (b) PAM (マイクロ波励起プラズマ 60 秒照射)
- (c) PAM (マイクロ波励起プラズマ 120 秒照射)
- (d) PAM (マイクロ波励起プラズマ 180 秒照射)

図 6.8 に 0.50 ppm から 1.75 ppm の化学シフト範囲における NMR スペクトルを示す。 1.2 ppm から 1.3 ppm に観測されているシグナルの強度が DMEM と比較して増加して いた。さらに 180 秒間マイクロ波励起プラズマを照射した試料では、1.1 ppm から 1.2 ppm に観測されているシグナル強度が DMEM と比較して増加していた。これらのシグ ナル(◆)は、脂質等の飽和炭化水素由来のシグナルであると推測される。



図 6.8 ¹H-NMR スペクトルの比較(0.50 ppm から 1.75 ppm)。 (a) DMEM (b) PAM (マイクロ波励起プラズマ 180 秒照射)

6.3.3 メチオニンの減少およびメチオニンスルホキシド増加の HeLa 細胞生存率への 影響

LC-MS/MS および NMR 測定の結果、マイクロ波励起プラズマの照射によって DMEM 中に含まれるメチオニン(図 6.9 (a))がメチオニンスルホキシド(図 6.9 (b))に 酸化されることを明らかにした。メチオニンスルホキシドはメチオニンのスルフィド基に 酸素が結合してスルフィニル基を形成した構造を有する。プラズマ照射による酸化は ①メチオニンの減少と②メチオニンスルホキシドの増加が同時に起こっている。つまり、 PAM による HeLa 細胞の生存率減少の原因であるかを確認するためには、どちらが HeLa 細胞の生存率減少に寄与しているかを検討する必要がある。そこで、DMEM に メチオニンスルホキシドを添加し HeLa 細胞への毒性評価および PAM にメチオニンを 添加した試料による HeLa 細胞生存率への影響を評価した。



図 6.9 (a)メチオニンおよび(b)メチオニンスルホキシドの構造式。

DMEM 中のメチオニンの減少が HeLa 細胞の生存率に及ぼす影響を評価した方法 を以下に記す。LC-MS/MS の結果、マイクロ波励起プラズマを照射することによってメ チオニンは 1/10 に減少することがわかった。メチオニンは、DMEM(D5796)に 0.03 g/Lの濃度で含まれているため、減少量は0.027 g/Lと計算することができる。この減少 した量を PAM に添加して、HeLa 細胞の生存率が向上するかを確認した。メチオニン (M9625、Sigma-Aldrich)を純水に1 g/Lの濃度となるように調製し、マイクロ波励起プ ラズマを 120 秒間照射した PAM 2 mL に 50 µL のメチオニン溶液を添加して試料とし た。なお、培養液に純水を添加すると浸透圧の変化により生存率に影響することが考 えられるため、比較として PAM 2 mL に 50 µL の純水を添加した試料も作製した。これ らの試料による HeLa 細胞の生存率を MTS アッセイによって評価した。

図 6.10 に PAM にメチオニンを添加した試料を HeLa 細胞に作用させた場合の細胞 生存率を示す。PAM に純水を添加しても、HeLa 細胞の生存率は変化していない一方 で、HeLa 細胞の生存率はメチオニンの添加によって向上しており、この結果から必須 アミノ酸に分類されるメチオニンの減少は、HeLa 細胞の生存率を減少させる要因であ ることが示唆された。



図 6.10 PAM (マイクロ波励起プラズマ 120 秒照射) にメチオニンを

添加した試料の HeLa 細胞生存率への影響。 131 メチオニンスルホキシドの HeLa 細胞への毒性の評価は以下のように行った。メチオ ニンスルホキシドの増加量はマイクロ波励起プラズマ 120 秒間の照射によって 29.4 倍 になっている。ここで、メチオニンスルホキシドがメチオニンから1 mol 等量で生成する と仮定する。メチオニンの DMEM 中濃度は 0.03 g/L(=0.20 mmol/L)であるため、120 秒間のマイクロ波励起プラズマ照射後のメチオニンスルホキシドの濃度は 5.88 mmol/L となる。メチオニンスルホキシドの分子量を 165.21 とすると、120 秒プラズマ照 射後の PAM に含まれるメチオニンスルホキシドの濃度は 0.97 g/L と概算される。以下 の実験では、DMEM 2 mL に対して 3 mg、5 mg、7 mg のメチオニンスルホキシド (M1126、Sigma-Aldrich)を添加した。さらに、PAM 中に生成したメチオニンスルホキ シド量よりも多い 25、50、75 mg を添加してその影響を確認した。

図 6.11 にメチオニンスルホキシドの毒性を評価するために、DMEM に 3、5、7 mg お よび 25、50、75 mg のメチオニンスルホキシドを DMEM に添加した試料による HeLa 細胞の生存率を示す。メチオニンスルホキシド 7 mg 以下の添加量では、HeLa 細胞の 生存率は変化せず、メチオニンスルホキシドによる HeLa 細胞の毒性は見られなかっ た。しかし、25、50、75 mg と添加量を増やしたところ、HeLa 細胞の生存率は減少した。 先述の通り、LC-MS/MS のピーク面積の変化から算出した 120 秒間のマイクロ波励起 プラズマ照射によるメチオニンスルホキシドの生成量は 2 mL の PAM 中に 2~4 mg と 計算される。以上の結果から、マイクロ波励起プラズマの照射によって生成される量の メチオニンスルホキシドでは、HeLa 細胞の生存率に影響を与えないことが示唆され た。



図 6.11 DMEM にメチオニンスルホキシドを添加した試料の

HeLa 細胞生存率への影響。

6.4 マイクロ波励起プラズマ照射によるメチオニンの酸化

マイクロ波励起プラズマは、連続放電により多くの電子が供給されることによって多量の OH ラジカルを生成していることが示唆されており、また、発光分光測定の結果から、O 原子も DMEM に供給されていると考えられる。メチオニンを酸化させているのは OH ラジカルや O 原子等の活性酸素種であると示唆される。メチオニンを構成するメチ

ルチオエーテル基はアミノ酸の中で酸化を受けやすいと考えられており、^[11-14]活性酸 素種によってスルホキシド構造となる。メチオニンスルホキシドは還元酵素であるメチ オニンスルホキシドリダクターゼ(MsrA および MsrB)によってメチオニンに還元される。 MsrA は立体異性体であるメチオニンスルホキシドのS体、MsrB はR体の還元酵素を 示す。^[15-18]したがって、メチオニンは活性酸素種のスカベンジャーとしての役割を持 っと考えられている。以上より、HeLa 細胞もメチオニンスルホキシドをメチオニンに還 元する^[19]ことによって無毒化しているため、プラズマ照射によって生成しうる量のメチ オニンスルホキシドでは、生存率に変化がみられない。また、メチオニンスルホキシド の添加量を増やすと、メチオニンへの還元が不十分となり、残存したメチオニンスルホ キシドによって生存率が減少する。

メチオニンは細胞の増殖に必要な必須アミノ酸であり細胞培地に含まれている。メチ オニンは、HeLa 細胞の細胞増殖周期の S 期から G2/M 期に細胞内に集積し、G2/M 期の後期で急激に低下することが報告されている。つまり HeLa 細胞が増殖を活発に 行うためにはメチオニンの細胞内集積が必要になる。本研究において、マイクロ波励 起プラズマの照射によってメチオニンが減少したことが HeLa 細胞の生存率低下を招く ことがわかった。

一方で、メチオニンの減少による HeLa 細胞の生存率の減少は、培養プレート内という環境で行った実験結果であるが、PAM による腫瘍縮小の効果は、メチオニンが供給されるマウスを用いた in-vivo 実験でも確認が認められている。^[20] つまり、in-vivo 実験では、メチオニンが減少していないにも関わらず腫瘍が縮小する効果が認められていることから、メチオニンの減少では in-vivo の実験結果を説明することはできない。大気 圧プラズマを照射した PAM による in-vivo の腫瘍縮小の現象を理解するためには、プ ラズマ照射によって新たに生成する抗腫瘍成分の解明が望まれる。

6.5 結論

本章では、H₂O₂と NO₂⁻以外に DMEM に含まれるアミノ酸やビタミン等の有機化合物のプラズマによる変化を LC-MS/MS と ¹H-NMR で分析し、メチオニンがメチオニン スルホキシドに酸化されることを見出した。メチオニンスルホキシドの生成量はマイクロ 波励起プラズマ照射前の 29.4 倍であり、DMEM 中のメチオニンの減少量も 90%と著し い。メチオニン以外のアミノ酸では、トリプトファン、リシン、シスチン、チロシンがマイク ロ波励起プラズマの照射によって減少したが、その減少量は 7%から 18%とメチオニン の減少量と比較すると少なかった。また、DMEM に含まれていない成分の増加は LC-MS/MS からは確認できなかったため、¹H-NMR 分析を行い、マイクロ波励起プラ ズマの照射によってメチオニンの減少、メチオニンスルホキシドの生成のほかにギ酸の 生成が示唆された。

メチオニンスルホキシドを DMEM に添加してその HeLa 細胞生存率への影響を検討 したところ、マイクロ波励起プラズマの照射で生成した量(2 mLの DMEM に対してメチ オニンスルホキシド 3 mgから 5 mg)では、HeLa 細胞の生存率低下は見られなかった。 一方で、PAM にマイクロ波励起プラズマ照射によって減少した分のメチオニンを添加 したところ、添加前の PAM と比較して 28%の生存率の向上が確認でき、メチオニンの 減少が HeLa 細胞に影響を与えていることを見出した。

メチオニンスルホキシドの生成はプラズマ照射によって生成する量では HeLa 細胞の 生存率には影響を与えていないが、一方で in vitro の実験において、必須アミノ酸で あるメチオニンの減少による HeLa 細胞の生存率の減少は観測された。

参考文献

- [1] N. Kurake, H. Tanaka, K. Ishikawa, K. Takeda, H. Hashizume, K. Nakamura, H. Kajiyama, T. Kondo, F. Kikkawa, M. Mizuno, and M. Hori, *J. Phys. D: Appl. Phys.* 2017, 50, 155202.
- [2] S. Kalghatgi, C. M. Kelly, E. Cerchar, B. Torabi, O. Alekseev, A. Fridman, G. Friedman, and J. Azizkhan-Clifford, *PLoS One*, **2011**, 6, 1.
- [3] E. Takai, T. Kitamura, J. Kuwabara, S. Ikawa, S. Yoshizawa, K. Shiraki, H. Kawasaki, R. Arakawa, and K. Kitano, J. Phys. D.: Appl. Phys., 2014, 47, 285403.
- [4] N. Kurake, H. Tanaka, K. Ishikawa, K. Nakamura, H. Kajiyama, F. Kikkawa, M. Mizuno, Y. Yamanishi, and M. Hori, *Appl. Phys. Express*, **2016**, 9, 96201.
- [5] Human Metabolome Database, http://www.hmdb.ca/
- [6] Spectral Database for Organic Compounds (SDBS), http://riodb01.ibase.aist.go.jp/sdbs/cgi-bin/direct_frame_top.cgi
- [7] C. Schöneich, Biochim. Biophys. Acta Proteins Proteomics, 2005, 1703, 111.
- [8] S. Nomoto, A. Shimoyama, and S. Shiraishi, Tetrahedron Letters, 1998, 39, 1009.
- [9] H. W. Lee, S. H. Nam, A-A. H. Mohamed, G. C. Kim and J. K. Lee, *Plasma Process. Polym.*, 2010, 7, 274.
- [10] E. R. Stadtman and R. L. Levine, Amino Acids, 2003, 25, 207.
- [11] H. Tanaka, K. Nakamura, M. Mizuno, K. Ishikawa, K. Takeda, H. Kajiyama, F. Utsumi, F. Kikkawa and M. Hori, *Scientific Reports*, **2016**, 6, 36282.
- [11] 戸田年総、基礎老化研究 2011, 35, 17。
- [12] H. Weissbach, F. Etienne, T. Hoshi, S. H. Heinemann, W. T. Lowther, B.Matthews, G. St John, C. Nathan, and N. Brot, *Arch. Biochem. Biophys.*, 2002, 397,

172.

- [13] R. Levine, IUBMB Life, 2000, 50, 301.
- [14] H. Olteanu and R. Banerjee, J. Biol. Chem., 2001, 276, 35558.
- [15] V. K. Singh, J. Moskovitz and G. Branlant, *Microbiology*, 2003, 149, 2739.
- [16] S. Boschi-Muller, A. Gand, and G. Branlant, *Arch. Biochem. Biophys.*, 2008, 474, 266.
- [17] S. V. Novoselov, H. Y. Kim, D. Hua, B. C. Lee, C. M. Astle, D. E. Harrison, B. Friguet, M. E. Moustafa, B. A. Carlson, D. L. Hatfield and V. N. Gladyshev, *Antioxid. Redox Signal*, **2010**, 12, 405.
- [18] J. Moskovitz and D. B. Oien, Antioxid. Redox Signal, 2010, 12, 829.
- [19] K. Das, G. De la Garza, S. Maffi, S. Saikolappan and S. Dhandayuthapani, *PloS ONE*, 2012, 7, e36247.
- [20] F. Utsumi, H. Kajiyama, K. Nakamura, H. Tanaka, M. Mizuno, K. Ishikawa, H. Kondo, H. Kano, M. Hori and F. Kikkawa, *PLoS ONE*, **2013**, 8, e81576.

第7章

プラズマによる細胞生存率への系統的な考察

7.1 背景

前章までに、マイクロ波励起プラズマの気相計測や癌細胞殺傷能力、PAM 中の H₂O₂, NO₂⁻の生成速度を評価して、60Hz 大気圧プラズマと比較してきた。しかし比較 として用いた 60Hz 大気圧プラズマは 2 つの針電極間で生成した放電をガス流れによ って押し出すように設計した幅約 20 mm のシート状であり、ジェット型であるマイクロ波 励起プラズマとは、プラズマ領域の体積が異なるが、リモートプラズマであるため被照 射物に電界がかからない。そのため、マイクロ波励起プラズマの特徴である、「細胞培 養液に電界がかからない」ことの影響を考察することができなかった。さらに、プラズマ 領域の体積は大気中の窒素や酸素の取り込み量に影響を与えると考えられ、活性酸 素窒素種の生成量にも大きな影響を与える。

本章では、ジェット型パルスストリーマ放電の気相診断と、照射によって培養液に生成した H₂O₂, NO₂⁻の生成速度および HeLa 細胞の生存率評価を行い、マイクロ波励 起プラズマと比較することで、プラズマによる電界の影響を考察した。

138
7.2 ジェット型パルスストリーマ放電の気相診断

ジェット型パルスストリーマ源の装置構成を図 7.1 に示す。ジェット型パルスストリーマ 放電の放電は、He ガスを内筒に 2 slm 流通させながら、60 Hz, 9 kV の交流電圧を印 加して生成した。電極はガスが流通している石英ガラス製の 2 箇所に銅箔巻きつけ た。



図 7.1 ジェット型パルスストリーマ源の装置構成。

図 7.2 に本章での実験に用いたジェット型パルスストリーマ放電の様子を示す。プラ ズマの下部に DMEM(導体)を設置することで、ガス管内部で帯電した発光粒子が DMEM に引き寄せられ、発光が強くなった。荷電粒子が培養液に当たっていることか ら、DMEM には電界が印加された状態であることを確認した。



(a)DMEMなし (b)プラズマ下にDMEMを設置 図 7.2 ジェット型パルスストリーマ放電の様子。

図 7.3 にバンドパスフィルターを用いた各発光種の分布を示す。バンドパスフィルターを設けていない場合、つまり全ての発光の和は導体である DMEM の液面に近いほど強くなった。また、放電に用いた He は出射口周辺と DMEM 液面付近において発光 強度が強くなっているが、それら以外にも、均一に分布していた。

NO の発光分布に着目すると、He などのシャープな分布とは異なっており、プラズマ 領域の近傍まで均一に分布している様子が見られた。NO は大気中の窒素が解離し てさらに O 原子などと反応して生成すると考えられるため、窒素を取り込んでいるプラ ズマ領域周辺においても発光が検出されたと考えられる。

一方で、Oを含む O 原子とOH ラジカルの発光分布は DMEM 液面に近いほど発光 が強くなる分布が得られた。O 源としては大気中の酸素や水分も考えられるが、このジ ェット型パルスストリーマ放電では、培養液から蒸発した水蒸気を取り込んで解離が起こり、O原子やOHラジカルを生成していることが示唆された。



図 7.3 ジェット型パルスストリーマ放電の発光種の分布。

7.3 ジェット型パルスストリーマ放電の電子密度およびガス回転温度

7.3.1 ジェット型パルスストリーマ放電の電子密度

図 7.4 にジェット型パルスストリーマ放電の H_β発光スペクトルを示す。測定は、ジェット の噴出方向と同軸からスペクトルを取得した。また、He に 0.4%の H₂を混合したガスを 用いた。マイクロ波励起プラズマと同様に、シュタルク拡がりの半値全幅を抽出し、電 子密度を計算したところ 1×10^{14} cm⁻³ であった。マイクロ波励起プラズマは 7×10^{14} cm⁻³ であり、電子密度は同じオーダーのプラズマであることを確認した。



図 7.4 ジェット型パルスストリーマ放電の H_β発光スペクトル。

7.3.2 ジェット型パルスストリーマ放電のガス回転温度

図 7.5 にジェット型パルスストリーマ放電の N₂ 2nd positive system の発光スペクトルを 示す。理論値とフィッティングしたところ、520 K の理論スペクトルと良い一致を示した。 マイクロ波励起プラズマのガス回転温度は 1600 K であった。



図 7.5 ジェット型パルスストリーマ放電の N₂ 2nd positive system の発光スペクトルと 理論スペクトルのフィッティング。

7.4 ジェット型パルスストリーマ放電による PAM 中 H₂O₂とNO₂ 濃度

ジェット型パルスストリーマ放電の気相診断の結果、活性酸素窒素種であるNO、OH ラジカル、O 原子などの発光種は全て共通して存在しており、分布に違いがあることを 確認した。図 7.6 に DMEM にジェット型パルスストリーマ放電の照射時間に対する H₂O₂濃度および NO₂⁻濃度の変化を示す。

ジェット型パルスストリーマ放電では、NO2⁻がほとんど生成していなかった。また、 H2O2の生成速度も 0.28 µM/s とマイクロ波励起プラズマと比較すると 1/20 倍遅いこと がわかった。60Hz 大気圧プラズマの照射による H2O2の生成速度は 0.35 µM/s と報告 されており、^[1] ほとんど同じ生成速度だった。プラズマ領域の影響は大気中からの取り 込みに関しては影響が大きいことが予想されるが、培養液からの蒸発した水蒸気によ る影響が支配的であることが示唆される。

一方で、NO2⁻の生成速度は同じ電源を使用しているにも関わらず 60Hz 大気圧プラ ズマと比較して圧倒的に小さい。前述のとおり、NO2⁻の窒素源は大気中からなので、 プラズマ領域の違いが大きく影響したことが要因として挙げられる。また、NO2⁻の生成 反応に寄与するガス温度が 520 K と小さいことも要因として考えられる。



図 7.6 各プラズマ源による H₂O₂ および NO₂⁻生成速度。

(a) ジェット型パルスストリーマ放電 (b)マイクロ波励起プラズマ^[第5章 図5.4 および図5.5]

7.5 ジェット型パルスストリーマ放電の照射によって作製した PAM の

HeLa 細胞生存率

図 7.7 にジェット型パルスストリーマ放電を照射して作製した PAM による HeLa 細胞の生存率を示す。マイクロ波励起プラズマと照射時間を同一にしたところ、マイクロ波励起プラズマの方が、短時間で多くの HeLa 細胞を死滅させることができる。

電界の影響について考慮するために、マイクロ波励起プラズマで作製した PAM を、 ジェット型パルスストリーマ放電で生成した H_2O_2 量と同程度になるように希釈して比較 した。図 7.8 はマイクロ波励起プラズマ、60Hz 大気圧プラズマおよびジェット型パルス ストリーマによる PAM 中の H_2O_2 濃度と HeLa 細胞生存率の関係を示している。ジェッ ト型で比較すると、同じ H_2O_2 濃度においてもマイクロ波励起プラズマの方が HeLa 細 胞を死滅させる効果が高い。また同程度の H_2O_2 濃度で比較すると、 H_2O_2 濃度が約 20 μ M 以下の領域では、 NO_2^- 生成速度が速い 60Hz 大気圧プラズマが HeLa 細胞の生 存率を低下させているが、約 20 μ M 以上の領域では NO_2^- の影響が顕著になり、ジェ ット型であるマイクロ波励起プラズマやパルスストリーマ放電によるHeLa 細胞の生存率 が低下する傾向が見られた。







図 7.8 H₂O₂ 濃度に対する HeLa 細胞生存率。

7.6 結論

被照射物に印加される電界の影響を考察するために、ジェット型パルスストリーマ放電のプラズマ計測と照射によって培養液に生成した H₂O₂, NO₂⁻の生成速度および HeLa 細胞の生存率評価を行った。ジェット型パルスストリーマ放電の発光種はマイク ロ波励起プラズマと同じであったが、O 原子、・OH は液面に近いほど多く存在する傾向が見られた。ジェット型パルスストリーマ放電の電子密度は 1×10¹⁴ cm⁻³ でマイクロ 波励起プラズマと同程度であったが、ガス回転温度は 520 K とマイクロ波励起プラズマ よりも低く見積もられた。ジェット型パルスストリーマ放電では NO₂⁻の生成が見られない ことから、NO₂⁻の生成には、プラズマ領域の表面積が関係していると考えられる。

表7.1 および図7.9 に各プラズマ源の電子密度、間接照射法(PAM)による癌細胞の 生存率および電界の大きさの影響を示す。マイクロ波励起プラズマの各プロットは、 H₂O₂ の濃度を他のプラズマ源と同範囲にするために、DMEM(プラズマ未照射)を用 いて8倍、16倍、32倍に希釈している。マイクロ波励起プラズマは電子密度が60Hz 大気圧プラズマよりも低いにも関わらず、希釈してもなお同じ照射時間で作製した PAMによる癌細胞の殺傷能力が高いという特徴を有する。また、マイクロ波励起プラズ マと同じジェット型のパルス放電と比較しても、HeLa細胞の生存率の差は40%以上で あり、連続放電によって DMEM への単位時間あたりの活性種の供給量が多いことが 大きく影響していると考えられる。ジェット型パルスストリーマ放電は、プラズマ照射時 に DMEM に対して電界の影響を与えるが、HeLa細胞の生存率、つまり PAM 内活性 種の生成に影響していることは確認できず、連続放電であるマイクロ波励起プラズマ による高効率活性種生成の効果の方が圧倒的に大きいことがわかった。

	電子密度	PAM 作用による癌	電界の強さ
	(cm^{-3})	細胞生存率*(%)	
マイクロ波励起プラズマ	7×10^{14}	3	\bigtriangleup
60Hz 大気圧プラズマ	2×10^{16}	43	\bigtriangleup
ジェット型パルスストリーマ	1×10^{14}	39	Ô

表 7.1 各種プラズマ源の電子密度と癌細胞生存率の比較。



各プラズマを120秒照射して作製したPAM

図 7.9 各種プラズマ源による HeLa 細胞生存率の比較。

参考文献

[1] N. Kurake, H. Tanaka, K. Ishikawa, T. Kondo, M. Sekine, K. Nakamura, H. kajiyama, F. Kikkawa, M. Mizuno and M. Hori, *Arch. Biochem. Biophys.*, 2016, 605, 102.

8.1 本研究のまとめと成果

本研究では、マイクロ波励起プラズマ源に着目し、細胞培養液への間接照射によっ て癌細胞や正常細胞の生存率への影響を検討することで癌治療への応用可能性を 示すことを目的とした。マイクロ波励起プラズマのプラズマ診断や、癌細胞を死滅させ る活性種であることが報告されている H₂O₂ と NO₂⁻の生成速度を測定し、パルス放電 である 60Hz 大気圧プラズマと比較することで、マイクロ波励起プラズマの特長を示し、 さらに、H₂O₂とNO₂⁻以外の抗腫瘍成分を特定するために、PAM 中に含まれるアミノ酸 やビタミンなどの有機化合物の変化を詳細に解析した。

マイクロ波励起プラズマは、電子密度や OH ラジカル濃度は 60Hz 大気圧プラズマと 同等であるが、より短時間で癌細胞を殺傷することができる PAM を作製することができ ることを示した。高い癌細胞殺傷能力の要因を明らかにするために、マイクロ波励起プ ラズマ照射によって PAM 中に生成する活性酸素窒素種である H₂O₂と NO₂⁻の生成速 度を測定したところ、H₂O₂の生成速度が 6.0 µM/s と 60Hz 大気圧プラズマ (0.35 µM/s) の約 17 倍速いことがわかった。マイクロ波励起プラズマは連続的に放電しており、パ ルス放電の 60Hz 大気圧プラズマよりも単位時間あたりの放電時間が長い。このため UV や電子による水の解離、単原子との衝突などの影響が大きくなり OH ラジカルの生 成量が増加して、高い H₂O₂ 生成速度が実現できたと考えられる。また、マイクロ波励 起プラズマ照射による培養液成分の変化を解析したところ、マイクロ波励起プラズマか ら生成する活性酸素種によってメチオニンがメチオニンスルホキシドに酸化しているこ とを見出した。これらの癌細胞生存率との関係を検討したところ、メチオニンスルホキシ ドに毒性はなく、必須アミノ酸であるメチオニンが減少したことが癌細胞の生存率低下 に寄与していることを明らかにした。

以下に、各章で得られた知見をまとめる。

第1章では、本研究の目的とその背景について説明した。非平衡大気圧プラズマの 発展と、新たな癌治療法開発への期待の高まりを説明し、非平衡大気圧プラズマを用 いた癌治療法開発の意義を述べた。非平衡大気圧プラズマの直接照射および間接 照射によって癌細胞だけがアポトーシス死へ誘導され、正常細胞はその影響を受けな いという現象は、さまざまなプラズマ源と異なる臓器由来の細胞において報告されてい るが、そのメカニズムについてはまだ不明なところが多い。本研究では、これまであまり 検討されていなかったマイクロ波励起プラズマに着目した。

第2章では、マイクロ波励起プラズマの生成方法を説明した。スリースタブチューナ ーでインピーダンスを最小になるようにマッチングをとることで、プラズマの伸びが長く なった。また、マイクロ波励起プラズマの気相中におけるプラズマ計測の原理と方法に ついて述べた。発光分光法によって、得られたスペクトルから電子密度やガス回転温 度の算出した方法を説明した。また、OH ラジカルの絶対密度を算出するために行っ たレーザー誘起蛍光法(LIF)の原理と絶対密度の算出方法を記述した。さらに細胞 生存率を評価するために行ったアッセイにおける MTS アッセイの反応式を示し、490 nm の吸光度から算出する原理を説明した。PAM に含まれる過酸化水素、亜硝酸イオ ンの定量には比色計測を用いた。培養液成分の変化を示すために行った LC-MS/MS と NMR の原理についても説明している。

第3章では、マイクロ波励起プラズマの気相診断の結果を示した。H_βの発光スペクト ルからシュタルク拡がりによる半値全幅を抽出し、マイクロ波励起プラズマの電子密度 152 は7×10¹⁴ cm⁻³と算出した。60Hz 大気圧プラズマ(2×10¹⁶ cm⁻³)と比較すると、電子密 度は 1/30 であるが他のプラズマ源とは同等の値を示した。ガス回転温度は N2 2nd positive system のスペクトルから、1600 K ± 30 K であったが、ガス回転温度が高く見 積もられている可能性がある。マイクロ波励起プラズマの発光種は、NO ラジカル、OH ラジカル、N2, Ar 原子, O 原子であり、Ar 原子とO 原子の発光はプラズマ出射口から6 mm までの範囲かつプラズマ中心部で発光していた。一方で、NO ラジカルと OH ラジ カルは大気中の窒素、酸素、水蒸気を原料として生成するため、大気と接するプラズ マの外側にも発光種が分布していることを示した。これらの発光種は 60Hz 大気圧プラ ズマと同一であるが、NO ラジカルの発光強度がマイクロ波励起プラズマでは小さいこ とがわかった。OH ラジカルを 282 nm のレーザーで励起し、検出された LIF スペクトル から絶対密度を算出したところ、プラズマ出射口から5mm下の測定箇所で1.9×10¹⁴ cm⁻³と算出した。LIF の 2 次元イメージから、プラズマの下に水を設置し、その照射距 離が近いほど OH ラジカルの LIF 強度が上昇することを示した。このことから、OH ラジ カルは大気中の酸素、水分からだけでなく、蒸発した水が電子によって解離して生成 していることが示唆された。マイクロ波励起プラズマのプラズマ中 OH ラジカルの絶対 密度は 60Hz 大気圧プラズマと同程度であるにも関わらず、H2O2 生成速度の生成速 度はマイクロ波励起プラズマの方が 17 倍程度速い(第 5 章に詳述)。このことから、マ イクロ波励起プラズマは、連続放電によって活性種の生成効率が高いという特徴があ ることがわかった。

第4章では、マイクロ波励起プラズマを照射して作製した PAM によって癌細胞選択 的な抗腫瘍効果が得られることを、癌細胞と正常細胞の生存率に違いから検討した。 マイクロ波励起プラズマのを照射して作製した PAM で、HeLa 細胞(癌細胞)および MCF10A 細胞(正常細胞)を培養したところ、MCF10A 細胞の生存率は約 90%を維持 しているにも関わらず、HeLa 細胞は約 3%の生存率であり、選択的な抗腫瘍効果があ ることを明らかにした。また、60Hz 大気圧プラズマと比較すると、マイクロ波励起プラズ マは短時間の照射で多くの HeLa 細胞を死滅させる PAM を作製できることがわかっ た。

第 5 章では、マイクロ波励起プラズマを照射した PAM 中に含まれる H₂O₂ 濃度と NO₂⁻濃度を定量した。H₂O₂生成速度は6.0 μM/s, NO₂⁻生成速度は2.2 μM/s であった。 60Hz 大気圧プラズマでは、H₂O₂生成速度は0.35 μM/s, NO₂⁻生成速度は10.5 μM/s と報告されており、起こりうるそれぞれの反応式から、マイクロ波励起プラズマでは連続 放電によって Ar 原子、電子、OH ラジカル、O 原子などが生成しており、これらによっ て OH ラジカルの生成速度が速くなっていることを示した。一方、NO₂⁻は、窒素源とな る大気中の窒素の取り込み量がマイクロ波励起プラズマでは少ないことが考えられる。 これは、プラズマ領域の表面積が関係していると推測している。

PAM を希釈することで、選択的抗腫瘍効果と H_2O_2 濃度、 NO_2^- 濃度の関係を検討したところ、 $[H_2O_2] = 90 \mu M$ 以上、 $[NO_2^-] = 38 \mu M$ 以上の範囲で明確な抗腫瘍効果が得られることを明らかにした。これらの濃度を DMEM に添加し、同濃度を有する PAM と比較すると、PAM の方が多くの HeLa 細胞を殺傷する能力を有しており、他の抗腫瘍成分が存在することが示唆された。

第6章では、H₂O₂と NO₂⁻以外のまだ特定できていない抗腫瘍成分を特定するため に、マイクロ波励起プラズマの照射による DMEM に含まれるアミノ酸やビタミンなどの 有機化合物の変化を詳細に解析し、マイクロ波励起プラズマの照射によってメチオニ ンがメチオニンスルホキシドに酸化されることを見出した。メチオニンスルホキシドを DMEM に添加して毒性を確認したが、プラズマ照射で生成する量では、毒性は認め られなかった。一方で、培養液内のメチオニンの減少は、細胞生存率の低下に影響を 与えていることがわかった。 第7章では、マイクロ波励起プラズマの特徴をより明確にするために、被照射物に電 界を印加するジェット型パルスストリーマ放電の気相診断、H2O2 濃度、NO2 濃度の定 量とHeLa細胞の生存率評価を行った。ジェット型パルスストリーマ放電の電子密度は 1×10¹⁴ cm⁻³でマイクロ波励起プラズマと同程度であったが、ガス回転温度は520 Kと マイクロ波励起プラズマよりも低く見積もられた。ジェット型パルスストリーマ放電では NO2 の生成が見られないことから、プラズマジェットにおける NO2 の生成速度が遅い のは、プラズマ点灯時のガスの取り込みの影響よりも、プラズマ領域の表面積が関係し ていると考えられる。

以上を総括すると、本研究の成果として、非平衡大気圧プラズマによる癌治療応用 を目指したプラズマ源としてマイクロ波励起プラズマに着目し、プラズマ診断結果を示 してその特性を明らかにしたこと、癌細胞/正常細胞間で細胞生存率に違いがあった こと、連続放電という特徴によって活性種を高効率に生成できることを見出したことが 挙げられる。マイクロ波励起プラズマによる活性種の高効率生成という特徴は、パルス 放電で実現することが困難なものあり、プラズマ活性溶液製造プロセスという観点で大 きな利点を持つ有望なプラズマ源であることを示した。

8.2 将来展望

本研究では、マイクロ波励起プラズマの連続放電による高効率活性種生成の効果 やメチオニンの酸化によるメチオニンスルホキシドの生成という新たな知見が得られた が、将来展望として以下が挙げられる。

●マイクロ波励起プラズマは OH ラジカルを多く生成することができるが、抗腫瘍効果 と PAM 中に生成している H₂O₂と NO₂⁻の生成比に関する考察が不十分であった。し たがって、プロセスガスに窒素や酸素を最適な流量比に制御しながらプラズマを生成 することによって、NO₂⁻の生成量を増加させるための検討を進め、抗腫瘍効果の発現 に有効な[H₂O₂]/[NO₂⁻]を特定することが重要である。さらに、H₂O₂と NO₂⁻の反応によ る抗腫瘍成分の生成についても議論を深めることができる。

●メチオニンの減少による HeLa 細胞の生存率低下は in-vitro 実験における現象を説 明することはできるが、マウスはメチオニンの供給を受けるためモデルマウスにおける 腫瘍の縮小という in-vivo 実験を説明することはできない。LC-MS/MS は既知の成分の 定量は得意だが、未知の成分の特定には不向きである。DMEM のように 30 種類以上 の成分を含む培養液の変化を化学的に分析するには限界があり、別の分析方法が必 要である。着目する成分を絞り込むために、アミノ酸やビタミンなどの構成成分の添加 量が異なる DMEM に同条件でプラズマを照射し、抗腫瘍効果を比較することで、抗 腫瘍効果に大きな影響を与える成分を絞りこむことも有効と考えられる。着目する成分 を絞った上で GC-MS 法などを用いることで、プラズマを照射したことによる成分の変化 を特定することが可能であると考えられる。

また、乳酸リンゲル液(ラクテック)にプラズマを照射した溶液(Plasma-activated lactic, PAL)も癌細胞だけを選択的に殺傷することができることが報告されている。PAL 中の H₂O₂ 濃度は 8 µM であり、PAM の 30 µM よりも少ないにも関わらず、PAM と同様に癌 細胞をアポトーシス誘導する効果が得られていることから、PAM とは異なるメカニズム でアポトーシスに誘導していることを示唆している。PAL の効果は、乳酸ナトリウム (C₃H₅NaO₃)存在下でのみ特異的に発現し、PALの成分を NMR で分析したところ、ア セチル基(CH₃CO⁻)やピルビン酸(CH₃COCOOH)の構造を持つ物質が生成している。 PAM 中にもこれらが生成している可能性がある。

さらに、別のアプローチとして抗腫瘍成分を体内に運ぶ役割をするキャリアの存在や 癌細胞側の受容体を検討することで成分の絞り込みを行うなどが挙げられる。 本研究の遂行ならびに本論文の作成にあたり、御指導、御協力をいただきました多 くの方々に感謝申し上げます。

本研究において、最先端研究の遂行と学位取得の機会を与えてくださいました指導 教官の名古屋大学大学院工学研究科 堀勝教授に深く感謝申し上げます。また、本 論文の副査として査読していただきました名城大学理工学部 伊藤昌文教授、名古 屋大学大学院工学研究科 西澤典彦教授、中里和郎教授に深く感謝申し上げます。

本研究について、副査をしていただくと同時に、丁寧に学術論文に関する議論をして頂きました名古屋大学大学院工学研究科 石川健治特任教授に深く感謝申し上げます。

プラズマ計測の研究について、共同研究開始当初から多くの御指導と御助言をいた だきました名城大学理工学部 竹田圭吾准教授に深く感謝申し上げます。また、多く の分子生物学的な考察を与えてくださいました名古屋大学未来社会創造機構 田中 宏昌特任准教授に深く感謝申し上げます。さらに、細胞培養の方法や細胞を用いた 実験方法について懇切丁寧に御教授くださいました名古屋大学未来社会創造機構 橋爪博司特任講師に深く感謝申し上げます。

私に会社に籍を置きながら学位を取得する機会を与えてくださり、本研究に関する 多くの御助言や相談に応えてくださいました株式会社ニコン光技術研究所第五研究 課 瀧優介課長に深く感謝申し上げます。また、学位取得を後押ししてくださいました 株式会社ニコン 研究開発本部 岩崎豊副本部長、材料・要素技術研究所 渡辺俊 二所長、光技術研究所 国場英康所長に感謝申し上げます。同僚であります光技術 研究所第五研究課の皆様には、本研究の進捗について相談にのって頂くとともに、暖かい励ましを頂きました。深く感謝申し上げます。

また、名古屋大学において研究を行うにあたり、御指導、御助言を頂きました名古屋 大学大学院工学研究科 近藤博基准教授、堤隆嘉助教に深く感謝申し上げます。

本研究のプラズマ計測の実験にあたり、安藤睦氏、梁思潔氏、熊倉匠氏、倉増廉氏に多大なる御協力いただきましたことに深く感謝申し上げます。

培養細胞や分子生物学実験にあたり倉家尚之氏、古田凌氏、神農大輝氏、黒川幸 宏氏、細井祐吾氏に多大なる御協力をいただいたことに深く感謝申し上げます。

また名古屋大学の実験室で共に研究を行った孫昿達氏、天野智貴氏、加古隆氏、 張彦氏、Mr. Timothy Ryan Brubaker、今井駿氏、杉浦啓嗣氏、東松真和氏、福永祐 介氏、Mr. Borude Ranjit Rohidas、今村真人氏、植山稔正氏、高橋美香氏、市川知範 氏、岡部萌氏、解錫同氏、郝彦氏、勝野楓氏、武田直己氏、村上開士氏、山岡壮太 郎氏に深く感謝申し上げます。

また、研究を陰から支えて頂きました秘書の桑原陽子様、廣田和代様、寺澤妙子様、 本田彩様深く感謝申し上げます。

最後に、私の学位取得に理解を示し、健康に気を配りながらいつも応援してくれた、 妻・志保に心から感謝の意を表します。

2018年3月

学術雑誌論文

- Y. Takahashi, Y. Taki, K. Takeda, H. Hashizume, H. Tanaka, K. Ishikawa and M. Hori, "Reduced HeLa cell viability in methionine-containing cell culture medium irradiated with microwave-excited atmospheric-pressure plasma" *Plasma Process Polym.*, accepted, (2018).
- Y. Takahashi, Y. Taki, K. Takeda, H. Hashizume, H. Tanaka, K. Ishikawa and M. Hori, "Cytotoxicity on cancer HeLa cells sensitively against normal MCF10A cells in cultivations with cell culture medium treated by microwave-excited atmospheric pressure plasmas", J. Phys. D:Appl. Phys., accepted, (2018).

国際会議

 Y. Takahashi, Y. Taki, K. Takeda, H. Hashizume, H. Tanaka and M. Hori, "Selective antitumor effect of the plasma-activated medium produced by atmospheric pressure plasma with high plasma density" AVS 64th International Symposium & Exhibition Oct.29-Nov.3, Tampa (U.S.), PB+BI+PS-TuM4 (2017).

国内会議

 髙橋洋平, 瀧優介, 竹田圭吾, 橋爪博司, 田中宏昌, 堀勝「マイクロ波励起プ ラズマを用いた プラズマ活性培養液の選択的抗腫瘍効果」, 第 78 回応用物理 学会秋季学術講演会 2017 年 9 月 5 日-8 日, 福岡, 5a-S22-2.

特許

 髙橋洋平,堀勝,田中宏昌,橋爪博司「癌細胞の細胞死誘導剤の製造方法、 及び癌細胞の細胞死誘導方法」 特願 2017-160045、出願中.