

2. 高速カメラの直接的な利用例(2)

三瓶明希夫,永田正義¹⁾,西野信博²⁾

京都工芸繊維大学大学院工芸科学研究科,1)兵庫県立大学大学院工学研究科,2)広島大学大学院工学研究科

(原稿受付日:2010年7月14日)

高速カメラの実験装置での使用例や使用方法について、7月号に収まらなかった残りの部分(RELAX, NSTX, HIST, Heliotron J, QUEST)を概説する.カメラの利用は本解説の装置以外にも様々なところで使用されているので、学会等で注意していただければ結構見つかるだろう.技術の進歩は著しく、また、読者の方々の多くのアイデアから新しい計測手法が生み出されることを期待しつつこの章を終えたい.

Keywords:

fast camera, peripheral plasma, plasma diagnostics, magnetic confinement device, C-MOS, Plasma Gun

2.1 逆磁場ピンチ (RFP) 装置RELAXにおける高 速カメラ計測

本節では低アスペクト比(A=2)の逆磁場ピンチ (RFP) 装置 RELAX [1] における高速カメラ計測の結果を 紹介する. RFP は磁場閉じ込め方式の一種であり、プラズ マ中を流れる電流が閉じ込め磁場を作る. RFP 磁場配位の 特徴は、安全係数gの分布が磁気軸上で最大値(~1.5 a/R) をとり、周辺部に向かって単調に減少してプラズマの端で はq < 0となることである. このようなq 分布においてはプ ラズマ中心領域でm=1のモード有理面が近接して存在す るので、これらのモードの非線形相互作用に由来する磁気 カオスによる閉じ込め劣化が問題とされてきたが、最近の MHD 不安定性のフィードバック制御技術の開発および制 御アルゴリズム研究の進展により、自発的に、または外部 からの駆動によって、単一共鳴モードが成長してプラズマ 内部の磁気面がヘリカルに変形した RFP 配位に遷移する 現象が見出された[2]. イタリアの RFX-mod 装置では,中 心付近に共鳴面をもつ単一のテアリングモードに伴って成 長する磁気島内の磁気面が自己修復されて電子温度、電子 密度が上昇することが観測され、エネルギー閉じ込めの改 善およびヘリカル輸送障壁の形成が確認されている.

RFPのアスペクト比を小さくすると軸上のqが上昇す る.アスペクト比が2のRELAXの場合,q(0)<0.33であ れば最も内側のモード共鳴面(q=1/4)の位置は r/a~0.4となって磁気軸から離れるため,単一磁気島が成 長してヘリカル変形が生じやすくなると考えられる.従来 までに,内部の磁場分布計測によって,RELAXにおける 低アスペクト比プラズマの巨視的なヘリカル変形が示され [2],光学的手法による内部構造の観測が求められていた. その一つの手段として,広島大西野氏との共同研究によ り,RELAXに高速カメラ計測を適用し,可視光構造を撮 影した[3].図1(a)に高速カメラの設置図を示す.カメラ

2. Typical Usage of Fast Cameras as High-Speed Video Camera (2) SANPEI Akio, NAGATA Masayoshi and NISHINO Nobuhiro の視線は接線方向であり、点線内が計測系の視野である. 高速カメラには nac image technology 社製の"MEMRE-CAM fxK4"を使用しており、撮影速度 80,000 [frames/second] で撮影を行った. RELAXのプラズマ放電時間は2 ms 程度であり、一回の放電に対して約160枚のスナップ ショットが得られる.

磁場揺動スペクトルが準単一へリシティ (QSH)のそれ に近い場合に、図1(b)のような可視光のヘリカル構造が 観測された. RELAX では充填ガスに水素を用いているが、 干渉フィルタを介した画像計測の結果から、この構造は Ha線の発光に因るものであることも明らかとなった.こ のヘリカル構造とその径方向の位置は、平衡再構成結果か ら予測されるq = 1/4の有理面の位置にほぼ一致し、ヘリカ ルピッチも磁力線のピッチと一致する(図1(c)).また、



図1 (a) RELAX と高速カメラ設置概念図.(b) RELAX で観測された可視光ヘリカル構造.(c) m = 1/n = 4 モード有理面上のヘリカル構造の模式図(文献[4]より転載).



(a)0.9250ms (b)0.9375ms (c)0.9500ms (d)0.9625ms (e)0.9750ms

図2 ヘリカル構造のトロイダル回転.

このヘリカル構造の時間変化の様子を図2に示す. ヘリカ ル構造を保ったまま,トロイダル方向に10kHz程度で回転 していることが解る.同時に行っている分光計測の結果に より,ヘリカル可視光構造が存在する時間帯ではHa線の 強度が上昇していることがわかっている.これは壁からの リサイクリング中性粒子の増加を示唆しており,この現象 によって共鳴面付近の中性粒子密度が増加するために,電 子温度および電子密度のヘリカル構造が可視化されたと考 えられる.

高速カメラで撮影された可視光へリカル構造は電子密度,電子温度の構造を反映した発光が観測されたものと考えている.現在,電子温度・電子密度のヘリカル構造の時間発展を直接計測するために,軟X線ピンホールカメラと高速カメラを組み合わせた軟X線2次元画像の時間発展計測システムの開発を進めている. (三瓶明希夫)

2.2 磁化同軸プラズマガン実験における高速カ メラ計測

磁化同軸プラズマガン (Magnetized Coaxial Plasma Gun: MCPG) は、スフェロマック/球状トーラス (ST) のヘリ シティ入射電流駆動実験、コンパクトトロイド入射による 燃料粒子補給実験,磁気リコネクション基礎物理実験,天 体宇宙プラズマ現象の実験室内実験、そして最近では、ダ イバータ材料のELMs模擬用パルス高熱負荷試験に用いら れている.これらの研究内容については、本誌小特集 「ITER 時代における大学の革新的閉じ込め概念研究のあ り方 [5], また, 講座 「高速プラズマ流と衝撃波の研究事 始め, 5.5節」[6]において詳しく解説されている. 本講座の テーマ「高速カメラを使用したプラズマ計測例」について はその中でも一部紹介されているので併せて参考にして頂 きたい. MCPG 利用によるプラズマ流と磁場との相互作用 が創り出す複雑な MHD 現象の探求には、高速カメラは不 可欠な観測ツールとして非常に多く用いられている.この 関連の実験では比較的低温で高密度の磁化プラズマを対象 とするため、 高速カメラのピーク感度である可視領域から の光が強く、プラズマ全体の巨視的なダイナミクスを捉え やすいのが特徴である.しかし、一方、現象の時間応答が 早いため、u秒オーダの時間分解能がカメラやデータ収集 系に要求される.本節では、プリンストン大学プラズマ物 理研究所の NSTX 装置および兵庫県立大の HIST 装置にお ける同軸ヘリシティ入射 (Coaxial Helicity Injection: CHI) 実験[7,8],および高速プラズモイド生成に用いられ る MCPG[9]内部のプラズマ回転の高速カメラの観測例を 紹介する.

(1) NSTX における観測例

球状トーラスは低アスペクト比であるため、中心ソレノ

イドコイルを用いない初期電流の立ち上げ(スタートアッ プ)と定常電流駆動の実現が重要課題である.そのため NSTX 装置では非誘導電流駆動法の一つの有効な手段とし て, CHI 法が試験されている. 50 MW の DC 電源を用いた 初期のCHI実験[10]では、長時間の電流駆動を達成してい るが、その維持過程で十分な磁気面が形成されていないと の議論があった. そこで, スタートアップ時のみに絞った Transient-CHI 法が提案, 試験され, 実験では高速カメラ 計測が平衡配位形成の検証に重要な役割を果たした[7]. 図3にCHIの模式図を示す. 高速カメラ (Vision Research, MICRO-II, 1万8千フレーム/秒)を用いたプラズマ生成 過程の観測結果を図4に示す。80万ファイバ数を持つ高分 解バンドル光ファイバを通して見た観測視野は真空容器内 部のほぼ全領域をカバーしている.装置下のダイバータ部 でガスパフを行い, 18 GHz, 10 kW のマイクロ波で予備電 離を行った後、ダイバータ電極間に2kV以下の電圧を印加 し、50mFのコンデンサーで放電を行う.初期放電開始後, りんご形状のプラズマがJ×Bのローレンツ力によって噴 出する様子がカメラ画像上(t=7.2ms, 8ms)でうまく捉 えられている.この噴出過程においてダイバータコイルが 作る磁力線が引き伸ばされ、同時に X ポイント付近で磁気 リコネクションが発生し、閉じたポロイダル磁束が形成さ れる (*t*=8.4 ms, 9 ms). 入射ガン電流 (~2 kA) は*t*= 10 ms でほぼゼロになると、プラズマは自己抵抗によって 減衰していく.この減衰過程のカメラ画像(t=10ms, 11 ms) は fish eye image のトーラス配位を見事に表現して いる.画像上のプラズマコア部分では周辺部に比べて光の 強度が弱くなっており,平衡計算結果と併せて閉じた磁束 面構造が形成されているものと考えられる.また,上部の 絶縁ギャップの箇所で放電が起きるとその部分が強く光 り、電流増幅率(入射電流に対するプラズマ電流の割合で このショットでは約40倍)の低下が高速カメラ計測によっ て明らかにされた、最近その対策が講じられた結果、最大 200 kA のプラズマ電流の立ち上げとその後のオーミック とのカップリング駆動によって高性能な ST プラズマ生成 に成功している[11].NSTXではCHI実験の他にも,広島 大の西野氏による高速カメラを用いたプラズマ周辺領域の



図 3 NSTX 装置における CHI 模式図[6].



図4 Transient-CHI によるスタートアップ実験、上図は入射電 流、プラズマ電流、電極間電圧の時間変化、下図は高速カ メラによる全体像[6].

ELM 挙動の観測が実施されている[12]. これらは日米協 力事業による成果であり, R. Raman 氏と L. Roquemore 氏(高速カメラ担当)への謝辞を追記しておきたい.

(2) HIST における観測例

HIST装置ではMCPGを用いたCHI方式を実施している. 高速カメラ計測の設置図を図5に示す.プラズマ固定境界 であるフラックスコンサーバの観測穴に近接させた魚眼レ ンズ (F値2.5,焦点距離1.53 mm)を先端に取り付けたイ メージバンドル光ファイバ (ファイバ径11 mm,長さ4 m, 開口数0.2:日本原子力研究開発機構から借用)を用い て,高速カメラヘプラズマ像を導いている.デモ機を借り て観測に用いたカメラは最大で20万フレーム/秒の撮影が 可能な nac image technology 社製の MEMRECAM GX-1で ある.本製品はカラーモデルで ISO 5000 の高感度 CMOS センサを搭載しており,低照度下の撮影においても鮮明な 高速撮影が可能である.観測視野は MCPG のプラズマ噴出



図5 HISTにおける高速カメラ設置図.

口を含めたほぼ全域をカバーしている.この実験では,ST 配位プラズマ生成後,外部トロイダル磁場を急速に反転さ せることにより反転 ST 配位と呼ばれるユニークな緩和配 位へ遷移する過程を調べた[13].高速カメラの撮影速度は 2万フレーム/秒で,その観測結果を図6に示す.図下の 平衡計算の磁場配位が示すように,ガン入り口付近で非反 転領域が存在する.強く光っているカメラ画像の領域から その存在を確認することができる.反転 ST 配位の形成過 程では,ガン出口とは反対側の位置(画像では右端)から プラズマ電流の方向が逆転し始めることが磁場計測等から わかっており,画像からも予測することができる.

(3) MCPG 内部の観測例

最近,100万フレーム/秒の超高速撮影ができる島津製 作所の Hyper Vision HPV シリーズの高速カメラをデモ機 として借りることができた. そのカメラを用いて, MCPG 内部のプラズマと不純物挙動を観測したのでここで紹介す る. 従来のカメラは、撮影速度を上げるに従って解像度が 低下したが、Hyper Vision はセンサー部の CCD 内に蓄積と 転送を行うメモリ領域を持っており、全ての速度において 常に10ビット,312×260ピクセルの解像度で撮影が行える のが大きな特徴である.しかし、全フレーム数 (100枚) は 固定であるので、長時間放電の撮影には適さない、実験は、 1~8 µs/frame で高速撮影を行った. タングステン材料へ の重水素プラズマ照射実験[9]に用いた MCPG とカメラの 概略配置図,および計測結果を図7に示す.図の中心にモ リブデンコーティングされた内部電極先端部がある. MCPG で作られる重水素プラズマは、スフェロマック磁場 構造をもっており、電極間に印加された電場 E と外部バイ アスコイルが作る磁場 B との E×B によって (図7では反 時計方向に)高速回転している.図の2次元画像から渦構 造が鮮明に形成されていることがわかる.また,全体画像 の中に点々と光る部分が確認できる.これは電極放電に よって電極先端部が溶融し、 金属粒子またはイオンがダス トとして飛散し、回転プラズマ流に混入しながら発光して いるものと考えられる.この金属ダストの強い発光の時間



図 6 高速カメラで撮影した反転 ST 緩和配位の形成過程(上図) と平衡計算結果(下図).



図7 上図:プラズマ回転と金属ダストの発光のカメラ画像 下図:MCPG 構造と高速カメラ配置図.

変化をよく見ると円周方向にしだいに長く伸びてくること がわかる.超高速撮影によってプラズマ回転速度に比べて この金属ダストのドリフトはかなりゆっくりしていること がわかった.このプラズマ回転渦構造の珍しい現象は高速 カメラ計測によって初めて観測できた良い例である.

(永田正義)

京都大学における高速カメラを用いた Heliotron J プラズマ計測

京都大学エネルギー理工学研究所の立体磁気軸ヘリオト ロン実験装置 Heliotron J[14, 15] における高速カメラを用 いたプラズマの計測は、平成12年から報告者(広島大学, 西野)と京都大学の共同研究から始まり、平成16年からは 双方向型共同研究として行われている. Heliotron Jは, L=1 ヘリカル磁場で ∇B を小さくとることで粒子の閉じ 込め性能が期待でき、また、トロイダル磁場の大きさを変 えることによりバンピーネスを変更できるなど、多彩な磁 場配位が可能である.これら種々の磁場配位でのプラズマ の周辺部における揺動を計測し、揺動の物理に関する情報 を得ることで、プラズマのエネルギー閉じ込め性能をより 良くすることを可能とするはずである. このことは核融合 プラズマ実現に向けての重要なステップである. 本研究で 使用したカメラは Photron の ULTIMA-SE, FASTCAM SA1.1 (SA5), Nac Image TechnologyのFXK4 (K5)など である.本節では、これまでに計測された現象で代表的な ものを取り上げて簡単に紹介したい.

(1) 炭素リミタ上の揺動[16]

図8左は, Heliotron Jの平面図とリミタ,カメラの位置 を示す.また,そのポロイダル断面図を右側に示す.高速 カメラは,真上から半球状の炭素リミタを見ている.途中, ハーフミラーによってアレイでの分光測定を同時に行って いる.図8右にあるように,水平ポートからは,中速カメ ラが横方向から同じリミタを見るようにしている.この二 つのカメラから見たリミタ付近の発光を図9に示す.この 撮影ではどちらのカメラにも光学フィルタはつけていな い.横(図9右)から見ると,およそ1cm程度の厚さで光 の放射が強い領域があることがわかった.また,上から見 た図 (**図 9**左) からは L-mode から H-mode に遷移する直後 から数 msの間で低周波数の揺動が見られた.リミタ上に は静電プローブがあり、イオン飽和電流を測定している. 図9で左で光っている2点(画素数が64×64と少ないの で,多少ぼやけている)がプローブのチップである. ECH 放電で、きれいな L-H 遷移プラズマを測定したときのこの 点での光の揺動と、イオン飽和電流、線平均電子密度、お よび, ECE の信号を図10に示す.明らかにすべての信号の 揺動が同期していることがわかる.スペクトルを調べると この信号は5-6kHzにピークを持つ低周波であることが わかった.この時のリミタを上から見ている高速カメラの 画像を,各画素の時間データにそれぞれ時間依存FFTをか けて、ピーク周波数に近い成分を抜き出して表したものが 図11である. Heliotron J は環状プラズマであるから、図11 の明るい放射領域の動きは、回転運動と認識できる.また、 イオン飽和電流が同期していることから、比較的高い密度 か温度(あるいは両方)の領域が光っているとも判断でき る、したがって、プラズマの回転運動か周辺部の波動かの どちらかを見ていることになる. 電子密度やECEの信号か ら考えて電子密度・温度の変動を測定していることから, 上記の推察は正しいと思われる.もし、この回転として、 回転の原因が径電場による $E \times B$ ドリフトであるなら、径 電場 Er は負となることを付記しておく. Heliotron J では, この種の低周波揺動がはっきり見られる場合と見られない 場合があり、この揺動の原因は明らかではない.



図8 Heliotron J の平面図と高速カメラの位置,および,高速カ メラのポートにおけるポロイダル断面図.

(2) フィラメント状の揺動[16]

前節での高速カメラは、最高速が 40500 FPS であったた め、詳細な揺動計測は困難であった.そこで、より高性能 のカメラの Nac image technology 社の FX K-4 (後に K-5 に改造)を使用して、揺動計測を行ったのが本実験である. このシリーズのプラズマでは最高速度 105000 FPS、光学 フィルタなしで撮影できた.図12にカメラの位置を、図13 に水平ポートからの撮影画像を示す.イメージガイドを使 用し、上下左右をあわせていないが、画像中のプローブは 下から上方向に向いている.この静電プローブは可動式 で、カメラと同じトロイダルセクションの下のポートを使 用している.また、同じ場所に超音速ガスパフも用意され た.この実験で、Heliotron J プラズマで、磁力線に沿って 光る筋上のフィラメント状の揺動が始めて確認された. フィラメント状の揺動はガスパフがなくとも確認できる



図9 二つの高速カメラから見たリミタ付近の画像.
 上から見たリミタ付近の発光(円がリミタ端).
 横から見たリミタ付近の発光(円がリミタ端).



図10 電子密度, ECE, イオン飽和電流, プローブ位置での画素 データ. 周波数解析の結果, すべての信号に 5~6 kHz の ピークがあった.



図11 5.7 kHz成分の強度表示.各画素データに時間依存 FFT を使 用した.白丸はリミタ端.

が、ガスパフがあるとプラズマが明るくなり、見やすくな る.また、ガスパフがある状態では、フィラメントが細く なっているように見える.この詳細構造(Fine Structure) がガスパフ時になぜ起こるのかは現時点では不明である が、西野による揺動モデル[18]ではフィラメント状揺動の 原因を磁力線方向の不均一加熱・冷却を原因としており, 現象論的には矛盾はない. もともとこのフィラメント状揺 動は、Tokamak/ST 磁場配位で発見され、磁力線方向に 沿ったほぼ2次元構造で,磁場に垂直方向におよそランダ ムに移動することが計測されている[19]. それゆえ, エネ ルギー閉じ込め性能に影響を及ぼしていると信じられてい る.おそらく、ヘリカル磁場配位でのそれも同じ物理機構 であると考えられており、環状磁場配位における普遍的な 揺動であろう.また,GAMMA10のように開放端磁場配位 でも似たような構造が現れる場合があり、磁場中のプラズ マの普遍的な乱流状態であるかもしれない. これらの物理 の解明は今後の進展に期待したい.

(3) L-H 遷移現象[20]

接線ポートを使用した高速カメラ測定のほうが、明るい 放射領域の回転(おそらくプラズマの回転)などははっき りわかるであろうと考え、行ったのが本測定である.撮影 に使用したカメラは、前節の FX K5 と FASTCAM SA1.1 (後 SA5 に改造) である. 一般的なトカマクだと L-H 遷移 時にプラズマ回転が逆になる ($E_r \times B_t$ の符号が逆. すなわ ち, L-mode では正の径電場 *E*r > 0 で, H-mode だと, 負の 径電場 Er < 0となっている) ことが知られている. そこで, ヘリカル磁場配位である Heliotron J のL-H 遷移時にはどの ようなことが起こるかを調べることは興味深い.図12に撮 影に使用したカメラの位置と接線ポートからとったプラズ マの画像を示す.特徴的な低周波揺動の周波数は、この ショットでは8-9kHzであったので,各画素のデータに時 間依存FFTを使用し、その周波数の成分の位相をカラーで 表示したのが図14である.フィラメント状揺動が L-mode, H-mode で磁場に垂直方向に移動し、また、L-H 遷移時に止 まることが判明した.画像中のポートの大きさなどを考慮 すると、 揺動の移動速度は H-mode で、 1-2 km/s で、 L-mode ではその半分程度と荒く評価される.もし、この揺 動の移動が径電場による*E*r×Bのプラズマ回転によるとす ると, H-mode では, $E_r = -2 \text{ kV/m}$ 程度で, L-mode で, *E*_r = +1 kV/m と概算された.この値は, Heliotron J での静 電プローブによる従来の計測結果と矛盾しない. それゆ え、ヘリカル磁場においても H-mode は Tokamak/ST 磁場 配位と同様な物理機構で起こるものと推定される.

また,H-mode になる前のプラズマ画像を詳細に見てみ ると,揺動の回転方向がほとんどの時間L-mode の方向で あるが,たまに回転が止まったり,あるいは,短い時間 (<1 ms)の間 H-mode の方向に回転する様子が見られる 時間帯があった.この状態は,Heliotron J において Phase I [21]と命名されている状態であることが更なる調査でわ かった.Phase I の特徴は,H-mode のように急激な密度上 昇はなく,反磁性信号による閉じ込めエネルギーも時間的 にゆっくり上昇するのが特徴である.現時点では He-



 図12 高速カメラ計測に使用した水平ポートと接線ポートの位置 と接続ポートからの画像。

 (a)高速カメラの位置,(b)接線ポートからのプラズマ画像。画像は上下を合わせるために回転してある。

liotron JのH-modeでは密度の制御ができず,プラズマが放 射崩壊する場合が多い.このPhase Iでは,ガスパフによる 密度制御が可能な場合も多く,放射崩壊しない高エネル ギー閉じ込めのプラズマを実現する可能性もある.

2.4 九州大学における高速カメラを用いた QUEST プラズマ計測

九州大学応用力学研究所高温プラズマ力学研究センター (現)のST装置であるQUEST[22]での高速カメラを用い たプラズマ計測を行っている.本研究は,平成16年双方向 型共同研究として,当初Triam1Mでの高速カメラによる プラズマ計測であったが,双方向型共同研究の新規展開と 弾力的運用により,九州大学に定常プラズマをめざすST 装置QUESTが製作され,高速カメラによるQUESTプラ ズマ計測となったものである.本節では,QUESTでの高 速カメラ(NacImage Technology, FXK5, Photron FAST-CAM SA5)の内,K5での最近の計測結果を紹介する. (1) OH+RFでのSTプラズマ生成[23]

図15に QUEST の平面図と高速カメラ,静電プローブの 位置を示す.高速カメラは可動式の静電プローブの先端を 見えるように通常は位置しており,ある程度圧力の高いプ ラズマの部分に静電プローブが接すると,明るく見える. このため,プローブ位置での光量とイオン飽和電流などと の比較が可能となり,カメラの画像に対する理解が深ま る.これは,前述の Heliotron J と同じ手法である. RF のみ



フィラメント状の瑶動

図13 フィラメント状の揺動.



図14 2次元位相図の表示による揺動の挙動.



図15 QUESTの平面図とカメラの配置.通常は、カメラと静電プ ローブは同時計測しており. Heliotron J と同様な計測シス テムである.

の電流駆動は磁場の調整などが必要で、最初の段階ではプ ラズマ電流が立ち上がりやすいオーミック放電を併用して ST プラズマ形成を試みた.図16にプラズマ電流が~50 kA まで立ち上がったプラズマでの電流立ち上がりの時間帯の 画像の例を示す.撮影速度は、20000 FPS である.画像は ポートのエッジで丸く画像がケラレており、中央に上下に Lecture Note

立っているように見える柱がセンタースタックである.時 間進展は右向きで、よく見ると、画面上側の両側(丸で示 している)の領域に真ん中が少し暗い部分を認識できる. これが、プラズマ電流によって、磁気面が形成されている 部分であることは磁気計測からも確認できた.また、セン タースタックを包むような縦長楕円形の光の領域は、セン タースタック内にあるオーミックコイルに電流を流すため にできる磁気面の形状とおおよそ一致する.また,磁気プ ローブとこの画像を含めた情報で磁気面形状を再現する手 法も開発された[24]. この磁気面は、オーミックコイルの 電流が小さくなると消える. 図16の状態からさらに時間進 展すると,窓枠いっぱい以上までSTプラズマが広がるた め、全体が光るように見えるのみとなる.残念ながら、ケ ラレによりプラズマ端を見えるまでの画角が取れていな い. また、閉磁気面の領域の外側には開磁気面での明るい 放射領域も見える.これら閉磁気面での揺動と開磁気面で の揺動(次節参照)との比較は、揺動研究上重要と思われ る. この研究は図子教授らにより精力的に進められてい る.

(2) フィラメント状の揺動[25,26]

RF での電流駆動プラズマなどの実験をするために、最 初の段階では単純トーラス磁場配位に ECH (2.45 GHz, <50 kW)をかけて予備電離プラズマの実験を行ってい た. その際に、フィラメント状の揺動が見つかった. プラ ズマ電流がほとんど、あるいは、まったくない単純トーラ ス磁場に関わらず従来の環状磁場配位で発見されているよ うな磁力線に沿った形の揺動で,垂直磁場を変えると,磁 力線の向きに傾く様子が撮影された(図17参照).これら の揺動はECH共鳴層のプラズマから発生し、トーラス外側 に向かって移動する様子が画像から捉えられている.画像 データと複数の静電プローブを使った電場計測などから, プラズマ生成部から離れたフィラメント状の揺動は E×B のドリフトで移動し、その速さは大半径の場所にもよるが 凡そ1-2 km/s と考えられている. 今後, この単純トーラ ス磁場配位のフィラメント状の揺動とプラズマ電流によっ て閉じた環状磁場配位での揺動との比較検討が計画されて おり,大変興味深い. (西野信博)



図16 ST プラズマ形成時の画像. 丸で示した部分から環状プラズ マが形成されている.



図17 フィラメント状の揺動. a: 0.6596 s, b: 0.6597 s (*B*t = 365 G, *B*z ~ 100 G) c: 0.4750 s, d: 0.4751 s (*B*t = 500 G, *B*z ~ -28 G)

参考文献

- [1] S. Masamune *et al.*, *Proc. IAEA Fusion Conference*, EX/7-1Rb (2008)
- [2] R. Lorenzini et al., Nature Phys. 5, 570 (2009).
- [3] K. Oki et al., J. Phys. Soc. Jpn. 77, 075005 (2008).
- [4] T. Onchi et al., Plasma Fusion Res. 3, 005 (2008).
- [5] 永田正義:「小特集:ITER 時代における大学の革新的 閉じ込め概念研究のあり方, 2.2章」プラズマ・核融合 学会誌 84,760 (2008).
- [6] 永田正義:「講座:高速プラズマ流と衝撃波の研究事始 め、5.5章」プラズマ・核融合学会誌 83,491 (2007).
- [7] R. Raman *et al.*, Nucl. Fusion 47, 792 (2007).
- [8] M. Nagata et al., Phys. Plasmas 10, 2932 (2003).
- [9] Y. Kikuchi *et al.*, IEEE Transactions on Plasma Science 38, 232 (2010).
- [10] M. Nagata et al., Plasma Fusion Res. 2, 0035 (2007).
- [11] R. Raman et al., Phys. Rev. Letts. 104, 095003 (2010).
- [12] N. Nishino et al., IEEJ trans. FM 125, 1 (2005).
- [13] M. Nagata et al., Phys. Rev. Letts. 90, 225001 (2003).
- [14] T. Obiki et al., Nucl. Fusion 41, 833 (2001).
- [15] F. Sano et al., J. Plasma Fusion Res. SERIES 3, 26 (2000).
- [16] N. Nishino *et al.*, J. Nucl. Mater. **337**, 1073 (2005)
- [17] N. Nishino et al., J. Nucl. Mater. 363, 628 (2007)
- [18] N. Nishino, Nucl. Fusion 46, S658 (2006)
- [19] S.J. Zweben et al., Nucl. Fusion 44, 134 (2004).
- [20] N. Nishino et al., J. Nucl. Mater. 390, 432 (2009)
- [21] F. Sano et al., Nucl. Fusion 45, 1557 (2005).
- [22] K. Sato et al., Proc. Joint Meeting of the 4th IAEA Technical Meeting on Spherical Tori and the 14th International Workshop on Spherical Torus, Frascati, Italy, October 7-10, 2008.
- [23] O. Mitarai *et al.*, Special Issue of the Journal of Japan Society of Plasma Science and Nuclear Fusion Research (JPFR Series) Accepted, Oct. 2009
- [24] M. Ishiguro *et al., to be published in* Plasma Fusion Res.Special Issue.
- [25] H.Q. Liu *et al.*, ITC-19 Plasma and Fusion Research Special Issue (*to be published*).
- [26] H.Q. Liu *et al.*, the 7th APFA/APPTC Special Issue (JPFR Series) (*to be published*).