

# 博士論文紹介

# ビーム放射分光法を用いたヘリカルプラズマの 輸送と揺動に関する実験的研究

大石鉄太郎 核融合科学研究所 (原稿受付:2007年2月28日)

#### Keywords:

beam emission spectroscopy, compact helical system, heliotron, edge transport barrier, H-mode, fluctuation, MHD, edge harmonic oscillations

## 1. 序論

核融合発電の実現をめざしたトーラスプラズマの磁場閉 じ込め研究において、Hモードと呼ばれる閉じ込め改善 モードの発見は、閉じ込め性能の向上に大きく寄与した [1]. 粒子または熱の閉じ込めが改善されたHモード状態 のプラズマでは、プラズマ周辺部で急峻な圧力勾配が形成 される.勾配が急峻化された領域は「周辺部輸送障壁(edge transport barrier: ETB)」と呼ばれる.この ETB の形成は、 定常運転に適するヘリカル型装置でも観測され[2]、トー ラスプラズマにおける閉じ込め改善モードとして広く認識 されている.

一方, ETBの急峻な勾配に起因すると考えられる不安定 性が粒子輸送を促進し,閉じ込めを劣化させる現象も観測 されてきた.周辺局在モード (edge localized mode: ELM) と呼ばれる間欠的な熱・粒子の吐き出しや[3],境界層高 調波振動 (edge harmonic oscillation: EHO)\*と呼ばれる定 常的な振動が挙げられる[4].このような不安定性に代表 される揺動を制御できれば,粒子輸送の制御という観点か ら核融合炉の定常運転に貢献できる.そのためには,揺動 を詳細に計測し,その性質を把握することが,実験的アプ ローチの第一歩となる.

ここで、揺動と閉じ込めとの相関に関する知見を与えて きた計測法の一つとして、ビーム放射分光法(beam emission spectroscopy: BES) が挙げられる[5]<sup>†</sup>. プラズマに中 性粒子ビームを入射すると、ビーム粒子はプラズマとの衝 突によって励起し,線スペクトル(ビーム輝線)を放射し て脱励起する.ビーム輝線はビームが速度を持つことによ りドップラーシフトしているため,分光的手法を用いるこ とで背景光と区別して計測できる.信号強度は,ビームと 視線が交差する領域(観測体積)におけるプラズマ密度に 比例するため,信号強度の揺動を局所的な密度揺動と解釈 できる.さらに,結像光学系を用いた多点同時計測を行う ことで,揺動の空間的な相関が調べられる.トカマク型装 置での計測結果は,Hモード遷移時の乱流揺動の抑制[7] や,ETB領域でのEHOの発生[4]など,閉じ込め性能の変 化と密度揺動との相関を示唆している.

このようにBESは、発光位置を決定する能力に優れた局 所計測であるが、観測体積中に複数の磁気面が含まれる場 合、計測される値が異なる磁気面上の密度揺動の足し合わ せとなる.この線積分効果は空間分解能を低下させる.特 にトロイダル方向にも変化する磁場構造を持つヘリカル型 装置では、線積分効果を避けるための観測視線の設定や、 線積分値として得られた信号の解釈が困難であるとされ、 本研究以前には BES の適用例がなかった.

そこで本研究では、自然科学研究機構核融合科学研究所 (核融合研)のヘリカル型プラズマ閉じ込め装置 Compact Helical System (CHS)において、空間分解能を最適化した BES 計測システムを開発し、密度揺動を計測した.これに 加え、信号強度が局所的な密度に比例することを利用し、 隣り合う2点間の信号強度の差分を密度勾配と解釈した.

\*高調波を伴う準コヒーレントな揺動であり、「調和振動」とも訳されるかもしれないが、波形の変型を特徴づける高調波成分に着 目して、著者らはこの訳を用いている.

†我が国では、かつてリチウムビームを用いた周辺揺動計測として、「ビームプローブ分光」等とも呼ばれていた[6]が、加熱ビームを用いた文献[5]以来、BESの名称が定着した.シンクロトロン放射光等、加速された荷電粒子からの連続スペクトルとの区別 を明瞭にするため、ビームからの輝線スペクトルについて「ビーム輝線」の名称を用いることにした.

Experimental Study of Transport and Fluctuation in Helical Plasmas Using Beam Emission Spectroscopy OISHI Tetsutarou

出身大学院:東京大学大学院工学系研究科システム量子工学専攻,2006年3月修了,博士(工学)取得 出身大学院の指導教員: 門 信一郎 東京大学高温プラズマ研究センター准教授 author's e-mail: oishi@nifs.ac.jp



図1 CHS の磁気面の赤道断面と, BES 計測システムの概念図.
(参考文献[10] Fig. 1 より転載)

これにより,BES 計測単独で揺動と勾配の相関を議論する ことが可能になった.

CHS においても ETB の形成を示唆する遷移現象が観測 されている[8]. その時のプラズマを対象として BES 計測 を行い,「ETB 遷移を伴うプラズマにはどのような揺動が 生じるか」「揺動と相関を持つパラメータは何か」「揺動は 閉じ込めに影響するか」を実験的に解明することを本研究 の目的とした.

### 2. CHS における BES 計測システムの構築

CHSは大半径1 m,小半径0.2 mの低アスペクト比ヘリオ トロン型プラズマ閉じ込め装置である.本研究で構築した CHS における BES 計測システムの概念図を図1に示す [9,10].レンズ・ミラー・ファイババンドルが設置されて いるポートは,磁気面にできるだけ平行に BES 計測の観測 視線を確保できるように,真空容器の内側に突き出す形状 に設計された.これにより,磁気面の線積分効果を極力回 避し,空間分解能を向上させることを試みた.対物レンズ と光ファイバアレイからなる結像光学系を用いて,半径方 向に16本の観測視線を約1 cm 間隔で配置し,プラズマの 小半径程度にわたる領域を同時計測する.プローブビーム として, CHS の加熱用中性粒子入射装置 (neutral beam injection: NBI)を用いる.これは,入射エネルギー 25~32 keV の水素原子ビームである.観測するビーム輝線はドッ プラーシフトした水素原子 H<sub>a</sub> スペクトルである.これを 光学干渉フィルタを用いて選択的に,カットオフ周波数 100 kHz のアバランシェフォトダイオード検出器で検出す る.

# CHSにおけるETBの形成とそれに伴う密度揺動 CHSにおけるETBの形成

図2に、ETB遷移を伴う放電におけるプラズマパラメー タの典型的な経時変化を示す. 図示した放電には, 真空磁 場の大半径 Rax =92.1 cm, 磁気軸でのトロイダル磁場 Bt = 0.88 T となる, CHS の標準磁場配位と呼ばれる磁場配 位が適用されている.(a)は加熱と粒子供給である.電子 サイクロトロン加熱によって生成された水素プラズマ が、2本のNBIによって追加熱される。密度を増加させる ために、ガスパフが適用される. NBI の加熱パワーがある しきい値(典型的には,遷移前の線平均電子密度 2.0×10<sup>13</sup> cm<sup>-3</sup>程度のプラズマに対して NBI のポートスルーパワー が1.0 MW 程度)を超える場合,(b)に示すように,Ha 輝線 の急激な減少で特徴づけられる遷移現象が起こる.この遷 移は NBI の入射から数~十数ミリ秒の遅れを持つ. (c)は 蓄積エネルギー,(d)は線平均電子密度であり,遷移と同 時に増加する.本研究では、図2に示した放電波形を、(1) 遷移前の「L相(L-phase)」,(2)遷移後に密度勾配が上昇を 続ける「密度上昇相 (density building-up phase)」, (3)密度 勾配の上昇が飽和し、ETB が安定に維持されている[ETB 飽和層 (ETB-saturation phase)」に分類して議論を進めた.

図3は、最外殻磁気面(last closed flux surface: LCFS)付近(平均小半径 $\rho = 0.95$ および1.03)を観測する BES 計測 視線にて得られた信号の経時変化である. 遷移と同時に、 LCFSの内側である $\rho = 0.95$ では密度が増加し、外側であ る $\rho = 1.03$ では減少した.これは、LCFS近傍で粒子輸送障 壁が形成されることを示している[11].

### 3.2 EHO に類似した密度揺動の観測

NBIの加熱パワーが ETB 遷移のしきい値を十分超える 場合(典型的にはポートスルーパワーが 1.2 MW 以上),



図 2 CHS における ETB プラズマの放電波形. (参考文献[11] Fig. 2 より転載)



図3 LCFS 付近を観測する BES 計測視線にて得られた信号強度の経時変化.(参考文献[11] Fig. 3 より転載)



図 4 ETB 飽和相での密度揺動の、 ρ = 0.85、 ρ = 0.95、 ρ = 1.03 における周波数スペクトル. (参考文献[11] Fig. 6 より転 載)

ETB 飽和層においてのみ、4 kHz 程度の周波数を持った基本波とその倍波からなるコヒーレントな MHD 揺動が観測 された. このモードの発生位置を、BES を用いて調べた. 図4は、EHO を伴う放電における、ETB 飽和相での  $\rho = 0.85, \rho = 0.95, \rho = 1.03$ の周波数スペクトルである. EHOのパワー密度は $\rho = 0.95$ で最大値をとることがわかった. このモードの、プラズマ周辺部に局在し高調波を伴う という特徴は、トカマクのEHOと類似する. したがって本研究でもこれを EHO と呼ぶ.



図5 EHOの振幅と周辺部の密度勾配との関係.(参考文献[11] Fig.8より転載)

EHO が発生する  $\rho = 0.95$  の近傍では、回転変換  $\iota = 1$ の有理面や、ETB 遷移によって急峻になった密度勾配と いった、揺動が成長しやすい条件が存在する.ポロイダル 磁場の四重極成分と呼ばれる値を制御して、ポロイダル断 面の楕円形状を変化させたところ、  $\iota = 1$  有理面および密度 勾配が急峻な領域の位置に追随して EHO が発生する位置 が移動することがわかった.

多点同時計測により EHO の空間相関を調べたところ, EHOの周波数におけるコヒーレンスはρ=0.8-1.1 程度の 空間領域で高い値となり,その空間領域で EHO は径方向 に連続的な位相差を持つことがわかった.この位相差を径 方向への伝播であると解釈すると,見かけ上の位相速度は 径方向外側向きに数 100 m/s となる.この見かけの伝播方 向と位相速度はトカマクの EHO と類似している.ただし 実際に揺動が伝播しているかどうかは結論できず,周辺部 の有理面に起因する構造を持つプラズマの剛体回転が位相 差となって現れている可能性も否定できない[12]<sup>‡</sup>.

‡学位論文提出後,BESの計測範囲をコア部にまで拡張し,磁気プローブを併用することで,EHOの3次元的な空間構造の計測を 試みている.径方向の多点同時計測より,EHOは、周辺部(ρ=0.95)のℓ=1有理面近傍に発生する MHD 揺動(周辺部モード) と、中心部(ρ=0.53)のℓ=0.5 有理面近傍に発生する MHD 揺動(中心部モード)の2組からなることがわかった[13].いずれ も数kHz程度の基本波とその高調波からなり、周辺部モードと中心部モードとでは基本波の周波数に0.5kHz程度の差がある.周 辺部モードおよび中心部モードのポロイダル(イオン反磁性方向を正)/トロイダル(トロイダル磁場方向を正)モード数は、それ ぞれ-1/1と-2/1であり、モード位置近傍の有理面の回転変換と対応している[14].さらに、どちらの MHD 揺動も、高調波と 基本波のモード数、つまり波数は同じであることがわかった.そのため、高調波の位相速度が基本波の整数倍になるという、通常 の MHD 揺動とその高調波との関係とは異なった分散関係を示している[15].

T. Oishi

## 4. 総括および今後の展望

本研究では、核融合研 CHS 装置に BES 計測を適用し、 ETB 形成時の密度勾配と密度揺動を同時計測した.その結 果,密度勾配は、ETB 遷移時に LCFS 近傍で急峻化するこ とがわかった.加熱パワーが遷移しきい値よりも十分高い 場合、ETB 飽和相において、4 kHz 程度の周波数を持つ基 本波とその2 倍波からなる、トカマクの EHO に類似した 揺動が観測された.この CHS における EHO の発生位置は、 LCFS のすぐ内側の有理面上であり、EHO が成長するため のしきい値が発生位置の密度勾配に存在することがわかっ た.EHOを伴う放電では、加熱パワーを増加させても ETB 飽和相での密度勾配は有意に変化しなかった.これより、 EHOが閉じ込め改善に制限を与え、密度勾配がある程度以 上増加しなくなっている可能性が指摘される.

以上のように、ヘリカル型プラズマ閉じ込め装置におけ る初の試みであるBES計測の実現によって、ETBを伴うプ ラズマに生じる密度揺動について、揺動と密度勾配との相 関や、揺動の閉じ込めへの影響を議論することが可能と なった.今後様々なヘリカル型装置にBES計測が適用さ れ、揺動と閉じ込め改善との相関を議論できることが展望 される.実際に、核融合研の大型ヘリカル型プラズマ閉じ 込め装置 LHD において、BES 計測システムの構築が進行 中である[16].このようなヘリカル型装置での揺動計測の 進展は、トカマクとの比較を通じて、トーラスプラズマに 共通する輸送と揺動に関する物理の解明を促進すると期待 できる.

### 謝辞

本研究は,核融合研の一般共同研究(NIFS02KZPD003: 代表 門 信一郎)の支援を受けた.

## 参 考 文 献

- [1] F. Wagner, G. Becker, K. Behringer *et al.*, Phys. Rev. Lett. 19, 1408 (1982).
- [2] V. Erckmann, F. Wagner, J. Baldzuhn *et al.*, Phys. Rev. Lett. **70**, 2086 (1993).
- [3] H. Zohm, Plasma Phys. Control. Fusion 38, 105 (1996).
- [4] C.M. Greenfield, K.H. Burrell, J.C. DeBoo *et al.*, Phys. Rev. Lett. **86**, 4544 (2001).
- [5] R.J.Fonck, P.A. Duperrex and S.F. Paul, Rev. Sci. Instrum. 61, 3487 (1990).
- [6] 門田 清,藤田順治:分光研究 32,223 (1983).
- [7] M. Jakubowski, R. Fonck, J.S. Kim *et al.*, Rev. Sci. Instrum. 70, 874 (1999).
- [8] S. Okamura, T. Minami, C. Suzuki *et al.*, J. Plasma Fusion Res. **79**, 977 (2003).
- [9] T. Oishi, S. Kado, M. Yoshinuma *et al.*, J. Plasma Fus. Res. SERIES 6, 449 (2004).
- [10] T. Oishi, S. Tanaka, S. Kado *et al.*, Rev. Sci. Instrum. 75, 4118 (2004).
- [11] T. Oishi, S. Kado, M. Yoshinuma *et al.*, Nucl. Fusion 46, 317 (2006).
- [12] T. Oishi, S. Kado, M. Yoshinuma *et al.*, Phys. Plasmas 13, 104504 (2006).
- [13] S. Kado, T. Oishi, S. Tanaka et al., 21st IAEA Fusion Energy Conference Proceedings, EX/P8-1 (2006).
- [14] T. Oishi, S. Kado, M. Yoshinuma *et al., to be published in* Plasma Fusion Res.
- [15] S. Kado, T. Oishi, M. Yoshinuma *et al.*, J. Nucl. Mater, *in press* (2007), doi: 10.1016/j.jnucmat.2006.12.039.
- [16] 門 信一郎,大石鉄太郎,飯田洋平 他:日本物理学会 講演概要集 61 第1号 第2分冊 p240 (2006) 30aUD-12.