Proceedings of the 23rd Linear Accelerator Meeting in Japan (September 16 - 18, 1998, Tsukuba, Japan)

[F18p27] A STUDY OF BEAM HALO IN A PERIODIC FOCUSING CHANNEL

Masanori Ikegami

Proton Accelerator Laboratory, Japan Atomic Energy Research Institute Tokai-mura, Naka-gun, Ibaraki-ken, 319-1195 Japan

Abstract

A method is derived for applying the particle-core analysis to mismatched beams in a periodic focusing channel. By carefully choosing the parameters to yield a favorable core frequency, a Poincare suface of section plot is obtained. This method is employed to explore the stability properties of test particles in an axisymmetric periodic channel and an FODO channel. Some typical numerical results and a way to find adequate parameters are presented.

周期的な収束系におけるビームハローの研究

1. はじめに

現在、原研を始め世界各地で、核廃棄物の消滅処 理などを目的とするハイカレント、ハイパワーのイ オン加速器を建設することが計画、検討されている [1]。このような加速器では、わずかなビームロスも 加速器本体の放射化を引き起こすのに十分である。 そのため、これらの加速器を実現するためには、ビ ームハローの形成過程の定性的、定量的理解が不可 欠であると考えられる。このような観点から、近年、 ビームハローの研究が活発に行われてきた。

このビームハローの研究には、粒子-核モデルに 基づくシミュレーション[2]とセルフコンシステン トな粒子シミュレーションが一般によく用いられ る。粒子-核モデルでは、初期の不整合によって、 脈動振動するコアの周りを運動するテスト粒子の 運動の安定性を、ポアンカレ断面図を用いて調べる。 この際、テスト粒子の運動はコアの振動に影響を与 えないと仮定する。

ー様な収束系を輸送されるビームについては、粒 子シミュレーションによって得られた結果は、粒子 ー核モデルによって得られた結果とよく一致する ことが知られている[3]。このことは粒子-核モデル がハロー形成過程の本質をとらえていることを強 く示唆している。また、軸対称で周期的な収束系に おける粒子シミュレーションの結果も、構造共鳴が 起こらないパラメータ領域では、一様な収束系の場 合と本質的に同じであることが確かめられた[4]。こ のことから、周期的な収束系においても、粒子-核 共鳴がハロー形成の主要因であると考えられる。こ のことは、周期的な収束系を輸送される不整合ビー ムについて粒子-核モデルを適用できれば直接確 かめることができるが、このような試みは今までな されることがなかった。これは周期的な収束系にお ける不整合のあるコアについて、テスト粒子の安定 性を調べる上で不可欠なポアンカレ断面図を得る 手法が確立していなかったためである。

本研究では、ビーム密度、外部収束力の強さなど のパラメータを調節することによって、コアの振動 の周期が収束周期の整数倍になるようにし、ポアン カレ断面図を得るためことに成功した。本稿では、 まずこのパラメータを決定する手法を簡単に述べ、 次に、この方法を用いて粒子-核モデルを軸対称で 周期的な収束系と FODO チャネルを輸送されるビ ームに適用した結果を示す。

本研究では、コアはKV分布をもつものとし、角 運動量をもたないテスト粒子だけを考えるものと した。

スである。

2. シミュレーション方法

スケールした座標を用いると、軸対称な場合のエ ンベロープ方程式は次のように書くことができる。

 $\frac{d^2 R}{d\tau^2} + \vartheta(\tau)R - \frac{\Gamma}{R} - \frac{1}{R^3} = 0$ (1)

ここで、ϑ(τ)は収束力の強さを表す関数、Γはビー ム密度を表すパラメータである。また、独立変数τ は、軌道長を収束周期でスケールした値である。軸 対称な系では、コアの振動は式(1)によって記述され る。また、式(1)に対応する一様な収束系(スムーズ 近似)でのエンベロープ方程式は次のように書くこ とができる[5]。

 $\frac{d^{2}R}{d\tau^{2}} + \sigma_{0}^{2}R - \frac{\Gamma}{R} - \frac{1}{R^{3}} = 0$ (2) ここで、 σ_{0} はゼロカレントのフェイズ・アドバン

周期的な収束系における不整合のあるコアの振動は、収束系の周期性に起因する成分と不整合に起因する成分からなると考えられる。このうち、不整合に起因する成分の振動数は式(2)で与えられるものと考えられる。収束系の周期性に起因する成分は明らかに収束系と同じ周期をもつので、式(2)の解の振動数が収束周期の整数倍になるようにパラメータを定めることにより、式(1)の解の周期も収束周期の整数倍にできる。このようなパラメータは摂動法によって容易に求めることができる。本研究では、このようにして求めたパラメータを初期値として数値計算による最適化を行い、より精度よく所定のコアの振動数を与えるパラメータを決定した。

最後に、式(1)のコアの周りを運動するテスト粒子 の従う運動方程式は次のように書くことができる。

 $\frac{d^{2}x}{d\tau^{2}} + \vartheta(\tau)x - \frac{\Gamma}{R^{2}}x = 0 \qquad (|x| \le R \mathcal{O} \succeq \mathbb{E}) \quad (3a)$ $\frac{d^{2}x}{d\tau^{2}} + \vartheta(\tau)x - \frac{\Gamma}{x} = 0 \qquad (|x| > R \mathcal{O} \succeq \mathbb{E}) \quad (3b)$

3. 軸対称で周期的な収束系

図1は、 $\sigma_0=45^\circ$ 、チューン・ディプレッション

σ/σ₀=0.5、ミスマッチ・ファクターM=0.3 のときの コアの振動の様子を示したものである。これらのパ ラメーターは、コアの振動の周期が5収束周期にな るように定めた。この図で、実線は周期的な収束系 の場合を、破線は対応する一様な収束系の場合を表 している。この図から、軸対称な収束系においては、 収束系の周期性によってもたらされるコアの振動 の変調はごくわずかであることがわかる。

図2は、図1のコアの周りを運動するテスト粒子 の位置と運動量を5収束周期ごとにプロットする ことによって得たポアンカレ断面図である。この図 から、軸対称で周期的な収束系におけるテスト粒子 の振る舞いは、一様な収束系の場合と本質的に同じ







図2. ポアンカレ断面図(軸対称な周期的収束系)

であるとわかる。このことは、粒子シミュレーションの結果と符合する。

4. 軸対称でない収束系

上述のような方法は、軸対称でない場合にも適用 することができる[6]。今、例として、水平方向、鉛 直方向のフェイズ・アドバンスとエミッタンスが等 しく、コアが不整合によって脈動モードの振動を起 こしている場合を考える。ラティスは、フィリン グ・ファクターが 50%の FODO を考える。

図3は、σ₀=45°、σ/σ₀=0.5、M=0.3のときのコアの 振動の様子を示したものである。これらのパラメー ターは、コアの振動の周期が5収束周期になるよう に定めた。この図で、実線は水平方向、破線は鉛直 方向のコアの振動を表している。この図から、FODO チャネルにおいては、軸対称で周期的な収束系の場 合に比べて、収束系の周期性によってもたらされる コアの振動の変調が大きいことがわかる。

図4は、図3のコアの周りを運動するテスト粒子 のポアンカレ断面図である。この図から、FODOチ ャネルを輸送されるビームの場合には、軸対称な収 束系の場合に比べて、テスト粒子の運動が、広い範 囲にわたってカオス性を示していることがわかる。 このようなカオスは、軸対称な収束系では、より高 密度で、不整合の度合いの大きい場合にしか見られ ないものである。このことは、 FODO チャネルで は、軸対称な収束系の場合に比べて、より広いパラ



図3. コアの振動(FODO チャネル) 実線:水平方向 破線:鉛直方向



図4. ポアンカレ断面図(FODO チャネル)

メータ領域で、より強度の大きいハローが形成され ることを示唆している。

今後、カオスの強さおよびハローサイズのパラメ ータ依存性、軸対称でないビームで励起される脈動 モード以外のモードの影響などをより詳細に検討 する必要があると考えられる。

謝 辞

この研究を進めるにあたって、Robert A. Jameson、 町田慎二両氏と意義深い議論ができたことに感謝 します。

参考文献

M. Promé, in Proc. of LINAC96, Geneva, 1996, p. 9.
例えば、A. Riabko et. al., Phys. Rev. E 51, 3529 (1995).

[3] H. Okamoto and M. Ikegami, Phys. Rev. E 55, 4694 (1997).

[4] M. Ikegami and H. Okamoto, Jpn. J. Appl. Phys. 36, 7028 (1997).

[5] M. Reiser, *Theory and Design of Charged Particle Beams* (John Wiley & Sons, New York, 1994).[6] M. Ikegami, (in preparation).