大強度ハドロンリングの チューンダイアグラム構成法について

岡本宏己,小島邦洸,渡嘉敷雄士(広島大学)

共鳴

ビームの受ける外力(多くは電磁石による)が周期的に変動する場合、 一定条件下での"共鳴"の発生は不可避である。

横方向自由度(2次元)における"ベータトロン共鳴"に注目し、以下の主張の正当性を示す:

- 高密度ビーム本体(テール部分は除く)の共鳴不安定性は集団的に起こる。
- いわゆる"incoherent resonance"なる現象は少なくともビーム核内部には存在せず、 したがって"incoherent tune spread"のような概念はほぼ無意味である。
- 高密度ビームの共鳴不安定帯は従来の一般公式が予言する数の2倍存在し得る。
- 水平・鉛直方向の初期エミッタンス比が調整可能な場合、ビーム密度に関係なく、
 任意の差共鳴の発生を人為的に強く抑制できる。

以上の主張に基づいて、チューンダイアグラムの簡便な構成手順を与える。





クーロンポテンシャルは長距離力を生む

多数の荷電粒子が位相空間内で密集している時、粒子個々が全く相関を持たずに運動することなどあり得ない!

自己無撞着なアプローチ(PIC計算、ブラソフ解析など)が必須

ブラソフ-ポアソン方程式系

$$\begin{cases} \frac{\partial f}{\partial s} + [f, H_{\perp}] = 0 \\ \left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2}\right) \phi_{sc} = -\frac{q}{\varepsilon_0} \iint f \, dp_x \, dp_y \end{cases} \\ \begin{pmatrix} \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} \end{pmatrix} \phi_{sc} = -\frac{q}{\varepsilon_0} \iint f \, dp_x \, dp_y \end{cases} \\ \mu_{\perp} = \frac{p_x^2 + p_y^2}{2} + \frac{1}{2} [K_x(s)x^2 + K_y(s)y^2] + \delta V(x, y; s) + \frac{4\pi\varepsilon_0 r_p}{q\gamma^3 \beta^2} \phi_{sc}(x, y; s) \end{cases}$$



$$mV_0 = n$$

Incoherent resonance

$$m(v_0 - \Delta v) = n$$

Coherent resonance

$$m(v_0 - C_{mh}\Delta v) = n$$

C_{mh}: 位相空間における方位角方向モード数(m)および 動径方向のモード数(h)に依存するパラメータ

F. J. Sacherer, Ph.D thesis, Lawrence Radiation Laboratory, 1968; Report No. UCRL-18454, 1968.

m 次共鳴条件(1 次元)

Single-particle resonance

$$mV_0 = n$$

Incoherent resonance
 $m(V_0 - \Delta V) = n$
Incoherent tune shift
✓ 個別粒子依存
✓ 分布関数依存
✓ 観測不能量

Coherent resonance

$$m(v_0 - C_{mh}\Delta v) = n$$

C_{mh}: 位相空間における方位角方向モード数(m)および 動径方向のモード数(h)に依存するパラメータ

F. J. Sacherer, Ph.D thesis, Lawrence Radiation Laboratory, 1968; Report No. UCRL-18454, 1968.

m 次共鳴条件(1次元)

Single-particle resonance

$$mV_0 = n$$
Incoherent resonance
$$m(V_0 - \Delta V) = n$$
Incoherent tune shift
$$\checkmark \quad @別粒子依存 \\ \checkmark \quad \Im \pi g \& d a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c f a c$$

Coherent resonance

$$m(v_0 - C_m \Delta \overline{v}) = \frac{n'}{2}$$

H. Okamoto and K. Yokoya, Nucl. Instrum. Meth. A 482, 51 (2002).

.....

6



$$kv_{0x} + \ell v_{0y} = n$$

Incoherent resonance

業界で広く用いられている公式 過去数十年にわたり、これらに基づいて "チューンダイアグラム"が描かれている。

$$k(v_{0x} - \Delta v_x) + \ell(v_{0y} - \Delta v_y) = n \qquad (k, \ell, n)$$
は整数

Coherent resonance

??????





$$kv_{0x} + \ell v_{0y} = n$$

Incoherent resonance

業界で広く用いられている公式 過去数十年にわたり、これらに基づいて "チューンダイアグラム"が描かれている。

$$k(v_{0x} - \Delta v_x) + \ell(v_{0y} - \Delta v_y) = n \qquad (k, \ell, n)$$
は整数

Coherent resonance

$$k(v_{0x} - C_m \Delta \overline{v}_x) + \ell(v_{0y} - C_m \Delta \overline{v}_y) = \frac{n'}{2}$$

$$m = |k| + |\ell|$$

$$C_m : 共鳴の次数(m)のみに依存する1より小さい定数$$

K. Kojima, H. Okamoto and Y. Tokashiki, Phys. Rev. AB 22, 074201 (2019).



$$kv_{0x} + \ell v_{0y} = n$$

Incoherent resonance

業界で広く用いられている公式 過去数十年にわたり、これらに基づいて "チューンダイアグラム"が描かれている。

$$k(v_{0x} - \Delta v_x) + \ell(v_{0y} - \Delta v_y) = n \qquad (k, \ell, n)$$
は整数

Coherent resonance

$$k(v_{0x} - C_m \Delta \overline{v}_x) + \ell(v_{0y} - C_m \Delta \overline{v}_y) = \frac{n'}{2}$$
高密度領域では、共鳴
帯の数が2倍に増える!
m = | k | + | \ell |
C_m : 共鳴の次数(m)のみに依存する1より小さい定数
K. Kojima, H. Okamoto and Y. Tokashiki, Phys. Rev. AB **22**, 074201 (2019).

✓ 分布関数²✓ 測定可能



ビーム核が共鳴不安定化する条件(coherent resonance condition)はブラソフ方程式から摂動論 的に導かれたもので、強い初期不整合を持つビームや何らかの理由で既に崩壊したビームの安定 性を記述するものではない。

尻尾(ビームハロー)を構成する粒子はコア部分とのクーロン結合が弱く、 擬単粒子的な振る舞いを示す;incoherent tune shiftはさほど大きくない。

コアの創るポテンシャルが或る種の外場として作用(Frozen Space-charge Model)

注: "ビーム核"を実空間上で定義しても無意味;核はµ-空間で定義しなければならない。



チューンダイアグラム (incoherent picture)



 $k V_{0x} + \ell V_{0y} = n$ インコヒーレント共鳴条件 $k(v_{0x} - \Delta v_{x}) + \ell(v_{0y} - \Delta v_{y}) = n$

現行ルール

(1) 単粒子共鳴線を引く。ただし、どの次数の 共鳴まで考慮するかに関する明確な指導 原理はない。

- ② インコヒーレントチューンのもっともらしいシフ ト量を計算する。粒子分布関数は適当 に仮定するしかない(ガウス型が頻繁に用 いられている)。
- ③ インコヒーレントチューンの分布領域が① で描いた単粒子共鳴線と重ならない位置 に動作点Pを置く。

PIC計算例1





インコヒーレントな共鳴は実際にビーム核内部で起こり得るのか?



PIC計算例 3

Initially matched "waterbag" core ($\eta = 0.8$)





第16回日本加速器学会年会@京都大学

| |6



17

初期エミッタンスが条件
$$I_{k\ell} \equiv \frac{\varepsilon_x}{k} + \frac{\varepsilon_y}{\ell} = 0$$
を満たす場合、
対応する差共鳴 ($k\ell < 0$)の発生が強く抑制される !

初期エミッタンス比 ε_x / ε_y = 2 ($I_{2,-1}$ = 0)の下で行ったPIC計算の結果



チューンダイアグラム (**coherent** picture)



コヒーレント共鳴条件

$$k(v_{0x} - C_m \Delta \overline{v}_x) + \ell(v_{0y} - C_m \Delta \overline{v}_y) = \frac{N_{\rm sp} n'}{2}$$

バンド幅:
$$\frac{\Delta \overline{v}}{\eta} \approx \frac{\lambda R r_{p}}{4\varepsilon_{\perp} \beta^{2} \gamma^{3}}$$

新ルール

- ① 低次モードのC_m因子として適切な値を選ぶ。
- 2次元コヒーレント共鳴仮説に基づいて、3 次(リングの動作条件によっては4次)までの 共鳴線を引く。
- ③ 上掲の近似式を使って、②で描いた共鳴線 に一定のバンド幅を付与する。
- ④ 条件 $I_{k\ell} = 0$ を満たす差共鳴がもしあれば、 当該共鳴帯の幅は狭めるか、あるいは単に 無視する。
- ⑤ 単粒子共鳴線と集団共鳴帯に挟まれた領 域(テール共鳴領域)は不安定帯と見なす。
- ⑥ バンド・フリー領域に動作点 Pを置く。
- 第16回日本加速器学会年会@京都大学

適用例 (RCS@J-PARC)



ラティス超周期数	3
周長(2 <i>π</i> R)	348.333 m
初期エネルギー	400 MeV
初期エミッタンス	200 <i>π</i> mm mrad
バンチ長	92 m
粒子数(単バンチ)	4.165×10^{13}

RMS tune depression : $\eta \approx 0.98$ Band width : $\frac{\Delta \nu}{\eta} \approx 0.13$

- Sextupole mode (*m* ≤ 3) 以下の低次
 不安定性を考慮。
- C₂ = 0.75 および C₃ = 0.8 を仮定。
- ▶ RCSでは $\varepsilon_x \approx \varepsilon_y$ なので、 $(k, \ell, n') = (1, -1, 0)$ に沿った差共鳴のバンド幅をほぼ無視。