J-PARC MR におけるベータトロンチューン補正システムの応用 APPLICATION OF THE BETATRON TUNE CORRECTION SYSTEM IN THE J-PARC MR

内藤大地 *^{A)}、栗本佳典 ^{A)}、下川哲司 ^{A)}、三浦一喜 ^{A)}、森田 裕一 ^{A)} Daichi Naito^{*A)}, Yoshinori Kurimoto^{A)}, Tetsushi Shimogawa^{A)}, Kazuki Miura^{A)}, Yuichi Morita^{A)} ^{A)}High Energy Accelerator Research Organization

Abstract

The performance of synchrotron is influenced by the stability of the magnetic fields, which are fluctuated by their power supplies. The instability of the magnetic fields change Closed Orbit Distortion (COD), betatron tune, and the amplitude of the 3rd order resonance. These phenomena could cause beam loss and limit the beam power in the main ring of the Japan Proton Accelerator Research Complex. In this paper, we examined the contribution of the power supplies of bending magnets and the real-time correction of the COD.

1. はじめに

シンクロトロン加速器では磁石励磁用の電源の電 流出力精度が、加速器の性能を決定付ける。電流出力 の安定性が悪いと磁石の発生する磁場が揺らぎ、閉 軌道歪み (COD) やベータトロンチューン、3 次共鳴 の強さが変化する。特に大強度陽子加速器研究施設 (J-PARC) のメインリング (MR) での遅いビーム取り 出しでは、電源由来のベータトロンチューンの変動 がビームの品質に深刻な影響を与えている。そこで 我々の研究グループでは電源の出力電流をモニター し、リアルタイムで補正するシステムを開発し[1]、 実際のビーム取り出しに適用する事で取り出される ビームの品質を改善させる事に成功した [2]。一方で J-PARC MR での速いビーム取り出しではビーム入射 と加速初期でのビームロスが問題となっており[3]、 電源電流の変動がビームロスに寄与している可能性 がある。そこで本発表では速いビーム取り出しにお ける偏向電磁石用電源出力の変動の寄与とその補正 の検討について報告する。

2. 偏向電磁石用電源と閉軌道歪み

ビーム入射期における偏向電磁石用電源の出力電 流と電流指令値の例を Fig.1 に示す。電流指令値が一 定なのに対して、電源から出力される電流が変動し ている事がわかる。さらに出力電流から電流指令値 を引いたもの (ΔI)を高速フーリエ変換した結果を Fig. 2 に示す。電流変動の起源が 200 Hz 以下の広い 帯域によって占められている事が分かる。これは出 力電流制御部に不可避的に混入するホワイトノイズ によるものである。また数 kHz の領域に見えるピー クは電源内部の半導体素子のスイッチングによって 生み出されている。これらの電流変動が偏向電磁石 で磁場の変動を生み、陽子が余計に蹴られる事で水 平方向に COD が生じる。

Figure 3 に J-PARC MR での偏向電磁石の配線図を 示す。PS が電源を、電源から伸びる黒線と赤線が



Figure 1: Comparison between the output and reference current.



Figure 2: The FFT of the current deviation.

偏向電磁石の配線を、青枠で囲まれた部分が偏向電 磁石1台分を示す。偏向電磁石は16台ずつ直列に 接続され、16台毎に一つの電源で制御される。そ の結果、偏向電磁石は6つのファミリーに分割され る。従って電流変動による水平方向の COD はディ スパージョン関数 η を使って

$$x_{\text{COD}}(s) \approx \sum_{k=1}^{6} \eta_k(s) \frac{\Delta B_k}{B} \tag{1}$$

と近似できる。ここで s は陽子の周回軌道上での位置、 $\eta_k(s)$ はそれぞれのファミリーのディスパージョン関数、 $\Delta B_k/B$ はファミリー毎の電流変動による磁場変動を表す。J-PARC MR のディスパージョン関数 を Fig. 4、COD の計算例を Fig. 5 に示す。Figure 4、5

^{*} daichi.naito@kek.jp

Proceedings of the 16th Annual Meeting of Particle Accelerator Society of Japan July 31 - August 3, 2019, Kyoto, Japan

PASJ2019 WEPI042

ともに横軸は周回軌道軸上での位置を示す。Figure 4 の縦軸は各位置でのディスパージョン関数、Fig. 5の 縦軸は電流変動から計算した磁場変動を軌道シミュ レーション (SAD) に入力して計算した閉軌道の歪み を表す。J-PARC MR ではアーク部のみにディスパー ジョンが有り、直線部には無い構造になっている。 電流変動があると Eq. (1) に従って Fig. 5 のように 各ファミリーに該当する場所毎に異なる COD が生 じる。

COD が存在するとアーク部に置かれた六極電磁石 内部でも中心軌道がずれる。すると六極磁石内部で 四極磁場成分が生じ、ベータトロン振動の振幅が変 調される。するとベータトロンチューンや3次共鳴 の強さが電流変動に従って時事刻々と変化してしま う。しかもその変動源であるノイズはビームと同期 されていないのでリアルタイム補正が必須となる。



Figure 3: The wiring scheme of the bending magnets in the J-PARC MR.



Figure 4: The distribution of the dispersion function in the J-PARC MR.

3. 閉軌道歪みの測定

J-PARC MR で閉軌道の歪みが電源由来である事を 確かめるために、ビームポジションモニター (BPM) を用いて COD の測定を行った。Table 1 に利用運転 時と COD 測定での代表的なパラメータを示す。測定 ではビームパワーを下げて空間電荷効果の影響を軽 減した。さらに COD が測定しやすいようにビームは 通常 8 バンチのところ、最初の 2 バンチだけ入射さ



Figure 5: An example of the COD calculated from the current deviation.

せて測定した。またビームの加速はシンクロトロン 振動を妨げない加速設定にした。電源の設定は利用 運転と同じ設定と、1 台の電源の電流設定値を 0.3% 上昇させ、他の5 台の設定値を 0.06% 下げた 2 種類 で測定を行った。Figure 6 に COD 測定でのビームサ イクルを示す。入射のために 0.14 秒間一定で、その 後 1.4 秒かけて加速する、ニュートリノビームライ ンにビーム取り出しする時と同じパターンになって いる。この測定ではビームは加速された後、ビーム ダンプに捨てられた。このサイクルで 80 回ずつ、2 種類の電源の設定で COD を測定した。



Figure 6: The operation cycle during the COD measurement.

80回の平均波形の例を Fig. 7 に示す。横軸はビー ム入射からの経過時間、縦軸は水平方向の COD を 示す。この平均波形は Fig. 4 の横軸で s=188.8m のと ころに置かれた BPM での測定値である。ビームの 運動量が低いうちはシンクロトロン振動が見えてい るが、加速開始とともにシンクロン振動が見えてい ている様子が分かる。また加速の最後で磁石とビー ムの運動量がずれているために再びシンクロトロン 振動が励起されている様子が見える。今回はこの励 起されたシンクロトロン振動を

$$y = p0 \cdot \cos(p1 \cdot x + p2) + p3 \tag{2}$$

でfitし、p3の値を各 BPM での COD とした。Figure 8 に解析結果を示す。横軸が周回軌道軸上の位置、縦 軸が COD を示す。黒点が利用運転と同じ設定で測定 した COD、赤点が電流値を変更して測定した COD、 緑線が黒点の結果に変更した電流値と Eq. (1)を用い て計算した COD 変動を足した結果である。図の左 半分が電流値を 0.06% 変更した電源が受け持つ偏向

	1	
Parameter	User operation	COD measurement
beam power (kW)	450	9
# of bunch	8	2
Proton on target	6.25e13	4.72e12
RF cavity	Fundamental+2nd harmonic	Fundamental
RF phase offset	On	Off
COD correction by steering magnets	On	Off

Table 1: Parameters of the User Operation and the COD Measurement

電磁石が置かれている領域、右半分が電流を 0.3% 変 更した電源が受け持つ領域である。電流変化による COD の変化を計算により正しく予測できている事が 分かる。



Figure 7: An example of the time-dependent COD.



Figure 8: The distribution of the COD in the arc section.

電源電流変動による COD を正しく再構築できた ので、今度はシンクロトロン振動以外の時間変動す る COD と電源電流の相関について調べた。BPM で 測定した COD の時間分布では、1回の測定結果から 80 回平均した測定結果を差し引く事で時間変動する 成分のみを取り出した。電源電流変動による COD については一度フーリエ変換したのち、200Hz 以下 の成分を逆フーリエ変換して計算した。Figure 9 に s=188.8 m のところに置かれた BPM での結果を示 す。横軸がビーム入射からの経過時間、縦軸が COD を示す。黒線が BPM での測定結果、赤線が電源の 電流変動である。200Hz 以下の電流変動の主成分に よって、入射のたびに変化する COD を説明できる 事が分かった。



Figure 9: The distribution of the COD without synchrotron oscillation.

4. 閉軌道歪みの評価

COD の影響として、3 次共鳴の大きさを評価した。 J-PARC MR のアーク部にはクロマティシティー補正 のための六極電磁石が設置されており、六極電磁石 内部で COD があると陽子は四極磁場を感じる。こ れによりベータトロン振動が変調されて 3 次共鳴 の強さが変わる。今回は利用運転でのベータトロン チューン (ν_x, ν_y) = (21.35, 21.45) に対して $3\nu_x = 64$ を満たす 3 次共鳴のドライビングタームの大きさを 評価した。ドライビングターム ($G_{3.0.64}$) は

$$G_{3,0,64} = \left| \frac{\sqrt{2}}{24\pi} \sum_{j=1}^{72} \sqrt{\beta_{x,j}^3} K_{2,j} e^{i(3\phi_{x,j} - (3\cdot\nu_x - 64)\theta_j)} \right|$$
(3)

で計算した。ここで $\beta_{x,j}$ は j 番目の 6 極電磁石での ベータ関数、 $K_{2,j}$ は 6 極磁場の強さ、 $\phi_{x,j}$ はベータ トロン振動の位相、 θ_j は軌道軸上での位相角を表す。 各 6 極磁石でのパラメータは SAD を用いて計算し た。SAD の入力には偏向電磁石用電源の出力電流モ ニターの値を利用した。各測定点での電流変動によ る 2 極磁場のズレを SAD に入力し、各点でのドラ イビングタームを計算した。計算結果を Fig. 10 に示 す。横軸がドライビングターム、縦軸がイベント数 を示す。この結果よりドライビングタームが最大で 2.5×10^{-2} になる事が分かった。一方で利用運転で の三次共鳴のドライビングタームは 5.7×10^{-2} であ り、電流変動によるドライビングタームが無視でき ないほど大きい事が分かった。



Figure 10: The distribution of the driving term.

5. 閉軌道歪み補正の検討

J-PARC MR には水平方向の蹴り角を与えるステア リング電磁石が 93 台設置されている。このステア リング電磁石を使ってリアルタイムで COD を補正 する事を検討した。まず何台のステアリング電磁石 があれば各電源による COD の乱れが補正できるか を検討した。検討にはビームの軌道シミュレーショ ン SAD を用いた。電源電流による COD を再現し、 SAD で用意されている軌道補正関数を用いてステア リング電磁石での補正を評価した。検討の結果、-つの偏向電磁石用電源が分担する箇所ごとに7台、 合計で 42 台のステアリング電磁石を用いれば補正 できる事が分かった。これは Fig. 4 に示したように ディスパージョン関数が7つの節を持った周期構造 となっており、節ごとに補正を行わなければいけな いためである。補正結果の一例を Fig. 11 に示す。横 軸が軌道軸上での位置、縦軸が水平方向の COD を 示す。黒が電源電流から再構成した COD の例、赤が COD 補正後の COD である。大きな COD を生み出 している箇所でも COD が 0.1 mm ほどに減少してお り、解析で仮定した BPM の位置分解能 (0.2 mm) と 比べて十分な補正が達成できている。



Figure 11: The distribution of the COD without and with the COD correction.

ステアリング電磁石の位置でビームを蹴る事で電 源電流による COD を補正できる事が分かったので、 実際のステアリング電磁石が補正可能な性能を保持 しているかを確認した。補正に必要な2極磁場の計 算には、ビーム入射期間中の偏向電磁石用電源の出 力電流モニター値を用いた。電流モニター値を Imea、 電流指令値を *I*_{ref} として補正に必要な 2 極磁場 *K*₀ を

$$K_0 = (I_{\text{meas}} - I_{\text{ref}}) \cdot C_{\text{Str}} \tag{4}$$

と計算した。ここで補正磁場は $K_0 = BL/B\rho$ で定義 される量、 C_{Str} はディスパージョンが一番大きい場 所でのステアリング電磁石による補正量を電流で規 格化した値である。この補正係数 C_{Str} は SAD を用 いて計算した。各データ点における補正磁場を重ね 書きした結果を Fig. 12 に示す。この図より補正磁場 は±1.55×10⁻⁵ の広がりを持つ事が分かった。一方 でステアリング電磁石で励磁可能な補正磁場はステ アリング電磁石用電源の性能から、4×10⁻⁵/1ms と 決まっている。従って Fig. 12 の 3 σ 程度の領域をス テアリング電磁石で補正可能だと分かった。また電 流変動の主成分が 200 Hz 以下である事を加味すると 3σ の領域を十分補正可能である。



Figure 12: The distribution of the required K_0 for the COD correction.

6. まとめ

J-PARC MR での速いビーム取り出しではビーム入 射と加速初期でのビームロスが問題となっており、 電源電流の変動がビームロスに寄与している可能性 があった。そこで偏向電磁石用電源出力の変動の寄 与を評価するため、COD を測定した。測定の結果、 時間変動する COD が偏向電磁石用電源に由来する 事が明らかになった。時間変動する COD に由来する 三次共鳴を評価したところ、無視できない寄与を与 える場合があると判明した。この COD をステアリ ング電磁石で補正可能かどうかを電源の出力電流モ ニター値とビーム軌道シミュレーションを用いて検 討した。93 台あるステアリング電磁石のうち、42 台 を用いる事で COD が十分補正できる事が分かった。 我々が開発してきたリアルタイム補正システムを入 力値としてステアリング電磁石用電源に与えること で十分補正可能である事を示す事ができた。

参考文献

- Y. Kurimoto *et al.*, "Real-time betatron tune correction with the precise measurement of magnet current", IEEE Trans. Nucl. Sci. 66, 7 (2019); https://ieeexplore.ieee. org/document/8572781
- [2] D. Naito *et al.*, "Real-time correction of betatron tune ripples on a slowly extracted beam", Phys. Rev. Accel. Beams.

22, 072802 (2019); https://journals.aps.org/prab/ abstract/10.1103/PhysRevAccelBeams.22.072802

[3] S. Igarashi et al., "Challenges to higher beam power in J-PARC: Achieved performance and future prospects", in Proc. 10th International Particle Accelerator Conference (IPAC' 19), Melbourne, Australia, May. 2019, pp. 6-11; http://inspirehep.net/record/1743328/ files/moyplm1.pdf