## MULTI-HARMONIC BEAM LOADING COMPENSATION IN THE J-PARC RCS

Fumihiko Tamura\*, Masanobu Yamamoto, Chihiro Ohmori, Alexander Schnase, Masahito Yoshii, Masahiro Nomura, Makoto Toda, Taihei Shimada, Keigo Hara, Katsushi Hasegawa J-PARC Center, KEK & JAEA, Tokai-mura, Naka-gun, Ibaraki-ken, Japan 319-1195

#### Abstract

For acceleration of high intensity proton beams in the J-PARC RCS, the beam loading compensation is important. In the wide-band (Q = 2) MA-loaded RF cavity, the wake voltage consists of not only the fundamental accelerating harmonic component (h = 2) but also the higher harmonics. The higher harmonic components cause the RF bucket distortion. We employ the RF feedforward method to compensate the multi-harmonic beam loading. The full-digital feedforward system is developed, which compensates the most important three harmonic components (h = 2, 4, 6) of the wake voltages. We present the results of the beam commissioning with a high intensity proton beam  $(2.5 \times 10^{13} \text{ pp})$ . The impedance seen by the beam is greatly reduced. We also report the beneficial effects of the feedforward compensation in the beam operation.

# J-PARC RCS におけるマルチハーモニックビームローディング補償

### 1. はじめに

J-PARC の 3 GeV シンクロトロン (RCS) は、1 MW のビームパワー出力を目指して調整が進められてきた。 RCS および RF システムのパラメータを表 1 に示す。シ ングルショットで達成した粒子数は  $3.3 \times 10^{13}$  ppp で、こ れは 25 Hz 運転で 400 kW のビームパワーに相当する。

RCS では、広帯域 (Q = 2)の金属磁性体 (MA) 空胴 を採用することで、高い加速電界を実現するとともに、 2 倍高調波を重畳した RF 電圧を発生させ、縦方向のバ ンチ整形を実現している。縦方向のバンチ整形は、空間 電荷力の緩和に非常に有効である<sup>[1]</sup>。その一方で、広 帯域であるために、空胴に発生する wake 電圧も高調波 の成分をもつ。大強度陽子ビームの加速に際しては、加 速周波数の基本波成分 (h = 2)のビームローディングの みならず、wake の高調波成分による RF バケツの変形 も問題となる。

このため、RF フィードフォワード法によるマルチハー モニック (*h* = 2,4,6) のビームローディング補償システ ムを開発した。Wake 電圧をキャンセルするためのフィー ドフォワードゲインおよび位相のパターン調整を確立 し、11 台の全ての空胴について、300 kW 相当の大強 度ビームを用いてフィードフォワードの調整を行った <sup>[2]</sup>。シムテムの概要、調整手法の詳細について報告す る。ビームローディング補償を行うことにより、ビーム の品質が改善し、またビームロスを減らすことにも成功 した。これらの調整結果の詳細についても述べる。

## 2. マルチハーモニック RF フィードフォワー ドシステム

RF フィードフォワード法の概念を図1に示す。ビーム電流(*i*beam)をウォールカレントモニターで検出し、空胴電圧発生のためのドライブ電流に加えて、フィードフォワードシステムが-*i*beam なる電流を空胴に供給することで、wake 電圧をキャンセルする、というのが動作原理である。先に述べたように、空胴が広帯域であ

# 表 1: J-PARC RCS および RF システムのパラメータ

circumference	348.333 m
energy	(design) 0.400-3 GeV
	(present) 0.181-3 GeV
beam intensity	(design) $8.3 \times 10^{13}$ ppp
	(achieved) $3.3 \times 10^{13}$ ppp
accelerating frequency	0.938–1.671 MHz
harmonic number	2
maximum rf voltage	(design) 450 kV
	(achieved) 400 kV
repetition	25 Hz
No. of cavities	(design) 12
	(installed) 11
Q-value of rf cavity	2



図 1: RF フィードフォワード法の概念。

るために、wake 電圧も高調波成分を持つので、高調波 成分までのビームローディング補償が必要である。この ため、RCS では、マルチハーモニック (h = 2, 4, 6)の フィードフォワードシステムを、デジタル LLRF シス テムの一部として開発した。

図 2 に、マルチハーモニックフィードフォワードの ブロック図を示す。WCM からのビーム信号は、A/D コ ンバータでデジタル信号に変換され、各ハーモニック (h = 2, 4, 6)の I/Q 検波ブロックへ入力される。検波ブ

<sup>\*</sup> fumihiko.tamura@j-parc.jp



図 2: マルチハーモニック RF フィードフォワードシス テムのブロック図。

ロックでは、位相基準信号から生成された単位振幅のコ サインおよびサイン信号との掛け算のあと、ローパス フィルターにより各ハーモニックの I/Q ベクトルが以下 のように得られる。

$$I_{\text{out}} = A(h, t) \sin\left(\phi(h, t)\right), \qquad (1)$$

$$Q_{\text{out}} = A(h, t) \cos\left(\phi(h, t)\right). \tag{2}$$

ここに、h は選択されたハーモニック、A(h,t) および  $\phi(h,t)$  はそれぞれ選択されたハーモニックの振幅およ び位相である。I/Q ベクトルは、11 台 (最大 12 台) の各 空胴に対応したフィードフォワード信号を生成するため に分配される。

各空胴ごとの RF フィードフォワード信号を生成する ためには以下の I/Q モジュレーション演算が行われる。

(I/Q modulation output) =

$$G\left(I_{\text{out}}\cos(\omega_h t + \psi) + Q_{\text{out}}\sin(\omega_h t + \psi)\right)$$
  
=  $GA(h, t)\sin(\omega_h t + \phi(h, t) + \psi)$ . (3)

ここに、G および  $\psi$  はゲインおよび位相パターン、 $\omega_h$ は選択されたハーモニックの角周波数、すなわち  $\omega_h = h \times \omega_{rev}$  (ビーム周回角周波数) である。各ハーモニック の I/Q モジュレーションを出力足し合わせて生成された フィードフォワード信号は、D/A コンバータによりアナ ログ信号に変換され、サムアンプにより空胴ドライブ信 号と足し合わされる。このシステムは、本質的に各ハー モニクス毎のゲインおよび位相をパターン化できるバ ンドパスフィルターとして動作することがわかる。空胴 ドライブ信号と共通の位相基準信号を用いているため、 加速に伴う周波数スイープに対応して各ハーモニックの パスバンドも追従する。

フィードフォワードの調整では、ゲインおよび位相パ ターンの調整方法が鍵となる。以下で、調整方法の詳細 について示す。

#### 3. フィードフォワードの調整

加速中の周波数変化、および加速電圧がパターンであることにより、フィードフォワードのゲインおよび位相



図 3: フィードフォワード調整のセットアップ。#n は空 胴の番号を示す。

のパターンの調整方法は自明ではない。空胴の電圧は、 加速のためのドライブ電圧と wake 電圧の重畳であり、 これらを分離して解析することが必要となる。

図 3 に、調整のセットアップを示す。調整は空胴 1 台ごとに行われる。ロングメモリーのオシロスコープ (Lecroy WP950) により、(ch1) LLRF のドライブ信号、 (ch2) WCM ビーム信号、(ch3) 空胴電圧信号、(ch4) FF 出力信号が加速開始から終了まで記録される。サンプリ ング周波数は 200 Ms/s で、各チャンネルごとに 4.15M 点に及ぶ。これら信号は、PC によりハーモニック解析 され、(h = 2, 4, 6)の複素振幅信号が得られる。

25 Hz 運転で 300 kW 相当となるビーム強度、2.5 × 10<sup>13</sup> ppp の大強度ビームを用いて調整を行った。

#### 3.1 Step 1

まず、LLRFドライブ信号から空胴電圧への伝達関数 を求める。ビームを加速しない状態で、加速サイクル中 のLLRFドライブ信号と空胴電圧信号を記録し、ハー モニック解析を行う。ハーモニック解析の結果の例を図 4 に示した。図からわかるように、空胴電圧には、ドラ イブしていないにもかかわらず3倍高調波(h = 6)の成 分が0 ms から15 ms に至るまで発生していることがわ かる。これは、基本波成分をドライブしたことで終段ア ンプの真空管が発生する歪みによるものである。この 歪みにより、(h = 6)では wake 電圧とドライプ電圧 の分離が困難となっている。このため、(h = 6)につい ては、一定のゲインパターンおよび RF をドライブしな い時の調整で得られた位相パターンによるフィードフォ ワード信号の生成とせざるを得なかった。

LLRF ドライブ信号および空胴電圧の各ハーモニック (h = 2, 4)の複素振幅 ( $V_{dr}(h, t)$  および  $V_{cav}(h, t)$ )から、 ドライブ信号から空胴電圧への伝達関数 ( $H_{dr}^{cav}(h, t)$ ) は

$$H_{\rm dr}^{\rm cav}(h,t) = \frac{V_{\rm cav}(h,t)}{V_{\rm dr}(h,t)},\tag{4}$$

のように求められる。

2 倍高調波 (h = 4) の場合、入射から 2 ms で電圧プログラムはゼロになる。電圧プログラムがゼロの場合、



図 4: Step 1 の例 (空胴 #1)。(上) LLRF ドライブ信号 (下) 空胴電圧信号のハーモニック成分。

(4) は分母が小さくなり非常に大きなエラーを生ずる。 これを回避するために、 $V_{dr}(h,t)$ が一定以上小さい値の 場合は $H_{dr}^{cav}(h,t) = 0$ とする。

3.2 Step 2

次に、加速電圧パターンを発生させる時の真空管の 電流の下でのビームの見るインピーダンスを求める。条 件の変動を避けるために、当該の空胴を電圧制御をオフ にして、ビームなしの時に電圧制御ありと同様の電圧を 発生させるパターンで空胴をドライブする。

テストビームを加速し、LLRFドライブ信号、WCM ビーム信号、空胴電圧信号を記録し、ハーモニック解析 を行う。図5に、WCMおよび空胴電圧のハーモニック 成分をプロットした。電圧制御がオフの場合、wake 電 圧により、特に基本波で空胴電圧がビームなしの時と比 べ大きく逸脱していることがわかる。

このステップでは、空胴電圧は、ドライブ成分  $(V_{cav,dr}(h,t))$ と wake 電圧  $(V_{cav,wake}(h,t))$ の重畳である。各ハーモニック (h = 2, 4) について、

$$V_{\text{cav}}(h,t) = V_{\text{cav,dr}}(h,t) + V_{\text{cav,wake}}(h,t)$$
$$= H_{\text{dr}}^{\text{cav}}(h,t) \cdot V_{\text{dr}}(h,t) + Z_{\text{cav}}'(h,t) \cdot I_{\text{beam}}(h,t), \quad (5)$$

の関係がある。ここに、 $Z'_{cav}(h,t)$ はこの真空管電流 の条件下でのビームの見るインピーダンス、および  $I_{beam}(h,t)$ はビーム電流の複素振幅である。測定され た電圧および電流の複素振幅、step 1 で求められた伝達 関数 ( $H^{cav}_{dr}(h,t)$ )を用いて、 $Z'_{cav}(h,t)$ を求めることが できる。



図 5: Step 2 の例 (空胴 #1)。(上) WCM 信号(下) 空胴電 圧信号のハーモニック成分。

3.3 Step 3

(1)

Step1,2の結果をもとに、フィードフォワード信号を 当該の空胴に加えビームを加速し、パターンの調整を 行う。フィードフォワード信号を加えた時は、空胴電圧 はドライブ成分、wake 電圧、フィードフォワード成分  $(V_{cav,FF}(h,t))$ の重畳となり、以下の関係がある。

$$V_{\text{cav}}(h,t) = V_{\text{cav},\text{dr}}(h,t) + V_{\text{cav},\text{wake}}(h,t) + V_{\text{cav},\text{FF}}(h,t) = H_{\text{dr}}^{\text{cav}}(h,t) \cdot V_{\text{dr}}(h,t) + Z_{\text{cav}}'(h,t) \cdot I_{\text{beam}}(h,t) + Z_{\text{FF}}(h,t) \cdot I_{\text{beam}}(h,t).$$
(6)

ここに、 $Z_{\rm FF}(h,t)$ はビーム電流からフィードフォワード成分への伝達関数である。測定されたハーモニック成分 ( $V_{\rm cav}(h,t), V_{\rm dr}(h,t), I_{\rm beam}(h,t)$ ) および step 1, 2 で得られた伝達関数およびインピーダンス ( $H_{\rm dr}^{\rm cav}(h,t), Z_{\rm cav}(h,t)$ )から、 $Z_{\rm FF}(h,t)$ を求めることができる。

実際にビームが見るインピーダンスは  $Z'_{cav}(h,t) + Z_{FF}(h,t)$ であり、これが最小となるようにパターンを 調整する。ビーム条件が決まっている場合、ビームの 見るインピーダンスを 1/10 程度に抑えるには、1、2 回 step 3 を実行すればよく、加速全域にわたり 25  $\Omega$  以下 に抑えるためには、さらに 1,2 回の繰り返しが必要で あった。

#### 3.4 調整結果

フィードフォワードなしの場合と、step3を繰り返し 実行した後のフィードフォワードありの場合での空胴



図 6: 空胴 #1 の空胴電圧信号のハーモニック成分。(上) フィードフォワードなし(下) step 3 による調整後、フィー ドフォワードあり。

#1 の電圧モニタ信号のハーモニック成分を図 6 に示す。 加速基本波 (h = 2) および、2 ms までの 2 倍高調波 (h = 4) では、フィードフォワードの有無にかかわらず、 電圧制御により振幅は同じである。2 倍高調波 (h = 4) では、プログラムがセロになる 2 ms 以降、顕著なハー モニック成分の減少が見られる。先述したように、3 倍 高調波 (h = 6) ではパターンの最適化が行われていない ために、wake 電圧の抑制は限定的である。

ビームの見るインピーダンス及びフィードフォワード 伝達関数の比較を図7に示した。図中、"wake"はフィー ドフォワードなしの時のビームの見るインピーダンス、 "FF component"はビーム電流から空胴電圧のフィード フォワード成分への伝達関数、"imp. seen by the beam" は step 3 による調整後のビームの見るインピーダンス を示している。

基本波 (h = 2) の場合、フィードフォワード伝達関数 の絶対値は、加速全域にわたりフィードフォワードなし の時のビームの見るインピーダンスに非常に近いこと がわかる。フィードフォワードありでのインピーダンス は空胴のシャントインピーダンスが 800  $\Omega$  であるのに 対し、25  $\Omega$  以下と大幅な抑制が得られた。2 倍高調波 (h = 4) の場合、2.5 ms まではエラーが大きいが、2.5 ms 以降は基本波同様 25  $\Omega$  以下に抑制ができている。

ビームなし、300 kW 相当加速でフィードフォワード なし、フィードフォワードありでの空胴 #1 電圧モニタ 波形の比較を図 8 に示した。加速中盤 (10 ms) および取 り出し直前 (20 ms) のいずれの場合も 2 倍高調波の電圧



図 7: フィードフォワード伝達関数とインピーダンスの 比較。(上)時間変化、(下)周波数応答への翻訳。

プログラムはゼロである。フィードフォワードなしでの 加速の場合、電圧波形が高調波により大きく歪められ、 またローディング角に対応し位相が遅れているのがわか る。フィードフォワードにより高調波による歪みおよび 位相の遅れが小さくなり、ビームなしの場合の波形と非 常に近いことがわかる。

以上のように、マルチハーモニック RF フィードフォ ワードによるビームローディングの補償方法を確立し た。11 台の空胴全てについてパターンの調整が行われ、 通常のビーム運転でフィードフォワードが使用されて いる。

#### 4. フィードフォワードによるロスの低減

Wake 電圧の高調波成分による空胴電圧波形の歪みに より、シンクロナス位相  $\phi_s$  が変化する。これは、エネ ルギー増分は歪みのない場合とある場合で等しくなけ ればならないためである。図9に、300 kW 相当のビー ムでのフィードフォワードなし、色々なビームパワーで フィードフォワードありの場合での加速中の  $\phi_s$  をプロッ トした。フィードフォワードなしの場合に比べ、ありの 場合は  $\phi_s$  が小さく、最大の  $\phi_s$  は 55 deg から 49 deg へ減少している。またフィードフォワードありの場合、 ビーム強度依存性がほとんどないことがわかる。

 $\phi_s$ が大きくなると RF バケツが小さくなるため、バ ケツからこぼれた粒子がディスパージョンが高いアーク 部でのロスの原因となる可能性がある。300 kW 相当の ビーム加速時の、アーク部でのビームロスモニターの信 号を図 10 に示す。このビーム強度では、加速中盤では



図 8: ビームなし、300 kW 相当加速でフィードフォワー ドなし、フィードフォワードありでの空胴 #1 電圧モニ タ波形の比較。(上) 加速中盤、(下) 取り出し直前。



図 9: フィードフォワードの有無による  $\phi_s$  の比較。

DCCT で観測できるようなインテンシティロスは見られないが、ビームロスモニターで検出できる小さなビームロスが、フィードフォワードなしの場合に観測されていた。フィードフォワードありの場合、このロスは大きく減少し、観測されなくなった。フィードフォワードによる高調波歪みの減少で $\phi_s$ が小さくなったことで、RFバケツの拡大によってロスが減少したと考えられる。

5. まとめと議論

以下に、まとめを示す。

 J-PARC RCS における大強度陽子加速のために、広帯域の MA 空胴に誘起される高調波成分を含んだ wake 電圧をキャンセルする、マルチハーモニック



図 10: 300 kW 相当のビームを加速した時のアーク部の ビームロスモニター信号。フィードフォワードありの場 合、加速中盤でのロスが消滅している。

ビームローディング補償が必要である。このため、 加速周波数の3倍高調波まで (h = 2, 4, 6)のビーム ローディングを補償する、マルチハーモニック RF フィードフォワードシステムを開発した。

- マルチハーモニック RF フィードフォワードシステムは、(h = 2, 4, 6)をパスパンドにもち、各ハーモニックごとに、ゲインと位相のパターンを設定できるバンドパスフィルターの特性を持つ。
- フィードフォワードシステムの調整方法を確立し、 300 kW 相当の大強度ビームを用いて、11 台の全ての空胴のフィードフォワードパターンの調整を行った。加速全域にわたり、ビームの見るインピーダンスを大きく低下させることに成功した。
- フィードフォワードによるビームローディング補償 により、アーク部でのロスを大きく減少させるこ とができた。

フィードフォワードの弱点として、オープンループ制 御であることから加速システムのゲイン等にドリフト があると補償に影響が出ることがあげられるが、MA空 胴による加速システムはドリフトが少なく安定である ために、少なくとも数ヶ月の運転では、パターンの再調 整をする必要はなかった<sup>[2]</sup>。

今回確立したフィードフォワードの調整方法は、ビーム電流が増強されても有効であると考えられ、デザイン値である1 MW ビームの加速の際にも、本システムは性能を発揮することが期待される。

### 参考文献

- F. Tamura, et al.: "Longitudinal painting with large amplitude second harmonic rf voltages in the rapid cycling synchrotron of the Japan Proton Accelerator Research Complex", Phys. Rev. ST Accel. Beams, 12, 041001 (2009).
- [2] F. Tamura, et al.: "Multi-harmonic rf feedforward system for beam loading compensation in wide-band cavities of a rapid cycling synchrotron", Phys. Rev. ST Accel. Beams, 14, 051004 (2011).