**PASJ2019 THPI031** 

# J-PARC E34 muon g-2/EDM 実験:低エミッタンスミューオンビーム実現に 向けた高時間分解能縦方向ビームプロファイルモニターの開発 DEVELOPMENT OF THE LONGITUDINAL BEAM PROFILE MONITOR WITH HIGH TIME RESOLUTION FOR REALIZATION OF LOW-EMITTANCE MUON BEAM IN THE J-PARC E34 MUON G - 2/EDM EXPERIMENT

四塚麻衣 \*A),飯嶋徽 A.B),飯沼裕美 C),居波賢二 A),大谷将士 D),河村成肇 D),北村遼 E),近藤恭弘 E), 齊藤直人 F),下村浩一郎 D),須江祐貴 A),中沢雄河 C),長谷川和男 E),二ツ川健太 D),三部勉 D), 三宅康博 D),森下卓俊 E),安田浩昌 G),山崎高幸 D)

Mai Yotsuzuka\*<sup>A)</sup>, Toru Iijima<sup>A,B)</sup>, Hiromi Iinuma<sup>C)</sup>, Kenji Inami<sup>A)</sup>, Masashi Otani<sup>D)</sup>, Naritoshi Kawamura<sup>D)</sup>,

Ryo Kitamura<sup>E)</sup>, Yasuhiro Kondo<sup>E)</sup>, Naohito Saito<sup>F)</sup>, Koichiro Shimomura<sup>D)</sup>, Yuki Sue<sup>A)</sup>, Yuga Nakazawa<sup>C)</sup>,

Kazuo Hasegawa<sup>E)</sup>, Kenta Futatsukawa<sup>D)</sup>, Tsutomu Mibe<sup>D)</sup>, Yasuhiro Miyake<sup>D)</sup>, Takatoshi Morishita<sup>E)</sup>,

Hiromasa Yasuda<sup>G)</sup>, Takayuki Yamazaki<sup>D)</sup>

<sup>A)</sup>Nagoya University, <sup>B)</sup>Nagoya University KMI, <sup>C)</sup>Ibaraki University, <sup>D)</sup>KEK, <sup>E)</sup>JAEA, <sup>F)</sup>J-PARC Center, <sup>G)</sup>University of Tokyo

### Abstract

The muon anomalous magnetic moment (g-2) and electric dipole moment (EDM) are one of the physical quantities for which new physics is expected. The J-PARC muon g - 2/EDM experiment aims to measure the muon g - 2 and EDM precisely by the novel method. It plans to use a low emittance muon beam, which is achieved by re-acceleration of ultra-slow muons generated from thermal muonium production and laser dissociation. In order to accelerate the ultraslow muons, a muon linac has been developed. The muon linac in the low beta part consists of a 340-keV RFQ and a 4-MeV IH-DTL which operate with 324 MHz. In order to avoid substantial emittance growth, beam matching based on real measurement between the different accelerator is important. Because the IH-DTL adopts an alternative phase focusing (APF) scheme, the longitudinal beam matching is especially important in the low beta part. Therefore, we are developing a longitudinal beam profile monitor with high time resolution and a transport beam line. First, we developed a beam monitor and evaluated time resolution by test bench with photoelectron. The result is 65 ps in RMS. Next, we studied the emittance growth in the IH-DTL with several beam parameters. In this paper, the results of the beam monitor test and adjustment the twiss parameter are reported.

# 1. 研究背景

新物理の寄与が期待されている物理量のひとつ に、ミューオンの異常磁気能率 (g-2) と電気双極子 能率 (EDM) がある。ミューオン g-2 は米ブルック ヘブン国立研究所 (BNL) で行われた BNL E821 実験 により、0.54 ppm [1] の精度で測定されている。その 結果、標準理論の予測に対して  $3\sigma$  以上の乖離が確 認されている [1,2]。J-PARC E34 実験では先行研究 とは異なる手法を用い、ミューオン g-2 を 0.1 ppm の精度、EDM を  $10^{-21}$  e・cm の感度で精密測定を行 うことを目指している [3]。

先行研究での主要な系統誤差を削減するため、J-PARC E34 実験では低エミッタンスミューオンビー ムを用いる [3]。物質・生命科学実験施設(MLF)か ら供給される 100% 偏極した表面ミューオンをター ゲットで静止させ、熱エネルギー(25 meV)程度まで 冷却する [4]。その後、Fig. 1 に示す複数段階の線形 加速器を用いた再加速を行うことで、低エミッタン スミューオンビームを生成する。加速周波数は、低 速部の RFQ [5] と IH-DTL [6] では 324 MHz、高速部 の DAW-CCL [7] と DLS [8] では 1296 MHz である。 これにより、ミューオンビームは 212 MeV まで加速 される。

	324 MHz		1296 MHz		•
<b>Source</b> 5.6 keV β~0.01	<b>RFQ</b> 0.34 MeV β~0.08	<b>IH-DTL</b> 4.5 MeV β~0.3	<b>DAW-CCL</b> 40 MeV β~0.7	<b>DLS</b> 212 MeV β~0.9	
Beam intensity $1 \times 10^6$ /sec <b>Total~40</b> Transverse emittance (rms, norm.) $1.5 \pi$ mm·mrad					m

Figure 1: Schematic of the muon linac [3].

ミューオン線形加速器における主要なパラメータ を Table 1 に示す。ビーム強度はビームコミッショ ニング時には、1 パルス当たり 1 ミューオン程から 徐々に大強度化していく予定である。

目標精度での精密測定を実現させるには、再加速 の際にエミッタンス増加を抑制しなければならな い。そのため、実際の測定に基づいた、異なる加速 器間でのビームマッチングが重要である。ここで、 IH-DTL では Alternating Phase Focusing (APF) 方式を 採用するため、縦方向のビームマッチングが特に重 要となる。横方向のビームプロファイルモニターは

<sup>\*</sup> yotsuzuka@hepl.phys.nagoya-u.ac.jp

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

Table 1: Main Parameters of the Muon Linac [9]

Particle	$\mu^+$	
Energy	212 MeV	
Beam intensity	$1~ imes~10^{6}~{ m/sec}$	
Repetition rate	25 Hz	
Beam pulse width	10 ns	
Normalized transverse emittance	1.5 $\pi$ mm mrad	
Momentum spread	0.1%	

すでに開発されている [10]。しかし、縦方向について は要求精度の高さと開発段階のビーム強度の低さに よって従来の方法を用いることが難しい。そのため、 高時間分解能を持ち、ミューオン1つに対する検出 が可能であるマイクロチャンネルプレート (MCP)を 用いた縦方向ビームプロファイルモニターの開発を 行った。また、このモニターを用いた RFQ と IH-DTL 間のビーム調整についても研究を行っている。

本稿では、2章でビームモニターの構成と性能評価のために構築したテストベンチについて説明し、これらによる時間分解能の評価結果を示す。3章ではシミュレーションによる IH-DTL のビームマッチング結果について議論を行い、4章にてまとめと今後の展望を述べる。

# 縦方向ビームプロファイルモニターの 開発

2.1 モニターの構成

Figure 2 に縦方向ビームプロファイルモニターの 概略を示す。ビームモニターは粒子検出部と読み出 し系の2つから構成される。



Figure 2: The beam monitor system diagram [11].

粒子検出部にはアノードを短冊状に4分割したマ ルチアノード MCP(MA-MCP)を使用した(浜松ホ トニクス F1217)。これは、実際のビームラインで使 用する際に運動量分散によって偏向磁石での選別時 に生じるビームの広がりの影響を削減するためであ る [12]。また、本研究では十分な二次電子増幅を得る ために MCP は二段の仕様であり、直径  $\phi$ 42 mm、一 枚あたりの厚さ 480  $\mu$ m、増幅率は  $10^{6}$ – $10^{7}$  である。

読み出し系には Constant Fraction Discriminator (CFD)回路を使用する。MCP から得られる信号を CFD 回路に通すことにより、Time walk の影響を削減 したデジタル信号と、増幅されたアナログ信号の取 得が可能となる。その後、ADC (0.1 pC/count)を用い て電荷情報を、時間分解能が 35 ps である TDC CAEN V1290A [13] を用いて時間情報を取得する。Figure 2 の基準信号 (SYNC.) には加速器から得られる RF 信 号を用いる。

2.2 テストベンチの構成

ビームモニターの性能評価を行うため、高速レー ザーを用いたテストベンチの開発を行った。



Figure 3: Configurations of the test bench [11].

Figure 3 に示すように、ピコセカンドパルスレー ザー(浜松ホトニクス PLP10-040)を MCP 表面に照 射し光電効果を起こすことで、光電子の生成を行う。 レーザーの波長は 404 nm であり、半値全幅は 74 ps である。ここで、404 nm の光子に対する MCP の量 子効率は極めて低く、レーザーの照射レート 20 MHz に対してダークノイズを含む信号レートは数 Hz ほ どである。そのため、Fig. 3 に示すテストベンチでは、 1 電子に対する MCP の応答の測定となっている。

SYNC.としてレーザーの基準信号を用いた。また、 レーザーの光は光ファイバーによって真空チャン バー内部に導入されており、MCPに平行な平面内で 入射位置の変更を可能とするステージ上に設置して いる。本測定では、4 分割されたアノードのうち中 央に位置するアノードのひとつの真下にレーザーを 設置して測定を行った。

#### 2.3 時間分解能の評価結果

Figure 4 にビームモニターの時間分解能の評価結 果を示す。横軸はレーザー基準信号に対する MCP 信 号の時間差を表す。ここで、複数のチャンネルにヒッ トがあった場合はクロストーク信号の可能性が有る ため除外した。従って、Fig. 4 は特定のチャンネルに 対する単一ヒットのみの分布である。Figure 4 の信号 **PASJ2019 THPI031** 



Figure 4: Time distribution of the beam monitor for pulse laser.

領域における RMS は 65 ps である [11]。但し、レー ザーのパルス幅や読み出し系のジッターによる影響 も含まれているため、ビームモニターの時間分解能 は 65 ps 以下であると考えられる。今後は、レーザー に関してパルス幅の実測とレンズによる収束を行う ことで、テストベンチによる測定精度の向上を計画 している。

## 3. ビームマッチング

エミッタンス増加を抑制するためには、RFQ と IH-DTL 間のビームマッチングをとることが重要で ある。そのため、RFQ から出射されるビームを IH-DTL のアクセプタンスに合わせて整形するビームラ インを設計する必要がある。

まず、シミュレーションによって IH-DTL のビー ムマッチング条件を求めた。IH-DTL では APF を採 用しており周期構造になっていないため、入射ビー ムの Twiss parameter をスキャンし、出射エミッタン スが最小になるものを求めている [14]。本研究では Twiss parameter に従ってガウス分布で粒子を生成し、 General Particle Trace (GPT) [15] でビーム輸送を行っ た。Figure 5 および Figure 6 に、Twiss parameter  $\alpha_z$  お よび  $\beta_z$  に対するエミッタンス  $\varepsilon_z$  の依存性に関する 初期評価結果を示す。まず、 $\alpha_z$  のみをスキャンして エミッタンスが最小値となるような値を求めたのち に、 $\beta_z$  のスキャンをおこなった。Figure 5 では、求 めた  $\beta_z$  の周辺で再度  $\alpha_z$  のスキャンを行った結果を 示す。

これらの結果から、z方向に関する IH-DTL のビー ムマッチング条件は

$$\alpha_z = -0.19, \beta_z = 2449 \,[\text{deg/MeV}]$$
 (1)

であると結論付けた。また、x、y方向に対しても同 様のスキャンを行った結果は

$$\alpha_x = 0.75, \beta_x = 0.23 \,[\text{mm/mrad}]$$
 (2)

$$\alpha_y = 0.95, \beta_y = 0.28 \text{ [mm/mrad]} \tag{3}$$



Figure 5: Result of emittance with  $\alpha_z$  scan when  $\beta_z$  is 2449 deg/MeV.

である。以上の Eq. (1)、Eq. (2)、Eq. (3) のマッチング 条件における IH-DTL 出射のエミッタンスは

$$\varepsilon_x = 0.315 \ [\pi \text{ mm mrad}]$$
  
 $\varepsilon_y = 0.187 \ [\pi \text{ mm mrad}]$   
 $\varepsilon_z = 0.0239 \ [\pi \text{ deg MeV}]$  (4)

である。これは、現在設計されているのエミッタン ス増加の要求値  $\varepsilon_x = \varepsilon_y = 0.5 \pi$  mm mrad 以下を満 たす [16]。



Figure 6: Emittance growth with  $\beta_z$  scan.

ビームモニターの精度に対するエミッタンスの増加率を Fig. 6 で評価する。ビームモニターの分解能  $\delta \delta \log b$  とすると、識別不可能な  $\beta_z$  の範囲は

$$\sqrt{\varepsilon_{entarance_z}\beta_{z0}} = b_0$$
  
$$b_0 - \delta < \sqrt{\varepsilon_{entarance_z}\beta_z} < b_0 + \delta$$
(5)

と表せる。ここで、 $\beta_{z0}$ は IH 出射時のエミッタンス が最小となる場合の  $\beta_z$  である。また、2 章で開発を 行ったモニターの分解能は  $\delta = 7.6 \deg$  である。パラ メータ  $\beta_z$  の変化によるエミッタンス増加率が 10<sup>4</sup>% 以内となるのは  $\delta < 4 \deg$  の場合であり、10<sup>2</sup>% 以内 となるのは  $\delta < 2 \deg$  である。 $\beta_z$  の変化に対するエ ミッタンス増加が大きく、原因については今後他の パラメータも含めて調べる必要がある。また Fig. 6 より、 $\beta_z > 5000 \deg/MeV$ のエミッタンス増加は、  $\beta_z < 600 \deg/MeV$ と比べて緩やかな傾向がある。こ れらをもとに、ビーム輸送ラインの設計を検討して いる。

## 4. まとめと展望

J-PARC muon g-2/EDM 実験が目標とする精密測 定において必要不可欠である低エミッタンスミュー オンビーム生成のために、低速部の加速を行う RFO と IH-DTL 間のビーム診断に関して研究を行ってい る。とくに縦方向のビーム診断を行うため、MCP を 用いた高時間分解能ビームプロファイルモニターの 開発を行った。あわせて開発を行った高速レーザー を用いたテストベンチでの評価により、時間分解能 65 ps という結果を得た。また、IH-DTL のビームマッ チング条件を求めるために、Twiss parameter に従っ てガウス分布で粒子を生成し、α<sub>2</sub> および β<sub>2</sub> に対す るエミッタンスの依存性について GPT を用いて調 べた。結果、z方向のビームマッチング条件は $\alpha_z =$ -0.19、 $\beta_z$ =2449 deg/MeV であり、このときの IH-DTL の出射エミッタンスは  $\varepsilon_x = 0.315 \pi$  mm mrad、 $\varepsilon_y =$  $0.183 \pi \text{ mm mrad}, \epsilon_z = 0.0239 \pi \text{ deg MeV である}$ 。こ れは実験の要求値を満たす。また、 $\beta_z$ >5000 deg/MeV の範囲ではエミッタンス増加は緩やかな傾向にある ことがわかった。今後は他のパラメータについても βz と同様のスタディを行い、エミッタンス増加傾 向について理解を深めた上で最適な Twiss parameter の決定を行う。その後、求めた Twiss parameter に合 わせて RFQ、IH-DTL 間のビーム輸送ラインを設計 する。最後に、設計したビーム輸送ラインと実粒子 分布を用いたシミュレーションにより、エミッタン ス増加へのビームミスマッチの影響を調べる予定で ある。

### 謝辞

本研究は JSPS 科研費、JP15H03666, JP15H05742, JP16H03987, JP16J07784, JP18H03707, JP18H05226 の 助成を受けたものである。

### 参考文献

- [1] G. W. Bennett et al., Phys. Rev. D 73, 072003, (2006).
- [2] A. Keshavarzi et al., Phys. Rev. D 97, 114025, (2018).
- [3] M. Abe et al., Prog. Theor. Exp. Phys., 2019, 053C02 (2019).
- [4] P. Bakule et al., Nucl. Instru. Meth. B266, 335, (2008).
- [5] Y. Kondo et al., Phys. Rev.Accel, Beams 16, 040102, (2013).
- [6] M. Otani et al., Phys. Rev. Accel, Beams 19, 040101, (2016).
- [7] M. Otani *et al.*, Proc. of IPAC2016, Busan, Korea, pp. 1543
   -1546, (2016).

- [8] Y. Kondo *et al.*, Journal of Physics: Conference Series 874012054, (2017).
- [9] Y. Kondo *et al.*, Proc. IPAC' 18, Vancouver, BC, Canada, pp. 5041 – 5046, (2018).
- [10] B. Kim *et al.*, Nucl. Inst. Meth. Phys. Res. Sec. A 899, 11,22-27, (2018).
- [11] M. Yotsuzuka *et al.*, Proc. IPAC' 19, Melbourne, Australia, p. 2571, (2019).
- [12] Y. Sue *et al.*, Proc. IPAC' 19, Melbourne, Australia, p37, (2019).
- [13] http://www.tunl.duke.edu/documents/public/ electronics/CAEN/caen\_v1290.pdf
- [14] M. Otani et al., Phys. Rev. Accel. Beams. 19, 040101 (2016).
- [15] http://www.pulsar.nl/gpt/
- [16] H. Iinuma et al., Nucl. Instrum. Meth. A832, 51, (2016).