SPring-8線型加速器六電極ビーム位置モニタによる 二次相対モーメントの測定とその応用 柳田謙一、公益財団法人高輝度光科学研究センター 光源基盤部門 加速器機器グループ 入射器チーム 内容 〇はじめに(研究の動機) ①ビームが持つn次絶対モーメントとは? 2n次相対モーメントの算出 ③n次絶対モーメントの寄与と実効開口半径 ④静電ストリップライン型ビーム位置モニタ(BPM)の開発 ⑤信号処理回路のノイズレベルと測定分解能 ⑥ビームベースドの較正と再帰的計算によるモーメント補正 ⑦六電極BPMを用いたエミッタンス測定の試み

○はじめに(研究の動機)

- ・スクリーンモニタによるビームサイズ測定では、 ビーム中心から離れた、ノイズレベルと同等な 検知出来ない要素が存在←サイズ測定に影響(PASJ2014)。
- ・サイズに関する量が直接得られる測定はないか?
- ・ビームの四重極モーメント測定によるエミッタンス 測定(右図、1983年のHEACのProc. Miller氏他)
- ・上司の勧めやSACLA入射部に八電極BPM →四重極モーメントの測定を検討(2008年頃)

→最終的にはツイスパラメータ

(エミッタンス) 測定まで持って行く

・LINAC全体に亘って四重極モーメントを 測定すれば常時エンベロープも監視できるのでは?



Fig. 4. (a) Quadrupole lattice in first 100 meters of the linac; (b)  $\sigma_x$  and  $\sigma_y$  versus z; (c)  $\sigma_x^2 - \sigma_y^2$  versus z.

R. H. Miller他, "Nonintercepting Emittance Monitor", Proc. 12th Int. Conf. High-Energy Accel. (HEAC'83), Fermilab USA, 1983, pp. 603-605.より ○はじめに(研究の動機)

- σ<sub>x</sub><sup>2</sup> σ<sub>y</sub><sup>2</sup> を測定する。測定精度(分解能)は何で決まる?
   →信号処理回路のノイズレベル
  - + 機械中心に対する測定位置の絶対精度(当初は知らなかった)
- ・回路のノイズレベルと測定精度の関係を知らないと
   実際にツイスパラメータ測定が可能かどうかわからない→多分可能
   (n次モーメントは信号電圧差分と実効開口半径のn乗に比例する
   誤差伝播の式から測定精度が求まる、実効開口半径n乗大⇒誤差大)
   ・ビームベースドの較正と再帰号計算によるモーメント補正等を理解し、

計算を行うには、シンプルなn次モーメント表現が必要

 $(x, y \circ \sigma \delta, r \cdot \cos \theta, r \cdot \sin \theta \circ, r \cdot \theta \circ, r \cdot \sin \theta \circ, r \cdot (\pi \cdot \theta \circ, r \cdot (\pi$ 

- ・二次元で考える→電磁気学的には長手(z)方向に無限に長い
- ・任意の原点Oから極座標で(b, β)の位置に点電荷(線密度λ[C/m])



任意の位置座標を(r,  $\theta$ )と表す 点電荷の分布関数  $\lambda\delta(r-b)\frac{\delta(\theta-\beta)}{r} [C/m^3]$ 注)  $\delta(r-b) [1/m], \frac{\delta(\theta-\beta)}{r} [1/m]$ 

注) 
$$\delta(\theta - \beta) = \frac{1}{\pi} \left[ \frac{1}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \cos\left\{ n(\theta - \beta) \right\} \right] \left( -\pi < \theta \le \pi \right)$$
  
$$= \frac{1}{\pi} \left[ \frac{1}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left\{ \cos n\theta \cos n\beta + \sin n\theta \sin n\beta \right\} \right] \left( -\pi < \theta \le \pi \right)$$

・単粒子n次絶対電荷余弦モーメント: $\lambda p_n [C/m \cdot m^n]$ 

$$\lambda p_n = \int_0^\infty \int_{-\pi}^{\pi} \lambda \delta(r-b) \frac{\delta(\theta-\beta)}{r} \underline{r^n \cos n\theta} r d\theta dr$$

$$=\lambda \int_0^\infty \delta(r-b)r^n dr \cdot \int_{-\pi}^\pi \delta(\theta-\beta)\cos n\theta d\theta$$

$$= \lambda b^{n} \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \left[ \frac{1}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left\{ \cos n\theta \cos n\beta + \sin n\theta \sin n\beta \right\} \right] \cos n\theta \, d\theta$$
$$= \lambda b^{n} \frac{1}{\pi} \cos n\beta \int_{-\pi}^{\pi} \cos^{2} n\theta \, d\theta$$

 $= \lambda b^n \cos n\beta$ 

$$p_n = b^n \cos n\beta [m^n]$$
(単粒子n次絶対余弦モーメント)

・単粒子n次絶対電荷正弦モーメント: $\lambda q_n [C/m \cdot m^n]$ 

$$\lambda q_n = \int_0^\infty \int_{-\pi}^{\pi} \lambda \delta(r-b) \frac{\delta(\theta-\beta)}{r} \underline{r^n \sin n\theta r} d\theta dr$$

$$=\lambda \int_0^\infty \delta(r-b)r^n \, dr \cdot \int_{-\pi}^\pi \delta(\theta-\beta) \sin n\theta \, d\theta$$

$$= \lambda b^{n} \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \left[ \frac{1}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left\{ \cos n\theta \cos n\beta + \sin n\theta \sin n\beta \right\} \right] \sin n\theta d\theta$$
$$= \lambda b^{n} \frac{1}{\pi} \sin n\beta \int_{-\pi}^{\pi} \sin^{2} n\theta d\theta$$

 $= \lambda b^n \sin n\beta$ 

$$q_n = b^n \sin n\beta [m^n]$$
 (単粒子n次絶対正弦モーメント)

・n次絶対電荷余弦モーメント:
$$\Lambda P_n [C/m \cdot m^n]$$
  
 $\Lambda P_n = \int_0^\infty \int_{-\pi}^{\pi} \sum_{N=1}^M \lambda \delta(r - b_N) \frac{\delta(\theta - \beta_N)}{r} r^n \cos n\theta r d\theta dr$ 

$$=\lambda\sum_{N=1}^{M}\int_{0}^{\infty}\delta(r-b_{N})r^{n}\,dr\cdot\int_{-\pi}^{\pi}\delta(\theta-\beta_{N})\cos n\theta\,d\theta$$

$$= \lambda \sum_{N=1}^{M} b_{N}^{n} \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \left[ \frac{1}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left\{ \cos n\theta \cos n\beta_{N} + \sin n\theta \sin n\beta_{N} \right\} \right] \cos n\theta \, d\theta$$
$$= \lambda \sum_{N=1}^{M} b_{N}^{n} \cos n\beta_{N} = \lambda \sum_{N=1}^{M} p_{Nn}$$
$$\Lambda = M\lambda \implies P_{n} = \frac{1}{M} \sum_{N=1}^{M} p_{Nn} [m^{n}] (n次絶対余弦モ-メント)$$
$$p_{Nn} = b_{N}^{n} \cos n\beta_{N} [m^{n}] (N番目粒子n次絶対余弦モ-メント)$$

・n次絶対電荷正弦モーメント:
$$\Lambda Q_n [C/m \cdot m^n]$$
  
 $\Lambda Q_n = \int_0^\infty \int_{-\pi}^{\pi} \sum_{N=1}^M \lambda \delta(r - b_N) \frac{\delta(\theta - \beta_N)}{r} r^n \sin n\theta r d\theta dr$ 

$$=\lambda\sum_{N=1}^{M}\int_{0}^{\infty}\delta(r-b_{N})r^{n}\,dr\cdot\int_{-\pi}^{\pi}\delta(\theta-\beta_{N})\sin n\theta\,d\theta$$

$$\begin{aligned} &= \lambda \sum_{N=1}^{M} b_{N}^{n} \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \left[ \frac{1}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left\{ \cos n\theta \cos n\beta_{N} + \sin n\theta \sin n\beta_{N} \right\} \right] \sin n\theta \, d\theta \\ &= \lambda \sum_{N=1}^{M} b_{N}^{n} \sin n\beta_{N} = \lambda \sum_{N=1}^{M} q_{Nn} \\ &\Lambda = M\lambda \implies Q_{n} = \frac{1}{M} \sum_{N=1}^{M} q_{Nn} \left[ m^{n} \right] (n \%絶対正弦モーメント) \\ &q_{Nn} = b_{N}^{n} \sin n\beta_{N} \left[ m^{n} \right] (N 番目粒子n次絶対正弦モーメント) \end{aligned}$$

・n次絶対モーメントの極座標表示  
以下を満たす 
$$(a_n, \alpha_n)$$
 が存在する!

$$P_n = a_n^n \cos n\alpha_n$$
 (n次絶対余弦モーメント)  
 $Q_n = a_n^n \sin n\alpha_n$  (n次絶対正弦モーメント)  
 $p_{Nn} = b_N^n \cos n\beta_N$  (N番目粒子n次絶対余弦モーメント)  
 $q_{Nn} = b_N^n \sin n\beta_N$  (N番目粒子n次絶対正弦モーメント)

2n次相対モーメントの算出



$$p_{Gn} = b_G^n \cos n\beta_G$$
  
 $q_{Gn} = b_G^n \sin n\beta_G$   
 $n 次重心モーメント$   
 $p_{Ngn} = b_{Ng}^n \cos n\beta_{Ng}$  N番目粒子n次  
 $q_{Ngn} = b_{Ng}^n \sin n\beta_{Ng}$  相対モーメント  

$$\sum_{N=1}^{M} p_{Ngn} = \sum_{N=1}^{M} b_{Ng}^n \cos n\beta_{Ng} = 0$$
  

$$\sum_{N=1}^{M} q_{Ngn} = \sum_{N=1}^{M} b_{Ng}^n \sin n\beta_{Ng} = 0$$
  
 $s(\beta_G + 2\beta_{Ng}) + p_{Ng3}$   
 $s(2\beta_G + 2\beta_{Ng}) + 4b_G b_{Ng}^3 \cos(\beta_G + 3\beta_{Ng}) + p_{Ng4}$ 

②n次相対モーメントの算出  
全体のモーメントは各粒子が持つモーメントの和  

$$P_{1} = \frac{1}{M} \sum_{N=1}^{M} p_{N1} = \frac{1}{M} \sum_{N=1}^{M} p_{G1} + \frac{1}{M} \sum_{N=1}^{M} b_{Ng} \cos \beta_{Ng}$$

$$P_{2} = \frac{1}{M} \sum_{N=1}^{M} p_{N2} = \frac{1}{M} \sum_{N=1}^{M} p_{G2} + \frac{1}{M} \sum_{N=1}^{M} 2b_{G}b_{Ng} \cos(\beta_{G} + \beta_{Ng}) + \frac{1}{M} \sum_{N=1}^{M} p_{Ng2}$$

$$P_{3} = \frac{1}{M} \sum_{N=1}^{M} p_{N3} = \frac{1}{M} \sum_{N=1}^{M} p_{G3} + \frac{1}{M} \sum_{N=1}^{M} 3b_{G}^{2}b_{Ng} \cos(2\beta_{G} + \beta_{Ng})$$

$$+ \frac{1}{M} \sum_{N=1}^{M} 3b_{G}b_{Ng}^{2} \cos(\beta_{G} + 2\beta_{Ng}) + \frac{1}{M} \sum_{N=1}^{M} p_{Ng3}$$

$$P_{4} = \frac{1}{M} \sum_{N=1}^{M} p_{N4} = \frac{1}{M} \sum_{N=1}^{M} p_{G4} + \frac{1}{M} \sum_{N=1}^{M} 4b_{G}^{3}b_{Ng} \cos(3\beta_{G} + \beta_{Ng})$$

$$+ \frac{1}{M} \sum_{N=1}^{M} 6b_{G}^{2}b_{Ng}^{2} \cos(2\beta_{G} + 2\beta_{Ng}) + \frac{1}{M} \sum_{N=1}^{M} 4b_{G}b_{Ng}^{3} \cos(\beta_{G} + 3\beta_{Ng}) + \frac{1}{M} \sum_{N=1}^{M} p_{Ng4}$$

②n次相対モーメントの算出  
絶対モーメント  

$$P_1 = P_{G1}^{m} \equiv 0 \equiv - \times \times - \times$$
  
 $P_2 = P_{G2} + P_{g2}^{m}$  相対モーメント  
 $P_3 = p_{G3} + 3b_G a_{g2}^2 \cos(\beta_G + 2\alpha_{g2}) + P_{g3}^{m}$   
 $P_4 = p_{G4}^{m} + 6b_G^2 a_{g2}^2 \cos(2\beta_G + 2\alpha_{g2}) + 4b_G a_{g3}^3 \cos(\beta_G + 3\alpha_{g3}) + P_{g4}^{m}$   
 $P_{gn} = \frac{1}{M} \sum_{N=1}^{M} p_{Ngn} = a_{gn}^n \cos n\alpha_{gn}$   
 $Q_{gn} = \frac{1}{M} \sum_{N=1}^{M} q_{Ngn} = a_{gn}^n \sin n\alpha_{gn}$   
 $\equiv 0 \equiv - \times - \times - = = a_{gn}^n \sin n\alpha_{gn}$   
 $\equiv 0 \equiv - \times - = = b_{T} + b$ 

②n次相対モーメントの算出 BPM電極配置 測定可能なモーメント BPM電極配置 測定可能なモーメント Λ Λ Λ Λ  $P_{1}, Q_{1}$  $P_{1}, Q_{1}$  $P_{1}, Q_{1}$  $P_{1}, Q_{1}$ or or  $P_{g2}$  $Q_{g2}$  $P_2$  $Q_2$ Λ Λ Λ  $\Lambda$  $P_{1}, Q_{1}$  $P_{1}, Q_{1}$  $P_{1}, Q_{1}$  $P_{1}, Q_{1}$ or or  $P_{g2}, Q_{g2}$  $P_{g2}, Q_{g2}$  $P_{2}, Q_{2}$  $P_{2}, Q_{2}$  $Q_{3}$  $P_{3}$  $P_{_{g3}}$  $Q_{g3}$ Λ Λ Λ Λ  $P_{1}, Q_{1}$  $P_{1}, Q_{1}$  $P_{1}, Q_{1}$  $P_{1}, Q_{1}$  $P_{g2}, Q_{g2}$  $P_{g2}, Q_{g2}$  $P_{2}, Q_{2}$ or  $P_{2}, Q_{2}$ or  $P_{g3}, Q_{g3}$  $P_{g3}, Q_{g3}$  $P_{3}, Q_{3}$  $P_{3}, Q_{3}$  $P_{4}$ **D** g4  $Q_{4}$  $Q_{q4}$ 電極数が多いと測定可能な相対モーメント増える→較正等の精度 上がる (確度)

③n次絶対モーメントの寄与と実効開口半径

- ・半径Rの円形断面金属パイプを考える。
- ・荷電粒子との相互作用は静電的
- ・電極出力は表面電界に比例



③n次絶対モーメントの寄与と実効開口半径

・単粒子では無く、M粒子系の場合は各粒子が発生させる電場を重ね合わせる

$$E_{r}(R,\theta) = \frac{M\lambda}{2\pi R\epsilon_{0}} \left( 1 + 2\sum_{n=1}^{\infty} \frac{\frac{1}{M} \sum_{N=1}^{M} p_{Nn} \cos n\theta + \frac{1}{M} \sum_{N=1}^{M} q_{Nn} \sin n\theta}{R^{n}} \right)$$

$$= \frac{\Lambda}{2\pi R\epsilon_{0}} \left( 1 + 2\sum_{n=1}^{\infty} \frac{P_{n} \cos n\theta + Q_{n} \sin n\theta}{R^{n}} \right)$$

$$= \frac{\Lambda}{2\pi R\epsilon_{0}} \left( 1 + 2\sum_{n=1}^{\infty} \frac{P_{n} \cos n\theta + Q_{n} \sin n\theta}{R^{n}} \right)$$

$$\stackrel{d=2}{\longrightarrow} A \equiv a \equiv b \pm D \quad V_{d} \ d \equiv d = 0 \ d = 1 \qquad V_{d} \propto \int_{\frac{(4d-1)\pi}{12}}^{\frac{(4d-1)\pi}{12}} E_{r}(R,\theta) R \ d\theta = \frac{\Lambda}{2\pi \epsilon_{0}} \int_{\frac{(4d-1)\pi}{12}}^{\frac{(4d-1)\pi}{12}} \left( 1 + 2\sum_{n=1}^{\infty} \frac{P_{n} \cos n\theta + Q_{n} \sin n\theta}{R^{n}} \right) d\theta$$

$$\stackrel{d=4}{\longrightarrow} \int_{d=6}^{d=6} V_{d} \propto \frac{\pi}{12} + \sum_{n=1}^{\infty} \left( P_{n} \frac{\int_{\frac{(4d-3)\pi}{12}}^{\frac{(4d-3)\pi}{12}} \cos n\theta \ d\theta}{R^{n}} + Q_{n} \frac{\int_{\frac{(4d-3)\pi}{12}}^{\frac{(4d-3)\pi}{12}} \sin n\theta \ d\theta}{R^{n}} \right) = \frac{\pi}{12} + \sum_{n=1}^{\infty} \left( \frac{P_{n} + \frac{S_{dn}}{R^{n}} Q_{n}}{R^{n}} \right)$$

$$\frac{\& \mathbf{P} \Rightarrow \mathbf{b} \mathbf{Z} \mathbf{F}$$



③n次絶対モーメントの寄与と実効開口半径

・ここで、信号電圧差分を取ると



④静電ストリップライン型ビーム位置モニタ(BPM)の開発

- ・SPring-8線型加速器の運転開始は1996年
- ・当初、運転開始時からBPMを運用をする予定が、開発の遅れと予算関係で断念
   →ボタン型は出力が小さすぎ&波形が非対称⇒ストリップライン型を決定
   →ストリップライン型は形状とストリップライン長の最適化が終わらず

そのため、信号処理回路のブロックダイアグラムも固まらず



1991年に試験したボタン型及びストリップライン型BPM(東海研電子リニヤックで実験)

ストリップライン型は電場及び磁場による結合を考える必要あり

→磁場のみ結合のピックアップを試作するもインピーダンスが整合しない

→SPring-8の建設・コミッショニング&ニュースバルBT系の建設等で1998年まで放置

### ④静電ストリップライン型ビーム位置モニタ(BPM)の開発 1998年頃、静電結合のみのストリップライン型BPMを設計しようとしたが、 既にATFで同タイプのものが運用されているのを知る。元は恐らくSLACで開発されたもの。



J. Denard *et al.*, "Parasitic Mode Losses Versus Signal Sensitivity in Beam Position Monitors", IEEE Trans. Nucl. Sci. NS-32 5, 1985, pp. 2000-2002.  $\sharp b$ 

早野氏から貰った資料を基に四電極BPMを設計・製作した。

柏木茂、早野仁司、"ATFリニアック用 ストリップライン型位置モニターの較正"、 第20回リニアック技術研究会Proc.、 大阪、1995年9月、pp. 233-235.より

## ④静電ストリップライン型ビーム位置モニタ(BPM)の開発



1998年度に試作した円形断面四電極BPMと同形のもの



2010年度に試作した円形断面六電極BPM



1999年1月に取得された波形(約3バンチ) オシロスコープの帯域は3GHz この波形を確認後、信号処理回路の開発開始 何故このような波形と電圧になるのか?



出力電圧[V]は壁電流[A]と特性インピーダンス[Ω]に比例する(オームの法則)。

# ⑤信号処理回路のノイズレベルと測定分解能



2000年度に開発した四回路信号処理回路 2010年度に開発した六回路信号処理回路 基本的な信号処理の流れは同じ。BPFで信号(RF)を加工し検波する。



5 信号処理回路のノイズレベルと測定分解能 ・検波モジュールのブロックダイアグラム

![](_page_23_Figure_1.jpeg)

繰り返し:1kHz→100Hz S/H IC(AD783)不使用によりノイズが半減する予定であった

### **⑤**信号処理回路のノイズレベルと測定分解能

![](_page_24_Figure_1.jpeg)

150E-9 [V/√Hz]・1E3 [√Hz] / 0.02 [V/dB] = 0.008dB⇒0.1%のエラー(各電極分)

⑤信号処理回路のノイズレベルと測定分解能  $V \approx V_1 \approx V_3 \approx V_4 \approx V_6, \Delta V \approx \Delta V_1 \approx \Delta V_3 \approx \Delta V_4 \approx \Delta V_6$ を想定し、統計的処理を行うと;

$$\begin{split} \Delta P_1 \approx \frac{R_{C1P1u}}{2} \frac{1}{2} \frac{\Delta V}{V} & \Delta Q_2 \approx \frac{R_{S2Q2u}^2}{2} \frac{1}{2} \frac{\Delta V}{V} \\ R_{C1P1u} = 18.69 \ [mm], R_{S2Q2u} = 17.59 \ [mm], \frac{\Delta V}{V} \approx 0.001 \ \text{を上式に代入すると}; \\ \Delta P_1 \approx 0.005 \ [mm], \Delta Q_2 \approx 0.077 \ [mm^2] \end{split}$$

が得られる。これが、Log検波ICのノイズレベルによる測定分解能である。

**⑤**信号処理回路のノイズレベルと測定分解能

・BPM\_LSBT\_8とBPM\_LSBT\_9からBPM\_LSBT\_2の値を予測

![](_page_26_Figure_2.jpeg)

**⑤**信号処理回路のノイズレベルと測定分解能

・発振器N5181A(アジレント)を使用して、オフライン試験を行った

![](_page_27_Figure_2.jpeg)

⑥ビームベースドの較正と再帰的計算によるモーメント補正

- ・ケーブル・アンプ等全てのエレメントの減衰率や増幅率を足して較正しても 正しく較正さてれなく、機械中心と電気中心が一致しない→ビームベースドの較正 ・ステアリング電磁石でビーム位置を変化させても、相対モーメントは変化しない 相対モーメントが変化しない相対減衰率が演繹される(得られる) これを**全体較正**と呼んでいる
- ・円形断面六電極BPMではQ1は二通りの計算方法(定義)

 $S_{1} = \frac{\frac{2Q_{1}}{R_{S1Q1u}} + \frac{2Q_{3}}{R_{S1Q3u}^{3}} + \frac{2Q_{5}}{R_{S1Q5u}^{5}} + \cdots}{1 + \frac{2P_{2}}{2} - \frac{2P_{4}}{2} + \cdots}$ 

 $- \overline{\Theta}_{R_{S1^*Q3u}^3}$ 

 $\overline{R_{S1P4d}^4}$ 

 $\frac{2Q_3}{2} + \frac{1}{R_{S1^*Q5u}^5}$ 

 $2P_4$ 

 $R_{S1^*P4d}^4$ 

 $1 \oplus \overline{R_{S1P2d}^2}$ 

 $= \frac{\overline{R_{S1^*Q1u}}}{2P_2} + \frac{2P_2}{2P_2} +$ 

 $1 \ominus \frac{1}{R_{S1^*P2d}^2}$ 

 $2Q_{1}$ 

$$Q_{1} \approx \frac{R_{S1Q1u}}{2}S_{1} = \frac{R_{S1Q1u}}{2}\frac{V_{1} + V_{3} - V_{4} - V_{6}}{V_{1} + V_{3} + V_{4} + V_{6}}, Q_{1} \approx \frac{R_{S1^{*}Q1u}}{2}S_{1^{*}} = \frac{R_{S1^{*}Q1u}}{2}\frac{V_{2} - V_{5}}{V_{2} + V_{5}}$$

・本来、二つの定義共に同じ相対減衰率が得られる筈→異なる相対減衰率が得られた ・プログラムで両方満たすようにすると、計算が発散(いつまでたっても収束しない)

> ・よく調べると、S1及びS1\*への各モーメント寄与のうち P<sub>2</sub>、Q<sub>3</sub>及びP<sub>4</sub>等の符号が逆(寄与が逆)

・各信号電圧差分C1、S1、C2、S2及び与Q3へ 五次モーメントまでの寄与を繰り込んで 位置等を計算すると正しい相対減衰率が得られた 2*Q*<sub>5</sub>+•••

⑥ビームベースドの較正と再帰的計算によるモーメント補正

・如何にして五次モーメントまでの寄与を繰り込んで位置等の計算を実行するか?
 一変数(例えばx)の場合、x=f(x)で表される時、興味のある領域で滑らか且つ単調且つ
 ldf(x)/dxl<1を満たす場合、適当な初期値をx₀を選び、</li>
 ×1=f(x₀)→x2=f(x1)→x3=f(x2)→x4=f(x3)→x5=f(x4)→···→xi+1=f(xi)→···
 と逐次代入していくと、iが十分大きな時にxi≈xi+1=f(xi)となる

![](_page_29_Figure_2.jpeg)

x=cos xに於ける逐次代入を行い解を得る例

⑥ビームベースドの較正と再帰的計算によるモーメント補正 ・五変数の場合はどうする?

![](_page_30_Figure_1.jpeg)

●では何を零と見做すべきか?

⑥ビームベースドの較正と再帰的計算によるモーメント補正  $p_{G2} = p_{G1}^2 - q_{G1}^2$  $P_{1} = p_{G1}$ は測定出来ない相対モーメント⇒零とおく  $q_{G2} = 2p_{G1}q_{G1}$  $Q_1 = q_{G1}$  $p_{G3} = p_{G1}^3 - 3p_{G1}q_{G1}^2$  $P_2 = p_{G2} + P_{a2}$  $q_{G3} = 3p_{G1}^2 q_{G1} - q_{G1}^3$  $Q_2 = q_{G2} + Q_{a2}$  $p_{G4} = p_{G1}^4 - 6p_{G1}^2q_{G1}^2 + q_{G1}^4$  $P_{3} = p_{G3} + 3p_{G1}P_{g2} - 3q_{G1}Q_{g2} + P_{g3}$  $q_{G4} = 4p_{G1}^3 q_{G1} - 4p_{G1} q_{G1}^3$  $Q_3 = q_{G3} + 3q_{G1}P_{q2} + 3p_{G1}Q_{q2} + Q_{q3}$  $p_{G5} = p_{G1}^5 - 10p_{G1}^3q_{G1}^2 + 5p_{G1}q_{G1}^4$  $P_4 = p_{G4} + 6p_{G2}P_{g2} - 6q_{G2}Q_{g2} + 4p_{G1}P_{g3} - 4q_{G1}Q_{g3} + P_{g4}$  $q_{G5} = 5p_{G1}^4 q_{G1} - 10p_{G1}^2 q_{G1}^3 + q_{G1}^5$  $Q_4 = q_{G4} + 6q_{G2}P_{g2} + 6p_{G2}Q_{g2} + 4q_{G1}P_{g3} + 4p_{G1}Q_{g3} + Q_{g4}$ nが2以上の *p<sub>Gn</sub>*,*q<sub>Gn</sub>*  $P_{5} = p_{G5} + 10p_{G3}P_{g2} - 10q_{G3}Q_{g2} + 10p_{G2}P_{g3} - 10q_{G2}Q_{g3} + 5p_{G1}P_{g4} - 5q_{G1}Q_{g4} + P_{g5}$ は全て*p*<sub>G1</sub>,*q*<sub>G1</sub>を  $Q_{5} = q_{G5} + 10q_{G3}P_{g2} + 10p_{G3}Q_{g2} + 10q_{G2}P_{g3} + 10p_{G2}Q_{g3} + 5q_{G1}P_{g4} + 5p_{G1}Q_{g4} + Q_{g5}$ 使って表される nが2以上の  $P_n, Q_n$ を全て  $p_1, q_1, P_{q_2}, Q_{q_2}, Q_{q_3}$ を使用して表現する  $p_1, q_1, P_{a_2}, Q_{a_2}, Q_{a_3}$ 若しくは $P_1, Q_1, P_2, Q_2, Q_3$ は互いに独立(直交する)なので、 逐次代入を行う際は互いに定数と考えられる→五つの一次元の変数問題同様として扱える

⑥ビームベースドの較正と再帰的計算によるモーメント補正

![](_page_32_Figure_1.jpeg)

逐次代入の流れ

このダイアグラムでは五次までの補正とするが、三次まででも七次まででも可

![](_page_33_Figure_0.jpeg)

![](_page_34_Figure_0.jpeg)

![](_page_35_Figure_0.jpeg)

⑥ビームベースドの較正と再帰的計算によるモーメント補正(全体較正の例)

![](_page_36_Figure_1.jpeg)

6ビームベースドの較正と再帰的計算によるモーメント補正(全体較正の例)

![](_page_37_Figure_1.jpeg)

P2(上)及びPg2(下)のシミュレーション(左)と実測値(右)

⑥ビームベースドの較正と再帰的計算によるモーメント補正(全体較正の例)

![](_page_38_Figure_1.jpeg)

6ビームベースドの較正と再帰的計算によるモーメント補正(全体較正の例)

![](_page_39_Figure_1.jpeg)

Q3(上)及びQg3(下)のシミュレーション(左)と実測値(右) 但し、Qg3=0

### ⑦六電極BPMを用いたエミッタンス測定の試み

- ・何故、破壊型モニタ(プロファイルモニタやワイヤグリッドモニタ)では無くBPMか?
- ・ビーム形状により信号強度の飽和↑・ノイズレベルまでの低下↓が起こる
- ・機器のゲイン調整が大変面倒
- ・精度向上のため機器数増→測定時間増(ビーム破壊型のため)
   →日々の計測には不向き(時間が掛かる・ボタン1押しで測定完了でない)

![](_page_40_Figure_5.jpeg)

プロファイルモニタによるビーム形状の測定(8ビット処理後)

⑦六電極BPMを用いたエミッタンス測定の試み(Qスキャンによる)

- ・各BPM電極位置は各QM上流側ヨーク端面から約70mm上流にある
- ・Qスキャンの方法

①QM4台電流値を変化させながらのBPM4台のP<sub>g2\_Meas</sub>を測定(計11セット)
 ②PM\_LS\_1地点でのエミッタンス&ツイスパラメータを仮定すると
 →PM\_LS\_1より下流側のビームサイズが計算できる(σ<sub>H\_Calc</sub>,σ<sub>V\_Calc</sub>)
 ここで、σ<sup>2</sup><sub>H\_Calc</sub> - σ<sup>2</sup><sub>V\_Calc</sub> = P<sub>g2\_Calc</sub> となる

 ③ P<sub>g2\_Calc</sub> と P<sub>g2\_Meas</sub> の差分二乗和(11セット×4台=44点)が最小となる
 エミッタンス&ツイスパラメータを探す

![](_page_41_Figure_4.jpeg)

⑦六電極BPMを用いたエミッタンス測定の試み(Qスキャンによる)

![](_page_42_Figure_1.jpeg)

**Deduced Emittances and Twiss Parameters** 

Parameter	Horizontal	Vertical
$\varepsilon \ [\pi \mathrm{mm} \cdot \mathrm{mrad}]$	$0.168\pm0.002$	$0.299 \pm 0.001$
$\beta$ [m]	$14.7\pm0.1$	$5.7 \pm 0.2$
lpha	$2.25\pm0.04$	$0.50\pm0.03$

⑦六電極BPMを用いたエミッタンス測定の試み(Qスキャンによる)

![](_page_43_Figure_1.jpeg)

⑦六電極BPMを用いたエミッタンス測定の試み(Qスキャンによる)

![](_page_44_Figure_1.jpeg)

⑦六電極BPMを用いたエミッタンス測定の試み(Qスキャンによる)

![](_page_45_Figure_1.jpeg)

⑦六電極BPMを用いたエミッタンス測定の試み(Qスキャンによる)

![](_page_46_Figure_1.jpeg)

Qスキャンと同時にPMでのビーム形状を確認した→PMの方が若干小さい

まとめ

・SPring-8線型加速器で使用される静電ストリップライン型円形断面六電極BPMの 横(Transverse)方向及び縦(Longitudinal)の出力振幅解析を行った ①横方向は二次元静電場計算によりn次絶対モーメントの測定への寄与の大きさは 実効開口半径のn乗に逆比例すると計算された ②縦方向は壁電流とストリップライン特性インピーダンスに比例し、 ミクロバンチ波形そのままの時間構造の電圧が出力されることが判明した ・BPM信号処理回路のノイズレベルから測定電圧の誤差⊿V/V~0.001、P1の分解能 △P1~0.005 [mm]及びQ2の分解能 △Q2~0.077 [mm2]程度と予想されたが、実際は それより悪く、実測値として△V/V~0.003(測定値からの計算値)、 ⊿P1~0.015 [mm] (測定値) 及び △Q2~0.232 [mm<sub>2</sub>] (測定値からの計算値) が得られた 但し、二次モーメントの分解能はエミッタンス測定には十分であると考える ・電極チャンネル間の相対減衰率を求めるため、全体較正を行った ①P1及びQ1及が±5mm以内の領域で二次モーメントの計算誤差を1mm。以下するには 五次絶対モーメントまでの補正が必要 ②信号電圧差分に五次絶対モーメントまで繰り込む場合、再帰的計算により 解(相対モーメントの値)が求まることが判った ・四極電磁石励磁量を変化させながら二次相対モーメントPg2を測ること(Qスキャン)で、 エミッタンスが測定可能な事を示した