

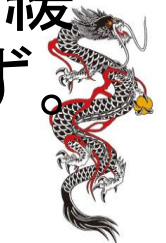
ビーム入射軌道と軌道周りの磁場の決定のやり方考察

I. 電磁気学の復習(学部生の頃)

- ✓ 左手の法則
- ✓ OPERAの磁場でMaxwell方程式を確認
 - 格子状の磁場
 - 軌道に沿った磁場

II. 任意の軌道と軌道に沿った磁場の決定

- ✓ 教科書に出てくる例、“磁場の変化が十分に緩やかで摂動解が良い近似“のようには行かず。
(大学卒業レベル?)



電磁気学 復習

磁場中の荷電粒子の運動方程式

$$\vec{F} = q\vec{v} \times \vec{B}$$

$$\begin{pmatrix} a_x \\ a_y \\ a_z \end{pmatrix} = \frac{q}{m_\mu} \begin{pmatrix} v_y B_r \sin \phi - v_z B_y \\ v_z B_r \cos \phi - v_x B_r \sin \phi \\ v_x B_y - v_y B_r \cos \phi \end{pmatrix}$$

$$v_L = \sqrt{v_x^2 + v_z^2}$$

$$a_L = \frac{\Delta v_L}{\Delta t} = \frac{q}{m_\mu} \sqrt{v_y^2 B_r^2 + v_L^2 B_y^2}$$

式①

$$a_y = \frac{\Delta v_L}{\Delta t} = \frac{q}{m_\mu} v_L B_r$$

式②

Maxwell方程式

$$\begin{aligned} \nabla \cdot \vec{B} &= \left(\hat{r} \frac{\partial}{\partial r} + \hat{\phi} \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial \phi} + \hat{y} \frac{\partial}{\partial y} \right) \vec{B} \\ &= \frac{\partial B_r}{\partial r} + \frac{B_r}{r} + \frac{\partial B_y}{\partial y} = 0 \end{aligned}$$

式③

$$\nabla \times \vec{B} = \frac{\partial B_r}{\partial y} - \frac{\partial B_y}{\partial r} = 0$$

式④

$$\frac{\partial B_\phi}{\partial \phi} = 0, B_\phi = 0$$

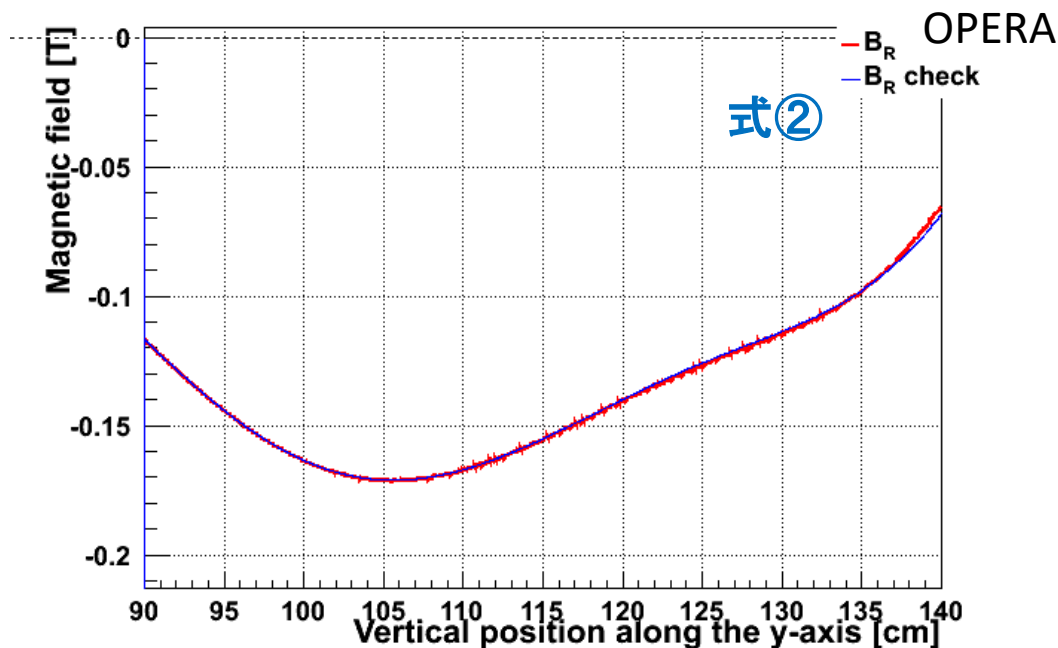
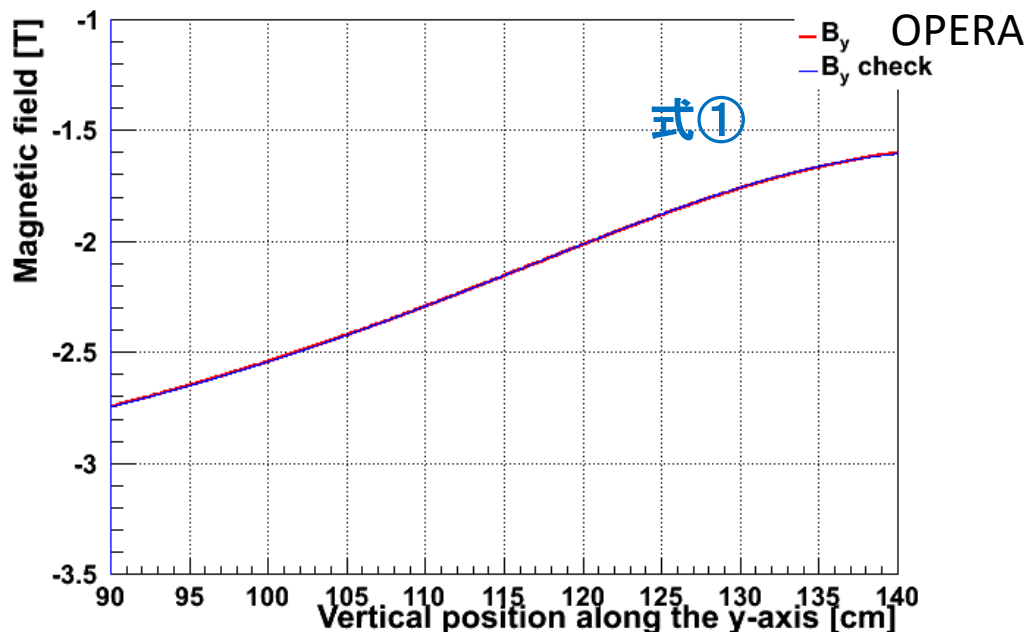
磁場中の荷電粒子の 運動方程式からわかること

$$v_L = \sqrt{v_x^2 + v_z^2}$$

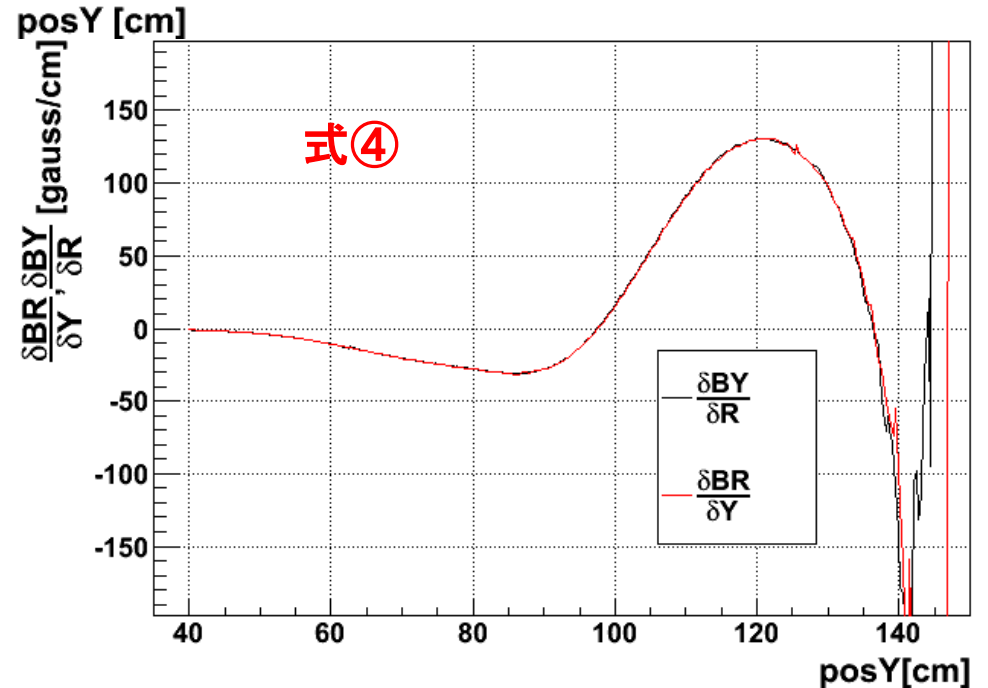
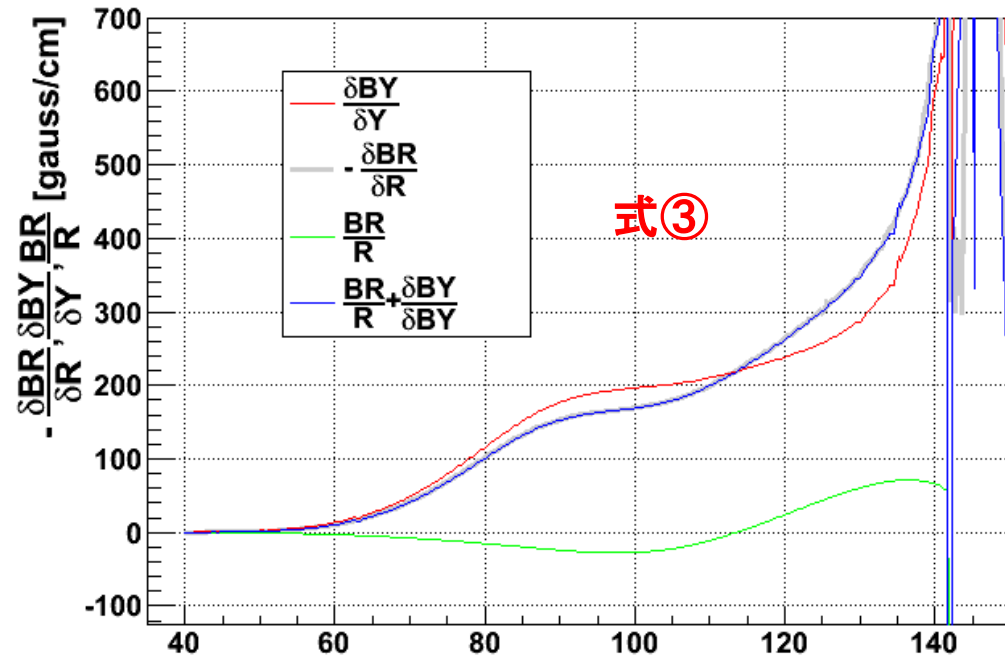
$$\frac{\Delta v_L}{\Delta t} = \frac{q}{m_\mu} \sqrt{v_y^2 B_r^2 + v_L^2 B_y^2}$$

$$\frac{\Delta v_y}{\Delta t} = \frac{q}{m_\mu} v_L B_r$$

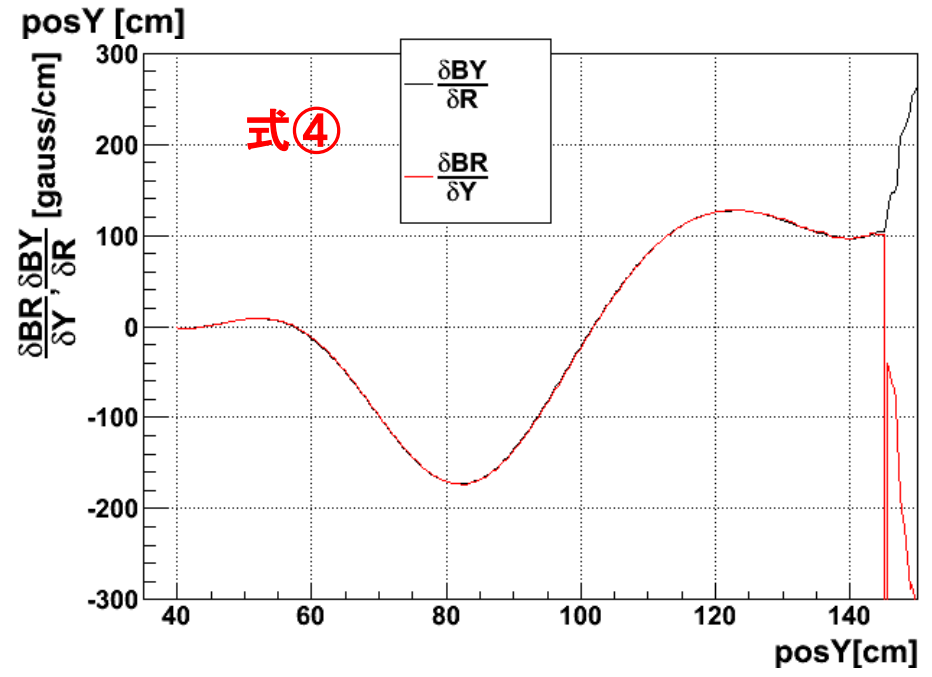
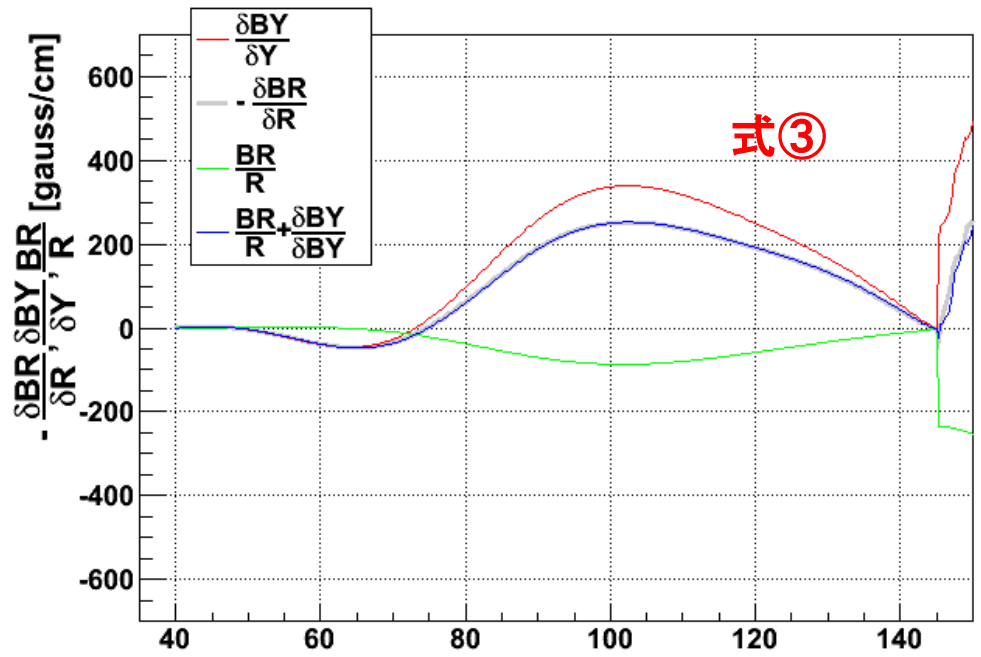
- ソレノイド軸成分と、軸に垂直な成分の速度が分かれば、磁場を算出できる！
- 右図の青い線が、軌跡データより算出した、磁場
- 赤い線は、OPERA出力の磁場

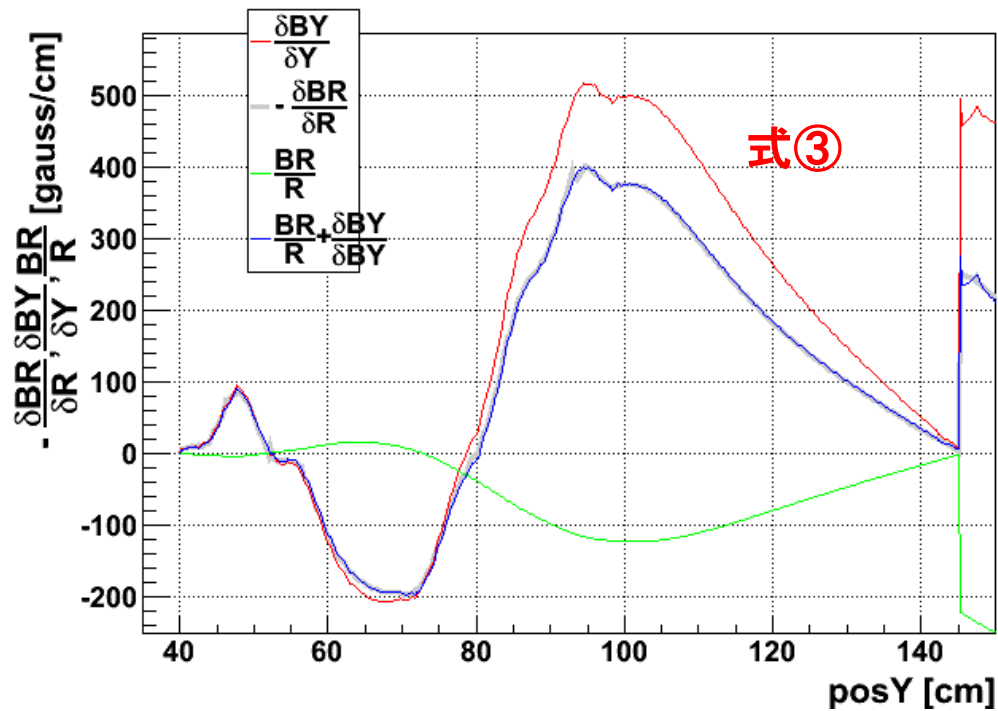


格子状の磁場で確認 R=33cm

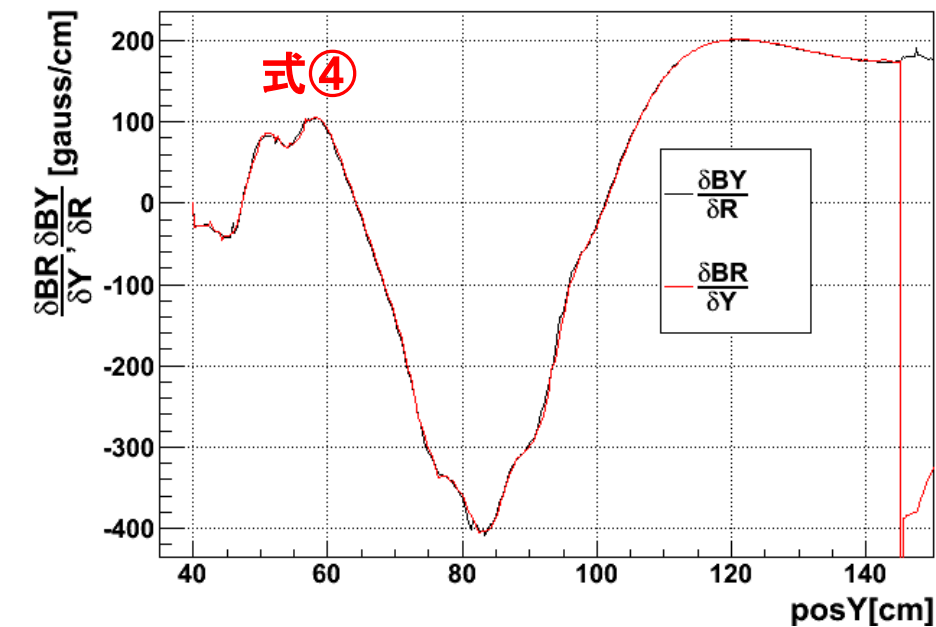


R=50cm

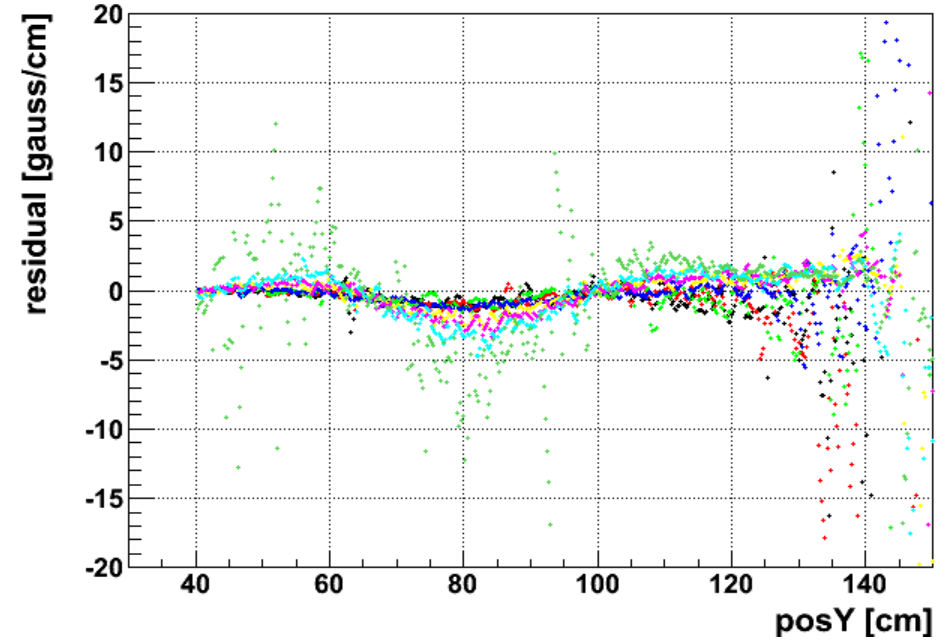
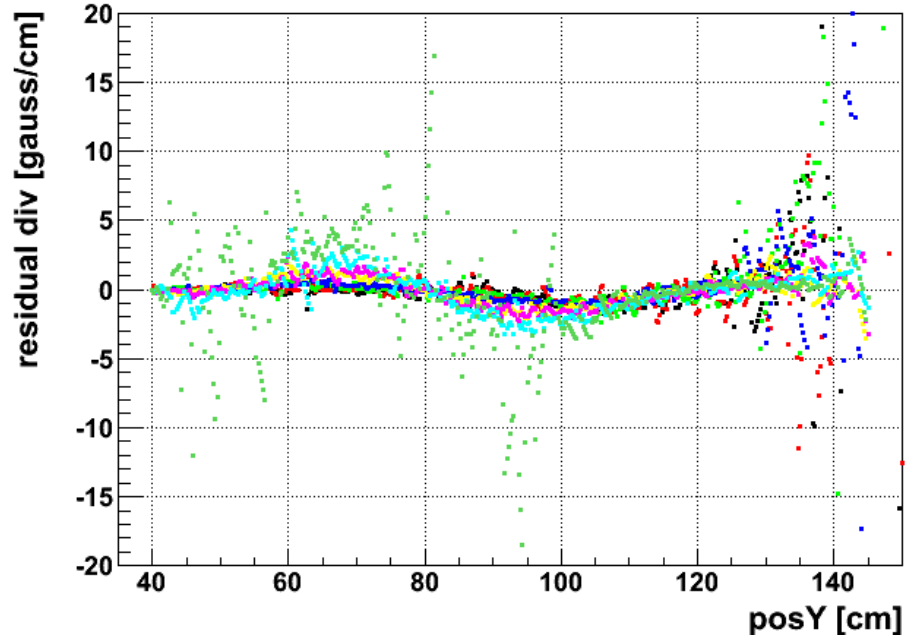




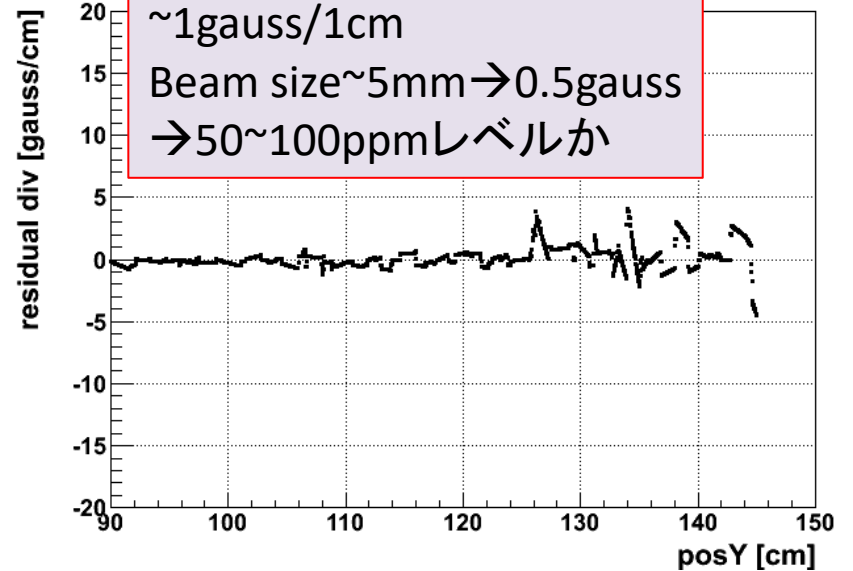
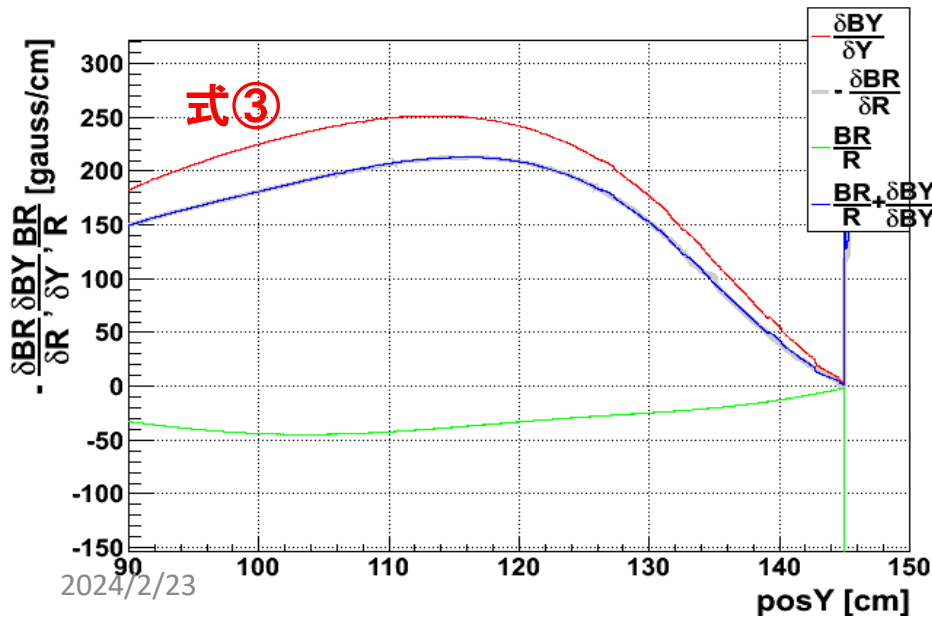
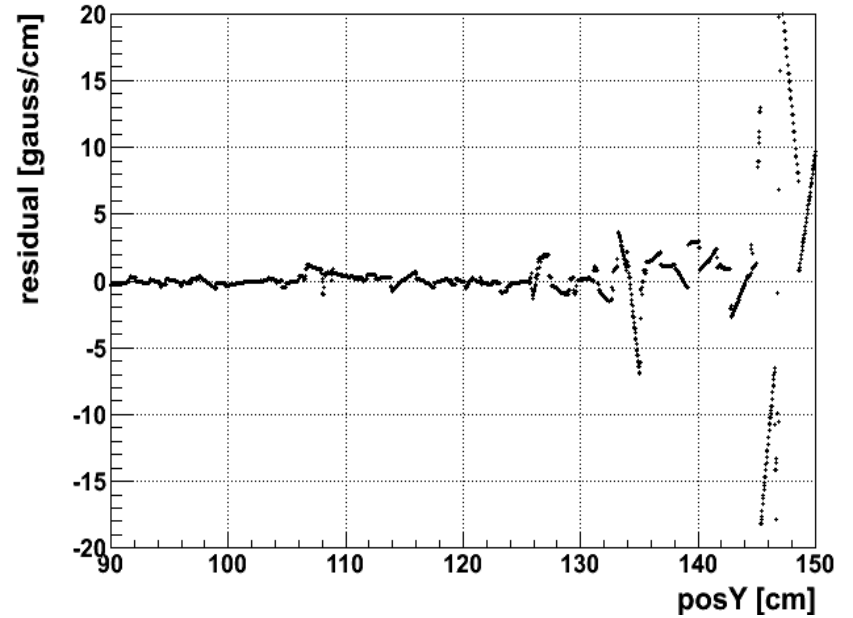
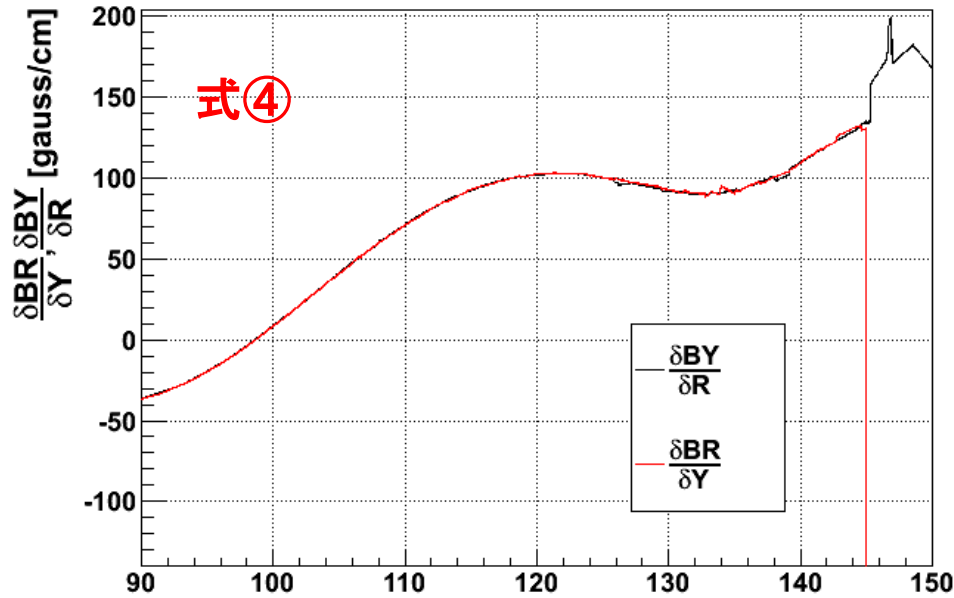
R=60cm



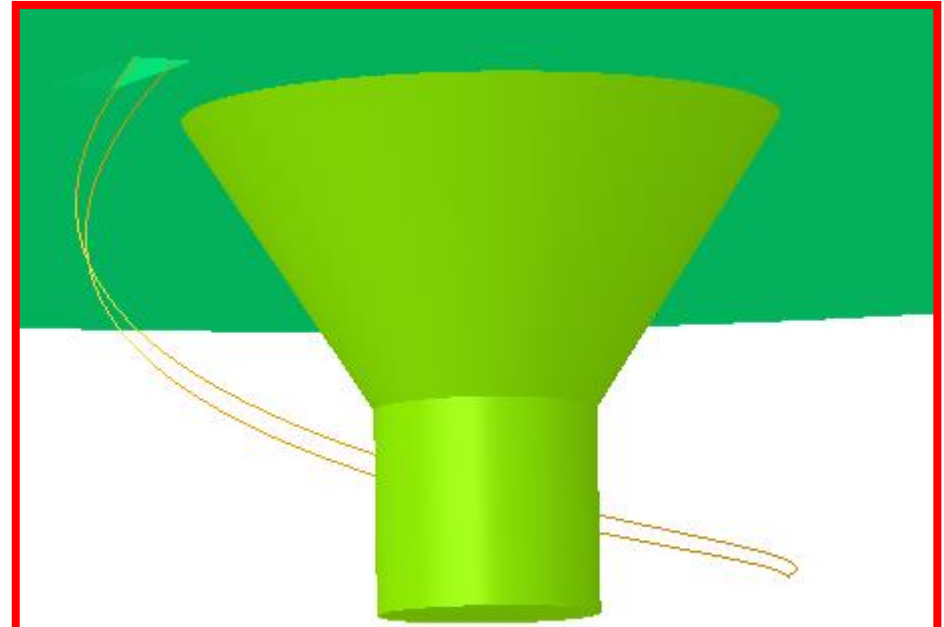
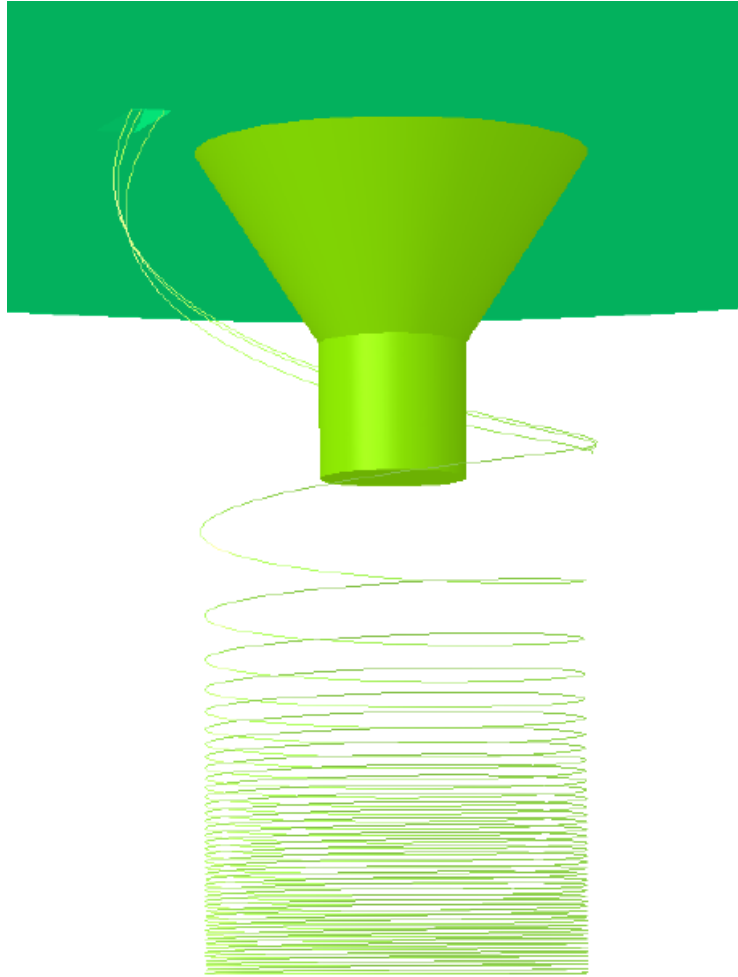
residual



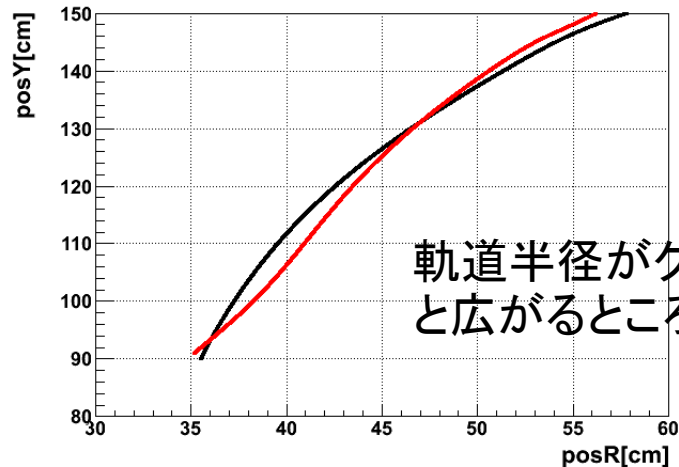
軌道に沿った磁場で確認



任意の軌道と軌道に沿った磁場の決定



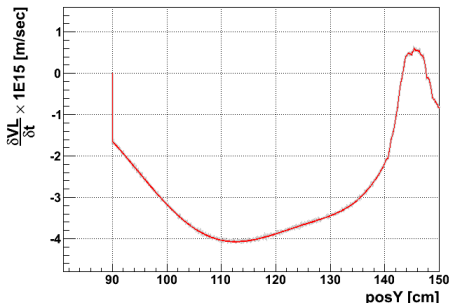
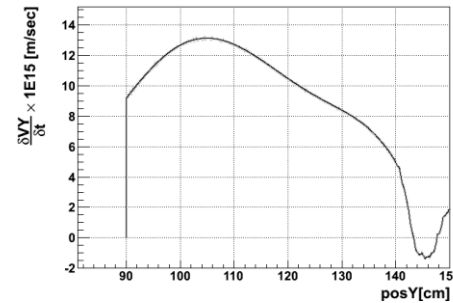
Hitachi1115-model の $90 < y < 130$ cm区間で試す。



軌道半径がグワーツと広がるところ。

手順

v_y
 ?
 軸方向成分の速度を、 y の関数で決める。
 y



式⑤、⑥確認済み

$v_y(y)$ が決まれば、 $v_L(y)$ も決まる。

$$\frac{\Delta v_y}{\Delta t} = \frac{\partial v_y}{\partial y} v_y, \quad \frac{\Delta v_L}{\Delta t} = \frac{\partial v_L}{\partial y} v_y$$

が決まる。 式⑤、⑥

初期条件 $y=0$ のとき、 $B_r=0$ で、軌道は真円なので $R(y=0)$ が決まる。積分していけば、 $r(y)$ が決まる。

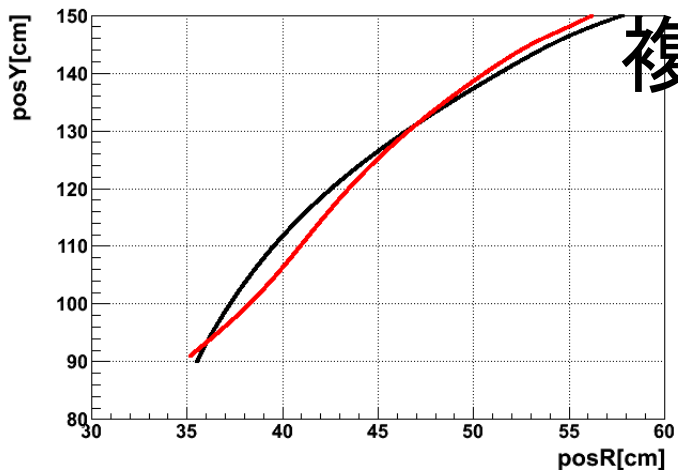
$$\frac{\Delta v_L}{\Delta t} = \frac{q}{m_\mu} \sqrt{v_y^2 B_r^2 + v_L^2 B_y^2}$$

$$\frac{\Delta v_y}{\Delta t} = \frac{q}{m_\mu} v_L B_r$$

$B_r(y,r), B_y(y,r)$ が決まる。

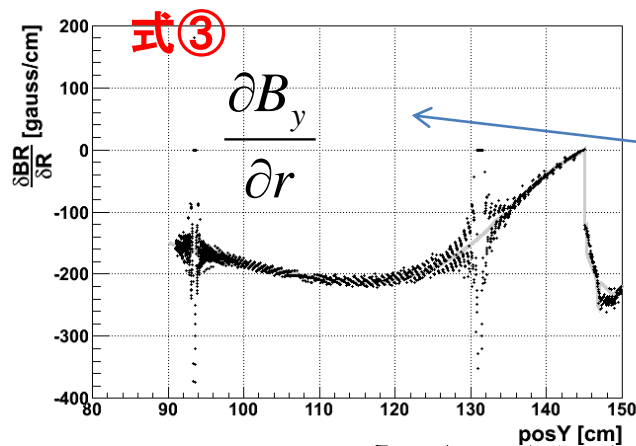
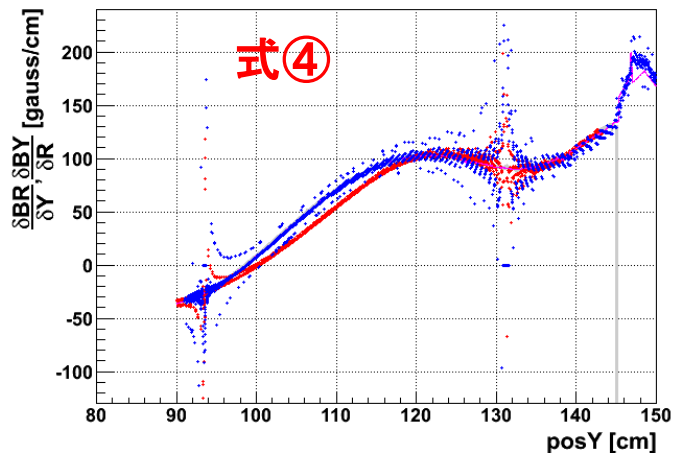
どこでMaxwell方程式の条件が入る？

複数の軌跡で偏微分を作る！

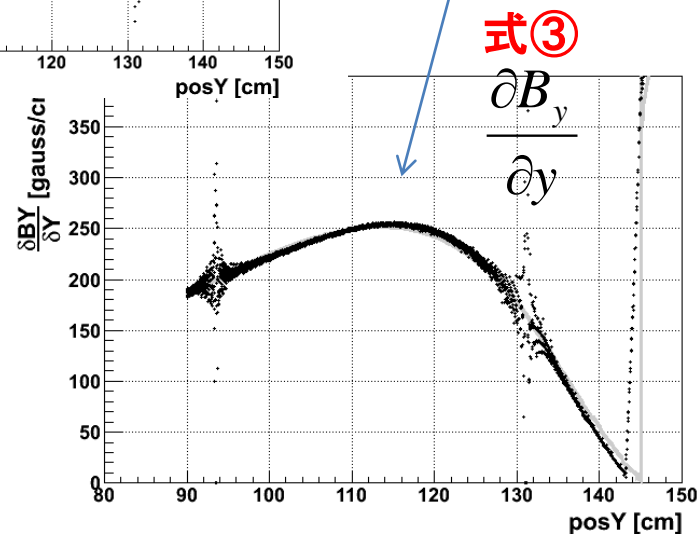


$$\frac{\partial B_r}{\partial r} + \frac{B_r}{r} + \frac{\partial B_y}{\partial y} = 0 \quad \text{式③}$$

$$\frac{\partial B_r}{\partial y} - \frac{\partial B_y}{\partial r} = 0 \quad \text{式④}$$



OPERAの格子データから算出した偏微分(灰色)と比較



OPERAの格子データから算出した偏微分(灰色、青線に重なっている)と比較
赤い線は $\frac{\partial B_r}{\partial y}$ 青線は $\frac{\partial B_y}{\partial r}$

まとめ

- 軌跡“束”の空間分布、すなわち、ビームの6パラメータ分布は、磁場の分布と1対1で対応している。
- 適当なボリウムを囲む軌跡“束”を作ればその空間内のMaxwell方程式を満足する磁場が決まる。
 - 磁場の偏微分を決めること ビームの転送行列を決めることと同義。