PF-AR のパラメータは以下の通り

表 1 PF-AR パラメータ一覧

σ_x	$2.6~\mathrm{mm}$
σ_y	$0.16~\mathrm{mm}$
σ_z	20 mm
$q_{ m b}$	$60 \text{ mA}/508.6 \text{ MHz} = 1.2 \times 10^{-13} \text{ C}$
γ	$6.5~\mathrm{GeV}/511~\mathrm{keV}\sim12720$

坂中さんの博士論文にあるようにバンチを z 方向に一様, x,y 方向にガウシアンで分布していると思うと,

$$E_x = \frac{q_b \cdot x}{2\pi\epsilon_0 l_b \sigma_y (\sigma_x + \sigma_y)}.$$
 (1)

ただし、ここで l_b はバンチの z 方向の大きさのスケールである。これに各値を代入すると、 E_x として ~ 62400 [V]/ l_b [mm] が得られる。 l_b は σ_z の大きさ程度であると考えられるので、結果として数 MV/m と いう値が得られ、これがワイヤの位置が感じる x 方向の電場の最大値であると考えられる。(ワイヤとバンチ が最も近づいたときが最大とする)

次に、バンチが3次元ガウシアンに従って分布している場合を考える。このとき

$$E_{x} = \frac{\gamma}{4\pi\epsilon_{0}} \frac{q_{b}}{2\pi^{3/2}\sigma_{x}\sigma_{y}\sigma_{z}} \iiint_{-\infty}^{\infty} \frac{(x-\xi)\exp[-\xi^{2}/(2\sigma_{x}^{2}) - \eta^{2}/(2\sigma_{y}^{2}) - \zeta^{2}/(2\sigma_{z}^{2})]}{[\gamma^{2}(z-\zeta)^{2} + (x-\xi)^{2} + (y-\eta)^{2}]^{3/2}} d\xi d\eta d\zeta.$$
 (2)

これを各 $(5\sigma_x, 0, z)$ で計算 (しようと) しているのが calc_elec である.

二次元ラプラス方程式を極座標表示で解くと, その一般解は

$$U(r,\theta) = (A_0\theta + B_0)(C_0\log r + D_0) + \sum_{n=1}^{\infty} (A_n\cos n\theta + B_n\sin n\theta)(C_nr^n + D_nr^{-n}).$$
(3)

ワイヤの半径を a, 誘電率を $\epsilon = \epsilon_r \epsilon_0$ とする (導体の場合は $\epsilon_r \to \infty$ とすればよい). 電場は x 方向にか かっており、バンチのすすむ方向をy方向としたときに θ が反時計回りに増加する座標を以降考える。

一様電場 E_0 (前ページの E_x) による電位は遠方で $\phi_\infty = -E_0 r \cos \theta$. ワイヤ外の電位 ϕ_o はワイヤ内と θ によらず連続であることと無限遠で ϕ_{∞} となることから $\phi_{o}=-E_{0}(r+\beta/r)\cos\theta$ (ただし, β はある定数).

ワイヤ内での電位 ϕ_i は一般解のうち、まず θ によらず $\phi_i(a,\theta) = \phi_o(a,\theta)$ が成り立つ必要があるので

$$\phi_i = A\cos\theta(Cr + \frac{D}{r}). \tag{4}$$

さらに $r \to 0$ で電位が有限であることから $\phi_i = -E_0 r \alpha \cos \theta$ (ただし, α はある定数).

このとき、 $\phi_i(a,\theta) = \phi_o(i,\theta), \epsilon_r \partial_r \phi_i(a,\theta) = \partial_r \phi_o(a,\theta)$ を解くと、

$$\alpha a^2 = a^2 + \beta,\tag{5}$$

$$\alpha a^2 = a^2 + \beta, \tag{5}$$

$$a^2 - \beta = \epsilon_r \alpha a^2. \tag{6}$$

したがって、 $\alpha = 2/(1 + \epsilon_r), \beta = a^2(1 - \epsilon_r)/(1 + \epsilon_r)$ となる.

$$\phi_i = -\frac{2E_0}{1 + \epsilon_r} r \cos \theta \tag{7}$$

$$\phi_o = -E_0 \left(r + \frac{a^2}{r} \frac{1 - \epsilon_r}{1 + \epsilon_r} \right) \cos \theta \tag{8}$$

ワイヤ表面における r 方向の電場は $\partial \phi/\partial r$ $(r=a)=-2E_0\cos\theta/(1+\epsilon_r), \theta$ 方向の電場は $r^{-1}\partial\phi/\partial\theta$ $(r=a)=-2E_0\cos\theta/(1+\epsilon_r)$ $a)=2E_0\sin\theta/(1+\epsilon_r)$ でその大きさは a にはよらない。また、 ϵ_r が大きいものを選ぶほどその絶対値は小 さくなる.