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 mm
σ_y	0.16 mm
σ_z	20 mm
$q_{ m b}$	$60~{\rm mA} \times 377000~{\rm mm}/c = 7.55 \times 10^{-8}~{\rm C}$
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,

$$E_x = \frac{q_b \cdot x}{2\pi\epsilon_0 l_b \sigma_x (\sigma_x + \sigma_y)}.$$
 (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 ($x=5\sigma_x$) として $\sim 2.45 \times 10^6$ [V]/ l_b [mm] が得られる。 $\pm \sigma_z$ の範囲にある電荷はバンチ全体の半分程度だと考えられるので、 $l_b=\sigma_z$ を代入し、0.45 をかけると結果として 50 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

$$E_x = \frac{\gamma}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_{\rm b}}{2\pi^{3/2}\sigma_x \sigma_y \sigma_z} \iiint_{-\infty}^{\infty} \frac{(x-\xi) \exp[-\xi^2/(2\sigma_x^2) - \eta^2/(2\sigma_y^2) - \zeta^2/(2\sigma_z^2)]}{[\gamma^2(z-\zeta)^2 + (x-\xi)^2 + (y-\eta)^2]^{3/2}} d\xi d\eta d\zeta.$$
 (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 $\phi_o = -E_0 (r + \alpha/r) \cos \theta$ (ただし、 α 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 $\phi_i = -E_0 r \beta \cos \theta$ (ただし, β はある定数).

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

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

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

したがって、 $\alpha = a^2(1 - \epsilon_r)/(1 + \epsilon_r)$ 、 $\beta = 2/(1 + \epsilon_r)$ 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 $\partial_r \phi \, (r=a) = -2E_0 \cos \theta/(1+\epsilon_r), \, \theta$ 方向の電場は $r^{-1}\partial_\theta \phi \, (r=a) = 2E_0 \sin \theta/(1+\epsilon_r)$ 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。