

物理数学基礎

~ No.12: 影像電荷法の適用例 ~

報告者： 中村英滋 (KEK 加速器研究施設)

要約

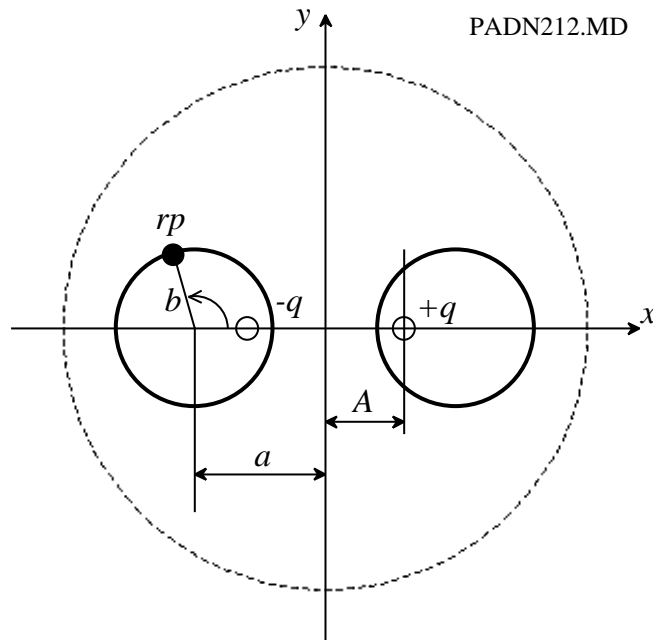
影像電荷法の適用の代表例を示しておく。

有限な太さ(半径 b) を有する平行導線が、中心距離 $2a$ で配置されている場合の静的な電界・電位計算を行う。

境界条件としては、それぞれの導体表面上で同一電位であることと、 $x = 0$ 上では、電位がゼロであることである。

多くの一般書に記載されているので、下記には流れを示す。

境界条件を満足させるために、電場を張る電荷を配置する。対象軸(y 軸)上でゼロという条件があるため、左右に正負の2つの電荷を配置する。その位置は、 x 軸上の等しい距離の位置 A で、この値は、後程、導体表面の境界条件を付与することで決定する。



まずは、無限長平行導体を円筒座標で記述する。点電荷 Q から距離 r 離れた電界と電位は

$$D = \rho \quad E = \frac{\rho}{\epsilon_0}$$

$$\iiint dV (E) = \iiint dV \frac{\rho}{\epsilon_0}$$

$$\iint dS \quad E = \frac{Q}{\epsilon_0}$$

$$E_r \cdot 2 \pi r l = \frac{Q}{\epsilon_0}$$

$$E_r = \frac{Q}{2 \pi \epsilon_0 l r}$$

$$\phi - \phi_0 = \frac{Q}{2 \pi \epsilon_0 l} \ln \left[\frac{r_0}{r} \right] = \frac{Q}{4 \pi \epsilon_0 l} \ln \left[\frac{r_0^2}{r^2} \right]$$

前頁の図の両方の電荷を重畳し、導体表面の電位を求めると、

$$r_+^2 = (a + b \cos \theta - A)^2 + (b \sin \theta)^2$$

$$= (a - A)^2 + b^2 + 2 b (a - A) \cos \theta$$

$$r_-^2 = (a + b \cos \theta + A)^2 + (b \sin \theta)^2$$

$$= (a + A)^2 + b^2 + 2 b (a + A) \cos \theta$$

$$\phi = \phi_+ + \phi_- = \frac{+q}{4 \pi \epsilon_0 l} \ln \left[\frac{r_0^2}{r_+^2} \right] + \frac{-q}{4 \pi \epsilon_0 l} \ln \left[\frac{r_0^2}{r_-^2} \right]$$

$$= \frac{q}{4 \pi \epsilon_0 l} \ln \left[\frac{r_-^2}{r_+^2} \right] = \frac{q}{4 \pi \epsilon_0 l} \ln \left[\frac{(a + A)^2 + b^2 + 2 b (a + A) \cos \theta}{(a - A)^2 + b^2 + 2 b (a - A) \cos \theta} \right]$$

対数の内部の分子・分母が比例関係にあれば、 によらず一定の解があることになる。これを用いて、導体表面の境界条件を設定する。

$$\{ (a + A)^2 + b^2 \} (a - A) = \{ (a - A)^2 + b^2 \} (a + A)$$

$$A^2 = a^2 - b^2$$

となり、前頁の図のような軌跡を表現でき、条件を満足する。このときの電位は、

$$a - A = \frac{b^2}{a + A}$$

$$\phi_p = \frac{q}{4 \pi \epsilon_0 l} \ln \left[\frac{(a + A)^2 + b^2 + 2 b (a + A) \cos \theta}{\left(\frac{b^2}{a + A} \right) + b^2 + 2 b \left(\frac{b^2}{a + A} \right) \cos \theta} \right]$$

$$= \frac{q}{4 \pi \epsilon_0 l} \ln \left[\frac{(a + A)^2 + b^2 + 2 b (a + A) \cos \theta}{b^2 + (a + A)^2 + 2 b (a + A) \cos \theta} \frac{(a + A)^2}{b^2} \right]$$

$$= \frac{q}{4 \pi \epsilon_0 l} \ln \left[\frac{(a + A)^2}{b^2} \right]$$

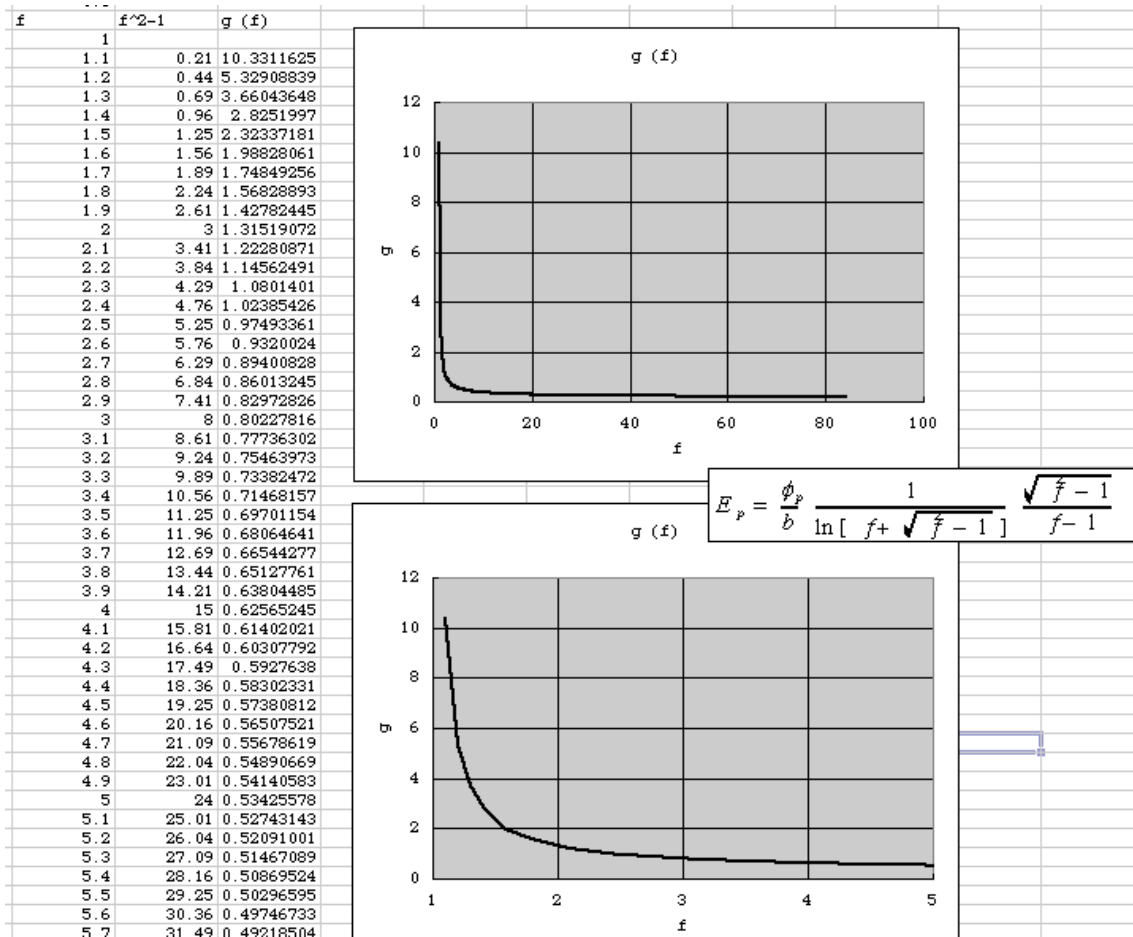
$$\phi_p = \frac{q}{4 \pi \epsilon_0 l} \ln \left[\frac{(a + \sqrt{a^2 - b^2})^2}{b^2} \right] = \frac{q}{2 \pi \epsilon_0 l} \ln [f + \sqrt{f^2 - 1}] ; \quad f = \frac{a}{b}$$

このときの電界強度は、最大近接点において、

For $\theta = 0$,

$$\begin{aligned}
 E_p &= \frac{q}{2 \epsilon_0 l} \frac{1}{r_+} + \frac{q}{2 \epsilon_0 l} \frac{1}{r_-} \\
 &= \frac{q}{2 \epsilon_0 l} \left\{ \frac{1}{A - (a - b)} + \frac{1}{a - b + A} \right\} \\
 &= \frac{q}{2 \epsilon_0 l} \frac{2A}{A^2 - (a + b)^2} = \frac{q}{2 \epsilon_0 l} \frac{2\sqrt{a^2 - b^2}}{a^2 - b^2 - (a + b)^2} \\
 &= \frac{q}{2 \epsilon_0 l} \frac{2\sqrt{a^2 - b^2}}{2b(a - b)} = \frac{q}{2 \epsilon_0 l} \frac{1}{b} \frac{\sqrt{f^2 - 1}}{f - 1} \\
 E_p &= \frac{\phi_p}{b} \frac{1}{\ln[f + \sqrt{f^2 - 1}]} \frac{\sqrt{f^2 - 1}}{f - 1}
 \end{aligned}$$

フォームファクターの部分は、下図のようになる。



例えば、 $b=0.5\text{mm}$, $a=5.0\text{mm}$ に 10kV を印加すると、 $E_p = 10 \text{ kV} / 2 / 0.5\text{mm} \times 0.37 = 37 \text{ kV/cm}$ になる。大気中の放電限界を 35kV/cm にすると、ほぼ放電限界点になる。

[補足1] 式の妥当性の検証の一例

ちなみに、 $b \gg d$ ($= a - b$) にとると、近似的に平行平板になるはずである。

$$d \sim a - b \text{ and } d \ll b$$

$$f = \frac{a}{b} = \frac{b+d}{b} = 1 + \frac{d}{b} \quad \hat{f} - 1 = \left(1 + \frac{d}{b}\right)^2 - 1 = \left(2 + \frac{d}{b}\right) \frac{d}{b}$$

$$E_p \sim \frac{\phi_p}{b} \frac{1}{\ln\left[1 + \frac{d}{b} + \sqrt{2 \frac{d}{b}}\right]} \frac{\sqrt{2 \frac{d}{b}}}{\frac{d}{b}} \sim \frac{\phi_p}{d} \frac{\sqrt{2 \frac{d}{b}}}{\ln\left[1 + \sqrt{2 \frac{d}{b}}\right]}$$

$$E_p \sim \frac{\phi_p}{d} \frac{\sqrt{2 \frac{d}{b}}}{\sqrt{2 \frac{d}{b}}} = \frac{\phi_p}{d}$$

となり、OK。

[補足2] 特性インピーダンス

平行導体の議論ができたので、折角なので、磁場を求めて、ラインインピーダンスを算出してみる。但し、一点だけ注意が必要である。ここでは、上述の点電荷を基準に線電流を流すことにするが、実際は、この点だけを流れるわけではない。極端な例としてその位置も導体内部でかわりうる。過渡応答、周波数等のパラメータに依存するところであるが、それぞれに対応戴きたい。ここではあくまで一例を示すのみとする。

$$C = \frac{q}{\phi_p} = \frac{2 \epsilon_0 l}{\ln [f + \sqrt{f^2 - 1}]} \quad [F]$$

$$B = \frac{\mu_0 I}{2} \left(\frac{1}{r_+} + \frac{1}{r_-} \right)$$

$$\Phi = \frac{\mu_0 I l}{2} \ln \left[\frac{r_-}{r_+} \right] = \frac{\mu_0 I}{4} \ln \left[\frac{r_-^2}{r_+^2} \right] = \frac{\mu_0 I l}{2} \ln [f + \sqrt{f^2 - 1}]$$

$$L = \frac{\Phi}{I} = \frac{\mu_0 l}{2} \ln [f + \sqrt{f^2 - 1}]$$

$$\sqrt{CL} = \sqrt{\frac{2 \epsilon_0 l}{\ln [f + \sqrt{f^2 - 1}]} \frac{\mu_0 l}{2} \ln [f + \sqrt{f^2 - 1}]} = l \sqrt{\epsilon_0 \mu_0} = \frac{l}{c}$$

$$\sqrt{\frac{L}{C}} = \sqrt{\frac{\frac{\mu_0 l}{2} \ln [f + \sqrt{f^2 - 1}]}{\frac{2 \epsilon_0 l}{\ln [f + \sqrt{f^2 - 1}]}}} = \frac{1}{2} \ln [f + \sqrt{f^2 - 1}] \sqrt{\frac{\mu_0}{\epsilon_0}}$$

$$\sqrt{\frac{L}{C}} = \frac{\ln [f + \sqrt{f^2 - 1}]}{2} Z_{vac.}$$

f = 10 の場合は、約 180 となる。