

非線形波動方程式の球状の定常解

長井鉄也

2009年10月18日

A spherical steady solution of the non-linear wave equation

Testuya Nagai

2009-Oct-18

極座標において

$$\mathbf{E}_{DC}(\mathbf{r}) = [E_{DCr}(\mathbf{r}), E_{DC\theta}(\mathbf{r}), E_{DC\varphi}(\mathbf{r})]$$

$$E_{DC\theta}(\mathbf{r}) = 0, \quad E_{DC\varphi}(\mathbf{r}) = 0 \text{ とすると}$$

$$\text{div} \mathbf{E}_{DC}(\mathbf{r}) = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} (r^2 E_{DCr}(\mathbf{r})) = \frac{2}{r} E_{DCr}(\mathbf{r}) + \frac{\partial}{\partial r} (E_{DCr}(\mathbf{r}))$$

となるので

$$\text{rot} \mathbf{E}_{DC}(\mathbf{r}) = 0 \text{ とすると}$$

$$\begin{aligned} (\nabla^2 \mathbf{E}_{DC}(\mathbf{r})) \cdot \frac{\mathbf{r}}{|\mathbf{r}|} &= (\text{grad}(\text{div}(\mathbf{E}_{DC}(\mathbf{r})))) \cdot \frac{\mathbf{r}}{|\mathbf{r}|} \\ &= -\frac{2}{r^2} E_{DCr}(\mathbf{r}) + \left(\frac{2}{r}\right) \frac{\partial E_{DCr}(\mathbf{r})}{\partial r} + \frac{\partial^2 E_{DCr}(\mathbf{r})}{\partial r^2} \end{aligned}$$

となります。これより

$$\frac{\partial^2 E_{DCr}(\mathbf{r})}{\partial r^2} = \nabla^2 \mathbf{E}_{DC}(\mathbf{r}) + \frac{2}{r^2} E_{DCr}(\mathbf{r}) - \left(\frac{2}{r}\right) \frac{\partial E_{DCr}(\mathbf{r})}{\partial r}$$

となります。

ε_0 : 真空の誘電率

e_p : 素電荷

r_p : 陽子の半径

として

$$E_1 \simeq \frac{e_p}{4\pi\varepsilon_0 r_p^2}$$

となるので

r_1 : 積分開始点

$r_1 \gg r_p$
 として
 $r = r_1$ において

$$E_{DCr}(r) = \frac{e_p}{4\pi\epsilon_0 r_1^2}$$

$$\frac{\partial E_{DCr}(r)}{\partial r} = -\frac{e_p}{2\pi\epsilon_0 r_1^3}$$

となるので $dr < 0$ として r_1 を開始点にして外側から積分し

$$\begin{aligned} \frac{\partial E_{DCr}(r)}{\partial r} &= \int_{r_1}^r \frac{\partial^2 E_{DCr}(r)}{\partial r^2} dr - \frac{e_p}{2\pi\epsilon_0 r_1^3} \\ &= \int_{r_1}^r \left((\nabla^2 E_{DC}(r)) \cdot \frac{\mathbf{r}}{|\mathbf{r}|} + \frac{2}{r^2} E_{DCr}(r) - \left(\frac{2}{r}\right) \frac{\partial E_{DCr}(r)}{\partial r} \right) dr \\ &\quad - \frac{e_p}{2\pi\epsilon_0 r_1^3} \end{aligned}$$

となって E_{DC} の勾配が求まります。
 これをさらに積分すると

$$E_{DCr}(r) = \int_{r_1}^r \frac{\partial E_{DCr}(r)}{\partial r} dr + \frac{e_p}{4\pi\epsilon_0 r_1^2}$$

となって E_{DC} が求まります。
 ただし「非線形波動方程式の3次元定常解の関係式」より

$$\begin{aligned} (\nabla^2 E_{DC}(r)) \cdot \frac{\mathbf{r}}{|\mathbf{r}|} &= -\frac{2\Delta c k_0^2}{3c_0} \frac{\sigma}{\sqrt{2\pi}} \exp\left(-\frac{(E_1 - E_{DCr}(r))^2}{2\sigma^2}\right) \\ &= -\frac{K_1^2}{3} \frac{\sigma}{\sqrt{2\pi}} \exp\left(-\frac{(E_1 - E_{DCr}(r))^2}{2\sigma^2}\right) \end{aligned}$$

$$K_1 = k_0 \sqrt{\frac{2\Delta c}{c_0}}$$

以上の計算を dr を Δr に置き換えて差分法により計算します。