

# Appendix.A アンジュレータ放射の 電場計算

[?] を参考に導出を行う。

リエナール・ヴィーヘルトポテンシャルは

$$\mathbf{E}_r = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{e}{c} \frac{\mathbf{n} \times \left\{ (\mathbf{n} - \boldsymbol{\beta}) \times \dot{\boldsymbol{\beta}} \right\}}{R(1 - \mathbf{n} \cdot \boldsymbol{\beta})^3} \bigg|_r \quad (0.0.1)$$

これをフーリエ変換することによって、回折格子で波長ごとに分光された電場振幅を求めることができる。

$$\mathbf{E}(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} \mathbf{E}_r(t_r) e^{-i\omega t} dt \quad (0.0.2)$$

この時、観測者が観測する振幅を求める必要があるため、積分変数は観測者の時刻である。遅延時間との関係は

$$t = t_r + \frac{R_r}{c} \quad (0.0.3)$$

である。また

$$dt = (1 - \mathbf{n} \cdot \boldsymbol{\beta}) dt_r \quad (0.0.4)$$

の関係から、積分変数を変換して、

$$\mathbf{E}_r(\omega) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{e}{c} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\mathbf{n} \times \left\{ (\mathbf{n} - \boldsymbol{\beta}) \times \dot{\boldsymbol{\beta}} \right\}}{R(1 - \mathbf{n} \cdot \boldsymbol{\beta})^2} \bigg|_r e^{-i\omega(t_r + R_r/c)} dt_r \quad (0.0.5)$$

$$(0.0.6)$$

さらに  $R$  が一定であると仮定し、

$$\frac{\mathbf{n} \times \left\{ (\mathbf{n} - \boldsymbol{\beta}) \times \dot{\boldsymbol{\beta}} \right\}}{R(1 - \mathbf{n} \cdot \boldsymbol{\beta})^2} = \frac{d}{dt} \frac{\mathbf{n} \times (\mathbf{n} \times \boldsymbol{\beta})}{1 - \mathbf{n} \cdot \boldsymbol{\beta}} \quad (0.0.7)$$

の関係式を用いると

$$\mathbf{E}(\omega) = \frac{-ie\omega}{4\pi\epsilon_0 c R} \int_{-\infty}^{\infty} [\mathbf{n} \times (\mathbf{n} \times \boldsymbol{\beta})]_r e^{-i\omega(t_r + R_r/c)} dt_r \quad (0.0.8)$$