

天体物理学式 課題番号伍番  
Liénard's formula and Larmor's formula  
解答例  
[20060518 出題]

Yuji Chinone

**1**

---

電荷  $q$  の粒子の加速運動によって作られる輻射場は以下のように書けた。

$$\mathbf{E}(\mathbf{r}, t) = \frac{q}{c} \left[ \frac{\mathbf{g}}{R} \right]_{\text{ret}} \quad (1)$$

$$t' = t_{\text{ret}} = t - \frac{|\mathbf{r} - \mathbf{r}_0(t')|}{c} \quad (2)$$

$$\mathbf{R}(t') = \mathbf{r} - \mathbf{r}_0(t') \quad (3)$$

$$R(t') = |\mathbf{R}(t')| \quad (4)$$

$$\mathbf{g}(t') \equiv \frac{\mathbf{n}(t') \times \{(\mathbf{n}(t') - \boldsymbol{\beta}(t')) \times \dot{\boldsymbol{\beta}}(t')\}}{\kappa^3(t')}; \quad \left[ \dot{f} = \frac{\partial f}{\partial t'}, \dot{\mathbf{f}} = \frac{\partial \mathbf{f}}{\partial t'} \right] \quad (5)$$

$$\boldsymbol{\beta}(t') = \frac{\mathbf{v}(t')}{c}, \quad \mathbf{v} = \dot{\mathbf{r}}_0(t') = -\dot{\mathbf{R}}(t') \quad (6)$$

$$\mathbf{n}(t') = \frac{\mathbf{R}(t')}{R(t')} \quad (7)$$

$$\kappa(t') = 1 - \mathbf{n}(t') \cdot \boldsymbol{\beta}(t') \quad (8)$$

ここで  $\mathbf{r}$  は観測者の位置、 $\mathbf{r}_0(t')$  は遅延時間  $t'$  での加速荷電粒子の位置である。以下、観測者か粒子から十分遠方において、その距離  $R$  と単位ベクトル  $\mathbf{n}$  の粒子の運動による変化を無視できるとする。

観測者が受信する粒子からの放射の単位立体角当たりの強度は、

$$\frac{dW}{dt d\Omega} = \frac{c}{4\pi} [R^2 E^2] \quad (9)$$

である。これを received power と呼び、 $dP_r/d\Omega$  と書く。

]-1

観測者が  $dt$  間に受信した放射は、粒子が  $dt'$  間に放射した電磁波である。

$$dt = \kappa(t') dt' \quad (10)$$

であることを示せ。

1-1 解答

定義より、

$$R^2(t') = \mathbf{R}(t') \cdot \mathbf{R}(t') \rightarrow 2\dot{R}(t')R(t') = 2\dot{\mathbf{R}}(t') \cdot \mathbf{R}(t'); \quad \therefore \dot{R}(t') = \mathbf{n}(t') \cdot \dot{\mathbf{R}}(t') = -c\mathbf{n}(t') \cdot \boldsymbol{\beta}(t')$$

であるから、Eq.(2) を  $t'$  で微分すると、

$$1 = \frac{dt}{dt'} - \frac{\dot{R}(t')}{c} = \frac{dt}{dt'} + \mathbf{n}(t') \cdot \boldsymbol{\beta}(t'); \quad \therefore \frac{dt}{dt'} = 1 - \mathbf{n}(t') \cdot \boldsymbol{\beta}(t') = \kappa(t')$$

であるから、Eq.(10) が示された。

1-2

粒子が単位時間当たり放射した電磁波の強度を emitted power といい、 $dP_e/d\Omega$  と書く。Emitted power が

$$\frac{dP_r}{d\Omega} \equiv \frac{dW}{dt' d\Omega} = \frac{c}{4\pi} [\kappa R^2 E^2] \quad (11)$$

で書けることを示せ。

1-2 解答

Emitted power の定義より Eq.(11) との比は  $\kappa(t')$  であるから、

$$\frac{dW}{dt' d\Omega} = \kappa(t') \frac{dW}{dt d\Omega} = \kappa(t') \cdot \left( \frac{c}{4\pi} R^2(t') E^2(t') \right) = \frac{c}{4\pi} [\kappa R^2 E^2]$$

となるので、確かに Eq.(9) が成り立つ。

## 2

---

1 から total emitted power は以下のように書ける。

$$P_e = \frac{q^2}{4\pi c} \int d\Omega [\kappa g^2] \quad (12)$$

以下の手順に従って立体角積分を実行する。 $\mathbf{v}$  の方向に  $z$  軸をとり、 $\hat{\mathbf{v}}$  を  $xz$  平面内にとって  $\mathbf{v}$  と成す角を  $i$  とする。また  $\mathbf{n} = (\sin\theta \cos\phi, \sin\theta \sin\phi, \cos\theta)$  とする。座標系に関しては次の図を参照。

2-a

以下の関係式を示せ。

$$\mathbf{n} \cdot \boldsymbol{\beta} = \beta \cos\theta, \quad \mathbf{n} \cdot \dot{\boldsymbol{\beta}} = \dot{\beta} (\sin\theta \cos\phi \sin i + \cos\theta \cos i), \quad \dot{\boldsymbol{\beta}} \cdot \boldsymbol{\beta} = \dot{\beta} \beta \cos i \quad (13)$$

$$\begin{aligned} \kappa g^2 = \dot{\beta}^2 \left\{ \frac{1}{\kappa^3} + \frac{2}{\kappa^4} \beta (\cos i \sin i \sin\theta \cos\phi + \cos^2 i \cos\theta) \right. \\ \left. - \frac{1}{\kappa^5} \gamma^{-2} (\sin^2 i \sin^2\theta \cos^2\phi + 2 \sin i \cos i \sin\theta \cos\theta \cos\phi + \cos^2 i \cos^2\theta) \right\} \quad (14) \end{aligned}$$

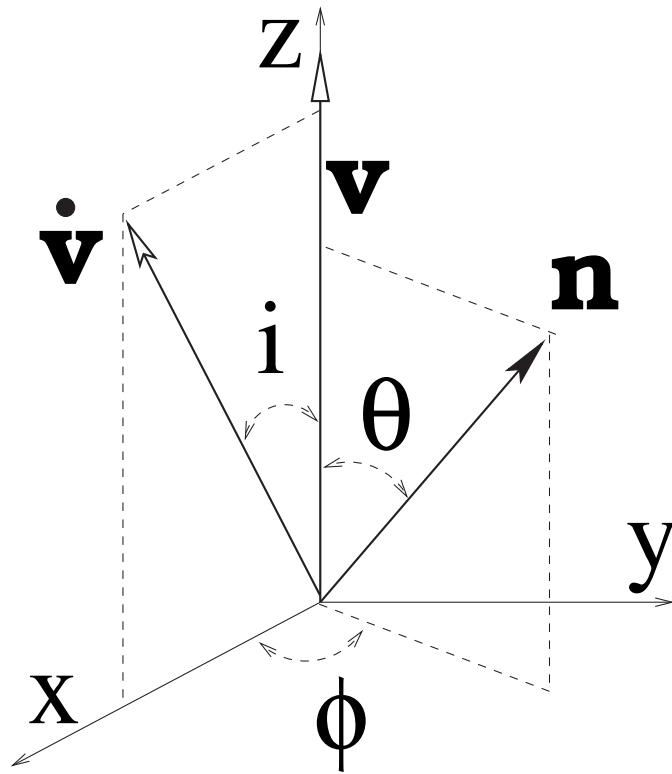


図 1  $\mathbf{v}, \dot{\mathbf{v}}, \mathbf{n}$

$$I_{n+1} \equiv \int_{-1}^{+1} \frac{d\mu}{(1-\beta\mu)^{n+1}} = \frac{(1+\beta)^n - (1-\beta)^n}{n\beta(1-\beta^2)^n} \quad (15)$$

$$J_{n+1} \equiv \int_{-1}^{+1} \frac{\mu d\mu}{(1-\beta\mu)^{n+1}} = \frac{1}{n} \frac{dI_n}{d\beta} \quad (16)$$

$$K_{n+1} \equiv \int_{-1}^{+1} \frac{\mu^2 d\mu}{(1-\beta\mu)^{n+1}} = \frac{1}{n} \frac{dJ_n}{d\beta} \quad (17)$$

2-a 解答

図より、

$$\boldsymbol{\beta} = \beta(0, 0, 1), \quad \dot{\boldsymbol{\beta}} = \dot{\beta}(\sin i, 0, \cos i)$$

であり、又  $\mathbf{v} = c\boldsymbol{\beta}$  であるから、

$$\mathbf{n} \cdot \boldsymbol{\beta} = \beta \cos \theta$$

$$\mathbf{n} \cdot \dot{\boldsymbol{\beta}} = \dot{\beta}(\sin \theta \cos \phi \sin i + \cos \theta \cos i)$$

$$\dot{\boldsymbol{\beta}} \cdot \boldsymbol{\beta} = \dot{\beta} \beta \cos i$$

を得る。この関係より

$$\begin{aligned}
\kappa g^2 &= \kappa \frac{1}{\kappa^6} \left[ \mathbf{n} \times \{(\mathbf{n} - \boldsymbol{\beta}) \times \dot{\boldsymbol{\beta}}\} \right]^2 = \frac{1}{\kappa^5} \left\{ (\mathbf{n} \cdot \dot{\boldsymbol{\beta}}) (\mathbf{n} - \boldsymbol{\beta}) - (1 - \mathbf{n} \cdot \boldsymbol{\beta}) \dot{\boldsymbol{\beta}} \right\}^2 \\
&= \frac{1}{\kappa^5} \left[ (\mathbf{n} \cdot \dot{\boldsymbol{\beta}})^2 (1 + \beta^2 - 2\mathbf{n} \cdot \boldsymbol{\beta}) + (1 - \mathbf{n} \cdot \boldsymbol{\beta})^2 \dot{\boldsymbol{\beta}}^2 - 2(\mathbf{n} \cdot \dot{\boldsymbol{\beta}}) (1 - \mathbf{n} \cdot \boldsymbol{\beta}) (\mathbf{n} \cdot \dot{\boldsymbol{\beta}} - \boldsymbol{\beta} \cdot \dot{\boldsymbol{\beta}}) \right] \\
&= \frac{1}{\kappa^5} \left[ \dot{\boldsymbol{\beta}}^2 (\sin^2 \theta \cos^2 \phi \sin^2 i + \cos^2 \theta \cos^2 i + 2 \sin \theta \cos \theta \sin i \cos i \cos \phi) (\beta^2 - 1 + 2\kappa) \right. \\
&\quad \left. + \kappa^2 \dot{\boldsymbol{\beta}}^2 - 2\dot{\boldsymbol{\beta}} (\sin \theta \cos \phi \sin i + \cos \theta \cos i) \kappa \dot{\boldsymbol{\beta}} (\sin \theta \cos \phi \sin i + \cos \theta \cos i - \beta \cos i) \right] \\
&= \frac{\dot{\boldsymbol{\beta}}^2}{\kappa^3} + \frac{2\dot{\boldsymbol{\beta}}^2 \beta}{\kappa^4} (\cos i \sin \theta \cos \phi \sin i + \cos \theta \cos^2 i) \\
&\quad + \dot{\boldsymbol{\beta}}^2 \frac{(\beta^2 - 1)}{\kappa^5} (\sin^2 \theta \sin^2 i \cos^2 \phi + 2 \sin i \cos i \sin \theta \cos \theta \cos \phi + \cos^2 i \cos^2 \theta) \\
&= \dot{\boldsymbol{\beta}}^2 \left\{ \frac{1}{\kappa^3} + \frac{2}{\kappa^4} \beta (\cos i \sin i \sin \theta \cos \phi + \cos^2 i \cos \theta) \right. \\
&\quad \left. - \frac{1}{\kappa^5} \gamma^{-2} (\sin^2 i \sin^2 \theta \cos^2 \phi + 2 \sin i \cos i \sin \theta \cos \theta \cos \phi + \cos^2 i \cos^2 \theta) \right\}
\end{aligned}$$

を得る。次に Eq.(15),(16),(17) は

$$\begin{aligned}
I_{n+1} &= \int_{-1}^{+1} \frac{d\mu}{(1 - \beta\mu)^{n+1}}; \quad 1 - \beta\mu = x, \quad -\beta d\mu = dx, \quad \frac{\mu}{x} \Big|_{1+\beta}^{-1} \rightarrow \frac{+1}{1 - \beta\mu} \\
&= - \int_{1+\beta}^{1-\beta} \frac{x^{-(n+1)}}{\beta} dx = \frac{1}{\beta} \left[ \frac{x^{-n}}{n} \right]_{1+\beta}^{1-\beta} = \frac{1}{\beta n} \left[ \frac{1}{(1 - \beta)^n} - \frac{1}{(1 + \beta)^n} \right] = \frac{(1 + \beta)^n - (1 - \beta)^n}{n\beta(1 - \beta^2)^n} \\
\frac{dI_n}{d\beta} &= \frac{d}{d\beta} \int_{-1}^{+1} \frac{d\mu}{(1 - \beta\mu)^n} = \int_{-1}^{+1} \frac{(-n)(-\mu) d\mu}{(1 - \beta\mu)^{n+1}} = \int_{-1}^{+1} \frac{n\mu d\mu}{(1 - \beta\mu)^{n+1}}, \quad \therefore J_{n+1} = \frac{1}{n} \frac{dI_n}{d\beta} \\
\frac{dJ_n}{d\beta} &= \frac{d}{d\beta} \int_{-1}^{+1} \frac{\mu d\mu}{(1 - \beta\mu)^n} = \int_{-1}^{+1} \frac{(-n)(-\mu)\mu d\mu}{(1 - \beta\mu)^{n+1}} = \int_{-1}^{+1} \frac{n\mu^2 d\mu}{(1 - \beta\mu)^{n+1}}, \quad \therefore K_{n+1} = \frac{1}{n} \frac{dJ_n}{d\beta}
\end{aligned}$$

となるので、諸関係式が導けた。

## 2-b

以上の結果を使って以下の式を示せ。

$$\begin{aligned}
\int [\kappa g^2] d\Omega &= 2\pi \left[ \dot{\boldsymbol{\beta}}^2 \left\{ I_3 + 2\beta J_4 - \gamma^{-2} K_5 - \left( 2\beta J_4 + \frac{1}{2\gamma^2} \{ I_5 - 3K_5 \} \right) \sin^2 i \right\} \right] \\
&= \frac{8\pi}{3c^2} \left[ \dot{v}^2 \gamma^6 (1 - \beta^2 \sin^2 i) \right] \tag{18}
\end{aligned}$$

### 2-b 解答

立体角積分の中で

$$\int \cos \phi d\Omega = \int_0^\pi \sin \theta d\theta \int_0^{2\pi} \cos \phi d\phi = \int_0^\pi \sin \theta d\theta \left[ \sin \phi \right]_0^{2\pi} = 0$$

であるから、 $\cos \phi$  を含む項は零である\*1。また  $\gamma^{-2}/\kappa^5$  で括ってある項の中身で  $\sin^2 i \sin^2 \theta \cos^2 \phi + \cos^2 i \cos^2 \theta$  の箇所は

$$\sin^2 i \sin^2 \theta \cos^2 \phi + \cos^2 i \cos^2 \theta = \sin^2 i \left[ \cos^2 \phi - (1 + \cos^2 \phi) \cos^2 \theta \right] + \cos^2 \theta$$

\*1 もちろん  $\cos^2 \phi$  の項は違う。

と書くことが出来る。これらを用いると上記立体角積分は

$$\begin{aligned} \int [\kappa g^2] d\Omega &= \dot{\beta}^2 \left[ \int d\Omega \frac{1}{\kappa^3} + 2\beta(1 - \sin^2 i) \int \frac{\cos \theta}{\kappa^4} d\Omega - \sin^2 i \gamma^{-2} \int \frac{\cos^2 \phi - (1 + \cos^2 \phi) \cos^2 \theta}{\kappa^5} d\Omega \right. \\ &\quad \left. - \gamma^{-2} \int \frac{\cos^2 \theta}{\kappa^5} d\Omega + 2 \underbrace{\int \cos i \sin i \sin \theta \cos \phi \left( \frac{\beta}{\kappa^4} - \frac{\cos \theta}{\gamma^2 \kappa^5} \right) d\Omega}_{=0} \right] \\ &= \dot{\beta}^2 [2\pi I_3 + 4\pi\beta(1 - \sin^2 i)J_4 - \sin^2 i \gamma^{-2} (\pi I_5 - 3\pi K_5)] \\ &= 2\pi \left[ \dot{\beta}^2 \left( I_3 + 2\beta J_4 - \gamma^{-2} K_5 - \left( 2\beta J_4 + \frac{1}{2\gamma^2} (I_5 - 3K_5) \right) \sin^2 i \right) \right] \end{aligned}$$

となる。これを具値的な形を書き下すと、

$$\begin{aligned} I_3 &= \frac{(1 + \beta)^2 - (1 - \beta)^2}{2\beta(1 - \beta^2)^2} = \frac{2}{(1 - \beta^2)^2} = 2\gamma^4 \\ I_5 &= \frac{(1 + \beta)^4 - (1 - \beta)^4}{4\beta(1 - \beta^2)^4} = 2 \frac{1 + \beta^2}{(1 - \beta^2)^4} = 2(1 + \beta^2)\gamma^8 \\ J_4 &= \frac{1}{3} \frac{dI_3}{d\beta} = \frac{1}{3} [2(-2)(-2\beta)(1 - \beta^2)^{-3}] = \frac{8}{3} \frac{\beta}{(1 - \beta^2)^3} = \frac{8}{3}\beta\gamma^6 \\ K_5 &= \frac{1}{4} \frac{dJ_4}{d\beta} = \frac{2}{3} \frac{(1 - \beta^2)^3 - \beta(3)(-2\beta)(1 - \beta^2)^2}{(1 - \beta^2)^6} = \frac{2}{3} \frac{5\beta^2 + 1}{(1 - \beta^2)^4} = \frac{2}{3}(5\beta^2 + 1)\gamma^8 \end{aligned}$$

であるから、

$$\begin{aligned} I_3 + 2\beta J_4 - \gamma^{-2} K_5 &= 2\gamma^4 + 2\beta \frac{8}{3}\beta\gamma^6 - \gamma^{-2} \frac{2}{3}(5\beta^2 + 1)\gamma^8 = \gamma^6 \left( \frac{2}{\gamma^2} + \frac{16}{3}\beta^2 - \frac{10}{3}\beta^2 - \frac{2}{3} \right) \\ &= \gamma^6 \frac{4}{3} \\ 2\beta J_4 + \frac{\gamma^{-2}}{2} I_5 - \frac{3}{2} \gamma^{-2} K_5 &= 2\beta \frac{8}{3}\beta\gamma^6 + \frac{\gamma^{-2}}{2} 2(1 + \beta^2)\gamma^8 - \frac{3}{2} \gamma^{-2} \frac{2}{3}(5\beta^2 + 1)\gamma^8 = \gamma^6 \left[ \frac{16}{3}\beta^2 + (1 + \beta^2) - 5\beta^2 - 1 \right] \\ &= \gamma^6 \frac{4}{3}\beta^2 \end{aligned}$$

となるので、これを代入し整理すると Eq.(18) を得る。

## 2-c

(b) の結果から以下の式を示せ。

$$P_e = \frac{2q^2}{3c^3} [\gamma^6 (\dot{v}^2 - |\dot{\mathbf{v}} \times \boldsymbol{\beta}|^2)] \quad (19)$$

2-c 解答

Eq.(12),(18) 及び

$$\dot{v}^2 (1 - \beta^2 \sin^2 i) = \dot{v}^2 - (\dot{v}\beta \sin i)^2 = \dot{v}^2 - |\dot{\mathbf{v}} \times \boldsymbol{\beta}|^2$$

から Eq.(19) を得る。

## 2-d

(c) の結果から、次の荷電粒子の運動が非相対論的な場合の放射強度の公式を求めよ。

$$P = \frac{2q^2 \dot{v}^2}{3c^3} \quad (20)$$

2-d 解答

$\beta \ll 1$  とし、 $\beta$  の  $O(\beta^4)$  まで考えると、

$$\gamma^6 = \left( \frac{1}{\sqrt{1-\beta^2}} \right)^6 = (1-\beta^2)^{-3} = 1 + 3\beta^2 + O(\beta^4), \quad \frac{\dot{v}^2}{c^2} = O(\beta^2)$$

であるから、これより Eq.(19) を評価すると、

$$\begin{aligned} \frac{2q^2}{3c^3} [\gamma^6 (\dot{v}^2 - |\dot{\mathbf{v}} \times \boldsymbol{\beta}|^2)] &= \frac{2q^2}{3c^3} \dot{v}^2 (1 + 3\beta^2 + O(\beta^4)) (1 - \beta^2 \sin^2 i) \\ &= \frac{2q^2 \dot{v}^2}{3c^3} + O(\beta^4) \end{aligned}$$

となるので、Eq.(20) を得る。