

平成14年度(1次課程)解答

斎藤 高

解答確認者 川口賢二 石神 真慈

平成17年11月25日

1

1)

$$\begin{aligned} E &= \frac{1}{2}m_1(\dot{r}^2 + r^2\dot{\theta}^2) + \frac{1}{2}m_2\dot{z}^2 - m_2gz \\ &= \frac{1}{2}m_1(\dot{r}^2 + r^2\dot{\theta}^2) + \frac{1}{2}m_2\dot{r}^2 - m_2g(l - r) \end{aligned}$$

2)

$$L = \frac{1}{2}m_1(\dot{r}^2 + r^2\dot{\theta}^2) + \frac{1}{2}m_2\dot{r}^2 + m_2g(l - r)$$

$m_1 = m_2 = m$ より

$$= m\dot{r}^2 + \frac{1}{2}mr^2 + mg(l - r)$$

$\frac{d}{dt}\left(\frac{\delta L}{\delta \dot{r}}\right) - \frac{\delta L}{\delta r} = 0$ より

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt}(2m\dot{r}) - (mr\dot{\theta}^2 - mg) &= 0 \\ 2m\ddot{r} - mr\dot{\theta}^2 + mg &= 0 \end{aligned}$$

3)

$$\begin{aligned} \mathbf{L} &= \mathbf{r} \times m_1\mathbf{v} \\ \frac{d\mathbf{L}}{dt} &= \dot{\mathbf{r}} \times m_1\mathbf{v} + \mathbf{r} \times m_1\dot{\mathbf{v}} = \mathbf{r} \times \mathbf{F} = \mathbf{N} = 0 \end{aligned}$$

よって、角運動量は保存される。

4)

$$\begin{aligned} L &= |\mathbf{L}| = mr\dot{\theta}\sin\theta \\ \dot{\theta} &= \frac{L}{m_1r\sin\theta} \end{aligned}$$

よって、

$$E = \frac{1}{2}m_1\dot{r}^2 + \frac{L^2}{2m_1r\sin\theta} + \frac{1}{2}m_2\dot{r}^2 - m_2g(l-r)$$

2

1. 電束密度 D を求める、

$$\begin{aligned} 0 < r < a \text{ のとき、} \int_s \mathbf{D} \cdot d\mathbf{S} &= \int_V \rho dV \\ 4\pi r^2 D &= q \\ \text{ここで、} q &= \frac{3\pi a^3/4}{3\pi r^3/4} Q = \frac{r^3}{a^3} Q \\ \text{よって、} D &= \frac{Q}{4\pi a^3} r \end{aligned} \quad (-7)$$

$$\begin{aligned} r > a \text{ のとき、} \int_s \mathbf{D} \cdot d\mathbf{S} &= \int_V \rho dV \\ 4\pi r^2 D &= Q \\ \text{よって、} D &= \frac{Q}{4\pi r^2} r \end{aligned} \quad (-9)$$

電場 B を求める

$$\begin{aligned} 0 < r < a \text{ のとき、} E &= \frac{D}{\epsilon_0} \\ \text{(1) より } E &= \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 a^3} r \end{aligned} \quad (-9)$$

$$\begin{aligned} a < r < b \text{ のとき、} E &= \frac{D}{\epsilon} \\ \text{(2) より、} E &= \frac{Q}{4\pi\epsilon r^2} \end{aligned} \quad (-10)$$

$$\begin{aligned} r > b \text{ のとき、} \\ E &= \frac{D}{\epsilon_0} \\ \text{(2) より、} E &= \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \end{aligned} \quad (-12)$$

電場 V を求める

$$\begin{aligned} 0 < r < a \text{ のとき、} V &= -\int_{\infty}^b \frac{Q}{4\pi\epsilon r^2} dr - \int_b^a \frac{Q}{4\pi\epsilon r^2} dr - \int_a^r \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 a^3} r dr \\ &= \frac{Q}{4\pi a} \left[\frac{1}{\epsilon} + \frac{1}{2\epsilon_0} \right] + \frac{Q}{4\pi b} \left[\frac{1}{\epsilon_0} - \frac{1}{\epsilon} \right] - \frac{Q}{8\pi\epsilon_0 a^3} r^2 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} a < r < b \text{ のとき、} V &= -\int_{\infty}^b \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr - \int_b^r \frac{Q}{4\pi\epsilon r^2} dr \\ &= \frac{Q}{4\pi\epsilon r} + \frac{Q}{4\pi b} \left[\frac{1}{\epsilon_0} - \frac{1}{\epsilon} \right] \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} r > b \text{ のとき、} V &= -\int_{\infty}^r \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr \\ &= \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r} \end{aligned}$$

2.

a)

$$\begin{aligned} d\mathbf{B} &= \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Idz \times \hat{\mathbf{r}}}{r^2} \\ dB &= \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Idz}{r^2} \sin\theta \end{aligned}$$

$$x_0 = r \sin\theta \quad r d\theta = dz \sin\theta \text{ より}$$

$$r = \frac{x_0}{\sin\theta} \quad dz = \frac{r}{\sin\theta} d\theta \quad (-25)$$

(3) より、

$$dz = \frac{x_0}{\sin^2\theta}$$

よって、

$$dB = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I \sin\theta}{\left[\frac{x_0}{\sin^2\theta}\right]^2} \frac{x_0}{\sin^2\theta} d\theta = \frac{\mu_0 I}{4\pi x_0} \sin\theta d\theta$$

$$\begin{aligned} B &= \frac{\mu_0 I}{4\pi x_0} \int_{\theta_1}^{\theta_2} \sin\theta d\theta \\ &= \frac{\mu_0 I}{4\pi x_0} (\cos\theta_1 - \cos\theta_2) \end{aligned}$$

$\theta_1 = 0$ $\theta_2 = \pi$ とし、

$$B = \frac{\mu_0 I}{2\pi x_0}$$

b) AB について、

$$\begin{aligned} \Delta\Phi &= B\Delta s = B(x)av\Delta t = \frac{\mu_0 I}{2\pi x} av\Delta t \\ V_{AB} &= \frac{\Delta\Phi}{\Delta t} = \frac{\mu_0 I}{2\pi x} av \end{aligned}$$

CD について、

$$\begin{aligned} \Delta\Phi &= B(x+b)av\Delta t = \frac{\mu_0 I}{2\pi(x+b)} av\Delta t \\ V_{CD} &= \frac{\Delta\Phi}{\Delta t} = \frac{\mu_0 I}{2\pi(x+b)} av \end{aligned}$$

よって、

$$V = V_{AB} - V_{CD} = \frac{\mu_0 I av}{2\pi} \left[\frac{1}{x} - \frac{1}{x+b} \right]$$

3

1.

$$\begin{aligned} [\hat{a}, \hat{a}^\dagger] &= \left[\sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} \left(\hat{q} + \frac{i\hat{p}}{m\omega} \right), \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} \left(\hat{q} - \frac{i\hat{p}}{m\omega} \right) \right] \\ &= \frac{m\omega}{2\hbar} \left[\hat{q} + \frac{i\hat{p}}{m\omega}, \hat{q} - \frac{i\hat{p}}{m\omega} \right] \\ &= \frac{m\omega}{2\hbar} \left([\hat{q}, \hat{q}] - \left[\frac{i\hat{p}}{m\omega}, \hat{q} \right] + \left[\hat{q}, \frac{i\hat{p}}{m\omega} \right] - \left[\frac{i\hat{p}}{m\omega}, \frac{i\hat{p}}{m\omega} \right] \right) \\ &= \frac{m\omega}{2\hbar} \times 2 \times \left[\frac{i\hat{p}}{m\omega}, \hat{q} \right] \\ &= 1 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} [\hat{a}, \hat{a}] &= \left[\sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} \left(\hat{q} + \frac{i\hat{p}}{m\omega} \right), \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} \left(\hat{q} + \frac{i\hat{p}}{m\omega} \right) \right] \\ &= \frac{m\omega}{2\hbar} \left[\hat{q} + \frac{i\hat{p}}{m\omega}, \hat{q} + \frac{i\hat{p}}{m\omega} \right] \\ &= -\frac{m\omega}{2\hbar} \left([\hat{q}, \hat{q}] + \left[\frac{i\hat{p}}{m\omega}, \hat{q} \right] + \left[\hat{q}, \frac{i\hat{p}}{m\omega} \right] + \left[\frac{i\hat{p}}{m\omega}, \frac{i\hat{p}}{m\omega} \right] \right) \\ &= -\frac{m\omega}{2\hbar} \left(\left[\frac{i\hat{p}}{m\omega}, \hat{q} \right] + \left[\hat{q}, \frac{i\hat{p}}{m\omega} \right] \right) = 0 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} [\hat{a}^\dagger, \hat{a}^\dagger] &= \left[\sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} \left(\hat{q} - \frac{i\hat{p}}{m\omega} \right), \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} \left(\hat{q} - \frac{i\hat{p}}{m\omega} \right) \right] \\ &= \frac{m\omega}{2\hbar} \left[\hat{q} - \frac{i\hat{p}}{m\omega}, \hat{q} - \frac{i\hat{p}}{m\omega} \right] \\ &= -\frac{m\omega}{2\hbar} \left([\hat{q}, \hat{q}] + \left[-\frac{i\hat{p}}{m\omega}, \hat{q} \right] + \left[\hat{q}, -\frac{i\hat{p}}{m\omega} \right] + \left[-\frac{i\hat{p}}{m\omega}, -\frac{i\hat{p}}{m\omega} \right] \right) \\ &= -\frac{m\omega}{2\hbar} \left(\left[-\frac{i\hat{p}}{m\omega}, \hat{q} \right] + \left[\hat{q}, -\frac{i\hat{p}}{m\omega} \right] \right) = 0 \end{aligned}$$

2.

$$\begin{aligned}
\{\hat{b}, \hat{b}^\dagger\} &= \left\{ \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} \left(\hat{\xi} + \frac{i\hat{\eta}}{m\omega} \right), \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} \left(\hat{\xi} - \frac{i\hat{\eta}}{m\omega} \right) \right\} \\
&= \frac{m\omega}{2\hbar} \left\{ \hat{\xi} + \frac{i\hat{\eta}}{m\omega}, \hat{\xi} - \frac{i\hat{\eta}}{m\omega} \right\} \\
&= \frac{m\omega}{2\hbar} \left(\{\hat{\xi}, \hat{\xi}\} - \left\{ \frac{i\hat{\eta}}{m\omega}, \hat{\xi} \right\} + \left\{ \hat{\xi}, \frac{i\hat{\eta}}{m\omega} \right\} - \left\{ \frac{i\hat{\eta}}{m\omega}, \frac{i\hat{\eta}}{m\omega} \right\} \right) \\
&= \frac{m\omega}{2\hbar} \times \frac{2\hbar}{m\omega} = 1
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
\{\hat{b}, \hat{b}\} &= \left\{ \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} \left(\hat{\xi} + \frac{i\hat{\eta}}{m\omega} \right), \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} \left(\hat{\xi} + \frac{ie\hat{t}a}{m\omega} \right) \right\} \\
&= \frac{m\omega}{2\hbar} \left\{ \hat{\xi} + \frac{i\hat{\eta}}{m\omega}, \hat{\xi} + \frac{i\hat{\eta}}{m\omega} \right\} \\
&= \frac{m\omega}{2\hbar} \left(\{\hat{\xi}, \hat{\xi}\} + \left\{ \frac{i\hat{\eta}}{m\omega}, \hat{\xi} \right\} + \left\{ \hat{\xi}, \frac{i\hat{\eta}}{m\omega} \right\} + \left\{ \frac{i\hat{\eta}}{m\omega}, \frac{i\hat{\eta}}{m\omega} \right\} \right) \\
&= \frac{m\omega}{2\hbar} \left(\frac{\hbar}{m\omega} - \frac{\hbar}{m\omega} \right) = 0
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
\{\hat{b}^\dagger, \hat{b}^\dagger\} &= \left\{ \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} \left(\hat{\xi} - \frac{i\hat{\eta}}{m\omega} \right), \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} \left(\hat{\xi} - \frac{ie\hat{t}a}{m\omega} \right) \right\} \\
&= \frac{m\omega}{2\hbar} \left\{ \hat{\xi} - \frac{i\hat{\eta}}{m\omega}, \hat{\xi} - \frac{i\hat{\eta}}{m\omega} \right\} \\
&= \frac{m\omega}{2\hbar} \left(\{\hat{\xi}, \hat{\xi}\} - \left\{ \frac{i\hat{\eta}}{m\omega}, \hat{\xi} \right\} - \left\{ \hat{\xi}, \frac{i\hat{\eta}}{m\omega} \right\} - \left\{ \frac{i\hat{\eta}}{m\omega}, \frac{i\hat{\eta}}{m\omega} \right\} \right) \\
&= \frac{m\omega}{2\hbar} \left(\frac{\hbar}{m\omega} - \frac{\hbar}{m\omega} \right) = 0
\end{aligned}$$

3.

$$\begin{aligned}\hat{a} &= \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}}\left(\hat{q} + \frac{i\hat{p}}{m\omega}\right) & \hat{a}^\dagger &= \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}}\left(\hat{q} - \frac{i\hat{p}}{m\omega}\right) \quad \text{より、} \\ \hat{q} &= \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}}(\hat{a} + \hat{a}^\dagger) & \hat{p} &= \frac{1}{i}\sqrt{\frac{m\omega\hbar}{2}}(\hat{a} - \hat{a}^\dagger)\end{aligned}\quad (-72)$$

$$\begin{aligned}\hat{b} &= \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}}\left(\hat{\xi} + \frac{i\hat{\eta}}{m\omega}\right) & \hat{b}^\dagger &= \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}}\left(\hat{\xi} - \frac{i\hat{\eta}}{m\omega}\right) \quad \text{より、} \\ \hat{\xi} &= \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}}(\hat{b} + \hat{b}^\dagger) & \hat{\eta} &= \frac{1}{i}\sqrt{\frac{m\omega\hbar}{2}}(\hat{b} - \hat{b}^\dagger)\end{aligned}\quad (-73)$$

(4), (5) より、

$$\begin{aligned}\hat{H} &= \frac{1}{2m}\left\{\frac{1}{i}\sqrt{\frac{m\omega\hbar}{2}}(\hat{a} - \hat{a}^\dagger)\right\}^2 + \frac{1}{2}m\omega^2\left\{\sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}}(\hat{a} + \hat{a}^\dagger)\right\}^2 \\ &\quad + i\omega \times \hat{\xi}\sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}}(\hat{b} + \hat{b}^\dagger) \times \frac{1}{i}\sqrt{\frac{m\omega\hbar}{2}}(\hat{b} - \hat{b}^\dagger) \\ &= \frac{\hbar\omega}{2}(\hat{a}\hat{a}^\dagger + \hat{a}^\dagger\hat{a}) + \frac{\hbar\omega}{2}\{\hat{b}^2 - \hat{b}\hat{b}^\dagger + \hat{b}^\dagger\hat{b} - (\hat{b}^\dagger)^2\} \\ &= \hbar\omega(\hat{a}^\dagger\hat{a} + \hat{b}^\dagger\hat{b}) \quad (\text{交換関係、反交換関係より})\end{aligned}$$

4.

$$\begin{aligned}[\hat{A}\hat{B}, \hat{C}] &= \hat{A}\hat{B}\hat{C} - \hat{C}\hat{A}\hat{B} \\ \hat{A}[\hat{B}, \hat{C}] + [\hat{A}, \hat{C}]\hat{B} &= \hat{A}(\hat{B}\hat{C} - \hat{C}\hat{B}) + (\hat{A}\hat{C} - \hat{C}\hat{A})\hat{B} = \hat{A}\hat{B}\hat{C} - \hat{C}\hat{A}\hat{B} \\ \hat{A}\{\hat{B}, \hat{C}\} - \{\hat{A}, \hat{C}\}\hat{B} &= \hat{A}(\hat{B}\hat{C} + \hat{C}\hat{B}) - (\hat{A}\hat{C} + \hat{C}\hat{A})\hat{B} = \hat{A}\hat{B}\hat{C} - \hat{C}\hat{A}\hat{B} \\ \{\hat{A}\hat{B}, \hat{C}\} &= \hat{A}\hat{B}\hat{C} + \hat{C}\hat{A}\hat{B} \\ \hat{A}[\hat{B}, \hat{C}] + \{\hat{A}, \hat{C}\}\hat{B} &= \hat{A}(\hat{B}\hat{C} - \hat{C}\hat{B}) + (\hat{A}\hat{C} + \hat{C}\hat{A})\hat{B} = \hat{A}\hat{B}\hat{C} + \hat{C}\hat{A}\hat{B} \\ \hat{A}\{\hat{B}, \hat{C}\} - [\hat{A}, \hat{C}]\hat{B} &= \hat{A}(\hat{B}\hat{C} + \hat{C}\hat{B}) - (\hat{A}\hat{C} - \hat{C}\hat{A})\hat{B} = \hat{A}\hat{B}\hat{C} + \hat{C}\hat{A}\hat{B}\end{aligned}$$

5.

$$\hat{Q} = \sqrt{\hbar\omega}\hat{a}^\dagger\hat{b} \quad \hat{Q}^\dagger = \sqrt{\hbar\omega}\hat{b}^\dagger\hat{a}$$

a)

$$\begin{aligned} [\hat{Q}, \hat{a}] &= \sqrt{\hbar\omega}(\hat{a}^\dagger\hat{b}\hat{a} - \hat{a}\hat{a}^\dagger\hat{b}) \\ &= \sqrt{\hbar\omega}\{\hat{a}^\dagger\hat{b}\hat{a} - (1 + \hat{a}^\dagger\hat{a})\hat{b}\} \\ &= -\sqrt{\hbar\omega}\hat{b} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \{\hat{Q}, \hat{b}\} &= \sqrt{\hbar\omega}\hat{a}^\dagger\hat{b}\hat{b} + \hat{b}\sqrt{\hbar\omega}\hat{a}^\dagger\hat{b} \\ &= \sqrt{\hbar\omega}\hat{a}^\dagger\hat{b} \\ &= \sqrt{\hbar\omega}\hat{a} \end{aligned}$$

b)

$$\begin{aligned} \{\hat{Q}, \hat{Q}^\dagger\} &= \hbar\omega(\hat{a}^\dagger\hat{b}\hat{b}^\dagger\hat{a} + \hat{b}^\dagger\hat{a}\hat{a}^\dagger\hat{b}) \\ &= \hbar\omega\{\hat{a}^\dagger(1 - \hat{b}^\dagger\hat{b})\hat{a} + \hat{b}^\dagger(1 + \hat{a}^\dagger\hat{a})\hat{b}\} \\ &= \hbar\omega(\hat{a}^\dagger\hat{a} + \hat{b}^\dagger\hat{b}) \\ &= \hat{H} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \{\hat{Q}, \hat{Q}\} &= \hat{Q}^2 + \hat{Q}^2 \\ &= 2\hbar\omega\hat{a}^\dagger\hat{b}\hat{a}^\dagger\hat{b} \\ &= 2\hbar\omega\hat{a}^\dagger\hat{b}\hat{b} \\ &= 0 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \{\hat{Q}^\dagger, \hat{Q}^\dagger\} &= (\hat{Q}^\dagger)^2 + (\hat{Q}^\dagger)^2 \\ &= 2\hbar\omega\hat{b}^\dagger\hat{a}\hat{b}^\dagger\hat{a} \\ &= 2\hbar\omega\hat{a}\hat{b}^\dagger\hat{b}^\dagger\hat{a} \\ &= 0 \end{aligned}$$

c)

$$\begin{aligned} [\hat{Q}, \hat{H}] &= (\hbar\omega)^{\frac{3}{2}}(\hat{a}^\dagger \hat{b} \hat{a}^\dagger \hat{a} + \hat{a}^\dagger \hat{b} \hat{b}^\dagger \hat{b} - \hat{a}^\dagger \hat{a} \hat{a}^\dagger \hat{b} - \hat{b}^\dagger \hat{b} \hat{a}^\dagger \hat{b}) \\ &= (\hbar\omega)^{\frac{3}{2}}(\hat{a}^\dagger \hat{b} \hat{a}^\dagger \hat{a} + \hat{a}^\dagger \hat{b} \hat{b}^\dagger \hat{b} - \hat{a}^\dagger \hat{a} \hat{a}^\dagger \hat{b}) \\ &= (\hbar\omega)^{\frac{3}{2}}\{\hat{a}^\dagger \hat{b} \hat{a}^\dagger \hat{a} + \hat{a}^\dagger \hat{b}(1 - \hat{b} \hat{b}^\dagger) - \hat{a}^\dagger(1 + \hat{a} \hat{a}^\dagger) \hat{b}\} \\ &= (\hbar\omega)^{\frac{3}{2}} \hat{a}^\dagger \hat{b} \hat{b} \hat{b}^\dagger \\ &= 0 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} [\hat{Q}^\dagger, \hat{H}] &= (\hbar\omega)^{\frac{3}{2}}(\hat{b}^\dagger \hat{a} \hat{a}^\dagger \hat{a} + \hat{b}^\dagger \hat{a} \hat{b}^\dagger \hat{b} - \hat{a}^\dagger \hat{a} \hat{b}^\dagger \hat{a} - \hat{b}^\dagger \hat{b} \hat{b}^\dagger \hat{a}) \\ &= (\hbar\omega)^{\frac{3}{2}}(\hat{a} \hat{a}^\dagger \hat{b}^\dagger \hat{a} - \hat{a}^\dagger \hat{a} \hat{b}^\dagger \hat{b} - \hat{b}^\dagger \hat{b} \hat{b}^\dagger \hat{a}) \\ &= (\hbar\omega)^{\frac{3}{2}}\{(\hat{a} \hat{a}^\dagger - \hat{a}^\dagger \hat{a}) \hat{b}^\dagger \hat{a} - \hat{b}^\dagger \hat{b} \hat{b}^\dagger \hat{a}\} \\ &= (\hbar\omega)^{\frac{3}{2}} \hat{b}^\dagger \hat{b}^\dagger \hat{b} \hat{a} \\ &= 0 \end{aligned}$$

5

1)

単位体積あたりの放射のエネルギー u は振動数 ν と、温度 T に依存していて、 $\frac{8\pi\nu^2}{c^3}$ は、エネルギー u の振動数に依存している部分である。 ν が増加すると ν^2 に比例して u が増加する。

2)

$e^{\frac{h\nu}{kT}}$ を一次の項でテイラー展開すると、 $1 + \frac{h\nu}{kT}$ となり、 $\frac{h\nu}{e^{\frac{h\nu}{kT}} - 1}$ に代入すると kT となるので、エネルギー u のに依存している部分である。 T が増加すると T に比例して u が増加する。

3)

$\frac{h\nu}{kT} \cong 0$ のとき、2) より $\frac{h\nu}{e^{\frac{h\nu}{kT}} - 1} = kT$ となる。よって、 $u(\nu, T)d\nu \cong \frac{8\pi kT\nu^2}{c^3}d\nu$

4)

$e^{\frac{h\nu}{kT}} \gg 1$ より、分母の 1 を省略して、 $u(\nu, T)d\nu \cong \frac{8\pi kT\nu^2}{c^3}e^{-\frac{h\nu}{kT}}d\nu$

5)

$$\lambda = \frac{c}{\nu} \text{ より、 } d\nu = -\frac{c}{\nu^2}d\lambda$$
$$u(\nu, T)d\lambda = \frac{8\pi hc}{\lambda^5} \frac{1}{e^{\frac{hc}{\lambda kT}} - 1}d\lambda$$

u の最大値を与える λ の値 λ_m は、次の式を満たす

$$\frac{du}{d\lambda} = \frac{8\pi hc}{\lambda^6} \frac{-5(e^{\frac{hc}{\lambda kT}} - 1) + (\frac{hc}{\lambda kT})e^{\frac{hc}{\lambda kT}}}{(e^{\frac{hc}{\lambda kT}} - 1)^2} = 0$$

$x = \frac{hc}{\lambda kT}$ と置くと、

$$(1 - \frac{x}{5})e^x = 1$$

この式の根 x_m が λ_m を与える、

$$x_m = \frac{hc}{kT\lambda_m} \text{ より、 } \lambda_m = \frac{hc}{x_mkT} = \frac{b}{T} \quad (b = \frac{x_mk}{hc})$$

6)

表面から放射される放射の全エネルギーは

$$E = \frac{c}{4} \int_0^\infty u(\nu, T) d\nu = \frac{2\pi h}{c^2} \int_0^\infty \frac{\nu^3}{e^{\frac{h\nu}{kT}} - 1} d\nu$$

($x = \frac{h\nu}{kT}$ とすると、 $d\nu = \frac{kT}{h} dx$ より、)

$$= \frac{2\pi k^4 T^4}{c^2 h^3} \int_0^\infty \frac{x^3}{e^x - 1} dx$$

$\int_0^\infty \frac{x^3}{e^x - 1} dx = 3! \frac{\pi^4}{90} = \frac{\pi^4}{15}$ より、

$$E = \frac{2\pi^5 k^4}{15c^2 h^3} T^4 = \sigma T^4$$