## レーザー物理学 レポート No.6

## 82311971 佐々木良輔

## 問 14

 $A=(N_2-N_1)|\mu_{12}|^2/\hbar arepsilon_0,\,\gamma_2\Omega_0^2/\gamma_1\ll 1$  とすると

$$\chi(\omega) = A \frac{\delta - i\gamma_2}{\delta^2 + \gamma_2^2}$$

$$= A \frac{1}{\delta + i\gamma_2}$$
(14.1)

A は定数なので、簡単のため以下では A=1 とする.  $\delta=\omega-\omega_0=x+iy$  とすると

$$\chi(\omega) = \frac{1}{x + i(y + \gamma_2)}$$

$$= \frac{x - i(y + \gamma)}{x^2 + (y + \gamma_2)^2}$$

$$=: u(x, y) + iv(x, y)$$
(14.2)

ここで

$$u(x,y) = \frac{x}{x^2 + (y + \gamma_2)^2}$$

$$v(x,y) = \frac{-y - \gamma_2}{x^2 + (y + \gamma_2)^2}$$
(14.3)

とした. このとき

$$\frac{du}{dx} = \frac{(y+\gamma_2)^2 - x^2}{(x^2 + (y+\gamma_2)^2)^2} = \frac{dv}{dy}$$
(14.4)

$$\frac{du}{dy} = \frac{-2x(y+\gamma_2)}{(x^2+(y+\gamma_2)^2)^2} = -\frac{dv}{dx}$$
 (14.5)

よりコーシー・リーマンの関係式を満たすため  $\chi(\omega)$  は正則である. また  $x+i(y+\gamma)=re^{i\theta}$  とすると (14.2) から

$$\chi(\omega) = \frac{re^{-i\theta}}{r^2} \to 0 \ (r \to \infty) \tag{14.6}$$

である.このとき図1のような積分経路において以下の積分を行う

$$\int_{C} d\omega' \frac{\chi(\omega')}{\omega' - \omega} = \left( \int_{-R}^{\omega - r} + \int_{C_{1}} + \int_{\omega + r}^{R} + \int_{C_{2}} \right) d\omega' \frac{\chi(\omega')}{\omega' - \omega}$$
(14.7)

ここで (14.6) から  $R o \infty$  において  $C_2$  上の積分は 0 である. また  $C_1$  上の積分は留数定理から

$$\int_{C_1} d\omega' \frac{\chi(\omega')}{\omega' - \omega} = -i\pi\chi(\omega)$$
(14.8)

である. したがって

$$\lim_{\varepsilon \to 0} \left( \int_{-\infty}^{\omega - r} + \int_{\omega + r}^{\infty} \right) d\omega' \frac{\chi(\omega')}{\omega' - \omega} = \mathcal{P} \int_{-\infty}^{\infty} d\omega' \frac{\chi(\omega')}{\omega' - \omega} = i\pi \chi(\omega)$$

$$\iff -\mathcal{P} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{id\omega'}{\pi} \frac{\chi(\omega')}{\omega' - \omega} = \chi(\omega)$$
(14.9)

 $\chi(\omega) = \chi'(\omega) - i\chi''(\omega)$  より

$$-\mathcal{P} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{d\omega'}{\pi} \frac{i\chi(\omega') + \chi''(\omega')}{\omega' - \omega} = \chi'(\omega) - i\chi''(\omega)$$
 (14.10)

両辺の実部と虚部を比較し

$$\chi'(\omega) = -\mathcal{P} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{d\omega'}{\pi} \frac{\chi''(\omega')}{\omega' - \omega}$$
 (14.11)

$$\chi''(\omega) = \mathcal{P} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{d\omega'}{\pi} \frac{\chi'(\omega')}{\omega' - \omega}$$
 (14.12)

を得る.

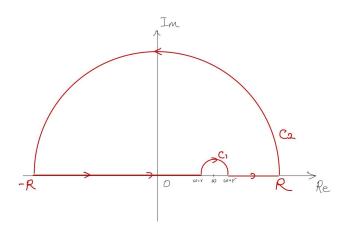


図1 積分経路

問 15

(1)

速度分布は

$$\rho(v_x, v_y, v_z) = A \exp\left(-\frac{m(v_x^2 + v_y^2 + v_z^2)}{2kT}\right) = A \exp\left(-\frac{mv^2}{2kT}\right)$$
(15.1)

である. ここで定数 A は規格化条件から

$$1 = A \int dv_x e^{-mv_x^2/2kT} \int dv_y e^{-mv_y^2/2kT} \int dv_z e^{-mv_z^2/2kT} = A \left( \int dv_x e^{-mv_x^2/2kT} \right)^3$$
 (15.2)

を満たす. ガウス積分  $\int e^{-\alpha x^2} dx = \sqrt{\pi/\alpha}$  から

$$A = \left(\int dv_x e^{-mv_x^2/2kT}\right)^{-3} = \left(\sqrt{\frac{2\pi kT}{m}}\right)^{-3} = \left(\frac{m}{2\pi kT}\right)^{3/2}$$
 (15.3)

となる.

速さ v の粒子を見出す確率は  $\rho$  を v から v+dv の範囲で積分したものである. dv が十分小さければ、この積分は v から v+dv の球殻の体積をかけることに等しいため

$$\rho(v_x, v_y, v_z)dv = A \exp\left(-\frac{mv^2}{2kT}\right) 4\pi v^2 dv$$
(15.4)

となる. これが最大となることから

$$\begin{split} \frac{d\rho}{dv} &= 2vA \exp\left(-\frac{mv^2}{2kT}\right) - v^2 \frac{mv}{kT} A \exp\left(-\frac{mv^2}{2kT}\right) \\ &= A\left(2 - \frac{mv^2}{kT}\right) v \exp\left(-\frac{mv^2}{2kT}\right) = 0 \end{split}$$

$$\iff \frac{mv^2}{kT} = 2$$

$$\iff v = \sqrt{\frac{2kT}{m}}$$
(15.5)

を得る.

(2)

速さvの期待値は

$$\overline{v} = \int_0^\infty v \cdot 4\pi A v^2 \exp\left(-\frac{mv^2}{2kT}\right) dv \tag{15.6}$$

ここでガウス積分  $\int_0^\infty x^3 e^{-\alpha x^2} = 1/2 \alpha^2$  を用いて

$$\overline{v} = 4\pi A \int_0^\infty v^3 \exp\left(-\frac{mv^2}{2kT}\right) dv$$

$$= 4\pi \left(\frac{m}{2\pi kT}\right)^{3/2} \frac{1}{2} \left(\frac{2kT}{m}\right)^2$$

$$= \sqrt{\frac{8kT}{\pi m}}$$
(15.7)

となる. 次に二乗平均速さは同様にガウス積分  $\int_0^\infty x^4 e^{-\alpha x^2} = 3/8\sqrt{\pi/\alpha^5}$  を用いて

$$\overline{v^2} = \int_0^\infty v^2 \cdot 4\pi A v^2 \exp\left(-\frac{mv^2}{2kT}\right) dv$$

$$= 4\pi \left(\frac{m}{2\pi kT}\right)^{3/2} \frac{3}{8} \sqrt{\frac{32\pi k^5 T^5}{m^5}}$$

$$= \frac{3kT}{m}$$
(15.8)

となる.

問 16