東大物理工学科 2013

21B00817 鈴木泰雅,[1]

第四問

[1]

それぞれ周期境界条件があるため,

$$p_{x,1} = \frac{2\pi\hbar}{L} n_1, \cdots \tag{1}$$

のように $p_{x,i}, p_{y,i}$ それぞれに関して周期的境界条件が成立する．つまり運動量空間において，$\frac{L}{2\pi\hbar}$ 倍をすると量子状態の数が求められるため E よりも小さいエネルギーの量子状態は

$$\Omega(E) = \frac{L^4}{(2\pi\hbar)^4} \cdot (\text{半径}\sqrt{2mE}\text{の 4 次元球の体積}) \tag{2}$$

である．よって，$E \sim E + dE$ にある量子状態の数は

$$W(E) = \frac{d\Omega(E)}{dE} dE = \frac{L^4}{(2\pi\hbar)^4} \cdot (\text{半径}\sqrt{2mE}\text{の 4 次元球の表面積}) \cdot 2mE\frac{dE}{E} \tag{3}$$

である．よって示せた．

[2]

2 次元球 (円) の体積は図より

$$\int_{-r}^{r} dq_1 2\sqrt{r^2 - q_1^2} \tag{4}$$

で求まる．ここで，2 次元球の表面積はこの体積を r で微分したものだから

$$S_2(r) = \int_{-r}^{r} dq_1 \frac{2r}{\sqrt{r^2 - q_1^2}} \tag{5}$$

である．同様にして 3 次元球の体積は $q_1 = x, q_2 = y$ として見立てることによって

$$\int_{-r}^{r} dq_1 \int_{-\sqrt{r^2-q_1^2}}^{\sqrt{r^2-q_1^2}} dq_2 2\sqrt{r^2 - q_1^2 - q_2^2} \tag{6}$$

である．これを r で微分することによって $S_3(r)$ を導ける．同様にして $S_4(r)$ も導ける．

[3]

v_1 を満たす量子状態の個数を W' とすると等確率の原理から

$$P(v_1)dv_1 = \frac{W'}{W(E)} \tag{7}$$

である．ただし今回は規格化をしなくても良いため

$$P(v_1)dv_1 = W' \tag{8}$$

として良い．全体のエネルギーは

$$E = \frac{1}{2}mv_1^2 + E_2 \tag{9}$$

であり，全体の量子状態は E_2 に関してのみ数え上げすればよい．これは全体のエネルギー

$$\epsilon = E - \frac{1}{2}mv_1^2 \tag{10}$$

として 1 粒子の 2 次元状態であるため

$$\Omega'(\epsilon) = \frac{L^2}{(2\pi\hbar)^2}\pi(2m\epsilon) \tag{11}$$

よって，

$$W' = \frac{d\Omega'}{d\epsilon}d\epsilon = (\text{定数})\cdot(-mv_1)dv_1 \tag{12}$$

である．よって，$P(v_1) = v_1$?