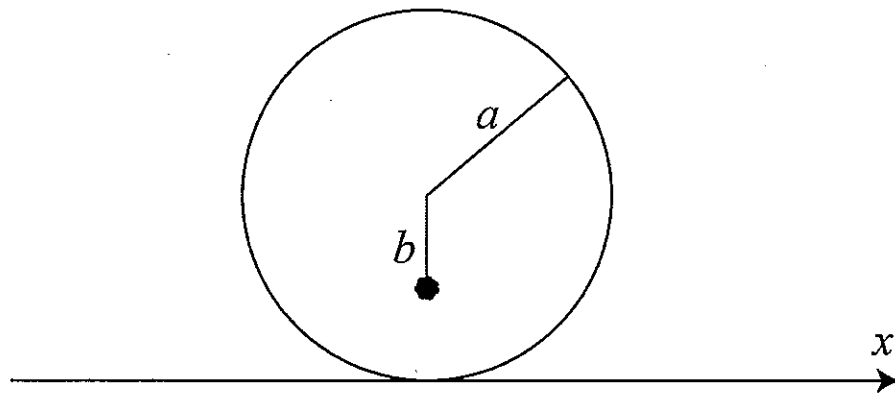


## 物理学・地球惑星物理学

### 【第3問】

図のように、半径  $a$ 、質量  $M$  の一様な円柱に、円柱の中心軸から距離  $b$  の位置に質量  $m$  の大きさが無視できるおもりを貼り付けた物体を考える。物体を水平な床の上に置き、おもりが床に最も近くなる位置にあるときを基準とする。床に沿って  $x$  軸をとり、物体は  $x$  軸に沿ってころがるとする。物体の運動について以下の問いに答えよ。なお、円柱は床の上をすべらないものとし、重力加速度は  $g$  とする。

- (1) この物体が持つ、円柱の中心軸のまわりの慣性モーメントを求めよ。
- (2) 物体が基準の位置から角度  $\theta$  だけ回転した時のポテンシャルエネルギーを求めよ。ただし基準の位置にあるときのポテンシャルエネルギーを  $0$  とする。
- (3) 物体が基準の位置から角度  $\theta$  だけ回転した時の物体の運動エネルギーを、角度  $\theta$  及び角速度  $\dot{\theta}$  の関数として表せ。
- (4) 基準の位置にある物体に角速度  $\dot{\theta}_0$  を与えて  $x$  方向にころがす。物体が  $x$  方向にころがり続けるための  $\dot{\theta}_0$  の条件を求めよ。
- (5) 基準の位置から物体を少し回転させた状態で静止させ、静かに手を放すと、物体は振動を始める。振動の振幅は微小であるとして、振動の角振動数  $\omega$  を求めよ。



## 物理学・地球惑星物理学

### 【第4問】

(1) 導体内を流れる電流について考える。図1のような断面積  $S$  で無限に長い円柱状の導体内に、自由電子（電荷  $-e$ 、ただし  $e > 0$ ）が単位体積あたり  $n$  個含まれているとする。導体の長さ方向に電場  $\mathbf{E}$  を加えたところ、自由電子は平均速度  $\mathbf{v}$  で移動した。真空の誘電率を  $\epsilon_0$  とし、以下の問いに答えよ。なお、荷電粒子の速さは光速より十分小さいとする。

(1-1) 電流密度  $\mathbf{J}$  を、 $e$ 、 $n$ 、 $\epsilon_0$ 、 $\mathbf{E}$ 、 $\mathbf{v}$  のうち適切なものを用いて表せ。

(1-2) 自由電子の平均速度は、易動度  $\mu$  を用いて  $\mathbf{v} = \mu\mathbf{E}$  と表される。このときの電流密度  $\mathbf{J}$  と電場  $\mathbf{E}$  の関係を式で表せ。また、この導体の単位長さあたりの電気抵抗を求めよ。

(1-3) 銅は  $1\text{m}^3$  あたり  $8.4 \times 10^{28}$  個の自由電子を含んでいる。断面積  $1.0\text{mm}^2$  の銅線に  $1.0\text{A}$  の電流を流した場合の自由電子の平均速度の大きさ  $|\mathbf{v}|$  を有効数字2桁で求めよ。なお、 $e$  の値は  $1.6 \times 10^{-19}\text{C}$  とする。

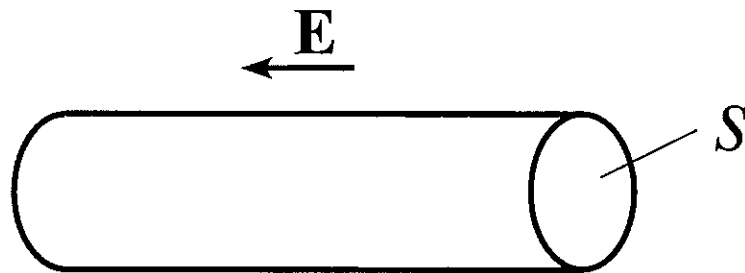


図1

- (2) 図2のような直交座標系をとり、 $y$ 方向に無限に長い導体を考える。この導体に一様な電場  $\mathbf{E} = (0, E_y, 0)$  を加え、導体内の荷電粒子（電荷  $q$ ）による電流密度  $\mathbf{J}$  の電流を生じさせた。その後、さらに一様な磁束密度  $\mathbf{B} = (0, 0, B_z)$  の磁場を加えた。ただし  $E_y$  と  $B_z$  は正の定数とする。

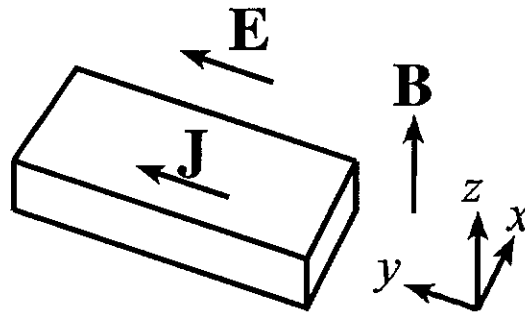
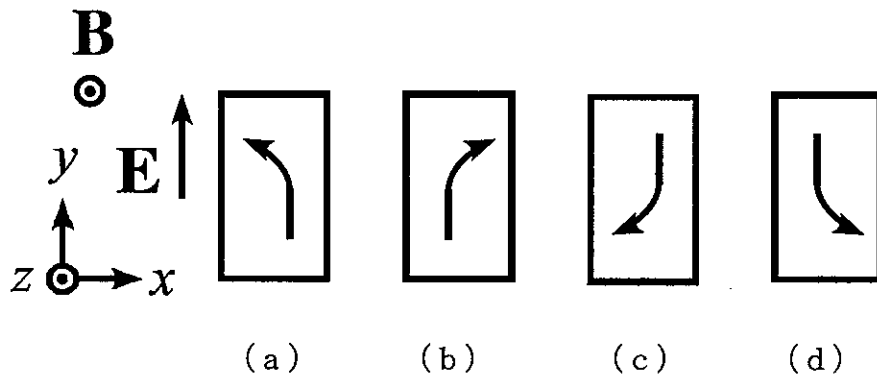


図2

- (2-1) 磁場を加えた直後の荷電粒子の動きはどのようなになるか。荷電粒子の電荷  $q$  が正の場合と負の場合それぞれについて、下記の (a) ~ (d) から荷電粒子の動きを表す矢印の向きが正しい図を選べ。



- (2-2) 磁場を加えてしばらくすると荷電粒子の分布が偏り、それによって導体内に  $x$  軸に平行な電場  $\mathbf{E}'$  が生じる。電荷  $q$  が負の場合、この電場の向きを答えよ。また、荷電粒子に加わるローレンツ力を考えることにより、電場  $\mathbf{E}'$  の  $x$  成分  $E'_x$  を、荷電粒子の電荷  $q$ 、荷電粒子密度  $n$ 、電流密度の大きさ  $|\mathbf{J}|$ 、磁束密度の  $z$  成分  $B_z$  を用いて表せ。

- (3) 無限に長い直線に沿って一定の電流  $I$  が流れている。電流素片  $I d\mathbf{s}$  ( $d\mathbf{s}$  は電流の方向をもつ微小長さベクトル) によって、電流素片からの位置ベクトルが  $\mathbf{r}$  の点に生じる磁場の磁束密度  $d\mathbf{B}$  は

$$d\mathbf{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \left( I d\mathbf{s} \times \frac{\mathbf{r}}{r^3} \right)$$

で与えられる。ただし、 $\mu_0$  は真空の透磁率、 $r = |\mathbf{r}|$  である。電流素片によって生じる磁場を積分することにより、直線からの距離  $a$  における磁束密度の大きさを求めよ。

## 物理学・地球惑星物理学

### 【第5問】

海洋プレートが、海底拡大軸（中央海嶺）で生成された後、時間とともに冷えていく過程を表すモデルとして、均質な一次元半無限体の冷却（図1）を考える。

熱拡散方程式

$$\frac{\partial T}{\partial t} = \kappa \frac{\partial^2 T}{\partial z^2}$$

$T(z,t)$  : 温度,  $t$  : 時間,  $z$  : 深さ

$\kappa$  : 熱拡散率 (定数)

を, 初期温度分布  $T(z,0) = T_m, t > 0$  で  $T(0,t) = 0, T(\infty,t) = T_m$  という条件で解くと, 時間  $t$  における温度分布は

$$T(z,t) = T_m \operatorname{erf}\left(\frac{z}{2\sqrt{\kappa t}}\right) \quad (\text{I})$$

となる. ここで,  $\operatorname{erf}(x)$  は誤差関数

$$\operatorname{erf}(x) = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_0^x \exp(-y^2) dy$$

である.

海洋プレートが生成されてからの時間 (年齢)  $t$  における温度構造は (I) 式で表されるものとして, 以下の設問に答えよ.

- (1) 海洋プレート内の温度がある値  $T_1$  ( $0 < T_1 < T_m$ ) となる深さは, 年齢  $t$  に対してどのように変化するか. 数式を用いて説明せよ.
- (2) 海洋プレート表面における熱流量 (単位時間・単位面積あたりの鉛直方向の熱の流れ)  $q$  は, 年齢  $t$  の平方根に反比例し, 定数  $C_q$  を用いて

$$q(t) = \frac{C_q}{\sqrt{t}} \quad (\text{II})$$

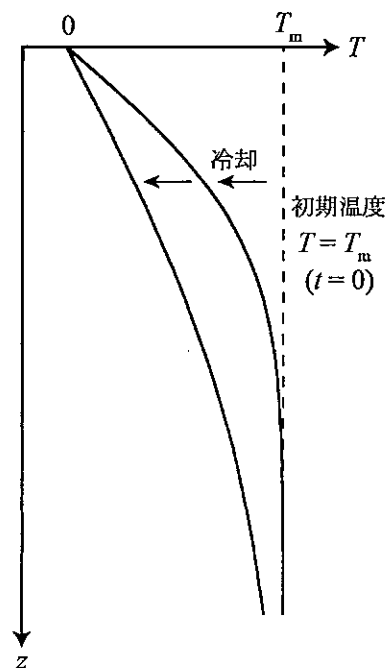


図1

と表されることを示せ.

- (3) 地球上の海洋プレート全体について年齢の分布を調べると、年齢に対して面積がほぼ直線的に減少している. この関係は、年齢が  $t$  以下である面積を  $A(t)$  とすると、定数  $C_A$  及び  $t_{\max}$  を用いて

$$\frac{dA(t)}{dt} = C_A \left( 1 - \frac{t}{t_{\max}} \right) \quad (\text{III})$$

と表すことができる (図2).  $C_A = 3.0 \times 10^6 \text{ m}^2 \text{ yr}^{-1}$ ,  $t_{\max} = 1.8 \times 10^8 \text{ yr}$  であるとして、地球上の海洋プレート表面からの熱放出量の総計  $Q$  を、 $W$  を単位として求めよ. また、海洋プレート全体についての熱流量の平均値を、 $W \text{ m}^{-2}$  を単位として求めよ. ただし、(II) 式の定数  $C_q$  の値は  $5.0 \times 10^2 \text{ W m}^{-2} (\text{yr})^{1/2}$  とし、必要に応じて  $\sqrt{2} = 1.41$ ,  $\sqrt{3} = 1.73$ ,  $\sqrt{5} = 2.24$  を用いよ.

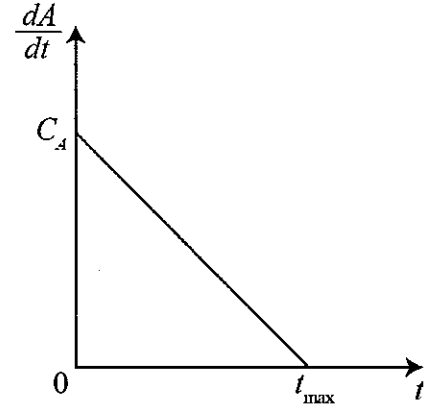


図2

- (4) 海洋プレートが生成される速度が変化すると、表面からの熱放出量の総計も変化する. 海洋プレートの総面積は一定で、年齢と面積の関係も (III) 式の形を保つ ( $C_A$  と  $t_{\max}$  の値のみが異なる) ものとする. プレートの生成速度が (3) の 2 倍である場合、全海洋プレートから放出される熱量の総計を (3) の  $Q$  を用いて表せ.

- (5) 海洋プレートが時間とともに冷えていくのに対し、大陸地域の大部分では地下温度構造は定常状態にあり、一次元熱伝導の式

$$\frac{d}{dz} \left( k \frac{dT(z)}{dz} \right) + H(z) = 0$$

に従うと考えられる.  $k$  は熱伝導率,  $H$  は単位体積・単位時間あたりの発熱量である. 大陸地域においては、表層近傍の放射性元素の崩壊による発熱が、熱源として重要である. 発熱量の深さ分布が

$$H(z) = \begin{cases} H_s \left( 1 - \frac{z}{D} \right) & (0 \leq z \leq D) \\ 0 & (z > D) \end{cases}$$

である場合について ( $H_s$ ,  $D$  は定数), 深さ  $D$  における熱流量を,  $H_s$ ,  $D$ , 地表面における熱流量  $q_s$  を用いて表せ.

## 物理学・地球惑星物理学／化学

### 【第6問】

1モルの気体からなる系について、絶対温度を  $T$ 、圧力を  $P$ 、エントロピー  $S$  の微小な変化を  $dS$ 、内部エネルギー  $U$  の微小な変化を  $dU$ 、体積  $V$  の微小な変化を  $dV$ 、系が吸収した微小な熱量を  $\delta Q$ 、気体定数を  $R$  とする。また、偏微分を  $\left(\frac{\partial Z}{\partial X}\right)_Y$  と表記した場合、右下添字の  $Y$  は、 $Y$  が一定に保たれた偏微分であることを意味する。

- (1) 可逆過程においては、 $\delta Q = TdS$  とおけるから、熱力学の第一法則は、仕事が気体の膨張（収縮）による仕事の場合、

$$\delta Q = TdS = dU + PdV \quad (I)$$

と表すことができる。以下の問いに答えよ。

- (1-1) 体積一定の条件のもとでの理想気体1モルあたりの定積比熱を  $C_V$ 、圧力一定の条件のもとでの理想気体1モルあたりの定圧比熱を  $C_P$  とする。このとき、 $C_P$  と  $C_V$  の間には、マイヤーの関係式、

$$C_P = C_V + R$$

が成り立つことを証明せよ。ただし、理想気体の内部エネルギー  $U$  は温度のみの関数であると仮定せよ。

- (1-2) 理想気体ではない一般の気体の場合、内部エネルギー  $U$  は  $T$  および  $V$  の関数として取り扱う必要がある。このとき次式が成り立つことを証明せよ。

$$C_P - C_V = \left\{ \left( \frac{\partial U}{\partial V} \right)_T + P \right\} \left( \frac{\partial V}{\partial T} \right)_P$$

ヒント：内部エネルギー  $U(T, V)$  を全微分の形で表してみよ。



(2) 実在気体の内部エネルギーを  $U(T, V)$  とする.  $\left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_T$  を実測可能な量から

推定することを考える. 可逆過程の場合について以下の問いに答えよ.

(2-1) マックスウェルの関係式のひとつである次式を導け.

$$\left(\frac{\partial S}{\partial V}\right)_T = \left(\frac{\partial P}{\partial T}\right)_V$$

ヒント: ヘルムホルツの自由エネルギー  $F = U - TS$  の全微分から

$\left(\frac{\partial F}{\partial V}\right)_T, \left(\frac{\partial F}{\partial T}\right)_V$  の表式を求めよ. (I)式を使ってよい.

(2-2) (I)式を書き換えた

$$dU = TdS - PdV$$

を温度一定の条件で変形して, エネルギー方程式とよばれる次の式を導け.

$$\left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_T = T\left(\frac{\partial P}{\partial T}\right)_V - P$$

必要に応じて, (2-1)で求めたマックスウェルの関係式を用いよ.

(3) 実在気体をよく近似すると考えられているファン・デル・ワールスの状態方程式は, 1モルの気体に対して次のように書ける.

$$\left(P + \frac{a}{V^2}\right)(V - b) = RT \quad (a, b \text{ は定数})$$

この状態方程式を満たす気体の内部エネルギー  $U(T, V)$  を以下のような順序で求めよ.

(3-1) (2-2)のエネルギー方程式を用いて, この気体に対する  $\left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_T$  を求め

よ.

(3-2) 内部エネルギー  $U(T, V)$  を全微分の形で表し, (3-1)の結果を用いて,

この気体の内部エネルギー  $U(T, V)$  を求めよ。ただし、 $T = T_0$ 、 $V = V_0$  での内部エネルギーを  $U_0$  とする。気体 1 モルあたりの定積比熱  $C_V$  は一定であるとしてよい。