

## I. 力学（等速円運動，仕事の計算，単振動，分裂，力積の計算）

【メモ】

・仕事の計算の分類：

$$W = \begin{cases} f \text{ が既知} : \begin{cases} f \text{ が一定} : \vec{f} \cdot \Delta \vec{x} \\ f \text{ が一定でない} : \int_{x_1}^{x_2} f dx \end{cases} \\ f \text{ が未知} : \text{エネルギー収支から逆算} \end{cases}$$

・等速円運動は以下 2 式の連立.

$$\begin{cases} \text{運動方程式 (中心成分)} \\ \text{つりあい} \leftarrow \text{使わない場合もあり} \end{cases}$$

・力積の計算の分類：

$$\vec{I} = \begin{cases} f \text{ が既知} \begin{cases} f \text{ が一定} : |\vec{f}| \Delta t \\ f \text{ が一定でない} : \int_{t_1}^{t_2} |\vec{f}| dx \end{cases} \\ f \text{ が未知} : \text{運動量収支から逆算} \begin{cases} \text{成分で計算} \\ \text{幾何的に計算} \end{cases} \end{cases}$$

【解答】

(1) 公式より，

$$F = \frac{GMm}{(R+\ell)}, \quad U = -\frac{GMm}{R+\ell}.$$

(2) 月面の中心を原点に，外側に伸びる向きに  $r$  軸を定める．仕事の定義より，

$$W = \int_R^{R+\ell} \left( -\frac{GMm}{r^2} \right) dr = GMm \left( \frac{1}{R+\ell} - \frac{1}{R} \right).$$

(3) 運動方程式（中心成分）より，

$$m \frac{v^2}{R+\ell} = \frac{GMm}{(R+\ell)^2} \quad \therefore v = \sqrt{\frac{GM}{R+\ell}}.$$

(4) 密度を  $\rho$  とすると，密度の定義より，

$$\rho = \frac{M}{\frac{4}{3}\pi R^3}$$

である．よって，半径  $r$  の球内の質量は，

$$M' = \frac{4}{3}\pi r^3 \cdot \rho = \left( \frac{r}{R} \right)^3 M.$$

(5) 公式より,

$$F = G \frac{M'm}{r^2} = \frac{GMm}{\underbrace{R^3}_{=k}} r.$$

(6) 仕事の定義より,

$$W = \int_0^R \left( -\frac{GMm}{R^3} r \right) dr = -\frac{GMm}{\underbrace{2R}}.$$

(7) 小物体のエネルギー収支より,

$$\begin{aligned} \frac{1}{2}m \cdot 0^2 - \frac{1}{2}mv_0^2 &= \int_0^R \left( -\frac{GMm}{R^3} r \right) dr + \int_R^{2R} \left( -\frac{GMm}{r^2} \right) dr \\ &= -\frac{GMm}{2R} - \frac{GMm}{2R} \quad \therefore v_0 = \sqrt{\underbrace{2GMR}}. \end{aligned}$$

(8) 運動方程式より,

$$ma = -\frac{GMm}{R^3}r \quad \therefore a = -\frac{GM}{R^3}r$$

と角振動数  $\omega = \sqrt{\frac{GM}{R^3}}$ , 振動中心  $r = 0$  の単振動を行うことがわかる. よって, 小物体が月の内部にいる間の位置  $r$ , 速度  $v$  は未知定数 (積分定数)  $C, D$  を用いて,

$$\begin{cases} r = C \sin \left( \sqrt{\frac{GM}{R^3}} t \right) + D \cos \left( \sqrt{\frac{GM}{R^3}} t \right), \\ v = C \sqrt{\frac{GM}{R^3}} \cos \left( \sqrt{\frac{GM}{R^3}} t \right) - D \sqrt{\frac{GM}{R^3}} \sin \left( \sqrt{\frac{GM}{R^3}} t \right) \end{cases}$$

と書ける. 初期条件  $r(0) = 0, v(0) = \sqrt{\frac{2GM}{R}}$  より,

$$\begin{cases} 0 = D \sqrt{\frac{2GM}{R}} = C \sqrt{\frac{GM}{R^3}} & C = \sqrt{2}R, \quad D = 0 \end{cases}$$

と求まり, 小物体が月の内部にいる間の位置  $r$  は,

$$r = \sqrt{2}R \sin \left( \sqrt{\frac{GM}{R^3}} t \right)$$

と求まる.  $r = R$  を解いて,

$$\begin{aligned} \sqrt{2}R \sin \left( \sqrt{\frac{GM}{R^3}} t \right) &= R \\ \sin \left( \sqrt{\frac{GM}{R^3}} t \right) &= \frac{1}{\sqrt{2}} \quad \therefore t = \frac{\pi}{4} \sqrt{\frac{R^3}{GM}}. \end{aligned}$$

- (9) 軌道半径が同じ等速円運動の速さは  $\sqrt{\frac{GM}{2R}}$  であり，周回する物体の質量によらない．収容前後で人工衛星が受ける力積は，人工衛星の運動量収支より，

$$I = \Delta p = (m + m')V - mV = \underbrace{m'}_{}V > 0$$

であり， $\vec{I} // \vec{V}$  より，人工衛星の運動方向 に力積を与えればよい．

## II. 電磁気 ( $vBl$ の電磁誘導, 指数関数型の運動)

【メモ】

- ・回路の一部が動く電磁誘導は, 誘導起電力の決定では  $vBl$  の公式が基本となる.
- ・電磁誘導の問題構成は, ①誘導起電力の決定, ②回路の議論, ③運動の議論, ④エネルギーの議論が基本.
- ・解が指数関数となる微分方程式:

$$\frac{df(t)}{dt} = a\{f(t) - f_0\}$$

入試物理で出てくる上記微分方程式は  $a < 0$  である. また,  $a < 0$  のとき関数  $f(t)$  は  $f_0$  に収束する.

【解答】

- (1) 電流は軸からおもりの向きに生じる. よって, 導体棒は時計回り方向の力を受け, 時計回りに動く.
- (2) 公式より,

$$F = \underline{IB\Delta r}.$$

- (3) 円運動の加速度の接線方向成分を  $a$  とする (時計回りを正). 運動方程式より,

$$ma = IB\Delta r \quad \therefore a = \frac{IB\Delta r}{m} = \text{const}$$

と等加速度運動であることがわかる. 時刻  $t = 0$  で速度が  $v = 0$  であることから, 時刻  $t$  における速度  $v$  は,

$$v = \frac{IB\Delta r}{m}t$$

と書ける. 円運動の速度の接線方向成分  $v$  が半径  $r$  と角速度  $\omega$  を用いて  $v = r\omega$  と書けることを用いて,

$$\omega = \frac{v}{r} = \frac{IB\Delta r}{\underline{mr}}t.$$

- (4) 回路を切断すると腕木にはアンペール力が働かなくなり, 加速度の接線成分は 0 となる. よって, 等速円運動 となる.
- (5) 回路に流れる電流を  $I$  (軸→おもりの方向を正), おもりの加速度の接線成分を  $a$  (時計回りを正) とする. キルヒホッフの法則, および運動方程式より (起電力については e 側では  $+V$ , f 側では

$-V$ , 速度は  $v = r\omega_1$ ),

$$\begin{cases} \pm V - RI - r\omega_1 B\Delta r = 0, \\ ma = IB\Delta r \end{cases} \quad \therefore a = \frac{\pm V - r\omega_1 B\Delta r}{mR} B\Delta r$$

となる。角速度が一定であるためには加速度  $a$  が 0 であればよいので、 $V$  の符号としては  $+V$  となる e 側 に倒すのが適当であり、このときの起電力の大きさ  $V$  は、

$$V - r\omega_1 B\Delta r = 0 \quad \therefore V = \underbrace{r\omega_1 B\Delta r}.$$

(6) キルヒホッフの法則より (速度は  $v = r\omega_2$ ),

$$V - RI - r\omega_2 B\Delta r = 0 \quad \therefore I = \frac{V - r\omega_2 B\Delta r}{\underbrace{R}}.$$

(7) 速度を  $v = r\omega$  とすると、半径  $r$  が一定値を取ることから加速度は  $a = \frac{dv}{dt} = r \frac{d\omega}{dt}$  と書ける。よって、キルヒホッフの法則、および運動方程式より、

$$\begin{cases} -RI - r\omega B\Delta r = 0, \\ mr \frac{d\omega}{dt} = IB\Delta r \end{cases} \quad \therefore \frac{d\omega}{dt} = -\frac{(B\Delta r)^2}{mR} \omega$$

となり、 $\omega$  は指数関数を解に持つ微分方程式に従うことがわかる。微分方程式の形から収束値は  $\omega = 0$  と判るので (c)

### Ⅲ. 波動（時系列を問うドップラー効果）

【メモ】

・ドップラー効果の公式：

$$f = \frac{\text{（観測者の聞く音の音速）}}{\text{（観測者の聞く音の波長）}} = \frac{V \pm v_{\text{観測者}}}{V \pm v_{\text{音源}}} = \frac{V \pm v_{\text{観測者}}}{V \pm v_{\text{音源}}} f_0 \quad (f_0: \text{音源の振動数})$$

符号は定性的考察から判断すればよい\*1.

【解答】

(1) ア：音波の速さゆえ  $V$  である。

イ：時間  $t_1$  の間に観測者は  $u_2 t_1$  だけ近づくので、音波は  $L - u_2 t_1$  だけ進んで観測者に達する。よって、

$$V t_1 = L - u_2 t_1 \quad \therefore t_1 = \frac{L}{V + u_2}.$$

ウ：時間  $t_1$  の間に音源は  $u_1 t_1$  進むので、音源と観測者の間隔は  $L - u_1 t_1 - u_2 t_1$  となる。イの結果を代入して、

$$L - u_1 t_1 - u_2 t_1 = \frac{V - u_1}{V + u_2} L.$$

エ：振動数  $f$  で  $t_1$  間鳴らされているからこの間生じた波の数は  $f t_1 = \frac{f L}{V + u_2}$  個である。

オ：音源と観測者の間の長さ  $\frac{V - u_1}{V + u_2} L$  には、 $\frac{f L}{V + u_2}$  個の波が詰まっている。よって、1 個あたりの波の長さ（波長）は、

$$\lambda' = \frac{\frac{V - u_1}{V + u_2} L}{\frac{f L}{V + u_2}} = \frac{V - u_1}{L}.$$

カ：（音波と逆向きに速さ  $u_2$  で運動する）観測者に対する音速（観測者に対する音の相対速度）は、図右向き（音波の伝播方向）を正とすれば、

$$V_{\text{観測者} \rightarrow \text{音}} = V - (-u_2) = V + u_2$$

\*1 速度で考えた方が「物理」としては良いのだろうか。

となる。よって、 $\Delta t_1$  間に観測者が音波とすれ違った距離は  $(V + u_2)\Delta t_1$  であり、この中に含まれる波の数を数えて、

$$\frac{(V + u_2)\Delta t_1}{f} = \frac{V + u_2}{\underbrace{V - u_1}} f \Delta t.$$

キ：観測者が聞く音の振動数を  $f'$  とすれば、 $\Delta t_1$  間に観測者が聞く波の数は  $f' \Delta t_1$  と書ける。これがカと等しいことから、

$$f' \Delta t_1 = \frac{V + u_2}{V - u_1} f \Delta t \quad \therefore f' = \frac{V + u_2}{\underbrace{V - u_1}} f.$$

(2) ク： $\overline{AC} = \frac{L}{\cos \theta}$  より聞き始める時刻を  $t$  とすれば、

$$t = \frac{\frac{L}{\cos \theta}}{V} = \frac{L}{\underbrace{V \cos \theta}}.$$

ケ：AC 間には  $ft = \frac{fL}{\underbrace{V \cos \theta}}$  個の波がある。

コ：長さ  $\frac{L}{\cos \theta}$  の中に  $\frac{fL}{V \cos \theta}$  個の波があるから、1 個あたりの波の長さ（波長）は、

$$\lambda = \frac{\frac{L}{\cos \theta}}{\frac{fL}{\underbrace{V \cos \theta}}} = \frac{V}{\underbrace{f}}.$$

(3) サ：速さ  $V$  で  $\frac{L}{\cos \theta}$  伝わる時間ゆえ  $t_2 = \frac{L}{\underbrace{V \cos \theta}}$  である。

シ： $\overline{AD} = u_1 \Delta t_2$  である。よって、

$$\overline{AC} - \overline{AE} = \frac{L}{\underbrace{\cos \theta}} - u_1 \Delta t_2 \cos \theta.$$

ス：D で発された音が C に届く時刻を  $t_3$  とする。 $t_3 - \Delta t_2$  の時間に CD 間を伝わるので、

$$V(t_3 - \Delta t_2) = \frac{L}{\cos \theta} - u_1 \Delta t_2 \cos \theta \quad \therefore t_3 = \Delta t_2 + \frac{1}{V} \left( \frac{L}{\cos \theta} - u_1 \Delta t_2 \cos \theta \right).$$

セ：A で発された音が C に届く時刻が  $t_2$ 、D で発された音が C に届く時刻が  $t_3$  であるから、C で音を聞いている時間は  $t_3 - t_2$  である。よって、

$$t_3 - t_2 = \Delta t_2 + \frac{1}{V} \left( \frac{L}{\cos \theta} - u_1 \Delta t_2 \cos \theta \right) - \frac{L}{\underbrace{V \cos \theta}} = \left( 1 - \frac{u_1}{V} \cos \theta \right) \Delta t_2.$$

ソ： $\Delta t_2$  間に発された波の数は  $\underbrace{f \Delta t_2}$  である。

タ： $t_3 - t_2$  間に C で受け取った波の数は振動数を  $f'$  とすれば  $f'(t_3 - t_2) = \left( 1 - \frac{u_1}{V} \cos \theta \right) \underbrace{f' \Delta t_2}$

である。

チ：音源から出された音と人が聞いた音の数が等しいことから、

$$\left(1 - \frac{u_1}{V} \cos \theta\right) f' \Delta t_2 = f \Delta t_2 \quad \therefore f' = \frac{V}{\underbrace{V - u_1 \cos \theta}} f.$$