

物理問題

< 解答 >

(1) ア $\frac{mg}{k}$ イ $\frac{m}{k}$ ウ g エ

(2) オ $\sqrt{\frac{mg}{c}}$ カ $\frac{1}{2}\sqrt{\frac{m}{cg}}$

(3) キ 5.8 m/s ク 8.2 m/s ケ 0.3 s コ

(4) サ vS シ $-\rho S$

問 1

$$\frac{v_2}{v_1} = \frac{8.2}{5.8} \doteq 1.4, \text{ 終端速度が } v_f \text{ なら } \frac{v_2}{v_1} = \frac{m_2}{m_1} = 2$$

$$\text{終端速度が } v_t \text{ なら } \frac{v_2}{v_1} = \sqrt{\frac{m_2}{m_1}} = \sqrt{2} \doteq 1.4$$

したがって終端速度は v_t だから, 抵抗力の大きさは速さの2乗に比例している。

< 解説 >

(1) ア

$$\text{終端速度において等速運動になるので } \frac{dv}{dt} = 0, \text{ したがって } mg - kv = 0, \therefore v_f = \frac{mg}{k} = \text{ア}$$

イ

$$\Delta v = \Delta \bar{v} \text{ だから, } \frac{\Delta \bar{v}}{\Delta t} = \frac{\Delta v}{\Delta t} = \frac{k}{m}(v_f - v) = \frac{k}{m}(-\bar{v}) = -\frac{\bar{v}}{\frac{m}{k}} = -\frac{\bar{v}}{\tau_1}, \frac{m}{k} = \tau_1$$

ウ

$$v_f = \frac{mg}{k} = g \times \tau_1 = \text{ウ} \times \tau_1$$

エ

$$\text{終端速度からのずれの時間変化は, } \frac{\Delta \bar{v}}{\Delta t} = -\frac{\bar{v}}{\frac{m}{k}} \text{ だから, } \bar{v} \text{ の正負に関して対称, かつ } \left| \frac{\Delta \bar{v}}{\Delta t} \right| \text{ は}$$

$|\bar{v}|$ が大きいときに大きいから, 速度 v の変化を表すグラフは

(2) オ

$$\text{終端速度において等速運動になるので } \frac{dv}{dt} = 0, \text{ したがって } mg - cv^2 = 0, \therefore v_t = \sqrt{\frac{mg}{c}} = \text{オ}$$

カ

$$\frac{\Delta \bar{v}}{\Delta t} = \frac{\Delta v}{\Delta t} = g - \frac{c}{m} v^2 = g - \frac{c}{m} (v_t + \bar{v})^2 = g - \frac{c}{m} v_t^2 - \frac{2c}{m} v_t \bar{v} - \frac{c}{m} \bar{v}^2 = -\frac{2c}{m} v_t \bar{v}$$

ただし、ここで $g - \frac{c}{m} v_t^2 = 0$, $\frac{2c}{m} v_t \bar{v} + \frac{c}{m} \bar{v}^2 = \frac{c}{m} v_t \bar{v} \left(2 + \frac{\bar{v}}{v_t} \right) \doteq \frac{2c}{m} v_t \bar{v}$ を用いた。

$$\frac{\Delta \bar{v}}{\Delta t} = -\frac{2c}{m} v_t \bar{v} = -2 \sqrt{\frac{cg}{m}} \bar{v} = -\frac{\bar{v}}{\frac{1}{2} \sqrt{\frac{m}{cg}}} = -\frac{\bar{v}}{\tau_2} , \therefore \tau_2 = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{m}{cg}}$$

(3)

図2より、グラフは直線になっているから、終端速度に達していることがわかる。表1から、1 s 間の落下距離はそれぞれ、5.8 m/s , 8.2 m/s である。

したがって、 $v_1 = 5.8 \text{ m/s} = \text{キ}$, $v_2 = 8.2 \text{ m/s} = \text{ク}$

問1

終端速度は、抵抗力が速さに比例する場合は質量に比例し、速さの2乗に比例する場合は $\sqrt{\text{質量}}$ に比例することがア、オからわかっている。そこで、 v_2 / v_1 を計算し、質量が $\sqrt{\text{質量}}$ のどちらに比例するかを確認する。

ケ

$$v_t = \sqrt{\frac{mg}{c}} \text{ だから } , \tau_2 = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{m}{cg}} = \frac{v_t}{2g} = \frac{5.8}{2 \times 9.8} \doteq 0.3 \text{ s}$$

コ

緩和時間は終端速度に近づく時間の目安で、 \sqrt{m} に比例する。したがって、質量 $m_2 = 2.0 \text{ kg}$ の物体の緩和時間は約 $0.3 \text{ s} \times 1.4 = 0.42 \text{ s}$ である。緩和時間は速度の直線的な増加が抑えられ始める時間と考えられる。

0.3 s , 0.4 s で曲線的な速度上昇になり、 m_1 の方が m_2 よりも早く終端速度に達するグラフは 。

サ

断面積 S が単位時間に v 進むので、時間 Δt の体積は $vS\Delta t$ 。

したがって $\Delta m = \rho \times vS \times \Delta t = \rho \times \text{サ} \times \Delta t$

シ

Δt 時間前後の運動量保存の法則により、

$$mv = m(v + \Delta v) + \Delta m(v + \Delta v) = m(v + \Delta v) + \rho \times vS \times \Delta t(v + \Delta v) = m(v + \Delta v) + \rho \times v^2 S \times \Delta t$$

ここで、 $\Delta t \Delta v$ の項は微小として無視した。

$$\text{したがって } , m \frac{\Delta v}{\Delta t} = -\rho S \times v^2 = \text{シ} \times v^2$$

物理問題

< 解答 >

(1)

$$\text{イ } \frac{l}{v_0} \quad \text{ロ } \frac{eV}{2dm} \left(\frac{l}{v_0} \right)^2 \quad \text{ハ } \sqrt{v_0^2 + \left(\frac{eIV}{dmv_0} \right)^2} = \frac{eIV}{2dmv_0^2} (l + 2L) \quad \text{ホ } \frac{lV}{4dV_p} (l + 2L)$$

(2)

$$\wedge \sqrt{\frac{2eVy}{dm}} \quad \text{ト} \quad \frac{2mV}{edB^2} \quad \text{チ} \quad -\frac{eV}{dm} \quad \text{リ}$$

(3)

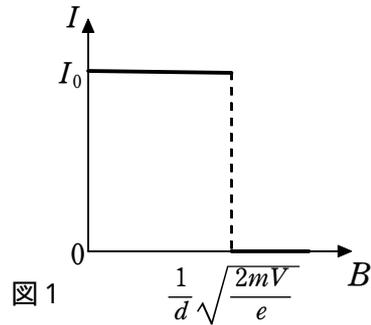


図 1

< 解説 >

(1) イ

x 軸方向の速さは v_0 だから, $x=l$ の点 P に到達する時刻は $t = \frac{l}{v_0} = \text{イ}$

ロ

領域 1 には y 軸方向に電場 $E = -\frac{V}{d}$ が働くから, 電子に $(-e) \times \left(-\frac{V}{d}\right) = \frac{eV}{d} = ma$ の力が働き, 加速度は $a = \frac{eV}{dm}$ 。

y 方向の初速は 0 だから, 時刻 t における y 方向の変位の大きさは $y = \frac{1}{2}at^2 = \frac{eV}{2dm} \left(\frac{l}{v_0}\right)^2 = \text{ロ}$

ハ

y 方向の速さは at だから, 速さは $\sqrt{v_0^2 + (at)^2} = \sqrt{v_0^2 + \left(\frac{eV}{dmv_0}\right)^2} = \text{ハ}$

ニ

電子が P から Q に到達するまでの時間を t_{PQ} とすれば,

点 Q の y 座標は $\frac{eV}{2dm} \left(\frac{l}{v_0}\right)^2 + att_{PQ} = \frac{eV}{2dm} \left(\frac{l}{v_0}\right)^2 + \frac{eV}{dmv_0^2} l t_{PQ} = \frac{eV}{2dmv_0^2} (l + 2L) = \text{ニ}$

ただし電子が P から Q に到達するまでの時間は $t_{PQ} = \frac{L}{v_0}$

ホ

電子は電圧 V_p によって加速され, $\frac{1}{2}mv_0^2 = eV_p$ のエネルギーをもつから, $v_0^2 = \frac{2eV_p}{m}$

したがってニは $\frac{eV}{2dmv_0^2} (l + 2L) = \frac{lV}{4dV_p} (l + 2L) = \text{ホ}$

(2) ヘ

磁界は電子の速度の直角方向に電子を曲げるので, 速さを変えることはない。

電界を E として, 電子の y 方向の運動方程式は $ma = -eE = -e \times \left(\frac{-V}{d}\right) = \frac{eV}{d}$, したがって任意の座

標 y における速さは $v_y^2 = 2ay = \frac{2eVy}{dm}$, $\therefore v_y = \sqrt{\frac{2eVy}{dm}} = \wedge$

ト

y_U における速さは上記の \wedge において $y = y_U$ として, $\sqrt{\frac{2eVy_U}{dm}} = \frac{2V}{Bd}$ だから, $y_U = \frac{2mV}{edB^2} = \text{ト}$

チ

電子に働く電界による力は, y 方向に $f_E = \frac{eV}{d}$,

電子の x 方向の速さが $\frac{2V}{Bd}$ で, y 方向の速さは 0 だから,

磁界が電子に及ぼす力は y 方向に, $f_B = -e\left(\frac{2V}{Bd}\right)B = -\frac{2eV}{d}$

したがって電子の運動方程式は y 方向に $ma = f_E + f_B = \frac{eV}{d} - \frac{2eV}{d} = -\frac{eV}{d}$

したがって加速度は $a = -\frac{eV}{dm} = \text{チ}$

リ

正のイオンは y 軸負方向に電界の力を受けるので, 静止していた正のイオンは y 軸負方向に動き始める。するとフレミングの左手の法則により, 正イオンは x 軸正方向に電磁力を受ける。リ:

又

この問題において電子とイオンでは, 電荷の絶対値が同じで符号が逆, 質量が m と M ($m < M$) である。イオンが陰極に最接近する位置の陰極からの距離 ($d - y_w$) は, 問題トにおいて m を M に, y_U を $d - y_w$ に置き換えれば良い。

すなわち $d - y_w = \frac{2MV}{edB^2}$, したがって $d - y_w - y_U = \frac{2V}{eB^2d}(M - m) > 0$,

$\therefore y_U < d - y_w$ すなわち 又:

この問題で, 本文中に電子の「 x 軸方向の速さが $\frac{2V}{Bd}$ であった」と天下りに与えられている。イオンにおいても「 x 軸方向の速さが $\frac{2V}{Bd}$ 」として考えることがポイントである。3 択問題だから, 解答のプロセスや論理が求められているわけではない。電子とイオンの電荷の絶対値が e で同じだから, 両者に働く電界と磁界の力の大きさは同じとして, 問題トの式を変形してイオンに適用することを直感したい。

x 軸方向の速さが同じであれば, エネルギー保存の法則によって解を容易に導くことができる。電子およびイオンについて, 電界がした仕事と運動エネルギーが等しい。

イオンについて $\frac{Mv_M^2}{2} = (d - y_w) \frac{eV}{d}$, 電子について $\frac{mv_m^2}{2} = y_U \frac{eV}{d}$

$v_M = v_m$, $M > m$ だから, $(d - y_w) \frac{eV}{d} > y_U \frac{eV}{d}$, $\therefore y_U < d - y_w$

参考までにイオンにおいても x 軸方向の速さが $\frac{2V}{Bd}$ であることは, 以下のように導くことができる。

電子が最も陽極に近づいたとき (電子の位置の y 座標が y_U), 電子は x 方向にのみ速度成分をもち,

それを v_m とする。

電界がした仕事と運動エネルギーのエネルギー保存の法則により、 $\frac{eVy_U}{d} = \frac{1}{2}mv_m^2$

したがって、 $\frac{mv_m^2}{y_U} = \frac{2eV}{d}$ 、ここで $v_m = \frac{2V}{Bd}$ とすれば、 $\frac{2eV}{d} = ev_mB$

の右辺は x 方向の速さ v_m の電子に働く y 軸方向の磁界の力だから、の左辺は磁界による電子の円運動の向心力となる。 $y_U = \frac{2mV}{eB^2d}$ は円運動の半径に相当する。

するとイオンについても同様に、イオンが最も陰極に近づいたとき（イオンの位置の y 座標が y_W ）、イオンは x 方向にのみ速度成分をもち、それを v_M とする。

イオンの円運動の向心力は、電子と同様に $\frac{Mv_M^2}{d-y_W} = \frac{2eV}{d} = ev_MB$ 、したがって $v_M = \frac{2V}{Bd}$ となる。

この結果、 $d-y_W = \frac{2MV}{eB^2d}$ が得られる。

(3)

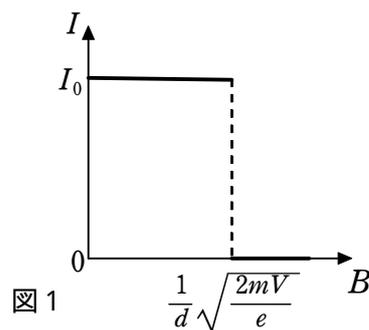
磁束密度を増加させると、電子がしだいに大きく曲げられる。

電子が陽極に最接近する位置 y_U が $y_U = \frac{2mV}{eB^2} < d$ になると、電子は陽極に到達しなくなるので、電流

は陽極に流れない。すなわち、 $B > \frac{1}{d} \sqrt{\frac{2mV}{e}}$ では $I=0$ となる。

したがって、電流 I を磁束密度 B の関数としてグラフに示すと、図1のようになる。

ここで注意したいのは、問題文中に「...磁束密度を徐々に増加させると、 I が変化した。」との表現があることだ。磁束密度を徐々に増加させることにより、電流が徐々に変化するかのよう理解すると、図1のような当たり前の図を描けなくなってしまふ。試験の最中では、まずは図1を描いて、時間の余裕があれば、図1を見直してみよう。磁束密度の徐々な変化に対する電流の徐々な変化を考えることは容易ではない。



物理問題

< 解答 >

(A) あ $mn_1S\Delta z$ い $-mgn_1\Delta z$ う $\frac{mg}{kT}$ え $P_0e^{-\frac{mgz}{kT}}$ お $\frac{P_0e^{-\frac{mgz}{kT}}}{kT}$

問 1

気体分子の位置エネルギーの総和は $\sum_{l=1}^{\infty} mgz_l n_l S \Delta z = mgS \sum_{l=1}^{\infty} l \Delta z n(z_l) \Delta z$

$$l \Delta z n(z_l) \Delta z = l \frac{P_0 e^{-\frac{mg}{kT} l \Delta z}}{kT} (\Delta z)^2 = \frac{P_0}{kT} (\Delta z)^2 l e^{-\frac{mg}{kT} l \Delta z} = \frac{P_0}{kT} (\Delta z)^2 l e^{-\alpha}, \quad \alpha = \frac{mg}{kT} \Delta z$$

したがって, $\sum_{l=1}^{\infty} l \Delta z n(z_l) \Delta z = \frac{P_0}{kT} (\Delta z)^2 \sum_{l=1}^{\infty} l e^{-\frac{mg}{kT} l \Delta z} = \frac{P_0}{kT} (\Delta z)^2 \left(\frac{kT}{mg \Delta z} \right)^2 = \frac{P_0 kT}{(mg)^2}$

$\lim_{\Delta z \rightarrow 0} \frac{mg}{kT} \Delta z = \lim_{\Delta z \rightarrow 0} \alpha$ は 1 よりも十分小さな正の数になるから, $\Delta z \rightarrow 0$ において下記を用いた。

$$\sum_{l=1}^{\infty} l e^{-\frac{mg}{kT} l \Delta z} = e^{-\alpha} + 2e^{-2\alpha} + 3e^{-3\alpha} + \dots = \frac{e^{-\alpha}}{(e^{-\alpha} - 1)^2} = \frac{1}{\alpha^2} = \frac{1}{\left(\frac{mg \Delta z}{kT} \right)^2} = \left(\frac{kT}{mg \Delta z} \right)^2$$

気体分子の位置エネルギーの総和は に を代入して, $\left(\frac{P_0 S}{mg} \right) kT$ となる。

(B) か $\frac{P_0 S}{mg}$ き $\frac{3}{2} kT$ く kT け $\frac{5}{2} kT$ こ $\frac{5}{2} k$ さ 大きい

(C) し $\frac{Mg}{S}$ す $\frac{kT}{gh} \log_e \left(\frac{P_B S}{Mg} \right)$ せ $7 \times 10^{-26} \text{ kg}$

< 解説 >

(A) あ

体積が $S\Delta z$, 数密度が n_1 だから気体分子の数は $n_1 S \Delta z$, この微小領域にある気体の質量は $mn_1 S \Delta z = \text{あ}$ 。

い

P_{l+1} と微小領域 $S\Delta z$ の圧力が P_l とつりあっているのだから, $P_{l+1} S + mgn_1 S \Delta z = P_l S$

したがって, $P_{l+1} - P_l = -mgn_1 \Delta z = \text{い}$ (1)

う

理想気体の状態方程式は $P_l \Delta V = P_l S \Delta z = \frac{n_l S \Delta z}{N_A} RT = n_l S \Delta z kT$, $\therefore P_l = n_l kT$ (2)

ただし, N_A はアボガドロ数。

$n_l = \frac{P_l}{kT}$ を(1)に代入して, $P_{l+1} - P_l = -mgn_1 \Delta z = -\frac{mg}{kT} \times \Delta z P_l = -\text{う} \times \Delta z P_l$ (3)

え

$P_{l+1} = P(z_{l+1})$, $P_l = P(z_l)$ とすれば, $P_{l+1} - P_l = P(z_{l+1}) - P(z_l) = P(z_l + \Delta z) - P(z_l)$

$z_l = z$ として考えると, (3) から, $\frac{P(z + \Delta z) - P(z)}{\Delta z} = -\frac{mg}{kT} P(z) = -\text{え} P(z)$ (4')

解は $P(z) = P(0)e^{-az} = P_0 e^{-\frac{mgz}{kT}} = \text{え}$ (5)

お

$$n_i = n(z_i) \text{として, } z_i = z \text{として考えると, } n(z) = \frac{P(z)}{kT} = \frac{P_0 e^{-\frac{mgz}{kT}}}{kT} = \text{お} \quad (6)$$

問1

高さ z_l にある気体分子の重力による位置エネルギーは mgz_l

高さ z_l を含む微小な幅 Δz の中の気体分子の密度は $n_l \doteq n(z_l)$

その中に含まれる分子の数は $Sn(z_l)\Delta z$, それらの位置エネルギーは $mgz_l \times Sn(z_l)\Delta z$

したがって, 気体分子の位置エネルギーの総和は $\sum_{l=1}^{\infty} mgz_l n_l S \Delta z = mgS \sum_{l=1}^{\infty} l \Delta z n(z_l) \Delta z$

(B)

か

気体分子の総数を N とすれば, 底面には気体の全質量 Nm に比例した圧力 $P_0 = \frac{Nmg}{S}$ がかかる。

したがって, $N = \frac{P_0 S}{mg} = \text{か}$ (7)

き

容器内の温度 T が一定で, 気体分子1個の運動エネルギーは $\frac{3}{2}kT$ だから, 円筒内の単原子気体分子の運動エネルギーの総和は,

$$\text{き} \times N = \frac{3}{2}kT \times N \quad (8)$$

く

円筒内の気体分子の位置エネルギーの総和は, 問1と式(7)より,

$$\left(\frac{P_0 S}{mg}\right)kT = kT \times N = \text{く} \times N \quad (9)$$

け

円筒内の気体分子の力学的エネルギーの総和は(8)と(9)の和だから,

$$E = \frac{3}{2}kT \times N + kT \times N = \frac{5}{2}kT \times N = \text{け} \times N \quad (10)$$

こ

1粒子あたりの比熱, すなわち温度1K上げるために必要な気体分子1個あたりのエネルギーは(10)式を用いて, $c = \frac{1}{N} \frac{\Delta E}{\Delta T} = \frac{5}{2}k = \text{こ}$

さ

これは, 重力場がない時の体積一定の容器に閉じ込めた単原子理想気体の1粒子あたりの比熱 $\frac{3}{2}k$ と比較して, {さ: 大きい} である。

重力場がないとき単原子理想気体の1粒子あたりの比熱は(8)を用いて, $c = \frac{1}{N} \frac{\Delta E}{\Delta T} = \frac{3}{2}k$ である。

(C)

し

質量 M によるピストン上面の圧力と気体によるピストン下面の圧力が釣り合うことから、

$$P(h) = \frac{Mg}{S} = \text{し} \quad (11)$$

す

(5)式において、 $z=h$ 、 $P_0=P_B$ とおけば、 $P(h) = P_B e^{-\frac{mgh}{kT}}$ 。(11)と等しいので $\frac{Mg}{S} = P_B e^{-\frac{mgh}{kT}}$

したがって、 $m = \frac{kT}{gh} \log_e \left(\frac{P_B S}{Mg} \right) = \text{す} \quad (12)$

せ

(12)式に与えられた数値を代入して、

$$\begin{aligned} m &= \frac{kT}{gh} \log_e \left(\frac{P_B S}{Mg} \right) = \frac{1.4 \times 10^{-23} \times 300}{9.8 \times 30} \log_e \left(\frac{1005}{1000} \right) = \frac{1.4 \times 10^{-23} \times 300}{9.8 \times 30} \log_e (1 + 0.005) \\ &\doteq \frac{1.4 \times 10^{-23} \times 300}{9.8 \times 30} \times 0.005 \doteq 7 \times 10^{-26} \text{ kg} = \text{せ} \end{aligned}$$

与えられた数値は基本単位すなわち m 、 kg 、 s で与えられているから、質量の単位は kg である。

< 総評 >

例年通り、文章を読み進みながら、要所の に適切な式または値を求める。力と運動、電磁気、気体分子の運動の3分野からの出題である。物理事象を説明する長文を読み込む必要があるが、当然ながら論理的に記述されていて、決して難解なものではない。

頭と心をフル回転させて、粘り強く、迅速に取り組もう。

問題

速度および速度の2乗に比例する抵抗力が発生する場合の運動に関する問題。それぞれの運動方程式から終端速度を求める長文を読みながら、要所の式や値を求めていく。きちんと読み込んでいけば、特段に難しいところはない。

とはいえ、グラフの選択にしても、しっかりとした物理的な思考が必要なことは言うまでもない。速さの2乗に比例する抵抗力の導出過程は面白いと思うが、いかがであろうか。難易度はB。

問題

荷電粒子に対する電界、磁界の作用に関する問題。(1)は平板電極間を通過する荷電粒子の運動で、特段の難しさはない。難易度B-

(2)はさらに磁界が加わった場合の運動で、磁界の作用とそれによる現象に対する的確な理解と思考が必要である。特に、イオンの運動を電子の運動と同様に扱うことができ、電極に最近接したときの速度が同じであることを理解することが難しい。論理的に思考を積み重ねるより、直感的にそのように判断すれば正答に至るのだから、入試という仕組みは辛いところだ。難易度B+。

(3)は(2)を考慮することによって、容易に考えることができる。考え過ぎないようにしたい。

問題

円筒内の一原子分子の理想気体の密度分布、圧力分布、重力による位置エネルギーの総和、1粒子あ

たりの比熱等を求める問題。事象を説明する長文を読み進めながら，要所要所の式や値を求めていく。

物理事象を高校物理が教える内容の範囲内で説明するという，京大の物理の入試問題の特徴がよく現われている。物理の思考過程に沿って記述されているので，長文であるが難解だと思い込んで腰を引かないようにしたい。難易度はB+。

190504