# 第一届 ΣPho 物理竞赛试题

### 2023年11月

# 第一题、简单光学题(40分)

(1) 一宽平行光束正入射到折射率为n 的平凸透镜左侧平面,汇聚到平凸透镜主轴上的F 点,已知 $\overline{OF} = r_0$  给出凸面型状,并给出其在直角坐标系下的标准方程,(需声明原点)。

### (2) 磁场透镜

一宽束质量,速度,电荷量分别为 m, v, q 入射到 x = 0 平面。已知在第一、四象限存在大小为 B,方向相反的磁场区域,出射后汇聚于 F(f,0) 处,给出磁场区域边界方程。

#### (3) 电场透镜

一宽束质量,速度,电荷量分别为m,v,q入射到x=0平面。全空间中分布着如下电场

$$\vec{E} = \begin{cases} -ky^{\alpha}\hat{y}(y>0) \\ ky^{\alpha}\hat{y}(y<0) \end{cases}$$

出射后汇聚于 F(f,0) 处,通过一些性质给出  $\alpha$ ,并给出 k 的定量表达式。

#### (4) 正经光学题

一束光平行于 x 轴方向入射,第一、四象限存在折射率只与 y 有关的介质,其边界是锯齿状的,使得光能垂直接着入射,出射后汇聚于 F(f,0) 处,在 (0,0) 处折射率为  $n_0$ ,类比 (3) 给出折射率分布与边界方程.

#### (1) 由费马原理

$$nx(\theta) + r(\theta) = nx_0 + r_0 \tag{1}$$

由长度约束

$$x(\theta) + r(\theta)\cos\theta = x_0 + r_0 \tag{2}$$

(1) - n(2)

$$(-1 + n\cos\theta) r(\theta) = (n-1) r_0 \tag{3}$$

可得

$$r(\theta) = \frac{(n-1)r_0}{-1 + n\cos\theta} \tag{4}$$

与极坐标下的圆锥曲线标准方程类比

$$r = \frac{p}{1 + e\cos\theta} \tag{5}$$

得

$$e = n = \frac{c}{a} \tag{6}$$

$$(n-1) r_0 = \frac{b^2}{a} = (e^2 - 1) a \tag{7}$$

$$a = \frac{r_0}{n+1} \tag{8}$$

$$c = \frac{nr_0}{n+1} \tag{9}$$

$$b = \sqrt{\frac{n-1}{n+1}}r_0\tag{10}$$

有

$$\frac{x^2}{\left(\frac{r_0}{n+1}\right)^2} - \frac{y^2}{\frac{n-1}{n+1}r_0^2} = 1\tag{11}$$

原点在 O 右侧  $\frac{r_0}{n+1}$ 

(2)

$$r_0 \cos \theta + \frac{mv}{qB} \sin \theta = f \tag{12}$$

$$y = r\sin\theta\tag{13}$$

$$\sin \theta = \frac{xqB}{mv} \tag{14}$$

带入 (12)

$$x + r\sqrt{1 - \left(\frac{xqB}{mv}\right)^2} = f \tag{15}$$

$$r = \frac{f - x}{\sqrt{1 - \left(\frac{xqB}{mv}\right)^2}}\tag{16}$$

$$y = \frac{x(f-x)}{\sqrt{\left(\frac{mv}{qB}\right)^2 - x^2}} \tag{17}$$

(3) 利用简谐运动周期与振幅无关的特点,可得电场力是线性恢复力

$$\alpha = 1 \tag{18}$$

$$-kyq = m\ddot{y} \tag{19}$$

$$\omega = \sqrt{\frac{kq}{m}} \tag{20}$$

$$t = \frac{T}{4} = \frac{\pi}{2} \sqrt{\frac{m}{kq}} \tag{21}$$

$$\left(\frac{2f}{\pi v}\right)^2 = \frac{m}{kq}$$

$$k = \frac{m}{q} \left(\frac{\pi v}{2f}\right)^2 \tag{22}$$

(4) 类比力学中的莫培督原理与光学的费马原理

$$\delta \int p \cdot dq = 0 \leftrightarrow \delta \int n \cdot dl = 0$$

 $\mathbb{R} p \leftrightarrow n, q \leftrightarrow l, m = 1$ 

在 y 处进入电场的速度为

$$v = n(y) \tag{23}$$

时间

$$t = \frac{f - x}{n(y)} = \frac{f}{n_0} \tag{24}$$

$$E_p = -\frac{1}{2}n^2 (25)$$

$$\omega = \frac{\pi n_0}{2f} = \sqrt{k} \tag{26}$$

$$F = -ky = -\left(\frac{\pi n_0}{2f}\right)^2 y \tag{27}$$

$$\int F \cdot dy = \frac{1}{2} \left( n^2 - n(0)^2 \right) = -\frac{1}{2} \left( \frac{\pi n_0}{2j} \right)^2 y^2$$
 (28)

$$n = \sqrt{n_0^2 - \left(\frac{\pi n}{2f}\right)^2 y^2} \tag{29}$$

$$x = f \left[ 1 - \sqrt{1 - \left(\frac{\pi y}{2f}\right)^2} \right] \tag{30}$$

#### 评分标准:

共60分

- (1) 共 9 分 (1), (2), (3), (6), (7), (8), (9), (10), (11) 各 1 分
- (2) 共8分(12),(13),(14),(15)各1分,(16),(17)各2分
- (3) 共11分(19),(20),(21),(22)各2分(18)3分
- (4) 共 12 分 (24), (25), (26), (27), (29), (30) 各 2 分

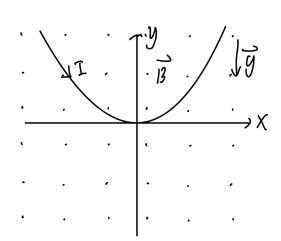
# 第二题、悬链线(40分)

竖直平面内挂有一根柔软的质量线密度为  $\lambda$  的均匀导线,其中通有电流 I,存在如图所示的匀强磁场 B,重力场 g 已知底部 (x,y)=(0,0) 处张力为  $T_0$ 。试求其形状的微分方程,用  $\mathrm{d}x,\mathrm{d}y$  表示

(1) 取 B = 0, 求其轨迹方程。

注: 双曲函数定义

$$\cosh(x) = \frac{e^x + e^{-x}}{2}, \sinh(\theta) = \frac{e^x - e^{-x}}{2}$$



- (2) 取 g = 0, 求其轨迹方程。
- (3) 试求其形状的微分方程,用 dx, dy 表示.

(1)

取微元受力分析

$$\begin{cases} T(\theta + d\theta)\sin(\theta + d\theta) = \lambda g dl + T(\theta)\sin\theta \\ T(\theta + d\theta)\cos(\theta + d\theta) = T(\theta)\cos\theta \end{cases}$$

可得

$$\begin{cases} d(T\sin(\theta)) = \lambda g \sqrt{1 + \left(\frac{dy}{dx}\right)^2} dx \\ d(T\cos(\theta)) = 0 \end{cases}$$
 (2)

对 (2) 积分得:

$$T\cos(\theta) = T_0 \tag{3}$$

(1)

T10td 0)

$$T\sin(\theta) = T_0 \frac{\mathrm{d}y}{\mathrm{d}x} \tag{4}$$

联立 (2)(4)

$$T_0 \frac{\mathrm{d}^2 y}{\mathrm{d}x^2} = \lambda g \sqrt{1 + \left(\frac{\mathrm{d}y}{\mathrm{d}x}\right)^2} \tag{5}$$

$$T_0 \frac{\mathrm{d}u}{\mathrm{d}x} = \lambda g \sqrt{1 + u^2} \tag{6}$$

$$T_0 \frac{\mathrm{d}u}{\mathrm{d}u} u = \lambda g \sqrt{1 + u^2} \tag{7}$$

$$T_0 \frac{u \mathrm{d} u}{\sqrt{1 + u^2}} = \lambda g \mathrm{d} y \tag{8}$$

注意到:d  $\left(\sqrt{1+u^2}\right) = \frac{u du}{\sqrt{1+u^2}}$ 

$$T_0 d \left( \sqrt{1 + u^2} \right) = +\lambda g dy$$

$$T_0 \sqrt{1 + u^2} - T_0 = \lambda g dy$$

$$\sqrt{\left( \frac{T_0 + \lambda gy}{T_0} \right)^2 - 1} = \frac{dy}{dx}$$

为了解上面的微分方程, 注意到:

$$\cosh^2 x - \sinh^2 x = 1 \tag{9}$$

\$

$$\frac{T_0 + \lambda gy}{T_0} = \cosh \xi \tag{10}$$

则上述方程化为

$$\sinh \xi = \frac{\mathrm{d}y}{\mathrm{d}x} \tag{11}$$

对 (10) 求导

$$\frac{\lambda g}{T_0} = \sinh \xi \frac{\mathrm{d}\xi}{\mathrm{d}y} \tag{12}$$

带入 (11)

$$\frac{\lambda g}{T_0} \frac{\mathrm{d}y}{\mathrm{d}\xi} = \frac{\mathrm{d}y}{\mathrm{d}x} \tag{13}$$

得到

$$\xi = \frac{\lambda g}{T_0} x \tag{14}$$

Tiotd 0)

可得

$$y = \frac{T_0 \left( \cosh\left(\frac{\lambda g}{T_0}x\right) - 1\right)}{\lambda g} \tag{15}$$

(2)

取微元受力分析,可得起沿着径向,有

$$2T_0 \frac{1}{2} \mathbf{d} = BI \mathbf{d}l \tag{16}$$

可得

$$R = \frac{T_0}{BI} \tag{17}$$

可得方程

$$x^{2} + \left(y - \frac{T_{0}}{BI}\right)^{2} = \left(\frac{T_{0}}{BI}\right)^{2} \tag{18}$$

(3)

取微元受力分析

$$\begin{cases}
T(\theta + d\theta)\sin(\theta + d\theta) = BIdl\cos\theta + \lambda gdl + T(\theta)\sin\theta \\
T(\theta + d\theta)\cos(\theta + d\theta) + BIdl\sin\theta = T(\theta)\cos\theta
\end{cases}$$
(19)

可得

$$\begin{cases} d(T\sin(\theta)) = BIdx + \lambda g\sqrt{1 + \left(\frac{dy}{dx}\right)^2} dx \\ d(T\cos(\theta)) - BIdy \end{cases}$$
 (20)

对 (20) 积分得:

$$T\cos(\theta) = T_0 - BIy \tag{21}$$

$$T\sin(\theta) = (T_0 - BIy)\frac{\mathrm{d}y}{\mathrm{d}x} \tag{22}$$

联立 (20)(22)

$$T_0 \frac{\mathrm{d}^2 y}{\mathrm{d}x^2} - BI \left(\frac{\mathrm{d}y}{\mathrm{d}x}\right)^2 - BIy \frac{\mathrm{d}^2 y}{\mathrm{d}x^2} = BI + \lambda g \sqrt{1 + \left(\frac{\mathrm{d}y}{\mathrm{d}x}\right)^2}$$
 (23)

$$T_0 \frac{\mathrm{d}u}{\mathrm{d}x} - BIu^2 - BIy \frac{\mathrm{d}u}{\mathrm{d}x} = BI + \lambda g\sqrt{1 + u^2}$$
 (24)

$$T_0 \frac{\mathrm{d}u}{\mathrm{d}y} u = BI \left( 1 + u^2 \right) + BIyu \frac{\mathrm{d}u}{\mathrm{d}x} + \lambda g \sqrt{1 + u^2}$$
 (25)

$$T_0 \frac{u \mathrm{d}u}{\sqrt{1+u^2}} = BI\sqrt{1+u^2} \mathrm{d}y + BIy \frac{u \mathrm{d}u}{\sqrt{1+u^2}} + \lambda g \mathrm{d}y \tag{26}$$

注意到:d  $\left(\sqrt{1+u^2}\right) = \frac{u du}{\sqrt{1+u^2}}$ 

$$T_0 d\left(\sqrt{1+u^2}\right) = BI d\left(y\sqrt{1+u^2}\right) + \lambda g dy$$
(27)

$$T_0\sqrt{1+u^2} - T_0 = BId\left(y\sqrt{1+n^2}\right) + \lambda gdy \tag{28}$$

$$\sqrt{\left(\frac{T_0 + \lambda gy}{T_0 - BIy}\right)^2 - 1} = \frac{\mathrm{d}y}{\mathrm{d}x} \tag{29}$$

#### 评分标准:

共 40 分

- (1) 共 15 分 (1), (2), (3), (4), (5), (6), (7), (8), (9), (10), (11), (12), (13), (14), (15) 各 1 分
- (2) 共 5 分 (16) 各 1 分,(17),(18) 各 2 分
- (3) 共 20 分 (19), (20), (21), (22), (23), (24), (25), (26), (27), (28), (29), (30), (31), (32), (33) 各 2 分

# 第三题、液体表面张力系数的确定(40分)

众所周知液体有表面张力,但是往往表面张力系数是由实验测定的,下尝试通过理论方式建立。

(1) 已知热力学第一定律的微分形式是 dU = Y dy + T ds,其中 Y 是广义力,y 是广义坐标,给出表面张力系统的热力学第一定律的微分形式。

液体内部的分子,其周围所受的力在平均后是各向同性的,但在液体表面,由于上面部分没有液体分子。用"作用力球"来说明,就是液体内部"作用力球"完整,而在表面"作用力球"少了一个球冠,从而导致了其受力并不为零,下给出定量分析的模型。

计液体内任意两个相邻的分子之间的相互作用能为  $\varepsilon$ , 且液体内部一个分子与 n 个分子相邻,在表面与  $\zeta n$  个分子相邻.

- (2) 给出内外分子势能的差值。
- (3) 设表面的粒子面密度为  $\sigma_n$ ,求形成 d $A_S$  面积的表面时做的功,并用  $\sigma_n$ ,  $\varepsilon$ , n,  $\zeta$  表示表面张力系数  $\sigma$ 。 下确定  $\varepsilon$ . 考虑液体汽化过程,给出摩尔汽化热  $L_m$ (认为是从内部分子汽化出去的).
- (4) 给出  $\varepsilon$ , 用  $L_m$ ,  $N_A$ , n 表示表面张力系数。
- (5) 认为一个分子占据半径为 d 的空间,给出液体分子的摩尔质量  $\mu$  和密度  $\rho$ ,用  $\zeta$ ,  $L_m$ ,  $N_A$ ,  $\rho$ ,  $\mu$  表示表面 张力系数  $\sigma$

现考虑混合液体的表面张力系数,设液体的两种组分为  $\mu_1, \rho_1, d_1, n_1, \zeta_1, \sigma_{n_1}$  和  $\mu_2, \rho_2, d_2, n_2, \zeta_2, \sigma_{n_2}$ , 其中 n 数密度,液体内两种组分每个分子与均与  $x_1, x_2$  个分子相邻。两种组分之间的相互作用能为  $\varepsilon_{11}, \varepsilon_{22}, \varepsilon_{12}$ ,并 假设  $|\varepsilon_{12}| = \sqrt{|\varepsilon_{11}||\varepsilon_{22}|}$ 

(6) 给出混合液体的表面张力系数  $\sigma_{12}$ , 用  $\mu_1, \rho_1, d_1, n_1, \zeta_1, \sigma_{n_1}, x_1, \mu_2, \rho_2, d_2, n_2, \zeta_2, \sigma_{n_2}, x_2$ 

### (1) 由表面张力公式

$$F = l\sigma \tag{1}$$

表面张力作功

$$dW = F \cdot dx = \sigma dA \tag{2}$$

$$dA = ldx (3)$$

代入可得

$$dU = \sigma dS + T dS \tag{4}$$

(2) 由题意

$$\Delta U = (1 - \zeta) \frac{-\varepsilon}{2} n \tag{5}$$

(3) 由题意

$$dW = \sigma_n dA_S (1 - \zeta) \frac{-\varepsilon}{2} n \tag{6}$$

(4) 由题意

$$-\frac{n}{2}\varepsilon N_A = L_m \tag{7}$$

$$\varepsilon = \frac{-2L_m}{nN_A} \tag{8}$$

(5)

$$d^3N_A = \frac{\mu}{\rho} \tag{9}$$

$$d = \left(\frac{\mu}{\rho N_A}\right)^{\frac{1}{3}} \tag{10}$$

$$\sigma = (1 - \zeta) \frac{L_m}{N_A} \left( \frac{\rho N_A}{\mu} \right)^{\frac{3}{2}} \tag{11}$$

(6) 类似于上面的方法

$$\Delta U_1 = (1 - \zeta_1) x_1 \frac{n_1}{n_1 + n_2} \frac{-\varepsilon_{11}}{2} + (1 - \zeta_1) x_1 \frac{n_2}{n_1 + n_2} \frac{-\varepsilon_{12}}{2}$$
(12)

$$\Delta U_2 = (1 - \zeta_2) x_1 \frac{n_1}{n_1 + n_2} \frac{-\varepsilon_{12}}{2} + (1 - \zeta_1) x_1 \frac{n_2}{n_1 + n_2} \frac{-\varepsilon_{22}}{2}$$
(13)

$$dW = \sigma_{n_1} dA_S \Delta U_1 + \sigma_{n_2} dA_S \Delta U_2 = \sigma_{12} dA_S$$
(14)

$$\sigma_{12} = \left[ (1 - \zeta_1) x_1 \frac{n_1}{n_1 + n_2} \frac{-\varepsilon_{11}}{2} + (1 - \zeta_1) x_1 \frac{n_2}{n_1 + n_2} \frac{-\sqrt{\varepsilon_{11}\varepsilon_{22}}}{2} \right] \sigma_{n_1}$$

$$+ \left[ (1 - \zeta_2) x_1 \frac{n_1}{n_1 + n_2} \frac{-\sqrt{\varepsilon_{11}\varepsilon_{22}}}{2} + (1 - \zeta_1) x_1 \frac{n_2}{n_1 + n_2} \frac{-\varepsilon_{22}}{2} \right] \sigma_{n_2}$$

$$(15)$$

#### 评分标准:

共 40 分

- (1) 共 7 分 (1), (3) 各 1 分,(2)2 分,(4)3 分
- (2) 共 3 分 (5)3 分
- (3) 共 3 分 (6) 3 分
- (4) 共 6 分 (7),(8) 各 3 分
- (5) 共9分(9),(10),(11)各3分
- (5) 共 12 分 (12), (13), (14), (15) 各 4 分

# 第四题、受限三体问题与拉格朗日点(60分)

对于任意给定的  $m_1, m_2, m_3$ ,仅在万有引力的作用下运动,在任意给定初值的条件下求解  $m_1, m_2, m_3$  的运动的问题称作三体问题,时至今日依旧没有解析解,但对于  $m_1, m_2 \gg m$  的情况下,且完全忽略 m 对  $m_1, m_2$  运动的影响,称为受限三体问题。

在这类问题中,有一些点满足在  $m_1, m_2$  公转系中静止的条件,这些点称为拉格朗日点。

下认为  $m_1, m_2$  均作圆周运动,以质心为原点, $(r_1, 0)$  表示  $m_1$  的位置, $(-r_2, 0)$  表示  $m_2$  的位置,且  $r=r_1+r_2$ 。

- (1) 给出任意 (x,y) 处的有效势. (单位质量势能,  $m_1, m_2$  除外)
- (2) 给出拉格朗日点满足的方程(无需求解)给出 y = 0 拉格朗日点的个数,并定性描述其位置. 在一定近似下,我们可以求解,如令

$$\varepsilon = \frac{m_1}{m_2} \to 0.$$

- (3) 给出 y = 0 时的零阶解,并进一步描述位置.
- (4) 给出 y = 0 时的一阶解,并给出坐标.
- (5) 求出剩下的点,并指出其特殊几何关系.
- (1) 先求公转角速度

$$\begin{split} \frac{Gm_1m_2}{r^2} &= \Omega^2 r_1 m_1 = \Omega^2 \frac{m_1m_2r}{m_1 + m_2} \\ &=> \Omega^2 = \frac{G(m_1 + m_2)}{r^3} \end{split} \tag{1}$$

$$V_{\text{eff}}(x,y) = \frac{-Gm_1}{\sqrt{(x-r_1)^2 + y^2}} - \frac{Gm_2}{(\sqrt{(x+r_2)^2 + y^2}} - \frac{1}{2} \frac{G(m_1 + m_2)}{r^3} (x^2 + y^2)$$
(2)

(2)  $\frac{\partial V_{\text{eff}}}{\partial x} = 0 = \frac{Gm_1(x - r_1)}{[(x - r_1)^2 + u^2]^{\frac{3}{2}}} + \frac{Gm_2(x + r_2)}{[(x + r_2)^2 + u^2]^{\frac{3}{2}}} - \frac{G(m_1 + m_2)}{r^3}x$ (3)

$$\frac{\partial V_{\text{eff}}}{\partial y} = 0 = \frac{Gm_1 y}{[(x - r_1)^2 + y^2]^{\frac{3}{2}}} + \frac{Gm_2 y}{[(x + r_2)^2 + y^2]^{\frac{3}{2}}} - \frac{G(m_1 + m_2)}{r^3} y \tag{4}$$

对于 y = 0, (4) 易知满足,对于 (3),同除  $\frac{G(m_1 + m_2)}{r}$ ,得

$$\frac{r_2(x-r_1)}{|x-r_1|^3} + \frac{r_2(x+r_2)}{|x+r_2|^3} = \frac{x}{r^2}$$
 (3')

$$\lim_{x \to -\infty} f(x) = 0^- \tag{5}$$

$$\lim_{x \to (-r_2)^-} f(x) = -\infty, \lim_{x \to (-r_2)^+} f(x) = +\infty$$
 (6)

$$\lim_{x \to (r_1)^-} f(x) = -\infty, \lim_{x \to (r_1)^+} f(x) = +\infty \tag{7}$$

$$\lim_{x \to +\infty} f(x) = 0^+ \tag{8}$$

$$L_1(-\infty, -r_2), L_2(-r_2, r_1), L_3(r_1, \infty)$$
 (10)

$$(3) \not \equiv \frac{m_2}{m_1} = \varepsilon \to 0$$

$$r_1 = \frac{m_2}{m_1 + m_2} r = \frac{\varepsilon}{\varepsilon + 1} r \approx \varepsilon (1 - \varepsilon) r \tag{11}$$

$$r_2 = \frac{m_1}{m_1 + m_2} r = \frac{1}{\varepsilon + 1} r \approx (1 - \varepsilon)r \tag{12}$$

保留零阶,代入(4)式

$$\frac{rx}{|x|^3} = \frac{x}{r^2} \tag{13}$$

$$=> x = \pm r \tag{14}$$

可得
$$L_1, L_2$$
在 $m_2$ 附近, $L_3$ 在离原点 $r$ 附近 (15)

(4) 对于  $L_1, L_2$ , 令  $x = -r + \delta_{1,2}r$ , 带入 (4) 式, 保留一阶

$$-\frac{(1-\varepsilon)r}{(-r+\delta_{1,2}r-\varepsilon r)^2} \pm \frac{\varepsilon r}{(-r+\delta_{1,2}r+(1-\varepsilon)r)^2} = \frac{-r+\delta_{1,2}r}{r^2}$$

$$\pm \frac{\varepsilon}{(\delta_{1,2}-\varepsilon)^2} = 3(\delta_{1,2}-\varepsilon)$$
(16)

由于两边小量阶数一致,取  $1 \gg \delta_{1,2} \gg \varepsilon$ ,带入有

$$\pm \frac{\varepsilon}{\delta_{1,2}^2} \left( 1 + \frac{2\varepsilon}{\delta_{1,2}} \right) = 3(\delta_{1,2} - \varepsilon)$$

$$=>\pm\frac{\varepsilon}{\delta_{1,2}^2}=3\delta_{1,2}^2$$

$$=>\delta_{1,2}=\pm\left(\frac{\varepsilon}{3}\right)^{\frac{1}{3}}\tag{17}$$

对于  $L_3$ ,  $\diamondsuit x = r + \delta_3$ 

$$\frac{1-\varepsilon}{(1+\delta_3-\varepsilon)^2} + \frac{\varepsilon}{(1+\delta_3+1-\varepsilon)^2} = 1+\delta_3 \tag{18}$$

得

$$\delta_3 = \frac{5}{12}\varepsilon\tag{19}$$

故

$$L_1\left(-r - (\frac{\varepsilon}{3})^{\frac{1}{3}}r, 0\right) \tag{20}$$

$$L_2\left(-r + (\frac{\varepsilon}{3})^{\frac{1}{3}}r, 0\right) \tag{21}$$

$$L_3\left(r + \frac{5}{12}\varepsilon r, 0\right) \tag{22}$$

(5) 由 (4)  $\times \frac{x}{y}$  与 (3) 相减得

$$\frac{-r_1 r_2}{[(r_1 - x)^2 + y^2]^{\frac{2}{3}}} + \frac{r_1 r_2}{[(r_2 + x)^2 + y^2]^{\frac{2}{3}}} = 0$$
 (23)

由  $(4) \times \frac{1}{y}$  得

$$\frac{r_2}{[(r_1-x)^2+y^2]^{\frac{2}{3}}} + \frac{r_1}{[(r_2+x)^2+y^2]^{\frac{2}{3}}} = \frac{1}{r^2}$$
 (24)

(23),(24) 可看作关于分母的一元二次方程组,解得

$$(r_1 - x)^2 + y^2 = (r_2 + x)^2 + y^2 = r^2$$
(25)

$$x = \frac{r_1 - r_2}{2}, y = \pm \frac{\sqrt{3}r}{2} \tag{26}$$

可得
$$L_4, L_5$$
与 $m_1, m_2$ 构成两个等边三角形 (27)

### 评分标准:

共60分

- (1) 共 4 分 (1),(2) 各 2 分
- (2) 共16分(3),(4)各2分,(5),(6),(7),(8)各2分(9)各2(10)2分
- (3) 共8分(11),(12),(13)各1分(14)3分(15)2分
- (4) 共 20 分 (16)2 分 (17) 6 分 (18)2 分 (19) 各 4 分 (20), (21), (22) 各 2 分
- (5) 共12分(23)2分(25)4分(26)4分(27)2分

# 第五题、匀强磁场中带电小球在圆盘上的运动(50分)

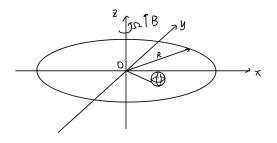
考虑一个沿 z 轴以匀角速度  $\Omega$  转动的薄圆盘半径为 R,质量为 M。有一半径为 r,均匀带电量为 Q,质量为 m 的小球,小球与圆盘间无滑动。全空间存在竖直向上的匀强磁场,大小为 B.

初始将小球静止放在  $(r_0,0,0)$  处,考虑其运动。

(1) 当带电小球以  $\vec{\omega}$  转动时, 求带电小球的总磁矩  $\vec{\mu}$ 。

注:磁矩定义  $\vec{\mu} = I\vec{S}$ 

(2) 初始 t=0,求解之后的运动。



(1) 解: 按定义

$$\vec{\mu} = \frac{1}{2} \int \rho \vec{r} \times \vec{v} dV \tag{1}$$

$$Q = \frac{4}{3}\pi R^3 \rho \tag{2}$$

得

$$\vec{\mu} = \frac{1}{5}Q\vec{w}r^2\tag{3}$$

(2) 解:由无相对滑动,故  $\omega_z=0$ 

$$\vec{v_c} + (-r\hat{z}) \times \vec{w} = (x\hat{x} + y\hat{y}) \times (\Omega\hat{z}) \tag{4}$$

$$\begin{cases} \dot{x} - \omega_y r = -\Omega y \\ \dot{y} + \omega_x r = \Omega x \end{cases}$$
 (5)

质心运动定理

$$F_x \hat{x} + F_y \hat{y} + Q \vec{v}_c \times (B \hat{z}) = m \left( \ddot{x} \hat{x} + \ddot{y} \hat{y} \right) \tag{7}$$

质心转动定理

$$\frac{2}{5}mr^2\frac{\mathrm{d}\vec{\omega}}{\mathrm{d}t} = (-r)\hat{z} \times (F_x\hat{x} + F_y\hat{y}) + \vec{\mu} \times \vec{B}$$
(8)

$$\begin{cases}
rF_y + \mu_y B = \frac{2}{5}mr^2\dot{\omega}_x \\
-(rF_x + \mu_x B) = \frac{2}{5}mr^2\dot{\omega}_y
\end{cases} \tag{9}$$

消去  $F_z, F_y, \omega_x, \omega_y$ ,得二阶二元线性微分方程组

$$\begin{cases} \frac{7}{5}mr\ddot{y} + \left(\frac{6}{5}QBr - \frac{2}{5}mr\Omega\right)\dot{x} + \frac{1}{5}QrB\Omega y = 0\\ \frac{7}{5}mr\ddot{x} - \left(\frac{6}{5}QBr - \frac{2}{5}mr\Omega\right)\dot{y} + \frac{1}{5}QrB\Omega x = 0 \end{cases}$$

$$(10)$$

令  $\tilde{\xi} = x + y$ , 将 (10) 式中两式相加, 得

$$\frac{7}{5}mr\ddot{\tilde{\xi}} + \left(\frac{6}{5}QBr - \frac{2}{5}mr\Omega\right)\dot{\tilde{\xi}} + \frac{1}{5}QB\Omega r\tilde{\xi} = 0 \tag{11}$$

令  $\tilde{\xi} = e^{\omega t}$ , 带入 (11) 式

$$-\frac{7}{5}mr\omega^2 - \left(\frac{6}{5}QBr - \frac{2}{5}mr\Omega\right)\omega + \frac{1}{5}QB\Omega r = 0 \tag{12}$$

得

$$\omega_1 = \frac{3QBr - mr\Omega + \sqrt{(3QBr - mr\Omega)^2 + 7mr^2\omega^2 QB\Omega}}{-7mr}$$
(13)

$$\omega_1 = \frac{-7mr}{\omega_2 = \frac{3QBr - mr\Omega - \sqrt{(3QBr - mr\Omega)^2 + 7mr^2\omega^2 QB\Omega}}{-7mr}}$$

$$(13)$$

将两解线性叠加,并重新拆分为 x, y,有

$$x = A\cos(\omega_1 t) + B\cos(\omega_2 t)$$

$$y = A\sin(\omega_1 t) + B\sin(\omega_2 t)$$

带入初值

$$\begin{cases} A + B = r_0 \\ A\omega_1 + A\omega_w = \Omega r_0 \end{cases}$$
 (15)

解得

$$\begin{cases}
A = -\frac{r_0 (\omega_2 - \Omega)}{\omega_1 - \omega_2} \\
B = \frac{r_0 (\omega_1 - \Omega)}{\omega_1 - \omega_1}
\end{cases}$$
(16)

评分标准:

共 50 分

- (1) 共 5 分 (2) 各 1 分,(1),(3) 各 2 分
- (2) 共 45 分 (4), (6) 各 2 分,(8), (12), (13), (14), (15), (16) 各 3 分,(5), (7), (9), (10), (11)4 分, 指出  $\omega_z = 0$  给 3 分

# 第六题、Arago 圆盘 (40 分)

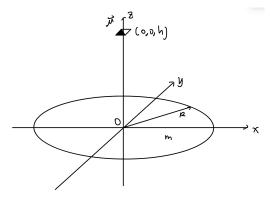
高二这次期中考考了一个有关于 Arago 圆盘的选择题, 小 H 同学对 J 老师的解释不是很满意,于是他尝试自己着手计算一下。

将小磁针认为是一个磁偶极子,大小为 $\mu$ 。下方h处有一个带电薄圆盘质量为m,半径为R,以 $\omega$ 转动。

- (1) 现固定小磁针,将下方带电薄圆盘以  $\Omega$  恒定速度转动,求小磁针受到的力矩。
- (2) 现释放小磁针,并解除下方维持带电薄圆盘匀速转动的力矩,求两者共速后的共同角速度  $\Omega$ .



$$\vec{B} = \frac{\mu}{4\pi} \frac{(3(\vec{\mu} \cdot \hat{r})\hat{r} - \vec{\mu})}{|\vec{r}|^3}$$



(1)

$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{3(\vec{\mu} \cdot \hat{r})\hat{r} - \vec{\mu}}{r^3} \tag{1}$$

$$\vec{F} = q\vec{v} \times \vec{B} = q(\vec{\omega} \times \vec{\rho}) \times \vec{B}$$

$$= q \left[ \left( \vec{\omega} \cdot \vec{B} \right) \vec{\rho} - \left( \vec{\omega} \cdot \vec{\rho} \right) \vec{B} \right]$$

$$= q \left( \vec{\sigma} \cdot \vec{B} \right) \vec{\sigma}$$
(2)

$$=q\left(\vec{\omega}\cdot\vec{B}\right)\vec{\rho}$$

$$\vec{\mu} = \mu \left(\cos \varphi, \sin \varphi, 0\right) \tag{3}$$

$$\vec{r} = (\rho \cos \theta, \rho \sin \theta, -h) \tag{4}$$

$$B_z = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{3\mu\rho\cos(\varphi - \theta)(-h)}{r^5} \tag{5}$$

(2) 认为  $\vec{E} = \vec{v} \times \vec{B}$  为等效电场

$$\vec{j} = \sigma \vec{E} = \sigma(\vec{\omega} \cdot \vec{B})\vec{r}$$

$$= \frac{\sigma \mu_0 \omega 3\mu \rho \cos(\varphi - \theta)(-5)}{u\pi r^5} (\rho \cos \theta, \rho \sin \rho, 0)$$
(6)

$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{\vec{j} \cdot dV \times (-\vec{r})}{r^3}$$
 (7)

积分得

$$\vec{B} = \left(\frac{\mu_0}{4\pi}\right)^2 \frac{3\sigma\omega\mu h^2\pi}{2} \left[ \frac{1}{2} \left( \frac{1}{h^4} - \frac{1}{(R^2 + h^2)^2} \right) + \frac{h^2}{3} \left( -\frac{1}{h^6} + \frac{1}{(R^2 + h^2)^3} \right) \right] \left( -\sin\varphi\hat{x} + \cos\varphi\hat{y} \right) \tag{8}$$

**�** 

$$k = \left(\frac{\mu_0}{4\pi}\right)^2 \frac{3\sigma\mu h^2\pi}{2} \left[ \frac{1}{2} \left( \frac{1}{h^4} - \frac{1}{(R^2 + h^2)^2} \right) + \frac{h^2}{3} \left( -\frac{1}{h^6} + \frac{1}{(R^2 + h^2)^3} \right) \right]$$
(9)

由力矩公式

$$\vec{M} = \vec{v} \times \vec{B} = k\mu\omega\hat{z} \tag{10}$$

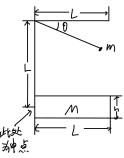
评分标准:

共 40 分

- (1) 共 10 分 (1), (2), (3), (4), (5) 各 2 分
- (2) 共 30 分 (6), (7), (8), (9), (10) 各 6 分

# 第七题、"简单力学题"(50 分)

光滑水平面上有一木块,匀质质量为 M,在左端中间固定有一档板,其上有一绳,一侧系有一质量为 m 得质点。其中各参数如图所示,初态均静止,细绳水平释放质点。试就  $\frac{M}{m}=1,\frac{1}{2}$  时,求木块右侧是否会离开地面。若会,其第一次离开时的  $\theta$  .



由能动量定理

$$\begin{cases} Mv = m\left(L\dot{\theta}\sin\theta - v\right) \\ \frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}m\left(2\dot{\theta}\sin\theta - v\right)^2 + \frac{1}{2}m\left(L\dot{\theta}\cos\theta\right)^2 = mgL\sin\theta \end{cases}$$
 (1)

解得

$$\dot{\theta} = \sqrt{\frac{2(M+m)g\sin\theta}{L(M+m\cos^2\theta)}}$$
 (2)

$$v = \frac{mL\sin\theta}{M+m} \sqrt{\frac{2(M+m)g\sin\theta}{L(M+m\cos^2\theta)}}$$
 (3)

$$a = \frac{\mathrm{d}v}{\mathrm{d}t} = \frac{\mathrm{d}v}{\mathrm{d}\theta}\dot{\theta} = \frac{m\left[(3M + 2m)\sin\theta\cos\theta + m\sin\theta\cos^3\theta\right]}{\left(M + m\cos^2\theta\right)^2}g\tag{4}$$

在木块系中 (F 为绳子拉力)

$$F\cos\theta = Ma\tag{5}$$

考虑临界情况

$$-Mg\frac{L}{2} - Ma\frac{h}{2} + F\cos\theta\left(L + \frac{h}{2}\right) - F\sin\theta L \ge 0 \tag{6}$$

化简得

$$a \ge \frac{g}{2(1 - \tan \theta)} \tag{7}$$

即

$$\frac{2m\left[\left(3M+2m\right)\left(\sin\theta\cos\theta\right)+m\sin\theta\cos^{3}\theta\right]\left(1-\tan\theta\right)}{\left(M+m\cos^{2}\theta\right)^{2}}\geq1$$
(8)

 $\Leftrightarrow \frac{M}{m} = k, \tan \theta = t$ 

$$\alpha = \frac{2[(3k+2)(1+t^2)t+t](1-t)}{[k(1+t^2)+1]^2} \ge 1$$
(9)

对 (6) 左式求导取极值

$$[k(1+t^{2})+1]\{[(3k+2)(1+3t^{2})+1](1-t)-[(3k+2)(1+t^{2})t+t]\}=4kt(1-t)[(3k+2)(1+t^{2})t+t]$$
(10)

$$(3k^{2} + 2k) t^{4} + (6k^{2} + 14k + 8) t^{3} - (6k + b) t^{2} + (6k^{2} + 12k + 6) t - (3k^{2} + 6k + 3) = 0$$
(11)

代入
$$k = 1$$
解得 $t = 0.4765453307$  (12)

代入
$$(11)$$
解得 $\alpha = 0.7177259631 < 1$ ,故不会翻起 (13)

代入
$$k = \frac{1}{2}$$
解得 $t = 0.5043814407$  (14)

代入(11)解得
$$\alpha = 1.017831264 > 1$$
,故会翻起,可得 $\theta = 23.688^{\circ}$  (15)

### 评分标准:

共 50 分

$$(1),(2),(3),(4),(5),(7),(8),(9),(10),(11)$$
 各 3 分, $(12),(13),(14),(15)$  各 5 分