培尖教育 2018 年学科竞赛夏令营物理模拟卷 (十九)

考试时间: 150 分钟 总分 320 分

(参考答案)

1(15分)由抛出点为原点,水平为 x 轴,竖直为 y 轴建立平面直角坐标系

X=v₀cos α • t (1分)

 $Y=v_0 sin α \cdot t-\frac{1}{2}gt^2$ (1分)

所以 y=xtan $\alpha - \frac{gx^2}{2v_0^2}(1 + tan^2a)$ (2分)

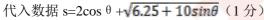
将y视作tanα的函数

 $\tan \alpha = \frac{v_0^2}{gx}$ 时(1分),对应最大 $y = \frac{v_0^2}{2g} - \frac{g}{2v_0^2}x^2$ 为包络 面方程 (2分)

y=-Rsin θ 时

$$x = \sqrt{\frac{{v_0}^4}{g^2} + \frac{2{v_0}^2 R sin6}{g}} (2 \%)$$

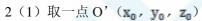
距球心 s=Rcos $\theta + \sqrt{\frac{v_0^4}{g^2} + \frac{2v_0^2Rsin\theta}{g}}$ (1分)



使 $\frac{d5}{d6} = 0$ (计算器表格功能)

位置 $\theta = 0.623$ rad 时, $\frac{ds}{d\theta} = 0$ (2分)

代入得 $S_{max} = 5.1m$ (2分)



在O、O'、A三点共处的平面内以O'为原点,水平为r轴,竖直为z'轴建立坐标系,抛 出一物,速度 V_0 与r轴夹角为 θ

 $r=V_0\cos\theta$ • t (1分)

$$z'=v_0\sin\theta \cdot t-\frac{1}{2}gt^2$$
 (1分)

$$z' = r tan \theta - \frac{gr^2}{2v_0^2} (1 + tan^2 \theta) (2 \%)$$

$$\tan \theta = \frac{{\bf v_0}^2}{gr}$$
时,对应最值 $z' = \frac{{\bf v_0}^2}{2g} - \frac{gr^2}{2{\bf v_0}^2}$ (2分)

使塔顶在该曲面上即对应最小抛出速度为v。

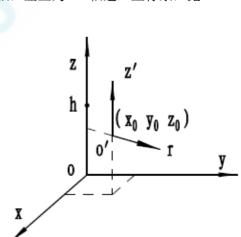
塔顶 A 点
$$r = -\sqrt{x_0^2 + y_0^2}$$
, $z' = h - z_0$ (2分)
 $h - z_0 = \frac{v_0^2}{2g} - \frac{g(x_0^2 + y_0^2)}{2v_0^2}$ (2分)

h-z₀=
$$\frac{v_0^2}{2\pi}$$
- $\frac{g(x_0^2+y_0^2)}{2\pi^2}$ (2分)

$$\mathbf{x}_0 = \mathbf{x}, \mathbf{y}_0 = \mathbf{y}, \mathbf{z}_0 = \mathbf{z}$$

 $x_0=x, y_0=y, z_0=z$ 则曲面 $z=h-\frac{v_0^2}{2g}+\frac{g(x^2+y^2)}{2v_0^2}$ 即为所求,是一个旋转抛

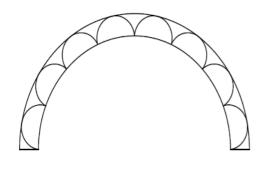
物面 (3分)

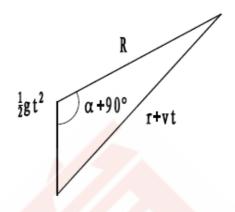


(2) 若从半球面上每个点都向各方向发射多个球,每个点发出的球们组成一个半球面,半 球面们的包络面为一个新的半球面,类似于球面波的传播,包络面上的点为相同时间内传播的 最远点。该半球面的球心初始在O点,以加速度g自由落体,半球半径初始大小为r,以v的速 率膨胀。(5分)

有余弦定理
$$(r+vt)^2 = \left(\frac{1}{2}gt^2\right)^2 + R^2 - 2 \times \frac{1}{2}gt^2R\cos(\alpha + 90^0)$$
 (3分)







代入数据,得 t=1.972s (较小的正实数解)。(4分)

3(1)在以Ω角速度公转的转动系中,圆盘做简单的匀速转动

$$a = a_{\#} + a_{\#} + a_{\#} (2 \%)$$

x 轴单位向量以 i 表示,y 轴单位向量以 j 表示,z 轴单位向量以 k 表示,在转动系中,A 点速度 $v=\omega$ • $2R-\Omega L=\omega R$ (1分)

$$a = -\Omega^2 L \vec{j} - 2\Omega \cdot wR \vec{j} - \omega^2 R \vec{k}$$

= $-3\Omega \cdot wR \vec{j} - \omega^2 R \vec{k} (3 \%)$

(2) 相对 B 点的角动量

①沿 z 向 $\mathbf{L}_{\mathbf{z}} = -\mathbf{J}_{\mathbf{z}}\mathbf{\Omega}$ (1分)

L为相对 z 轴的转动惯量

$$J_z = mL^2 + \frac{1}{4}mR^2 (1 \text{ })$$

$$L_z = -(mL^2 + \frac{1}{4}mR^2) \Omega = -m (\frac{\omega^2}{\Omega^2} + \frac{1}{4}) \Omega (2 \%)$$

②
$$L_y = \frac{1}{2} mR^2 \omega$$
 (2分)

L=-m
$$(\frac{\omega^2}{a^2} + \frac{1}{4})$$
 $\Omega \vec{k} + \frac{1}{2} m R^2 \omega \vec{j}$ (2分)

(3)杆为轻杆,两端受力时力方向沿杆

地面对杆的弹力 $N_z = mg$ (1分)

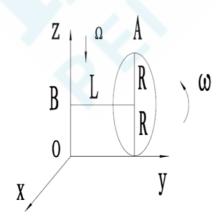
设杆弹力为 T, 地面摩擦为 f 则

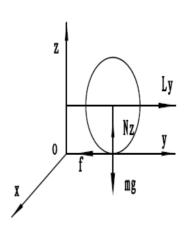
 $T+f=m\Omega^2 L=m\Omega\omega R$ (2分)

 L_v 方向在变,故相对 B 点有沿 x 轴的力矩

由角动量定理 $fR=\Omega L_v$ (3分)

故 $f=mR\Omega\omega$, (2分) $T=mR\Omega\omega$ (2分)







$$4(1)R_{AE} = \frac{2}{3}R (5 \%)$$

$$(2)$$
 $R_{AD} = \frac{2}{5}$ R (5分)

(3)
$$R'_{AD} = \frac{2}{3}R$$
 (5分)

5 质心速度 $v_c = \frac{mv_0}{M+m}$ (1分), 折合质量 $\mu = \frac{mM}{M+m}$ (1分)

$$F = -\frac{GMm}{\pi^3}\vec{r} = -\frac{GMm}{\pi^3}(\vec{x} + \vec{y})$$
 (1分)

取 M 为系,利用二体原理
$$F = -\frac{GMm}{r^{3}} \vec{r} = -\frac{GMm}{r^{3}} (\vec{x} + \vec{y}) (1 \, \beta)$$
 ① $F_{x} = -\frac{GMm}{r^{3}} x, dp_{x} = F_{x} dt = -\frac{GMm}{r^{3}} dt \cdot x (1 \, \beta)$

定义 h=r²ω, 由角动量守恒,知 h 为常量

故
$$dp_x = -\frac{GMm}{r_{ou}^h}dt \cdot x = -\frac{GMm}{rh}\omega dt \cdot x$$
 (1分)

此处认为坐标系原点随 M 运动而运动但 x, y 轴方向不变

 $d\theta = \omega dt$, $x = rcos\theta (1 \%)$

$$d\theta = \omega \, dt, \quad x = \cos \theta \, (1 \, \%)$$

$$dp_x = -\frac{GMm}{h} \cos \theta \, d\theta \, (1 \, \%)$$

$$p_x = -\frac{GMm}{h} \sin \theta \, (2 \, \%)$$

$$p_x = -\frac{GMm}{h} \sin\theta \ (2 分)$$

② 同理
$$F_y = -\frac{GMm}{r^3}y, dp_y = F_y dt = -\frac{GMm}{r^3}dt \cdot y \ (1 \ \%)$$

$$dp_y = -\frac{GMm}{r_{-\frac{L}{\omega}}}dt \cdot y = -\frac{GMm}{rh}\omega dt \cdot y \ (1 \ \%)$$

y=rsin θ,
$$dp_y = -\frac{GMm}{h} \sin\theta \ d\theta$$
 (1 分)

$$\Delta p_y = \frac{GMm}{h} (\cos \theta - 1) \quad (2 \text{ }\%)$$

相对速度
$$v_x = \frac{P_x}{\mu} - \frac{G(M+m)}{R} \sin \theta$$
 (1分)

相对速度
$$v_x = \frac{P_x}{\mu} = -\frac{G(M+m)}{Rv_0} \sin\theta \ (1 \ \beta)$$

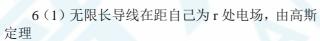
$$v_y = v_0 + \frac{\Delta P_y}{\mu} = v_0 - \frac{G(M+m)}{Rv_0} \ (1 - \cos\theta) \ (1 \ \beta)$$

回至地系,加上质心速度

$$v_{x}' = \frac{M}{M+m} v_{x} = \frac{GM}{Rv_{0}} \sin \theta \ (1 \ \beta)$$

$$v_v' = \frac{M}{m}v_v + v_e \quad (1 \text{ })$$

$$v_y' = \frac{M}{M+m} v_y + v_c$$
 (1分)
 $v_y' = v_0 - \frac{GM}{Rv_0}$ (1 - cos θ) (2分)



$$E \cdot 2 \pi \text{ rh}=4 \pi \text{ kQ}, Q=\lambda \text{ h} (1 分)$$

在圆上任选一点 G (不同于 A、B 两点), 到 A

$$\overrightarrow{E_1} = \frac{2k\lambda}{r_1^2} \overrightarrow{r_1}, \quad \overrightarrow{E_2} = -\frac{2k\lambda}{r_2^2} \overrightarrow{r_2} \quad (1 \text{ })$$

$$\vec{E} = \vec{E_1} + \vec{E_2} = \frac{2k\lambda}{m^2} \vec{r_1} - \frac{2k\lambda}{m^2} \vec{r_2}$$
 (1 $\%$)

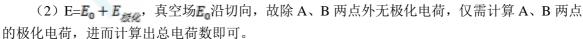
的矢径为
$$\vec{r}_1$$
, 到 B 的矢径为 \vec{r}_2

$$\vec{E}_1 = \frac{2k\lambda}{r_1^2} \vec{r}_1, \ \vec{E}_2 = -\frac{2k\lambda}{r_2^2} \vec{r}_2 \ (1 \, \text{分})$$

$$\vec{E} = \vec{E}_1 + \vec{E}_2 = \frac{2k\lambda}{r_1^2} \vec{r}_1 - \frac{2k\lambda}{r_2^2} \vec{r}_2 \ (1 \, \text{分})$$

$$改 \vec{OG} = \vec{r}, \ \text{则E} \cdot \vec{OG} = 2k\lambda \ (\frac{1}{2} - \frac{1}{2}) = 0 \ (2 \, \text{分})$$

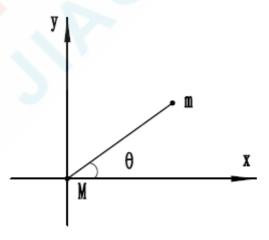
故沿径向电场为0,电场沿切向得证(1分)



将电介质视作一个无限大电介质平面(对导线 A 或 B 来说),取 A 上任意点来研究,如图 h 为辅助量,实际为 0。 $E_0=\frac{2k\lambda}{r}$

垂直平面方向
$$\mathbf{E}_{z0} = \frac{2k\lambda}{r^2} \mathbf{h} (1 分)$$

介质内
$$\mathbf{E}_{\mathbf{z},\sigma} = \frac{2k\lambda}{r^2} \mathbf{h} + 2\pi k\sigma'$$
 (1分)





介质外
$$\mathbb{E}_{z\beta} = \frac{2k\lambda}{r^2} h - 2\pi k\sigma' (1分)$$

$$D=\varepsilon_{r}\varepsilon_{0}E$$
连续,故有 ε_{r} ($\frac{2k\lambda}{r^{2}}$ h+ $2\pi k\sigma'$)= $\frac{2k\lambda}{r^{2}}$ h- $2\pi k\sigma'$ (2分)
$$f\sigma'=-\frac{1}{2\pi}\frac{\varepsilon_{r}-1}{\varepsilon_{r}+1}\cdot\frac{qh}{(x^{2}+h^{2})^{2}}$$
 (2分) (用到了 $r^{2}=x^{2}+h^{2}$)

$$dq'' = 2 \pi x dx \sigma'' = -\frac{\varepsilon_{r-1}}{\varepsilon_{r+1}} \cdot \frac{qhxdx}{(x^2 + h^2)^{\frac{3}{2}}} (1 \%)$$

$$\begin{split} q' &= - \int_0^{\cancel{x}\cancel{y}} \frac{\varepsilon_{r-1}}{\varepsilon_{r+1}} \cdot \frac{qhxdx}{(x^2 + h^2)^{\frac{3}{2}}} = -\frac{1}{2} \int_0^{\cancel{x}\cancel{y}} \frac{\varepsilon_{r-1}}{\varepsilon_{r+1}} \cdot \frac{qhd \ (x^2 + h^2)}{(x^2 + h^2)^{\frac{3}{2}}} \\ &= -\frac{\varepsilon_{r-1}}{\varepsilon_{r+1}} q \ (2 \ \cancel{\upalpha}) \\ q_{\cancel{y}} &= \ (1 - \frac{\varepsilon_{r-1}}{\varepsilon_{r+1}}) \ q - \frac{2}{\varepsilon_{r+1}} q \ (2 \ \cancel{\upalpha}) \end{split}$$

$$q_{\mathcal{B}} = (1 - \frac{\varepsilon_r - 1}{\varepsilon_r + 1}) q = \frac{2}{\varepsilon_r + 1} q (2 \text{ } \%)$$

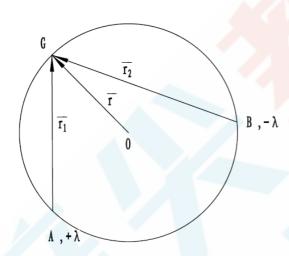
一个点满足此关系,由叠加原理,一根带电直线亦满足此关系

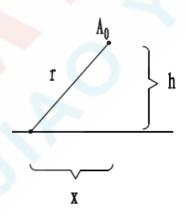
刚好 A、B 处极化电荷大小相等电量相反

E 正比于 q,故**E**' =
$$\frac{2}{\epsilon_r+1}$$
E₀ (1分)

7(1) 由焦耳定律 dP=dU dI(1分)

而 d**I**=jdS (1分)(选取 dS 垂直于 j 方向)





dU=Edl(1分)(dl选取沿E的方向)

$$\vec{j} = \sigma \vec{E}$$
 (1分),故j与E同向dV=dsdl(1分)

$$\frac{dP}{dV} = j^2/\sigma \quad (1 \, \text{分})$$

(2)取长为1的一段研究

$$V=\pi R^2 l$$
 (1分), 产热功率 $P_1=\frac{j^2}{\sigma}V=\frac{j^2}{\sigma}\pi R^2 l$ (1分)

辐射功率 $P_2 = \alpha T_1^4 \cdot 2\pi RL$ (1分)

热平衡时P=P (1分)

$$T_1 = \sqrt[4]{\frac{j^2 R}{2\alpha\sigma}} \quad (2 \, \%)$$

(3) 取半径为 r<R 的柱面, 半径 r 内的产热都要从该柱面内流出以保持热平衡

又有
$$\frac{dQ}{dt} = \frac{j^2}{\sigma} V = \frac{j^2}{\sigma} \pi r^2 l (2 分)$$

$$dT = -\frac{j^2 r dr}{2\pi k}$$
 (1分)

$$\Delta T = \frac{j^2 \sigma R}{j^2} (R^2 - r^2) \quad (2 \, \%)$$

$$T_{(r)} = \frac{j^2}{4\sigma k} (R^2 - r^2) + \sqrt[4]{\frac{j^2 R}{2\alpha\sigma}} (1 \%)$$



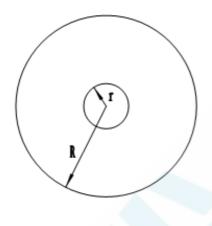
8 (1) 两中心重合时,微分电阻 $dR = \rho \frac{dr}{4\pi r^2}$ (2 分) $R_{eff} = \int_{r}^{R} \rho \frac{dr}{4\pi r^2} \frac{1}{4\pi} \left(\frac{1}{r} - \frac{1}{R}\right)$ (3 分)

$$R_{E} = \int_{r}^{R} \rho \frac{dr}{4\pi r^{2}} = \frac{\rho}{4\pi} \left(\frac{1}{r} - \frac{1}{R} \right) (3 \%)$$

 $R_{\underline{\vec{c}}} = J_{p} \rho_{\overline{4\pi r^{2}-4\pi}} (1 - r_{p})$ (3 π)
(2) 在 A 点放置电荷+Q,感应出电像 $-\frac{R}{a}Q$,位于射线 BA 上距 B 为 $\frac{R^{2}}{a}$ 处。(2 分) 由 $\vec{j} = \frac{1}{c}\vec{E}$, $\vec{l} = \oiint \vec{j} \cdot \vec{dS}$ (4 分) 故 $\vec{l} = \oiint \vec{E} \cdot \vec{dS} = \frac{4\pi kQ}{c}$ (2 分) 内売与外売间电势降 U = kQ ($\frac{1}{r} - \frac{1}{R-a}$) + $\frac{kRQ}{a}$ ($\frac{1}{R^{2}-R} - \frac{1}{R^{2}-a}$) (3 分)

由
$$\vec{j} = \frac{1}{a}\vec{E}$$
, $I = \oiint \vec{j} \cdot \vec{dS}$ (4分)

故
$$I = \oint \frac{1}{\rho} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{4\pi kQ}{\rho} (2 \text{ })$$



(1)

