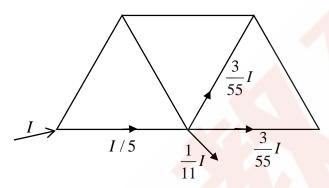


## 培尖教育 2018 年学科竞赛夏令营物理模拟卷 (二)

考试时间: 150 分钟 总分 320 分 (参考答案)

1、解: (1) 根据电流分布法,从 a 点流入 I ,从其他所有节点流出  $\frac{I}{11}$  ,再从除 b 点所有点流入  $- \uparrow \frac{I}{11}$  ,从 b 点流出 I ,两者叠加相当于从 a 点流入  $\frac{12}{11}I$  ,从 b 点流出  $\frac{12}{11}I$ 

对于流入过程,有



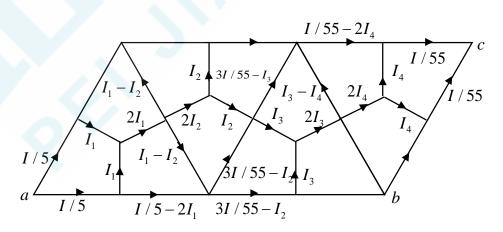
根据对称性可得 a 点流入过程电流如图分布,由于 a、b 点也是对称的,因而

$$U = 2(\frac{I}{5}r + \frac{3}{55}Ir) = \frac{28}{55}Ir$$

进而可求得

$$R_{ab} = \frac{U}{12I/11} = \frac{7}{15}r$$

(2)仍采用电流分部法,仍是从 a 点流入I,从其他所有正二十面体节点流出 $\frac{I}{11}$ ,再从除 b 点所有正二十面体节点点流入一个 $\frac{I}{11}$ ,从 b 点流出I,两者叠加相当于从 a 点流入 $\frac{12}{11}I$ ,从 b 点流出  $\frac{12}{11}I$ 



如图所示, 其中 c 是正二十面体中与 a 相对的点



根据基尔霍夫回路方程, 可得

$$I_{1}\frac{r}{2} + 2I_{1}\frac{r}{2} + (I_{1} - I_{2})\frac{r}{2} - (\frac{I}{5} - 2I_{1})\frac{r}{2} = 0$$

$$2I_{2}\frac{r}{2} + I_{2}\frac{r}{2} - (\frac{3I}{55} - I_{2})\frac{r}{2} - (I_{1} - I_{2})\frac{r}{2} = 0$$

$$I_{3}\frac{r}{2} + 2I_{3}\frac{r}{2} + (I_{3} - I_{4})\frac{r}{2} - (\frac{3I}{55} - I_{3})\frac{r}{2} = 0$$

$$2I_{4}\frac{r}{2} + I_{4}\frac{r}{2} - (\frac{I}{55} - 2I_{4})\frac{r}{2} - (I_{3} - I_{4})\frac{r}{2} = 0$$

$$I_{1} = \frac{2}{55}I_{1}I_{2} = \frac{1}{55}I_{2}I_{3} = \frac{19}{55}I_{3}I_{4} = \frac{8}{55}I_{3}I_{5}$$

解得

$$I_1 = \frac{2}{55}I$$
,  $I_2 = \frac{1}{55}I$ ,  $I_3 = \frac{19}{1595}I$ ,  $I_4 = \frac{8}{1595}I$ 

考虑到对称性,可得压降为

$$U = 2\left[\frac{I}{5}\frac{r}{2} + (\frac{I}{5} - 2I_1)\frac{r}{2} + (\frac{3}{55}I - I_2)\frac{r}{2} + (\frac{3}{55}I - I_3)\frac{r}{2}\right]$$

因而电阻为

$$R_{ab} = \frac{U}{12I/11} = \frac{54}{145}r$$

2、解:(1)由能量守恒,可得

$$(2M + 4m)gh = \frac{1}{2} \frac{1}{2} MR^2 \omega_0^2 \times 2 + \frac{1}{2} \times 4m\omega_0^2 r_0^2 + \frac{1}{2} \times 4k(r_0 - l_0)^2$$

受力上满足

$$m\omega_0^2 r_0 = k(r_0 - l_0)$$

联立可得

$$(2M + 4m)gh - \frac{1}{2}MR^{2}\omega_{0}^{2} - 2m\omega_{0}^{2}l_{0}^{2}\left(\frac{k}{k - m\omega_{0}^{2}}\right)^{2} - 2kl_{0}^{2}\left(\frac{m\omega_{0}^{2}}{k - m\omega_{0}^{2}}\right)^{2} = 0$$

此即 $\omega_0$ 随时间的变化关系。

(2) 角动量

$$L = MR^2\omega + 4mr^2\omega$$

$$m\omega_0^2 r = k(r - l_0)$$

联立可得

$$L = MR^2\omega + 4ml_0^2\omega(\frac{k}{k - m\omega^2})^2$$

而有关系 $M_f = -\frac{dL}{dt}$ 

因而可得

$$\frac{d\omega}{dt} = -\frac{M_f}{MR^2 + \frac{16m^2k^2l_0^2\omega^2}{(k - m\omega^2)^3} + \frac{4mk^2l_0^2}{(k - m\omega^2)^2}}$$

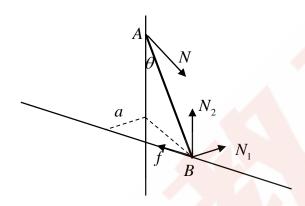


(3) 有 
$$L_0 - M_f t = 0$$

$$\overrightarrow{\text{III}} \qquad L = MR^2 \omega_0 + 4ml_0^2 \omega_0 \left(\frac{k}{k - m\omega_0^2}\right)^2$$

因而可得 
$$t = \frac{1}{M_f} \left[ MR^2 \omega_0 + 4m l_0^2 \omega_0 (\frac{k}{k - m \omega_0^2})^2 \right]$$

## 3、如图所示



## 易得有力矩关系

$$mg\frac{l}{2}\sin\theta = Nl\cos\theta$$

可得 
$$N = \frac{mg}{2} \tan \theta$$

竖直方向,有

$$N_2 = mg$$

受力上又有

$$N\frac{a}{l\sin\theta} = N_1$$

$$N\frac{\sqrt{(l\sin\theta)^2 - a^2}}{l\sin\theta} = f$$

$$N_1 = \frac{mga}{2l\cos\theta}$$

$$f = \frac{mg\sqrt{l\sin^2\theta - a^2}}{2l\cos\theta}$$

临界时 
$$f = \mu \sqrt{N_1^2 + N_2^2}$$

有 
$$\theta_{\text{max}} = \arccos\sqrt{\frac{l^2 - (1 + \mu^2)a^2}{(1 + 4\mu^2)l^2}}$$



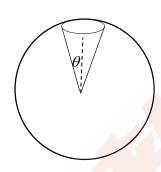
由于几何关系,有

$$\theta_{\min} = \arcsin \frac{a}{l}$$

因而可得

$$\arcsin \frac{a}{l} \le \theta \le \arccos \sqrt{\frac{l^2 - (1 + \mu^2)a^2}{(1 + 4\mu^2)l^2}}$$

4、解: (1) 如图所示,  $\theta$ 是小角度



对那一小片区域, 受力上满足

 $p\pi R^2 \sin^2 \theta = 2a \times 2\pi R \sin \theta \times \sin \theta$ 

$$p = \frac{4a}{R}$$

(2) 当半径变为 $R \rightarrow R + \Delta R$ 时,满足

$$p(R + \triangle R)^3 = p_0 R^3$$

可算出

$$p = \frac{4a}{R} (1 - \frac{3\triangle R}{R})$$

仍对那一小块分析, 受力上满足

$$\frac{4a}{R}(1 - \frac{3\triangle R}{R})\pi(R + \triangle R)^2 \sin^2\theta - 2a \times 2\pi(R + \triangle R)\sin\theta \times \sin\theta = \frac{1 - \cos\theta}{2}m\triangle\ddot{R}$$

化简可得

$$-32a\pi\triangle R = m\triangle\ddot{R}$$

$$t_1 = \frac{2\pi}{\sqrt{\frac{32\pi a}{m}}} = \sqrt{\frac{\pi m}{8a}}$$

(3) 易得

$$p(R + \Delta R)^{3 \times \frac{7}{5}} = p_0 R^{3 \times \frac{7}{5}}$$



可算出 
$$p = \frac{4a}{R} (1 - \frac{21\triangle R}{5R})$$

仍对那一小块分析,有

$$\frac{4a}{R}(1 - \frac{21\triangle R}{5R})\pi(R + \triangle R)^2\sin^2\theta - 2a \times 2\pi(R + \triangle R)\sin\theta \times \sin\theta = \frac{1 - \cos\theta}{2}m\triangle\ddot{R}$$

$$-\frac{256}{5}a\pi\triangle R = m\triangle\ddot{R}$$

因而可得

$$t_2 = \frac{2\pi}{\sqrt{\frac{256a\pi}{5m}}} = \sqrt{\frac{5\pi m}{64a}}$$

可见有关系

$$t_1 > t_2$$

5、解: (1) 将速度分为径向速度v<sub>r</sub>以及横向速度v<sub>l</sub>

则有 
$$L = mv_{\perp}r$$

能量表达式为

$$E = V(r) + \frac{1}{2}mv_r^2 + \frac{1}{2}mv_\perp^2$$
$$= \frac{1}{2}mv_r^2 + \left[V(r) + \frac{L^2}{2mr^2}\right]$$

注意到由于有心力情况,角动量守恒,因而 $\frac{L^2}{2mr^2}$ 只与r有关,我们可以把能量表达式看成是在

径向的动能和径向势能与有效势能的和,有效势能即 $\frac{L^2}{2mr^2}$ ;

(2) 在径向上, 受力为

$$F(r) = -\frac{dV_{eff}}{dr} = -V'(r) + \frac{L^2}{mr^3}$$

应当注意到,平衡时,满足

$$-V'(r_0) + \frac{L^2}{mr_0^3} = 0$$

可得 
$$L^2 = mr_0^3 V'(r_0)$$

若可以保持稳定平衡, 要求



$$\left. \frac{d^2 V_{eff}}{dr^2} \right|_{r=r_0} = V''(r_0) + \frac{3mV'(r_0)}{r_0} > 0$$

因而径向运动周期为

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{V''(r_0) + \frac{3mV'(r_0)}{r_0}}{m}}$$

6、解: (1)



根据毕奥萨法尔拉普拉斯定律,可得

$$B = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Ib}{(r-a/2)^2} - \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Ib}{(r+a/2)^2} - \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Ia}{r^2} \frac{b}{2r} - \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Ia}{r^2} \frac{b}{2r}$$

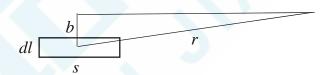
化简可得

$$B = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Ib}{r^2} (1 + \frac{a}{r}) - \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Ib}{r^2} (1 - \frac{a}{r}) - \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Ia}{r^2} \frac{b}{2r} - \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Ia}{r^2} \frac{b}{2r} = \frac{\mu_0 Iab}{4\pi r^3}$$

(2) 将圆环如图分解,中间的每条线上没有电流,可看成上下的两个圆环一个顺流一个反流



考察其中的一个线框微元, 如图所示



由于只在垂直于圆环平面上有磁场,这一分量为

$$dB_{\perp} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Idl}{(r - \frac{s}{2})^2} - \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Idl}{(r + \frac{s}{2})^2} - \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Is}{r^2} \frac{b + \frac{dl}{2}}{r} + \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Is}{r^2} \frac{b - \frac{dl}{2}}{r} = \frac{\mu_0 Isdl}{4\pi r^3}$$

即 
$$dB_{\perp} = \frac{\mu_0 Isdl}{4\pi r^3} = \frac{\mu_0 IdS}{4\pi r^3}$$
, 因而可得  $B = \frac{\mu_0 IS}{4\pi r^3} = \frac{\mu_0 a^2 I}{4r^3}$ 

(3)(i)易得,一环在另一环中产生的磁通量为

$$\Phi = \frac{\mu_0 a^2 I}{4r^3} \times \pi a^2 = \frac{\mu_0 \pi a^4}{4r^3} I$$

因而互感系数为

$$M = \frac{\mu_0 \pi a^4}{4r^3}$$

(ii) 电流均以逆时针为正,则有

$$M \frac{dI_{1}}{dt} - L \frac{dI_{2}}{dt} = I_{2}R$$

$$M \frac{dI_{2}}{dt} - L \frac{dI_{1}}{dt} = I_{1}R$$

$$I_{1} = \frac{I_{0}}{2} (e^{-\frac{Rt}{L-M}} + e^{-\frac{Rt}{L+M}})$$

$$I_{2} = \frac{I_{0}}{2} (e^{-\frac{Rt}{L-M}} - e^{-\frac{Rt}{L+M}})$$

解得

7、解: (1) 焦距满足方程

$$\frac{n}{V_1} = \frac{n-1}{R_1}$$

$$-\frac{n}{V_1} + \frac{1}{f} = \frac{1-n}{-R_2}$$

解得

$$f = 10m$$

(2) 该透镜的体积由两个球缺组成, 体积分别为

$$V_1 = \frac{\pi}{3} h_1^2 (3R_1 - h_1); \quad h_1 = R_1 - \sqrt{R_1^2 - R_0^2}$$

$$V_2 = \frac{\pi}{3}h_2^2(3R_2 - h_2)$$
;  $h_2 = R_2 - \sqrt{R_2^2 - R_0^2}$ 

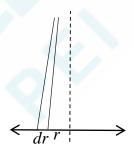
因而总的体积为

$$V = V_1 + V_2$$

因而质量为

$$m = \rho V = 1.178 \times 10^{-1} kg$$

(3) 如图所示



从 $r \rightarrow r + dr$ 的一段,在 $\Delta t$ 时间,y方向的动量改变量为

$$\frac{I \triangle t \times 2\pi r dr}{c} (1 - \frac{f}{\sqrt{r^2 + f^2}})$$



因而

$$dF = \frac{I \times 2\pi r dr}{c} (1 - \frac{f}{\sqrt{r^2 + f^2}})$$

竖直方向上施加的力的大小为

$$F = \int_{0}^{R_0} \frac{2\pi Ir}{c} \left(1 - \frac{f}{\sqrt{r^2 + f^2}}\right) dr = \frac{\pi I}{c} \left(R_0^2 - 2f\sqrt{R_0^2 + f^2} + 2f^2\right)$$

又满足关系

$$F = mg$$

解得

$$I = 4.41 \times 10^{14} W / m^2$$

8、解:(1)对于顺水的情形,存在关系

$$v_{1} = \frac{\frac{c}{n} + v}{1 + \frac{v}{nc}} \approx (\frac{c}{n} + v)(1 - \frac{v}{nc}) \approx \frac{c}{n} + v - \frac{v}{n^{2}}$$

$$v_2 = \frac{\frac{c}{n} - v}{1 - \frac{v}{nc}} \approx (\frac{c}{n} - v)(1 + \frac{v}{nc}) \approx \frac{c}{n} - v + \frac{v}{n^2}$$

因而造成的光程差为

$$\frac{c}{v_2} \times 2l - \frac{c}{v_1} \times 2l = 2l \left[ \frac{c}{\frac{c}{n} - v + \frac{v}{n^2}} - \frac{c}{\frac{c}{n} + v - \frac{v}{n^2}} \right] \approx 4l \left( \frac{n^2 v}{c} - \frac{v}{c} \right) = \frac{4lv}{c} (n^2 - 1)$$

进而有关系

$$\frac{4lv}{c}(n^2-1) = N\lambda$$

解得

$$N = 0.1848$$

(2) 在以太学说中,满足关系

$$\delta = \frac{2lc}{\frac{c}{n} - kv} - \frac{2lc}{\frac{c}{n} + kv} \approx \frac{4lvn^2k}{c} = N\lambda$$

因而可解得

$$k = \frac{N\lambda c}{4lvn^2} = 0.4375$$