

第 26 届全国部分地区大学生物理竞赛试卷答案

- 一. 1. $\sqrt{\frac{3g}{L}\sin\theta}$, $\frac{3g}{2L}\cos\theta$; 2. $\sqrt{2gH}$, 0 ;
3. $2\sqrt{2}A_0\cos\left(\frac{2\pi}{\lambda}x\right)\cos\left(\omega t+\frac{\pi}{4}\right)$, $\frac{1}{2}k\lambda$, $k=0,\pm 1,\pm 2\cdots$;
4. $\frac{10}{\sqrt{91}}$, $\frac{40}{\sqrt{91}}$; 5. $\frac{2}{13}$, $\frac{3}{4}=75\%$; 6. $\frac{\varepsilon_r-1}{\varepsilon_r}$, $\frac{1}{\varepsilon_r}-1$;
7. $\left(\frac{\sigma}{2\varepsilon_0}\right)\bar{i}$, $\frac{1}{2}\mu_0\sigma u\bar{k}$; 8. $\frac{2}{3}$, 1 ; 9. 424nm 和 594nm , 495nm ;
10. $\sqrt{1-\beta^2}\frac{l_0}{v}$, $\beta=\frac{v}{c}$, $\frac{2l_0}{v\sqrt{1-\beta^2}}$, $\beta=\frac{v}{c}$;

$$\left(\begin{array}{l} t_1: \text{AB系}\left(x_1'=-l_0, t_1'=\frac{l_0}{v}\right), \text{S系}(x_1, t_1); t_1=\frac{t_1'+\frac{v}{c^2}x_1'}{\sqrt{1-\beta^2}}=\sqrt{1-\beta^2}\frac{l_0}{v} \\ t_2: \text{AB系}\left(x_2'=0, t_2'=2\frac{l_0}{v}\right), \text{S系}(x_2, t_2); t_2=\frac{t_2'+\frac{v}{c^2}x_2'}{\sqrt{1-\beta^2}}=\frac{2l_0}{v\sqrt{1-\beta^2}} \end{array} \right)$$

二. 11.

初态: $P_{AB}=76\text{cmHg}$, $P_{DC}=P_{AB}+76\text{cmHg}=2\times 76\text{cmHg}$ (1分)

末态: 引入 $x \Rightarrow l_{AB}=l_0-2x$, $l_0=76\text{cm}$

$$P'_{AB}=P'_{DC}+(76-x)\text{cmHg} \quad (2\text{分})$$

$$\text{等温关联: } \begin{cases} P_{AB}l_0=P'_{AB}\cdot l_{AB}=P'_{AB}(l_0-2x) \end{cases} \quad (3\text{分})$$

$$\begin{cases} P_{DC}l_0=P'_{DC}(l_0+2x) \end{cases} \quad (3\text{分})$$

$$\Rightarrow \begin{cases} 76\times 76=[P'_{DC}+(76-x)](76-2x) \\ 2\times 76\times 76=P'_{DC}(76+2x) \end{cases} \quad \text{引入 } x^*=\frac{x}{76} \Rightarrow x=76x^*$$

$$\Rightarrow \begin{cases} 76=[P'_{DC}+76(1-x^*)](1-2x^*) \\ 2\times 76=P'_{DC}(1+2x^*) \Rightarrow P'_{DC}=\frac{2\times 76}{1+2x^*} \end{cases}$$

$$\Rightarrow 76=\left[\frac{2}{1+2x^*}+(1-x^*)\right]\times 76(1-2x^*)$$

$$\Rightarrow 4x^{*3}-4x^{*2}-7x^*+2=0 \quad (4\text{分})$$

用计算器近似计算给出3位有效数字解为

$$x^*=0.258, x=19.6\text{cm} \Rightarrow l_{AB}=l_0-2x=36.8\text{cm} \quad (2\text{分})$$

二. 12. 解.

(1) 将P的电量记为 $q > 0$, 质量记为 m , 由 $\gamma = q/m$ 和

$$\frac{Qq}{4\pi\epsilon_0 R^2} - qv_0 B = \frac{mv_0^2}{R} \quad (2分)$$

$$\text{得} \quad Q = \frac{4\pi\epsilon_0 v_0 R}{r} (\nu_0 + \gamma BR) \quad (2分)$$

(2) 设椭圆轨道如题解图1所示, 由 $\nu_1 = \nu_0$ 和

$$\begin{cases} A+C=R \\ (A-C)\nu_2 = (A+C)\nu_0 \\ \frac{1}{2}m\nu_2^2 - \frac{Qq}{4\pi\epsilon_0(A-C)} = \frac{1}{2}m\nu_0^2 - \frac{Qq}{4\pi\epsilon_0(A+C)} \end{cases}$$

$$\text{得} \quad \frac{1}{2}m\nu_2^2 - \frac{Qq\nu_2}{4\pi\epsilon_0 R \nu_0} = \frac{1}{2}m\nu_0^2 - \frac{Qq}{4\pi\epsilon_0 R},$$

由(1)问可得 $\frac{Qq}{4\pi\epsilon_0 R} = m\nu_0^2 + qv_0 BR$, 代入上式, 得

$$\frac{1}{2}m\nu_2^2 - (m\nu_0^2 + qv_0 BR) \frac{\nu_2}{\nu_0} = \frac{1}{2}m\nu_0^2 - (m\nu_0^2 + qv_0 BR),$$

$$\Rightarrow m\nu_2^2 - 2m\nu_2\nu_0 + m\nu_0^2 = 2qBR(\nu_2 - \nu_0)$$

$$\Rightarrow (\nu_2 - \nu_0)^2 = 2\gamma BR(\nu_2 - \nu_0),$$

要求 $\nu_2 > \nu_0 = \nu_1$, 与题解图1相符。

若椭圆轨道取题解图2所示, 可将上述公式推演中C改取为 $-C$, 仍可得
 $(\nu_2 - \nu_0)^2 = 2\gamma BR(\nu_2 - \nu_0) \Rightarrow \nu_2 > \nu_0 = \nu_1$ (2分)
 与题解图2矛盾。可见, 椭圆轨道只能取题解图1所示。

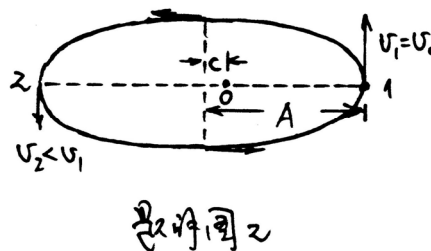
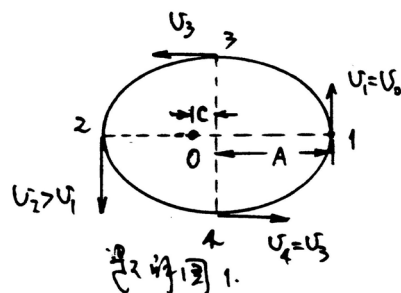
接上, 继而可得 $\nu_2 = \nu_0 + 2\gamma BR$ (3分)

再由 $\sqrt{A^2 - C^2}\nu_3 = (A+C)\nu_0$, $(A-C)\nu_2 = (A+C)\nu_0$

$$\text{得} \nu_3 = \sqrt{\frac{A+C}{A-C}}\nu_0 = \sqrt{\frac{\nu_2}{\nu_0}}\nu_0 = \sqrt{\nu_2\nu_0}$$

$$\Rightarrow \nu_3 = \sqrt{(\nu_0 + 2\gamma BR)\nu_0} \quad (1分)$$

即有 $\nu_1 = \nu_0$, $\nu_2 = \nu_0 + 2\gamma BR$, $\nu_3 = \nu_4 = \sqrt{(\nu_0 + 2\gamma BR)\nu_0}$



二. 13. 解.

(1) 月心与地-月系统质心C相距

$$r_m = \frac{M}{M+m} r_0 = 3.79 \times 10^8 \text{ m}$$

(可见C在地球内), 由

$$m\omega^2 r_m = G \frac{Mm}{r_0^2} \Rightarrow \omega = \sqrt{\frac{GM}{r_0^2 r_m}} = 2.67 \times 10^{-6} / \text{s}$$

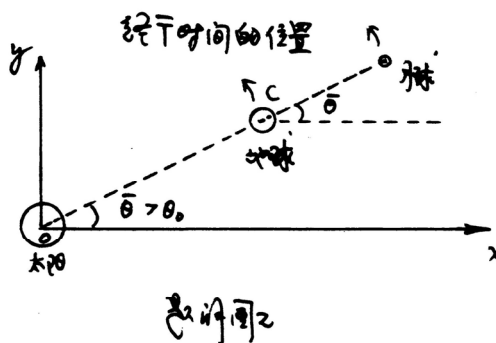
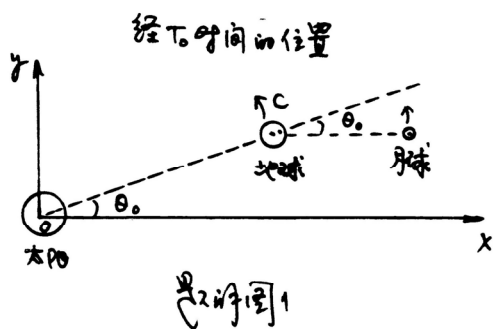
得 $T_0 = \frac{2\pi}{\omega} = 27.2 \text{ 天}$ (4分)

(2) 农历一个月记为 T , 定义为从地球上观察到的相邻两次“月圆”相隔时间。以天为单位, T 不是整数, 为了取整, 有时 T 取为29天, 有时取为30天, 平均值 \bar{T} 约为29.5天。可见, 相邻两次月圆间隔取 \bar{T} 更为确切。

$$\bar{T} = 29.5 \text{ 天} > T_0 = 27.2 \text{ 天} \quad (3 \text{ 分})$$

主要原因是 T_0 计算中未考虑地-月系统绕太阳的旋转(即地球绕太阳的旋转)。

(3) (2分)



(4) 参考题解图2, 设 \bar{T} 时间内, 地球绕太阳转过 $\bar{\theta}$ 角, 在 $\bar{T}-T_0$ 时间段内月球中心必须绕C点转过 $\bar{\theta}$ 角, 即有

$$\frac{\bar{T}}{365} \times 2\pi = \bar{\theta} = \frac{\bar{T}-T_0}{T_0} \times 2\pi$$

解得 $\bar{T} = \left[T_0^{-1} - (365)^{-1} \right]^{-1} = 29.4 \text{ 天}$ (4分)

此值与 \bar{T} 约为29.5天很接近。

二. 14. 解.

(1) 导体内 $E = E_0 - E', E' = \sigma/\varepsilon_0$

由
$$d\sigma/dt = j = E/\rho = \frac{1}{\rho\varepsilon_0}(\varepsilon_0 E_0 - \sigma)$$

$$\Rightarrow \int_0^\sigma \frac{d\sigma}{\varepsilon_0 E_0 - \sigma} = \int_0^t \frac{dt}{\rho\varepsilon_0}$$

得
$$\sigma = \varepsilon_0 E_0 (1 - e^{-t/\rho\varepsilon_0})$$

和
$$j = \frac{d\sigma}{dt} = \frac{E_0}{\rho} e^{-t/\rho\varepsilon_0} \quad (8分)$$

(2.1) 由
$$\frac{d\sigma}{dt} = j = \frac{1}{\rho\varepsilon_0}(\varepsilon_0 E_0 \cos \omega t - \sigma) \Rightarrow \frac{d\sigma}{dt} + \frac{1}{\rho\varepsilon_0} \sigma = \frac{E_0}{\rho} \cos \omega t$$

得
$$\sigma(t) = e^{-\int dt/\rho\varepsilon_0} \left(\frac{E_0}{\rho} \int \cos \omega t \cdot e^{\int dt/\rho\varepsilon_0} dt + C_1 \right) = e^{-t/\rho\varepsilon_0} \left(\frac{E_0}{\rho} \int \cos \omega t \cdot e^{t/\rho\varepsilon_0} dt + C_1 \right)$$

将
$$\int \cos \omega t \cdot e^{t/\rho\varepsilon_0} dt = \frac{1/\rho\varepsilon_0}{\omega^2 + \left(1/\rho\varepsilon_0\right)^2} (\cos \omega t + \rho\varepsilon_0 \omega \sin \omega t) e^{t/\rho\varepsilon_0} + C_2$$

代入, 得
$$\sigma(t) = e^{-t/\rho\varepsilon_0} \left[\frac{\varepsilon_0 E_0 (\cos \omega t + \rho\varepsilon_0 \omega \sin \omega t)}{1 + \rho^2 \varepsilon_0^2 \omega^2} e^{t/\rho\varepsilon_0} + C \right], \quad C = C_1 + \frac{E_0}{\rho} C_2$$

$$= \frac{\varepsilon_0 E_0}{1 + \rho^2 \varepsilon_0^2 \omega^2} (\cos \omega t + \rho\varepsilon_0 \omega \sin \omega t) + C e^{-t/\rho\varepsilon_0}$$

由 $t=0$ 时 $\sigma=0$, 得
$$C = \frac{-\varepsilon_0 E_0}{1 + \rho^2 \varepsilon_0^2 \omega^2}$$

$$\Rightarrow \sigma(t) = \frac{\varepsilon_0 E_0}{1 + \rho^2 \varepsilon_0^2 \omega^2} [(\cos \omega t + \rho\varepsilon_0 \omega \sin \omega t) - e^{-t/\rho\varepsilon_0}] \quad (3分)$$

继而得
$$j(t) = \frac{d\sigma}{dt} = \frac{\varepsilon_0 E_0 \omega}{1 + \rho^2 \varepsilon_0^2 \omega^2} \left[(\rho\varepsilon_0 \omega \cos \omega t - \sin \omega t) + \frac{1}{\rho\varepsilon_0 \omega} e^{-t/\rho\varepsilon_0} \right] \quad (2分)$$

(2.2) 由上式, 得 $t \Rightarrow \infty$ 时
$$j(t) = \frac{\varepsilon_0 E_0 \omega}{1 + \rho^2 \varepsilon_0^2 \omega^2} (\rho\varepsilon_0 \omega \cos \omega t - \sin \omega t)$$

$$\Rightarrow j(t) = \frac{\varepsilon_0 E_0 \omega}{1 + \rho^2 \varepsilon_0^2 \omega^2} \sqrt{1 + \rho^2 \varepsilon_0^2 \omega^2} \left(\frac{\rho\varepsilon_0 \omega}{\sqrt{1 + \rho^2 \varepsilon_0^2 \omega^2}} \cos \omega t - \frac{1}{\sqrt{1 + \rho^2 \varepsilon_0^2 \omega^2}} \sin \omega t \right)$$

令
$$\cos \phi = \frac{\rho\varepsilon_0 \omega}{\sqrt{1 + \rho^2 \varepsilon_0^2 \omega^2}}, \quad \sin \phi = \frac{1}{\sqrt{1 + \rho^2 \varepsilon_0^2 \omega^2}}$$

得 $t \Rightarrow \infty$ 时
$$j(t) = \frac{\varepsilon_0 E_0 \omega}{\sqrt{1 + \rho^2 \varepsilon_0^2 \omega^2}} \cos(\omega t + \phi)$$

或
$$\begin{cases} j(t) = j_0 \cos(\omega t + \phi) \\ j_0 = \frac{\varepsilon_0 E_0 \omega}{\sqrt{1 + \rho^2 \varepsilon_0^2 \omega^2}}, \quad \tan \phi = \frac{1}{\rho\varepsilon_0 \omega} \end{cases} \quad (2分)$$

三. 15. 解.

- (1) t 时刻飞船（主体与剩余燃料）质量记为 M ，速度记为 v ，经 dt 时间燃烧掉燃料质量 $-dM=m_0dt$ ，飞船速度增为 $v+dv$ ，由动量守恒方程

$$(M+dM)(v+dv)+(-dM)(v+dv-u)=Mv$$

$$\text{得} \quad Mdv+udM=0 \quad (1)$$

将 $dM=-m_0dt$ ， $dv=adt$ 代入，得

$$\begin{cases} a(t)=\frac{m_0}{M}u=\frac{m_0}{M_0+M_R-m_0t}u \\ \frac{M_R}{m_0}\geq t\geq 0 \end{cases}$$

$$\text{即有 } a_{\min}=\frac{m_0}{M_0+M_R}u:t=0\text{时}$$

$$a_{\max}=\frac{m_0}{M_0}u:t=\frac{M_R}{m_0}\text{时} \quad (6\text{分})$$

- (2) 对(1)式积分，

$$\int_0^v \frac{dv}{u} + \int_{M_0+M_R}^M \frac{dM}{M} = 0$$

$$\text{得 } v(t)=u \ln \frac{M_0+M_R}{M} \Rightarrow v_e=u \ln \frac{M_0+M_R}{M} \quad (2) \quad (3\text{分})$$

- (3) $t \rightarrow t+dt$ 时间内， $M \Rightarrow \{M+dM, -dM\}$ 系统动能增量为

$$\begin{aligned} dE_K &= \left[\frac{1}{2}(M+dM)(v+dv)^2 + \frac{1}{2}(-dM)(v-u)^2 \right] - \frac{1}{2}Mv^2 \\ &= (Mdv+udM)v - \frac{1}{2}u^2dM \end{aligned}$$

$$\text{将(1)式代入，得 } dE_K = -\frac{1}{2}u^2dM = \frac{1}{2}m_0u^2dt$$

$$\text{即得} \quad P(t) = \frac{dE_K}{dt} = \frac{1}{2}m_0u^2$$

$$\Rightarrow P_i = \frac{1}{2}m_0u^2, \quad \bar{P} = \frac{1}{2}m_0u^2 \quad (5\text{分})$$

(4) 据(2)式，飞船最终获得的动能为

$$E_{\text{Ke}} = \frac{1}{2} M_0 v_e^2 = \frac{1}{2} M_0 u^2 \left(\ln \frac{M_0 + M_R}{M_0} \right)^2$$

释放的全部燃料内能为

$$U_{\text{内}} = \bar{P} \frac{M_R}{m_0} = \frac{1}{2} M_R u^2$$

所求效率便为

$$\eta = \frac{E_{\text{Ke}}}{U_{\text{内}}} = \frac{M_0}{M_R} \left(\ln \frac{M_0 + M_R}{M_0} \right)^2 \quad (3\text{分})$$

(5) 将 $M_R = \alpha M_0$ 代入上式，得

$$\eta = \frac{1}{\alpha} [\ln(1 + \alpha)]^2$$

$$\Rightarrow \frac{d\eta}{d\alpha} = -\frac{1}{\alpha^2} [\ln(1 + \alpha)]^2 + \frac{2}{\alpha} [\ln(1 + \alpha)] \frac{1}{1 + \alpha} = 0$$

得 α 取满足方程： $\frac{2\alpha}{1 + \alpha} = \ln(1 + \alpha)$

的解，对应的 η 为极值。由数值计算：

α	1	2	3	4	5
$\frac{2\alpha}{1 + \alpha}$	1	1.33	1.5	1.6	1.67
$\ln(1 + \alpha)$	0.69	1.10	1.39	1.61	1.79
η	48%	60%	64%	65%	64%

可知，

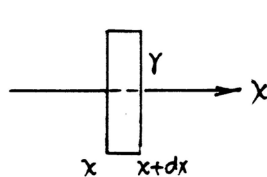
$$\alpha=4 \text{ 时 } \eta = \eta_{\text{max}} = 65\% \quad (3\text{分})$$

三. 16. 解.

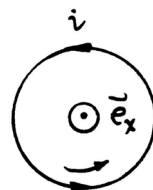
- (1) 在 $\frac{1}{\alpha} > x > 0$ 区域, 以 r 为端面半径, x 和 $x+dx$ 为两端面位置, 取题解图1所示高斯圆筒面。据磁场高斯定理应有

$$\begin{aligned} dB_x \cdot \pi r^2 + B_r \cdot 2\pi r \cdot dx &= 0 \\ \Rightarrow \beta r B_0 = B_r &= -\frac{\pi r^2}{2\pi r} \frac{dB_x}{dx} = \frac{\alpha}{2} r B_0 \end{aligned}$$

即得 $\beta = \frac{\alpha}{2} = 8\text{m}^{-1}$



题解图1.



题解图2.

对 $0 > x > -\frac{1}{\alpha}$ 区域, 同样可据高斯定理求得

$$\beta = \frac{\alpha}{2} = 8\text{m}^{-1} \quad (5\text{分})$$

- (2) 在 $\frac{1}{\alpha} > x > 0$ 区域, 将环处于 x 位置的速度记为 v , 沿题解图2 (其中 \vec{e}_x 为 x 轴方向矢量) 方向动生感应电动势记为 ε_v , 感应电流记为 i , 自感电动势记为 ε_L ,

则有 $\varepsilon_v + \varepsilon_L = 0 \quad (2\text{分})$

$$\varepsilon_v = v \cdot B_r \cdot 2\pi r_0 = v \beta r_0 B_0 \cdot 2\pi r_0 = \alpha \pi r_0^2 B_0 v \quad (2\text{分})$$

$$\varepsilon_L = -L \frac{di}{dt} \quad (2\text{分})$$

$$\Rightarrow di = \frac{\alpha}{L} \pi r_0^2 B_0 v dt = \frac{\alpha}{L} \pi r_0^2 B_0 dx$$

两边积分, 因 $x=0$ 时 $i=0$, 即得 $i(x) = \frac{\alpha}{L} \pi r_0^2 B_0 x \quad (2\text{分})$

$$\text{环因此受安培力 } F_x = -i(x) B_r \cdot 2\pi r_0 = -\frac{\alpha}{L} \pi r_0^2 B_0 x \cdot \frac{\alpha}{2} r_0 B_0 \cdot 2\pi r_0$$

$$= -\frac{\alpha^2}{L} \pi^2 r_0^4 B_0^2 x \quad (2\text{分})$$

由 $F_x = m\ddot{x}$, 得

$$\begin{cases} \ddot{x} + \omega_0^2 x = 0 \\ \omega_0 = \frac{\alpha \pi r_0^2 B_0}{\sqrt{mL}} = \frac{16\pi \times (5.0 \times 10^{-3})^2 \times 10^{-2}}{\sqrt{5.0 \times 10^{-5} \times 1.3 \times 10^{-8}}} = 15.6/\text{s} \end{cases} \quad (2\text{分})$$

可见, 环因初速 v_0 离开 $x=0$ 点, 进入 $\frac{1}{\alpha} > x > 0$ 区域, 即作角频率为 ω_0 的简谐振动,

$$\text{右振幅为 } A = \sqrt{x_0^2 + \frac{v_0^2}{\omega_0^2}} = \frac{v_0}{\omega_0} = \frac{0.5}{15.6} = 3.2 \times 10^{-2} \text{m} = 3.2\text{cm} \quad (2\text{分})$$

经过半个周期, 环返回到 $x=0$ 时具有左向速度, 大小同为 $v_0 = 50\text{cm/s}$. 因对称,

进入 $0 > x > -\frac{1}{\alpha}$ 区域, 仍作相同的简谐振动, 左振幅同为 $A = 3.2\text{cm}$

因此, $t > 0$ 后, 环沿 x 轴的运动范围为 $3.2\text{cm} \geq x \geq -3.2\text{cm} \quad (1\text{分})$

三. 17. 解.

参考题解图1, 相对桌面参考系, 小物块下行和棒1右行加速度值同记为 a_1 , 棒2右行加速度值记为 a_2 , 对应的速度分别记为 v_1 、 v_2 。回路的动生感应电动势为

$$\varepsilon_{\text{动}} = Blv_1 - Blv_2 \quad (1\text{分})$$

感应电流 I 会随 t 变化, 产生的自感电动势为

$$\varepsilon_L = -L \frac{dI}{dt} \quad (1\text{分})$$

由欧姆定律

$$\varepsilon_{\text{动}} + \varepsilon_L = IR = 0 \quad (1\text{分})$$

得 $LdI = Bl(v_1 - v_2)dt = Bld(x_1 - x_2)$

$$\Rightarrow I = \frac{Bl}{L}[(x_1 - x_2) - 2S] \quad (1\text{分})$$

棒1、2所受安培力方向如题解图1所示, 其值为

$$(\text{带正负号}) \quad F_{\text{安}} = IBl = \frac{B^2 l^2}{L}[(x_1 - x_2) - 2S] \quad (1) \quad (1\text{分})$$

继而可建立牛顿方程:

$$mg - T = ma_1, \quad T - F_{\text{安}} = ma_1 \quad (1\text{分}+1\text{分})$$

得 $mg - F_{\text{安}} = 2ma_1 \quad (2)$

又有 $F_{\text{安}} = ma_2 \quad (3) \quad (1\text{分})$

将棒1、2构成的系统质心记为C, 有 $x_{C0} = 0$ 。由 $2mv_C = mv_1 + mv_2$, 两边对 t 求导, 得

$$a_C = \frac{1}{2}(a_1 + a_2) \quad (4) \quad (1\text{分})$$

参考题解图2, 相对质心参考系, 两杆速度方向相反、大小相同, 记为 v^* , 对应的加速度大小也同记为 a^* 。对于棒1、2分别有

$$a_1 = a_C + a^* \quad (5)$$

$$a_2 = a_C - a^* \quad (6)$$

将(5)、(6)式代入(2)、(3)式, 可得

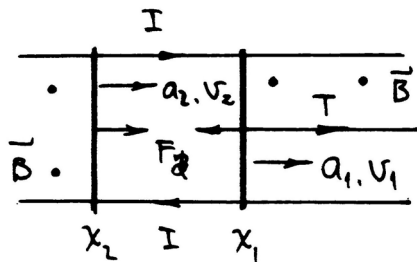
$$mg - F_{\text{安}} = 2m(a_C + a^*)$$

$$F_{\text{安}} = m(a_C - a^*)$$

可解得

$$mg - 3F_{\text{安}} = 4ma^* \quad (7)$$

$$mg + F_{\text{安}} = 4ma_C \quad (8)$$



题解图1.

棒1相对质心C的运动: $\xi = \xi(t)$, $v^* = \dot{\xi}$, $a^* = \ddot{\xi}$

如题解图2所示, 棒1在质心C的右侧 ξ , 应有

$$x_1 - x_2 = 2\xi \quad (9) \quad (1分)$$

结合(1)、(7)式, 得

$$\begin{aligned} mg - \frac{6B^2 l^2}{L}(\xi - S) &= 4m\ddot{\xi} \\ \Rightarrow \ddot{\xi} + \frac{3B^2 l^2}{2mL}\xi &= \frac{g}{4} + \frac{3B^2 l^2}{2mL}S \end{aligned} \quad (10)$$

其解为 $\xi = A \cos\left(\sqrt{\frac{3B^2 l^2}{2mL}}t + \phi\right) + \frac{mL}{6B^2 l^2}g + S$

由初条件 $t=0$ 时, $\xi = S \Rightarrow A \cos\phi = -\frac{mL}{6B^2 l^2}g$

$$\dot{\xi} = 0 \Rightarrow \sin\phi = 0$$

得 $A = \frac{mL}{6B^2 l^2}g$, $\phi = \pi$

$$\xi = \frac{mL}{6B^2 l^2}g \left(1 - \cos\sqrt{\frac{3B^2 l^2}{2mL}}t\right) + S \quad (11) \quad (5分)$$

质心C相对桌面参考系的运动: $x_c = x_c(t)$

将(9)式、(11)式代入(1)式, 得 $F_{\text{安}} = \frac{1}{3}mg \left(1 - \cos\sqrt{\frac{3B^2 l^2}{2mL}}t\right)$ (12)

代入(8)式, 得 $\frac{dv_c}{dt} = a_c = \frac{1}{3}g - \frac{1}{12}g \cos\sqrt{\frac{3B^2 l^2}{2mL}}t$

考虑到 $t=0$ 时, $v_c = 0$, 积分后可得

$$v_c = \frac{1}{3}gt - \frac{1}{12}g\sqrt{\frac{2mL}{3B^2 l^2}} \sin\sqrt{\frac{3B^2 l^2}{2mL}}t$$

考虑到 $t=0$ 时, $x_c = 0$, 积分后可得

$$x_c = \frac{1}{6}gt^2 + \frac{mL}{18B^2 l^2}g \left(\cos\sqrt{\frac{3B^2 l^2}{2mL}}t - 1\right) \quad (13) \quad (4分)$$

棒1相对桌面参考系的运动: $x_1 = x_1(t)$

将(11)、(13)式代入到 $x_1 = x_c + \xi$

即得 $x_1 = \frac{1}{6}gt^2 + \frac{mL}{9B^2 l^2}g \left(1 - \cos\sqrt{\frac{3B^2 l^2}{2mL}}t\right) + S$ (14) (1分)

