

专业: 年级: 学号: 姓名: 成绩:

得 分

一、填空题 (本题共 20 分, 每空 5 分)

草稿区

1. 一直线以等角速度 ω 在固定平面内绕 O 点转动。当 $t = 0$ 时此直线与 Ox 轴重合, 动点 A 从原点出发沿直线运动, 若此动点的绝对速度值为定值 v_0 , 在平面

极坐标下, 该动点的轨迹 $r = \left(\frac{v_0}{\omega} \sin \omega t \right)$ 。径向和横向加速度的大小分别为

$$a_r = (-2\omega v_0 \sin \omega t); \quad a_\theta = (2\omega v_0 \cos \omega t)。$$

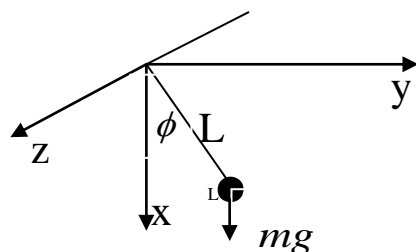
2. 质点沿半径为 r 的圆周运动, 其加速度矢量与速度矢量间的夹角 α 保持不变。

设质点初始速度为 v_0 , 质点的速度为 $v = \left(\frac{v_0 r}{r - v_0 t \cot \alpha} \right)$ 。

得 分

二、计算题 (本题共 80 分, 每小题 20 分)

1. 应用动量矩定理推导单摆的运动微分方程



解: 设单摆摆锤的质量为 m , 速度为 \vec{v} 轻绳长为 L , 摆锤对原点 O 的力矩为:

$$\vec{M} = \vec{L} \times m\vec{g} = (-mgL \sin \phi) \vec{k}$$

角动量为: $\vec{J} = \vec{L} \times m\vec{v} = (mlv) \vec{k}$

由角动量定理 $\frac{d\vec{J}}{dt} = \vec{M}$ 得: $(mL^2 \ddot{\phi}) \vec{k} = (-mgl \sin \phi) \vec{k}$

单摆的运动微分方程为: $\ddot{\phi} + \frac{g}{L} \sin \phi = 0$

2. 质量为 m 的质点在有心斥力场 $\frac{mc}{r^3}$ 中运动，式中 r 为质点到力心 O 的距离， c 为常数。当质点距离 O 很远时，质点的速度为 v_0 ，而其渐进线与 O 的垂直距离（瞄准距离）为 ρ ，试求质点与 O 的最近距离 a 。

解：取无穷远点处势能为零，则势能： $V = -\int Fdr = \frac{mc}{2r^2}$

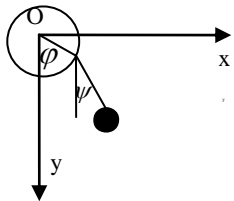
在无穷远点和最近距离处机械能守恒，则： $\frac{1}{2}mv_0^2 + 0 = \frac{1}{2}mv^2 + \frac{mc}{2a^2}$

由角动量守恒定律得： $v_0\rho = va$ ，

由上述两式得： $a^2 = \frac{c}{v_0^2} + \rho^2$

所以： $a = \sqrt{\frac{c}{v_0^2} + \rho^2}$

3. 质量为 M 半径为 R 的均匀质量的圆盘，可绕通过盘心的水平轴 O 无摩擦地转动。在圆盘上以长为 L 的轻绳悬一质量为 m 的质点。设除重力外系统不受其他力的作用，应用拉格朗日方程求质点的运动微分方程。已知圆盘绕盘心水平轴 O 的转动惯量 $I = \frac{1}{2}mR^2$ 。



解：体系的自由度为 2，选取 φ 和 ψ 为广义坐标，对于质点

$$\begin{cases} x = L \sin \psi + R \sin \varphi \\ y = L \cos \psi + R \cos \varphi \end{cases}$$

系统的动能为： $T = \frac{1}{2}I\dot{\varphi}^2 + \frac{1}{2}m(\dot{x}^2 + \dot{y}^2)$

系统的势能为： $V = -mgy$

系统的拉格朗日方程为：

$$L = \frac{1}{4}MR^2\dot{\varphi}^2 + \frac{1}{2}m(R^2\dot{\varphi}^2 + L^2\dot{\psi}^2 + 2LR\dot{\varphi}\dot{\psi})\cos(\varphi - \psi) + mg(L\cos\psi + R\cos\varphi)$$

应用拉格朗日方程，对于广义坐标 φ 有：

$$\left(\frac{M}{2} + m\right)R^2\ddot{\varphi} + mLR\cos(\varphi - \psi)\ddot{\psi} + mLR\sin(\varphi - \psi)\dot{\psi}^2 + mgR\sin\varphi = 0$$

对于广义坐标 ψ 有：

$$mL^2\ddot{\psi} + mLR\cos(\varphi - \psi)\ddot{\varphi} - mLR\sin(\varphi - \psi)\dot{\varphi}^2 + mgL\sin\psi = 0$$

4. 一维简谐振子的哈密顿函数为 $H = \frac{1}{2m} p^2 + \frac{1}{2} kq^2$ ，取母函数

$F = \frac{1}{2} m\omega q^2 \cot Q$ ，其中 $\omega^2 = \frac{k}{m}$ ，请用哈密顿正则变换求其运动规律。

解：由母函数的表达式知，该类母函数为第一类母函数，因此有

$$p_\alpha = \frac{\partial F}{\partial q_\alpha} ; \quad P_\alpha = -\frac{\partial F}{\partial Q_\alpha} ; \quad H^* = H + \frac{\partial F}{\partial t}$$

依题意该振动为一维振动所以 $\alpha=1$ ，因此：

$$p = m\omega q \cot Q ; \quad P = \frac{m\omega q^2}{2 \sin^2 Q} ; \quad H^* = H$$

解得：

$$\begin{cases} p = \sqrt{2m\omega P} \cos Q \\ q = \sqrt{\frac{2P}{m\omega}} \sin Q \\ H^* = \frac{1}{2m} (2m\omega P \cos^2 Q) + \frac{1}{2} k \left(\frac{2P}{m\omega} \sin^2 Q \right) = \omega P \end{cases}$$

由正则方程得：

$$\begin{cases} \dot{Q} = \frac{\partial H^*}{\partial P} = \omega \\ \dot{P} = -\frac{\partial H^*}{\partial Q} = 0 \end{cases}$$

积分上式得：

$$\begin{cases} Q = \omega t + Q_0 \\ \dot{P} = P_0 \end{cases}$$

式中 P_0 和 Q_0 为积分常数，将上式代入变换方程中得：

$$q = \sqrt{\frac{2P_0}{m\omega}} \sin(\omega t + Q_0)$$