# Solution for Midterm Review Questions Mechanics (B), Spring 2025

2025年4月12日

Shenyi Huang

# A. Basic Concepts

1. 请给出"保守力"定义的两种表述方式,并证明两种表述方式的等价性.

### Ans:

- (a) 做功与路径无关;存在势能函数.
- (b) 以从"做功与路径无关"推导"存在势能函数"为例: 做功与路径无关:

$$\int_{L_1} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{l} = \int_{L_2} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{l} = -\int_{-L_2} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{l}$$

取闭合路径  $L = L_1 - L_2$ , 则有:

$$\oint_{L} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{l} = \int_{L_{1}} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{l} + \int_{-L_{2}} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{l} = 0$$

由斯托克斯定理(旋度定理):

$$\oint_{S} (\nabla \times \mathbf{F}) \cdot d\mathbf{s} = \oint_{L} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{l} = 0$$

由于积分路径选择的任意性, 我们有:

$$\nabla \times \mathbf{F} = 0$$

由于梯度的旋度恒为零,这个力一定可以表述成一个势能函数的负梯度形式.

2. 试举一个动量守恒但角动量不守恒的例子.

**Ans:** 将一个旋转的匀质圆盘(质心不动)放置在一个粗糙的水平面上,圆盘减速转动的过程

3. 如果我国的交通规则由原来的右侧通行改为左侧通行,那么一天的长度是增加、减少还是不变?为什么?

**Ans**:不变,因为宏观上来讲,大量汽车的行驶方向是随机的(可以理解为,有往前开的汽车,必定有对应的往反方向开的汽车),故改变通行方向**不会**影响整个体系的总角动量,进而不会影响地球自转的角速度.

4. 试定性画出地球-月球系统及周围空间的引力势能在平面上的二维分布曲线,不考虑除地球、月球以外其他天体的影响.

Ans: A4.

5. 如果太阳的质量不能被当作无穷大, 开普勒行星运动三定律是否需要修正? 若需要, 请说明如何修正; 若不需要, 请说明理由.

Ans: 需要修正:

对于开普勒第三定律:  $\frac{a^3}{T^2} = \frac{GM}{4\pi^2}$ 

当太阳的质量不为无穷大(即不能认为太阳质量远大于行星质量)时,这里的行星质量 m 需要使用其约化质量  $\mu = \frac{Mm}{M+m}$ ,其中 M 为太阳质量.

**注**: 当太阳质量远大于行星质量时,约化质量近似等于行星质量;而且,如果同时考虑多个行星的话,本题将无解,因为引力相互作用下无其他约束的三体问题是没有解析解的!

- 6. (a) 为什么动量和动能是两个相互独立的物理量,即使它们都是由质量和速度相乘得来的?
  - (b) 为什么动能的定义中需要有一个系数  $\frac{1}{2}$ ?

### Ans:

- (a) 动量的变化表现了力在时间上的累积,而能量的变化表现了力在空间上的累积.
- (b) 来源于动能的推导:

$$dW = \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = m\mathbf{a} \cdot d\mathbf{r} = m\frac{d\mathbf{v}}{dt} \cdot \mathbf{v}dt = m\mathbf{v}d\mathbf{v} = \frac{1}{2}d(m\mathbf{v}^2)$$

动能定理:  $dW = \Delta E_k$ , 故存在一个系数  $\frac{1}{2}$ .

7. 质点的运动方程为  $\begin{cases} x = x(t) \\ y = y(t) \end{cases}$  ,在计算质点运动的速度和加速度时,有人先求 出  $r = \sqrt{x^2 + y^2}$ ,然后根据  $v = \frac{dr}{dt}$  和  $a = \frac{d^2r}{dt^2}$  求得 v 和 a 的值. 也有人先计 算出速度和加速度的分量,再合成求得 v 和 a 的值,即为  $v = \sqrt{(\frac{dx}{dt})^2 + (\frac{dy}{dt})^2}$  和  $a = \sqrt{(\frac{d^2x}{dt^2})^2 + (\frac{d^2y}{dt^2})^2}$ . 这两种方法哪一种正确?为什么?

**Ans**: 第二种方法正确; 第一种方法忽略了极坐标基矢的求导, 或者说是, 这个方法用错了极坐标下速度和加速度的公式!

# **B.** Estimation Problems

1. 估算水上报告厅水的体积.

**Ans:** 长约 30 m, 宽约 10 m, 水深约 2 m, 水的体积约为 600  $m^3$ 

2. 请给出估算你竖直向上抛出一个球时, 球的出手速度的方法, 忽略空气阻力.

Ans: 以一栋房子为参照,观察球最高到达的位置。

比如,竖直向上抛出的球最高可到达 3 楼楼顶处,一般地,一层楼层高约 3 m,则上升高度约为 9 m;根据运动学公式可得出手速度:

$$v = \sqrt{2gh} = \sqrt{2 \times 10 \times 9} \approx 13.4 \, m/s$$

3. 假设太阳到地球的距离已知,请设计一个简便、易行、安全的方法,估测太阳的大小.

Ans: 可以利用小孔成像法(答案不唯一):

在硬纸板中戳一个小孔,制作成一个简易针孔投影仪;将纸板对准太阳,让阳光通过小孔射到屏幕(白纸)上,调整纸板和白纸之间的距离 L,直到图像清晰.

用尺子测量成像在白纸上的太阳像直径 d 和小孔到屏幕的距离 L.

假设太阳的直径为 D, 日地距离为 R (已知,  $R = 1.5 \times 10^{11} m$ ), 那么:

$$\frac{d}{L} = \frac{D}{R}$$

即太阳直径:

$$D = \frac{d \cdot R}{L}$$

4. 假如你生活在海边,非常熟悉船的各种特征尺度以及船所在位置到岸边的距离,根据这些条件你能不能估计出地球的大小?

Ans: 可以:

假设船的高度为 h, 当船到岸边的距离为 L 的时候不再能观察到船. 地球半径 (待估计) 为 R. 由几何关系可得;

$$\frac{L}{R} \approx 2\theta$$

$$\frac{h}{L} \approx \theta$$

这里, $2\theta$  为船行驶距离所对应地球的圆心角, $\theta$  很小,故可以作以上近似. 因此,地球的半径:

$$R \approx \frac{L^2}{2h}$$

## C. Basic Problems

1. 离水面高度为 h 的岸上有人用绳索拉船靠岸,人以恒定速率  $v_0$  拉绳,求当船离岸的距离为 s 时,船的速度和加速度.

Ans: 见《力学与理论力学》1.32

- 2. 已知一个质点在双曲线的一支  $r=\frac{p}{1-\epsilon cos\theta}$  上运动。在运动过程中, $r^2\dot{\theta}$  为常数 k,且当  $\theta=\pi$  时,质点的速率  $v=v_0$ 
  - (a) 写出  $\epsilon$  和  $\theta$  的取值范围
  - (b) 求出任意位置质点的速度
  - (c) 求出任意位置质点的加速度

Ans:

(a) 
$$\epsilon > 1, \, \theta \notin [-arccos \frac{1}{\epsilon}, arccos \frac{1}{\epsilon}]$$

(b)

$$r^{2}\dot{\theta} = k \Rightarrow 2\dot{r}\dot{\theta} + r\ddot{\theta} = 0$$

$$v_{r} = \dot{r} = \frac{\epsilon p sin\theta}{(1 - \epsilon cos\theta)^{2}}\dot{\theta} = \frac{\epsilon p sin\theta}{(1 - \epsilon cos\theta)^{2}}\frac{k}{r^{2}} = \frac{k\epsilon sin\theta}{p}$$

$$v_{\theta} = r\dot{\theta} = \frac{k}{r} = \frac{k(1 - \epsilon cos\theta)}{p}$$

(c)

$$a_r = \ddot{r} - r\dot{\theta}^2 = \frac{k\epsilon cos\theta}{p}\dot{\theta} - \frac{k^2}{r^3} = \frac{k^2\epsilon cos\theta}{p^3}(1 - \epsilon cos\theta)^2 - \frac{k^2}{p^3}(1 - \epsilon cos\theta)^3$$

$$a_{\theta} = 2\dot{r}\dot{\theta} + r\ddot{\theta} = 0$$

注: 极坐标下速度和加速度的表达式需牢记

- 3. 收尾速度问题. 假设空气对物体的阻力  $\mathbf{f} = -\beta \mathbf{v}$ , 其中  $\mathbf{v}$  是物体的速度, $\beta$  是一个与速度无关的常数. 现在考虑空气中一个自由下落的物体,将  $\mathbf{z}$  轴的正方向取为竖直向下.
  - (a) 写出物体运动的牛顿方程
  - (b) 当物体的速度为多少时,物体不再加速(这个速度叫做收尾速度)?
  - (c) 导出物体速度随时间的变化关系:  $v(t) = v(t_0)(1 e^{-\frac{\beta t}{m}})$

## Ans:

(a)

$$mg - \beta \dot{z} = m\ddot{z}$$

(b) 物体不再加速时,  $\ddot{z} = 0$ , 即

$$v(t_0) = \dot{z} = \frac{mg}{\beta}$$

(c) 由于  $v = \dot{z}$ , 将 (a) 中的方程化为:

$$mg - \beta v = m \frac{dv}{dt}$$

该一阶微分方程可变形为:

$$\frac{dv}{g - \frac{\beta v}{m}} = dt$$

积分一次得:

$$ln(\frac{\beta}{m}v-g)=-\frac{\beta}{m}(t+C)$$

解得:

$$v(t) = \frac{m}{\beta} [g - e^{-\frac{\beta}{m}(t+C)}]$$

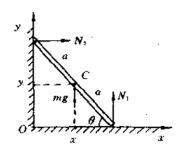
根据边界条件: t=0 时 v=0, 可以确定:

$$e^{-\frac{\beta}{m}C} = q$$

从而:

$$v(t) = \frac{m}{\beta}(g - ge^{-\frac{\beta}{m}t}) = v(t_0)(1 - e^{-\frac{\beta}{m}t})$$

- 4. 有一个长为 2a,质量为 m 的匀质木梯,以外力保持其靠在光滑的垂直壁和水平面上,梯与光滑水平面的初始夹角为  $\alpha$ ,如图所示,问当外力突然撤去后:
  - (a) 梯子在任意位置的速度和加速度
  - (b) 在什么角度梯子与垂直壁脱离



## Ans:

(a) 质心 C 的坐标:

$$\begin{cases} x = a\cos\theta \\ y = a\sin\theta \end{cases}$$

质心的速度分量:

$$\begin{cases} \dot{x} = -a\omega \sin\theta \\ \dot{y} = a\omega \cos\theta \end{cases}$$

其中  $\omega$  为梯子绕质心转动的角速度 质心的加速度分量:

$$\begin{cases} \ddot{x} = -asin\theta \frac{d\omega}{dt} - a\omega^2 cos\theta \\ \ddot{y} = acos\theta \frac{d\omega}{dt} - a\omega^2 sin\theta \end{cases}$$

在整个下滑过程中,由机械能守恒:

$$mgasin\alpha = mgasin\theta + \frac{1}{2}m(\dot{x}^2 + \dot{y}^2) + \frac{1}{2}J_c\omega^2$$

将转动惯量  $J_c = \frac{1}{12} m(2a)^2$  和质心的速度分量带入上式:

$$mgasin\alpha = mgasin\theta + \frac{2}{3}ma^2\omega^2$$

可得:

$$\begin{cases} \omega = \sqrt{\frac{3g(\sin\alpha - \sin\theta)}{2a}} \\ \frac{d\omega}{dt} = -\frac{3g}{4a}\cos\theta \end{cases}$$

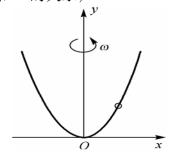
将上式带回质心速度表达式:

$$\left\{ \begin{array}{l} \dot{x} = -asin\theta\sqrt{\frac{3g(sin\alpha - sin\theta)}{2a}} \\ \dot{y} = acos\theta\sqrt{\frac{3g(sin\alpha - sin\theta)}{2a}} \end{array} \right.$$

加速度:

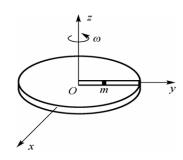
$$\begin{cases} \ddot{x} = \frac{9}{4} sin\theta cos\theta - \frac{3}{2} gsin\alpha cos\theta \\ \ddot{y} = -\frac{3}{4} gcos^2\theta - \frac{3}{2} gsin\alpha cos\theta + \frac{3}{2} gsin^2\theta \end{cases}$$

- (b) 梯子与垂直壁脱离时,  $\ddot{x} = 0$ 故  $\theta = \arcsin(\frac{2}{3}\sin\alpha)$
- 5. 一根光滑的钢丝弯成如图所示的形状,其上套有一小环. 当钢丝以恒定角速度  $\omega$  绕其竖直对称轴旋转时,小环在其上任何位置都能相对静止. 求钢丝的形状(写出 y 和 x 的关系)



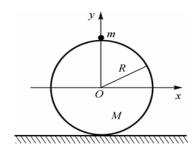
Ans: 见《力学与理论力学》3.10

- 6. 一圆盘绕其竖直的对称轴以恒定的角速度  $\omega$  旋转. 在圆盘上沿径向开有一光滑小槽,槽内一质量为 m 的质点以  $v_0$  的初速从圆心开始沿半径向外运动,试求:
  - (a) 质点到达图示位置(即  $y = y_0$ )时的速度 v
  - (b) 质点到达该处所需的时间 t
  - (c) 质点在该处所受到的槽壁对它的侧向作用力 F



Ans: 见《力学与理论力学》3.11

7. 一半径为 R 的光滑球,质量为 M,静止在光滑的水平桌面上. 在球顶点上有一质量为 m 的质点. m 自 M 球自由下滑. 试求 m 离开 M 之前的轨迹.



Ans: 见《力学与理论力学》4.12

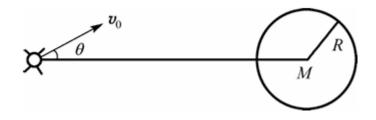
8. 线密度为  $\rho$ ,长度为 L 的链条,用手提着一头,另一头刚好触及地面,静止不动. 突然放手,使链条自由下落,求证: 当键条的上端下落的距离为 s 时,链条作用在 地面上的力为  $3\rho gs$ .

Ans: 见《力学与理论力学》4.14

- 9. 一质点在保守力场中沿 x 轴(在 x > 0 范围内)运动,其势能为  $V(x) = \frac{kx}{x^2 + a^2}$ ,式中 k、a 均为大于零的常数. 试求:
  - (a) 质点所受到的力的表示式
  - (b) 质点的平衡位置

Ans: 见《力学与理论力学》5.10

10. 发射一宇宙飞船去考察一质量为 M、半径为 R 的行星. 当飞船静止于空间离行星中心 5R 处时,以速度  $v_0$  发射一包仪器,如图所示. 仪器包的质量 m 远小于飞船的质量,要使这仪器包恰好掠擦行星表面着陆, $\theta$  角应是多少?



Ans: 见《力学与理论力学》6.9

11. 两个质量均为 1.0 g 的质点,相距 10 m. 开始时相对静止,如果它们之间只有万有引力作用,问它们何时相碰?

**Ans:** 将坐标原点取在其中的一个质点上,设想运动质点开始时具有一个很小的与两质点连线垂直的速度,于是运动质点将做一个轨道**很扁的椭圆**运动,设该椭圆的半长轴为 a,半短轴为 b,则  $2a \approx 10$ ,  $b \approx 0$ .

由开普勒第三定律,该椭圆运动周期与半径为 a 的圆周运动周期相同,由牛顿第二定律:

$$G\frac{m^2}{a^2} = \mu \frac{v^2}{a}$$

注意: 此处运动质点的质量应该使用约化质量  $\mu = \frac{M}{2}$ ,因为此时我们运用了两体运动理论! 从而圆周运动速度:

$$v = \sqrt{\frac{2Gm}{a}}$$

周期:

$$T = \frac{2\pi a}{v} = \frac{\sqrt{2\pi a\sqrt{a}}}{\sqrt{Gm}}$$

两质点相碰时运动质点实际上运动了半个周期,即:

$$t_0 = \frac{T}{2} = \frac{\sqrt{2\pi a\sqrt{a}}}{2\sqrt{Gm}} = \frac{25\pi}{\sqrt{10Gm}} = 9.6 \times 10^7 \, s$$

注:本体的常规积分解法可以见《力学与理论力学》7.2

- 12. 一条宽度为 b,河水以速率 v 向北流的运河在北纬  $\lambda$  处,已知地球自转角速度为  $\omega$ ,当地的重力加速度为 g.
  - (a) 请问哪一侧的河水水位更高(东岸还是西岸?)
  - (b) 求东岸和西岸的河水的高度差

#### Ans:

- (a) 东岸更高(判断科式力的方向即可)
- (b) 设水面与水平面的夹角为  $\theta$ ,在水面取质量为  $\Delta m$  的一小块水对齐受力分析,其受到的重力和科式力的合力方向一定**垂直于水面**:

$$\frac{2m\omega vsin\lambda}{mg} = tan\theta$$

即两岸河水高度差:

$$\Delta h = b \tan \theta = \frac{2b \omega v sin \lambda}{g}$$

注: 本题容易做错. 很多人会问, 这个分析中为什么不考虑惯性离心力这

一项. 其原因是,我们在使用"重力"来分析的时候,重力已经是万有引力和惯性离心力的合力了,所以我们不需要再考虑一次惯性离心力.

13. 某质量为 m 的质点受到两个力的作用: 一个是有心力  $\mathbf{f}_1 = f(r)\hat{r}$ ,另一个是摩擦力  $\mathbf{f}_2 = -\lambda \mathbf{v}$ ,其中  $\lambda < 0$ , $\mathbf{v}$  为质点的速度. 若该质点在 t = 0 时刻相对 r = 0 点的角 动量为  $\mathbf{L}_0$ ,求其角动量随时间的演化规律.

Ans:

合力矩:

$$\mathbf{M} = \mathbf{r} \times \mathbf{f}_2 = \lambda \mathbf{v} \times \mathbf{r} = -\frac{\lambda}{m} \mathbf{L}$$

由角动量定理:

$$\mathbf{M} = \frac{d\mathbf{L}}{dt}$$

由以上两式可得关于 L 的一阶微分方程, 解之得:

$$\mathbf{L} = \mathbf{L}_0 exp(-\frac{\lambda}{m}t)$$

14. 根据广义相对论,两个绕质心旋转的黑洞体系会辐射出引力波,从而损失能量. 在简化分析下,对应的引力波辐射功率 P 具有如下形式:  $P = \alpha I^2 G^\beta \omega^\gamma c^\delta$ ,这里  $\alpha = \frac{32}{5}$ ,  $I = \mu r^2$ ,其中  $\mu$  为两黑洞的折合质量, $\omega$  为两个黑洞绕其质心旋转的圆频率,G为引力常量,c为真空中光速,求常数  $\beta$ 、 $\gamma$ 、 $\delta$ .

**Ans:** 本题意在考察量纲分析这一重要工具,望大家重视公式中物理量量纲:

$$[P] = [M][L]^{2}[T]^{-3}$$
$$[I] = [M][L]^{2}$$
$$[G] = [M]^{-1}[L]^{3}[T]^{-2}$$
$$[\omega] = [T]^{-1}$$

$$[c] = [L][T]^{-1}$$

由于等式两边量纲必须相等,我们可以列出方程组:

$$\begin{cases} 2 - \beta = 1 \\ 4 + 3\beta + \delta = 2 \\ -2\beta - \gamma - \delta = -3 \end{cases}$$

解之得:

$$\beta = 1$$
  $\gamma = 6$   $\delta = -5$ 

# D. Advanced Problems

1. 质量为 M 和 m 的两物体系在原长为 a,倔强系数为 k 的弹簧两端,并放在光滑水平面上,现使 M 获得一与弹簧垂直的速度  $v_0$ ,若  $v_0 = 3a\sqrt{\frac{k}{2\mu}}$ ,其中  $\mu$  为折合质量. 试证明,在以后的运动过程中,两物体之间的最大距离为 3a.

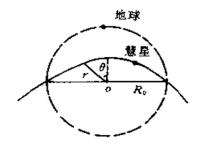
Ans: 见《力学与理论力学》6.10

2. 质量皆为 m 的两珠子可在光滑轻杆上自由滑动,杆可在水平面内绕过 O 点的光滑竖直轴自由旋转. 原先两珠对称地位于 O 点的两边,与 O 相距 a,在 t=0 时刻,对杆施以冲量矩,使杆在极短时间内即以角速度  $\omega_0$  绕竖直轴旋转,求 t 时刻杆的角速度  $\omega$ 、角加速度  $\beta$  及两珠与 O 点的距离 r.

Ans: 见《力学与理论力学》6.77

- 3. 设地球绕太阳的运动是速率为  $v_0$  的匀速圆周运动,其圆轨道半径为  $R_0$ ,若有一彗星在太阳引力作用下沿一抛物线轨道运动,此抛物线与地球轨道相交,两个交点在地球圆轨道直径的两端,如图所示,忽略彗星与地球间的引力作用,假设在无穷远参考点处势能为零,求:
  - (a) 彗星轨道的抛物线方程

- (b) 求彗星的最大速率
- (c) 彗星在地球轨道内运动的时间



## Ans:

(a) 根据抛物线方程:  $r=\frac{p}{1+cos\theta}$  由条件,当  $\theta=\frac{\pi}{2}$  时, $r=p=R_0$ ,代入上式得彗星轨道的抛物线方程:

$$r = \frac{R_0}{1 + \cos\theta}$$

(b) 彗星轨道为抛物线时, 其机械能为零:

$$\frac{1}{2}mv^2 - G\frac{Mm}{r} = 0$$

$$v^2 = \frac{2GM}{r}$$

当彗星位于抛物线顶点  $(\theta = 0)$  处时, r 最小, 其速率最大:

$$v_{max}^2 = \frac{4GM}{R_0}$$

对于地球,有  $m'\frac{v_0^2}{R_0}=G\frac{Mm'}{R_0^2}$ ,即  $v_0^2=\frac{GM}{R_0}$ ,因此:

$$v_{max} = 2v_0$$

(c) 根据开普勒第二定律,对任一个行星,它的矢径在相等的时间内扫过的面

积相等,面积速度为(利用彗星在近日点处的速率和近日点距离计算):

$$\frac{d\sigma}{dt} = \frac{1}{2}r^2\dot{\theta} = \frac{1}{2}(\frac{1}{2}R_0)\cdot(2v_0) = \frac{1}{2}R_0v_0$$

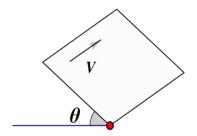
彗星在地球轨道内扫过的面积:

$$\sigma = \int_{-\pi/2}^{\pi/2} \frac{1}{2} r^2 d\theta = \frac{2}{3} R_0^2$$

所需时间为:

$$t = \frac{\frac{2}{3}R_0^2}{\frac{1}{2}R_0v_0} = \frac{4R_0}{3v_0}$$

4. 一足够大的斜面倾角为  $\theta$ ,在其上部有一物块,物块与斜面之间的动摩擦因数  $\mu = tan\theta$ . 在斜面内沿水平方向给物块一初速度 v,试确定在经过足够长时间之后物块的速度,并对结果的合理性进行分析.



Ans:

$$N=mgcos\theta$$

$$f = \mu N = mgsin\theta$$

设水平方向为 x 轴,沿斜面向下为 y 轴,初始位置为原点, $\alpha$  为运动过程中速度方向与 y 轴的夹角. 分别沿 y 轴和物体运动轨迹的切向列动量定理:

$$\begin{cases} -f cos \alpha \Delta t + mg sin \theta \Delta t = m \Delta v_y \\ -f \Delta t + mg sin \theta cos \alpha \Delta t = m \Delta v \end{cases}$$

将  $mgsin\theta$  带入,可得:

$$\Delta v_y = -\Delta v$$

两边积分即可得到最终速率:

$$v_{fianl} = v_y = \frac{v}{2}$$

**分析**: 在运动过程中, x 方向上速度逐渐减小, y 方向上速度逐渐增大, 直至物块沿 y 方向直线运动