

2020年广东省赛复赛例题&练习答案

例1 (CNAO 2013低) 行星

解: 设合时地球到行星的距离为 r_1 , 冲时为 r_2 , 则 $0.85 = m_1 = m_2 = -2.5 \lg \frac{1/r_1^2}{1/r_2^2}$, 可得

$$R = \frac{r_1/r_2 + 1}{r_1/r_2 - 1} = 5.1745 \text{ AU}, \text{ 即为木星. 木星从合到冲的过程是一个追及问题, 设地球轨道周}$$

期为 T_E , 木星轨道周期 T . 根据开普勒第三定律 $\frac{r^3}{T^2} = \frac{r_E^3}{T_E^2}$, 代入 $T_E = 1 \text{ a}$, $r_E = 1 \text{ au}$, $r = 5.1745$

au 可得, $T = 11.77 \text{ a}$. 由会合周期 $\frac{1}{P} = \frac{1}{T_E} - \frac{1}{T}$, 得 $P = 399.2 \text{ 天}$. 依题意, 由合到冲经历时间为半个会合周期, 即 199.6 天.

例2 (CNAO 2012低&高) 星等

解: 先通过口径算出此望远镜的目视极限星等(应该是16等), 比冥王星暗2等, 得到视亮度为冥王星的 $1/6.31$, 即表面积是冥王星的 $1/6.31$, 则半径是冥王星的 $(1/6.31)^{0.5} = 39.8\%$.

例3 (USAAO NAO 2021)

解: 我们先写出

$$m_{\text{unit}} - m_{\text{total}} = -2.5 \lg \left(\frac{F_{\text{unit}}}{F_{\text{total}}} \right)$$

$$m_{\text{unit}} - m_{\text{total}} = -2.5 \lg \left(\frac{\Omega_{\text{unit}}}{\Omega_{\text{total}}} \right)$$

$$m_{\text{unit}} = -2.5 \lg(\Omega_{\text{unit}}) + 2.5 \lg(\Omega_{\text{total}}) + m_{\text{total}}$$

其中 m_{unit} 是表面星等, 即1球面度内的星等; m_{total} 是星系的实际星等; F_{unit} 是1球面度内的流量; F_{total} 是星系的总流量; Ω_{unit} 是1球面度; Ω_{total} 是星系的总立体角.

我们需要证明 m_{unit} 与距离 d 无关. 为此, 我们推出:

$$2.5 \lg(\Omega_{\text{total}}) = 2.5 \lg \left(\frac{A}{d^2} \right)$$

$$2.5 \lg(\Omega_{\text{total}}) = 2.5 \lg(A) - 5 \lg(d)$$

其中 A 是星系的实际面积, d 是它的距离. 同时, 由距离模数公式, 我们得到:

$$m_{\text{total}} = M_{\text{total}} + 5 \lg(d) - 5$$

其中 M_{total} 是星系的绝对星等. 综上, 我们得到:

$$m_{\text{unit}} = -2.5 \lg(\Omega_{\text{unit}}) + 2.5 \lg(A) + M_{\text{total}} - 5$$

与距离无关. 得证.

例4 (CNAO 2013低&高) 老人星

解: (1) 在昆明(北纬 $24^\circ 57'$) 地区可以升起的恒星赤纬 $\delta > -90^\circ + 24^\circ 57' = -65^\circ 3'$, 老人星的赤纬 δ 为 $-52^\circ 43'$, 因此可以升起.

(2) 老人星上中天时恒星时与赤经相等 ($S = \alpha + t$, $t = 0$ 所以 $S = \alpha$). 已知老人星的赤经为 $6^{\text{h}} 24^{\text{m}}$, 因此上中天时的恒星时为 $6^{\text{h}} 24^{\text{m}}$. 春分时刻的恒星时为地方平时 -12^{h} . 考试时间为4月29日至4月30日, 与今年春分日3月20日相差40.5天. 因此平时与恒星时相差 $12 - 24 \times 40.5/365.2422 = 9^{\text{h}} 20^{\text{m}}$. 因此老人星上中天为地方平时 $6^{\text{h}} 24^{\text{m}} + 9^{\text{h}} 20^{\text{m}} = 15^{\text{h}} 44^{\text{m}}$. 昆明与北京时间(东经 120° 标准时)时差为 $17.5^\circ \times 4^{\text{m}} = 1^{\text{h}} 10^{\text{m}}$. 因此老人星上在接下来24小时内中天的时间为北京时间4月29日 $16^{\text{h}} 54^{\text{m}}$.

(3) 由第1问我们得知老人星在昆明上中天时的地平高度也只有 12° , 可观测时间很短. 当天昆明日落时间大约为19时30分, 也就是老人星上中天过后2.5小时才日落. 这时老人星的地平高度将降到 5° 以下, 因此无法观测.

例5 (CNAO 2013高) 双星

解: (1) 由动量守恒定律 $m_1 r_1 = m_2 r_2$, 且 $r = r_1 + r_2$, 可得 $r_1 = \frac{m_2}{m_1 + m_2} r$, $r_2 = \frac{m_1}{m_1 + m_2} r$. 根据万有引力定律, 对于主星有

$$G \frac{m_1 m_2}{r^2} = m_1 \left(\frac{2\pi}{T} \right)^2 r_1,$$

$$\text{代入化简可得 } T = \sqrt{\frac{4\pi^2 r^2 r_1}{G m_2}} = 2\pi r \sqrt{\frac{r}{G(m_1 + m_2)}}. \quad (1)$$

(2) 对于整个系统, 质量守恒, 总角动量守恒. 总质量 $M = m_1 + m_2$ 是常数; 总角动量:

$$L = I\omega = (m_1 r_1^2 + m_2 r_2^2) \frac{2\pi}{T} = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2} r^2 \cdot \frac{2\pi}{T}$$

是常数, 所以 $m_1 m_2 r^2 T^{-1}$ 是常数.

当一小部分质量发生转移时, $m_1 \rightarrow m_1 + \Delta m$, $m_2 \rightarrow m_2 - \Delta m$, $r \rightarrow r + \Delta r$, $T \rightarrow T + \Delta T$, $m_1 m_2 r^2 T^{-1}$ 可表示为 $(m_1 + \Delta m)(m_2 - \Delta m)(r + \Delta r)^2(T + \Delta T)^{-1}$, 所以 $(m_1 + \Delta m)(m_2 - \Delta m)(r + \Delta r)^2(T + \Delta T)^{-1} = m_1 m_2 r^2 T^{-1}$,

$$\left(1 + \frac{\Delta m}{m_1}\right) \left(1 - \frac{\Delta m}{m_2}\right) \left(1 + \frac{\Delta r}{r}\right)^2 \left(1 + \frac{\Delta T}{T}\right)^{-1} = 1.$$

展开化简并忽略二阶小量可得:

$$\left(1 + \frac{\Delta m}{m_1} - \frac{\Delta m}{m_2}\right) \left(1 + 2\frac{\Delta r}{r}\right) \left(1 - \frac{\Delta T}{T}\right) = 1,$$

$$\left(1 + \frac{m_2 - m_1}{m_1 m_2} \Delta m\right) \left(1 + 2\frac{\Delta r}{r} - \frac{\Delta T}{T}\right) = 1,$$

$$1 + \frac{m_2 - m_1}{m_1 m_2} \Delta m + 2\frac{\Delta r}{r} - \frac{\Delta T}{T} = 1,$$

$$\frac{m_2 - m_1}{m_1 m_2} \Delta m = \frac{\Delta T}{T} - 2\frac{\Delta r}{r}. \quad (2)$$

由(1)式得 $Tr^{-\frac{3}{2}}$ 是常数.

所以 $(T + \Delta T)(r + \Delta r)^{-\frac{3}{2}} = Tr^{-\frac{3}{2}}$, 即 $\left(1 + \frac{\Delta T}{T}\right) \left(1 + \frac{\Delta r}{r}\right)^{-\frac{3}{2}} = 1$,

$\left(1 + \frac{\Delta T}{T}\right) \left(1 - \frac{3}{2} \frac{\Delta r}{r}\right) = 1$, 则 $\frac{\Delta r}{r} = \frac{2}{3} \frac{\Delta T}{T}$. 所以 $\Delta r < 0$, 二者靠近.

由(2)式得: $\frac{m_2 - m_1}{m_1 m_2} \Delta m = \frac{\Delta T}{T} - 2\frac{\Delta r}{r} = \frac{\Delta T}{T} - \frac{4}{3} \frac{\Delta T}{T} = -\frac{1}{3} \frac{\Delta T}{T}$, 所以 $\Delta m < 0$, 物

质由 m_1 到 m_2 .

例6 (CNAO 2016低&高) 金星勾陈一

解: (1) 看不到. 黄赤交角可以视为 180° 的话, 就可以认为金星是完全倒过来自转的, 金星的北天极对应南黄极, 南天极对应北黄极. 所以, 金星北纬 60° 的居民, 相当于居住在黄纬的南纬 60° , 只能看到黄纬的北纬 30° 以南的星空. 而北黄极位于天龙座, 离勾陈一(地球的北极星)的角距离远小于 60° , 由此可知勾陈一的黄纬大于北纬 30° , 因此不能被看到.

(2) 在地球上, 太阳视直径为30角分, 到太阳1 au, 所以在金星上看, 太阳视直径为 $30/0.72 = 41.7$ 角分. 因此人造卫星的视直径也要是41.7角分.

人造卫星绕金星做匀速圆周运动, 万有引力产生向心力, 因此: $\frac{GMm}{r^2} = mr\omega^2$, 式中 G 为万有引力常数, 为卫星到金星质心的距离, M 为金星质量, m 为卫星质量, ω 为卫星的角速度.

又有: $\omega = \frac{2\pi}{T}$, 式中 T 为卫星公转周期.

两式联立并整理可得: $r^3 = \frac{GMT^2}{4\pi^2}$,

已知万有引力常数 $G = 6.67 \times 10^{-11} \text{ (N}\cdot\text{m}^2/\text{kg}^2)$,

M 、 T 均已知, 带入计算可得:

$$r = 3.81 \times 10^5 \text{ km.}$$

因此, 从金星表面上看卫星离观测者的距离为

$$r' = 3.81 \times 10^5 - 0.06052 \times 10^5 = 3.75 \times 10^5 \text{ km.}$$

在这个距离上, 41.7角分对应弧度为:

$$41.7 \times 60/206265 = 0.01213.$$

因此该卫星的直径为:

$$3.75 \times 10^5 \text{ km} \times 0.01213 = 4549 \text{ km.}$$

例7 (CNAO 2019高) 垂直发射的炮弹

解: 根据开普勒定律, 该炮弹的轨迹为以地心为焦点的椭圆.

设在地面高度 y 时弹丸相对地心的角速度为 $\omega(y)$, 则在短时间 dt 内, 弹丸轨迹扫过的面积为 $\frac{1}{2}\omega(y)dt(R+y)(R+y)$, 其中 R 为地球半径.

根据开普勒定律, 单位时间内扫过的面积为常数, 故有 $\omega(y)(R+y)^2 \equiv \omega_0 R^2$, ω_0 为地球自转角速度.

因 $y \ll R$, 故 $\omega(y) = \omega_0 \frac{R^2}{(R+y)^2} \cong \omega_0 \left(1 - 2\frac{y}{R}\right)$.

因此, 弹丸自飞离地面开始, 其地心角速度一直小于地球自转角速度 ω_0 , 故弹丸的落点位于炮口西侧.

【注】在本次决赛中, 很多同学根据“弹丸水平方向速度保持恒定, 因此地心角速度随着高度增加而减小”来推定炮弹落于西侧.

但这一论据是错误的. 如果在地面坐标系中观察, 由于科里奥利力效应的存在, 水平方向会产生速度; 如果是在地心坐标系中观察, 无论是水平速度(这里指对应发射时刻的水平方向)还是相对地心的切向速度都是变化的.

在从地面飞行至最高点的过程中, 弹丸高度 y 与时间 t 有如下关系: $y = V_0 t - \frac{1}{2}gt^2$.

因 $(\omega - \omega_0)$ 为弹丸地心角速度与地球自转角速度之差, 故弹丸在地面投影位置的偏离速度(向东为正):

$$dV = (\omega - \omega_0)R = -2\omega_0 y = -2\omega_0 \left(V_0 t - \frac{1}{2}gt^2\right).$$

弹丸飞至最高点所需时间为: $T = \frac{V_0}{g}$.

以下可以采用多种方法估算弹丸从发射到飞至最高点期间偏离距离.

例如：取简单平均、或使用 $\frac{T}{2}$ 时的 dV 作为平均值、或分段计算 $0 \sim \frac{T}{2}, \frac{T}{2} \sim T$ 的距离等，结果为某常数 $\times \omega_0 \frac{V_0^3}{g^2}$

若使用积分计算，可得出准确结果 $\frac{4}{3} \omega_0 \frac{V_0^3}{g^2}$

(使用平均方法计算，推导和计算过程正确，此步骤给满分；若使用积分计算，须得出准确结果，此步骤给满分)

例8 (CNAO 2018高) 霍金辐射

解：(1) 黑洞的史瓦西半径为： $r_s = \frac{2GM}{c^2}$ ，从牛顿力学出发进行求解也可以得出一样的结果，在这里不进行赘述。

(2) 光子的能量可以表示为： $E = \frac{hc}{\lambda} \sim \frac{hc}{r_s} = \frac{hc^3}{2GM}$ ，故光子的温度为：

$$T = \frac{E}{k_B} = \frac{hc^3}{2k_B GM}.$$

(3) 黑洞的表面积为： $A = 4\pi r_s^2 = \frac{16\pi G^2 M^2}{c^4}$ 。

黑洞的辐射方式可以看作黑体辐射，故黑洞辐射功率为：

$$P = A \cdot \sigma T^4 = \frac{\pi \sigma h^4 c^8}{k_B^4 G^2} \cdot \frac{1}{M^2}.$$

(4) 根据质能方程，黑洞的总能量为： $E(t) = M(t)c^2 \equiv M_0 c^2 \cdot \alpha(t)$ ，其中 $\alpha(t) = M(t)/M_0$ 为无量纲量。单位时间内，黑洞质量的损失率：

$$\frac{dM}{dt} = \frac{dE}{dt} \frac{1}{c^2} = -P \frac{1}{c^2} = -\frac{\pi \sigma h^4 c^6}{k_B^4 G^2} \cdot \frac{1}{M^2}.$$

故黑洞的寿命为： $\tau = \int dt = -\frac{k_B^4 G^2}{\pi \sigma h^4 c^6} M_0^3 \int \alpha(t)^2 d\alpha \propto M_0^3$ 。

即黑洞的寿命 τ 和黑洞初始质量 M_0 的三次方成正比。

例9 (CNAO 2020高) 主序星占比

解：(官方答案即将公布)

例10(CNAO 2020低&高) 脉冲星

解：(官方答案即将公布)

例11(CNAO 2019低&高) 火星天文馆

解：(1) 考虑地球上观察火星天文馆的角大小：

利用望远镜分辨角 $\delta = 1.22 \frac{\lambda}{D}$ 及 $\theta = \frac{R_{\text{天象厅}}}{d_{\text{ME}}}$ 等公式进行计算，并讨论判断。

其中， λ 是入射光波长， D 是望远镜口径， $R_{\text{天象厅}}$ 是天象厅半径(可取11.5米)， d_{ME} 是地球和火星之间的距离。

(2) 考虑地球上观察火星天文馆的亮度(或亮度变化)：

利用目视望远镜极限星等 $m_b = 2.1 + 5 \lg D$ 及 $m = m_{\text{sun}} - 2.5 \lg(F/F_{\text{sun}})$ 等公式进行计算，并讨论判断。

其中, m 是火星天文馆的视星等, F 是火星天文馆反射出的光照射到地球上的亮度, m_{sun} 是太阳视星等.

(3) 其他(需根据具体计算展开合理讨论):

如, 可以通过探测器作为中继观测点; 可以利用莫尔斯码传递信息; 亮度变化导致星等变化的可探测性等.

(本题为开放性试题, 只要阐述的理由和给出的计算过程合理、自治, 即可得分. 讨论的情况越全面, 得到的分数将越高. 只回答“可以”或者“不可以”不得分)

练习

1. (CNAO 2008低) 肉眼和望远镜

解: 根据望远镜分辨率公式: 分辨角 $\theta = 1.22 \lambda/D$, 可知分辨率与探测器口径成正比, 因此, 此倍率为 $100 \text{ mm}/6 \text{ mm} = 16.67$ 倍. 又因为极限星等 $m_1 = 6.9 + 5 \lg D$, D 的单位为厘米, 所以两者极限星等之差为: $M_1 - M_2 = 6.9 + 5 \lg D_1 - (6.9 + 5 \lg D_2) = 5 \lg(D_1/D_2) = 6.1092$ 因此, 观测到恒星视亮度之比: $2.512^{6.1092} = 278$ 倍.

2. (CNAO 2011选拔赛低&高) 分子云

解: 首先考虑分子热运动速小于度必须逃逸速度,

$$\frac{3kT}{m} < \frac{2GM}{R} = \frac{8\pi G\rho R^2}{3},$$

可以推得

$$R > \sqrt{\frac{9kT}{8\pi G\rho m}},$$

代入题干所给数值, 得到 R 约为 200000 km .

但这样得出的半径其对应的氢云的质量约为4个地球质量, 这种情况是不可能形成恒星的, 只能形成行星.

同样如果考虑金斯不稳定性

$$\frac{R}{v} > \frac{1}{\sqrt{G\rho}}$$

其中 v 是尺度为 R 的气体球的声速. 这样得到氢云的最小半径, 其质量仍不足以产生恒星. 因此正确的想法是利用最小恒星质量作为判据:

$$M_* = 0.08 M_{\text{sun}}$$

$$\frac{4\pi R_c^3 \rho_a}{3} = M_*$$

$$\rho_a = 0.5 \times 1.23 \text{ kg/m}^3$$

最后得到

$$R_c \geq 4 \times 10^6 \text{ km}$$

3. (CNAO 2012选拔赛低) 星等

解: 亮度与距离成反比. 设天狼星现在到地球距离为 $D_1 = 2.7 \text{ pc}$, 经过 T 年后减小到 D_2 . $D_1^2/D_2^2 = 2$, $D_1 - D_2 = T \times 80000 \text{ km/yr}$.

pc和km的换算关系是 $1 \text{ pc} = 206265 \text{ au} = 3.09 \times 10^{13} \text{ km}$.

由此解得 $D_2 = 5.9 \times 10^{13} \text{ km}$, $T = 3.05 \times 10^8 \text{ yr}$.

4. (CNAO 2013选拔赛高) 分子云

解: (1) 为了回答这道题目, 首先我们应当知道恒星的质量下限: $M_{\text{min}} = 0.08 M_{\odot}$.

因而我们可以列方程求出分子云半径: $\frac{4}{3}\pi R^3 \cdot \rho = M_{\min}$

$$\text{解得: } R = \sqrt[3]{\frac{3 \times 0.08 M_{\odot}}{4\pi\rho}}$$

选手如果不知道恒星质量下限, 也可以跳过此小问继续作答, 第一小问和二三并无关联.

$$(2) \text{ 反射光强: } L_r = \frac{L}{4\pi D^2} \cdot \pi r^2 \cdot \alpha = \frac{\alpha r^2}{4D^2} L.$$

(3) 热平衡状态下, 由斯特藩-玻尔兹曼定律:(单面受照射, 左边为吸收, 右边辐射)

$$\frac{L}{4\pi D^2} (1 - \alpha) \cdot \pi r^2 = \sigma t^4 \cdot 2\pi r^2$$

$$\text{从而解得 } t = \sqrt[4]{\frac{(1 - \alpha)Lr^2}{8\pi\sigma D^2}}$$

5. (IOAA 2016) 泰坦星上的气体

解: 依题意, 气体为理想气体, 满足 $\frac{3}{2}k_B T_T \approx \frac{1}{2}m_g v_{\text{rms}}^2 = \frac{1}{2}\frac{M_g}{N_A} v_{\text{rms}}^2$, 可得 $v_{\text{rms}} = \sqrt{\frac{3k_B N_A T_T}{M_g}}$. 由

已知, “气体粒子的热速度的均方根超过了它的逃逸速度的1/6, 那么绝大部分这种气体就会从行星中逃逸出去”, 可得 $v_{\text{rms}} < \frac{v_{\text{esc}}}{6} = \frac{1}{6}\sqrt{\frac{2GM_T}{R_T}}$. 代入第一步的结果后可得 $M_g > \frac{54k_B N_A T_T R_T}{GM_T} =$

13.2 g, 所以最小原子质量数 A_{\min} 是13.2.

6. (IOAA 2016) 造父变星脉动

解: (1) 根据星等的定义式, $m_1 - m_2 = -2.5 \lg \frac{F_1}{F_2}$, 所以 $\frac{F_1}{F_2} = 10^{-0.4(m_1 - m_2)} = 1.77$.

根据斯特藩-玻尔兹曼公式 $L = 4\pi R^2 \sigma T^4$, 可得 $\frac{R_1}{R_2} = \sqrt{\frac{F_1}{F_2}} \times \left(\frac{T_2}{T_1}\right)^2$. 根据维恩定律

$$\frac{T_2}{T_1} = \frac{\lambda_1}{\lambda_2}, \quad \frac{R_1}{R_2} = \sqrt{\frac{F_1}{F_2}} \times \left(\frac{\lambda_1}{\lambda_2}\right)^2 = 0.890.$$

(2) 依题意, $R_2 - R_1 = v \times \frac{P}{2} = 12.8 \times 10^3 \times \frac{9.84 \times 86400}{2} \text{ m}$, 所以 $R_1 = 4.41 \times 10^{10} \text{ m}$, $R_2 = 4.95 \times 10^{10} \text{ m}$.

(3) 将天体的流量值与太阳的作比较, 有 $m_2 - m_{\odot} = -2.5 \lg \frac{F_2}{F_{\odot}}$. $F_2 = F_{\odot} \cdot 10^{-0.4(m_2 - m_{\odot})} = \frac{L_{\odot}}{4\pi a_{\oplus}^2}$

$10^{-0.4(m_2 - m_{\odot})} = 6.51 \times 10^{-10} \text{ W m}^{-2}$, 其中 a_{\oplus} 表示日地平均距离.

(4) 根据维恩定律, $T_2 = \frac{2.898 \times 10^{-3} \text{ m K}}{\lambda_2}$.

$$\text{天体的距离 } D_{\text{star}} = \sqrt{\frac{L_2}{4\pi F_2}} = \sqrt{\frac{R_2^2 \sigma T_2^4}{F_2}} = 298 \text{ pc}.$$

7. (自编) 天和升空

解: (1) 依题意可知, 天和轨道的半长轴为

$$a = \frac{h_p + h_a + 2R_{\oplus}}{2} = 6739.5 \text{ km}.$$

由天体力学的知识我们知道, 围绕地球做半长轴为 a 的椭圆运动的物体 m 的总机械能为

$$E = -G \frac{M_{\oplus} m}{2a}$$

于是在近日点处, 由 $E = E_k + E_p$, 得到

$$-G \frac{M_{\oplus} m}{2a} = \frac{1}{2} m v_p^2 - G \frac{M_{\oplus} m}{R_{\oplus} + h_p}$$

$$\text{解得 } v_p = \sqrt{\frac{2GM_{\oplus}}{R_{\oplus} + h_p} - \frac{GM_{\oplus}}{a}} = 7724.81 \text{ m/s}.$$

记核心舱的质量为 m_1 , 火箭含燃料质量为 m_2 , 燃料质量为 m_0 . 则燃料耗尽后, 核心舱与空火箭的动能为

$$E_k = \frac{1}{2} (m_1 + m_2 - m_0) v_p^2 = 2.96 \times 10^{12} \text{ J}$$

而如果仅考虑燃料给予的冲量, 加速后的动量应为

$$p_0 = m_0 \cdot I_{sp} = 1.5 \times 10^9 \text{ kg} \cdot \text{m/s}.$$

故速度为 $v_0 = \frac{p_0}{m_1 + m_2 - m_0} = 1.51 \times 10^4 \text{ m/s}$. 因此初始动能为

$$E_{k0} = \frac{1}{2} (m_1 + m_2 - m_0) v_0^2 = 1.13 \times 10^{13} \text{ J}$$

因此动能损失率为 $1 - \frac{E_k}{E_{k0}} = 73.8\%$.

(2) 要求轨道的周期, 可以利用开普勒第三定律 $\frac{T^2}{a^3} = \frac{4\pi^2}{GM_{\oplus}}$. 解得

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{a^3}{GM_{\oplus}}} = 5495.19 \text{ s} = 1.53 \text{ h}.$$

(3) 画图解答. 首先, $i > \varphi$, 故天和号必有可能过天顶, $a_{\max} = 90^\circ$.

再考虑最低点. 由于 $h_p \ll R_{\oplus}$, 显然在上中天时, 其地平高度有可能小于零.

由余弦定理, 观察者与天和号的距离为

$$d = \sqrt{R_{\oplus}^2 + (R_{\oplus} + h_p)^2 - 2R_{\oplus}(R_{\oplus} + h_p)\cos(\varphi + i)}$$

$$= 6990.6 \text{ km}$$

故又由余弦定理,

$$\cos(90^\circ - a) = \frac{R_{\oplus}^2 + d^2 - (R_{\oplus} + h_p)^2}{2 \cdot R_{\oplus} \cdot d} = 0.497$$

得到

$$a \approx 29.8^\circ$$

由于在地下, 故 $a_{\min} = -29.8^\circ$.

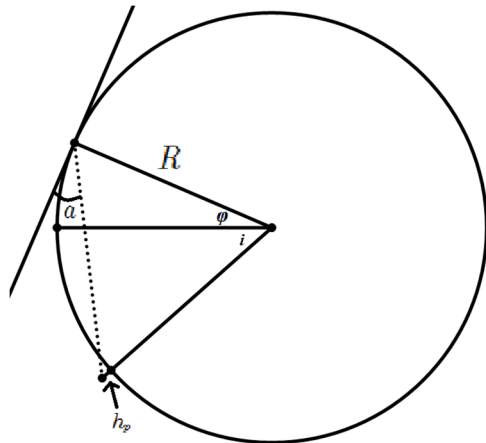
(4) 天和号的侧面积为

$$S = 1.4^2\pi + 2.8 \times 5.4 + 4.2 \times 8.3 = 56.14 \text{ m}^2$$

因此列出普森公式

$$m - m_{\odot} = -2.5 \lg \left(\frac{p \cdot \frac{L_{\odot}}{4\pi d_{\oplus}^2} \cdot S \cdot \frac{1}{2\pi h_p^2} \cdot e^{-\tau}}{\frac{L_{\odot}}{4\pi d_{\oplus}^2}} \right) = 27.65$$

故星等为 $m = -26.7 + 27.65 = 0.95 \approx 1$.

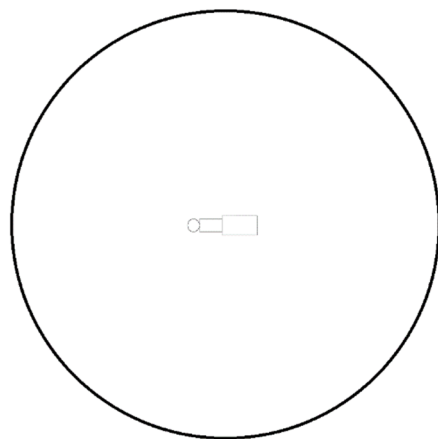


(5) i. 像的亮度与其相对口径 $\frac{D}{f}$ 有关. $\frac{80}{1500} = 0.0533$,

$\frac{70}{1350} = 0.0519$. 因此社长搬出的这一台看到的更亮. 当然, 前提是依然能完整看到天和核心舱.

ii. 角放大率为 $\omega = \frac{f_o}{f_e} = 375$. 放大后其长度的视大小为

$\frac{16.5 \text{ m}}{352 \text{ km}} \times \frac{180}{\pi} \times 375 = 1^\circ$. 因此, 在极端理想情况下, 其长度应占到目镜视场的六分之一. 宽度按比例即可.



例11(CNAO 2013选拔赛高) 艾森彗星

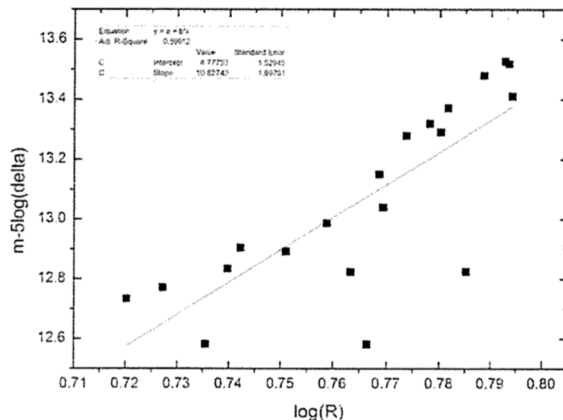
(1) 彗星在离太阳 R 处接收到的太阳辐射流量 F_R 反比于 R^n , 距离彗星为 Δ 的观测者接收到的彗星辐射流量 F 正比于 F_R/Δ^2 , 即: $F_R \propto R^{-n}\Delta^{-2}$.

视星等定义为 $m \sim -2.5 \lg F$, 当 $R = \Delta = 1$ 时, 观测者接收到的彗星辐射流量记为 F , 根据彗星绝对星等的定义, 显然 $H \sim -2.5 \lg F_0$. 因此有:

$$m - H = -2.5 \lg \frac{F}{F_0} = -2.5 \lg R^{-n} \cdot \Delta^{-2} = 5 \lg \Delta + 2.5n \cdot \lg R$$

即: $H = m - 5 \lg \Delta - 2.5n \cdot \lg R$.

(2) 从上式得知, $m - 5 \lg \Delta = H + 2.5n \cdot \lg R$, 以 $\lg R$ 为横坐标、 $m - 5 \lg \Delta$ 为纵坐标, 代入表中所给数据作图如下. 此图的斜率为 $2.5n$ 、截距即为 H . 对此图做线性拟合, 可求出 $n \approx 4.3$, $H \approx 4.8$.



(3) 将 H 、 n 、 Δ 、 R 的数据代入(1)式, 可求出: $m = 5 \lg \Delta + H + 2.5n \cdot \lg R \approx -6.5^m$.

注: 艾森彗星的近日距为 0.01 au , 此时它距离地球 0.99 au , 可以算出它在近日点时的亮度可能高达 -16 等左右! 比满月还亮. 但这时它完全淹没在阳光中, 我们无法看到. 在后来的观测中, 艾森彗星在通过近日点前解体, 远没有达到如此之高的亮度.

例12(IOAA 2017节选) 测量大麦云的距离

对造父变星, 周光关系为

$$\lg L = \beta \lg P + C$$

回忆起 $F = \frac{L}{4\pi d^2}$, 因此 $\lg L$ 可以用绝对星等 M_x 表示

$$\lg L = \lg F + 2 \lg d + \lg 4\pi$$

以及

$$-\frac{m}{2.5} = \lg F - \lg F_0$$

两式相减, 我们得到

$$2.5 \lg L = -m + 5 \lg d + C^*$$

由绝对星等的定义,

$$M = m + 5 - 5 \lg d_{\text{pc}}$$

我们因此得到了 L 和 M 的关系,

$$2.5 \lg L = -M + C''$$

代入周光关系, 我们得到 $M = \beta' \lg P + C'$, 或者意识到 $\lg L \propto M$, 其中 $\beta' = -2.5\beta$.

通过表中 V 和 K 波段的数据以及视差计算绝对星等 M_x 和它的误差.

计算距离及其误差:

$$d_{\text{pc}} (\text{parsec}) \approx \frac{1 \text{ AU}}{\theta_{\text{parallax}} (\text{arcsec})}, \quad \Delta d_{\text{pc}} = \frac{\Delta \theta}{\theta} \times d_{\text{pc}}$$

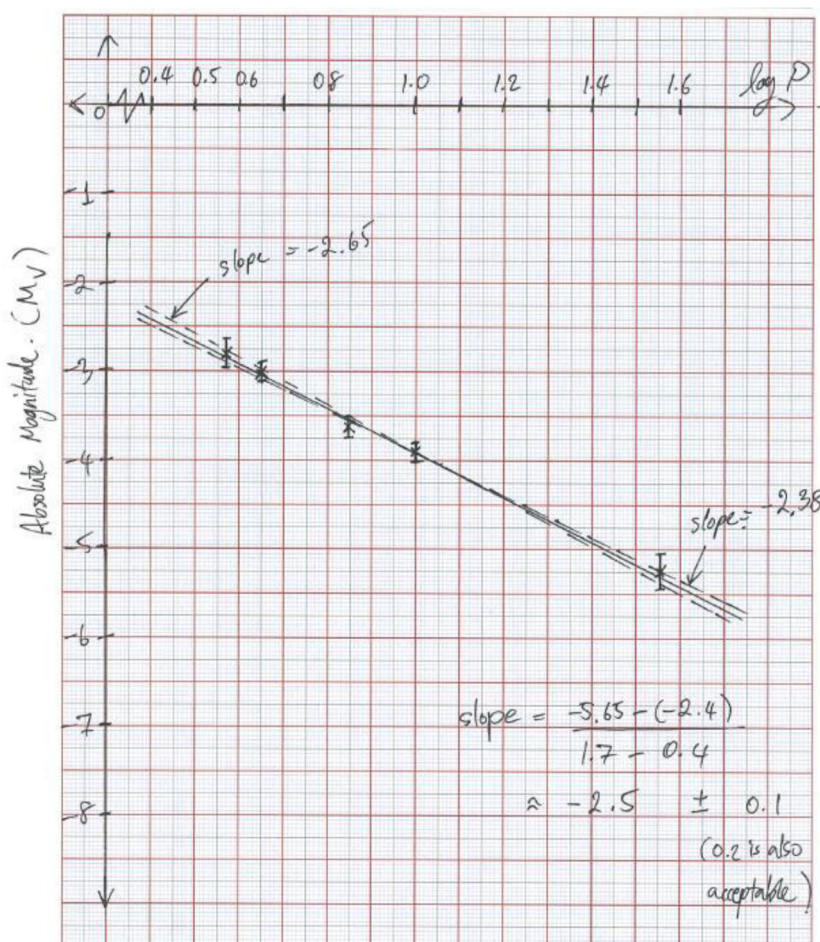
然后计算绝对星等及其误差:

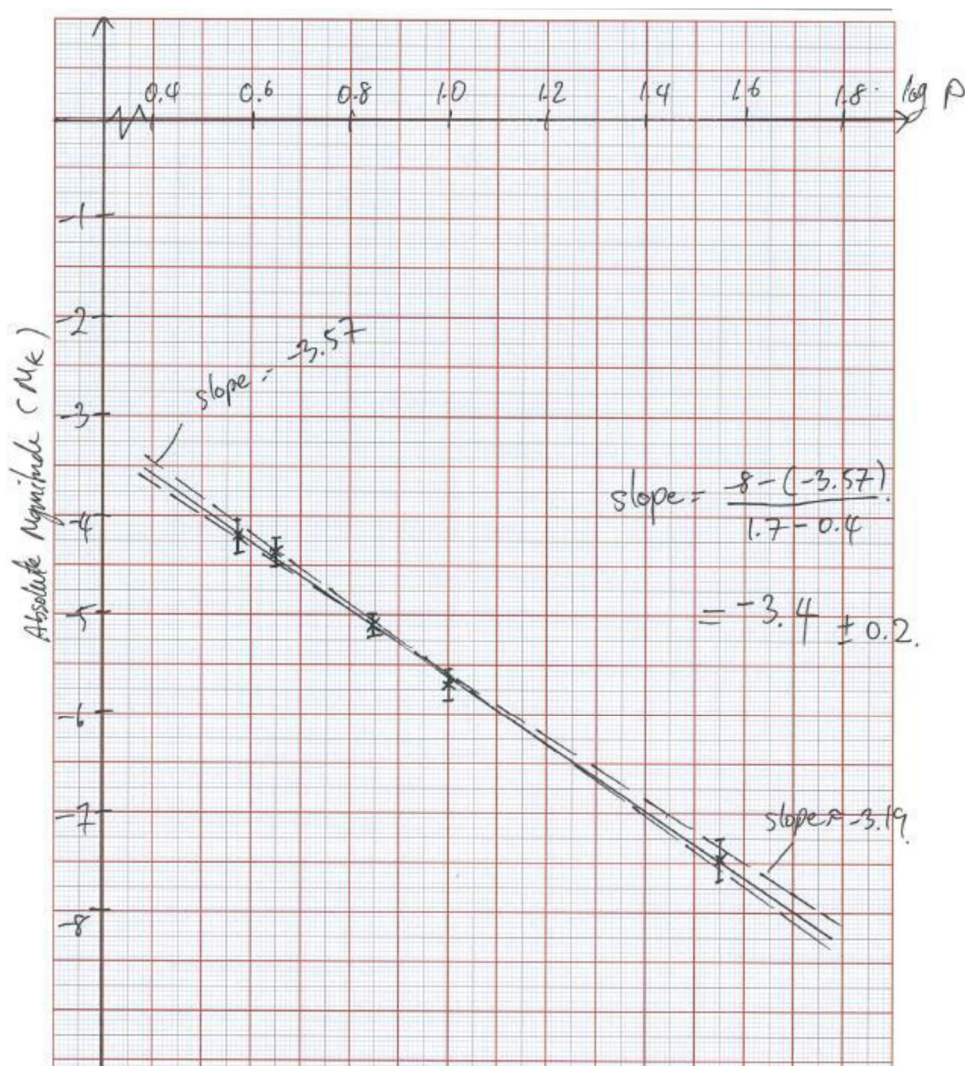
$$M_x = m_x - A_x + 5 - 5 \lg d_{\text{pc}}$$

$$\Delta M_x = \frac{5}{d_{\text{pc}} \ln 10} \times \Delta d_{\text{pc}}$$

	d_{pc}	Δd_{pc}	$\log P$	M_V	ΔM_V	M_K	ΔM_K
RT Aur	416.6	32.	0.572	-2.83	0.17	-4.19	0.17
FF Aql	355.8	22.	0.650	-3.02	0.13	-4.37	0.13
X Sgr	333.3	20.	0.846	-3.63	0.13	-5.12	0.13
ζ Gem	359.7	23.	1.007	-3.92	0.14	-5.69	0.14
l Car	497.5	49.	1.551	-5.27	0.21	-7.47	0.21

V 数据





例13(CNAO 2012选拔赛低&高) 银河系常数

本题的情况很有意思. 由于太阳S和天体M距银心距离相等, 所以它们的轨道速度也应该一样, 这样它们和银心构成的三角形就只有旋转而没有变形, 即 r 不随时间改变. 这意味着天体M相对太阳S的速度只有切向分量. 而且这个切向的角速度对任何天体M都是相同的.

- (1) 比如说, r 不宜太小, 即 L 不宜过于接近90度. 因为天体除了绕银心运动, 还有随机的运动速度. 随机运动的线速度各处都是相近的, 而从太阳观测时各处绕银心的角速度是相等的. 因此应该避免 r 过小.

r 也不宜太大, 因为同样的天体, 越远则越暗, 越不容易准确地测出其位置.

L 不宜接近180度, 即不宜选择银心方向的天体. 因为银心方向消光严重, 很难准确地测量出天体的 r .

- (2) 已经论述过这些天体相对太阳只有切向速度且同角速度, 并且这个角速度就是太阳绕银心的角速度. 所以角速度 $\omega = v/r = V_0/R_0$. 再利用 L 和 r 、 R 之间的几何关系建立等式, $r/2 = R_0 \cos L$.

解得, $R_0 = r/2 \cos L$, $V_0 = v_1 R_0/r = v_1/2 \cos L$.

- (3) 利用(2)中的结论, 分别算出 $R_0 = 8.39 \text{ kpc}$, 7.84 kpc , 16.89 kpc , 7.82 kpc . 第三个数据显然有问题, 将其他三个平均, 得到结果 8.0 kpc .