### 1 高年组简答题:疲倦的光子

在大爆炸模型提出的早期,有人为了反对大爆炸模型同时解释哈勃定律,提出了"疲倦的光子" 假说。该假说认为宇宙是静态的,而光子会随着自己在宇宙中穿梭而失去能量。单位距离内损 失的能量由下式表达:

$$\frac{dE}{dr} = -kE$$

其中k为一常数,E为光子的能量。

请证明当z << 1,上述假说会给出一个线性的红移-距离关系(即哈勃定律),并求出满足这个条件的k。

#### 1.1 参考答案

解微分方程,有:

$$\frac{dE}{dr} = -kE$$

$$\frac{dE}{E} = -kdr$$

$$\int_{E_0}^{E} \frac{dE}{E} = -k \int_{0}^{r} dr$$

$$\ln \frac{E}{E_0} = -kr$$

$$E(r) = E_0 e^{-kr}$$

其中 $E_0$ 为光子初始的能量,r是光子走过的距离。

红移和能量也有关系:

$$z = \frac{\lambda - \lambda_0}{\lambda_0} = \frac{\frac{hc}{E} - \frac{hc}{E_0}}{\frac{hc}{E_0}}$$
$$= \frac{\frac{1}{E} - \frac{1}{E_0}}{\frac{1}{E_0}}$$
$$= E_0 \cdot \frac{E_0 - E}{EE_0}$$
$$= \frac{E_0 - E}{E}$$

带入能量的表达式,有:

$$z = \frac{E_0 - E_0 e^{-kr}}{E_0 e^{-kr}}$$
$$= e^{kr} \left( 1 - e^{-kr} \right)$$
$$= e^{kr} - 1$$

当z << 1,即kr << 1时,有

$$z \approx kr$$

同时带入多普勒效应(v=cz)

$$cz = H_0 r$$

$$ckr = H_0 r$$

$$k = \frac{H_0}{c} = 2.267 \cdot 10^{-4} \text{Mpc}^{-1}$$

## 2 普通单选题: 第四宇宙速度

定义第四宇宙速度为从地球发射的卫星逃逸银河系的速度,请求出第四宇宙速度的数值,(不切实际的)假设银河系物质全部集中在银河系中心。

取银河系质量为 $M_{Gal}=1\cdot 10^{12}M_{Sun}$ ,太阳距离银心距离为 $R_{Gal}=8.3~{
m kpc}$ 

- A. 493.927 km/s
- B. 510.628 km/s
- C. 298.681 km/s
- D. 298.216 km/s

#### 2.1 参考答案

为了求出第四宇宙速度,先求出第三宇宙速度,地球轨道处逃逸太阳的速度为

$$v = \sqrt{\frac{2GM_s}{R}} = 42.127 \text{ km/s}$$

考虑到卫星在逃逸的过程中,卫星会获得地球绕转太阳的轨道速度,故在脱离地球引力后,逃 离太阳引力所需的速度为

$$v_{esc}' = \sqrt{\frac{2GM_s}{R}} - \sqrt{\frac{GM_s}{R}} = (\sqrt{2} - 1)\sqrt{\frac{GM_s}{R}} = 12.339 \text{ km/s}$$

设此时探测器的动能为 $E_f$ ,为了逃离地球,探测器需要达到第二宇宙速度,记探测器逃离地球所需的动能为 $E_2$ ,那么探测器从地球出发,逃离太阳需要的总动能为

$$E_3 = E_f + E_2$$

三者的速度则有如下关系

$$v_3^2 = v_{esc}'^2 + v_2^2$$

其中 $v_3$ 为第三宇宙速度, $v_2$ 为第二宇宙速度, $v_2 = 11.187 \text{ km/s}$ ,因此第三宇宙速度为

$$v_3 = \sqrt{v_{esc}^{\prime 2} + v_2^2} = 16.655 \text{ km/s}$$

同理我们可以求出第四宇宙速度,考虑到太阳绕转银河系带来的速度后,银河系边缘的逃逸速度为

$$v_{esc} = \left(\sqrt{2} - 1\right) \sqrt{\frac{GM_{gal}}{R_{gal}}} = 298.216 \text{ km/s}$$

因此第四宇宙速度为

$$v_4 = \sqrt{v_{esc}^2 + v_3^2} = 298.681 \text{ km/s}$$

答案为C。

# 3 低年组单选题:太阳还是黑洞

如果太阳突然被一个质量相同的黑洞替代,地球的轨道会如何的变化?

- A. 什么都不会发生
- B. 地球会立刻飞出太阳系
- C. 地球会被立刻吸入黑洞
- D. 地球的轨道会变成一个离心率更大的椭圆

#### 3.1 参考答案

牛顿万有引力定律给出

$$F = \frac{GMm}{r^2}$$

其中M为中央天体质量,题中说明该质量不变,因此地球受黑洞的引力和受太阳的引力相同,故地球的轨道不会变化。

答案是A。

### 4 高年组单选:核聚变

已知恒星的能源来自于核聚变,假设氢原子的动能全部由热运动提供,估算经典条件下发生核聚变的最低温度,假设两个氢原子发生聚变时最近距离为 $r=10^{-15}~\mathrm{m}$ 。

- A.  $10^{8} \text{ K}$
- B.  $10^{9} {\rm K}$
- C.  $10^{10} \text{ K}$
- D.  $10^{11} \text{ K}$

#### 4.1 参考答案

气体热运动的平均动能为

$$K = \frac{3}{2}kT$$

聚变过程中, 氢原子需要克服库伦力势能从而发生聚变,由于库伦力和引力均为平方反比力, 其势能形式应该相同。

$$U = -\frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \frac{Q_1 Q_2}{r}$$

其中Q为氢原子的电荷,Q=e为基本电荷,如果聚变要发生,动能必须大于势能,否者两原子无法接近彼此,因此边界条件为

$$\frac{3}{2}kT_{min} - \frac{1}{4\pi\varepsilon_0}\frac{e^2}{r} = 0$$

解出 $T_{min}$ ,有

$$T_{min} = \frac{1}{6\pi\varepsilon_0} \frac{e^2}{kr} \approx 10^{10} \text{ K}$$

答案是C。

可以发现经典条件下聚变所发生的最低温度远大于太阳核心温度,经典理论在此处失效了。量子隧穿效应可以解释为何太阳核心会发生核聚变,在量子隧穿效应中,一个原子有可能穿过库伦势能构造的势能壁垒,故所需的动能相比经典理论中会大大降低。

### 5 高年组单选: 距离

通过哈勃定律和多普勒效应, 估算z=1处的距离

- A. 4282 Mpc
- B. 2569 Mpc
- C. 7138 Mpc
- D. 退行速度为光速,没有对应的物理背景,该问题无意义

#### 5.1 参考答案

首先该问题肯定是有意义的,宇宙星体的退行速度是可以超过光速的,因为超光速运动的是膨胀的宇宙,而不是星体,这个假设不违反相对论的基本假设,即物体运动速度不能超过光速。

求这个问题需要引入相对论修正后的红移与速度的关系:

$$1 + z = \sqrt{\frac{c+v}{c-v}}$$

解v,有

$$v = \frac{(1+z)^2 - 1}{(1+z)^2 + 1}c$$

带入z=1,有

$$v = \frac{2^2 - 1}{2^2 + 1}c = \frac{3}{5}c$$

求出退行速度后,带入哈勃定律

$$d = \frac{v}{H_0} = \frac{3}{5} \frac{c}{H_0} = 2569 \text{ Mpc}$$

答案是B

### 6 普通简答题:太阳核心

假设太阳保持流体静力平衡,并且太阳核心是理想气体,估算

- 1. 太阳核心的压强
- 2. 太阳核心的粒子数密度
- 3. 太阳核心的粒子数密度与地球大气粒子数密度的比

太阳核心温度为 $T_c = 10^7 \text{ K}$ 。

提示: 流体静力平衡方程为:

$$\frac{dP}{dr} = -\frac{GM(r)\rho(r)}{r^2}$$

等式左端本质上这是一个导数(可以理解为斜率),但是在粗略近似(意味着你可以忽略掉某些系数)情况下,取 $dP\approx P_c-P_s$ 为太阳核心压力与表面压力的差, $dr\approx r_c-r_s$ 为太阳核心半径与表面半径的差,取M为恒星的质量, $\rho$ 为恒星的平均密度

如果你不会,考虑从量纲方面下手,压力与引力常数G,恒星质量M和恒星半径R相关

#### 6.1 参考答案

1. 注意到 $P_s = 0$ 且 $r_c = 0$ (恒星的压力由引力提供,恒星表面没有物质,因此没有压力)于是,有

$$\frac{P_s}{-R} \approx -\frac{GM\rho}{R^2}$$

带入密度的定义,有

$$\frac{P_s}{R} \approx \frac{GM}{R^2} \cdot \frac{M}{4/3\pi R^3}$$

化简得出

$$P_c \approx \frac{GM^2}{R^4} = 1.135 \cdot 10^{15} \; \mathrm{Pa}$$

这里的系被忽略掉了(导数都被近似成了斜率还留着系数干啥),提示中说了忽略系数, 因此系数必须忽略掉,用量纲的角度就会直接得到这个式子。

2. 根据理想气体方程

$$PV = Nk_BT$$

数密度定义为 $n=\frac{N}{V}$ ,为单位体积内粒子的数量,可以得出:

$$n = \frac{P}{k_B T} = 8.221 \cdot 10^{30} / m^3$$

3. 假设地球大气为理想气体地球大气压 $P_E=10^5$  Pa,地球大气温度取 $T_E=300$  K,根据理想气体方程

$$n_E v = \frac{P_E}{k_B T_E} = 2.414 \cdot 10^{25} / m^3$$

两个数密度相比,有:

$$\frac{n}{n_E} = 340555$$

### 7 普通简答题:变轨

考虑一颗卫星,在一个椭圆轨道上绕地球公转,半长轴 $a_1=15000{\rm km}$ ,偏心率 $e_1=0.2$ (称其为旧轨道)。卫星需要变轨到一个新的椭圆轨道,半长轴为 $a_2=25000{\rm km}$ ,偏心率为 $e_2=0.4$ (称其为新轨道),两轨道共面。

已知第一次变轨位于旧轨道的近日点,第二次变轨位于新轨道的半短轴处,请求出两次变轨需要的速度增量,以及速度增量与速度矢量的夹角

提示: 变轨时速度矢量不一定共线

#### 7.1 参考答案

假设变轨时,卫星的轨道也为椭圆,我们可以通过这个求出变轨轨道的极坐标方程。

设变轨轨道的极坐标方程为

$$r = \frac{a(1 - e^2)}{1 + e\cos\theta}$$

这个轨道近日点与旧轨道近日点重合,即

$$\frac{a(1-e^2)}{1+e\cos 0} = a_1(1-e_1) = 12000 \text{ km}$$

该轨道的另外一点位于新轨道的半短轴处,我们需要先求出来第二次变轨瞬间的卫星的极坐标。

位于椭圆半短轴处的点距离椭圆焦点的距离是椭圆的半长轴,因此 $r_2=a_2=25000{
m km}$ ,此时其极角的余弦值为

$$\cos \theta_2 = \frac{1}{e_2} \frac{a_2(1 - e_2^2)}{r_2} - 1 = -\frac{2}{5}$$

因此得出第二个关于变轨轨道的方程

$$r_2 = \frac{a(1-e^2)}{1+e\cos\theta_2} = 25000 \text{ km}$$

联立两方程,有

$$\begin{cases} \frac{a(1-e^2)}{1+e\cos 0} = a_1(1-e_1) = 12000 \text{ km} \\ r_2 = \frac{a(1-e^2)}{1+e\cos \theta_2} = 25000 \text{ km} \end{cases}$$

解出

$$\begin{cases} a = 29333 \text{ km} \\ e = 0.591 \end{cases}$$

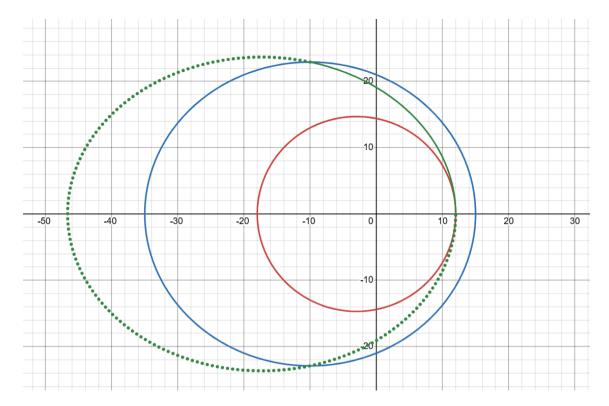


图 1: 变轨示意图

上图是变轨示意图,红色的是旧轨道,蓝色的是新轨道,实线绿色的是卫星实际上走过的变轨轨道,虚线绿色是卫星完整的变轨轨道

根据活力公式可以解出第一次变轨所需的速度

$$v_1 = \sqrt{GM\left(\frac{2}{r_1} - \frac{1}{a_1}\right)} = 6314.02 \text{ m/s}$$

$$v_{peri} = \sqrt{GM\left(\frac{2}{r_1} - \frac{1}{a}\right)} = 7270.050 \text{ m/s}$$

速度增量为

$$\Delta v_1 = v_{peri} - v_1 = 956.030 \text{ m/s}$$

此时速度矢量共线,故速度增量与速度矢量的夹角为0

同样可以求出第二次变轨所需的速度,但是需要注意到这次变轨时,速度矢量并不重合

$$v_2 = \sqrt{GM\left(\frac{2}{r_2} - \frac{1}{a_2}\right)} = 3993.337 \text{ m/s}$$

$$v = \sqrt{GM\left(\frac{2}{r_2} - \frac{1}{a}\right)} = 4378.125 \text{ m/s}$$

现在需要求出来两个速度矢量的夹角,最直观的想法当然是通过求导求出来夹角的大小,但是我们可以用角动量守恒来处理(及开普勒第二定律)

$$L = mv_{peri}r_1 = mvr_2\sin\alpha$$

其中 $\alpha$ 是第二次变轨前速度矢量和位置矢量的夹角,因此可以解出 $\alpha$ 

$$\alpha = \arcsin\left(\frac{v_{peri}}{v} \cdot \frac{r_1}{r_2}\right) = 52.850^{\circ}$$

因此速度矢量和位置矢量的夹角为

$$\beta = \pi - \alpha = 127.15^{\circ}$$

两个速度矢量的夹角为

$$\gamma = \beta - \frac{\pi}{2} = 37.15^{\circ}$$

根据余弦定理, 变轨所需的速度为

$$\Delta v_2 = \sqrt{v^2 + v_2^2 - 2vv_2\cos\gamma} = 2691.522 \text{ m/s}$$

考虑到卫星在此处需要减速, $\Delta v = -2691.522 \text{ m/s}$  与v的夹角为

$$\sin i = \frac{v_2}{\Delta v} \sin \gamma$$

解出 $i = 63.637^{\circ}$