

Решения на задачите за републиканския кръг на националната олимпиада по астрономия

ученици VII ÷ IX клас

1. Като знаем наклона на еклиптиката спрямо небесния екватор $\varepsilon = 23^\circ 27'$, можем да определим географската ширина на Северния полярен кръг: $\varphi = 90^\circ - \varepsilon = 66^\circ 33'$. (1 т.)

На северната полярна окръжност височината над хоризонта на пресечната точка на небесния екватор с меридиана на мястото е:

$$h_e = 90^\circ - \varphi = \varepsilon \quad (1 \text{ т.})$$

Тогава ъгловото отстояние на звездата от точката Юг на хоризонта в горна кулминация е:

$$\Delta_S = h_e + \delta = 23^\circ 27' + 74^\circ 30' = 97^\circ 57'$$

Следователно в горна кулминация звездата е на север от зенита.

Височината ѝ над хоризонта е:

$$h' = 90^\circ - (\Delta_S - 90^\circ) = 90^\circ - 7^\circ 57' = 82^\circ 03', (1 \text{ т.})$$

$$(\text{или } h' = 180^\circ - \Delta_S = 180^\circ - 97^\circ 57' = 82^\circ 03').$$

Ъгловото отстояние на звездата от северния небесен полюс е:

$$\Delta_N = 90^\circ - \delta = 90^\circ - 74^\circ 30' = 15^\circ 30'. (1 \text{ т.})$$

Следователно в долна кулминация височината на звездата над хоризонта ще бъде:

$$h'' = h' - \Delta_N = 82^\circ 03' - 15^\circ 30' = 66^\circ 33'. (1 \text{ т.})$$

Азимутът на звездата ще бъде 180° както в горна, така и в долна кулминация. Часовият ъгъл на звездата ще бъде 0^h в горна кулминация и 12^h в долна кулминация. (3 т.)

Ако звездата е била в горна кулминация в $22^h 13^m$ UT, то тя ще бъде в долна кулминация след половин звездно денонощие. Тъй като звездното денонощие има продължителност приблизително $23^h 56^m$, то долната кулминация ще се случи след $11^h 58^m$ или в $10^h 11^m$ UT на следващата дата. (3 т.)

2. Разстоянието (в pc) до звездата, което съответства на стойността на измерения и паралакс е:

$$r = 1/\pi'' \approx 166,7 \text{ pc} \quad (2 \text{ т.})$$

Ако отчетем грешката при измерването на паралакса на тази звезда, то истинската му стойност ще лежи в интервала $[\pi_1, \pi_2]$, където

$$\pi_1 = \pi - \Delta\pi = 0$$

$$\pi_2 = \pi + \Delta\pi = 0,012 \quad (1 \text{ т.})$$

Ако пресметнем разстоянието до звездата Ригел с помощта на тези гранични стойности за нейния паралакс, ще получим:

$$r_1 = 1/\pi_1 \rightarrow \infty$$

$$r_2 = 1/\pi_2 = 1/0,012 \approx 83,3 \text{ pc}. (1 \text{ т.})$$

Тогава със сигурност можем да твърдим, че звездата Ригел се намира на разстояние **не по-малко** от 83,3 pc от нас. (3 т.)

3. А) Преди избухването звездата е създавала на Земята осветеност E_0 (съответстваща на началната звездна величина $m_0=21$), а в момента, когато видимата и звездна величина е станала $m_1=2$ — осветеност E_1 . По формулата на Погсон:

$$\frac{E_1}{E_0} = (2,512)^{m_0 - m_1}$$

$$E_1/E_0 = L_1/L_0,$$

където L_0 е светимостта на звездата преди избухването, а L_1 — светимостта при достигане на видима звездна величина m_1 .

$$L_1/L_0 = (2,512)^{m_0 - m_1} = 4 \times 10^7 \text{ пъти} \quad (2 \text{ т.})$$

Б) Предполагаме, че светимостта на звездата остава постоянна, а блясъкът ѝ се увеличава поради това, че звездата се движи към нас със скорост v . В момента, когато звездната и величина е била m_0 , тя се е намирала на разстояние $r_0 = 1550$ pc, а когато се е приближила на разстояние r_1 звездната и величина е станала m_1 . В първия момент звездата е създавала на Земята осветеност E_0 , а във втория — E_1 . Според закона на Ламберт:

$$\frac{E_1}{E_0} = \left(\frac{r_0}{r_1} \right)^2 \quad (2 \text{ т.})$$

Използвайки формулата на Погсон, получаваме:

$$\frac{r_0^2}{r_1^2} = (2,512)^{m_1 - m_0} \text{ или}$$

$$r_1 = r_0 (2,512)^{-\frac{m_1 - m_0}{2}} \quad (1 \text{ т.})$$

Изминатото от звездата разстояние за време $t = 2^d 17^h$ ще бъде

$$\Delta r = r_0 - r_1 = r_0 \left(1 - (2,512)^{-\frac{m_1 - m_0}{2}} \right)$$

а скоростта на движение е;

$$v = \frac{\Delta r}{t} = \frac{r_0}{t} \left(1 - (2,512)^{-\frac{m_1 - m_0}{2}} \right) = 3,2 \cdot 10^7 \text{ m/s} \quad (2 \text{ т.})$$

Получената скорост е около 100 пъти по-голяма от скоростта на светлината $c = 300\,000 \text{ km/s}$ и следователно повишаването на блясъка на звездата не може да се обясни с приближаването и към нас, тъй като не може да се движи със скорост по-голяма от скоростта на светлината. (2 т.)

В) Съгласно ефекта на Доплер $\Delta\lambda/\lambda = w/c$, където w е скоростта, с която звездата изхвърля обвивката си при взрива. Тогава

$$w = c \Delta\lambda/\lambda \approx 2530 \text{ km/s}. \quad (3 \text{ т.})$$

4. Гравитационната сила на привличане на Слънцето действа не само на предметите, които се намират върху Земята, но и на самата Земя. Тя придава както на телата върху Земята, така и на нашата планета еднакви ускорения. Движейки се около Слънцето, Земята и предметите, намиращи се на повърхността ѝ, са в състояние на свободно падане по отношение на Слънцето. Следователно силата на тежестта, която действа върху телата на земната повърхност, се определя единствено от земното притегляне, ако не отчитаме приливните ефекти и инерчните сили, пренебрегвайки размерите на Земята. Ето защо твърдението, че телата са по-тежки през нощта, отколкото през деня, не е вярно. (7 т.)

5. За да определим размерите на обекти по земната повърхност, които могат да бъдат различавани с камерата, трябва да изчислим височината, на която лети спътникът. Използваме третия закон на Кеплер:

$$\left(\frac{T_1}{T_{gs}} \right)^2 = \left(\frac{R_1}{R_{gs}} \right)^3$$

или

$$R_1 = R_{gs} \left(\frac{T_1}{T_{gs}} \right)^{2/3} = 6550 \text{ km} \quad (2 \text{ т.})$$

където $T_1 = 88 \text{ km}$ е периодът на спътника, T_{gs} — периодът на геостационарния спътник, R_1 — радиус на орбитата на спътника с камерата, R_{gs} — радиус на орбитата на геостационарния спътник:

$$R_{gs} = R_{\oplus} + H_{gs} = 6370 + 35770 = 42140 \text{ km.} \quad (1 \text{ т.})$$

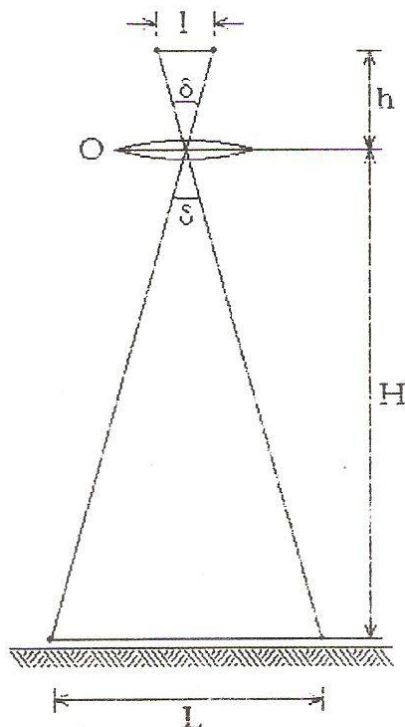
Периодът на геостационарния спътник е равен на периода на едно завъртане на Земята около оста ѝ, т.е. на едно звездно денонощие: $T_{gs} = 23^h 56^m = 1436^m \quad (2 \text{ т.})$

$$R_1 = R_{\oplus} + H,$$

където H е височината на спътника над земната повърхност.

$$H = R_1 - R_{\oplus} = 6550 - 6370 = 180 \text{ km} \quad (1 \text{ т.})$$

Нека h е разстоянието от обектива на камерата, на което се получава образът на фотографирувания обект, l — разделителната способност на фотоемулсията, L — размерът на обект с изображение равно на разделителната способност на камерата, f — фокусното разстояние на камерата. Обективът O създава изображение на обекта L върху приемника (виж фигурата).



Нека големината на това изображение l е равна на разделителната способност на приемника, т.е. $l = 10 \mu\text{m}$.

I начин:

От подобие на триъгълниците от фигурата следва, че

$$\frac{l}{L} = \frac{h}{H}, \text{ и следователно: } L = l \frac{H}{h} \quad (2 \text{ т.})$$

От основното уравнение на геометричната оптика

$$\frac{1}{H} + \frac{1}{h} = \frac{1}{f}$$

получаваме, че $h = \frac{fH}{f + H}$.

Това окончателно получаваме:

$$L = \frac{l}{f} (H - f) \quad (3 \text{ т.})$$

Тъй като $H \gg f$, то при числовите пресмятания е удобно да напишем:

$$L = l \frac{H}{f} = 0.1 \text{ m} \quad (2 \text{ т.})$$

II начин: От формулата за мащаб на камера

$$d = \delta f \quad [\delta] = \text{rad}, \quad (2 \text{ т.})$$

следва, че $l = \delta f$ или: $\delta = \frac{l}{f}$.

Тъй като $H \gg l$, то

$$\frac{L/2}{H} = \frac{\delta}{2}, \quad \text{или} \quad L = \frac{\delta}{H} \quad (3 \text{ т.})$$

Следователно

$$L = l \frac{H}{f} = 0.1 \text{ m} \quad (2 \text{ т.})$$

Тъй като слонове са съществено по-големи от 10 см, то няма проблеми да бъдат наблюдавани с този спътник. (0 т.)