



# ЗАДАЦИ ЗА ТЕОРИЈСКИ ДЕО ЗА РЕПУБЛИЧКО ТАКМИЧЕЊЕ ИЗ АСТРОНОМИЈЕ 1-2. јун 2024. године

## 1 Задаци

(100п)

1. Астроном аматер из Београда треба да отпутује на Малту (Ла Валета  $\lambda = 14^{\circ}30'51''$  исток,  $\varphi = 35^{\circ}53'57''$ ). Хоће и онде да посматра звезде, чим се заврши астрономски сумрак. Његов авион полеће из Београда у 16 часова (средњоевропско време +1 час). Према његовој процени лет и све формалности ће му одузети око пет часова. Да ли ће моћи да оствари своју намеру, да почне да посматра на самом крају астрономског сумрака? Тога дана је временско изједначење  $\eta = 12, 5^s$ , деклинација Сунца  $\delta_{\odot} = 10^{\circ}13'20''$ . На Малти је званично време исто као у Београду. **(20п)**
2. Када се налази у зениту, пун Месец на Земљиној површини даје осветљеност  $E_0 = 0,32lx$ . Узимајући у обзир да атмосфера апсорбује  $k = 23\%$  упадног зрачења, одредити сјај Месечевог диска  $B$ . Даљина до Месеца износи  $r = 384\,400km$ , а полупречник сателита је  $R = 1\,738km$ . **(20п)**
3. Извести формулу за укупну привидну величину система од  $n$  звезда, ако су привидне величине компонената  $m_1, m_2, \dots, m_n$ . Како гласи формула у специјалном случају када су све компоненте исте привидне величине  $m = m_1 = m_2 = \dots = m_n$ ? **(20п)**
4. Одредити однос луминозности компонената у еклипсно двојном систему ако су познати њихови полупречници  $R_A = 1,39 \cdot 10^9m$  и  $R_B = 0,90 \cdot 10^9m$  и привидне величине  $m_{\max} = 5,545$ ,  $m_{p\min} = 5,990$ , и  $m_{s\min} = 5,790$ . **(20п)**

5. Пензиас и Вилсон открили су 1965. године позадинско реликтно зрачење. То зрачење емитовано је у тренутку када је васиона постала прозачна. Његова расподела одговара Планковој расподели на температури  $3K$ .

а) Како се мења енергија фотона фреквенције  $\nu$  уколико зрачење показује црвени помак  $z$ ?

б) Како космички црвени помак одговара смањењу енергије фотона и с којом се релативном брзином креће извор позадинског зрачења, ако је зрачење емитовано при температури од  $4000K$ ?

ц) Колика је брзина Земље према центру сферне љуске која представља извор зрачења, ако је у смеру Земљиног кретања температура која одговара израченој већа за  $3,5mK$ ?

Однос фреквенције на којој је зрачење максимално и температуре је  $5,86 \cdot 10^{10} \text{Hz/K}$ .  
(20п)

# РЕШЕЊА

1. Астроном аматер из Београда треба да отпутује на Малту (Ла Валета  $\lambda = 14^{\circ}30'51''$  исток,  $\varphi = 35^{\circ}53'57''$ ). Хоће и онде да посматра звезде, чим се заврши астрономски сумрак. Његов авион полеће из Београда у 16 часова (средњоевропско време +1 час). Према његовој процени лет и све формалности ће му одузети око пет часова. Да ли ће моћи да оствари своју намеру, да почне да посматра на самом крају астрономског сумрака? Тога дана је временско изједначење  $\eta = 12, 5^s$ , деклинација Сунца  $\delta_{\odot} = 10^{\circ}13'20''$ . На Малти је званично време исто као у Београду. (20п)

## Одговор:

Треба одредити када се Сунце налази  $18^{\circ}$  испод хоризонта (то је тренутак краја астрономског сумрака) датог дана на Малти. У ту сврху ће послужити Гаусова група образаца (сферна тригонометрија, дато у таблицама па се формуле не бодују). Прилагођена за прелаз са хоризонтских координата на месне екваторске она гласи

$$\begin{aligned}\sin h &= \sin \delta \sin \varphi + \cos \delta \cos \phi \cos t, \\ \cos A \sin h &= \cos \delta \sin t, \\ \cos A \cos h &= -\cos \varphi \sin \delta + \sin \varphi \cos \delta \cos t\end{aligned}\tag{1}$$

Сада рачунамо тренутак краја астрономског сумрака, а то је када је  $h_{\odot} = -18^{\circ}$ , а азимут  $A$  није од значаја. Овде користимо прву једначину коју решавамо по  $\cos t$ . Добија се:  $\cos t = -0,518164$ . (5п)

Косинус је негативан у другом ( $6^h < t < 12^h$ ) и трећем квадранту ( $12^h < t < 18^h$ ). Пошто се ради о крају астрономског сумрака, мора бити западна небеска хемисфера, значи други квадрант следи да је  $t = 8^h 4^m 50, 2^s$ . (5п)

С обзиром на то да је небеско тело Сунце ово је право време. Применом поправки, тј. одузимањем временског изједначења и додавањем  $12^h$  за месно средње време се добија  $t_l = 20^h 4^m 37, 7^s$  (5п).

Прелаз на зонско време (средњоевропско) по формули

$$\begin{aligned}\Delta \lambda &= 0^{\circ}29'9'' \\ \frac{\Delta \lambda}{360} &= \frac{\Delta t}{24} \\ \Delta t &= 1^m 56, 6^s\end{aligned}\tag{2}$$

даје  $t_z = 20^h 6^m 34, 3^s$  и, пошто се примењује летње време, додаје се још један час, дакле тражени тренутак ће бити тренутак краја астрономског сумрака у Ла Валети је  $t_p = 21^h 6^m 34, 3^s$ , а толико показује и часовник у Београду. То значи  $5^h 6^m 34, 3^s$  после полетања авиона, што се може заокружити на 5 часова. Дакле наш астроном аматер је сасвим правилно проценио време. (5п)

2. Када се налази у зениту, пун Месец на Земљиној површини даје осветљеност  $E_0 = 0,32\text{lx}$ . Узимајући у обзир да атмосфера апсорбује  $k = 23\%$  упадног зрачења, одредити сјај Месечевог диска  $B$ . Даљина до Месеца износи  $r = 384\,400\text{km}$ , а полупречник сателита је  $R = 1\,738\text{km}$ .

**Одговор:**

Осветљеност на површини Земље (са урачунатим ефектом апсорпције) означимо са  $E_0$ , а осветљеност ван атмосфере (без апсорпције) са  $E$ . Веза ових величина је

$$E_0 = (1 - k)E \quad (3)$$

где је  $k$  коефицијент који говори колики је део од упадног зрачења апсорбован у атмосфери. **(5п)**

За случај коначног извора (извора чију површину можемо да видимо, али ипак је довољно далеко да можемо сматрати како су зраци који од њега долазе паралелни, а тачке на његовој површини једнако удаљене од посматрача) можемо да применимо формулу

$$E = B \cdot \omega \quad (4)$$

која повезује осветљеност коју извор даје  $E$  са сјајем извора  $B$  и просторним углом под којим се извор види  $\omega$ . **(5п)**

Добијамо

$$B = \frac{E_0}{(1 - k)\omega} \quad (5)$$

Просторни угао под којим се види Месец једнак је

$$\omega = \frac{4\pi R^2}{r^2} . \quad (6)$$

Дакле сјај извора добијамо из једначине:

$$B = \frac{E_0 r^2}{4\pi R^2 (1 - k)} . \quad (7)$$

**(5п)**

Заменом бројних вредности добијамо коначан резултат

$$B = 1618 \frac{\text{cd}}{\text{m}^2} . \quad (8)$$

**(5п)**

Напомена: У задатку је коришћена вредност  $k = 23\%$  која се односи на правац ка зениту. За све друге правце апсорпција је већа, а осветљеност се смањује. Такође, треба водити рачуна о углу под којим се површина види са извора. Када се извор налази у зениту, претпостављамо да је површина пријемника нормална на правац упадних зрака.

3. Извести формулу за укупну привидну величину система од  $n$  звезда, ако су привидне величине компонената  $m_1, m_2, \dots, m_n$ . Како гласи формула у специјалном случају када су све компоненте исте привидне величине  $m = m_1 = m_2 = \dots = m_n$ ?

**Одговор:**

Укупна осветљеност је дата као:

$$E_{uk} = E_1 + E_2 \cdots + E_n \quad (9)$$

**(2п)**

Сетимо се сада Погсоновог закона:

$$\begin{aligned} m_2 &= m_1 + 2,5 \log \frac{E_1}{E_2} \\ E_2 &= E_1 \cdot 10^{-0,4 \cdot (m_2 - m_1)} \end{aligned} \quad (10)$$

**(5п)**

Уколико сада представимо сваку осветљеност (од  $E_2$  до  $E_n$ ), преко осветљености  $E_1$ , добија се:

$$\begin{aligned} E_{uk} &= E_1(1 + 10^{-0,4 \cdot (m_2 - m_1)} + \dots + 10^{-0,4 \cdot (m_n - m_1)}) \\ m_1 - m_{uk} &= 2,5 \log \frac{E_{uk}}{E_1} = 2,5 \log \sum_{i=1}^n 10^{-0,4 \cdot (m_i - m_1)} \\ m_{uk} &= m_1 - 2,5 \log \sum_{i=1}^n 10^{-0,4 \cdot (m_i - m_1)} \end{aligned} \quad (11)$$

**(8п)**

Специјални случај имамо када су све звезде у скупу исте привидне величине  $m_1$ :

$$m_{uk} = m_1 - 2,5 \log n \quad (12)$$

**(5п)**

4. Одредити однос луминозности компонената у еклипно двојном систему ако су познати њихови полупречници  $R_A = 1,39 \cdot 10^9 \text{ m}$  и  $R_B = 0,90 \cdot 10^9 \text{ m}$  и привидне величине  $m_{\max} = 5,545$ ,  $m_{p\min} = 5,990$ , и  $m_{s\min} = 5,790$ .

**Одговор:**

Уводимо следеће ознаке за осветљеност  $E$  (осветљеност која потиче од обе звезде),  $E_H$  (осветљеност од хладније звезде),  $E_T$  (осветљеност од топлије звезде,  $E_{p\min}$  (осветљеност у дубљем, примарном минимуму),  $E_{s\min}$  (осветљеност у плићем, секундарном минимуму). Тада важи да је  $E = E_H + E_T$ . Затим уведемо ознаке за полупречнике  $R_M$  (полупречник мање звезде),  $R_V$  (полупречник веће звезде),  $R_T$  (полупречник топлије звезде),  $R_H$  (полупречник хладније звезде).

Током примарног минимума помрачена је топлија звезда, али ми не знамо да ли је сјајнија (тј. топлија) мања или већа звезда. Зато можемо да напишемо:

$$\begin{aligned} E_{p\min} &= E - \frac{R_M^2}{R_T^2} \cdot E_T \\ E_{p\min} &= E_H + \left(1 - \frac{R_M^2}{R_T^2}\right) \cdot E_T \end{aligned} \quad (13)$$

Последња једначина важи у оба случаја:

- 1) ако је топлија звезда мања:  $\frac{R_M^2}{R_T^2} = 1$ ,  $E_{p\min} = E - E_T$ ,
- 2) ако је топлија звезда већа:  $\frac{R_M^2}{R_T^2}$  је једнако проценту површине веће звезде која се види, а  $E_{p\min} = E - \left(\frac{R_M^2}{R_T^2}\right)E_T$ .

За време секундарног минимума помрачена је хладнија звезда. Поново имамо сличну једначину која важи у оба случаја:

$$\begin{aligned} E_{s\min} &= E - \frac{R_M^2}{R_H^2} E_H \\ E_{s\min} &= E_T + \left(1 - \frac{R_M^2}{R_H^2}\right) E_H \end{aligned} \quad (14)$$

**(5п)**

Уводимо сад смену  $b = \frac{E_T}{E_H}$  и нађимо чему су једнаки односи укупне осветљености према осветљеностима у минимумима:

$$\begin{aligned} \frac{E}{E_{p\min}} &= \frac{E_H + E_T}{E_{p\min}} \\ \frac{E}{E_{p\min}} &= \frac{E_H(1+b)}{E_H(1+b(1-\frac{R_M^2}{R_T^2}))} = \frac{1+b}{1+b(1-\frac{R_M^2}{R_T^2})} (*) \\ \frac{E}{E_{s\min}} &= \frac{E_H + E_T}{E_{s\min}} \\ \frac{E}{E_{s\min}} &= \frac{E_H(1+b)}{E_H(1+b-\frac{R_M^2}{R_H^2})} = \frac{1+b}{1+b-\frac{R_M^2}{R_H^2}} (**). \end{aligned} \quad (15)$$

Сада можемо да применимо Погсонов закон:

$$\begin{aligned} m_{pmin} - m &= 2,5 \log \frac{E}{E_{pmin}} = 5,990 - 5,545 = 0,445 \\ m_{smin} - m &= 2,5 \log \frac{E}{E_{smin}} = 5,790 - 5,545 = 0,245 \end{aligned} \quad (16)$$

Одакле налазимо:

$$\begin{aligned} \frac{E}{E_{pmin}} &= 10^{0,4(m_{pmin}-m)} = 1,5066 \\ \frac{E}{E_{smin}} &= 10^{0,4(m_{smin}-m)} = 1,2531 \end{aligned} \quad (17)$$

**(5п)**

Ако погледамо једначине (\*) и (\*\*) видимо да су нам леве стране познате а на десним имамо три непозната односа  $b$ ,  $\frac{R_M^2}{R_T^2}$  и  $\frac{R_M^2}{R_H^2}$ . Недостаје нам једна једначина за решавање овог система па смо принуђени да уведемо претпоставку да је мања звезда сјајнија (топлија), што значи  $R_M = R_T$ .

Имајући то у виду решавамо систем. Из прве једначине добијамо:

$$\frac{1+b}{1+b(1-1)} = 1+b = 1,5066 \Rightarrow b = 0,5066 \quad (18)$$

из друге једначине имамо:

$$\frac{1+b}{1+b-\frac{R_T^2}{R_H^2}} = 1,2531 \Rightarrow \frac{R_T}{R_H} = 0,55 \quad (19)$$

Када ово упоредимо са подацима који су нам дати у задатку налазимо:

$$\frac{R_M}{R_V} = 0,65 \neq \frac{R_T}{R_H} \quad (20)$$

Дакле, наша претпоставка била је погрешна, односно већа звезда је сјајнија па из тога следи да је  $R_V = R_T$ , а  $R_M = R_H$ . Решавање једначине (\*\*) сада даје:

$$\frac{1+b}{1+b-1} = 1,2531 \Rightarrow b = 0,4 \quad (21)$$

Тражени однос луминозности једнак је односу одговарајућих осветљености јер се звезде налазе на једнаком растојању од посматрача:

$$\frac{L_V}{L_M} = \frac{L_T}{L_H} = \frac{E_T}{E_H} = b = 0,4 \quad (22)$$

**(10п)**

5. Пензиас и Вилсон открили су 1965. године позадинско реликтно зрачење. То зрачење емитовано је у тренутку када је васиона постала прозачна. Његова расподела одговара Планковој расподели на температури  $3K$ .

а) Како се мења енергија фотона фреквенције  $\nu$  уколико зрачење показује црвени помак  $z$ ?

б) Како космички црвени помак одговара смањењу енергије фотона и с којом се релативном брзином креће извор позадинског зрачења, ако је зрачење емитовано при температури од  $4000K$ ?

ц) Колика је брзина Земље према центру сферне љуске која представља извор зрачења, ако је у смеру Земљиног кретања температура која одговара израченој већа за  $3,5mK$ ?

Однос фреквенције на којој је зрачење максимално и температуре је  $5,86 \cdot 10^{10} Hz/K$ .

**Одговор:**

а) Црвени помак је последица Доплеровог ефекта и изражава се као:

$$z = \frac{\Delta\lambda}{\lambda_0} = \frac{\lambda - \lambda_0}{\lambda_0} \quad (23)$$

где је  $\lambda_0$  лабораторијска, а  $\lambda$  измерена вредност таласне дужине. Тражи се да нађемо промену енергије, па нам је zgodније да пређемо на једначине по фреквенцији,  $v = \frac{c}{\lambda}$ :

$$z = \frac{\frac{c}{\nu} - \frac{c}{\nu_0}}{\frac{c}{\nu}} = -\frac{\Delta\nu}{\nu} \quad (24)$$

Како је енергија фотона  $E = h \cdot \nu$ , губитак енергије биће једнак:

$$-\Delta E = -h\Delta\nu = Ez \quad (25)$$

**(5п)**

б) Према Виновом закону, на температури  $T$  максимум зрачења биће на фреквенцији  $\nu$  једнакој:

$$\nu(Hz) = 5,86 \cdot 10^{10} T(K) \quad (26)$$

У тренутку емисије зрачења  $T_0 = 4000K$ , максимум је био на  $\nu_0 = 2,34 \cdot 10^{14} Hz$ , док за вредност температуре од  $T = 3K$ , добијамо  $\nu = 1,76 \cdot 10^{11} Hz$ . Према томе одговарајући црвени помак биће једнак:

$$z = \frac{\nu_0 - \nu}{\nu} = 1330 \quad (27)$$

Брзину удаљавања сада лако налазимо као:



$$V = \frac{(1+z)^2 - 1}{(1+z)^2 + 1} c = 0,99c \quad (28)$$

**(10п)**

ц) Због кретања Земље ка извору позадинског зрачења, из смера кретања ка Земљи долази зрачење које одговара за  $\Delta T$  већој температури. Услед тога мења се фреквенција максимума спектра  $\Delta\nu = 5,86 \cdot 10^{10} \cdot \Delta T$ , следи да је  $\Delta\nu = 2,05 \cdot 10^8 Hz$ . То је веома мала релативна промена фреквенције (већ израчунато  $\nu = 1,76 \cdot 10^{11} Hz$ ) тако да за израчунавање брзине можемо да користимо нерелативистичку формулу:

$$V = \frac{\Delta\nu}{\nu} c = 350 \frac{km}{s} \quad (29)$$

**(5п)**