

### 1. feladat. Napból érkező részecskék (összesen 10 pont).

A Nap felületéről érkező fotonok és a belsejéből érkező neutrínók a Nap belső és külső hőmérsékletéről adhatnak információt, valamint megerősítik, hogy a Nap a benne zajló nukleáris folyamatok miatt ragyog.

A feladatban a következő adatokat használhatjuk: a Nap tömege:  $M_{\odot} = 2,00 \cdot 10^{30}$  kg, a Nap sugara:  $R_{\odot} = 7,00 \cdot 10^8$  m, a Nap luminozitása (egységnyi idő alatt kisugárzott energia):  $L_{\odot} = 3,85 \cdot 10^{26}$  W és a Föld–Nap átlagos távolsága:  $d_{\odot} = 1,50 \cdot 10^{11}$  m.

Néhány függvény határozatlan integrálja:

$$\begin{aligned} (i) \quad & \int x e^{ax} dx = \left( \frac{x}{a} - \frac{1}{a^2} \right) e^{ax} + \text{állandó}, \\ (ii) \quad & \int x^2 e^{ax} dx = \left( \frac{x^2}{a} - \frac{2x}{a^2} + \frac{2}{a^3} \right) e^{ax} + \text{állandó}, \\ (iii) \quad & \int x^3 e^{ax} dx = \left( \frac{x^3}{a} - \frac{3x^2}{a^2} + \frac{6x}{a^3} - \frac{6}{a^4} \right) e^{ax} + \text{állandó}. \end{aligned}$$

### A rész. A Naptól jövő sugárzás

**A.1.** *Tegyük fel, hogy a Nap abszolút fekete testként sugároz. Ezt felhasználva határozzuk meg a Nap  $T_{\odot}$  felszíni hőmérsékletét! (0,3 pont)*

A napsugárzás spektrumát jó közelítéssel a Wien-féle eloszlás adja meg. Eszerint a Napból a Föld egy adott felületére egységnyi idő alatt, egységnyi frekvenciatartományban érkező energia:

$$u(f) = A \frac{R_{\odot}^2}{d_{\odot}^2} \frac{2\pi h}{c^2} f^3 \exp(-hf/k_B T_{\odot}),$$

ahol  $f$  a frekvencia,  $A$  pedig a bejövő sugárzás irányára merőleges felület nagysága.<sup>2</sup>

Ezek után tekintsünk egy, a beeső napsugárzás irányára merőlegesen elhelyezett,  $A$  felületű, félvezető anyagból készült, vékony napelemet.

**A.2.** *A Wien-közelítést felhasználva fejezzük ki a napelem felületére beeső napsugárzás teljes  $P_{be}$  teljesítményét az  $A$ ,  $R_{\odot}$ ,  $d_{\odot}$ ,  $T_{\odot}$  paraméterekkel, valamint a  $c$ ,  $h$ ,  $k_B$  fizikai állandókkal! (0,3 pont)*

**A.3.** *Fejezzük ki az egységnyi idő alatt, egységnyi frekvenciatartományban a napelem felületére beeső fotonok  $n_{\gamma}(f)$  számát az  $A$ ,  $R_{\odot}$ ,  $d_{\odot}$ ,  $T_{\odot}$ ,  $f$  paraméterekkel, valamint a  $c$ ,  $h$ ,  $k_B$  fizikai állandókkal! (0,2 pont)*

A félvezető anyag, amiből a napelem készült,  $E_g$  szélességű tiltott sávval rendelkezik.<sup>3</sup> Alkalmazzuk a következő modellt. Minden,  $E \geq E_g$  energiájú foton egy elektront gerjeszt a tiltott sáv fölé. Ez az elektron  $E_g$  energiával járul hozzá a hasznos kimenő energiához, az esetleges többletenergija hő formájában disszipálódik (nem hasznosul).

**A.4.** *Legyen  $x_g = hf_g/k_B T_{\odot}$ , ahol  $E_g = hf_g$ . Fejezzük ki a napelem  $P_{ki}$  hasznos kimenő teljesítményét az  $x_g$ ,  $A$ ,  $R_{\odot}$ ,  $d_{\odot}$ ,  $T_{\odot}$  paraméterekkel, valamint a  $c$ ,  $h$ ,  $k_B$  fizikai állandókkal! (1,0 pont)*

**A.5.** *Fejezzük ki a napelem  $\eta$  hatásfokát  $x_g$  segítségével! (0,2 pont)*

**A.6.** *Ábrázoljuk vázlatosan  $\eta$ -t az  $x_g$  függvényében! Az  $x_g = 0$  és az  $x_g \rightarrow \infty$  esetén érvényes értékeket is tüntessük fel. Mekkora az  $\eta(x_g)$  függvény meredeksége  $x_g = 0$  és  $x_g \rightarrow \infty$  esetén? (1,0 pont)*

**A.7.** *Jelöljük  $x_0$ -al  $x_g$  azon értékét, ahol  $\eta$  maximális. Írjuk fel azt a harmadfokú egyenletet, amiből  $x_0$  meghatározható! Adjunk becslést  $x_0$  értékére  $\pm 0,25$  pontossággal! Ezt felhasználva számoljuk ki  $\eta(x_0)$  értéket! (1,0 pont)*

**A.8.** *Tiszta szilícium esetén  $E_g = 1,11$  eV. Ezt az adatot felhasználva, számoljuk ki a szilíciumból készült napelem  $\eta_{Si}$  hatásfokát! (0,2 pont)*

A 19. század végén Kelvin és Helmholtz (KH) egy hipotézissel álltak elő a Nap sugárzásának magyarázatára. Feltételezték, hogy a Nap kezdetben egy óriási, elhanyagolható sűrűségű,  $M_{\odot}$  tömegű porfelhő volt, amely folyamatosan húzódott össze. A Nap sugárzása – feltevésük szerint – származhat a lassú zsugorodás során felszabaduló gravitációs potenciális energiából.

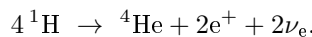
**A.9.** *Tegyük fel, hogy a Nap egyenletes tömegeloszlású. Adjuk meg a Nap jelenlegi  $\Omega$  gravitációs potenciális energiáját a  $G$  gravitációs állandó,  $M_{\odot}$  és  $R_{\odot}$  segítségével! (0,3 pont)*

**A.10.** *A KH-hipotézis alapján becsüljük meg azt a legnagyobb lehetséges  $\tau_{KH}$  időt (években megadva), ameddig a Nap ragyogni tudna! Tételezzük fel, hogy ezen idő alatt a Nap luminozitása állandó. (0,5 pont)*

A fenti módon kiszámolt  $\tau_{KH}$  idő nem egyeztethető össze a Naprendszer – meteoritok tanulmányozásával kapható – becsült életkorával. Ez azt mutatja, hogy a Nap energiaforrása nem lehet tisztán gravitációs eredetű.

### B rész. A Napból jövő neutrínók

1938-ban Hans Bethe azt állította, hogy a Nap energiája a benne levő hidrogén héliummá történő magfúziójából származik. A nettó magreakció:



A reakcióban keletkező  $\nu_e$  „elektronneutrínók” tömege zérusnak vehető. Ezek a részecskék a Napból kiszabadulnak, és a Földön történő detektálásuk alátámasztja a magreakciók lezajlását a Nap belsejében. A neutrínók által elszállított energia elhanyagolható ebben a feladatban.

<sup>2</sup>  $c$  a fénysebességet,  $h$  a Planck-állandót,  $k_B$  pedig a Boltzmann-állandót jelöli. Ezek (és még más fizikai állandók) számértékét egy külön táblázatban megkapták a versenyzők.

<sup>3</sup> A „g” index az angol *gap* (rés) szóra, vagyis a tiltott sáv szélességére utal.

**B.1.** Számítsuk ki a Földet elérő neutrínók számának  $\Phi_\nu$  fluxussűrűségét  $\text{m}^{-2} \text{s}^{-1}$  egységben! A fenti reakcióban  $\Delta E = 4,0 \cdot 10^{-12}$  J energia szabadul fel. Tételezzük fel, hogy a Nap által kisugárzott energia teljes mértékben ebből a reakcióból származik! (0,6 pont)

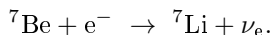
A Nap magjából a Földig tartó útjuk során a  $\nu_e$  elektronneutrínók egy része más típusú,  $\nu_x$  neutrínókká alakul át.<sup>4</sup> A detektor a  $\nu_x$  neutrínókat  $\frac{1}{6}$  akkora hatásfokkal érzékeli, mint amekkora hatásfokkal a  $\nu_e$  neutrínókat. Ha nem volna neutrínóátalakulás, akkor egy év alatt átlagosan  $N_1$  számú neutrínó detektálását várnánk. Azonban az átalakulás miatt a valóságban egy év alatt átlagosan  $N_2$  számú neutrínót ( $\nu_e$ -t és  $\nu_x$ -t együttesen) detektálnak.

**B.2.** Határozzuk meg  $N_1$  és  $N_2$  segítségével, hogy a  $\nu_e$  neutrínók mekkora  $r$  hányada alakul át  $\nu_x$  neutrínóvá! (0,4 pont)

Ahhoz, hogy a neutrínókat észlelni tudjuk, nagy, vízzel töltött detektorokat építünk. Habár a neutrínók anyaggal való kölcsönhatása meglehetősen ritka, olykor elektronokat löknek ki a detektorbeli vízmolekulákból. Ezek a nagyenergiájú elektronok nagy sebességgel hatolnak át a vízben, mely folyamat során elektromágneses sugárzást bocsátanak ki. Amíg egy ilyen elektron sebessége nagyobb, mint a fény sebessége az  $n$  törésmutatójú vízben, a sugárzás (ún. Cserenkov-sugárzás) kúp alakban bocsátódik ki.

**B.3.** Tételezzük fel, hogy a neutrínó által kilökött elektron a vízben való haladása során állandó ütemben, időegységenként  $\alpha$  energiát veszít. Határozzuk meg a neutrínó által az elektronnak átadott energiát ( $E_{\text{átadott}}$ )  $\alpha$ ,  $\Delta t$ ,  $n$ ,  $m_e$  és  $c$  segítségével, ha az elektron  $\Delta t$  ideig bocsát ki Cserenkov-sugárzást! (Tételezzük fel, hogy az elektron a neutrínóval való kölcsönhatása előtt nyugalomban volt.) (2,0 pont)

A Nap belsejében a hidrogén héliummá történő fúziója több lépésben történik. Az egyik ilyen lépés során  ${}^7\text{Be}$  atommag (nyugalmi tömege  $m_{\text{Be}}$ ) keletkezik. Ezután ez az atommag egy elektront nyelhet el, melynek folyamán egy  ${}^7\text{Li}$  atommag (nyugalmi tömege  $m_{\text{Li}} < m_{\text{Be}}$ ) és egy  $\nu_e$  neutrínó keletkezik. A megfelelő magreakció:



Ha egy nyugalomban levő Be atommag ( $m_{\text{Be}} = 11,5 \cdot 10^{-27}$  kg) elnyel egy ugyancsak nyugvó elektront, a keletkező neutrínó energiája  $E_\nu = 1,44 \cdot 10^{-13}$  J. Azonban a Be atommagok véletlenszerű termikus mozgást végeznek a Nap magjában lévő  $T_c$  hőmérséklet miatt, és mozgó neutrínóforrásként viselkednek. Emiatt a kibocsátott neutrínók energiája  $\Delta E_{\text{rms}}$  négyzetes középértékkel fluktuál.

**B.4.** Ha  $\Delta E_{\text{rms}} = 5,54 \cdot 10^{-17}$  J, számoljuk ki a Be magok  $V_{\text{Be}}$  sebességének négyzetes középértékét, majd ezzel adjunk becslést  $T_c$ -re! (Útmutatás:  $\Delta E_{\text{rms}}$  a megfigyelés irányába mutató sebességkomponens négyzetes középértékétől függ.) (2,0 pont)

<sup>4</sup>Ezen jelenség, az ún. neutrínóoszilláció kísérleti igazolásáért Kadzita Takaaki japán és Arthur B. McDonald kanadai tudósok ítélték oda a 2015. évi fizikai Nobel-díjat (– a szerk.).