

אלקטרוניקה פיסיקאלית 044124

סמסטר אביב 2021

בוחן אמצע

פתרון

הנחיות

- **משך הבחינה – שעתיים**
- **בבחן 10 שאלות אמריקאיות בעלות משקל שווה**
- **בדקו שברשותכם 14 עמודים**
- **ניתן להשתמש במחשבון ו- 5 דפי נוסחאות דו-צדדיים**

בהצלחה!

שאלה 1

נתון תיל עשוי כסף (Ag) באורך $3m$ ובעל חתך עגול עם רדיוס של $100\mu m$ והתנגדות של $R = 1.5\Omega$. ידועה הצפיפות של כסף $\rho_V = 10.5 g/cm^3$ ומשקלו האטומי $107.8 amu$. הניחו שכל אטום תורם אלקטרון הולכה אחד וחשבו את הזמן הממוצע בין פיזורים. הניחו שלאלקטרון יש מסה של אלקטרון חופשי.

תשובות:

- א. $38.6 \times 10^{-15} sec$
- ב. $12.5 \times 10^{-15} sec$
- ג. $10.1 \times 10^{-15} sec$
- ד. $2.4 \times 10^{-13} sec$
- ה. $1.7 \times 10^{-12} sec$

פתרון:

לפי מודל דרודה מתקיים:

$$\frac{1}{\rho_e} = \sigma = \frac{q^2 n \tau}{m_e} \rightarrow \tau = \frac{m_e}{q^2 n \rho_e}$$

לכן עלינו לדעת את ההתנגדות הסגולית ואת ריכוז האלקטרונים בתיל:

$$R = \frac{\rho_e l}{A} \rightarrow \rho_e = \frac{RA}{l}$$

ניתן לחשב את מסת התיל על ידי הכפלה של המשקל האטומי של כסף w במספר אטומי הכסף בתיל N , ומכיוון שכל אטום תורם אלקטרון בודד אז מספר האלקטרונים בתיל זהה למספר אטומי הכסף שבו:

$$m = N \times w = \rho_V V \rightarrow n = \frac{N}{V} = \frac{\rho_V}{w}$$

לבסוף נקבל

$$\begin{aligned} \tau &= \frac{m_e}{q^2 n \rho_e} = \frac{w m_e l}{q^2 \rho_V R A} \\ &= \frac{(1.79 \times 10^{-25} [kg])(9.11 \times 10^{-31} [kg])(3 [m])}{(1.6 \times 10^{-19} [C])^2 (10.5 \times 10^3 [kg/m^3]) (1.5 [\Omega]) (\pi (10^{-4} [m])^2)} \\ &= \frac{(1.79 \times 10^{-25} [kg])(9.11 \times 10^{-31} [kg])(3 [m])}{(1.6 \times 10^{-19} [C])^2 (10.5 \times 10^3 [kg/m^3]) (1.5 [kg \times m^2] / [sec \times C^2]) (\pi (10^{-4} [m])^2)} \\ \tau &= 38.6 \times 10^{-15} sec \end{aligned}$$

ולכן התשובה הנכונה היא א'

שאלה 2

נתונה פיסת נחושת דו-ממדית בעלת צפיפות אלקטרונים $n = 2 \times 10^{15} \text{ cm}^{-2}$. הניחו שהאלקטרונים בעלי יחס נפיצה פרבולי וקבלו ערך של אנרגיית פרמי ב- $T = 0 \text{ K}$. הניחו שלאקטרון יש מסה של אלקטרון חופשי.

תשובות:

- א. 7.1 eV
- ב. 4.74 eV
- ג. 0.18 eV
- ד. -1.13 eV
- ה. 11.57 eV

פתרון:

נחשב לפי הגדרת רמת פרמי כפוטנציאל הכימי בטמפרטורה $T = 0$ - נמלא את כל המצבים במרחב k עד שנגיע ל- k_F . מספר האלקטרונים נתון על ידי :

$$N = 2 \times \frac{1}{4} \times \frac{\pi k_F^2}{V_k} \stackrel{*}{=} \frac{k_F^2}{2\pi} \times L^2 = \frac{k_F^2}{2\pi} \times A$$

$$* \quad V_k = \frac{\pi}{L} \times \frac{\pi}{L} = \frac{\pi^2}{L^2}$$

צפיפות האלקטרונים נתונה על ידי:

$$n \equiv \frac{N}{A} = \frac{k_F^2}{2\pi} \Rightarrow k_F^2 = 2\pi n$$

היות שנתון כי יחס הנפיצה הינו פרבולי, אנרגיית פרמי הינה :

$$E_F = \frac{\hbar^2 k_F^2}{2m_e} = \frac{\pi \hbar^2}{m_e} \times n = \frac{3.14 \times (1.05 \times 10^{-34} [\text{J} \cdot \text{sec}])^2}{9.11 \times 10^{-31} [\text{kg}]} \times 2 \times 10^{19} [\text{m}^{-2}]$$
$$= 7.6 \times 10^{-19} [\text{J}]$$

$$E_F = 4.74 \text{ eV}$$

ולכן התשובה הנכונה היא ב'

שאלה 3

נתון גז תלת ממדי של חלקיקים המצייתים לסטטיסטיקת מקסוול-בולצמן. הניחו שלכל חלקיק ישנם שלושה מצבי ספין $s = -1, 0, 1$. פילוג גודל המהירות נתון על ידי:

$$f(v) = \frac{4}{\sqrt{\pi}} \left(\frac{m}{2k_b T} \right)^{3/2} v^2 e^{-\frac{mv^2}{2k_b T}}$$

חשבו את הגודל $\langle 1/v \rangle \langle v \rangle$

תשובות

- א. $\hbar/2$
- ב. 1
- ג. π
- ד. $4/\pi$
- ה. $3/2k_b T$

פתרון:

היות שמדובר במערכת קלאסית, אין כל השפעה לספין על פילוג ההסתברות. עלינו לחשב שני גדלים ממוצעים:

$$\begin{aligned} (1) \quad \langle v \rangle &= \int_0^\infty v f(v) dv = \frac{4}{\sqrt{\pi}} \left(\frac{m}{2k_b T} \right)^{3/2} \int_0^\infty v^3 e^{-\frac{mv^2}{2k_b T}} dv \\ &= \frac{4}{\sqrt{\pi}} \left(\frac{m}{2k_b T} \right)^{3/2} \left(\frac{2k_b T}{m} \right)^{4/2} \int_0^\infty x^3 e^{-x^2} dx = \frac{4}{\sqrt{\pi}} \left(\frac{2k_b T}{m} \right)^{1/2} \times \frac{1}{2} \Gamma(2) \\ &= \frac{2}{\sqrt{\pi}} \left(\frac{2k_b T}{m} \right)^{1/2} = \sqrt{\frac{8k_b T}{\pi m}} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} (2) \quad \langle 1/v \rangle &= \int_0^\infty 1/v f(v) dv = \frac{4}{\sqrt{\pi}} \left(\frac{m}{2k_b T} \right)^{3/2} \int_0^\infty v e^{-\frac{mv^2}{2k_b T}} dv \\ &= \frac{4}{\sqrt{\pi}} \left(\frac{m}{2k_b T} \right)^{3/2} \left(\frac{2k_b T}{m} \right) \int_0^\infty x e^{-x^2} dx = \frac{4}{\sqrt{\pi}} \left(\frac{2k_b T}{m} \right)^{-1/2} \times \frac{1}{2} \Gamma(1) \\ &= \frac{2}{\sqrt{\pi}} \left(\frac{2k_b T}{m} \right)^{-1/2} = \sqrt{\frac{2m}{\pi k_b T}} \end{aligned}$$

לבסוף נקבל:

$$\langle v \rangle \langle 1/v \rangle = \sqrt{\frac{8k_b T}{\pi m}} \times \sqrt{\frac{2m}{\pi k_b T}} = \frac{4}{\pi}$$

ולכן התשובה הנכונה היא ד'

שאלה 4

נתונה מערכת בממד אחד המוצמדת לאמבט חום בטמפר' T . האנרגיות האפשריות במערכת נתונות על ידי $E = \alpha|x|$ כאשר x מסמן את מיקום החלקיק לאורך ציר x ו- α הינו קבוע חיובי כלשהו. חשבו מהי האנרגיה הממוצעת של החלקיק?

תשובות

א. $3/2k_bT$

ב. k_bT

ג. $\alpha/2k_bT$

ד. $1/2k_bT$

ה. $4/2k_bT$

פתרון:

עלינו לחשב את פונקציית החלוקה המתאימה וממנה לקבל את האנרגיה הממוצעת:

$$\langle E \rangle = -\frac{1}{Z} \frac{\partial Z}{\partial \beta}$$

$$Z = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\beta E(x)} dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\beta \cdot \alpha |x|} dx = 2 \times \int_0^{\infty} e^{-\beta \cdot \alpha x} dx = \frac{2}{\alpha \beta}$$

$$\langle E \rangle = -\frac{1}{Z} \frac{\partial Z}{\partial \beta} = -\frac{\alpha \beta}{2} \times \left(-\frac{2}{\alpha \beta^2} \right) = k_b T$$

ולכן התשובה הנכונה היא ב'

שאלה 5

חלקיק קוונטי מתקדם במרחב החופשי ומתואר באמצעות חבילת גלים גאוסית מהצורה הבאה :

$$\psi(x, t) = \left(\frac{2a^2}{\pi}\right)^{1/4} \frac{e^{i\varphi}}{(a^4 + 4\hbar^2 t^2/m^2)^{1/4}} e^{ik_0 x} e^{-\frac{\left(x - \frac{\hbar k_0}{m} t\right)^2}{a^2 + \frac{2i\hbar t}{m}}}$$

כיצד ערכו הממוצע של התנע $\langle p \rangle$ וסטיית התקן שלו Δp משתנים עם הזמן?

א. $\langle p \rangle(t) = 2k_0/m, \Delta p(t) = 1/a + \hbar k_0 t$

ב. $\langle p \rangle(t) = \hbar k_0, \Delta p(t) = \hbar/a + \hbar k_0 t/m$

ג. $\langle p \rangle(t) = \hbar k_0, \Delta p(t) = \hbar/a$

ד. $\langle p \rangle(t) = \hbar k_0, \Delta p(t) = \frac{\hbar}{a} \sqrt{1 + \frac{4\hbar^2 t^2}{a^4 m^2}}$

ה. $\langle p \rangle(t) = \hbar k_0 t, \Delta p(t) = \frac{\hbar}{a} \sqrt{1 + \frac{4\hbar^2 t^2}{a^4 m^2}}$

פתרון:

היות שהחלקיק מתקדם במרחב החופשי ואינו חווה פיזורים, התנע הממוצע וסטיית התקן שלו לא משתנים עם הזמן. נובע מכאן שתנע הממוצע וגם סטיית התקן **לא משתנים בזמן** לכן **התשובה הנכונה היא ג.**

אם נרצה לחשב אז מספיק לנו לחשב את סטיית התקן של התנע רק ברגע $t = 0$.

ערך התוחלת של תנע הינו (ראו הסבר בתרגול)

$$p = \hbar k_0$$

לפי עיקרון האי-וודאות

$$\Delta p \Delta x(0) = \frac{\hbar}{2}$$

$$|\psi(x, t)|^2 = \frac{1}{\sqrt{2\pi}(a/2)} e^{-\frac{x^2}{2(a/2)^2}}$$

ולכן סטיית התקן נתונה על ידי $\Delta x(0) = a/2$.

נקבל לבסוף :

$$\Delta p = \frac{\hbar}{2\Delta x(0)} = \frac{\hbar}{a}$$

שאלה 6

נתון אוסף מערכות בעלות שלוש רמות $E = 0, \epsilon, 2\epsilon$ המוצמדת לאמבט חום בשיווי משקל תרמי בטמפר' T כלשהי. מהי האנרגיה הממוצעת של מערכת בודדת?

- א. $\frac{\epsilon e^{-\beta\epsilon}(1+2e^{-\beta\epsilon})}{1+e^{-\beta\epsilon}+e^{-\beta 2\epsilon}}$
 ב. $\frac{1}{2} + \frac{\epsilon}{e^{\epsilon/k_b T} + 1} + \frac{2\epsilon}{e^{2\epsilon/k_b T} + 1}$
 ג. ϵ
 ד. $1 + \frac{\epsilon}{e^{\epsilon/k_b T} - 1} + \frac{2\epsilon}{e^{2\epsilon/k_b T} - 1}$
 ה. $\frac{\epsilon e^{-\beta\epsilon}}{1 - e^{-\beta\epsilon} - e^{-\beta 2\epsilon}}$

פתרון:

מכיוון שמדובר בצבר הקנוני, עלינו לכתוב את פונקציית החלוקה וממנה לקבל את האנרגיה הממוצעת:

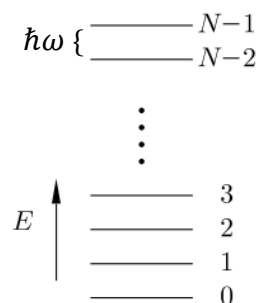
$$Z = \sum_i e^{-\beta E_i} = 1 + e^{-\beta\epsilon} + e^{-\beta 2\epsilon}$$

$$\langle E \rangle = -\frac{1}{Z} \frac{\partial Z}{\partial \beta} = \frac{\epsilon e^{-\beta\epsilon} + 2\epsilon e^{-\beta 2\epsilon}}{1 + e^{-\beta\epsilon} + e^{-\beta 2\epsilon}} = \frac{\epsilon e^{-\beta\epsilon}(1 + 2e^{-\beta\epsilon})}{1 + e^{-\beta\epsilon} + e^{-\beta 2\epsilon}}$$

ולכן התשובה הנכונה היא א'

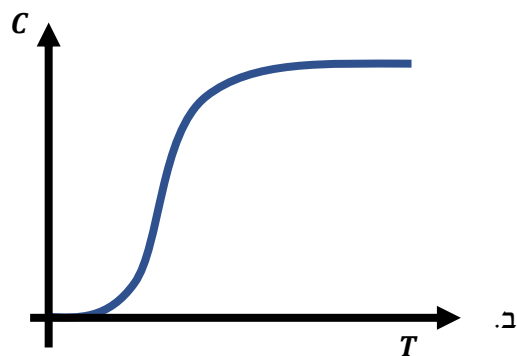
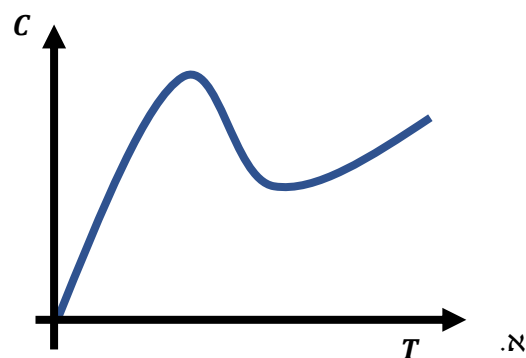
שאלה 7

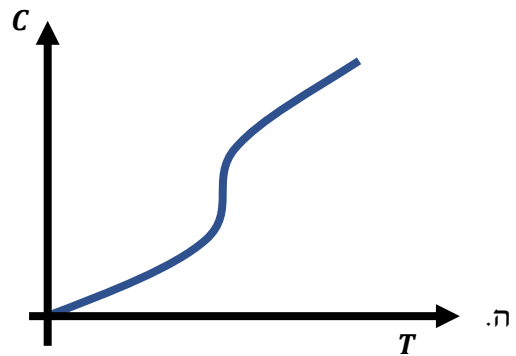
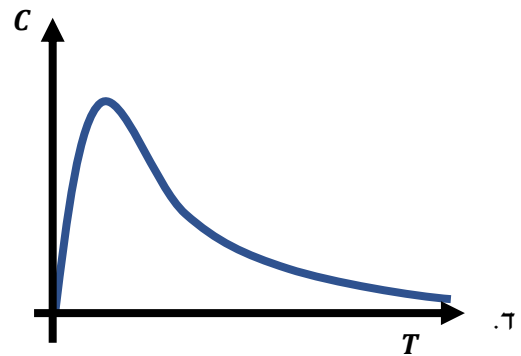
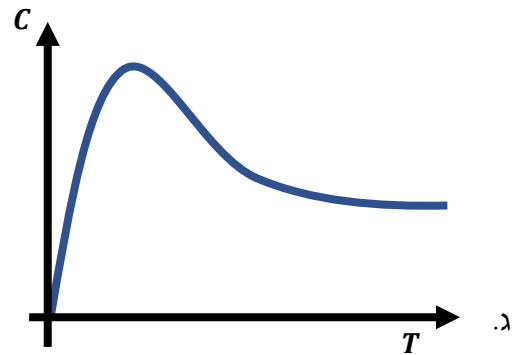
נתונה מערכת בעלת N רמות אנרגיה בדידות במרחקים שווים $\hbar\omega$ (מערכת N -רמות), כמתואר בשרטוט:



כלומר $E_n = \hbar\omega n$ כאשר $n = 0, 1, 2, \dots, N-1$, עבור N סופי כלשהו. המערכת מצומדת בשיווי משקל תרמי לאמבט חום המוחזק בטמפר' T כלשהי.

בחרו את הגרף המתאים ביותר עבור קיבול החום של המערכת כתלות בטמפר':





פתרון:

כפי שראינו בכיתה, במערכת בעלת מספר סופי כלשהו של מצבי אנרגיה אפשריים, קיבול החום בסופו של דבר יישאף ל-0 כאשר טמפ' האמבט המוצמד למערכת הזו תשאף לאינסוף, שכן בשלב מסוים כל ניסיון נוסף להכניס חום למערכת ייעצר בשל הגעתה לאי-סדר מקסימלי [בדומה לבעיה עם החיצים שראינו בתרגיל כיתה 3 (שהיא פשוט מקרה פרטי שבו $N = 2$) – במצב זה כל N הרמות מאוכלסות בממוצע באופן הממקסם כבר את האנטרופיה]. בנוסף, קיים ערך כלשהו של טמפ' שבו קיבול החום של המערכת מקבל מקסימום, כאשר $k_B T$ שווה בערך ל- $\hbar\omega$ שהוא פער האנרגיה הטיפוסי במערכת. ברור לכן מההסבר הנ"ל ומפסילת התשובות האחרות, **שהתשובה הנכונה היא ד'.**

ניתן כמובן לבצע גם חישוב מלא כלהלן - פונקציית החלוקה של המערכת הינה:

$$Z = \sum_{\alpha} e^{-\beta E_{\alpha}} = \sum_{n=0}^{N-1} e^{-\beta \hbar \omega n} \stackrel{\text{Geom. Series}}{\cong} \frac{1 - e^{-N\beta \hbar \omega}}{1 - e^{-\beta \hbar \omega}}$$

הביטוי לאנרגיה הממוצעת הינו לכן :

$$\langle E \rangle = -\frac{1}{Z} \frac{\partial Z}{\partial \beta} = -\frac{(1 - e^{-\beta \hbar \omega})}{1 - e^{-N\beta \hbar \omega}} \cdot \frac{N\hbar \omega e^{-N\beta \hbar \omega} (1 - e^{-\beta \hbar \omega}) + \hbar \omega e^{-\beta \hbar \omega} (1 - e^{-N\beta \hbar \omega})}{(1 - e^{-\beta \hbar \omega})^2}$$

$$\Rightarrow \langle E \rangle = \frac{N\hbar \omega e^{-N\beta \hbar \omega}}{1 - e^{-N\beta \hbar \omega}} + \frac{\hbar \omega e^{-\beta \hbar \omega}}{1 - e^{-\beta \hbar \omega}} = \frac{N\hbar \omega}{e^{N\beta \hbar \omega} - 1} + \frac{\hbar \omega}{e^{\beta \hbar \omega} - 1} = \frac{N\hbar \omega}{e^{\frac{N\hbar \omega}{k_B T}} - 1} + \frac{\hbar \omega}{e^{\frac{\hbar \omega}{k_B T}} - 1}$$

ומכאן הביטוי לקיבול החום :

$$C = \frac{d\langle E \rangle}{dT} = \frac{-N\hbar \omega e^{\frac{N\hbar \omega}{k_B T}} \left(-\frac{N\hbar \omega}{k_B T^2} \right)}{\left(e^{\frac{N\hbar \omega}{k_B T}} - 1 \right)^2} + \frac{-\hbar \omega e^{\frac{\hbar \omega}{k_B T}} \left(-\frac{\hbar \omega}{k_B T^2} \right)}{\left(e^{\frac{\hbar \omega}{k_B T}} - 1 \right)^2} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow C = \frac{\hbar^2 \omega^2}{k_B T^2} \left(\frac{N^2 e^{\frac{N\hbar \omega}{k_B T}}}{\left(e^{\frac{N\hbar \omega}{k_B T}} - 1 \right)^2} + \frac{e^{\frac{\hbar \omega}{k_B T}}}{\left(e^{\frac{\hbar \omega}{k_B T}} - 1 \right)^2} \right)$$

שאלה 8

נתון מהוד אלקטרומגנטי תלת ממדי בצורת קובייה שממדיה $L \times L \times L$, המכיל פוטונים בעלי שני מצבי קיטוב אפשריים, המצייתים ליחס נפיצה $E = \hbar c |\vec{k}|$. למה שווה צפיפות המצבים הפוטונית במהוד (מספר המצבים ליח' אנרגיה ליחידת נפח)?

$$g(E) = \frac{E}{\pi^2 \hbar^2 c^2} \quad \text{א.}$$

$$g(E) = \frac{E^3}{3\pi^2 \hbar^3 c^3} \quad \text{ב.}$$

$$g(E) = \frac{E^2}{\pi^2 \hbar^3 c^3} \quad \text{ג.}$$

$$g(E) = \frac{E}{\pi^2 \hbar^3 c^3} \quad \text{ד.}$$

$$g(E) = \frac{E^2}{\pi^2 \hbar^2 c^2} \quad \text{ה.}$$

פתרון

מתקיים:

$$k_x = n_x \cdot \frac{\pi}{L}, k_y = n_y \cdot \frac{\pi}{L}, k_z = n_z \cdot \frac{\pi}{L}$$

כאשר:

$$k_x^2 + k_y^2 + k_z^2 = k^2 = \left(\frac{E}{\hbar c}\right)^2$$

החישוב עצמו זהה לחלוטין לחישוב עבור אלקטרונים בתלת-ממד כאשר את ההכפלה ב-2 עקב הספין מחליפה כעת הכפלה ב-2 עקב שני מצבי הקיטוב אפשריים של השדה האלקטרומגנטי. נקבל עבור מספר המצבים בתחום $[0, k]$:

$$N(k) = 2 \cdot \frac{1}{8} \cdot \frac{4\pi k^3}{\left(\frac{\pi}{L}\right)^3} = \frac{L^3 k^3}{3\pi^2}$$

כאשר נחלק בנפח המהוד ונשתמש ביחס הנפיצה הפוטוני נקבל:

$$G(E) = \frac{1}{L^3} \cdot \frac{L^3 \left(\frac{E}{\hbar c}\right)^3}{3\pi^2} = \frac{E^3}{3\pi^2 \hbar^3 c^3}$$

ולבסוף גזירה לפי האנרגיה תיתן לנו את צפיפות המצבים ליח' אנרגיה ליח' נפח במהוד :

$$g(E) = \frac{dG(E)}{dE} = \frac{d}{dE} \left(\frac{E^3}{3\pi^2 \hbar^3 c^3} \right) = \frac{E^2}{\pi^2 \hbar^3 c^3}$$

והתשובה הנכונה היא ג'.

שאלה 9

קיבול החום למול אחד של גרפיט, נתון בקירוב טוב (עבור תחום טמפרטורה סופי) ע"י :

$$C \cong a + bT - \frac{d}{T^2}$$

כאשר הקבועים הם :

$$a = 16.86 \left[\frac{J}{K \cdot mol} \right] ; \quad b = 4.77 \cdot 10^{-3} \left[\frac{J}{K^2 \cdot mol} \right] ; \quad d = 8.54 \cdot 10^5 \left[\frac{J \cdot K}{mol} \right]$$

מחממים 5 מול של גרפיט מטמפרטורה החדר (298 מעלות קלווין) לטמפרטורה של 700 מעלות קלווין. מהי האנטרופיה של המערכת במצב הסופי?

*נתון כי האנטרופיה במצב ההתחלתי עבור 1 מול של גרפיט הינה $s(298K) \cong 3.67 \left[\frac{J}{K \cdot mol} \right]$

א. $18.350 \left[\frac{J}{K} \right]$

ב. $72.562 \left[\frac{J}{K} \right]$

ג. $36.985 \left[\frac{J}{K} \right]$

ד. $61.894 \left[\frac{J}{K} \right]$

ה. $80.244 \left[\frac{J}{K} \right]$

התשובה הנכונה היא ה'.

האנטרופיה של המערכת (5 מול של גרפיט) במצב ההתחלתי נתונה ע"י :

$$S(298K) \cong 5 [mol] \cdot 3.67 \left[\frac{J}{K \cdot mol} \right] = 18.35 \left[\frac{J}{K} \right]$$

השינוי הדיפרנציאלי באנטרופיה החום המועברת לגרפיט נתון ע"י :

$$dQ = C_p \left[\frac{J}{K} \right] dT = 5 [mol] \cdot c_p \left[\frac{J}{K \cdot mol} \right] dT = 5 \left(a + bT - \frac{c}{T^2} \right) dT$$

ולכן השינוי הדיפרנציאלי באנטרופיה של המערכת נתון ע"י :

$$dS = \frac{dQ}{T} = \frac{5 \left(a + bT - \frac{d}{T^2} \right)}{T} dT$$

מכאן נובע שהשינוי באנטרופיה של המערכת בתהליך החימום הינו :

$$\Delta S = \int_{298}^{700} dS = \int_{298}^{700} \frac{5 \left(a + bT - \frac{d}{T^2} \right)}{T} dT$$

$$\cong 5a \ln \left(\frac{700}{298} \right) + 5b(700 - 298) + \frac{5c}{2} \left(\frac{1}{700^2} - \frac{1}{298^2} \right) \Rightarrow$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow 5 \cdot 16.86 \cdot \ln\left(\frac{700}{298}\right) + 5 \cdot 4.77 \cdot 10^{-3} \cdot (700 - 298) + \frac{5}{2} \cdot 8.54 \cdot 10^5 \\ \cdot \left(\frac{1}{700^2} - \frac{1}{298^2}\right) \\ \Rightarrow \Delta S \cong 61.894 \left[\frac{J}{K}\right] \end{aligned}$$

והאנטרופיה במצב הסופי :

$$S(700K) = S(298K) + \Delta S \cong 18.35 \left[\frac{J}{K}\right] + 61.894 \left[\frac{J}{K}\right] = 80.244 \left[\frac{J}{K}\right]$$

שאלה 10

נתונה פיסת מתכת עם ריכוז אלקטרונים $n = 10^{29} m^{-3}$, כאשר האלקטרונים לא מבצעים אינטראקציה זה עם זה. באיזו טמפרטורה ניתן להתייחס לאלקטרונים הללו כגז קלאסי של חלקיקים? הניחו שהאלקטרונים בעלי מסה של אלקטרון חופשי.

א. רק ב- $T = 0K$

ב. $T < 77K$

ג. $T = 300K$

ד. $10000K \geq T \geq 1500K$

ה. $T \geq 120000K$

פתרון:

נדרוש שאורך הגל התרמי של האלקטרונים יהיה מספיק קטן ביחס למרחק הממוצע ביניהם:

$$\lambda_{th} n^{1/3} \ll 1$$

$$\lambda_{th} = \frac{h}{\sqrt{2\pi m k_b T}} \ll n^{-1/3}$$

$$T \gg \frac{(h n^{1/3})^2}{2\pi m k_b} = \frac{(6.626 \times 10^{-34} [J \times sec] \times (10^{29} [m^{-3}])^{1/3})^2}{2\pi \times 9.109 \times 10^{-31} [kg] \times 1.381 \times 10^{-23} [J/K]} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow T \gg 119672 K$$

והתשובה הנכונה היא ה'

טבלת נוסחאות שימושיות:

גדלים פיזיקליים שימושיים:

Atomic Weight Conversion	$1 amu = 1.661 \times 10^{-27} kg$
Plank's Constant	$h = 6.626 \times 10^{-34} J \cdot sec$
Reduced Plank's Constant	$\hbar = 1.055 \times 10^{-34} J \cdot sec$
Avogadro Constant	$N_A = 6.022 \times 10^{23}$
Gas Constant	$R = 8.314 J K^{-1} mol^{-1}$
Boltzmann's Constant	$k_b = 1.381 \times 10^{-23} J/K$
Electron Mass	$m_e = 9.109 \times 10^{-31} kg$
Electron Charge	$q = 1.602 \times 10^{-19}$
Bohr Radius	$a_0 = 5.292 \times 10^{-11} m$
Speed of Light	$c = 2.997 \times 10^8 m/sec$

זהויות אלגבריות/טריגונומטריות שימושיות:

Trigonometric Identities
$\cos(a) \cos(b) = 1/2(\cos(a + b) + \cos(a - b))$
$\sin(a) \sin(b) = 1/2(\cos(a - b) - \cos(a + b))$
$\sin(a) \cos(b) = 1/2(\sin(a + b) + \sin(a - b))$
$\sin(2a) = 2 \sin(a) \cos(b)$
$\cos(2a) = \cos^2 a - \sin^2 b$
$\sin^2 a = 1/2(1 - \cos(2a))$
$\cos^2 a = 1/2(1 + \cos(2a))$
$\sin(\pi - a) = \sin(a)$
$\cos(\pi - a) = -\cos(a)$
$\sin(\pi/2 - a) = \cos(a)$
$\cos(\pi/2 - a) = \sin(a)$
$\sin(-a) = -\sin(a)$
$\cos(-a) = \cos(a)$
$\cos(a) = 1/2(e^{ia} + e^{-ia})$
$\sin(a) = 1/(2i)(e^{ia} - e^{-ia})$
$\cosh(a) = \frac{1}{2}(e^a + e^{-a})$
$\sinh(a) = \frac{1}{2}(e^a - e^{-a})$

אינטגרליים שימושיים:

Gaussian Distribution

$$f(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}\sigma} e^{-\frac{(x-\mu)^2}{2\sigma^2}}$$

μ תוחלת
 σ סטיית תקן

Gaussian Integral $\alpha > 0$

$$\int_a^b e^{-\alpha(x+b)^2} dx = \sqrt{\pi/\alpha}$$

Gamma Function

$$\Gamma(n) \equiv \int_0^\infty x^{n-1} e^{-x} dx = n - 1!$$

$$\Gamma(n) = (n-1)\Gamma(n-1)$$

n	1/2	1	3/2	2	5/2	3
$\Gamma(n)$	$\sqrt{\pi}$	1	$\sqrt{\pi}/2$	1	$3\sqrt{\pi}/4$	2

More Gaussian Integrals $\alpha > 0, n \geq 0$

$$I(n) \equiv \int_0^\infty x^n e^{-\alpha x^2} dx = \frac{1}{2} \Gamma\left(\frac{n+1}{2}\right) \alpha^{-\frac{n+1}{2}}$$

$$\int_{-\infty}^\infty x^n e^{-\alpha x^2} dx = \begin{cases} 2I(n) & n \in \text{Even} \\ 0 & n \in \text{Odd} \end{cases}$$

n	0	1	2	3	4	5
$I(n)$	$\frac{1}{2} \sqrt{\frac{\pi}{\alpha}}$	$\frac{1}{2\alpha}$	$\frac{1}{4} \sqrt{\frac{\pi}{\alpha^3}}$	$\frac{1}{2\alpha^2}$	$\frac{3}{8} \sqrt{\frac{\pi}{\alpha^5}}$	$\frac{1}{\alpha^3}$