אלקטרוניקה פיזיקלית 044124 סמסטר חורף 2020 בחן אמצע - <u>פתרון</u>

הנחיות

- 1. משך הבחן׳ שעתיים.
- 2. בבחן 10 שאלות אמריקאיות. בידקו כי ברשותכם 6 עמודים כולל עמוד זה.
- 3. הבחן הינו עם חומר סגור. לרשותכם דף נוסחאות בעמוד האחרון של הבחן.
- 4. יש להגיש את דף התשובות האמריקאי המגיע עם המבחן. אנא ודאו שרשמתם את מספר תעודת הזהות בדף זה.

שאלות אמריקאיות (100 נקודות):

לפניכם 10 שאלות אמריקאיות הקשורות לחומר שלמדתם עד כה. הניקוד של כל שאלה הינו 10 נקודות (סהייכ 100 נקודות).

- ω מתנדים הרמוניים שתדר תנודתם $N\gg 1$ מתנדים הרמוניים שתדר תנודתם 1. יחידות n_e יחידות האנרגיה המותרות בהם הן $E_l = \hbar \omega (l+1/2), l \in [\mathbb{N},0]$ יחידות אנרגיה המתחלקות בין המתנדים, מהי האנטרופיה של המערכת! לרשותכם $\ln N! \approx N \ln N - N$ עומד הקירוב
 - $S = k \left(n_e + N \right) \ln \left(n_e + N \right) k n_e \ln n_e k N \ln N \quad .$

$$S = kN + kN \ln \left(\frac{n_e}{N} \right)$$
 .2

$$S = kn_e + kn_e \ln\left(\frac{n_e}{N}\right)$$
 .

$$S = kN + kN \ln\left(\frac{n_e}{N}\right) + k \frac{N^2}{n_e}$$
 .7

$$S = kn_e + kn_e \ln\left(\frac{n_e}{N}\right) + k\frac{N^2}{n_e}$$
 .ה

למעשה מדובר במערכת של מוצקי איינשטיין. ראינו בתרגול שהריבוי של המערכת הנייל הינו:

$$\Omega = \frac{N!}{(N - n_e)! n_e!}$$

:פעיל לוגריתם טבעי על הריבוי ונשתמש בקירוב

$$\begin{split} &\ln\Omega = \ln[\frac{(N+n_e-1)!}{(N-1)!n_e!}] = \ln(N+n_e-1)! - \ln[(N-1)!n_e!] = \ln(N+n_e-1)! - \ln(N-1)! - \ln n_e! \approx \\ &\approx (N+n_e-1)\ln(N+n_e-1) - (N+n_e-1) - (N-1)\ln(N-1) + (N-1) - n_e \ln n_e + n_e = \\ &= (N+n_e-1)\ln(N+n_e-1) - (N-1)\ln(N-1) - n_e \ln n_e \approx \\ &\approx (N+n_e)\ln(N+n_e) - N\ln N - n_e \ln n_e \end{split}$$

 $N\gg 1$ -כאשר השתמשנו בכך

למעשה כמעט קלענו להגדרת האנטרופיה וכל מה שנותר הוא להכפיל את התשובה בקבוע בולצמן:

$$S \triangleq k_B \ln \Omega = k_B (N + n_e) \ln (N + n_e) - k_B N \ln N - k_B n_e \ln n_e$$
כלומר שהתשובה הנכונה היא אי.

2. (10 נקי) נתונה מערכת המכילה 3 מצבי אנרגיה אפשריים (0, arepsilon, 2arepsilon, arepsilon > 0). מהי האנרגיה הממוצעת של המערכת!

$$\langle E \rangle = \varepsilon \frac{1}{1 + e^{-\varepsilon/kT} + e^{-2\varepsilon/kT}}$$
 . א

$$\langle E \rangle = \varepsilon \frac{1}{1 + e^{-\varepsilon/kT} + e^{-2\varepsilon/kT}}$$
 . λ

$$\langle E \rangle = \varepsilon \frac{e^{-\varepsilon/kT} + 2e^{-2\varepsilon/kT}}{1 + e^{-\varepsilon/kT} + e^{-2\varepsilon/kT}}$$
 . ϵ

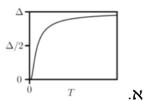
$$\langle E \rangle = \varepsilon \left(1 + e^{-\varepsilon/kT} + e^{-2\varepsilon/kT} \right)$$
 .

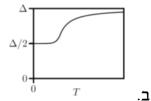
$$\langle E \rangle = \frac{1}{\exp[(\varepsilon - E_F)/kT] + 1}$$
 .T

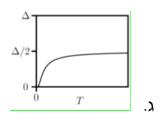
$$\langle E \rangle = \frac{2\varepsilon}{\exp[(\varepsilon - E_F)/kT] + 1}$$
 .

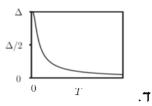
ניתן להשתמש בפקטורי בולצמן ובהגדרת פונקציית החלוקה כדי לחשב את האנרגיה הממוצעת, אולם בפתרון זה נראה כיצד ניתן לפסול את התשובות מטעמים פיזיקלים. תשובה די בכלל חסרת יחידות של אנרגיה (אין לה יחידות פיזיקליות) ולכן בהגדרה אינה נכונה. בטמפרטורה השואפת ל-0, אנו מצפים שהאנרגיה הממוצעת תהיה 0. תשובה אי שואפת ל-3 וכך גם תשובה גי ולכן שתיהן אינן נכונות. בטמפרטורה השואפת לאינסוף (או יותר פורמלית טמפרטורה מספיק גבוהה כך שיתקיים $\mathcal{E} = (k_B T)$, נצפה שהמערכת תשאף לממוצע של כל רמות האנרגיה (שימו לב שבדייכ ממוצע זה לוקח גם ניוון של כל רמות, אולם כאן אין ניוון ולכן מדובר פשוט בסכום האנרגיות חלקי מספר הרמות). הממוצע במקרה זה הוא \mathcal{E} . תשובה הי אמנם שואפת ל- \mathcal{E} עבור אנרגיות גבוהות מאוד, אולם היא מוגדרת עבור פרמיונים (התפלגות פרמי-דיראק) ולכן אינה רלוונטית. התשובה הנכונה היא אם כן בי.

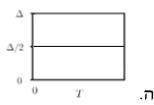
מהגרפים מהגרפים נתונה מערכת עם שתי רמות אנרגיה (0, Δ >0). איזה מהגרפים מרכת עם לתאר את התלות של האנרגיה הממוצעת ל $\langle E \rangle$ של המערכת בטמפרטורה T:











בטמפרטורה T=0 נצפה לכך שכל החלקיקים ימצאו במצב הנמוך שערכו T=0 ולכן האנרגיה הממוצעת של המערכת תהיה 0. מכאן שתשובות בי,די והי נפסלות. בטמפרטורות גבוהות כל מצב אנרגטי יאוכלס בהסתברות שווה, כלומר שנצפה לקבל את הממוצע של שתי הרמות שהוא $\Delta/2$. מכאן שתשובה אי נפסלת כך שהתשובה הנכונה היא גי.

אלקטרונים בעלי ספין חצי הנעים בעולם חד-מימדי. אלקטרונים בעלי ספין חצי הנעים בעולם חד-מימדי. צפיפות המצבים ליחידת אנרגיה וליחידת אורך היא

$$g(E) = \frac{2}{\pi} \sqrt{\frac{m}{2\hbar^2 E}} . \aleph$$

$$g(E) = \frac{2E}{\pi} \sqrt{\frac{m}{2\hbar^2}} \quad .2$$

$$g(E) = \frac{1}{2\pi} \left(\frac{2m}{\hbar^2}\right)^{3/2} \sqrt{E} \quad .\lambda$$

$$g(E) = \frac{m}{\pi \hbar^2} \quad . \mathsf{T}$$

$$g(E) = \frac{m^2}{\pi \hbar^4 E^2} . \pi$$

ידוע . L ידוע טיפוסי אנו מתעסקים עם אורכים מתעסקים אנו החד-מימדי אנו מתעסקים עם אורכים לנו אנו אנו מתעסקים עם . $L_{total}=2k$ כאשר האורך הכולל של העולם שלנו הינו $k_x=n_x\frac{\pi}{L}$

$$.N(k) = 2 \cdot \frac{1}{2} \cdot \frac{L_{total}}{L_{state}} = 2 \cdot \frac{1}{2} \cdot \frac{2k}{\frac{\pi}{L}} = \frac{2kL}{\pi}$$

נציב את יחס הנפיצה האלקטרוני ונקבל את מספר המצבים ליחידת אורך:

$$G(E) = \frac{1}{L} \cdot \frac{2kL}{\pi} = \frac{2k}{\pi} = \frac{2\sqrt{2mE}}{\pi\hbar}$$

: גזירה לפי האנרגיה תיתן את צפיפות המצבים ליחידת אנרגיה ליחידת אורך

$$g(E) = \frac{dG(E)}{dE} = \frac{2\sqrt{2m}}{\pi\hbar} \cdot \frac{1}{2\sqrt{E}} = \frac{\sqrt{2m}}{\pi\hbar\sqrt{E}} = \frac{2\sqrt{m}}{\pi\sqrt{2\hbar^2 E}}$$

כלומר שהתשובה הנכונה היא אי.

2k -ט ולא כ- k ולא כ- k ולא כ- קיימים פיתוחים ברשת אשר לוקחים את האורך הכולל כ- k ולא כ- k וכתוצאה מכך נוצר פקטור מספרי בביטוי. הדבר פחות חשוב ויותר חשובה התלות באנרגיה שהיא הדבר היחודי בבעיה זו.

- , T חלקיקים ובטמפרטורה אידיאלי ב-3 מימדים בעל פור גז אידיאלי ב-3 מימדים מחיN במספר החלקיקים Ω במספר התלות של הריבוי Ω
 - $\Omega \propto e^{\frac{3}{2}N}$.N
 - $\Omega \propto e^{-\frac{3}{2}N}$.ם
 - $\Omega \propto e^{rac{1}{2}N}$.)
 - $\Omega \propto e^{-\frac{3}{2N}}$.7

 $E=\frac{3}{2}\,Nk_{\scriptscriptstyle B}T$ הינה מימדים ב-3 מימדים של גז אידיאלי הממוצעת של ידוע לנו שהאנרגיה הממוצעת אידיאלי

 $rac{\partial S}{\partial E} = rac{1}{T}$ ידוע שמתקיים הקשר אידור $S = k_{\scriptscriptstyle B} \ln[\Omega(E,N)]$ וכן שמתקיים לפי הגדרה

$$\frac{\partial S}{\partial E} = \frac{k_{\scriptscriptstyle B}}{\Omega(E,N)} \cdot \frac{d\Omega(E,N)}{dE} = \frac{1}{T} \,:$$
כלומר:

נסדר את האיברים כך שנוכל לבצע אינטגרציה:

$$\frac{k_{B}}{\Omega(E,N)} \cdot \frac{d\Omega(E,N)}{dE} = \frac{1}{T} \Rightarrow \frac{d\Omega(E,N)}{\Omega(E,N)} = \frac{1}{k_{B}T} dE \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \int_{\Omega} \frac{d\Omega(E,N)}{\Omega(E,N)} = \int_{E} \frac{1}{k_{B}T} dE \Rightarrow \ln \Omega(E,N) = \frac{E}{k_{B}T}$$

נכניס את האנרגיה הממוצעת שלנו ונקבל:

$$\ln \Omega(E, N) = \frac{3}{2}N \Rightarrow \Omega(E, N) = e^{\frac{3}{2}N}$$

כלומר שהתשובה הנכונה הינה אי.

לחילופין, ניתן להציב את התשובות ולקבל דרך הגדרות האנטרופיה והטמפרטורה את התוצאה הנכונה. שימו לב שתשובות בי ודי נספלות מיידית שכן אנו מצפים שהריבוי יגדל עם הגדלת מספר החלקיקים, כלומר שאקספוננט שלילי הינו בהגדרה לא נכון.

- 6. (10 נקי) נתון חומר דו-מימדי שצפיפות המצבים שלו (ליחידת אנרגיה ושטח) 6. קבועה. נתון שישנה צפיפות משטחית אלקטרונית R בפס ההולכה. עבור g_0 טמפרטורה T=0, מהו מרחקה של רמת פרמי מתחתית פס ההולכה!
 - $E_F E_C = \frac{N}{g_0} . \aleph$
 - $\overline{E_F E_C = 0} \quad . \Box$
 - $E_F E_C = -\frac{N}{g_0} \quad . \lambda$

$$E_F - E_C = -kT \ln \left(\frac{N}{g_0}\right)$$
 .7

$$E_F - E_C = kT \ln \left(\frac{N}{g_0} \right)$$
 .ה

בטמפרטורה T=0 התפלגות פרמי-דיראק הינה פונקציית מדרגה שערכה 1 . בתחום סיחידת ליחידת חלקיקים ליחידת שטח. בתחום ו-0 בשאר האנרגיות. נתון שישנם ו $[E_c,E_f]$ היות וצפיפות המצבים קבועה והתפלגות פרמי-דיראק הינה פשוט 1 בתחום הרלוונטי, נקבל מיידית ש $E_f - E_c = rac{N}{g_o}$ שימו לב שאכן קיבלנו יחידות של אנרגיה) כך שהתשובה הנכונה היא אי.

הערה: בבחן הועלו טענות לגבי ההגדרות של פס ההולכה ו- $E_{\scriptscriptstyle C}$ שכן מדובר בחומר ממליימ (ועוד לא ראינו זאת בקורס). לכן במהלך הבחן ניתן הנתון ש-אינו הדבר הדבר במערכת. הדבר ביותר הלמוכה האנרגטית הדבר הדבר אינו $E_{\scriptscriptstyle C}=0$ משפיע על נכונות התשובה הסופית.

- היא כל חלקיק של כל האנרגיה מערכת N חלקיקים מערכת של N נתונה מערכת של N נתונה מערכת של Nבשיימ בשיימ . $E = \frac{1}{2}m(v_x^2 + v_y^2 + v_z^2) + \frac{3}{2}I_1\omega_1^2 + \frac{1}{2}I_2\omega_2^2 + \frac{3}{2}aq^2$ תרמי בטמפי-T ושדרגות החופש רציפות, מהי האנרגיה הממוצעת של

 - $5Nk_{\scriptscriptstyle R}T$.7
 - $\frac{1}{2}Nk_BT$.ה

הדרך הקלה ביותר לזהות את האנרגיה הממוצעת של המערכת היא לפי משפט . החלוקה השווה שלפיו כל דרגת חופש של החלקיק מקבלת $\frac{1}{2}k_{\scriptscriptstyle B}T$ אנרגיה ניתן לראות שישנן 6 דרגות חופש ולכן האנרגיה הממוצעת פר חלקיק היא נכפיל המערכת, של כל המוצעת אנרגיה האנרגיה לקבל ונתבקשנו ונתבקשנו $3k_{\scriptscriptstyle B}T$ את האנרגיה הממוצעת פר חלקיק במספר החלקיקים ונקבל $3Nk_{\scriptscriptstyle B}T$, כלומר שתשובה בי היא הנכונה. שימו לב שהמספר הצמוד לקבוע בכל ביטוי אנרגיה הינו מטעה ואינו חשוב. לא מעניין אותנו הקבוע אלא החזקה שמופיעה עבור דרגת החופש!

הערה: בבחן הועלו טענות לגבי חוסר ההגדרה של דרגות החופש בשאלה (לדוגמה, האם יתכן ש-q הוא בכלל קבוע כלשהוא). לכן במהלך הבחן הסגל עבר בין הכיתות והדגיש את ההגדרה הנייל.

- .8 נתונה מערכת המכילה בוזונים שצפיפות המצבים שלה היא .8 נתונה מערכת המכילה בוזונים אפיפות המצבים שלה היא . $g(E)=3N\delta(E-E_0), E_0>0$ וכן ש- $k_BT\ll E_0$ מהו קיבול החום של המערכת .
 - $C_v = 3Nk_B$.N

$$C_{v} = 3Nk_{B} \left(\frac{E_{0}}{k_{B}T}\right)^{2} e^{-\frac{E_{0}}{k_{B}T}} .$$

$$C_{v} = 3Nk_{B} \left(\frac{E_{0}}{k_{B}T}\right)^{2} e^{\frac{E_{0}}{k_{B}T}} \quad .\lambda$$

$$C_{v} = Nk_{R}$$
 .7

$$C_{v} = 3Nk_{B} \frac{\left(\frac{E_{0}}{k_{B}T}\right)^{2} e^{\frac{E_{0}}{k_{B}T}}}{\left(e^{\frac{E_{0}}{k_{B}T}} - 1\right)^{2}}$$
 . The second state of the second second

נחשב את האנרגיה הכוללת של המערכת לפי הגדרה:

$$E = \int E \cdot g(E) \cdot f(E) dE = \int E \cdot 3N \delta(E - E_0) \cdot \frac{1}{e^{\frac{E}{k_B T}} - 1} dE = \frac{3N E_0}{e^{\frac{E_0}{k_B T}} - 1}$$

 $\frac{E_0}{e^{\frac{E_0}{k_BT}}} \gg 1$ ים כלומר מאוד, כלומר מוכה ממפרטורה נמוכה לנו שהטמפרטורה נמוכה מאוד, כלומר ש

$$E = \frac{3NE_0}{\frac{E_0}{e^{k_B T}} - 1} \approx \frac{3NE_0}{e^{k_B T}} = 3NE_0 e^{-\frac{E_0}{k_B T}}$$

כעת נוכל לקבל את הקיבול החום של המערכת לפי הגדרה:

$$C = \frac{dE}{dT} = 3NE_0 e^{-\frac{E_0}{k_B T}} \cdot (\frac{E_0}{k_B T^2}) = 3Nk_B (\frac{E_0^2}{k_B T^2}) e^{-\frac{E_0}{k_B T}} = 3Nk_B (\frac{E_0}{k_B T})^2 e^{-\frac{E_0}{k_B T}}$$

כלומר שהתשובה הנכונה הינה בי.

הערה: התשובה ה' הינה קיבול החום המדויק של המערכת ללא קירובים. תשובה זו לא הייתה אמורה להופיע בבחן ולכן הוחלט לקבל גם אותה.

- יכול יכול T. נתון גביש המכיל N אטומים המצוי בטמפרטורה T. כל אטום יכול E=0) להימצא באחד משני מצבי אנרגיה אפשריים להישאר במקומו בגביש . או לצאת ממקומו בגביש ($E\!=\!E_{0}\!>\!0$) או לצאת ממקומו בגביש מהו מספר הפגמים בגביש כתלות בטמפרטורה?
 - $N \cdot e^{-E_0/k_BT}$.

 - $N/(1+e^{-E_0/k_BT})$. λ $N/(1+e^{E_0/k_BT})$. τ $N\cdot \frac{k_BT}{E_0}$. τ

למעשה מדובר בבעיית 2 רמות אנרגיה אותה ראיתם בשיעורי הבית, כאשר אנו מעוניינים למצוא את מספר האטומים המצויים ברמה הגבוהה. פונקציית החלוקה של המערכת היא:

$$Z = 1 + e^{-\frac{E_0}{k_B T}}$$

מספר החלקיקים המצויים ברמה העליונה (כלומר המהווים פגם) יהיה מספר החלקיקים הכולל כפול ההסתברות להימצא ברמה העליונה, כלומר:

$$N_{defect} = N \cdot \frac{P(E_0)}{Z} = \frac{Ne^{-\frac{E_0}{k_B T}}}{1 + e^{-\frac{E_0}{k_B T}}} = \frac{N}{1 + e^{\frac{E_0}{k_B T}}}$$

כלומר שהתשובה הנכונה היא די.

- ונים ובעלת N המכילה N בוזונים ובעלת ששטחה N המכילה N בוזונים ובעלת $T_{\scriptscriptstyle R}$ צפיפות מצבים ליחידות אנרגיה ושטח $g_{\scriptscriptstyle 0}$ כלשהיא. טמפרטורת המעבר : לעיבוי בוזה-איינשטיין במערכת זו תהיה
 - $T_B = \frac{1}{mk_B} \left(\frac{\pi^2 \hbar^3 N}{3.27A} \right)^{2/3}$.
 - $T_{B} = \frac{k_{B}}{Ng_{0}A} \quad .$
 - $T_B = \frac{2k_B}{Ng_0A} \quad .\lambda$

ד. עיבוי בוזה-איינשטיין בלתי אפשרי במערכת זו.

ה. עיבוי בוזה-איינשטיין תמיד מתקיים במערכת זו לכל טמפרטורה.

בתרגול N הפוטנציאל עבור ערך הריטי של N הפוטנציאל בתרגול 5 ראינו הכימי יתאפס, כלומר שמספר הבוזונים שווה לאינטגרל הבא:

$$N = \int_{0}^{\infty} g(E) f(E) dE = \int_{0}^{\infty} \frac{g_{0}}{e^{\frac{E}{k_{B}T}}} dE$$

ניתן לראות שאינטגרל זה מתבדר תמיד (בתלת מימד התלות של צפיפות המצבים בשורש האנרגיה ביטלה את ההתבדרות). הדבר היחידה לקבל תוצאה שאינה אינסופית עבור האינטגרל הוא אם הטמפרטורה שואפת ל-0. היות ולא ניתן להגיע ל-0 המוחלט, לא ניתן למעשה לקבל עיבוי בוזה-איינשטיין בדו-מימד ולכן התשובה הנכונה היא ד׳.

נוסחאות שימושיות:

ריבוי מצבים עבור מוצק איינשטיין:

$$\Omega(n_e, N) = \frac{(n_e + N - 1)!}{n_e!(N - 1)!}$$

הגדרת האנטרופיה:

$$S \triangleq k_B \ln \Omega$$

הגדרת הטמפרטורה (בהנחת שיימ תרמי):

$$\frac{1}{T} \triangleq \frac{\partial S}{\partial E}$$

הגדרת קיבול החום:

$$C \triangleq \frac{\partial E}{\partial T}$$

יחס הנפיצה עבור חלקיקים חופשיים בעלי מסה ב-1,2,3 מימדים:

$$E = \frac{1}{2}m\sum_{i=1}^{1,2,3}v_i^2 = \frac{\hbar^2}{2m}\sum_{i=1}^{1,2,3}k_i^2$$

מצבים אפשריים עבור בורות פוטנציאלים אינסופיים ב-1,2,3 מימדים:

$$k_i = n_i \frac{\pi}{L}$$