

פתרון ענייני בית מס' 13

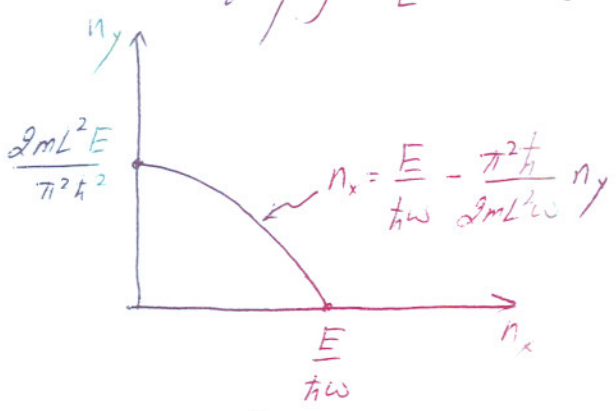
$$E_{n_x, n_y} = \hbar \omega n_x + \frac{\pi^2 \hbar^2}{2mL^2} n_y^2$$

ⓧⓧ סטטיסטיקה הקלאסית - ניתן לראות

כאשר ניתן לראות שההפרדה בין המצבים היא קטנה בהרבה מהאנרגיה עצמה, ולכן אפשר להשתמש בקירוב הקלאסי.

ⓧ כיתה במרחב (n_x, n_y) שבה גובה סעיף ההפרדה ולכן מס' המצבים גדול. אנרגיה קטנה או שווה ל- E ניתן לראות

$$g(E) = \int_0^{\frac{2mL^2 E}{\pi^2 \hbar^2}} \left(\frac{E - \frac{\pi^2 \hbar^2}{2mL^2} n_y}{\hbar \omega} \right) dn_y$$



$$g(E) = \frac{2mL^2 E^2}{\pi^2 \hbar^3 \omega} - \frac{\pi^2 \hbar^2}{2mL^2} \frac{E^2}{\pi^2 \hbar^3 \omega} = \frac{mL^2 E^2}{\pi^2 \hbar^3 \omega} \Rightarrow g(E) = \frac{2mL^2}{\pi^2 \hbar^3 \omega} E$$

ⓧ כיתה של המרחב הנאיבי ניתן לראות

$$N = \int_0^\infty \frac{g(E) dE}{e^{\beta(E-\mu)} - 1} = \frac{2mL^2}{\pi^2 \hbar^3 \omega} \frac{1}{\beta^2} \int_0^\infty \frac{z dz}{e^{z-\beta\mu} - 1}$$

$\beta E = z$

לפניו סעיף המרחב הנאיבי הוא כ-1 ולכן נוסף $(z=0)$ כדי לקבל את התוצאה הנכונה. המרחב הנאיבי הוא כ-1 ולכן נוסף $(z=0)$ כדי לקבל את התוצאה הנכונה.

$$\beta_c^2 = \frac{2mL^2}{\pi^2 \hbar^3 \omega N} \int_0^\infty \frac{z dz}{e^z - 1} = \frac{mL^2}{3\hbar^3 \omega N} \Rightarrow T_c = \left(\frac{3\hbar^3 \omega N}{mL^2 K_B} \right)^{1/2}$$

$$\int_0^\infty \frac{z}{e^z - 1} dz = \int_0^\infty z \sum_{n=0}^\infty e^{-(n+1)z} dz = \sum_{n=1}^\infty \int_0^\infty z e^{-nz} dz = \sum_{n=1}^\infty \frac{1}{n^2} = \zeta(2) = \frac{\pi^2}{6}$$

(2) כנס לראות כיגור הטמפרטורה הקרויה (קבוצת ליון בוגר)

$$\frac{N}{V} = \frac{(mT_c)^{3/2}}{\sqrt{2}\pi^2\hbar^3} \int_0^\infty \frac{e^{\beta\epsilon} d\epsilon}{e^{\beta\epsilon} - 1} \Rightarrow T_c = 3.31 \frac{\hbar^2}{m} \left(\frac{N}{V}\right)^{2/3}$$

אינטגרל
 של פונקציית בוז-איינשטיין
 של פונקציית בוז-איינשטיין

ואכן בגורל $\mu \rightarrow 0$ ~~אם~~ $T_c \rightarrow 0$, כלומר באזור זה של הטמפרטורה

היא קרויה $\mu = 0$ הולקרוקט נמצאת בוגר היסוד אלא אקסטרנזיו

(2) אם הפוטנציאל הוא אפס אנרגיה ולא קרוי ~~ואלו~~ $\mu = 0$ אין

אין תלבויות, אלא אם הפוטנציאל מתגבר על הטמפרטורה בהתאם

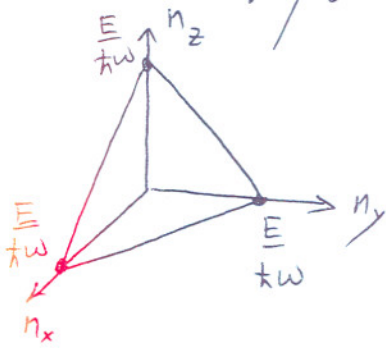
כאשר, אם הפוטנציאל אינו אפס, אלא קבוע ש"ח גרנדיתני, מכיון

שבתאמת $\mu = \epsilon_0 + F$ קרויים F ח"ה לקרא מניחה, ונסקו

$$0 = \left(\frac{\partial F}{\partial N}\right)_{T,V} = \mu$$

כג מוכיח את הלוקה עבור הפוטנציאל הכימי של פוטנציאל.

3) ארבע החלקיקים (ניתן ע"י) $E = \hbar\omega(n_x + n_y + n_z)$ (כאן החלקיקים - $\frac{3}{2}$ ביקו)
 וכן מס' החצבים בלאי ארבעה קטנים או שווה E ניתן ע"י



$\Gamma(E) = \frac{1}{6} \left(\frac{E}{\hbar\omega}\right)^3$
 מס' הנקודות הכלואות בערך פירמידה במרחב (n_x, n_y, n_z) בארבעה

$g(E) = \frac{d\Gamma}{dE} = \frac{E^2}{2(\hbar\omega)^3}$
 וכן:

2) הפרופסור הכיני קבעו עקב אלוהים:

$$N = \int_0^\infty \frac{g(E)dE}{e^{\beta(E-\mu)} - 1} = \int_0^\infty \frac{E^2 dE}{e^{\beta(E-\mu)} - 1} \cdot \frac{1}{2(\hbar\omega)^3}$$

אם $\mu = 0$ האנרגיה אפס $E=0$ אנרגיה באופן הבא:

$$\frac{E^2}{e^{\beta E} - 1} \sim \frac{E}{\beta}$$

וזמן האנרגיה האלוהים היתה אנשים, כן שאין ברק ע"י שלפני μ
 משמור אל האלוהים \leftarrow ישנה העברה בזמן-אנרגיה

2) עבור טמפרטורה ההתאבדות T_c , $\mu(T_c) = 0$ וכן

$$2(\hbar\omega)^3 N = \int_0^\infty \frac{E^2 dE}{e^{\frac{E}{k_B T_c}} - 1}$$

נבצע החלפת משתנים $\frac{E}{k_B T_c} = x$ ונקבל:

$$2(\hbar\omega)^3 N = (k_B T_c)^3 \int_0^\infty \frac{x^2 dx}{e^x - 1} \Rightarrow T_c = \frac{\hbar\omega}{k_B} \left(\frac{2N}{\Gamma(3)} \right)^{1/3}$$