

## Termodynamika i Fizyka Statystyczna R - seria treningowa

1. Na ćwiczeniach rozważany był model ciała doskonale czarnego w postaci wnęki utrzymywanej w temperaturze  $T$ , która wypełniona jest promieniowaniem. Wyobraźmy sobie, że w ścianie tej wnęki zrobiono otwór o powierzchni  $A$ , przez który promieniowanie może wydostawać się na zewnątrz. Pokaż, że widmowa gęstość energii wypromieniowana przez otwór w czasie  $dt$  do kąta bryłowego  $d\Omega$  jest dana przez

$$e'_{\omega} = \frac{A \cos \theta}{4\pi} e_{\omega} c dt d\Omega$$

gdzie  $e_{\omega}$  jest dane przez rozkład Plancka

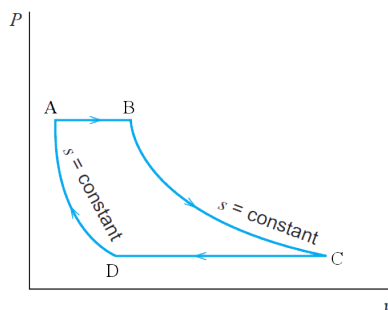
$$e_{\omega} = \frac{\hbar \omega^3}{\pi^2 c^3} \frac{1}{e^{\beta \hbar \omega} - 1}$$

zaś  $\theta$  jest kątem między kierunkiem, w jakim rozchodzi się promieniowanie a kierunkiem normalnym do powierzchni otworu. Następnie, korzystając z tego wyniku pokaż, że całkowita moc promieniowania wydobywającego się przez jednostkową powierzchnię wynosi  $\sigma_S T^4$ , gdzie  $\sigma_S = \frac{2\pi^5 k^4}{15h^3 c^2}$  jest stałą Stefana.

2. Dla fal spinowych (magnonów) w ferromagnetyku częstość związana jest z wektorem falowym wzorem  $\omega = Ak^2$ ,  $k < k_0$ , gdzie  $A$  jest stałą. Zakładając (analogicznie do modelu Debye'a), że fale z  $k > k_0$  nie rozchodzą się w tym układzie wykazać, że w niskich temperaturach magnony dają do ciepła właściwego wkład proporcjonalny do  $T^{3/2}$ .
3. Znajdź ściślność adyabatyczną  $\chi_S = -\frac{1}{A} \left( \frac{\partial A}{\partial p} \right)_S$  dwuwymiarowego gazu fotonów wypełniającego powierzchnię  $A$  temperaturze  $T$ .
4. Znajdź pojemność cieplną zdegenerowanego ultrarelatywistycznego ( $E = c|p|$ ) gazu elektronów dla  $T \ll T_F$ . Wskazówka: użyj rozwinięcia Sommerfelda. Odpowiedź wyraż przez  $\langle N \rangle$ ,  $V$  i  $T$ .
5. Energię elektronu w zewnętrznym polu magnetycznym możemy przybliżyć jako sumę energii kinetycznej i składnika  $\mp \mu_B B$ , przy czym górny znak odpowiada orientacji spinu zgodnej z polem  $\vec{B}$ , a dolny - przeciwnej do pola, zaś  $\mu_B$  jest magnetonem Bohra. Rozważmy **dwuwymiarowy** gaz elektronów na płaskiej powierzchni przedzielonej ścianką na dwa obszary  $A_1$  i  $A_2$ . Obszar  $A_1$  znajduje się w polu magnetycznym  $B$ , a w obszarze  $A_2$  pola nie ma. Wiadomo też, że w obu obszarach są jednakowe koncentracje elektronów (liczby elektronów na jednostkę powierzchni) oraz że oba obszary znajdują się początkowo w temperaturze  $T = 0$ . W pewnej chwili odsunięto przegrodę. Czy nastąpi przepływ cząstek między obszarami  $A_1$  i  $A_2$ , a jeśli tak, to w którą stronę? Odpowiedź uzasadnij. Wskazówka: wyraż koncentracje cząstek po obu stronach przegrody przez ich potencjały chemiczne. Pamiętaj, że gaz jest dwuwymiarowy i że  $T = 0$ !
6. Rozważmy dwuwymiarowy gaz doskonały złożony z nierelatywistycznych fermionów o spinie  $1/2$  i masie  $m$ .
- (a) Znaleźć zależność pomiędzy koncentracją  $n = N/A$ , aktywnością  $z = e^{\frac{\mu}{kT}}$ , i temperaturą  $T$ . Wygodnie jest wprowadzić termiczną długość de Broglie'a  $\lambda_T = \sqrt{2\pi\hbar^2/mkT}$ .
- (b) Dwuwymiarowy obszar  $A$  jest początkowo wypełniony nierelatywistycznymi fermionami o masie  $m$ , spinie  $1/2$  i średniej koncentracji  $n$  w temperaturze  $T$ . Fermiony nie oddziałują między sobą, ale dwa fermiony o przeciwnym spinie mogą łączyć się w pary, tworząc bozony o spinie  $0$ , masie  $2m$  i energii wiązania  $\Delta$ . Innymi słowy, relacja dyspersyjna (pomiędzy energią a wektorem falowym) dla fermionów dana jest przez  $e_f(\mathbf{k}) = \hbar^2 k^2 / 2m$  a dla bozonów  $e_b(\mathbf{k}) = \hbar^2 k^2 / 4m - \Delta$ .  
Po upływie pewnego czasu reakcja  $f_{\uparrow} + f_{\downarrow} \rightarrow b$  osiągnęła stan równowagi, scharakteryzowany przez równowagowe koncentracje fermionów i bozonów  $n_f$  i  $n_b$  oraz temperaturę  $T$ . Korzystając z tego, że całkowita gęstość masy układu jest zachowana, znajdź zależność pomiędzy równowagowymi koncentracjami  $n_f$ ,  $n_b$  a koncentracją początkową  $n$ . Na tej podstawie znajdź następnie związek między początkowym  $n$  a temperaturą ( $T$ ) i aktywnością fermionów ( $z_f$ ) w końcowym stanie równowagi.
- (c) Rozpatrując stan równowagi opisany w punkcie (b) rozważ granicę  $n\lambda_T^2 \gg 1$  przy stałej temperaturze. Jaką wartość w tej granicy przyjmuje potencjał chemiczny fermionów ( $z_f$ ) w stanie równowagi z bozonami? Co to oznacza dla średniej koncentracji bozonów ( $n_b$ ) i fermionów ( $n_f$ )?

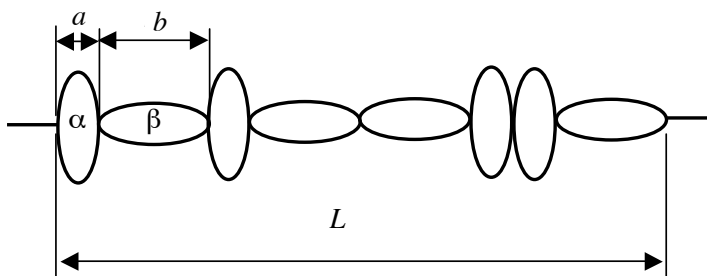
7. Rozważ układ, w którym  $E(S, V, N) = aS^4/NV^2$ , gdzie  $a > 0$ .

- Znajdź równanie stanu  $p = p(T, V, N)$
- Znajdź równanie stanu  $\mu = \mu(T, p)$ .
- $N$  cząstek tej substancji podlega cyklowi Joule'a-Braytona



Górna izobara odpowiada  $p = p_2$  and i ma zakres od  $V_A$  do  $V_B$ . Dolna izobara odpowiada  $p = p_1$ . Znajdź objętości  $V_C$  i  $V_D$ .

- Znajdź pracę wykonywaną przez układ w czasie cyklu  $W_{cyc}$ , pobrane ciepło  $Q_{AB}$ , oraz sprawność tego silnika. Wskazówka: wygodnie jest pracować w zmiennych  $(p, V)$ .
8. Biorąc pod uwagę, że gaz fotonów w danej temperaturze  $T$  zachowuje się jak gaz bozonów z zerowym potencjałem chemicznym i odpowiednią gęstością stanów  $g(\omega)$ , pokaż, że entropia pojedynczego fotonu jest niezależna od temperatury. Interpretując entropię w języku teorii informacji, określ ile bitów niesie ze sobą pojedynczy foton. Pożyteczna równość:  $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^3} \approx 1.202$ .
9. Prostym modelem keratyny (istotnego składnika naszych włosów i skóry) jest jednowymiarowy łańcuch składający się z  $N$  cząstek, każda z których może istnieć w dwu konfiguracjach  $\alpha$  i  $\beta$  o energiach  $E_\alpha$  i  $E_\beta$  i długościach odpowiednio  $a$  i  $b$  (patrz rysunek). Parametry te spełniają nierówności  $E_\alpha < E_\beta$  oraz  $a < b$ . Układ znajduje się w kontakcie z termostatem o temperaturze  $T$ . Korzystając z **rozkładu kanonicznego**



- Znajdź sumę statystyczną dla tego układu
- Znajdź średnią długość łańcucha jako funkcję temperatury,  $\langle L \rangle(T)$ . Przeanalizuj granicę wysokich temperatur  $k_B T \gg E_\beta$ . Czy wynik ten można było przewidzieć?
- Wyobraźmy sobie teraz, że łańcuch ten rozciągamy przykładając do niego siłę  $F$ . Jaka będzie średnia długość łańcucha,  $\langle L \rangle(T, F)$ , w tym przypadku? Wskazówka: obecność siły zewnętrznej można uwzględnić przez dodanie członu  $-FL$  do całkowitej energii łańcucha.
- Znajdź podatność

$$\chi = \left( \frac{\partial \langle L \rangle}{\partial F} \right)_{F=0}$$

i pokaż, że jest dodatnia. Czy jej dodatniość wynika też z jakichś głębszych przesłanek? Wskazówka: Przy liczeniu podatności może być wygodnie rozwinąć najpierw  $\langle L \rangle$  w małym  $F$ .

10. Rozważ gaz bozonów o masach  $m$  i spinie  $s = 0$  zamknięty w objętości  $V$ . Załóżmy, że energia pojedynczej cząstki dana jest przez

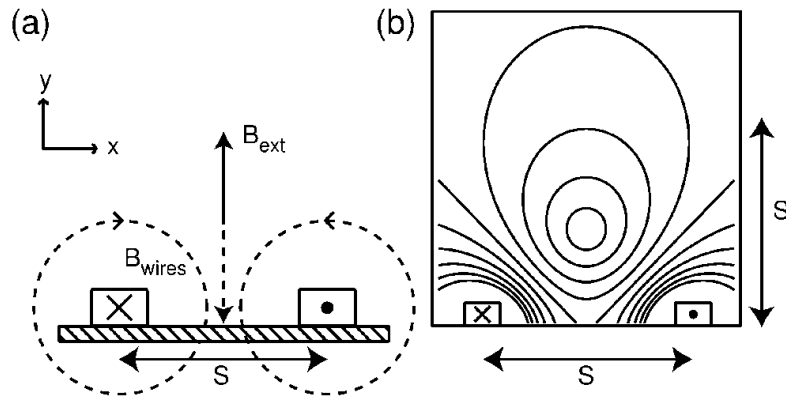
$$E = \frac{p^2}{2m} + n\Delta$$

gdzie  $\Delta > 0$  jest pewną stałą dodatnią a  $n$  jest liczbą całkowitą równą 0 bądź 1. Wyznacz formułę na temperaturę krytyczną  $T_c$  takiego gazu, przy której następuje kondensacja. Następnie rozważ granicę  $\Delta \gg kT$  - czy w tej granicy  $T_c$  jest większe czy mniejsze od temperatury krytycznej w przypadku gdy  $E = \frac{p^2}{2m}$ ?

11. Pokazany na rysunku układ został zaproponowany przez N. H. Dekkera i in, ("Guiding neutral atoms on a chip", Phys. Rev. Lett. 84, 1124–1127 2000) jako efektywny sposób kontrolowania obojętnych elektrycznie atomów za pomocą pola magnetycznego wytwarzanego przez dwa druty wbudowane w mikropłytkę. Rysunek pokazuje linie stałego potencjału w tym układzie na płaszczyźnie  $xy$ , przy czym  $x = 0$  wyznacza oś symetrii układu (punkty w równych odległościach od obu drutów) a  $y = 0$  to płaszczyzna płytki.

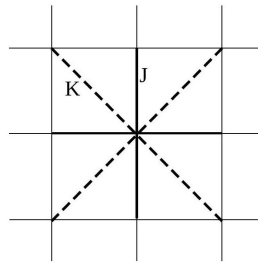
Założmy że w układzie tym znajduje się  $N$  nierozróżnianych, nieoddziałujących atomów. Przybliżmy działający na nie potencjał przez  $V(x, y, z) = \frac{\alpha}{2}x^2 + \frac{\beta}{2}(y - y_0)^2$  gdzie  $\alpha$  i  $\beta$  to pewne stałe. Dodatkowo, układ ograniczony jest ściankami znajdującymi się w  $z = \pm L/2$ . Znajdź całkę statystyczną dla tego układu oraz entropię tego układu jako funkcje  $N$ ,  $L$  i  $T$ , zakładając że układ pozostaje w stanie równowagi o temperaturze  $T$ .

Następnie rozważ proces, w którym kwazistatycznie zmieniana jest wartość parametru  $\beta$ , a układ nie wymienia ciepła z otoczeniem (proces adiabatyczny). Znajdź końcową temperaturę układu  $T_f$  jako funkcję początkowej  $T_i$  oraz początkowej i końcowej wartości parametru  $\beta$ .



12. Rozważmy model Isinga ( $S_i = \pm 1$ ) na sieci kwadratowej z oddziaływaniami o stałych wymiany  $J$  i  $K$  pomiędzy najbliższymi sąsiadami i kolejnymi najbliższymi sąsiadami, jak na rysunku.

$$H = -J \sum_{\langle ij \rangle} S_i S_j - K \sum_{\{ij\}} S_i S_j - \mu_B B \sum_i S_i$$



gdzie pierwsza suma obejmuje wszystkie pary najbliższych sąsiadów, a druga suma obejmuje wszystkie pary kolejnych najbliższych sąsiadów.

- a) Jaki jest stan podstawowy dla dużego pola  $\mu_B B \gg |J|, |K|$  ?

- b) Rozważmy przypadek  $J > 0$  i  $K > 0$ . Jaki jest stan podstawowy przy braku pola ( $B = 0$ )? Znajdź energię stanu podstawowego.
- c) Dla  $J > 0$  i  $K > 0$  wyznacz przybliżenie pola średniego dla tego hamiltonianu. Wyprowadź samozgodne równanie pola średniego.
- d) Rozwiąż równanie pola średniego dla  $B = 0$  i znajdź temperaturę krytyczną.
- e) Oblicz wykładniki krytyczne  $\beta, \gamma$  i  $\delta$  odpowiednio dla magnetyzacji, podatności i izotermy krytycznej.
- f) Określ stan podstawowy dla przypadku  $J < 0, K > 0$  i zerowego pola. Znaleźć energię stanu podstawowego.
- g) Rozważ przejście fazowe, które zachodzi w funkcji  $J$  przy stałych  $T = 0, B = 0, K > 0$ . Czy jest to przejście ciągłe?
- h) Omów jakościowo, co się dzieje dla  $J > 0, K < 0$  lub  $J < 0, K < 0$  (pole  $B = 0$ ).
- i) Naskicuj diagram fazowy stanu podstawowego jako funkcję  $J$  i  $K$ .