

السلسلة الثالثة في الفيزياء الإحصائية

التمرين الأول:

لنعتبر غاز مشكل من N فيرميون (جسيمات غير متميزة سبينها نصف صحيح) غير متفاعلة فيما بينها، محتواة داخل حجم V ، T درجة حرارة، ϵ_i المستويات الطاقوية للجسيمات، g_i الوزن الإحصائي للمستوي i و N_i عدد احتلال هذا المستوي عند الاتزان.

1- العلاقة التي تعطي N_i يمكن وضعها بالشكل:

$$N_i = \frac{g_i}{\exp(\beta\epsilon_i - \nu) + 1} \quad (1)$$

اربط، بدون برهان، الوسيط β بدرجة الحرارة T .

2- اوجد العبارة الإحصائية لدالة هلمهولتز للنظام، يمكن استبدال المجموع على المستويات بتكامل والوزن الإحصائي g_i بعبارته الكوانتية (حالة الكترونات ذات سبين 1/2). ضع النتيجة بالشكل:

$$F = Nk_B T [\nu - f(\nu)/\alpha] \quad (2)$$

حيث k_B ثابت بولتزمان، و $\alpha = N/Z$ ، $Z = V \cdot \left(\frac{2\pi mk_B T}{h^2}\right)^{3/2}$ دالة التوزيع الانسحابية لغاز ماكسويل-بولتزمان و $f(\nu)$ تكامل يتعلق بـ ν .

3- اكتب معادلة ثلاثة تسمح لنا بحساب ν .

4- اوجد عبارة معادلة الحالة بدلالة $f(\nu)$.

5- اوجد ايضا، عبارات الانتروبي S ، الطاقة الداخلية U والسعة الحرارية C_V بدلالة $f(\nu)$.

التمرين الثاني:

لنعتبر وعاء درجة حرارته T يحوي أمواج كهرومغناطيسية، والتي تكافئ مجموعة فوتونات تخضع إلى إحصاء بوز-أشتاين.

كل موجة ذات تردد ν تكافئ فوتون طاقته $\epsilon = h\nu$. طاقة الفوتون ترتبط باندفاعه حسب العلاقة $\epsilon = cp$ ، حيث c سرعة الضوء.

1- نذكر بان كثافة الحالات في فضاء الاندفاعات، هي:

$$g(p) = 2 \frac{V \cdot 4\pi p^2}{h^3} dp$$

(المعامل 2 ناتج عن كون ان للفونون حالتين استقطاب من أجل كل اندفاع معطى) احسب كثافة الحالات بدلالة الطاقة

2- ذكر بعدد الفوتونات في الحالة الاكثر احتمالا، مع العلم عدد الفوتونات داخل الوعاء غير ثابت.

3- نرّمز بـ $\rho(\nu, T)$ للطاقة لوحدة حجم الفوتونات ذات التواتر المحصور بين ν و $\nu + d\nu$. تدعى $\rho(\nu, T)$ بالكثافة الطيفية للطاقة. احسب $\rho(\nu, T)$.

4- استنتج عبارة كثافة الطاقة $u(\nu, T)$ داخل الوعاء.

5- في درجة حرارة ثابتة ادرس تغيرات $\rho(\nu, T)$ بدلالة ν

أ- من اجل التواترات العالية

ب- من اجل التواترات المنخفضة

ج- برهن ان $\rho(\nu, T)$ تمر بنهاية عظمى، مثلها بيانيا

التمرين الثالث:

لنعتبر N فيرميون غير متفاعلة فيما بينها داخل وعاء حجمه V .

1- احسب كثافة الحالات $g(\epsilon)d\epsilon$

2- اكتب العبارات التي تعطي عدد الجسيمات الكلي N والطاقة الداخلية U ثم استنتج ϵ_F^0 طاقة فيرمي في الصفر المطلق

3- احسب الكمون الكيميائي μ اخذين بالاعتبار ان $\int_0^\mu F(\epsilon)d\epsilon + \frac{\pi^2}{6\beta^2} F'(\mu)$ وانه في درجات

الحرارة المنخفضة μ و ϵ_F^0 يختلفان بمقدار ضئيل

4- بنفس الطريقة السابقة احسب U ثم استنتج C_V

التمرين الرابع :

احيانا يكون من الافضل استخدام الدالة $f(\nu)$ المعرفة بالتمرين الاول، بدلا من الطاقة الحرة F ، لحساب الدوال الترموديناميكية .

1- اوجد عبارة معادلة الحالة بدلالة $f(\nu)$.

2- اوجد ايضا، عبارات الانتروبي S ، الطاقة الداخلية U والسعة الحرارية C_V بدلالة $f(\nu)$

التمرين الخامس :

داخل جسم صلب، كل موجة صوتية ذات شعاع موجي \vec{k} وتواتر ν ، توافق طاقة $\epsilon = h\nu$. تغيرات ν و ϵ بدلالة

\vec{k} تمثل ما يسمى قانون التبدد للجسم الصلب. بصفة عامة، اتجاه الانتشار (اتجاه \vec{k}) ليس عموديا، وليس موازيا لاتجاه حركة

الذرات، لكنه يتعلق بنية الجسم الصلب. لهذا من اجل أطوال موجة $\lambda = \frac{2\pi}{k}$ كبيرة بالمقارنة بالابعاد الذرية للبلورة، تتصرف

الاخيرة كوسط مستمر، لذلك يمكن ان نطبق عليها النظرية الماكروسكوبية لانتشار الامواج الصوتية . نعلم في هاته الحالة انه

بالنسبة لجسم صلب يوجد لكل شعاع موجي \vec{k} موجة طولية سرعتها c_l وموجتين عرضيتين سرعتهما c_t ، بحيث

$k = \omega/c_l$ و $k = \omega/c_t$ للامواج الطولية والعرضية على الترتيب. وهي نتائج مشابهة لتلك المتعلقة بالفوتونات.

1- باستعمال كثافة الحالات في فضاء الاندفاعات، اوجد عبارة كثافة الحالات $g(\epsilon)d\epsilon$ للفوتونات . يمكن ادخال

"سرعة متوسطة" c حسب التعريف التالي:

$$\frac{3}{c^3} = \frac{1}{c_t^3} + \frac{2}{c_l^3}$$

- 2- العدد الكلي للحالات الكوانتية المختلفة يساوي الى $3N$ ، طاقة الفونون ε في نموذج ديبياي ذات نهاية حدية عليا ε_D . ندخل درجة حرارة مميزة لديبياي $\Theta_D = \varepsilon_D / k_B$ حيث k_B ثابت بولتزمان. عبر عن Θ_D بدلالة c . مثل $g(\varepsilon)$ بيانيا .
- 3- اكتب عبارات الطاقة الداخلية U والسعة الحرارية C_v .
- 4- ادرس C_v في درجات الحرارة المنخفضة ودرجات الحرارة المرتفعة ، وقارن مع تلك التي يعطيها نموذج انشتاين . مثل بيانيا السعة الحرارية المولية c_v بدلالة T/Θ_D .