

Paramágneses anyagok tulajdonságai

Egy i áramerősségű elektromos árammal átjárt r sugarú körvezető $\vec{\mu}$ mágneses dipólus nyomatékának modulusa $|\vec{\mu}| = \pi \cdot r^2 \cdot i$. A mágneses dipólus nyomaték vektor merőleges a körvezető síkjára, a vektor irányítását a jobbcavar szabály adja meg. Ha egy mágneses dipólus \vec{H} intenzitású mágneses térben található, akkor a rendszer energiája $E_m = -\vec{\mu} \cdot \vec{H}$. (általános esetben θ a \vec{H} és $\vec{\mu}$ vektorok által bezárt szög).

1. Feltételezve az atom bolygómodelljét, határozd meg a körpályán mozgó elektron \vec{L} orbitális impulzusmomentum vektora és $\vec{\mu}$ mágneses dipólus nyomaték vektora közti összefüggést. Mivel az elektron töltése negatív, a mágneses momentum vektorának iránya megegyezik az impulzusmomentum vektor irányával, irányításaik meg ellentétesek.

A Bohr-Sommerfeld féle atommodellben az elektronok állapotát a kvantumszámok határozzák meg: n - főkvantumszám, l - mellékvantumszám (pályakvantumszám), m - mágneses kvantumszám, s - spinquantumszám. Az első három kvantumszám csak egész szám lehet. Az n nullától különböző természetes szám. Az elektron impulzusmomentuma csak az $|\vec{L}| = \sqrt{l \cdot (l+1)} \cdot \hbar$ összefüggés által meghatározott értékeket veheti fel, ahol $l = 1, 2, \dots, (n-1)$; a mágneses kvantumszám az impulzusmomentum vektortetszőleges Oz tengelyre eső vetületének lehetséges L_z értékeit adja meg, az $L_z = m \cdot \hbar$ összefüggésnek megfelelően, ahol m lehetséges értékei: $m = -l, -l+1, \dots, 0, 1, 2, \dots, (l-1), l$.

2. Határozd meg, egy \vec{H} intenzitású mágneses térben található atomra, a Bohr-Sommerfeld féle modellt alkalmazva, az impulzusmomentum vektor és a \vec{H} és a mágneses térerősség vektor által bezárt θ_m szög lehetséges értékeit, ha a mellékvantumszám l .

A Boltzmann féle eloszlási törvény egy törvény, ami megadja egy több lehetséges állapotú rendszer egy bizonyos állapotának megvalósulási valószínűségét. Adott egy N részecskéből álló termodinamikai egyensúlyban található rendszer, i lehetséges állapottal. Az adott állapotnak megfelelő energia E_i . Egy bizonyos k állapotban található részecskék N_k számát a következő összefüggés adja meg: $N_k / N = \exp(-E_k / k_B T) / Z(T)$, ahol

$Z(T) = \sum_{k=1}^i \exp(-E_k / k_B T)$, k_B a Boltzmann állandó, T a rendszer hőmérséklete. A Boltzmann eloszlás kis részecskesűrűségű, magas hőmérsékleten található rendszerekre alkalmazható, ahol a kvantumhatások elhanyagolhatóak.

3. Határozd meg egy olyan rendszer $\langle E \rangle$ átlagenergiáját, amely részecskéi három különböző állapot valamelyikében található. Ezen állapotok energiái $E_k = k \cdot \delta_1 \cdot k_B \cdot T$, ahol $\delta_1 > 0$, értéke ismert, a k lehetséges értékei pedig $k = 1, 2, 3$. A rendszer hőegyensúlyban van, T hőmérsékleten.

A paramágnesség a mágnesség egy formája, amit bizonyos anyagok mutatnak akkor, ha külső mágneses térben vannak. A külső mágneses tér által gerjesztett mágneses momentum egyenesen arányos a külső mágneses térerősséggel és értéke általában kicsi. A paramágneses anyagok mágneses permeabilitása az egységnél nagyobb.

Feltételezz egy N számú azonos atomból álló rendszert; az atomok egymással nincsenek kölcsönhatásban. Az atomok elektronjai az orbitális impulzusmomentumuk mellett rendelkeznek egy úgynevezett spin momentummal is; A spin-pálya kölcsönhatás miatt az elektront a \vec{J} teljes impulzusmomentummal kell jellemezni. A teljes impulzusmomentum modulusa $|\vec{J}| = j \cdot \hbar$, ahol j egész vagy félszám.

Az említett rendszer termodinamikai egyensúlyban van T hőmérsékleten, H intenzitású homogén mágneses térben. A mágneses térerősség vektor iránya megegyezik a az Oz tengely irányával. Mindenegyed atom $\vec{\mu}$ mágneses dipólusmomentuma arányos a teljes impulzusmomentummal, kifejezése $\vec{\mu} = (e/(2m^*)) \cdot g \cdot \vec{J}$; a kifejezésben a g az úgynevezett giromágneses faktor, ami az atom típusára jellemző. Ebben az esetben a mágneses kvantumszám a teljes impulzusmomentum Oz tengelyre eső vetületének lehetséges J_z értékeit adja meg, $J_z = m \cdot \hbar$ ahol $-j \leq m \leq j$.

Egy rendszer M mágnesezettsége a rendszert alkotó részecskék mágneses momentumai vetületeinek összege. (az átlagértékek összege).

A feladat következő pontjainak a megoldásához feltételezd, hogy a rendszer eléggé ritka ahhoz, hogy a mágneses térerősség mindenegyed atom szintjén egyenlő a külső \vec{H} mágneses térerősséggel.

- Írd le, a rendszer egy atomjára, a μ mennyiségnek a lehetséges értékeit megadó kifejezést, (ahol a μ a mágneses dipólusmomentum vektornak a külső mágneses térerősség vektor irányába vett vetületének nagysága), valamint a mágneses térben található atom mágneses dipólusmomentumának vetületeihez hozzárendelhető energia kifejezését mindenegyed lehetséges állapotokra.
- Határozd meg a μ mágneses dipólusmomentum vektornak a külső mágneses térerősség vektor irányába vett vetületének $\langle \mu \rangle$ átlagértékét a feltételezett rendszerre. Számítsd ki a dipólusmomentum vektor vetületének középértékét, ha $J = (1/2)\hbar$ és $J = \hbar$.
- Határozd meg a rendszer mágnesezettségét a $H \rightarrow \infty$ és a $H \rightarrow 0$ és tárgyald az eredményeket.
- Az egy részecskére eső fajhő (η) egyenlő az egy részecskére jutó átlagenergiájának és a rendszer hőmérsékletének arányával. Bizonyítsd be, hogy egy véges, n számú E_n energiaértékekkel jellemzett rendszer esetén a részecskére eső fajhő kifejezése $\eta = \sigma^2 / (k_B \cdot T^2)$, abban az esetben, ha $E_n \ll k_B \cdot T$, n bármely értékére. A kifejezésben $\sigma^2 = \langle E^2 \rangle - \langle E \rangle^2$ a spektrális variancia.
- Használd fel a 4. és 7. pontokban kapott eredményeket az egy részecskére eső fajhő meghatározására egy paramágneses anyag esetén.

Ismertek: az elektron e töltése és m^* tömege, a Planck állandó, h , a Bohr-Procopiu magneton, $\mu_B = e\hbar/(2m^*)$, a Boltzmann állandó, k_B . Ha hasznosnak ítéled, használhatod a következő összefüggéseket:

$$q + q^2 + \dots + q^n = q \cdot \frac{1 - q^n}{1 - q}$$

$$1 \cdot q + 2 \cdot q^2 + \dots + n \cdot q^n = q \cdot \frac{1 - (n+1) \cdot q^n + q^{n+1}}{(1-q)^2}$$

$$\sum_{i=1}^n i^2 = \frac{n \cdot (n+1) \cdot (2n+1)}{6}$$

$$\operatorname{ctgh}(x) \cong \frac{1}{x} - \frac{x}{3}, \text{ ha } |x| \ll 1$$