

1.) La costante di Boltzmann K_B fu determinata per la prima volta nel 1906 da *Jean Baptiste Perrin* (1870 - 1942) osservando la distribuzione verticale del numero $n(z)$ per unità di volume, di piccole particelle di lattice in sospensione in acqua e raccolte in un cilindro di vetro. All'equilibrio la densità $n(z)$ obbedisce alla distribuzione di Boltzmann

$$n(z) = n(0) e^{-m^*gz/K_B T} ; \quad (1)$$

dove g è l'accelerazione di gravità ($g = 9.81 \text{ m/sec}^2$), $T = 290 \text{ }^\circ\text{K}$, la temperatura assoluta all'equilibrio, K_B la costante di Boltzmann ed m^* la massa effettiva delle particelle di lattice che, immerse in acqua, sono sottoposte alla spinta di Archimede. Il loro peso effettivo è così ridotto da mg a m^*g . La massa della particella di lattice è determinata dalla misura delle sue dimensioni (sferette di raggio $a = 2.12 \times 10^{-7} \text{ m}$), nota la densità ($\rho_{\text{Lat}} = 1.194 \text{ Kg/dm}^3$).

Sapendo che Perrin trovò 49 particelle per cm^3 all'altezza h e 14 particelle per cm^3 all'altezza $h + \Delta h = h + 60 \mu\text{m}$, trovare: i) la massa effettiva e reale delle particelle di lattice (**punti: 2**), ii) la costante Boltzmann misurata nell'esperimento ed il conseguente valore del numero di Avogadro (**punti: 6**).

2.) Il numero di particelle α (alfa) ($z = 2$) diffuse all'indietro ($\theta \geq 90^\circ$), è determinato dalla sezione d'urto Rutherford all'indietro (*backward*)

$$\sigma_{\text{back}} = \int_{\pi/2}^{\pi} \frac{d\sigma}{d\Omega}(\theta) \Big|_{\text{Ruth}} d\Omega = \int_{\pi/2}^{\pi} \frac{d\sigma}{d\Omega}(\theta) \Big|_{\text{Ruth}} 2\pi \sin \theta d\theta = \pi \left[k_e \frac{Zze^2}{2T_\alpha} \right]^2 .$$

Si consideri la diffusione di particelle α di energia cinetica $T_\alpha = 5.30 \text{ MeV}$ da fogli di Nichel (numero atomico $Z = 28$ e peso atomico $\mu_A = 58.7$) e di Cromo ($\mu_A = 52.0$ e Z da determinare). I fogli sono stati laminati in modo da avere ugual peso per unità di superficie $W = 0.4 \text{ gr/cm}^2$. Sapendo che il numero di particelle α diffuse indietro dal Cromo risulta essere solo l'83% di quelle diffuse dal Nichel nello stesso intervallo di tempo, determinare il numero atomico del Cromo.

Il valore di alcune costanti:

velocità della luce nel vuoto: $c = 2.998 \times 10^8 \text{ m/sec}$

costante di Planck: $h = 6.626 \times 10^{-34} \text{ J}\cdot\text{sec} = 4.136 \times 10^{-15} \text{ eV}\cdot\text{sec}$

costante molare dei gas: $R = 8.31 \text{ Joule}/(\text{mole} \cdot \text{ }^\circ\text{K})$

massa del neutrone $m_n = 1.675 \times 10^{-27} \text{ Kg}$

massa dell'elettrone $m_e = 9.11 \times 10^{-31} \text{ Kg}$

massa del protone $m_p = 1.673 \times 10^{-27} \text{ Kg}$

utili conversioni

$1 \text{ eV} = 1.602 \times 10^{-19} \text{ J}$; $h \cdot c = 19.865 \times 10^{-26} \text{ J}\cdot\text{m} = 12.41 \times 10^3 \text{ eV} \cdot \text{Å}$.

soluzione

1.) La massa effettiva e la massa reale delle particelle di lattice risultano

$$\begin{aligned} m^* &= m - \frac{4}{3}\pi a^3 \rho_{H_2O} = \frac{4}{3}\pi a^3 (\rho_{Lat} - \rho_{H_2O}) = \\ &= \frac{4}{3}\pi (2.12 \times 10^{-7} \text{ m})^3 \cdot (1.194 \times 10^3 \text{ Kg/m}^3 - 1.0 \times 10^3 \text{ Kg/m}^3) = \\ &\approx 7.74 \times 10^{-18} \text{ Kg} ; \\ m &\approx 4.76 \times 10^{-17} \text{ Kg} . \end{aligned}$$

Dalla distribuzione verticale determinata sperimentalmente e dal valore della massa effettiva, si ricava la costante di Boltzmann, (confronta eq.(1))

$$\begin{aligned} \frac{n(h)}{n(h + \Delta h)} &= e^{m^*g\Delta h/K_B T} \\ \Rightarrow K_B &= \frac{m^*g\Delta h}{T \ln [n(h)/n(h + \Delta h)]} = \\ &\approx \frac{7.74 \times 10^{-18} \text{ Kg} \cdot 9.81 \text{ m/sec}^2 \cdot 60 \times 10^{-6} \text{ m}}{290 \text{ }^0\text{K} \cdot \ln [49/14]} = \\ &\approx 1.25 \times 10^{-23} \text{ Joule/}^0\text{K} . \end{aligned}$$

Il valore accettato oggi è $K_B = 1.38 \times 10^{-23} \text{ Joule/}^0\text{K}$.

$$\begin{aligned} N_A &= \frac{R}{K_B} = \frac{8.31 \text{ Joule / (mole} \cdot \text{}^0\text{K)}}{1.25 \times 10^{-23} \text{ Joule/}^0\text{K}} = \\ &\approx 6.6 \times 10^{23} / \text{mole} \end{aligned}$$

2.) Il numero di particelle α diffuse indietro è proporzionale alla sezione d'urto indietro (*normalizzata al flusso incidente \mathcal{F}_0 ed al numero di centri diffusori per unità di superficie presenti nella targhetta*), si ha

$$N(back) = \mathcal{F}_0 \mathcal{N} \sigma_{back} = \mathcal{F}_0 \mathcal{N} \pi \left[k_e \frac{Zze^2}{2T_\alpha} \right]^2 .$$

Il numero di moli per unità di superficie è dato dalla densità superficiale diviso il peso atomico, quindi

$$\mathcal{N} = \frac{W}{\mu_A} \cdot N_A ,$$

dove N_A è il numero di Avogadro. Avremo perciò

$$\frac{N(back)|_{\text{Cromo}}}{N(back)|_{\text{Nichel}}} = \frac{\mathcal{N}|_{\text{Cromo}}}{\mathcal{N}|_{\text{Nichel}}} \cdot \frac{\sigma(back)|_{\text{Cromo}}}{\sigma(back)|_{\text{Nichel}}} = \frac{\mu_{\text{Nichel}}}{\mu_{\text{Cromo}}} \cdot \frac{Z^2(\text{Cromo})}{Z^2(\text{Nichel})} = 0.83 ,$$

ovvero

$$Z(\text{Cromo}) = Z(\text{Nichel}) \cdot \sqrt{0.83 \cdot \mu_{\text{Cromo}} / \mu_{\text{Nichel}}} \approx Z(\text{Nichel}) \cdot 0.86 = 24.01 .$$