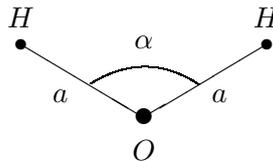


Corso di Laurea in Chimica Industriale
Fisica Generale (secondo corso)
I esonero – 15 novembre 2001

Esercizio 1

In un modello elementare per la molecola H_2O gli atomi H hanno ciascuno carica $+e$ mentre l'atomo O ha carica $-2e$. La distanza $H - O$ vale $a = 1 \text{ \AA}$ mentre l'angolo \widehat{HOH} è $\alpha = 105^\circ$. Calcolare:

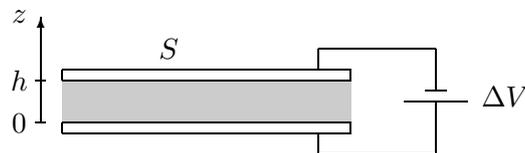
- il momento di dipolo elettrico \mathbf{p} della molecola,
- il lavoro W_1 fatto dal campo elettrico della molecola per spostare un'ione di carica $+3e$, lungo uno degli assi $O - H$, dalla distanza $d = 50 \text{ \AA}$ all'infinito,
- il lavoro W_2 fatto nelle stesse condizioni per spostare una seconda molecola H_2O con momento di dipolo antiparallelo alla prima.



Esercizio 2

Un condensatore piano avente superficie $S = 36 \text{ cm}^2$ e distanza tra le armature $h = 4 \text{ mm}$ è riempito con un isolante lineare e isotropo la cui costante dielettrica relativa varia con la distanza z dall'armatura inferiore con legge $\kappa(z) = 2 + z/h$. Le armature del condensatore sono tenute a differenza di potenziale costante $\Delta V = 9 \text{ V}$. Calcolare:

- la densità di carica σ sulle armature del condensatore,
- le densità di carica di polarizzazione $\sigma_p(0)$ e $\sigma_p(h)$ sulle superfici $z = 0$ e $z = h$ del dielettrico,
- la carica di polarizzazione q_p nel volume del dielettrico,
- la forza che si esercita tra le armature del condensatore.



Costanti Fisiche

$$\varepsilon_0 = 8.8542 \times 10^{-12} \text{ C}^2\text{N}^{-1}\text{m}^{-2}$$

$$e = 1.6022 \times 10^{-19} \text{ C}$$

Esercizio 1 Sia \mathbf{u} il versore della bisettrice dell'angolo α . Per motivi di simmetria si ha $\mathbf{p} = p\mathbf{u}$ con

$$p = 2ea \cos \frac{\alpha}{2} = 1.95 \times 10^{-29} \text{ Cm.} \quad (1)$$

Detto \mathbf{n} il versore dell'asse $H - H$, rispetto alla molecola H_2O lo ione si trova nel punto individuato dal vettore $\mathbf{d} = \mathbf{u}d \cos \frac{\alpha}{2} + \mathbf{n}d \sin \frac{\alpha}{2}$. Il lavoro W_1 fatto dal campo elettrico della molecola per spostare lo ione da questo punto all'infinito è dato da

$$W_1 = 3e [V(\mathbf{d}) - V(\infty)] = 3eV(\mathbf{d}), \quad (2)$$

essendo $V(\mathbf{d})$ il potenziale elettrico generato dalla molecola nel punto \mathbf{d} . In approssimazione di dipolo si ha

$$V(\mathbf{d}) = \frac{\mathbf{p} \cdot \mathbf{d}}{4\pi\epsilon_0 d^3} = \frac{2ea \cos^2 \frac{\alpha}{2}}{4\pi\epsilon_0 d^2}, \quad (3)$$

e quindi

$$W_1 = \frac{6e^2 a \cos^2 \frac{\alpha}{2}}{4\pi\epsilon_0 d^2} = 2.05 \times 10^{-21} \text{ J} = 12.8 \text{ meV.} \quad (4)$$

Alternativamente, posto $\mathbf{s} = (\mathbf{u} \cos \frac{\alpha}{2} + \mathbf{n} \sin \frac{\alpha}{2}) s$,

$$\begin{aligned} W_1 &= \int_d^\infty 3e\mathbf{E}(\mathbf{s}) \cdot d\mathbf{s} = \int_d^\infty 3e \frac{3(\mathbf{p} \cdot \hat{\mathbf{s}})\hat{\mathbf{s}} - \mathbf{p}}{4\pi\epsilon_0 s^3} \cdot \hat{\mathbf{s}} ds \\ &= 3e \frac{2p \cos \frac{\alpha}{2}}{4\pi\epsilon_0} \int_d^\infty \frac{ds}{s^3} = \frac{3ep \cos \frac{\alpha}{2}}{4\pi\epsilon_0 d^2}. \end{aligned} \quad (5)$$

Il lavoro W_2 è dato da

$$W_2 = [U(\mathbf{d}) - U(\infty)] = U(\mathbf{d}), \quad (6)$$

essendo $U(\mathbf{d})$ l'energia di interazione dei due dipoli antiparalleli alla distanza relativa \mathbf{d} . Si ha

$$\begin{aligned} U(\mathbf{d}) &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0 d^3} \left[\mathbf{p} \cdot (-\mathbf{p}) - \frac{3(\mathbf{p} \cdot \mathbf{d})(-\mathbf{p} \cdot \mathbf{d})}{d^2} \right] \\ &= \frac{-p^2 + 3p^2 \cos^2 \frac{\alpha}{2}}{4\pi\epsilon_0 d^3} \end{aligned} \quad (7)$$

e quindi

$$W_2 = \frac{4e^2 a^2 \cos^2 \frac{\alpha}{2} (3 \cos^2 \frac{\alpha}{2} - 1)}{4\pi\epsilon_0 d^3} = 3.06 \times 10^{-24} \text{ J} = 19.1 \text{ } \mu\text{eV.} \quad (8)$$

Esercizio 2 Trascurando effetti di bordo, per la simmetria del sistema e usando la legge di Gauss si trova che l'induzione elettrica è data da $\mathbf{D} = D\mathbf{u}$ con \mathbf{u} versore dell'asse z e $D = \sigma$. Il campo elettrico è quindi $\mathbf{E} = E(z)\mathbf{u}$ con

$$E(z) = \frac{D}{\varepsilon_0 \kappa(z)} = \frac{\sigma}{\varepsilon_0} \frac{1}{2 + \frac{z}{h}}. \quad (9)$$

Imponendo che la differenza di potenziale tra le armature valga ΔV si ha

$$\Delta V = V(0) - V(h) = \int_0^h E(z) dz = \frac{\sigma h}{\varepsilon_0} \ln \frac{3}{2}. \quad (10)$$

La densità di carica sull'armatura positiva è quindi

$$\sigma = \frac{\varepsilon_0 \Delta V}{h \ln \frac{3}{2}} = 4.91 \times 10^{-8} \text{ Cm}^{-2}. \quad (11)$$

Il vettore polarizzazione elettrica è $\mathbf{P} = P(z)\mathbf{u}$, con

$$P(z) = \frac{\kappa(z) - 1}{\kappa(z)} D = \frac{1 + \frac{z}{h}}{2 + \frac{z}{h}} \sigma. \quad (12)$$

Le densità di carica di polarizzazione sulle superfici del dielettrico valgono

$$\begin{aligned} \sigma_p(0) &= \mathbf{P}(0) \cdot (-\mathbf{u}) = -P(0) = -\frac{1}{2}\sigma = -2.46 \times 10^{-8} \text{ Cm}^{-2} \\ \sigma_p(h) &= \mathbf{P}(h) \cdot \mathbf{u} = P(h) = \frac{2}{3}\sigma = 3.28 \times 10^{-8} \text{ Cm}^{-2} \end{aligned} \quad (13)$$

La carica di polarizzazione nel volume del dielettrico si calcola immediatamente usando la proprietà che la carica di polarizzazione totale deve essere nulla

$$q_p = -[\sigma_p(0)S + \sigma_p(h)S] = -\frac{1}{6}\sigma S = -2.95 \times 10^{-11} \text{ C}. \quad (14)$$

Alternativamente, si può integrare la densità di carica di polarizzazione nel volume del dielettrico

$$q_p = \int_0^h -\nabla \cdot \mathbf{P} S dz = \int_0^h -\frac{\sigma}{h} \frac{1}{(2 + \frac{z}{h})^2} S dz = -\frac{1}{6}\sigma S. \quad (15)$$

L'energia elettrostatica del sistema vale

$$U = \int_0^h \frac{1}{2} D E(z) S dz = \frac{\varepsilon_0 \Delta V^2 S}{2h \ln \frac{3}{2}}. \quad (16)$$

Poiché il sistema è mantenuto dal generatore a potenziale costante, si ha $\mathbf{F} = F\mathbf{u}$ con

$$F = +\frac{\partial U}{\partial h} = -\frac{\varepsilon_0 \Delta V^2 S}{2h^2 \ln \frac{3}{2}} = -1.20 \times 10^{-7} \text{ N}. \quad (17)$$

La forza è attrattiva.