

الفصل الثالث

قوى الترابط وتصنيف المواد الصلبة Binding forces and classification of solids

- 3.1 تبويب خصائص الجوامد
- 3.2 طبيعة قوى الترابط في البلورات
- 3.3 طاقة الترابط
- 3.4 البلورات الايونية
- 3.5 قيمة ثابت مادلنك
- 3.6 البلورات التساهمية
- 3.7 بلورات الغازات الخاملة
- 3.8 البلورات المعدنية
- 3.9 بلورات الرابطة الهيدروجينية
- 3.10 الانضغاطية الاديبياتية (كاشمة الحرارة)
- تمارين عامة محلولة
- اسئلة وتمارين عامة

الفصل الثالث

قوى الترابط وتصنيف المواد الصلبة

3.1 تبويب خصائص الجوامد Solids properties classification

تمتلك الجوامد خواص كثيرة جدا مما يتطلب تصنيفها ومن بين هذه الخواص او الصفات:

1. **الخواص التي تعتمد على رتبة التبلور والتماثل البلوري:** درسنا في الفصل الاول التركيب البلوري وعرفنا ان هنالك 14 نوعا مختلفاً من الشبائك البلورية وان لكل نوع منها خصائصه. ان من اهم الخصائص التي تعتمد على نظام التبلور هي وجود درجة حرارة محددة للانصهار والقابلية على توليد انماط بقع متميزة نتيجة حيود الاشعة السينية او النيوترونات أو الاليكترونات وكذلك تكون جميع المواد المتبلورة متباينة الخواص الاتجاهية anisotropic ومن الصفات ايضا الكشط وبعض التشوهات اللدنة . ان هذه الصفات تنتهي كليا أو تزول عند انصهار الجامد وكذلك فهي لا تتوافر في المواد الصلبة غير المتبلورة وذلك بسبب عشوائية تركيبها وانعدام الترتيب والنظامية فيها، حيث تنصهر المواد غير المتبلورة خلال مدى معين من درجات الحرارة وتكون تشكيلة مبعثرة ومنتشرة من النقاط عند حيود الاشعة السينية منها، وتكون عبارة عن حلقات متحدة المركز. كما تكون متماثلة الخواص الاتجاهية isotropic، أي لا يظهر للاتجاه تأثير على خواصها.

2. **الخواص التي تعتمد على انتقالات الطاقة:** وهي تشمل معظم التفاعلات بين الجامد والاشعاع الكهرومغناطيسي. وكذلك تشمل تلك الخواص التي تعتمد على اهتزاز ذرات البلورة كالحركة النوعية والتوصيلية الحرارية .

3. **خواص تعتمد على العيوب التركيبية:** وتشمل غياب أو الوجود غير الطبيعي لخطوط الطيف والألوان الشاذة والسطوع وبعض أشكال التشوه اللدن والتوصيل

الكهربائي لبعض البلورات شبه الموصلة والأيونية . ان جميع هذه الخواص تزول عند الانصهار عدا التوصيل الكهربائي .

4. خواص تعتمد على هيئات السطح: وتشمل الاحتكاك والتوصيلية السطحية والامتزاز adsorption .

5. خواص تعتمد على طاقة الترابط: وتشمل لصلابة والانضغاطية وسهولة الذوبان والتمدد الحراري ودرجات حرارة الانتقال من حالة الى حالة .
وسنعرض في هذا الفصل شرحا لقوى الترابط في البلورات.

3.2 طبيعة قوى الترابط في البلورات Nature of binding forces

لو سألنا ما الذي يبقى الذرات في المادة الصلبة مع بعضها البعض الآخر، ثم لماذا لا يمكن ضغط المواد الصلبة بدون تعرضها لضغط خارجي كبير؟ من الواضح انه لا بد أن يكون هناك نوعا من قوى التجاذب بين الذرات عندما تكون الفواصل الذرية كبيرة ولكن يجب ان يكون كذلك هناك نوعا من قوى التنافر عندما تصبح الفواصل الذرية صغيرة تمنع الذرات من أن تقترب إلى بعضها بشكل قريب جدا. ان استقرار البلورة يعتمد على الموازنة بين قوى التنافر التي تكون هي المسيطرة عندما تكون الذرات قريبة من بعضها وقوى التجاذب التي تكون مهمة عندما تكون الذرات متباعدة عن بعضها بشكل طفيف . و بذلك لا بد لنا أن نفهم الطبيعة المضبوطة لقوى التجاذب والتنافر بين الذرات قبل أن نتحدث عن وجود أنواع مختلفة من البلورات.

إن القوى التي تبقى الذرات المختلفة مترابطة مع بعضها البعض الآخر في البلورات يجب أن تكون إما ذات طبيعة جاذبية أو مغناطيسية أو كهروستاتيكية. و بينما تكون قوى الجاذبية العامة ضعيفة، فإن القوى المغناطيسية يكون تأثيرها صغير في إبقاء الذرات مع بعضها. ومن هنا يجب أن يكون التفاعل الكهروستاتيكي الجاذب بين الشحنة السالبة للاليكترونات والشحنة الموجبة للنوى هو المسئول عن تماسك المادة الصلبة. لقد اخترع العقل البشري مصطلحات متخصصة متنوعة لتصنيف قوى التجاذب الكهروستاتيكية الأساسية هذه بأوضاع مختلفة . ومن هذه المصطلحات قوى فان دير فالس والروابط الأيونية والروابط التساهمية والروابط المعدنية وتبادل الطاقة وطاقة الاستقرار الرنيني.

ان الفروق التي نلاحظها بين أشكال المواد الصلبة حصلت من خلال الاختلاف في توزيع اليكترونات الغلاف الاخير ولباب الايون. وفي أي وضع، يتناقص صافي قوة التجاذب بين ذرتين عندما تزداد المسافة البينية بين الذرات r ، ولنجعلها تخضع لقانون n^{th} العكسي ومن هنا نجد ان الطاقة الكامنة للتجاذب يمكن التعبير عنها كالآتي:

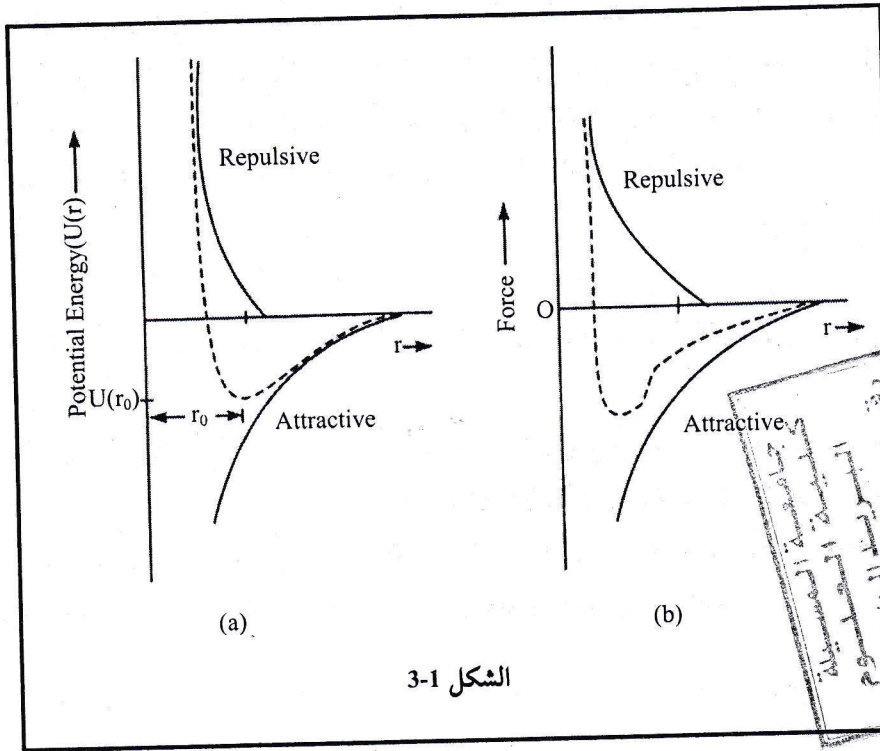
$$U_{att} = -\frac{A}{r^n} \dots\dots\dots 3-1$$

اذ ان A ثابت التجاذب. لماذا تكون طاقة التجاذب سالبة ؟ لان الذرات هي التي تنجز شغل التجاذب.

ولكي نحافظ على حجم المادة الصلبة محددا يكون وجوبا وجود قوى التنافر بين الذرات وتصبح هذه القوة كبيرة جدا فقط عند المسافات البينية الصغيرة بين الذرات . وان هذه القوة تتناسب عكسيا مع القوة m^{th} لفاصلة بين الذرات ولا بد ان تكون موجبة لان شغلا خارجيا لا بد من انجازه لجلب الذرات الى بعضها البعض، وبذلك:

$$U_{rep.} = +\frac{B}{r^m} \dots\dots\dots 3-2$$

اذ ان B ثابت قوة التنافر. يظهر تفاعل التنافر بين الذرات عموما من التنافر الكهروستاتيكي لتداخل توزيع الشحنة ومبدأ باولي للاستبعاد. فتبعا لمبدأ باولي، لا يمكن لإليكترونين امتلاك الأعداد الكمية نفسها (أي لا يمكن لإليكترونين ان يشغلا الحالة الكمية نفسها). عند تداخل توزيع شحنات ذرتين يكون هنالك ميل للإليكترونات من ذرة A لتشغل جزئيا مستويات من ذرة B المشغولة اساسا بالإليكترونات الذرة B والعكس صحيح. ان مبدأ باولي يمنع الإشغال المضاعف multiple occupancy، ويمكن ان يحصل تداخل توزيع إليكترون من ذرات ذات أغلفة مملوءة فقط اذا صوحب بانتقال جزئي للإليكترونات الى مستويات طاقة أعلى غير مشغولة للذرات. ومن هنا نجد ان تداخل الإليكترون يزيد الطاقة الداخلية للنظام و يعطي إسهاما تنافرياً للتفاعل.



الشكل 3-1

يمكن كتابة صافي الطاقة الكامنة بين ذرتين متفاعلتين كالآتي:

$$U = U_{att} + U_{rep} = \frac{-A}{r^n} + \frac{B}{r^m} \quad \text{.....3-3}$$

وتعطى القوة بين هذه الذرات بواسطة:

$$F = \frac{dU}{dr} = \frac{-nA}{r^{n+1}} + \frac{mB}{r^{m+1}} \quad \text{.....3-4}$$

والشكل 3-1 يعرض قيم الطاقة الكامنة U والقوة F كدالة للمسافة البينية بين الذرتين r . وتكون القوتين المتعاكستين (احدهما تحاول تقليص المسافة r والاخرى تحاول زيادتها) في وضع اتزان عندما يكون $r = r_0$. وتدعى المسافة r_0 فاصلة الاتزان. ان النهاية الصغرى عند $r = r_0$ في منحنى الطاقة الكامنة U ضد r تتطلب ان يكون:

قوى الترابط وتصنيف المواد الصلبة

$$\left(\frac{dU}{dr}\right)_{r=r_0} = 0 \quad \text{و} \quad \left(\frac{d^2U}{dr^2}\right)_{r=r_0} > 0$$

$$F = \frac{-dU}{dr} = \frac{-nA}{r^{n+1}} + \frac{mB}{r^{m+1}} \quad \text{على المعادلة} \quad \left(\frac{dU}{dr}\right)_{r=r_0} = 0 \quad \text{عند تطبيق الشرط}$$

نحصل على:

$$r_0^{m-n} = \frac{B}{A} \cdot \frac{m}{n} \quad \text{3-5}$$

وعند تطبيق الشرط $\left(\frac{d^2U}{dr^2}\right)_{r=r_0} > 0$ على المعادلة نفسها نحصل على:

$$\frac{-n(n+1)A}{r_0^{n+2}} + \frac{m(m+1)B}{r_0^{m+2}} > 0$$

أو نكتبها:

$$r_0^{m-n} < \frac{B}{A} \cdot \frac{m(m+1)}{n(n+1)} \quad \text{3-6}$$

ومن تساوي المعادلتين 3-5 و 3-6 يكون لدينا:

$$m > n$$

وهذا معناه ان قوى التنافر يجب ان تكون ذات مدى اقصر من مدى قوى التجاذب لغرض تكوين الرابطة الكيماوية.

3.3 طاقة الترابط Binding energy

تعد طاقة الترابط ذات اهمية كبيرة، فإذا كان معدل الطاقة الحركية لذرة المادة (صلبة أو سائلة) أعلى من طاقة الترابط، فان المادة تتحول من حالتها الصلبة الى السائلة او الغازية. وكذلك عندما تتحول الحالة السائلة الى حالة غازية يكون معدل الطاقة الحركية عاليا مقارنة له بطاقة الترابط للتغلب على اواصر فان دير فالس (0.01 eV) لكل جزيئة او رابطة.

تكون الطاقة الكلية للذرات وهي مترابطة في بلورة مختلفة عن طاقة عدد مساوي من الذرات المتعادلة الحرة عندما تكون عند فواصل لانهائية، ويسمى هذا الاختلاف بطاقة الترابط أو التماسك لمادة البلورة . بذلك:

$$\text{طاقة الترابط} = \text{طاقة ذرة حرة} - \text{طاقة البلورة}$$

وفي بعض الأحيان تدعى طاقة الترابط كذلك بطاقة التفكك dissociation energy، لأنها الطاقة اللازمة لفصل الذرات المكوّنة للبلورة الى فواصل لا نهائية. ان مختلف التراكيب البلورية الأكثر استقرارا هي تلك التي تمتلك أوطأ طاقة كامنة، فبالنسبة لنظام مكون من ذرتين يتم الحصول على أوطأ طاقة عند الفاصلة $r = r_o$ من المعادلة 3-3:

$$U(r_o) = \frac{-A}{r_o^n} + \frac{B}{r_o^m}$$

ولو عوضنا من المعادلة 3.5 قيمة $B = A \frac{n}{m} r_o^{m-n}$ يكون لدينا:

$$U(r_o) = -\frac{A \left(1 + \frac{n}{m}\right)}{r_o^n} \dots\dots\dots 3-7$$

وإذا كانت البلورة مكونة من N من الذرات فان:

$$\sum_N U(r_o) = \text{طاقة الترابط} \dots\dots\dots 3-8$$

جدير بالذكر ان المعادلة أعلاه لا تظم حساب المصدر المضبوط وتُخمن حدي الطاقة المعطاة في المعادلة 3-3 وان العلاقة المناسبة لطاقة الترابط تتطلب أساسا معرفة طبيعة توزيع الشحنة في مختلف الذرات وعلى وجه الخصوص شحنة اليكترونات التكافؤ. يمكن تصنيف البلورات على أساس أنواع توزيع اليكترونات التكافؤ في ما يلي من أصناف:

1. البلورات الأيونية (انتقال اليكترونات التكافؤ).
2. البلورات التساهمية (مشاركة اليكترونات التكافؤ).
3. البلورات الجزيئية (بقاء الاليكترونات مصاحبة للجزيئة الأصلية).
4. البلورات المعدنية (اليكترونات التكافؤ حرة).

5. بلورات الرابطة الهيدروجينية.

ويمكن كذلك فهم هذا التصنيف على ضوء أنواع طاقة الترابط المختلفة، لأن أنواع الروابط المختلفة تؤدي إلى مقدار طاقة مختلفة. وجدير بالذكر أن التمييز بين التصنيفات أعلاه ليس حاداً فبعض المواد ربما تعود إلى أكثر من تصنيف وسنقوم الآن بمناقشة كل نوع من أنواع هذه البلورات وطاقة ترابطها.

3.4 البلورات الأيونية Ionic crystals

نوع من أنواع البلورات تشغل فيها مواضع الشبكة أيونات مشحونة ترتبط مع بعضها من خلال تفاعل كهروستاتيكي. تتسم البلورة الأيونية بامتصاص قوي للأشعة تحت الحمراء. وبوجود العيوب النقطية (أي انحراف البلورة عن الترتيب المثالي) يسهل حركة الأيونات التي تؤدي إلى حركة الشحنة الكهربائية وبغير ذلك تكون كل المواضع في الشبكة المثالية مشغولة ولا تتحرك الأيونات. تمتلك البلورات الأيونية الاعتيادية توصيلية كهربائية من مرتبة $10^{-10} (\Omega cm)^{-1}$ أو أقل عند درجة حرارة الغرفة.

في بلورة أيونية تعطي ذرة مثل الصوديوم Na إلكترون تكافؤها إلى ذرة أخرى مثل الكلور Cl ، بحيث يكتسب كل من أيوني الذرتين التركيب الإلكتروني للغاز الخامل الذي يقع بالقرب منهما في الجدول الدوري. في مثالنا أعلاه يكون التركيب الإلكتروني لأيون Na^+ هو $(1s^2 2s^2 2p^6)$ وواضح أن هذا التركيب هو تركيب النيون بينما يكون التركيب الإلكتروني لأيون Cl^- هو $(1s^2 2s^2 2p^6 3s^2 3p^6)$ وواضح أن هذا التركيب هو تركيب الأرجون. وترتب الأيونات نفسها بطريقة تكون فيها قوة تجاذب كولومب بين الأيونات متعاكسة الإشارة أقوى من قوة تنافر كولومب بين الأيونات التي لها الإشارة نفسها وبذلك يكون توزيع الشحنة على الأيونات متماثل كروياً كما في ذرات الغاز الخامل (هنالك بالطبع اضطراب بسيط قرب منطقة الاتصال). وتقلص الطاقة الكهربائية لأجل انجاذب التركيب المستقر والذي فيه يكون كل أيون محاطاً بأيونات ذات شحنة معاكسة. وفي الشعاع أو الصف الدوري الناتج يكون محيط جميع الذرات المتشابهة نفسه وإن مجموع الشحنات الموجبة والسالبة يكون صفراً، بحيث تكون البلورة الأيونية متعادلة كهربائياً.

تتبلور البلورة الأيونية في العادة بشكل تراكيبي مكعب متماسك من $NaCl$ و $CsCl$ التي تعتمد على نسبة أنصاف أقطار الأيونين. ويكون مقدار طاقة التماسك $5-10 eV$ لكل جزيئة، وبالنسبة لجزيئة $NaCl$ تكون القيمة $7.8 eV$ وإن رابطة قوية

كهذه تجعل البلورة قاسية وذات نقطة ذوبان وغلbian عالية نسبياً. وتكون هذه البلورات رديئة التوصيل للكهربائية عند درجات الحرارة الاعتيادية وتكتسب التوصيلية الكهربائية عند درجات الحرارة العالية، وغالبا ما تكون البلورات الايونية قابلة للذابة في المحاليل المؤينة مثل الماء وتكون محاليلها عالية التحلل الى ايونات حرة . وتعد جميع الهاليدات واكاسيد المعادن القلوية امثلة على البلورات الأيونية.

طاقة الترابط للبلورات الأيونية

ان جزء التجاذب من الطاقة الكامنة للبلورة الأيونية يكون بسبب الرابطة الأيونية بين الايونات الموجبة والسالبة وهي ليست إلا طاقة كولومب $-q^2 / kr$ وهناك مساهمة صغيرة (محدود 1-2 %) لجهد التجاذب تحصل بوساطة تفاعل فان دير فالس Van der Waals. ولكن الإسهام الأساسي لطاقة الترابط هو كهروستاتيكي ويدعى بطاقة مادلنك Madelung energy. ويكون جزء التنافر من الطاقة الكامنة بسبب مصدرين، الأول تنافر كولومب $-q^2 / kr$ بين الايونات متشابهة الشحنة والثاني جهد تنافر المجال المركزي من النوع $\lambda e^{-r/\rho}$ (اذ ان λ و ρ العوامل الأولية الممثلة لشدة ومدى القوة حسب الترتيب). يتم تجهيز الإسهام الثاني بوساطة المقاومة التي يضعها كل ايون لتداخل توزيع إلكتروني الايونات المتجاورة. ونستعمل الصيغة الاسية بالنسبة لجهد التنافر A / r^n لانها تعطي تمثيلا أفضل لجهد التنافر وانه يستند على حسابات بورن وماير Born و Mayer للميكانيك الكمي للقوى بين الايونات . تعطى طاقة التفاعل الكلية بين الايونات i و j بوساطة:

$$U_{ij} = \lambda e^{-r_{ij}/\rho} \pm \frac{q^2}{4\pi\epsilon_0 r} \quad \dots\dots\dots 3-9$$

واذا شملنا جميع تفاعلات الايون i يكون لدينا:

$$U_i = \sum_j U_{ij} = \sum_j \left[\lambda e^{-r_{ij}/\rho} \pm \frac{q^2}{4\pi\epsilon_0 r_{ij}} \right] \quad \dots\dots\dots 3-10$$

وهنا نأخذ الإشارة الموجبة للشحنات المتشابهة والإشارة السالبة للشحنات المختلفة. وان عملية الجمع في المعادلة أعلاه تنظم جميع الايونات عدا $i = j$ لانه لا يمكن ان تكون هنالك أية رابطة تفاعل للايون i مع نفسه.

وفي البلورات الأيونية مثل بلورة $NaCl$ لا تعتمد قيمة U_i على الايون المرجعي i فيما لو كان موجباً أو سالباً طالما لا يكون قريباً من السطح وبإهمال تأثيرات السطح تكون الطاقة الكلية U لبلورة تحتوي على $2N$ من الايونات أو N من زوج ايونات:

$$U = NU_i \dots\dots\dots 3-11$$

ان U ليست الا طاقة ترابط البلورة.

دعونا ومن اجل الملائمة ندخل الكمية p_{ij} بشكل تكون فيه $r_{ij} = p_{ij}R$ ، اذ ان R تمثل اقرب فاصلة جار في البلورة وبذلك تصبح المعادلة 3-10:

$$U_i = \sum_j \left[\lambda e^{-p_{ij}R/\rho} \pm \frac{q^2}{4\pi\epsilon_0 p_{ij}R} \right] \dots\dots\dots 3-12$$

واذا ضممتنا تفاعل التنافر لأقرب جار فقط سيكون لدينا من المعادلة 3-9

$$U_{ij} = \lambda e^{-R/\rho} \pm \frac{q^2}{R}$$

(أقرب جار) ولنغيرها تكون:

$$U_{ij} = \pm \frac{1}{p_{ij}} \frac{q^2}{R}$$

$$U_i = \sum_j U_{ij} = z \lambda e^{-R/\rho} - \frac{\alpha q^2}{4\pi\epsilon_0 R} \dots\dots\dots 3-13$$

اذ ان z يمثل عدد المحاور Coordination number، أي عدد اقرب الجيران لايون و:

$$\alpha = \sum_j \pm \frac{1}{p_{ij}} \dots\dots\dots 3-14$$

ويسمى ثابت مادلنك. وتصبح طاقة الترابط للبلورة من المعادلة 3-11:

$$U = N \left(z \lambda e^{-R/\rho} - \frac{\alpha q^2}{4\pi\epsilon_0 R} \right) \dots\dots\dots 3-15$$

وعند الاتزان حيث تكون $R = r_o$ تكون الطاقة أوطأ ما يمكن :

$$\left(\frac{dU_i}{dR} \right)_{R=r_o} = 0$$

ويكون لدينا من المعادلة 3-13:

$$\frac{-z \lambda e^{-r_o/\rho}}{\rho} + \frac{\alpha q^2}{4 \pi \epsilon_o r_o^2} = 0$$

ومنها نجد ان:

$$\lambda = \frac{\alpha \rho q^2}{4 \pi \epsilon_o r_o^2 z e^{-r_o/\rho}} \dots \dots \dots 3-16$$

وبتعويض λ في المعادلة 3-15 يكون لدينا طاقة الترابط الكلية عند الاتزان هي:

$$U_o = -\frac{N \alpha q^2}{4 \pi \epsilon_o r_o} \left(1 - \frac{\rho}{r_o} \right) \dots \dots \dots 3-17$$

وهذه المعادلة توضح انه كلما كانت قيمة α اكبر كلما أدت الى قيمة طاقة اقل (أي أكثر سالبية). ولذلك تكون التراكيب المفضلة للبلورات الأيونية هي التي تمتلك ثابت مادلنك كبير. ومن بين تراكيب البلورات الأيونية المفضلة ثلاث هي بلورة $NaCl$ و تمتلك $\alpha = 1.7476$ و $CsCl$ التي تمتلك $\alpha = 1.7627$ و ZnS التي تمتلك $\alpha = 1.6381$. ومن هنا نقول ان البلورات عالية التأين نادرا ما تتبلور في تركيب ZnS التي تمتلك قيمة واطئة لثابت مادلنك، بينما من جانب آخر نجد ان تركيب $NaCl$ هو المفضل بوساطة معظم البلورات الأيونية.

لماذا يكون تركيب $CsCl$ الذي يمتلك قيمة ثابت مادلنك عالية ليس مفضلا مقارنة بتركيب $NaCl$ ؟ ان تركيب $CsCl$ بايون عند مركز المكعب المتكون بوساطة ثمان ايونات ذوات شحنات متعاكسة (يمكنك مراجعة الشكل الهندسي لبلورة $NaCl$ و $CsCl$ المعروضة في الفصل الأول) يمتلك بحدود واحد بالمائة مساهمة طاقة مادلنك أعلى الى طاقة الترابط عما لتركيب $NaCl$ بمسافة اقرب جار نفسها، ولكن هنالك ثمان اقرب جيران في $CsCl$ عما في بلورة $NaCl$ التي لها ست جيران أكثر. وبذلك تكون طاقة التنافر في بلورة $CsCl$ اكبر مما في بلورة $NaCl$. تكون طاقة التنافر في بلورة $NaCl$ بحدود 10% من الطاقة الكلية

وتكون النسبة المثوية لطاقة التنافر في $CsCl$ محدود $13 = 10 \times 8 / 6$. وهذه الزيادة هي السبب في أفضلية بلورة $NaCl$.

3.5 قيمة ثابت مادلنك Evaluation of madelung constant

تعد قيمة ثابت مادلنك ذات أهمية مركزية في نظرية البلورات الأيونية ويعرف ثابت مادلنك كما يلي:

$$\alpha = \sum_j \pm \frac{1}{p_{ij}} = R \sum_j \pm \frac{1}{r_j} \dots\dots\dots 3-18$$

اذ ان r_j مسافة الايون j^{th} عن الايون المرجعي وان R مسافة اقرب جار. وتعني الإشارة الموجبة في المعادلة أعلاه التفاعل بين الشحنات غير المتشابهة بينما تعني الإشارة السالبة التفاعل بين الإشارات المتشابهة. ويتضح من المعادلة $U_i = z \lambda e^{-R/\rho} - \frac{\alpha q^2}{4 \pi \epsilon_0 R}$ ان ثابت مادلنك هو عامل تصحيح للخطأ الحاصل في حالة ان نأخذ بالاعتبار فقط اقرب الجيران بدلا من ان نأخذ كل الجيران امتدادا للنهاية.

الجدول 3-1

k	Sc		$b.c.c$		$f.c.c$	
	n_k	r_k / R	n_k	r_k / R	n_k	r_k / R
1	6	1	8	1	12	1
2	12	$\sqrt{2}$	6	$2 / \sqrt{3}$	6	$\sqrt{2}$
3	8	$\sqrt{3}$	12	$2\sqrt{2} / 3$	24	$\sqrt{3}$
4	6	2	24	$\sqrt{11} / 3$	12	2
5	24	$\sqrt{5}$	8	2	24	$\sqrt{5}$
6		$\sqrt{6}$	6	$4 / \sqrt{3}$	8	$\sqrt{6}$
7		$\sqrt{7}$	24	$\sqrt{19} / 3$	48	$\sqrt{7}$
8		$2\sqrt{2}$	24	$2\sqrt{5} / 3$	6	$2\sqrt{2}$
9		3	24	$2\sqrt{2}$	36	
10		$\sqrt{10}$	32	3	24	$\sqrt{10}$

ان عملية الجمع في المعادلة 3-18 ليس عملاً سهلاً في شبكة ثلاثية الأبعاد ولذلك قدم كل من ايوالد Ewald وافجين Evjen وفرانك Frank طرق مبسطة، وإن أحد هذه الطرق في حساب ثابت مادلنك هي في وضع المعادلة 3-18 بالصيغة التالية:

$$\alpha = R \sum_k \pm \frac{n_k}{r_k} \dots\dots\dots 3-19$$

اذ ان n_k و r_k تمثل عدد ومسافة الجيران k^{th} عن الايون المرجعي. ويمكن حساب قيم n_k و r_k من الشكل الهندسي لترتيب البلورة وتكون متوفرة في جداول في نشرات خاصة بالترتيب البلوري. ويعرض الجدول 3-1 بعض قيم n_k و r_k لبلورات المكعب البسيط والمكعب ممرکز الجسم والمكعب ممرکز الأوجه.

يكون حساب ثابت مادلنك بالنسبة لشبكة ببعد واحد بسيطاً وان القيمة التي نحصل عليها لا تختلف كثيراً عن تلك التي تحسب لشبكة بثلاثة أبعاد. دعونا نأخذ شعاع من ايونات ببعد واحد يتعاقب فيه الايون الموجب والايون السالب. ولو أخذنا الايون السالب كأيون مرجعي وجعلنا R تمثل المسافة بين الايونات المتجاورة فسوف يكون لدينا من المعادلة 3-18:

$$\begin{aligned} \alpha &= 2R \left[\frac{1}{R} - \frac{1}{2R} + \frac{1}{3R} - \frac{1}{4R} + \dots \right] \\ &= 2 \left[1 - \frac{1}{2} + \frac{1}{3} - \frac{1}{4} + \dots \right] \dots\dots\dots 3-20 \end{aligned}$$

العامل 2 يخص ضمناً لايونين أحدهما الى اليمين والأخر الى اليسار وعند مسافة متساوية r_j . ولكي نجد قيمة المعادلة اعلاه علينا ان نأخذ العلاقة:

$$\ln(1+x) = x - \frac{x^2}{2} + \frac{x^3}{3} - \frac{x^4}{4} + \dots$$

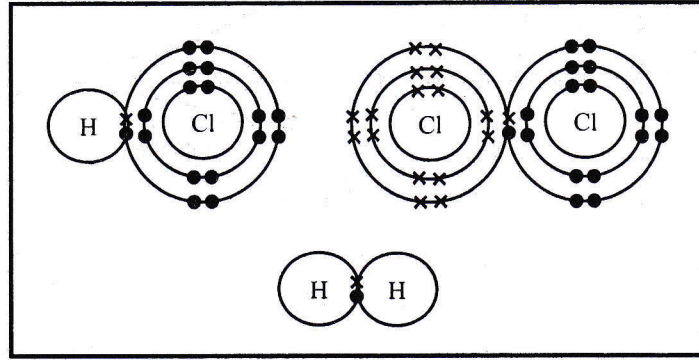
واذا جعلنا $x=1$ سوف نحصل على المعادلة 3-20 بحيث :

$$\alpha = 2 \ln 2 = \frac{2 \log_{10} 2}{0.4343} = 1.361 \dots\dots\dots 3-21$$

وهذا هو قيمة ثابت مادلنك في شبكة ببعد واحد.

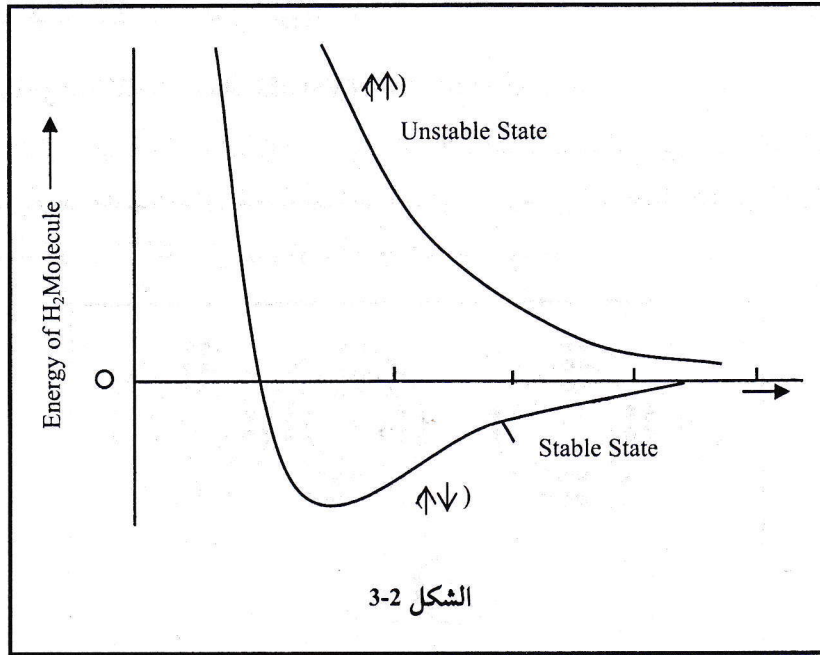
3.6 البلورات التساهمية Covalent crystals

تشارك الإلكترونات التكافؤ في البلورات التساهمية بالتساوي بين الذرات المتجاورة بحيث لا يكون هنالك صافي شحنة يصاحب البلورة . ويمكن ان يحصل هذا في الذرات التي ينقصها اليكترون او اكثر من ان يكون لها غلاف خارجي مملوء.



لو جلبنا ذرتين من الكلور Cl مثلاً لبعضهما بحيث تداخلت مدارتها، فسوف يتشوه توزيع الشحنة الذري الأصلي بطريقة تنتقل فيها شحنة الاليكترون المنفرد لكل ذرة الى الفضاء الذي بينهما. ويعرض الشكل أعلاه كيفية تكون جزيئة الكلور والهيدروجين وحامض الهيدروكلوريك بوساطة هذه العملية.

وجدير بالذكر انه عندما يمتلك الاليكترونين المتشاركين بروما متعاكسة فان الذرات سيجذب احدهما الآخر وتسمى الرابطة الناتجة بالرابطة التساهمية covalent bond. يوضح الشكل 3-2 حالة الهيدروجين اذ تلاحظ ان الطاقة السالبة تؤدي الى رابطة مستقرة تحصل فقط عندما تكون بروم الاليكترونات المشاركة متعاكسة. وان هذا الاعتماد للرابطة على الاتجاه النسبي للبروم ليس بسبب قوى الشناقطب المغناطيسي القوية بين البروم ولكن في الواقع ان مبدأ باولي يحوّر توزيع الشحنة تبعاً لتوجيه البرم .



من اهم ميزات الرابطة التساهمية ميزتان هما التشبع والاتجاهية . وتعني الخاصية الأولى ان كل ذرة يمكن ان تكون رابطة تساهمية مع عدد محدد من الجيران فقط . ويتم إيجاد هذا العدد عموما بواسطة قاعدة $8 - N$ ، اذ ان N عدد الفترات التي وضعت فيها الذرة في الجدول الدوري . على سبيل المثال يمكن للنيتروجين ($1s^2 2s^2 2p^3$) ان يكون روابط تساهمية مع ثلاث والاكسجين ($1s^2 2s^2 2p^4$) يمكن ان يكون روابط تساهمية مع اثنين والفلورين ($1s^2 2s^2 2p^5$) يمكن ان يكون روابط مع واحد. وان هذا العدد يعطي كذلك عدد مدارات الغلاف $2p$ من الاليكترونات المنفردة (غير الزوجية) . ومن أمثلة البلورات التساهمية الكلاسيكية هي مجموعة عناصر IV (C, Si, Ge) وجميعها تكون روابط تساهمية مع اربع ذرات جارة عند زوايا رباعية.

الرابطة التساهمية رابطة قوية فهي تمتلك طاقة ترابط في حالة ذرتي الكربون في الماس مساوية الى 7.3 eV بالنسبة الى ذرات منفصلة متعادلة، وهذا قريب من قوة رابطة البلورة الأيونية بالرغم من ان الرابطة التساهمية تعمل بين ذرات متعادلة. تعد الرابطة التساهمية واسعة الانتشار في المركبات العضوية ولكنها موجودة أيضا في بعض المركبات غير

العضوية . لقد وجد ان هنالك مدى واسع من البلورات بين حدود البلورات الأيونية والتساهمية ومن هنا يكون من الصعب القيام بتمييز حاد بين الروابط الأيونية والتساهمية. ان الرابطة التساهمية القوية تجعل البلورة صلبة جدا وسهلة الكسر وذات درجة ذوبان عالية (محدود $3000 K$) وكذلك درجة غليان عالية. ولما كانت اليكترونات التكافؤ متموضعة في الروابط فتكون التوصيلية الكهربائية مهمة وتكون مثل هكذا بلورات من العوازل. وفي بعض الاحيان تبدي بعضا من التوصيلية الكهربائية عند درجات عالية بما فيه الكفاية لتسبب تحرير بعض من اليكترونات التكافؤ . وتكون هذه البلورات التساهمية حساسة للغاية مع الشوائب وتصبح مع مقدار محدد من الشوائب مواد شبه موصلة نموذجية وتزداد توصيليتها الكهربائية مع ارتفاع درجة الحرارة. وتتصف الخواص الكهربائية للبلورات التساهمية بامتلاكها معامل انكسار عالي وثابت عزل عالي وتكون هذه البلورات شفافة عند الأطوال الموجية الطويلة (منطقة الأشعة تحت الحمراء) وتكون معتمدة عند الأطوال الموجية الأقصر.

طاقة ترابط البلورات الايونية

لا تنظم طاقة ترابط البلورات التساهمة فقط طاقة الرابطة ولكن كذلك تضم طاقة تفاعل بين مختلف الروابط. وفي حالات عديدة تكون طاقة الترابط قريبة من مجموع طاقات الرابطة وهذا يعد اقتراحا يفيد بان دراسة رابطة تساهمية احادية كتلك التي في جزيئية الهيدروجين يكون مفيدا.

3.7 بلورات الغازات الخاملة Crystals of inert gases

تعد بلورات الغاز الخامل الأمثلة الكلاسيكية للجوامد الجزيئية والمواد الأخرى التي تتصلب بشكل بلورات جزيئية هي الاوكسجين والنيتروجين... الخ. ان الاغلفة الاليكترونية الخارجية الأخيرة لهذه الذرات تكون مملوءة تماما وبذلك تمتلك الذرات ميلا قليلاً لكي تعطي او تشارك اليكترونات تكافؤها وطبيعياً فان ذرات كهذه لا يمكن ان تمتلك عزم ثنائقطب دائم ولكن يكون لها في العموم عزم ثنائقطب مضطرب لحضياً بوجود ذرات اخرى، ويعد عزم ثناء القطب هذا مصدر مجال الثناء قطب الكهروستاتيكي، والذي بدوره يحث عزم ثنائقطب في ذرة أخرى. ان التفاعل بين عزم ثنا القطب الأصلي وعزم ثنا القطب المحث يكون جاذباً ويمكن ان يقوم بربط بلورة في غياب الرابطة الايونية والتساهمية . ان مثل هكذا قوة ترابط تدعى بقوة فان دير فالس.

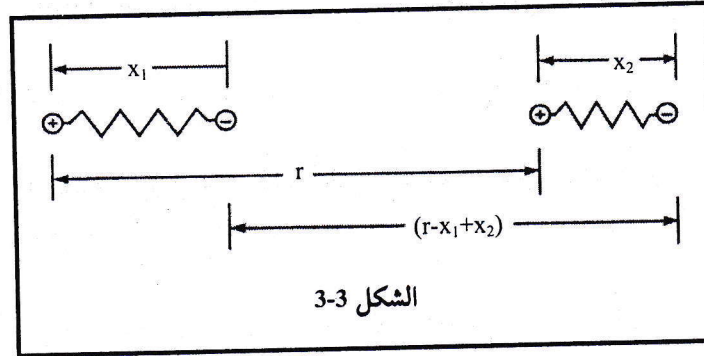
تفضل الأغلفة الاليكترونية المغلقة في جوامد الغاز الخامل ان تعبأ بتماسك كلما أمكن وتكون جميع التراكيب البلورية معبأة بتماسك مكعي (f.c.c.) عدا He^3 و He^4 . ان قوى فان دير فالس قوى ضعيفة ولا تكفي لان تمسك بذرتين الى بعضها الآخر عند درجة حرارة الغرفة والضغط الاعتياديين ولهذا السبب تكون الغازات الخاملة غازات أحادية الذرة وعند تبلور الغازات الخاملة فهي تتميز بطاقة ترابط صغيرة ($0.1eV$) وبذلك يكون لها نقطة ذوبان وغليان واطئة . وهي عوازل شفافة وذات ممانعة كهربائية عالية وتتميز خواصها البصرية بمعامل انكسار واطى وثابت عزل واطى.

طاقة ترابط البلورات الجزيئية

يتوفر الجزء الاكبر من طاقة تفاعل التجاذب في البلورات الجزيئية بواسطة قوى ثنائيات قطب محثة بين الذرات. وكما اشرنا سابقا فان ذرات كهذه لا تمتلك أي معدل زمني لعزم ثنائيات قطب ولكن تمتلك عزم ثنائى قطب لحظي بوجود ذرات أخرى الذي ينتج مجال ثنائى قطب كهروستاتيكي وهذا المجال بدوره يحث عزم ثنائى قطب في الذرات الأخرى وان التفاعل بين الثنائيات القطب الأصلي والمحث يوفر قوة جاذبه تدعى بتفاعل ثنائى قطب - ثنائى قطب (تفاعل فان دير فالس أو تفاعل لوندون London interaction). ان رابطة فان دير فالس هي رابطة ضعيفة وتمتلك طاقة من مرتبة $10^4 J/mole$. وهذا التفاعل لا يعتمد بوجوده على أي تداخل لكثافة شحنة الذرتين.

لكي نحمن طاقة فان دير فالس نأخذ مذبذبين توافقيين خطيين متماثلين تفصل بينهما مسافة r كبيرة مقارنة بالأنصاف الأقطار الذرية، ويحمل كل مذذب شحنات $\pm e$ تفصلها مسافات x_1 و x_2 كما يتضح في الشكل 3-3. وتهتز الجسيمات عبر الاحداثي x بثابت قوة K بحيث يمتلك كل مذذب التردد الرنيني $\omega_0 = \sqrt{K/m}$. اذا كان p_1 و p_2 تمثل عزوم المذبذبين فان هاملتونين Hamiltonian النظام غير المضطرب يكون:

$$H_0 = \frac{1}{2m} p_1^2 + \frac{1}{2} K x_1^2 + \frac{1}{2m} p_2^2 + \frac{1}{2} K x_2^2 \dots\dots\dots 3-22$$



ويمكن ان نكتب طاقة تفاعل كولومب للمذبذبين من الشكل أعلاه كما يلي:

$$H_I = \frac{e^2}{r} + \frac{e^2}{r-x_1+x_2} - \frac{e^2}{r-x_1} - \frac{e^2}{r+x_2} \quad \dots\dots\dots 3-23$$

$$= \frac{e^2}{r} \left[1 + \left(1 - \frac{x_1-x_2}{r} \right)^{-1} - \left(1 - \frac{x_1}{r} \right)^{-1} - \left(1 + \frac{x_2}{r} \right)^{-1} \right]$$

واذا كانت x_1 و x_2 أقل كثيرا من r مثلما فرضنا فان الحدود الثلاثة الأخيرة يمكن ان تفكك الى:

$$H_I = \frac{e^2}{r} \left[1 + \left\{ 1 + \frac{x_1-x_2}{r} + \left(\frac{x_1-x_2}{r} \right)^2 \right\} - \left(1 + \frac{x_1}{r} + \frac{x_1^2}{r^2} \right) - \left(1 - \frac{x_2}{r} + \frac{x_2^2}{r^2} \right) \right]$$

$$= \frac{e^2}{r^3} \left[(x_1-x_2)^2 - x_1^2 - x_2^2 \right]$$

أو:

$$H_I = -\frac{2e^2 x_1 x_2}{r^3} \quad \dots\dots\dots 3-24$$

الهاملتونين الكامل للنظام هو:

$$H = H_o + H_I \quad \dots\dots\dots 3-25$$

ويمكن معايرة diagonalized مؤثر هاملتون H بواسطة تحويل النمط المتعامد:

$$x_a = \frac{1}{\sqrt{2}}(x_1 - x_2), x_s = \frac{1}{\sqrt{2}}(x_1 + x_2) \dots\dots\dots 3-26$$

الرموز السفلية s و a تمثل أنماط الحركة المتناظرة وغير المتناظرة. وعند الحل بالنسبة الى x_1 و x_2 يكون لدينا:

$$x_1 = \frac{1}{\sqrt{2}}(x_s + x_a), x_2 = \frac{1}{\sqrt{2}}(x_s - x_a) \dots\dots\dots 3-27$$

والشيء نفسه بالنسبة للعزوم p_s و p_a المصاحبة للنمطين يكون لدينا:

$$p_1 = \frac{1}{\sqrt{2}}(p_s + p_a), p_2 = \frac{1}{\sqrt{2}}(p_s - p_a) \dots\dots\dots 3-28$$

وبتعويض المعادلة 3-27 و 3-28 في المعادلة 3-25 يمكن ان نكتب:

$$H = \frac{1}{2m} p_s^2 + \frac{1}{2} \left(K - \frac{2e^2}{r^3} \right) x_s^2 + \frac{1}{2m} p_a^2 + \frac{1}{2} \left(K + \frac{2e^2}{r^3} \right) x_a^2 \dots\dots\dots 3-29$$

ويمكن إيجاد ترددي المذبذب المزدوج ω_s و ω_a بتفحص المعادلة 3-29:

$$\omega = \left[\frac{1}{m} \left(K \pm \frac{2e^2}{r^3} \right) \right]^{1/2}$$

ولما كانت $\omega_o = \sqrt{K/m}$ يمكن ان نكتب:

$$\begin{aligned} \omega &= \omega_o \left(1 \pm \frac{2e^2}{K r^3} \right)^{1/2} \\ &= \omega_o \left[1 \pm \frac{1}{2} \left(\frac{2e^2}{K r^3} \right) - \frac{1}{8} \left(\frac{2e^2}{K r^3} \right)^2 + \dots \right] \dots\dots\dots 3-30 \end{aligned}$$

والآن طاقة نقطة الصفر للنظام المزدوج وغير المزدوج هي على التتابع:

$$\frac{1}{2} \hbar (\omega_s + \omega_a) \text{ و } \frac{1}{2} \hbar (\omega_o + \omega_o) = \hbar \omega_o$$

ويعطى التغير في الطاقة الذي يجب ان يكون بسبب تفاعل ثنائى قطب - ثنائى قطب بواسطة:

$$\begin{aligned}
 U_{att} &= \frac{1}{2} \hbar (\omega_s + \omega_a) - \hbar \omega_o \\
 &= \frac{1}{2} \hbar \omega_o \left(\frac{\omega_s}{\omega_o} + \frac{\omega_a}{\omega_o} - 2 \right) \\
 &= \frac{1}{2} \hbar \omega_o \left[\left\{ 1 + \frac{1}{2} \left(\frac{2e^2}{Kr^3} \right) - \frac{1}{8} \left(\frac{2e^2}{Kr^3} \right)^2 \right\} + \left\{ 1 - \frac{1}{2} \left(\frac{2e^2}{Kr^3} \right) - \frac{1}{8} \left(\frac{2e^2}{Kr^3} \right)^2 - 2 \right\} \right] \\
 &= -\frac{1}{2} \frac{\hbar \omega_o}{K^2} \left(\frac{e^4}{r^6} \right) \\
 U_{att} &= -\frac{A}{r^6} \dots\dots\dots 3-31
 \end{aligned}$$

وبذلك يتغير تفاعل التجاذب عكسيا مع القوة السادسة للفاصلة بين المذبذبين.

تظهر طاقة تفاعل التنافر بين الذرات (وكما أوضحنا سابقا في حالة البلورات الأيونية) من التنافر الكهروستاتيكي لتداخل توزيع الشحنة بسبب مبدأ باولي. وتتفق البيانات العملية للغازات الحاملة بشكل جيد مع الصيغة التالية لجهد التنافر الأولي:

$$U_{rep} = \frac{B}{r^{12}} \dots\dots\dots 3-32$$

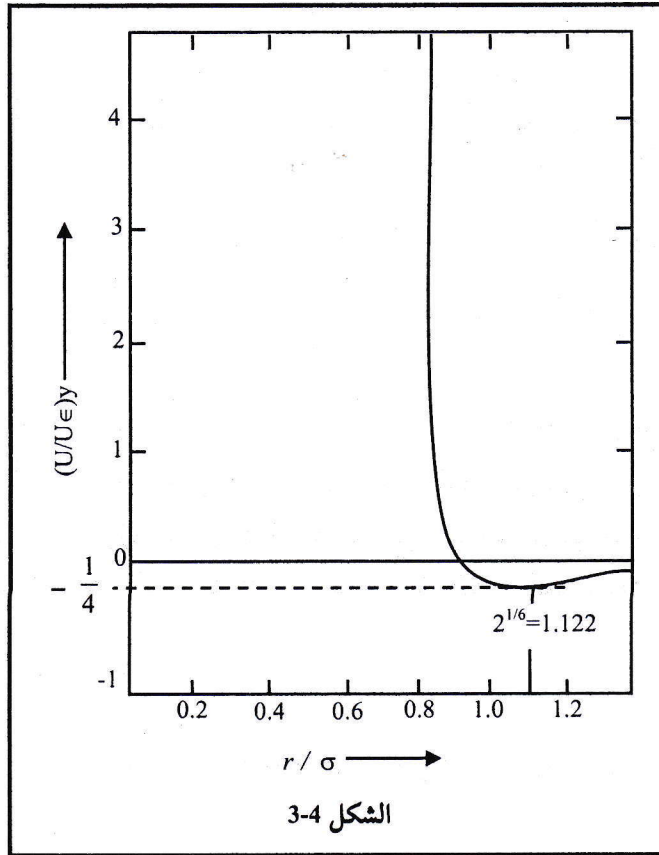
اذ ان B ثابت موجب. ومن المعادلات 3-31 و 3-32 لدينا بالنسبة للطاقة الكامنة لذرتين تفصلهما مسافة r :

$$\begin{aligned}
 U &= \frac{B}{r^{12}} - \frac{A}{r^6} \\
 &= 4 \in \left[\left(\frac{\sigma}{r} \right)^{12} - \left(\frac{\sigma}{r} \right)^6 \right] \dots\dots\dots 3-33
 \end{aligned}$$

اذ ان ϵ و σ معاملات تعطى بواسطة:

$$A = 4 \epsilon \sigma^6 \text{ و } B = 4 \epsilon \sigma^{12}$$

وتعرف الطاقة الكامنة في المعادلة 3-33 بجهد لينارد- جونز Lennard-Jones potential وقد رسم في الشكل 3-4.



وتعطى الطاقة الكامنة الكلية لبلورة مكونة من N من الذرات بواسطة جمع U للمعادلة 3-33 عبر جميع أزواج الذرات في البلورة، أي:

$$U_{tot} = \frac{1}{2} N (4 \epsilon) \left[\sum_j \left(\frac{\sigma}{r_{ij}} \right)^{12} - \sum_j \left(\frac{\sigma}{r_{ij}} \right)^6 \right] \dots\dots\dots 3-34$$

اذ ان r_{ij} المسافة بين الذرة المرجعية i وأية ذرة j وان العامل $\frac{1}{2}N$ تم إدخاله لأنه في حساب الطاقة الكامنة الكلية يجب حساب كل زوج من الذرات مرة واحدة فقط وليس مرتين. ولكي نقوم بحسابات مناسبة أكثر نضع:

$$r_{ij} = p_{ij} R$$

اذ ان R مسافة اقرب جار. وتصبح المعادلة 3-34:

$$U_{tot} = 2N \in \left[\sum_j \left(\frac{1}{p_{ij}} \right)^{12} - \sum_j \left(\frac{1}{p_{ij}} \right)^6 \left(\frac{\sigma}{R} \right)^6 \right] \dots\dots\dots 3-35$$

وطبعي ان الجمع في العلاقة أعلاه يختلف باختلاف الشبائك. ولما كانت الغازات الحاملة تتبلور بشبكة مكعب ممرزة الأوجه فيمكننا الحساب لنحصل على:

$$\sum_j \left(\frac{1}{p_{ij}} \right)^{12} = 12.132 \text{ وان } \sum_j \left(\frac{1}{p_{ij}} \right)^6 = 14.454 \dots\dots\dots 3-36$$

ولما كان هنالك 12 اقرب جار في شبكة $f.c.c.$ وان الجمع يعطي قيمة لا يختلف كثيرا عن 12 فيمكن الاستنتاج، ان طاقة تفاعل بلورات الغاز الحامل تكون معظم مساهماتها من اقرب الجيران.

والآن اذا أهملنا الطاقة الحركية والتي هي عموما لا تمثل إلا كسرا صغيرا من الطاقة الكلية فان أوطأ قيمة الى U_{tot} هي التي تعطي طاقة الترابط. واذا حصلنا على أوطأ قيمة عندما تكون $R = r_o$ فسيكون لدينا من المعادلة 3-34:

$$\left(\frac{dU_{tot}}{dR} \right)_{R=r_o} = 0 = -2N \in \left[(12.132)12 \frac{\sigma^{12}}{r_o^{13}} - (14.454)6 \frac{\sigma^6}{r_o^7} \right]$$

بحيث ان:

$$\frac{r_o}{\sigma} = \left(\frac{12.132}{14.454} \times \frac{12}{6} \right)^{1/6} = 1.09 \dots\dots\dots 3-37$$

ويمكن الحصول على طاقة الترابط لبلورات الغاز الخامل عند الصفر المطلق والضغط الجوي بواسطة تعويض المعادلات 3-36 و 3-37 في 3-35:

$$U_o = 2N \in \left[\frac{12.132}{(1.09)^{12}} - \frac{14.454}{(1.09)^6} \right]$$

$$= -2.152 (4N \in) \dots \dots \dots 3-38$$

جدير بالإشارة ان ثابت الطاقة $\in$ هو نفسه لجميع الغازات الخاملة. وبذلك تعطي المعادلة أعلاه طاقة الترابط لأي بلورة غاز خامل. وقام باخال التصحيحات لكي تنظم تأثير الميكانيك الكمي والطاقة الحركية العالم بيرنارد Bernardes وهذه التصحيحات التي قام بها قلصت طاقة الترابط بنسبة 28 و 10 و 6 و 3 بالمائة بواسطة المعادلة أعلاه بالنسبة لكل من النيون والارجون والكربتون والزينون على التتابع وكانت القيم المصححة تتفق مع النتائج العملية.

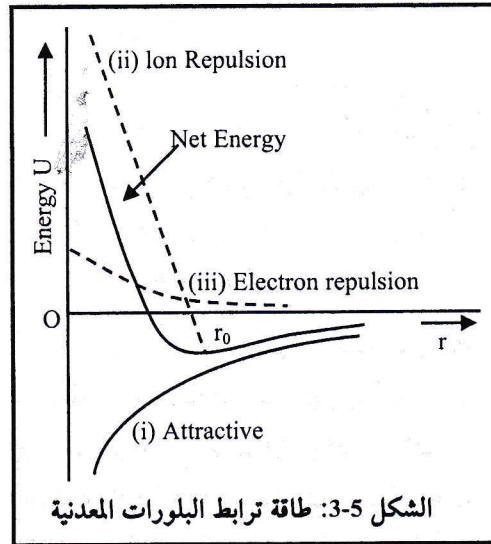
3.8 البلورات المعدنية Metallic Crystals

تشكل المعادن أكثر من نصف العدد الكلي للعناصر. وتوصف البلورة المعدنية بشعاع مكون من ايونات موجبة تتغلغل ببحر من الاليكترونات منتظم تقريبا يتكون من اليكترونات التكافؤ. ولكي نفهم تكون تركيب كهذا دعونا نأخذ ذرتي صوديوم $(1s^2 2s^2 2p^6 3s^1)$ قريبتين من بعض جدا بحيث تتداخل فيها مدارات $3s$. وإذا كانت بروم اليكتروني $3s$ المنفردة متعاكسة فتتكون رابطة زوج-إليكترون بين الذرتين وإذا اقترب إليكترون $3s$ لذرة صوديوم ثالثة من هذا الزوج فانه سينفر الى الخلف تبعا لمبدأ باولي وربما يشغل حالة $3p$ دون انتهاك لمبدأ باولي وهذا لأن طاقة حالة $3p$ غير المشغولة تكون ريبا نفس حالة $3s$ تقريبا. وكنتيجة يمكن ان يكون إليكترون $3p$ هذا رابطة زوج-إليكترون مع أي من اليكتروني التكافؤ. وهناك عدد كبير جدا من الذرات يحيط بالذرة المنفردة ولما كانت الذرة المحاطة تمتلك فقط إليكترون منفرد واحد الذي يجب ان ياخذ دوره في تكوين روابط زوج إليكترون مع كل جار وبذلك يكون اقل من رابطة زوج إليكترون كاملة مع كل جار. ولما كان الصوديوم يمتلك تركيب $b.c.c$ تكون فيه كل ذرة محاطة بثمان ذرات اخر فبالمتوسط تشكل كل ذرة ثمن رابطة زوج-إليكترون مع كل من جيرانها. وان مثل هكذا روابط تكون غير كاملة أو روابط تساهمية غير مشبعة، وفي حالة كهذه لا يمكن لاليكترونات

التكافؤ في البلورة ان تصاحب أي من النوى وتبقى مهجرة من ذرة الى اخرى مثل إلكترون حر. وان الإلكترونات حرة كهذه والتي تسمى كذلك بالالكترونات التوصيل وتمتلك كثافة بقدر $10^{35} / m^3$ تشكل غازاً يلج الشبكة ذات لبابا ايونات موجبة. ان البلورة ككل تصبح كأنها شبكة ايونات موجبة محاطة بوساطة غاز الإلكترون حر وتشغل لباب الايونات ما يصل الى 10 الى 20 بالمائة من حجم البلورة.

لا تمتلك الروابط التساهمية غير المشبعة في المعادن ميل اتجاهي قوي وبذلك تتبلور المعادن على شكل تركيب متماسك مثل تراكيب $f.c.c.$ و $h.c.p.$ و $b.c.c.$ بدلاً عن التعبئة غير المتماسكة كما في حالة الماس. وتمتلك المعادن وبسبب وجود عدد كبير من الاليكترونات الحرة توصيلية كهربائية وحرارية عالية. ان التوصيلية الكهربائية العالية تسبب بدورها معاملات انعكاس بصري وامتصاص عالية. وتمتلك المعادن المختلفة طاقات ترابط تمتد ما بين $1eV$ الى $5eV$ لكل ذرة. وتمتلك المعادن القلوية مثل Li و Na و K طاقات ضمن المدى الواطئ وبذلك تمتلك نقطة ذوبان وغلان واطئة. وتمتلك المعادن الانتقالية مثل التنجستن والمعادن التي تتبعها مباشرة في الجدول الدوري طاقة ترابط كبيرة وبذلك تكون نقطة ذوبانها وغلانها عالية جداً.

طاقة ترابط البلورات المعدنية



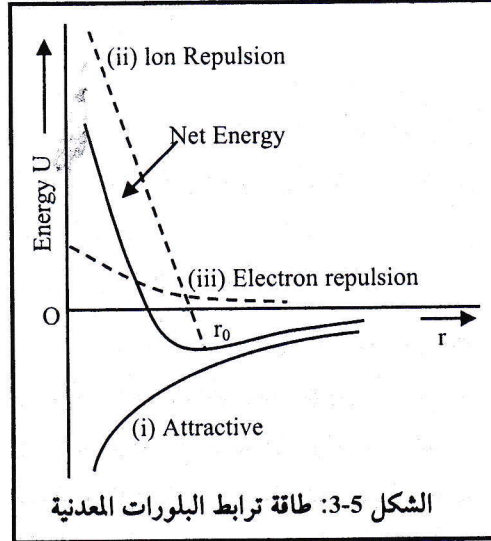
ان نموذج الإليكترون الحر للبلورات المعدنية يعقد موضوع حساب طاقة ترابطها، وسنحاول حساب طاقة ترابط المعادن المثالية مثل المعادن القلوية التي لا تكون معقدة مثلها للمعادن الأخرى. تظهر طاقة الترابط للبلورات المعدنية من اتحاد ثلاث قوى: (1) قوة التجاذب بين لباب الايونات الموجبة وسحابة الاليكترونات السالبة (2) قوة التنافر التبادلية للباب الايونات الموجبة و (3) قوى التنافر التبادلية للاليكترونات.

ويعرض الشكل 3-5 الأشكال المعقولة لأنواع هذه المساهمات الثلاثة كدالة للفاصلة النووية r . وتلاحظ ان طاقة تنافر الايون بسرعة مع الفاصلة النووية بينما يكون التغير بالنسبة للبقية ابطأ كثيراً. دعونا نأخذ النموذجاً مبسطاً ونأخذ حالة Na كمعدن ثنائي الذرة

التكافؤ في البلورة ان تصاحب أي من النوى وتبقى مهجرة من ذرة الى اخرى مثل إلكترون حر. وان الإلكترونات حرة كهذه والتي تسمى كذلك بالإلكترونات التوصيل وتمتلك كثافة بقدر $10^{35} / m^3$ تشكل غازاً يلج الشبكة ذات لبابا ايونات موجبة. ان البلورة ككل تصبح كأنها شبكة ايونات موجبة محاطة بوساطة غاز الإلكترون حر وتشغل لباب الايونات ما يصل الى 10 الى 20 بالمائة من حجم البلورة.

لا تمتلك الروابط التساهمية غير المشبعة في المعادن ميل اتجاها قوي وبذلك تتبلور المعادن على شكل تركيب متماسك مثل تراكيب $f.c.c.$ و $h.c.p.$ و $b.c.c.$ بدلاً عن التعبئة غير المتماسكة كما في حالة الماس. وتمتلك المعادن وبسبب وجود عدد كبير من الاليكترونات الحرة توصيلية كهربائية وحرارية عالية. ان التوصيلية الكهربائية العالية تسبب بدورها معاملات انعكاس بصري وامتصاص عالية. وتمتلك المعادن المختلفة طاقات ترابط تمتد ما بين $1eV$ الى $5eV$ لكل ذرة. وتمتلك المعادن القلوية مثل Li و Na و K طاقات ضمن المدى الواطئ وبذلك تمتلك نقطة ذوبان وغلان واطئة. وتمتلك المعادن الانتقالية مثل التنجستن والمعادن التي تتبعها مباشرة في الجدول الدوري طاقة ترابط كبيرة وبذلك تكون نقطة ذوبانها وغلانها عالية جداً.

طاقة ترابط البلورات المعدنية

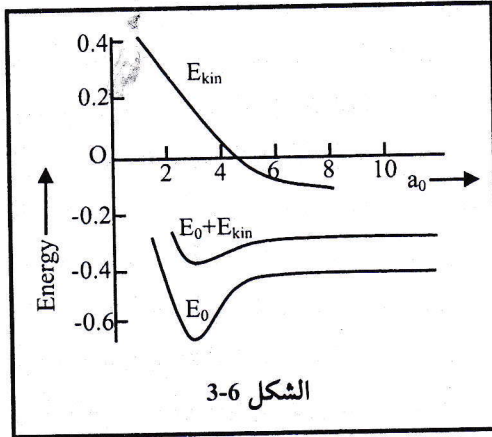


ان نموذج الإليكترون الحر للبلورات المعدنية يعقد موضوع حساب طاقة ترابطها، وسنحاول حساب طاقة ترابط المعادن المثالية مثل المعادن القلوية التي لا تكون معقدة مثلها للمعادن الأخرى. تظهر طاقة الترابط للبلورات المعدنية من اتحاد ثلاث قوى: (1) قوة التجاذب بين لباب الايونات الموجبة وسحابة الاليكترونات السالبة (2) قوة التنافر التبادلية للباب الايونات الموجبة و (3) قوى التنافر التبادلية للاليكترونات.

ويعرض الشكل 3-5 الأشكال المعقولة لأنواع هذه المساهمات الثلاثة كدالة للفاصلة النووية r . وتلاحظ ان طاقة تنافر الايون تتغير بسرعة مع الفاصلة النووية بينما يكون التغير بالنسبة للبقية ابطأ كثيراً. دعونا نأخذ النموذجاً مبسطاً ونأخذ حالة Na كمعدن ثنائي الذرة

بتركيب $b.c.c.$ نقوم بتقسيم البلورة التي لدينا الى عدد كبير من وحدات حجمية تسمى وحدة خلية وينر - سيمز التي مر ذكرها في الفصل الأول فسوف يشغل كامل فضاء البلورة بعدد كبير من وحدات خلية وينر - سيمز متعددة الأسطح وان كل متعدد أسطح يظم ايون موجب الشحنة المنفردة Na^+ وإليكترون تكافؤ . ويكون الجهد متماثل كروياً عند المركز ويكون المجال صغيراً عند حدود متعدد الأسطح. دعونا نستبدل متعدد الأسطح بوساطة كرة نصف قطرها a_0 بحجم $\frac{4}{3}\pi a_0^3$ وتمتلك مجال متماثل كروياً داخلها والذي وبسبب الايون الموجب الشحنة المنفرد عند المركز. وتعطى الطاقة الكامنة الكلية لمعدن عموماً بوساطة طاقة تفاعل الشحنات ضمن متعدد الأسطح زائداً طاقة التجاذب التبادلية بين متعدد الأسطح. ولما كان كل متعدد أسطح يظم إليكترون تكافؤ واحد فيكون متعادل كهربائياً وكأول تقريب يكون تفاعله مع متعدد أسطح آخر ضعيفاً. وتعطى الطاقة الكلية للبلورة بوساطة جمع الطاقة الحركية للإليكترونات والطاقة الكامنة لكل إليكترون في مجال الايون الموجب. تعطى الطاقة الحركية للمعادن القلوية مثل الصوديوم بوساطة:

$$E_{kin.} = \frac{3}{10} \left(\frac{\hbar}{ma_0^2} \right) \left(\frac{9\pi z}{4} \right)^{2/3} \dots\dots\dots 3-39$$



الشكل 3-6

والشكل 3-6 يوضح منحنى $E_{kin.}$ ضد a_0 للصوديوم. في هذا الشكل تعرض كذلك الطاقة الكامنة للإليكترون E_0 في مجال الايون الموجب كدالة الى a_0 ويمثل المنحنى $(E_0 + E_{kin.})$ الطاقة الكلية.

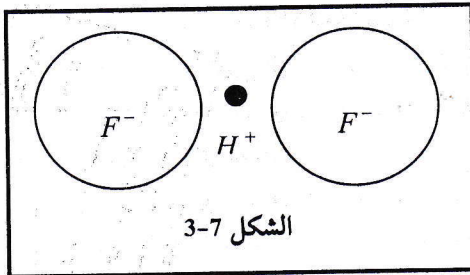
وفي الواقع تعطى طاقة الترابط بوساطة الطاقة الكلية عند نهايتها الصغرى أو عند موضع الاتزان. وتعود النهاية الصغرى الى $a_0 = R_0$ (ثابت الشبيكة عند

الاتزان. وبذلك يمكن الحصول على طاقة ترابط المعدن بمرجعية نظام الذرات الحرة عند المسافة اللانهائية، وتظم هذه طاقة التأين للذرة الحرة E_i . تعطى طاقة الترابط لمعدن لكل ذرة بوساطة:

$$a_0 = R_0 \quad E_b = -(E_0 + E_{kin.} + E_i) \dots\dots\dots 3-40$$

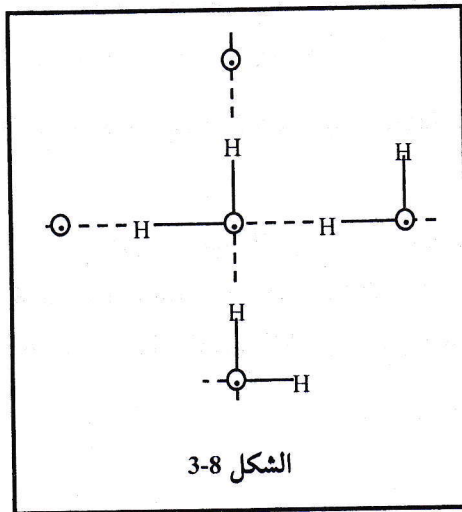
وهنا تكون E_{kin} و E_i كميات موجبة بينما تكون E_o سالبة. وبذلك تصبح E_b اقل قوة عند ازدياد الحدود الموجبة. تتفق قيم طاقة الترابط المحسوبة بهذا النموذج بشكل جيد مع القيم العملية لمختلف المعادن القلوية. ولكي نحصل على اتفاق قريب جدا يتطلب تصحيحات للعوامل التالية: قوى فان دير فالس بين الايونات و طاقة كولومب بين اليكترونات التكافؤ والتنافر التبادلي بين الاليكترونات بسبب توجيهات برومه النسبية.

3.9 بلورات الرابطة الهيدروجينية Hydrogen-Bonded Crystals



تمتلك ذرة الهيدروجين إلكترونا واحدا فقط وكما ذكرنا سابقا فهي تشكل رابطة تساهمية مع ذرة أخرى واحدة فقط، ولكن تحت ظروف معينة تنجذب ذرة هيدروجين بقوة الى ذرتين أخريين مكونة نوعاً جديداً من الروابط بينهما يسمى بالرابطة الهيدروجينية.

ويشكل الهيدروجين رابطة كهذه مع ذرات سالبة الشحنة جدا كالأوكسجين والفلورين والنيتروجين والكلورين. ان الرابطة الهيدروجينية أيونية اساسا في طبيعتها وتمتلك طاقة رابطة مقدارها $0.1eV$. تقوم الذرة سالبة الشحنة بجذب الإليكترون من ذرة الهيدروجين وتصبح بذلك مشحونة بشحنة سالبة تاركة الهيدروجين موجب الشحنة. ان التجاذب الكهروستاتيكي بين هذين الذرتين المشحونتين بشحنتين متعاكستين ينشأ رابطة هيدروجين.



ولما كانت احتمالية تشكيل رابطة كهذه متساوية مع ذرة أخرى سالبة الشحنة تقع على جانبي ذرة الهيدروجين فان ايون الهيدروجين (البروتون) يميل ليسحب الذرتين سالبتى الشحنة على جانبيه ليجعلهما اقرب لبعضهما عما عن المسافة الاعتيادية لهما في البلورة. ان الأبعاد الصغيرة لايون الهيدروجين الموجب يقيد إدخال أكثر من اقرب جارين وهذا بسبب ان الذرات المجاورة لايون الهيدروجين قريبة جدا بحيث أكثر من اثنان سيكونان بطريق احدهما الاخر. الشكل 3-7 يعرض الرابطة

الهيدروجينية لفلورايد الهيدروجين. تلاحظ ان البروتون هنا مجرد من الاليكترونات ويجعل فلورايد الهيدروجين مستقرا.

والشكل 3-8 يعرض رابطة هيدروجينية في حالة الثلج. وتجد هنا ترابط جزيئات الماء الى بعضها بواسطة الروابط الهيدروجينية. ومن بين أمثلة الرابطة الهيدروجينية هو (KH_2PO_3) .

ملاحظة

أوضحت طرق حيود الأشعة السينية التي يمكن من خلالها قياس المسافات البينية بين الذرات الى حدود دقة تصل الى جزء من 10^5 ان توزيع الشحنة حول الذرة لا يكون محددا بواسطة حد كروي مصمت. وان حجم ذرة ما ولنقل على سبيل المثال ذرة الصوديوم يكون مختلفا في حالتها الحرة في معدن أو في بلورة أيونية، ومن هنا لا يمكن ان نخصص تعريفا محدد لنصف قطر ذرة أو أيون ما بصرف النظر عن طبيعة مكونات البلورة. ولكن يمكن استعمال مفهوم نصف القطر الذري اذا استعمل بعناية، فعلى سبيل المثال نصف قطر ذرات C في الماس هو $0.77A^\circ$ بينما بالنسبة الى السليكون Si الذي يشكل تركيب بلورة شبيه بالماس يكون نصف القطر $0.77A^\circ$. وبذلك يجب ان تكون طول رابطة $Si-C$ في بلورة SiC $0.77 + 1.17 = 1.94A^\circ$ ووجد ان هذه القيمة قريبة جدا من القيمة التي وجدت عمليا وهي $1.89A^\circ$.

طاقة ترابط بلورة الرابطة الهيدروجينية تناقش بدلالة تفاعل كولومب بين الشحنات وجهد لينارد - جونز. ان قيمة طاقة الترابط للثلج أو الماء هي بحدود $0.5eV$.

3.10 الانضغاطية الاديباتية (كاظمة الحرارة)

Adiabatic compressibility

ان الانضغاطية الاديباتية هي كمية قابلة للقياس عمليا ويمكن استعمالها في إثبات نظرية الرابطة البلورية، خصوصا البلورات الأيونية والجزئية. وتقاس الانضغاطية الاديباتية K عند السماح للتبادل الحراري مع المحيط وتعطى بواسطة :

$$\frac{1}{K} = -V \frac{dp}{dV} \dots\dots\dots 3-41$$

وسنناقش الحالات التالية:

1. البلورات الايونية

يمكن فحص رابطة البلورة الايونية من خلال عرض عامل المدى ρ بدلالة الانضغاطية K . ولهذا الغرض نفرض ان الطاقة الداخلية لبلورة مستقرة انها كامنة كليا، أي ان الطاقة الحركية صفر وهذا ممكن فقط عند الصفر المطلق. ينص القانون الاول للديناميكا الحرارية على ان:

$$dQ = dU + pdV = TdS$$

وبالنسبة لعملية اديباتية (كاظمة للحرارة) تكون $dQ = 0$ وبذلك تكون $dS = 0$ بحيث ان:

$$\frac{dp}{dV} = -\frac{d^2U}{dV^2} \text{ و } p = -\frac{dU}{dV}$$

وبتعويض هذه في المعادلة 3-41 يكون لدينا:

$$\frac{1}{K} = V \left(\frac{d^2U}{dV^2} \right) \dots\dots\dots 3-42$$

والان يمكن ان نكتب:

$$\begin{aligned} \frac{d^2U}{dV^2} &= \frac{d}{dV} \left(\frac{dU}{dR} \frac{dR}{dV} \right) \\ \frac{d^2U}{dV^2} &= \frac{dU}{dR} \frac{d^2R}{dV^2} + \frac{dR}{dV} \frac{d}{dV} \left(\frac{dU}{dR} \right) \\ &= \frac{dU}{dR} \frac{d^2R}{dV^2} + \frac{dR}{dV} \frac{d}{dR} \left(\frac{dU}{dR} \right) \frac{dR}{dV} \\ &= \frac{dU}{dR} \frac{d^2R}{dV^2} + \left(\frac{dR}{dV} \right)^2 \frac{d^2U}{dR^2} \dots\dots\dots 3-43 \end{aligned}$$

ومن المعادلة 3-15 $U = N \left(z \lambda e^{-R/\rho} - \frac{\alpha q^2}{4 \pi \epsilon_0 R} \right)$ يمكن ان نكتب:

$$\frac{d^2U}{dR^2} = N \left[\frac{z \lambda e^{-R/\rho}}{\rho^2} - \frac{2 \alpha q^2}{4 \pi \epsilon_0 R^3} \right]$$

وبتعويض قيمة λ من المعادلة 3-16 $\lambda = \frac{\alpha \rho q^2}{4 \pi \epsilon_0 r_o^2 z e^{-r_o/\rho}}$ يمكن ان نحصل على:

$$\left(\frac{d^2 U}{dR^2} \right)_{R=r_o} = \frac{N \alpha q^2}{4 \pi \epsilon_0 r_o^3} \left(\frac{r_o}{\rho} - 2 \right) \dots\dots\dots 3-44$$

ولما كانت U قيمة صغرى عند $R = r_o$ فان $\left(\frac{dU}{dR} \right)_{R=r_o} = 0$

اذن تعطينا المعادلة 3-43:

$$\left(\frac{d^2 U}{dV^2} \right)_{R=r_o} = \left(\frac{d^2 R}{dV^2} \right)_{R=r_o}^2 \left(\frac{d^2 U}{dR^2} \right)_{R=r_o} \dots\dots\dots 3-45$$

وتعطينا المعادلة 3-42 بعد ذلك:

$$\frac{1}{K} = V \left(\frac{dR}{dV} \right)_{R=r_o}^2 \frac{N \alpha q^2}{4 \pi \epsilon_0 r_o^3} \left(\frac{r_o}{\rho} - 2 \right) \dots\dots\dots 3-46$$

وتكون المعادلة أعلاه صحيحة لجميع أنواع الشبائك. ولغرض التوضيح نأخذ مثال تركيب $NaCl$ الذي يحوي أربع أيونات صوديوم $4Na^+$ وأربع أيونات كلور $4Cl^-$ وحجم $8R^3$. والحجم لكل ذرة صوديوم او ذرة كاربون يكون $2R^3$. ويكون الحجم الكلي لبلورة فيها N من أيونات الصوديوم من أيونات الكلور هو $V = 2NR^3$ ، بحيث ان $dV/dR = 6NR^2$ و:

$$\left[V \left(\frac{dR}{dV} \right)^2 \right]_{R=r_o} = \frac{1}{18Nr_o} \dots\dots\dots 3-47$$

وبذلك يكون لدينا من المعادلة 3-46:

$$\frac{1}{K} = \frac{\alpha q^2}{72 \pi \epsilon_0 r_o^4} \left(\frac{r_o}{\rho} - 2 \right)$$

ومجملها بالنسبة الى ρ :

$$\frac{1}{\rho} = \frac{2}{r_o} + \frac{72 \pi \epsilon_0 r_o^3}{K \alpha q^2} \dots\dots\dots 3-48$$

وبتعويض القيم العملية الى K و r_o وغيرها نحصل على $\frac{r_o}{\rho} = 8.6$ ومن المعادلة 3-17 نحصل على:

$$U_o = -\frac{N \alpha q^2}{4 \pi \epsilon_o r_o} \left(1 - \frac{\rho}{r_o} \right)$$

$$U_o = 0.9 \frac{N \alpha q^2}{4 \pi \epsilon_o r_o}$$

وهذا يوضح ان طاقات التنافر والتجاذب تكون على التعاقب 9 % و 10 % من الطاقة الكلية المعتمدة سابقاً. وكذلك تؤثر القيمة الكبيرة الى $\frac{r_o}{\rho} = 8.6$ ان جهد التنافر ذو مدى قصير.

2. بلورات الغازات الخاملة

يتم فحص البلورات الجزيئية من خلال عرض الانضغاطية الاديائية بدلالة العوامل الموجودة في جهد لينارد- جونز. ففي البلورات الجزيئية التي تمتلك تركيب $f.c.c$ يكون الحجم المشغول بوساطة ذرة واحدة هو $a^3/4$ ، اذ ان a هو ثابت الشبكة. اذا كان R يمثل مسافة اقرب جار فان $a = \sqrt{2} R$ وبذلك يكون الحجم المشغول بوساطة N من ذرات البلورة هو:

$$V = \frac{Na^3}{4} = \frac{NR^3}{\sqrt{2}}$$

ويمكن ان نكتب الطاقة الكامنة المعطاة بالعلاقة 3-35 بدلالة الحجم كما يلي:

$$U_{tot} = 2N \in \left[\sum_j \left(\frac{1}{p_{ij}} \right)^{12} - \sum_j \left(\frac{1}{p_{ij}} \right)^6 \left(\frac{\sigma}{R} \right)^6 \right]$$

$$U_{tot} = \frac{b_{12}}{V^4} - \frac{b_6}{V^2} \dots \dots \dots 3-49$$

وهنا $b_6 = 14.454 N^2 \in \sigma^6$ و $b_{12} = \frac{1}{2}(12.132) N^5 \in \sigma^{12}$

وعند الاتزان تكون $V = V_o$ وتكون U عند النهاية الصغرى وبذلك:

$$\left(\frac{dU}{dV} \right)_{V_o} = \frac{-4b_{12}}{V_o^5} + \frac{2b_6}{V_o^3} = 0$$

أو $V_o = \left(\frac{2b_{12}}{b_6} \right)^{1/2}$ ومرة أخرى :

$$\left(\frac{d^2U}{dV^2} \right)_{V_o} = \frac{20b_{12}}{V_o^6} - \frac{6b_6}{V_o^4}$$

وبذلك يمكن ان نكتب من المعادلة 3-42:

$$\frac{1}{K} = V \left(\frac{d^2U}{dV^2} \right)$$

$$\begin{aligned} \frac{1}{K} &= \left(V \frac{d^2U}{dV^2} \right)_{V_o} = \frac{20b_{12}}{V_o^5} - \frac{6b_6}{V_o^3} \\ &= \frac{20b_{12} - 6b_6V_o^2}{V_o^5} = \frac{\sqrt{2} \cdot b_6^{5/2}}{b_{12}^{3/2}} \end{aligned}$$

وبتعويض b_{12} و b_6 نحصل على الانضغاطية:

$$K \propto \frac{\sigma^3}{\epsilon}$$

وجدير بالاشارة ان قيم الانضغاطية K أو المعامل الحجمي Bulk modulus $(1/K)$ التي تم الحصول عليها من المعادلة اعلاه على اتفاق جيد مع النتائج العملية.

تمارين عامة محلولة

1. إذا كانت طاقة التنافر الكامنة بين ذرات بلورة أيونية الفاصلة بينها r هي A/r^n فاثبت انه:

أ. عند فاصلة الاتزان r_0 تكون :

$$U(r_0) = \frac{-Nq^2\alpha}{4\pi\epsilon_0 r_0} \left(1 - \frac{1}{n}\right)$$

الحل:

الطاقة الكامنة الكلية لبلورة تحتوي على N من أزواج الايونات تعطى بالعلاقة:

$$U = N \left(z \lambda e^{-R/\rho} - \frac{\alpha q^2}{4\pi\epsilon_0 R} \right)$$

والتي يمكن ان تكتب كذلك بالصورة:

$$U(r) = N \sum_j \frac{A}{r_{ij}^n} \pm \frac{q^2}{4\pi\epsilon_0 r_{ij}} \quad i$$

ونعرف ان $r_{ij} = p_{ij} R$ وبذلك:

$$U(r) = N \left(\sum_j \frac{1}{p_{ij}^n} \frac{A}{R^n} - \sum_j \pm \frac{1}{p_{ij}} \frac{q^2}{4\pi\epsilon_0 R} \right)$$

$$= N \left(\frac{B}{R^n} - \frac{\alpha q^2}{4\pi\epsilon_0 R} \right) \quad ii$$

$$. \alpha = \sum_j \pm \frac{1}{p_{ij}} \quad \text{و} \quad B = A \sum_j \frac{1}{p_{ij}^n} \quad \text{اذ ان}$$

عند فاصلة الاتزان تكون U عند النهاية الصغرى وبذلك:

$$\left(\frac{dU}{dR} \right)_{R=r_0} = N \left(\frac{-nB}{R^{n+1}} + \frac{\alpha q^2}{4 \pi \epsilon_0 R^2} \right)_{R=r_0} = 0 \quad \text{ii a}$$

أو:

$$B = \frac{\alpha q^2 r_0^{n-1}}{4 \pi \epsilon_0 n} \quad \text{iii}$$

وبتعويض هذه القيمة في المعادلة ii :

$$U(r_0) = \frac{-N \alpha q^2}{4 \pi \epsilon_0 r_0} \left(1 - \frac{1}{n} \right) \quad \text{iv}$$

ب. ان الاس n يتم الحصول عليه كالآتي:

$$n = \frac{72 \pi \epsilon_0 r_0^4}{K \alpha q^2} + 1$$

الحل:

لكي نحصل على n نشتق المعادلة :

$$\left(\frac{dU}{dR} \right)_{R=r_0} = N \left(\frac{-nB}{R^{n+1}} + \frac{\alpha q^2}{4 \pi \epsilon_0 R^2} \right)_{R=r_0} = 0$$

$$\left(\frac{d^2 U}{dR^2} \right)_{R=r_0} = N \left[\frac{n(n+1)B}{r_0^{n+1}} - \frac{2 \alpha q^2}{4 \pi \epsilon_0 r_0^3} \right]$$

$$B = \frac{\alpha q^2 r_0^{n-1}}{4 \pi \epsilon_0 n} \quad \text{وبتعويض قيمة}$$

$$\left(\frac{d^2 U}{dR^2} \right)_{R=r_0} = \frac{N \alpha q^2}{4 \pi \epsilon_0 r_0^3} (n-1) \quad \text{v}$$

$$\left[V \left(\frac{dR}{dV} \right)^2 \right]_{R=r_0} = \frac{1}{18 N r_0} \quad \text{وبالنسبة لبلورة أيونية حجمها } V \text{ نكتب}$$

$$\frac{d^2 U}{dV^2} = \frac{dU}{dR} \frac{d^2 R}{dV^2} + \left(\frac{dR}{dV} \right)^2 \frac{d^2 U}{dR^2} \quad \text{و} \quad \frac{1}{K} = V \left(\frac{d^2 U}{dV^2} \right)$$

$$\text{ولدينا من المعادلات} \quad \left(\frac{d^2 U}{dV^2} \right)_{R=r_0} = \left(\frac{d^2 R}{dV^2} \right)_{R=r_0} \left(\frac{d^2 U}{dR^2} \right)_{R=r_0} \quad \text{و}$$

$$\frac{1}{K} = \left[V \left(\frac{dR}{dV} \right)^2 \right]_{R=r_0} \left(\frac{d^2 U}{dR^2} \right)_{R=r_0}$$

وبذلك من المعادلات:

$$\left(\frac{d^2 U}{dR^2} \right)_{R=r_0} = \frac{N \alpha q^2}{4 \pi \epsilon_0 r_0^3} (n-1) \quad \text{و} \quad \left[V \left(\frac{dR}{dV} \right)^2 \right]_{R=r_0} = \frac{1}{18 N r_0}$$

نحصل على:

$$\frac{1}{K} = \frac{1}{18 N r_0} \frac{N \alpha q^2}{4 \pi \epsilon_0 r_0^3} (n-1)$$

أو:

$$n = \frac{72 \pi \epsilon_0 r_0^4}{K \alpha q^2} + 1$$

2. إذا ضغطت بلورة أيونية ذات طاقة تنافر كامنة A/r^n بين أيونين بحيث $r_0 \rightarrow r_0 (1-\delta)$ اثبت ان الشغل المنجز في ضغط وحدة حجم البلورة يعطى

$$\text{بواسطة } \frac{1}{2} C \delta^2, \text{ اذ ان } C = \frac{(n-1) \alpha q^2}{8 \pi \epsilon_0 r_0}$$

الحل:

لدينا من المعادلة $U(r) = N \left(\frac{B}{R^n} - \frac{\alpha q^2}{4 \pi \epsilon_0 R} \right)$ بالنسبة لبلورة أيونية ذات $2N$ أيون لكل وحدة حجم:

$$\begin{aligned} U[r_0(1-\delta)] &= N \left(\frac{B}{r_0^n (1-\delta)^n} - \frac{\alpha q^2}{4 \pi \epsilon_0 r_0 (1-\delta)} \right) \\ &= \frac{N \alpha q^2}{4 \pi \epsilon_0 r_0} \left[\frac{1}{n} \left(1 + n\delta + \frac{n(n+1)}{2} \delta^2 \right) - (1 + \delta + \delta^2) \right] \\ &= \frac{N \alpha q^2}{4 \pi \epsilon_0 r_0} \left[\frac{1}{n} - 1 + \frac{n-1}{2} \delta^2 \right] \end{aligned}$$

ونعرف ان $U(r_0) = \frac{-N \alpha q^2}{4 \pi \epsilon_0 r_0} \left(1 - \frac{1}{n} \right)$ لذلك يكون الشغل المنجز لوحدة الحجم في ضغط البلورة هو:

$$\begin{aligned} W &= \frac{1}{2N} [U\{r_0(-\delta)\} - U(r_0)] \\ &= \frac{1}{2} \frac{\alpha q^2 (n-1)}{8 \pi \epsilon_0 r_0} \delta^2 = \frac{1}{2} C \delta^2 \end{aligned}$$

$$C = \frac{(n-1) \alpha q^2}{8 \pi \epsilon_0 r_0} \quad \text{اذ ان:}$$

3. اذا كان التفاعل بين جسيمين يعطى بالصيغة:

$$U(r) = -A/r^6 + B/r^{12}$$

اذا كانت البلورة اكثر استقرارا عندما تكون المسافة البينية بين الذرات هي $2.821 \text{ \AA}$ والطاقة 7.8 eV . احسب ثوابت الجهد A و B .

الحل:

$$r_0 = 2.821 \text{ \AA} = 2.821 \times 10^{-10} \text{ m} \quad \text{لدينا:}$$

قوى الترابط وتصنيف المواد الصلبة

$$U(r_o) = -7.8 \text{ eV} = -7.8 \times 1.6 \times 10^{-19} \text{ J} = -12.48 \times 10^{-19} \text{ J} \text{ و}$$

وعندما تكون البلورة مستقرة لدينا:

$$\left(\frac{dU}{dr} \right)_{r=r_o} = \frac{6A}{r_o^7} - \frac{12B}{r_o^{13}} = 0$$

أو:

$$r_o^6 = \frac{2B}{A} \text{ و } U(r_o) = \frac{A}{r_o^6} + \frac{B}{r_o^{12}}$$

وبتعويض B من المعادلة $r_o^6 = \frac{2B}{A}$ في المعادلة $U(r_o) = \frac{A}{r_o^6} + \frac{B}{r_o^{12}}$ نحصل على:

$$A = -2r_o^6 U(r_o) \text{ وبذلك } B = -r_o^{12} U(r_o)$$

$$A = 2 \left(2.821 \times 10^{-10} \right)^6 \times 12.48 \times 10^{-19} = 1.258 \times 10^{-75} \text{ Jm} \text{ اذن:}$$

$$B = \left(2.821 \times 10^{-10} \right)^{12} \times 12.48 \times 10^{-19} = 3.170 \times 10^{-133} \text{ Jm}$$

4. مسافة الاتزان بين اقرب الايونات في بلورة كلوريد الصوديوم هي $2.82 \text{ \AA}$ وثابت مادلك 1.7476 و $U_{att} = A/r^9$. احسب مساهمة طاقة التماسك بوساطة كل ايون.

الحل:

طاقة التماسك لكل ايون لبلورة ايونية من $2N$ من الايونات تعطى بالعلاقة:

$$U(r_o) = -\frac{1}{2N} \frac{N \alpha q^2}{4 \pi \epsilon_o r_o} \left(1 - \frac{1}{N} \right)$$

لدينا: $\epsilon_o = 8.82 \times 10^{-12} \text{ C}^2 / \text{Nm}^2$ و $q = 1.6 \times 10^{-19} \text{ C}$ و $\alpha = 1.7476$

و $n = 9$ و $r_o = 2.82 \text{ \AA} = 2.82 \times 10^{-10} \text{ m}$ وان $1 \text{ eV} = 1.6 \times 10^{-19} \text{ J}$

اذن:

$$U(r_0) = -\frac{1.7476 (1.6 \times 10^{-19})^2}{2 \times 4 \times 3.14 \times 8.82 \times 10^{-12} (2.82 \times 10^{-10})} \left(1 - \frac{1}{9}\right) J$$

$$= -0.636 \times 10^{-18} J = -3.975 eV$$

5. وجد عملياً ان طاقة تأين الصوديوم $5.14 eV$ وألفة الاليكترون للكلور $3.61 eV$. احسب طاقة انتقال الاليكترون لكل ايون. واذا كانت طاقة التماسك لكل ايون بسبب جهد التفاعل بين الجسيمات المختلفة هي $3.975 eV$ ، جد طاقة التماسك الكلية لجزيئة $NaCl$.

الحل:

طاقة انتقال اليكترون من ذرة Na الى ذرة Cl لتكوين زوج ايون $Na^+ - Cl^-$ تساوي طاقة تأين ناقص الفة الاليكترون الى Cl :

$$طاقة انتقال الاليكترون = 5.14 - 3.61 = 1.53 eV$$

$$طاقة تماسك جزيئة $NaCl$ بسبب جهد التفاعل = $2(-3.975) = -7.950 eV$.$$

$$اذن طاقة التماسك الكلية لكل جزيئة $NaCl$ = $-7.950 + 1.53 = -6.42 eV$.$$

6. بمعاملة جزيئة الهيدروجين مثل كرة وتكون تركيب $f.c.c$ ، احسب طاقة التماسك بالكيلوجول لكل مول هيدروجين. اذا علمت ان معامل طاقة لينارد- جونز $\epsilon = 50 \times 10^{-16} erg$.

الحل:

طاقة تماسك N من الجزيئات الكروية تعطى بالمعادلة 3-38 كما يأتي:

$$U(0) = 2.152 (4N \epsilon)$$

$$\epsilon = 50 \times 10^{-16} erg \text{ و } N_A = 6.02 \times 10^{23}$$

اذن:

$$U_{(0)} = 2.152 \times 4 (6.02 \times 10^{23}) (50 \times 10^{-16}) erg / mole$$

$$= 2.595 \times 10^{10} erg / mole$$

ولما كان $10^7 \text{ erg} = J$ ، بذلك

$$U_{(0)} = 2.595 \text{ kJ / mole}$$

7. باستعمال جهد لينارد - جونز، احسب نسبة طاقة الترابط للنيون في تراكيب $b.c.c$ و $f.c.c$ ، اذ علمت ان مجموع الشبكة للتركيبن هي:

Sum	$f.c.c$	$b.c.c$
$\sum_j p_{ij}^{-12}$	12.123	9.114
$\sum_j p_{ij}^{-6}$	14.454	12.253

الحل:

الطاقة الكامنة لبلورة تتبع قانون جهد لينارد - جونز تعطى بواسطة:

$$U = 2N \in \left[\sum_j p_{ij}^{-12} \frac{\sigma^{12}}{R^{12}} - \sum_j p_{ij}^{-6} \frac{\sigma^6}{R^6} \right]$$

وبالنسبة لأوطاً قيمة للطاقة U عند $R = r_o$:

$$\left(\frac{dU}{dR} \right)_{R=r_o} = 2N \in \left[\sum_j p_{ij}^{-12} \frac{-12 \sigma^{12}}{r_o^{13}} - \sum_j p_{ij}^{-6} \frac{-6 \sigma^6}{r_o^7} \right] = 0$$

اذن:

$$\frac{r_o}{\sigma} = \left(\frac{\frac{1}{2} \sum_j p_{ij}^{-12}}{\sum_j p_{ij}^{-6}} \right)^{1/6}$$

وبتعويض القيم يكون لدينا:

$$\left(\frac{r_o}{\sigma} \right)_{f.c.c} = \left(2 \frac{12.132}{14.454} \right)^{1/6} = 1.090$$

$$\left(\frac{r_0}{\sigma}\right)_{b.c.c} = \left(2 \frac{9.114}{12.253}\right)^{1/6} = 1.069$$

والان فقيمة طاقة الترابط للطاقة U عند $R = r$.

$$:U = 2N \in \left[\sum_j p_{ij}^{-12} \frac{\sigma^{12}}{R^{12}} - \sum_j p_{ij}^{-6} \frac{\sigma^6}{R^6} \right] \text{ من العلاقة}$$

$$U(0)_{f.c.c} = 2N \in \left[\frac{12.132}{(1.09)^{12}} - \frac{14.454}{(1.09)^6} \right] = -8.608N \in$$

$$U(0)_{b.c.c} = 2N \in \left[\frac{9.114}{(1.069)^{12}} - \frac{12.253}{(1.069)^6} \right] = -8.234N \in$$

وتكون النسبة:

$$\frac{U(0)_{f.c.c}}{U(0)_{b.c.c}} = \frac{8.608}{8.234} = 1.045$$

أسئلة وتمارين عامة

1. عرف طاقة ترابط البلورة وصف طبيعة الأنواع المختلفة من القوى التي تربط البلورات.
2. وضح ان قوى التجاذب بين ذرات البلورة يجب ان تتغير ببطء أكثر مع المسافة من قوى التنافر.
3. دوّن أصناف البلورات المختلفة وقارن بين خواصها الأساسية. ما المقصود بالبلورة الأحادية؟
4. كيف يمكنك تصنيف المواد البلورية على أساس قوى الترابط المختلفة؟
5. صف الاختلاف بين الرابطة الأيونية والتساهمية والمعدنية في الجوامد.
6. اذا كانت دالة طاقة التنافر في البلورات الأيونية تعطى بالصيغة $re^{-r/\rho}$ ، اثبت انه عند الاتزان أي عند $r = r_0$ ، تعطى طاقة الترابط لكل جزيئة بالعلاقة:

$$U(r_0) = \frac{-\alpha q^2}{4\pi\epsilon_0 r_0} \left(1 - \frac{\rho}{r_0}\right)$$

واثبت ان عامل المدى ρ يعطى بالعلاقة:

$$\frac{1}{\rho} = \frac{2}{r_0} - \frac{72\pi\epsilon_0 r_0^3}{K\alpha q^2}$$

- اذ ان K الانضغاطية الاديائية وان α ثابت مادلك.
7. جد ثابت مادلك لبلورة أيونية. احسب قيمة ثابت مادلك لشعاع يبعد واحد الى $2N$ من الايونات شحنتها المتعاقبة $\pm q$.
8. عرّف الرابطة الأيونية في الجوامد واشتق علاقة الطاقة الكهروستاتيكية لبلورة أيونية.
9. اذا كانت دالة الطاقة الكامنة تعطى بالعلاقة:

$$U(r) = -A/r^6 + B/r^{12}$$

جد بدلالة الثوابت A و B قيمة r عندما تكون الطاقة (a) نهاية صغرى عند r_0 و (b) صفرا عند r' . ماعلاقة r_0 و r' ؟ احسب طاقة النهاية الصغرى $U(r_0)$.
 الجواب: $r' = (B/A)^{1/6}$ ، $r_0 = (2B/A)^{1/6}$
 $U(r_0) = -A^2/4B$ ، $r_0 = 2^{1/6} r'$

10. بافتراض ان دالة الطاقة $U(r) = -A/r + B/r^8$ ، اثبت ان جسيمين من مركب مستقر عندما تكون $r = r_0 = (8B/A)^{1/7}$ وذلك الذي الى هيئة طاقة تجاذب مستقرة هي ثمانية أضعاف طاقة التنافر.

11. ناقش باختصار نظرية بورن Born لطاقة الشبكة. ما التعديلات التي قام بها بورن وماير على هذه النظرية؟

12. وضح مصدر قوى فان دير فالس في البلورات الخاملة. بين انه بالنسبة الى قوى فان دير فالس تتغير طاقة التفاعل على أساس $1/r^6$ ، اذ ان r الفاصلة بين ذرتين متفاعلتين.

13. على افتراض ان طاقة التفاعل تعطى بوساطة لينارد - جونز، اثبت ان طاقة الترابط لبلورات الغاز الخامل بـ N من الذرات عند درجة حرارة الصفر المطلق هي $U(r_0) = -2.152(4N\epsilon)$. وكذلك اثبت ان الانضغاطية الاديباتية بدلالة ثوابت جهد لينارد - جونز ϵ و σ تعطى بوساطة: $K = \sigma^3/\epsilon$

14. ما الرابطة الهيدروجينية؟ وضح مع مثال لبلورة أيونية.

حركات الشبكة Lattice Dynamics

- 4.1 الاهتزازات المرنة في وسط مستمر
 - 4.2 الانماط الطبيعية للاهتزاز في وسط مستمر طوله محدد
 - 4.3 أنموذج البلورة الزنبركي
 - 4.4 حركية سلسلة ذرات متماثلة
 - 4.5 انماط الاهتزاز في شبكة ببعد واحد ذات طول محدد
 - 4.6 حركيات سلسلة نوعين من الذرات
 - 4.7 حالات خاصة في حل مسألة الشبكة ثنائية الذرة
 - 4.8 تأثير M و m على طيف التردد
 - 4.9 حركية شبكة ببعدين
 - 4.10 تهيج اهتزاز شبكة بلورة أيونية بوساطة الضوء
 - 4.11 الاهتزازات المتموضعة في شبكة بلورة مشوبة
 - 4.12 تكميم اهتزازات الشبكة : الفونونات
 - 4.13 كمية حركة الفونون
 - 4.14 قواعد الاختيار لمتجه موجة وكمية الحركة
 - 4.15 التشتت غير المرن للفونونات بوساطة فونونات ملطفة
 - 4.16 طيف الفونونات في الجوامد
- تمارين عامة محلولة
اسئلة وتمارين عامة