

الباب السابع عشر

الخواص المرنه واللا مرنه للجواود المتبلوره

Elastic and Anelastic Properties of solids

اولا : الخواص المرنه :

تتع اهمية معرفة معاملات المرونه للجواود المتبلوره في انها تعطى الكثير من الضوء على قوى الترابط بين الذرات . ولدراسة هذه المعاملات ببدا او لا بتعريف للاجهاد وللانتفصال في حالاتها العامة .

الانفصال :

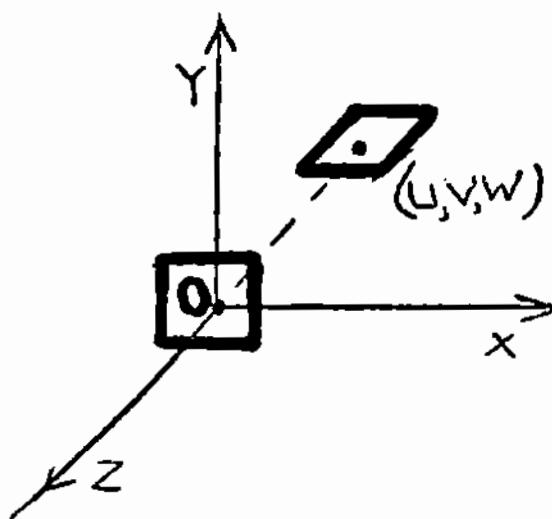
لتعریف مركبات الانفصال نعرف اولا متجه الازاحه Displacement vector. فإذا فرضنا عنصرا صغيرا داخل جسم وكانت احداثياته قبل التأثير على الجسم بقوى خارجيه هي (x, y, z) واصبحت بعد ذلك $(x + U, y + V, z + W)$ فان المتجه (U, V, W) يسمى بمتوجه الازاحة ومركباته دوال للمتغيرات (x, y, z) هذا المتجه يبين الازاحه الانتقاليه التي حدثت لهذا العنصر . بالإضافة الى مايمكن ان يكون قد حدث له من تغير في شكله نتيجة تأثير القوه .

ويعرف متوجه الازاحه تماما بواسطة اثنا عشر معاملات على الشكل التالي : -

$$U = U_0 + \frac{dU}{dx} x + \frac{dU}{dy} y + \frac{dU}{dz} z$$

$$V = V_0 + \frac{dV}{dx} x + \frac{dV}{dy} y + \frac{dV}{dz} z$$

$$W = W_0 + \frac{dw}{dx} x + \frac{dw}{dy} y + \frac{dw}{dz} z$$



شكل (١٧ - ١)

والمعاملات التفاضلية مأخوذة عند المركز ٥

المتجه (U_0, V_0, W_0) يعطي ازاحة مركز الاحاديثات ٥ الانقاليه بينما يعطى متجه آخر ليكن U^i, V^i, W^i ازاحة كل جزء من اجزاء العنصر بالنسبة لمركز الاحاديثات الجديد بعد انتقاله . وهذا المتجه يعطى تسعه معاملات تفاضلية

$$\frac{dU}{dx}, \dots, \frac{dV}{dx}, \dots, \frac{dW}{dx}$$

ويمكن وضع هذه المعاملات التسعة على الصورة الآتية وذلك ليسهل
أيجاد تفسيرات فизيائية مباشرة لها .

$$e_{xx} = \frac{dU}{dx}; e_{yy} = \frac{dV}{dy}; e_{zz} = \frac{dW}{dz}$$

$$e_{xy} = \frac{dV}{dx} + \frac{dU}{dy}; e_{yz} = \frac{dW}{dy} + \frac{dV}{dz} .$$

$$e_{zx} = \frac{dU}{dz} + \frac{dW}{dx}$$

$$\omega_x = \frac{dW}{dy} - \frac{dV}{dz}; \omega_y = \frac{dU}{dz} - \frac{dW}{dx}$$

$$\omega_z = \frac{dV}{dx} - \frac{dU}{dy}$$

في حالة اذا ما كانت هذه المعاملات صفرة فيمكن اعطاءها المعانى الآتية :

e_{xx} هو التغير النسبي في طول خط ما في الجسم يوازي اصل محور السينات . وبالمثل بالنسبة الى e_{zz} ، e_{yy} وتمثل هذه الكميات الانفعال الطولى في اتجاهات x,y,z كما تمثل

$$e_{xy}, e_{zx}, e_{yz}$$

الانفعال القاسى فى الاتجاهات الثلاثة ويعرف بالتفير فى الزاوية بين ازواوج المحاور المجاورة (y,z) ، (z,x) ، (x,y) . وذلك أثناء عملية التشويه أو الانفعال ، بفرض أن هذه المحاور ثابتة فى الجسم أثناء الانفعال .

الانفعال الحجمى هو التغير فى وحدة الحجوم من المادة . فإذا اعتبرنا مكعبا طول ضلعه الوحدة : تصبح ابعاده بعد الانفعال هى

$$(1 + exx), (1 + eyy), (1 + ezz)$$

ويصير حجمه بعد الانفعال

$$(1 + exx)(1 + eyy)(1 + ezz)$$

$$= 1 + exx + eyy + ezz$$

ويبقى الانفعال الحجمى وهو التغير النسبي في الحجم هو : —

$$\delta = \frac{\Delta V}{V} = exx + eyy + ezz$$

الأحوال :

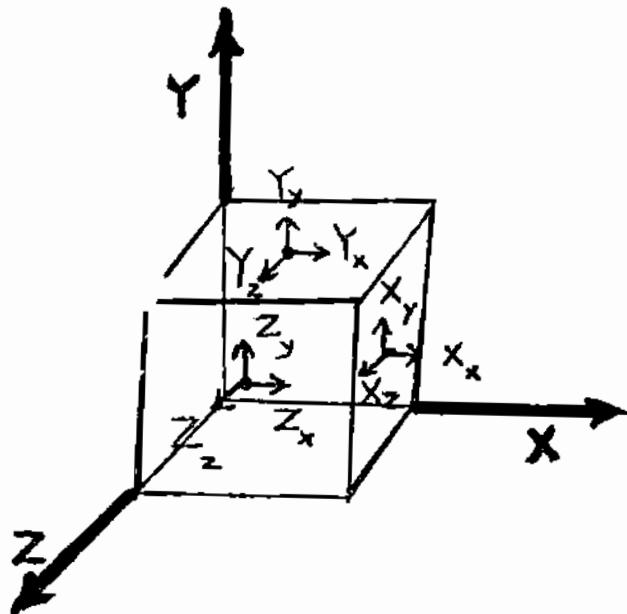
اعتبر جسما متزن يقع عليه اجهاد ما ينتج عن ذلك قوى داخلة تؤثر على آية مساحة أوليه ΔA داخل المادة . بحيث يمكن اعتبار ان القوى التي تؤثر بها المادة على احد جانبي هذه المساحة تتزن مع قوى متساوية لها مقدارا وبتأثيرها على الجانب الآخر من المادة على نفس هذه المساحة .

ولاجاد مركبات الاجهاد الداخلى عند اية نقطه في الجسم المجهد نعتبر
مكعباً أولياً $dx dy dz$ في المادة كما في شكل (٢ - ١٧)

بما ان هناك اجهاد واقع على هذا المكعب لذلك فان المادة المحيطة به
تؤثر عليه بمجموعة من القوى كما يؤثر هذا المكعب نفسه بقوى مساويه
ومضادة لها نظراً لانه متزن بالداخل ولا يتحرك في اي اتجاه .

يمكننا تعريف هذه المجموعة من القوى تماماً بواسطة تسعه مركبات
تعمل في الاتجاهات x, y, z وهي

$$X_x X_y X_z, \quad Y_x Y_y Y_z, \quad Z_x Z_y Z_z$$



شكل (٢ - ١٧)

مركبات الاجهاد نسبة الى محاور متعامدة

$\frac{X}{x} \frac{Y}{y} \frac{Z}{z}$
تعمل عموديا على الثلاثة اسطح المتعامدة للمكعب
وهي لذلك قوى شاذة أو ضاغطة وفقا لاتجاهها بالنسبة للمكعب .

اما الستة مركبات الاخرى نهى قوى تعمل في مستوى هذه الاسطح
وهي لذلك قوى قاصة ونظرا لان المكعب في حالة اتزان داخلي فهو لايدور
او يتحرك داخل الجسم لذلك يجب استيفاء الشرط التالي : -

$$\frac{X}{y} = \frac{Y}{x}, \quad \frac{Y}{z} = \frac{Z}{x}$$

$$\frac{Z}{x} = \frac{X}{z}$$

أى أن هناك فقط ثلاثة مركبات للقوى القاصة يمثلها

$$\begin{matrix} X & Y & Z \\ y & z & x \end{matrix}$$

ويكون الاجهاد في اعم صوره مثلا بسته مركبات هي

$$\begin{matrix} X & Y & Z & X & Y & Z \\ x & y & z & y & z & x \end{matrix}$$

النظرية الخطية للمرونة

وضع هوك نظريته التي تنص على أن مركبات الانفعال هي دوال خطية
لمركبات الاجهاد وبالعكس . ونحصل بذلك على مجموعتين من المعادلات تبين
العلاقات بين مركبات الاجهاد والانفعال وذلك في حالتها العامة وسنرى
أنه يمكن استنباط الحالات البسيطة الخاصة من هذه المعادلات اذا ما وضعت
الشروط الخاصة بكل حالة .

اما العلاقات العامة لقانون هوك هي : -

$$exx = S_{11} Xx + S_{12} Yy + S_{13} Zz + S_{14} Yz + S_{15} ZX + S_{16} XY$$

$$eyy = S_{21} Xx + S_{22} Yy + S_{23} Zz + S_{24} Yz + S_{25} ZX + S_{26} XY$$

* * * * *

$$exy = S_{61} Xx + S_{62} Yy + S_{53} Zz + S_{64} Yz + S_{65} ZX + S_{66} XY$$

$$\begin{aligned} Xx &= C_{11} exx + C_{12} eyy + C_{13} ezz + C_{14} eyz + C_{15} \\ &\quad ezx + C_{16} exy \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} Yy &= C_{21} exx + C_{22} eyy + C_{23} ezz + C_{24} eyz + C_{25} \\ &\quad ezx + C_{26} exy \end{aligned}$$

* * * * *

$$\begin{aligned} XY &= C_{61} exx + C_{62} eyy + C_{63} ezz + C_{64} ezx + C_{65} exz \\ &\quad + C_{66} exy \end{aligned}$$

والثوابت $S_{11}, S_{12}, \dots, S_{66}$ تعرف بثوابت المرونة كما تعرف التيم ... $C_{11}, C_{12}, \dots, C_{66}$ بمعاملات المرونة ويوجد من كل نوع عدد ستة وثلاثون ثابتًا تختصر عادة في الحالات الخاصة البسيطة إلى أعداد أقل . فمثلاً في حالة ماده لا تتوقف خواصها الطبيعيه على الاتجاه (isotropic) مثل الزجاج فاننا نجد هناك معاملين فقط للمرونه هما معامل المرونه الطويله (يونج) ومعامل القص ومن المعروف انه توجد علاقه بين هذين المعاملين والمعاملات الأخرى الملونه كمعامل المرونه الحجميه او نسبة بواسون على الصوره الآتيه :

$$M = \frac{9 K G}{3 K + G}$$

$$M = 2 (1 + v) G$$

حيث M معامل المرونة الطولى ليونج

G معامل القص

K معامل الانضغاط وهى مقلوب معامل المرونة الحجمى

٧ نسبة بواسون

اما في المواد الاكثر تعقيدا كها في الترکیبات البلوریه فهناك عدد اكبر من هذه الثوابت فهناك عدد ثلاثة معاملات مرونه مختلفة وغير مرتبطة (independent) تعرف مرونة البلورات التکعیبية متمركزة الوجه او متمركزة الجسم

اما في حالة البلورات سداسية التركيب الشبيکي فلها عدد خمسة معاملات مرونه .

ثانيا الخواص اللامرنه (Anelasticity)

يضع هوك في نظريته الخطیبه للمرونه شرطا يجب توفره حتى يكون صحيحا ما سبق كتابته من معادلات وهذا الشرط هو ان يكون الاجهاد والانفعال داخل الحد المرن للجسم . اما اذا تعدى الاجهاد هذا الحد فان الانفعال الحادث يصير انفعالا دائمآ اي لايزول بزوال المؤثر ولا شطبق عندئذ النظرية الخطیبه للمرونه .

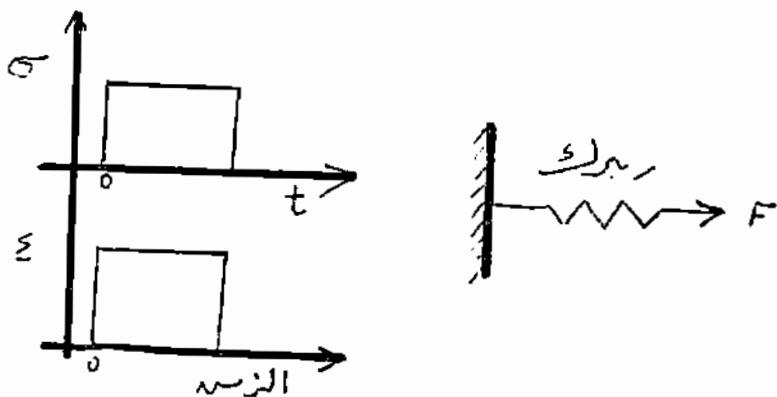
الارونه وعامل الزمن :

يلاحظ ايضا ان جميع قوانين المرونه الخطبه لاتحتوى اطلاقا على الزمن كمتغير وهذا يعني انه عند التأثير باجهاد على جسم ما فان قيمة الانفعال تصل الى نهايتها في الحال وكذلك عند ازالة الاجهاد يختفي الانفعال تماما في نفس اللحظة .

ويمكن تمثيل هذا الجسم الذى يطلق عليه الجسم تمام المرونه يمكن نمذجه ميكانيكيا بلوىب او زنبرك من يكون انفعاله = الحادث نتيجة لاجهاده واقع عليه كما هو مبين بالشكل ويمكن وصفه بالمعادله

$$\sigma = a \cdot e$$

حيث a يمثل معامل مرونه .



شكل (٢ - ١٧)

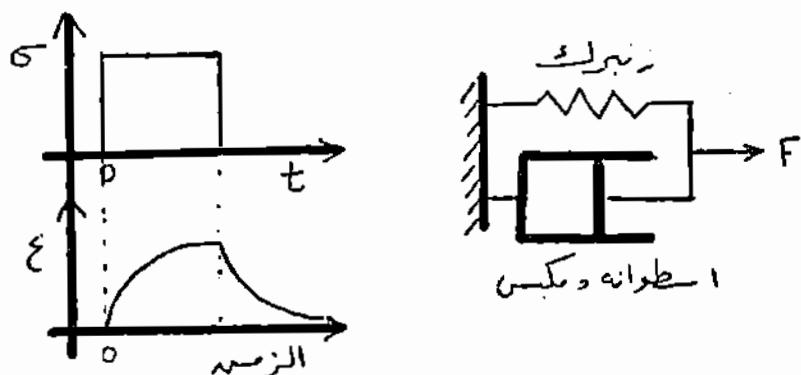
تحيد الاشياء الحقيقية في التصرف عن هذا الجسم المثالى المرونه وذلك في انها تحتاج لبعض الوقت لكي يصل انفعاليها المرن الى قيمته المفروضة

ونقا للنظرية الخطية للمرونة . وكان فويجت Voigt هو أول من سجل تلك الملاحظة من خلال بعض دراسات له كان يجريها على خيوط تعليق ملفات الجلافلومترات . اذ وجد انه عند توصيل التيار الكهربائي يلزم انتظار بعض الوقت حتى يصل الانحراف في الجلافلومتر الى قيمته النهائية . كذلك عند قطع التيار لا تعود نقطة الضوء الى وضعها الصفرى الا بعد فترة من الرقت . وهذا يعني أن الانفعال الحادث يكون داخل الحدود المرونة لخيط التعليق ولكن يحتاج لبعض الوقت حتى يأخذ قيمته النهائية .

ومن هنا نشأت فكرة وجوب ادخال عامل الزمن في معادلات هوك للمرونة الخطية حتى تناسب حالة الجسم الحقيقي والذى سمي حينئذ بجسم فويجت (Voigt solid)

وسُمِيت هذه الظاهرة بالمرنة المتخلفة او اللامرونة (Elastic After effect — Anelasticity)

ولتعديل معادلات المرنة لهوك اعتبرنا أن الاجهاد لا يتناسب فقط مع الانفعال ولكنه يتتناسب أيضا مع معدل التغير في هذا الانفعال فتصير معادلة المرنة لجسم فويجت هي

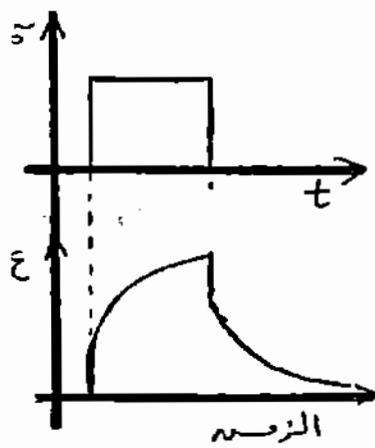


شكل (١٧ - ٤)

$$\sigma = a_1 e + a_2 \frac{de}{dt}$$

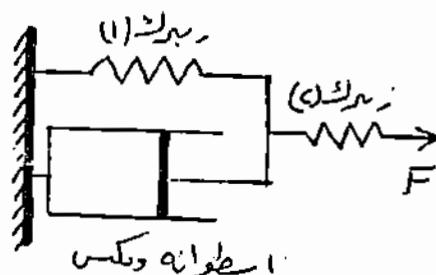
وعلى ذلك يكون النموذج الميكانيكي والتمثيل البياني لتغير الاجهاد والانفعال كما في شكل (١٧ - ٤)

لقد ادخل التعديل السابق في معادلات المرونة امكان تزايد او تناقص الانفعال تدريجيا مع الزمن وحتى يصل لقيمة النهاية كما مبين بالشكل ولكن عند ملاحظة الاجسام الحقيقية بدقة اكتر وجد ان هناك انفعال لحظى يحدث عند لحظه التأثير بالاجهاد يعقبه بعد ذلك زيادة تدريجية للانفعال مع الزمن حتى تصل الى قيمتها النهاية كما مبين بشكل (١٧ - ٥)



شكل (١٧ - ٥)

تغير الاجهاد والانفعال
مع الزمن في حالة الجسم
القياسي الخطى .
يلاحظ أن الانفعال اللحظى
يمثله الزنبرك (٢) في
النموذج الميكانيكي



لوصف تغير الاجهاد والانفعال في الاجسام الحقيقة بشكل اكبر دقه نفرض ان كل من الاجهاد ومعدل تغيره تتناسب طرديا مع الانفعال ومعدل تغيره كما هو مبين بالمعادلة : --

$$a_1 \sigma + a_2 \frac{d\sigma}{dt} = b_1 e + b_2 \frac{de}{dt}$$

حيث a_1, a_2, b_1, b_2 ثوابت اربعة يمكن اختصارها الى ثلاثة نقط بوضع المعادلة على الصورة :

$$\sigma + \tau \frac{d\sigma}{de} = M \left(e + \tau \frac{de}{dt} \right)$$

حيث τ هما زمن الارخاء عندما يكون الانفعال والاجهاد ثابتين على الترتيب .

M ثابت يسمى معامل المرونة عند الارخاء التام

ولايجاد تغير الاجهاد او الانفعال مع الزمن نحل المعادلة السابقة اولا

باعتبار الحل الخاص عندما يكون كل من $\frac{de}{dt}, \frac{d\sigma}{de}$ يساوى صفراء

$$\therefore \sigma + \tau \frac{d\sigma}{de} = 0$$

$$\therefore \sigma(t) = \sigma(0) \exp - t/\tau e$$

وإذا فرضنا بعد ذلك أن انفعالاً قدره e_0 قد حدث فجأة عند بدء الزمن $t = 0$ فإن الإجهاد يتغير أرخائياً بزمن ارخاء τ_e وتكون قيمة الإجهاد النهائية هي M_e ويصبح الحل الكامل للمعادلة التفاضلية هو

$$\frac{e}{R} = \frac{M_e}{R_0} e^{-t/\tau_e}$$

$$\sigma(t) = \frac{M_e}{R_0} e^{-t/\tau_e} + (\sigma_0 - \frac{M_e}{R_0}) \exp - t/\tau_e$$

ويتطبق حالات الحدود

أولاً : $\therefore t = 0$ عند

$$\sigma(0) = \sigma_0 \quad \text{يصير}$$

ثانياً : $t = \infty$ عند

$$\sigma(\infty) = \frac{M_e}{R_0} e \quad \text{يصير}$$

ويمكن بذلك رسم المعادلة السابقة بياناً كما في شكل (١٧ - ٦)

وباستخدام نفس طريقة الحل يمكن ايجاد تغير الانفعال مع الزمن عند التأثير على الجسم بجهاد ثابت وتصير المعادلة كالتالي :

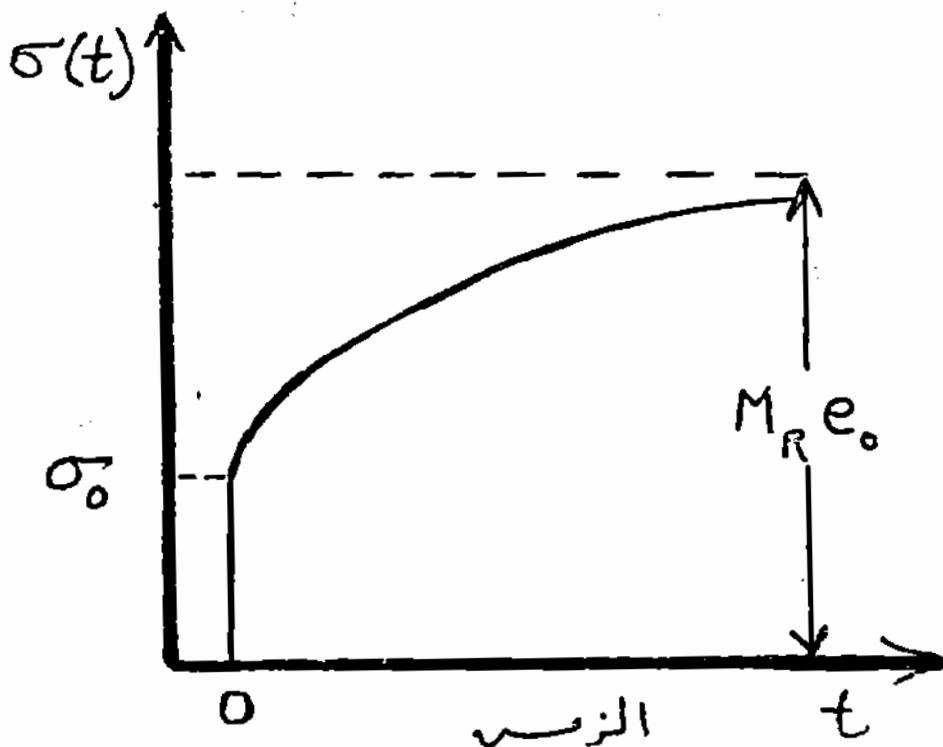
$$e(t) = \frac{-1}{R_0} \sigma + (e_0 - \frac{-1}{R_0} \sigma) \exp - t/\tau_e$$

العلاقة بين معامل المرونة قبل وبعد الارخاء

نفرض اننا اثروا على الجسم بجهاد صغير $\Delta\sigma$ خلال فترة زمنية $d\tau_e$ تصير $d\sigma$ معاً تغير الإجهاد مع الزمن التفاضلية :

$$\sigma dt + \frac{\tau}{e} d\sigma = \frac{M}{R} (\epsilon dt + \frac{\tau}{\sigma} de)$$

فإذا اعتبرنا أن الفترة الزمنية dt تؤول إلى الصفر تختصر المعادلة السابقة فتصبح



شكل (١٧ - ٦)

شكل (١٧ - ٦) تغير الاجهاد مع الزمن عند ثبوت الانفعال

$$\tau e \cdot \Delta \sigma = \frac{M}{R} \cdot \tau \sigma \cdot \Delta e$$

حيث $\Delta e \cdot \Delta \sigma$ هما الاجهاد والانفعال المصاحب عند لحظة

البداية $t = 0$ تكون بذلك النسبة بين الاجهاد والانفعال هي معامل المرونة M/U عندما لا يكون هناك اي ارخاء

$$\lim_{d t \rightarrow 0} \frac{\Delta \sigma}{\Delta e} = \frac{M}{U} = M \cdot \frac{\tau \sigma}{\tau e}$$

$$\therefore \frac{M}{U} = \frac{\tau \sigma}{\tau e}$$

ويعطى حيود الكمية $\frac{M}{M+R}$ عن الواحد الصحيح مقياساً للتغير النسبي في الاجهاد او الانفعال الذي يحدث أثناء العملية الارخائية

الاحتكاك الداخلي :

تعالج الجوامد عند دراستها بطرق ديناميكية بمعنى أن يكون الاجهاد المؤثر اجهاداً دورياً وليس استاتيكياً . ويكون الانفعال الحادث تبعاً لذلك انفعالاً دورياً ايضاً ونقاً للمعادلات :

$$\sigma(t) = \sigma_0 \exp i \omega t$$

$$e(t) = e_0 \exp i \omega t$$

حيث σ_0 ، e_0 هما قيمتي السعه للاجهاد والانفعال الدوريين،

و هي التردد وبالتعويض في المعادلة التقاضية التي تعرف مرونة الجسم الحقيقي نحصل على

$$(1 + i \omega t e_0) \sigma_0 = \frac{M}{R} (1 + i \omega t \sigma_0) e_0$$

اي ان

$$\sigma_0 = M e_0$$

حيث

$$M^* = \frac{1 + i \omega t \sigma_0}{1 + i \omega t e_0} \cdot \frac{M}{R}$$

ويلاحظ ان النسبة $\frac{\sigma_0}{e_0}$ هي في حد ذاتها معامل المرونة M^* ولكنه

يحتوى بداخله كميات تخيمية $i = \sqrt{-1}$ يمكن تسميتها بمعامل المرونة التخيلي . وتعود أهمية هذا المعامل في انه يسمح لنا بتعيين مقدار فقد الطاقة داخل النظام كنتيجة للعملية الارخائية وتأخير الانفعال خلف الاجهاد بزاوية معينة ولكن δ

ظل زاوية التخلف $\tan \delta$ هو مقياس لفقد الداخلى في النظام ويعرف بالاحتكاك الداخلى ويرمز له عادة بالرمز $-Q$ وتوجد قيمته من المعادلة : -

$$\tan \delta = Q^{-1} = \frac{\text{الجزء التخيلى من } M^*}{\text{الجزء资料 من } M^*}$$

$$\therefore \frac{-1}{Q} = \frac{\omega (\tau \sigma - \tau e)}{1 + \omega^2 \tau e \tau \sigma}$$

وياسـتخدام المعادله

$$\frac{MU}{MR} = \frac{\tau \sigma}{\tau e} = \frac{MU - MR}{M} = \frac{\tau \sigma - \tau e}{\tau}$$

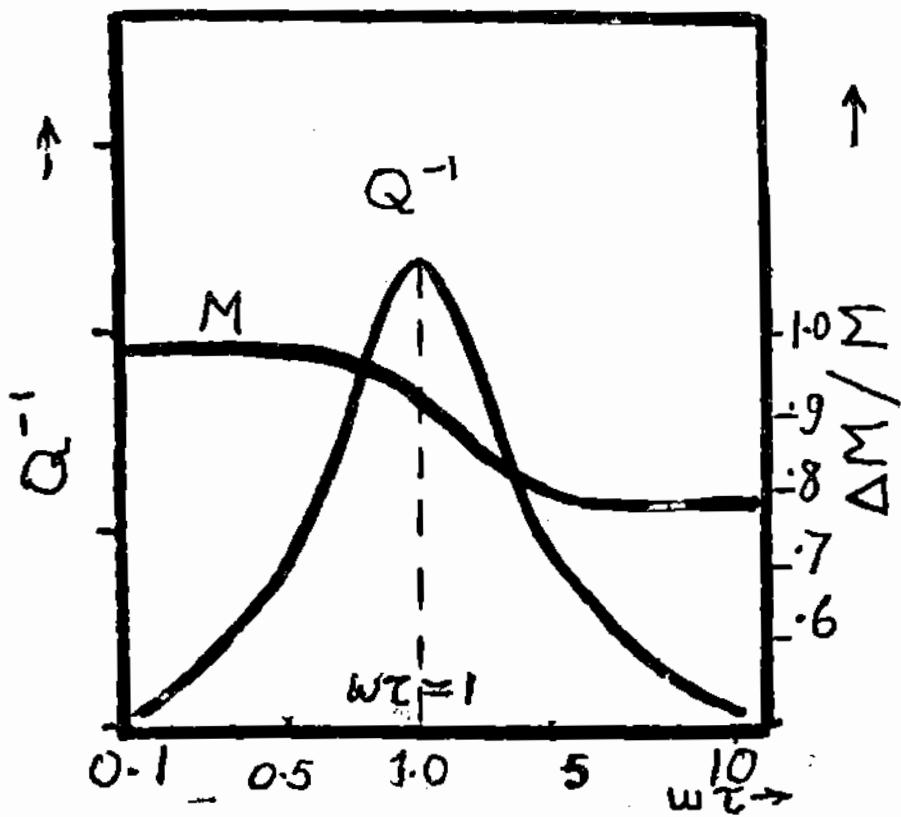
تصبح معادلة الفقد في الطاقة او الاحتكاك الداخلي : —

$$Q^{-1} = \frac{MU - MA}{M} \cdot \frac{\omega \tau}{1 + \omega^2 \tau^2}$$

حيث

$$\tau = (\tau_e \tau_\sigma)^{1/2} \quad \& \quad M = (MU \cdot MR)^{1/2}$$

الحد الاول من المعادلة السابقه يبين الفرق النسبى بين معاملى المرونه فى حالة الارخاء وعدم الارخاء . أما الحد الثانى فى المعادلة فيعطى تغير الفقد الداخلى Q^{-1} مع تغير التردد ω ويلاحظ أن لهذا الحد قمه عظمى عندما يكون $\omega \tau = 1$



شكل (١٧ - ١)

وتكون قيمة Q^{-1} عند قمة المنحنى هي

$$Q^{-1}_{\max.} = \frac{1}{2} \frac{MU - MR}{M}$$

و واضح انه بمعرفة موضع قمة منحنى فقد على محور التردد يمكن
مباشرة تعين زمن ارخاء العملية من العلاقة

$$\omega\tau = 1$$

طيف الارخاء : Relaxation Spectrum

تنطبق العلاقات السابقة في حالة وجود عملية ارخائية واحدة يطلق عليها ارخائية ديباي يميزها طاقة تشغيل واحدة و زمن ارخاء واحد .

ولكننا كثيراً ما نجد أكثر من عملية ارخائية تعمل في نفس منطقة الترددات المعنية بالدراسة .

وعندئذ ينطبق مبدأ التطابق لبولتزمان
Boltzmann superposition principle

وينص هذا المبدأ على أن تأثير العمليات الارخائية المتطابقة يكون بالإضافة إلى أن قيمة الفقد الكلي المقاس تكون مجموع جميع الإضافات التي تحدثها كل عملية ارخائية على حده .

ولكن من السهل خصل هذه العمليات الارخائية عن بعضها وذلك بتغيير التردد أو درجة الحرارة . هذا وإن كان المعتاد هو تغيير درجة الحرارة لسهولة إحداث ذلك عن تغيير تردد القوى المؤثرة إذ غالباً ما يحتاج ذلك إلى تغيير طريقة القياس ذاتها للانتقال من منطقة تردد معينة إلى منطقة أخرى مما يصلح للترددات البينولية لا يصلح للترددات الصوتية أو فوق الصوتية وهذا .

وعلى ذلك فإن تغيير درجة الحرارة يحدث تغيراً في زمن ارخاء العملية وقتاً للمعادلة .

$$\tau = \tau_0 \exp(E/kT)$$

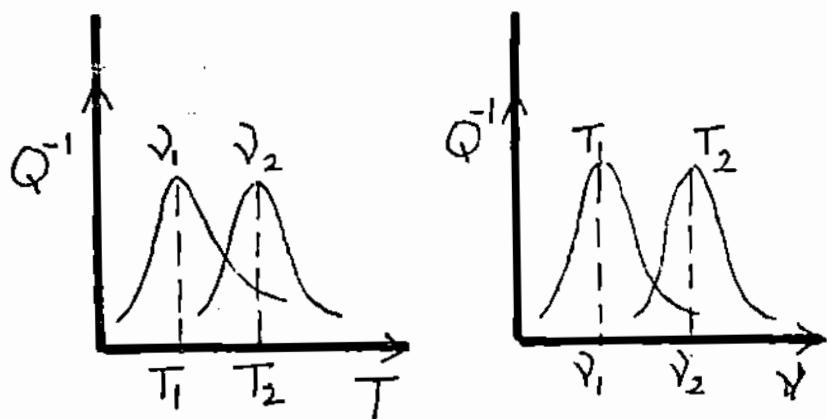
حيث E هي طاقة تشغيل العملية الارخائية

و k هو ثابت بولتزمان

و T هي درجة الحرارة المطلقة .

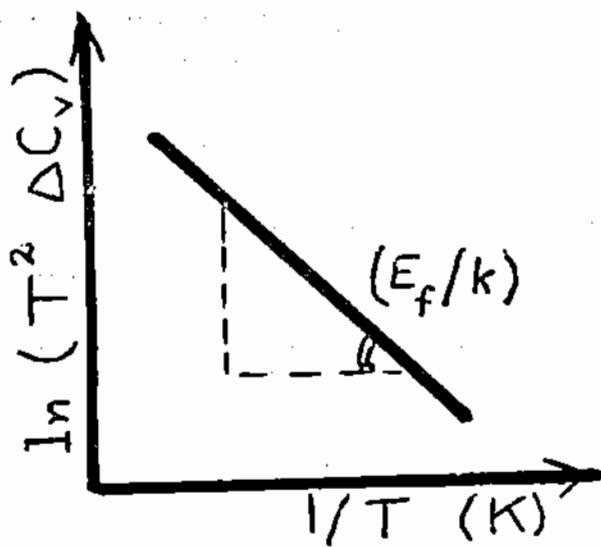
فإذا ما تم تعريف منحنيات الفقد Q^{-1} مع درجة الحرارة لعدد من الترددات ν_1 و ν_2 وبأيجاد موضع قمة كل منحنى على محور درجة الحرارة تكون بذلك قد أوجدنا العلاقة بين التردد الارخائى ودرجة الحرارة . ويرسم العلاقة البيانية بين لوغاريتم التردد مع مقلوب درجة الحرارة المطلقة نحصل على خط مستقيم يكون ميله مساوياً (E/k)

انظر شكل (١٧ - ٩)

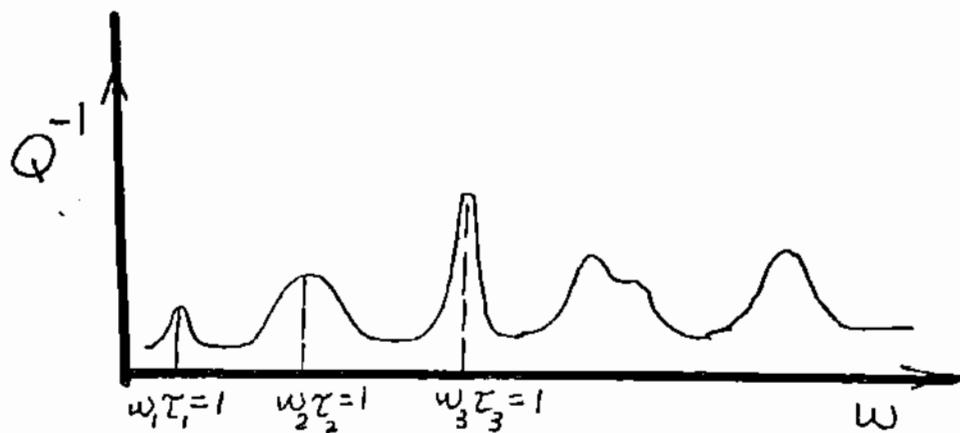


شكل (١٧ - ٨) يبين ازاحة القيمة الارخائية بتغير التردد او درجة الحرارة .

وعندما نمسح منطقة الترددات للبحث عن العمليات الارخائية تظهر قمم على محور التردد تكون عند كل منها دائمة $1 = \omega\tau$ وتسمى أحيانا كل قمة منطقة امتصاص وتسمى هذه المناطق مجتمعاً بطيء الارضاء انظر شكل (١٧ - ١٠)



شكل (١٧ - ٩) تغير التردد الارخائى مع درجة الحرارة



(شكل ١٧ - ١٠) طيف الارخاء لمادة

وتعتمد العمليات الارخائية المختلفة التي تظهر كمناطق امتصاص في طيف الارخاء على التحركات الداخلية التأثيرية التي تنتج من القوى الخارجية المؤثرة مع تحفظ الانفعال عن الاجهاد .

هذه التغيرات الداخلية على المستوى الميكروسكوبى تنشأ عن ارخاء
جهود ديناميكية حرارية Thermodynamic potentials.

تتجزء أصلًا بتأثير القوة الخارجية . وكاملة لهذه العمليات الارخائية

١ - ارخاء ينشأ عن انتشار الطاقة الحرارية في الانظمه
المرنة .

٢ - ارخاء ينشأ عن انتشار الثيارات الدواميه في الانظمه
المرنة

٣ - ارخاء ينشأ عن انتشار الذرات أو الايونات او
الاكترونات

٤ - ارخاء ينشأ عن حركة اخطاء الشبكة .