

## الفصل الثاني عشر

### الامواج المتحركة

مقدمة :

إذا ولدنا اضطراباً في وسط تربط بين اجزائه قوى مرونة انتشر الاضطراب في الوسط بسرعة محددة مستقلة عن سرعة توليد الاضطراب على صورة موجة . وترتبط سرعة انتشار الموجة بالخصائص الفيزيائية لمادة الوسط . وينيز عادة بين نوعين من الامواج تسمى الأولى منها الامواج الطولانية وتكون فيها جهة الانتشار متتفقة مع جهة توليد الاضطراب . أما النوع الثاني الذي يطلق عليه اسم الامواج العرضانية ف تكون فيه جهة انتشار الموجة عمودية على جهة توليد الاضطراب .

سرعة انتشار نبضة عرضانية في وسط :

إذا ولدنا اضطراباً عرضانياً في وتر مشدود بقوة  $T$  ، انتشر هذا الاضطراب على طول الوتر بسرعة  $u$  تعطى بالعلاقة :

$$u = \sqrt{T/\mu} \quad (12-1)$$

حيث ترمز  $\mu$  إلى كتلة وحدة الطول من الوتر وهي تقدر بالـ  $\text{kg/m}$  أو  $\text{slug/ft}$  أو  $\text{g/cm}$  بحسب جملة الوحدات المستخدمة .

## سرعة انتشار نبضة طولانية في وسط صلب :

اذا كان  $\gamma$  عامل يانع لمادة الجسم الصلب الذي نولد فيه اضطراباً طولانياً ،  
وإذا كانت  $\rho$  الكتلة النوعية لمادة الجسم الصلب ، فان سرعة انتشار  
الامواج الطولانية فيه تعطى بالعلاقة :

$$u = \sqrt{Y/\rho} \quad (12-2)$$

## سرعة انتشار نبضة طولانية في وسط مائع او غازي :

تعطى سرعة انتشار الأمواج الطولانية في وسط مائع عامل حجمه  $B$   
بالعلاقة :

$$u = \sqrt{B/\rho} \quad (12-3)$$

حيث  $\rho$  الكتلة النوعية للوسط السائل .

اما إذا كان الوسط الذي تنتشر فيه الامواج وسطاً غازياً فانه يمكننا أن  
نبرهن على أن :

$$B = \gamma P \quad (12-4)$$

حيث  $P$  الضغط الواقع على الغاز و  $\gamma$  النسبة بين السعة الحرارية للغاز  
تحت ضغط ثابت والسعه الحرارية تحت حجم ثابت أي أن :

$$u = \sqrt{\gamma P/\rho} \quad (12-5)$$

هذا في الشروط النظامية لضغط الحرارة . والقانون الذي يعطي  $u$   
بدالة درجة الحرارة المطلقة  $T$  للغاز هو :

$$u = \sqrt{\frac{\gamma RT}{M}} \quad (12-6)$$

حيث  $R$  ثابت الغازات العام وقيمة هي :

$$R = 8.31 \times 10^7 \text{ ergs/mole} \quad (12-7)$$

و  $M$  كتلة الجزيء الغرامي من مادة الغاز .

العلاقة بين طول الموجة وسرعة انتشارها :

قطع الموجة خلال زمن يساوي الدور مسافة تسمى طول الموجة  $\lambda$  وعلى فان :

$$\lambda = u \cdot \frac{1}{f} \quad (12-8)$$

وذلك بفرض  $f$  تواتر الموجة . وهي علاقة صالحة في الحركات الموجية على اختلاف اشكالها ونكتتها عادة بالشكل :

$$u = f\lambda \quad (12-9)$$

التمثيل الرياضي لموجة متحركة :

إذا انتشرت موجة في وسط ، قامت كل نقطة من الوسط بالاهتزاز بحيث تبعد النقطة التي تبعد مسافة تساوي طول الموجة  $\lambda$  عن نقطة ما نفس الحركة الاهتزازية لهذه النقطة ولكن بعد زمن يساوي  $\lambda/u$  ، وهو الزمن الذي تحتاجه الحركة الموجية كي تبلغ النقطة الثانية اذا انتشرت بالسرعة  $u$  . ونعتبر عن ذلك رياضياً بأحد الشكلين المتساوين التاليين :

$$y = A \sin (\omega t \pm \frac{2\pi x}{\lambda}) \quad (12-10)$$

$$y = A \sin [2\pi f(t \pm \frac{x}{u})] \quad (12-11)$$

حيث  $x$  فصل النقطة التي ندرسها و  $y$  بعد هذه النقطة عن وضع الاستقرار وحيث  $A$  سعة الاهتزاز العظمى .

وتعطي العلاقات المذكورة هنا هيئة الوسط الذى تنتشر فيه الموجة في كل لحظة  $t$  وفي كل موضع يبعد مسافة  $x$  عن نقطة توليد الاهتزاز في الوسط . أما الإشاراتان  $(-)$  و  $(+)$  فهما تعبان عن جهة انتشار الموجة أهي نحو اليمين ، أى في اتجاه قيم  $x$  المتزايدة ، أم هي نحو اليسار ، أى في اتجاه قيم  $x$  المتناقصة .

\* \* \*

### مسالة رقم ( ١٢ - ١ ) :

ثبت طرف سلك نحاسي رفيع ومر طرفه الآخر فوق بكرة تبعد عن نقطة التثبيت ثانية أمتار . وربط في طرفه المتدلي حمل قدره  $2 \text{ kg}$  . فإذا كانت كتلة السلك المشدود بين نقطة التعليق والبكرة تبلغ  $600 \text{ g}$  ، فما هي سرعة موجة عرضية صغيرة سعة تولد في هذا السلك ؟

**الحل :**

إن قوة شد السلك تساوي ثقل الحمل  $2 \text{ kg}$

$$T = 2 \times 9.8 = 19.6 \text{ newtons}$$

أما كتلة النوعية الخطية أي كتلة وحدة الطول منه فتساوي :

$$\mu = \frac{m}{L} = \frac{0.60 \text{ kg}}{8 \text{ m}} = 0.075 \frac{\text{kg}}{\text{m}}$$

وعليه فان سرعة الانتشار تكون :

$$u = \sqrt{\frac{T}{\mu}} = \sqrt{\frac{19.6 \text{ Nt}}{0.075 \text{ kg/m}}} = 16 \text{ m/s}$$

\* \* \*

مسألة رقم ( ١٢ - ٢ ) :

اذا فرضنا أن موجة جيبية ، سعتها  $A = 10 \text{ cm}$  وطول موجتها  $\lambda = 3 \text{ m}$  ، تنتشر في السلك السابق ، أي بسرعة  $16 \text{ m/s}$  ومن اليسار إلى اليمين . فما هي السرعة العرضية العظمى لنقطة من هذا السلك ؟

الحل :

إن معادلة الموجة المتحركة هي :

اما السرعة العرضية فتساوي :

$$\frac{dy}{dt} = v = \omega A \cos(\omega t - kx)$$

وعليه فان السرعة العرضية العظمى  $v_{\max}$  تساوي  $\omega A$  أي :

$$v_{\max} = \omega A = 2\pi f A = 2\pi \frac{u}{\lambda} A$$

$$v_{\max} = 2\pi \times \frac{16 \text{ m/s}}{3 \text{ m}} \times 0.10 \text{ m} = 4.9 \text{ m/s}$$

\* \* \*

مسألة رقم ( ١٢ - ٣ ) :

قدر سرعة الأمواج الانضغاطية ( الطولانية ) في الهواء في الشروط العادية ، أي قدر سرعة الأمواج الصوتية في الهواء بفرض أنه غاز كامل  $C_p/C_v = \gamma = 1.41$  ) ، علماً بأن الكتلة النوعية للهواء :  $\rho = 1.29 \times 10^{-3} \text{ g/cm}^3$

**الحل :**

تعطى سرعة انتشار الاهتزازات الطولانية في الموائع والغازات بالعلاقة :

$$u = \sqrt{\frac{B}{\rho}} \quad (1)$$

وفي حالة الهواء الذي يمكن اعتباره غازاً كاملاً ، يمكن أن نعبر عن العامل الحجمي  $B$  بدلالة ضغطه المطلق  $P$  ، فالتعريف لدينا :

$$B = -V \frac{dP}{dV} = -V \frac{dP}{dV} \quad (2)$$

لأن التغيرات صغيرة جداً . ولما كان :

$$PV = \text{ثابت} \quad (3)$$

في التحولات الكظومة ، وهي السائدة في الواقع أثناء انتشار الأمواج الصوتية في الهواء لأن الاهتزازات أسرع من أن تسمح بمدوث التبادلات

الحرارية ، فاننا نجد بفاضلة العلاقة ( 3 ) أن :

$$P\gamma V^{\gamma-1} dV + V^\gamma dP = 0$$

$$\frac{dP}{dV} = - \frac{P\gamma}{V} \quad (4)$$

نعرض في العلاقة ( 2 ) فنجد :

$$B = -V \left( -\frac{P\gamma}{V} \right) = \gamma P \quad (5)$$

وبوضع قيمة عامل الحجم الكظوم في العلاقة ( 1 ) نجد أن سرعة انتشار الامواج الطولانية في الهواء هي :

$$u = \sqrt{\frac{B}{\rho_0}} = \sqrt{\frac{\gamma P}{\rho_0}} \quad (6)$$

ولما كان الضغط السائد هو الضغط الجوي أي  $P = 1 \text{ atm} = 1.013 \times 10^6 \text{ dynes/cm}^2$

$$\text{فإننا نجد : } u = \sqrt{\frac{1.41 \times 1.013 \times 10^6}{1.29 \times 10^{-3}}} = \sqrt{1.108 \times 10^9} = 3.33 \times 10^4$$

$$u = 3.33 \times 10^4 \text{ cm/s} = 333 \text{ m/s}$$

وهي قيمة تتفق مع النتائج التجريبية اتفاقاً حسناً .

\* \* \*

مسألة رقم ( ٤ - ١٢ ) :

قدر مسرعة الصوت في غاز الهليوم في الدرجة 800 مئوية وتحت ضغط

يساوي  $2.3$  ضغطاً جوياً اذا علمت أن الوزن الحزئي للهليوم ( أي كتلة المول الواحد منه ) هو  $4.00 \text{ g}$  وأن  $1.66 = \gamma$  للهليوم . يعطى الثابت العام للغاز ، أي  $R$  ، وهو يساوي  $8.31 \times 10^7 \text{ ergs/mole}$

: الحل :

تعطى سرعة الصوت في غاز بالعلاقة :

$$u = \sqrt{\frac{\gamma P}{\rho}} \quad (1)$$

وإذا ضربنا صورة وخرج المقدار الموجود تحت الجذر بحجم المول الواحد  $V$  وجدنا :

$$u = \sqrt{\frac{\gamma PV}{\rho V}} \quad (2)$$

إلا أن :

$$PV = RT \quad (3)$$

حيث  $T$  درجة الحرارة المطلقة للغاز و  $R$  ثابت الغازات العام .  
كما أن :

$$\rho V = M \quad (4)$$

أي كتلة المول الواحد وهي تساوي محسب النص  $\text{g}$  اذن :

$$u = \sqrt{\frac{\gamma RT}{M}} \quad (5)$$

نعرض الآن بالقيم العددية وهي كالتالي :

$$\gamma = 1.66$$

$$R = 8.31 \times 10^7 \text{ ergs/mole}$$

$$T = 800 + 273 = 1073^\circ\text{K}$$

$$M = 4.00$$

فجدهم :

$$u = \sqrt{\frac{1.66 \times 8.31 \times 10^7 \times 1073}{4}} = \sqrt{3.7 \times 10^{10}}$$

$$u = 1.92 \times 10^5 \text{ cm/s} = 1920 \text{ m/s}$$



مسألة رقم (١٢ - ٥) :

ما مقدار القوة التي يجب أن نشد بها وتر نحاسي مساحة مقطعه  $cm^2$   $10^{-2}$  حتى تكون سرعة انتشار الأمواج الطولية فيه متساوية إلى سرعة انتشار الأمواج العرضية؟ يعطى عامل يانع للنحاس وهو يساوي  $10^{11} \times 1.1$  دينة/ $cm^2$ . هل من الممكن فيزيائياً تحقيق ذلك؟

الحل :

إن سرعة انتشار الأمواج العرضية في سلك مشدود بقوة  $T$  هي كما نعلم :

$$u = \sqrt{T/\mu} \quad (1)$$

حيث ترمز  $\mu$  إلى كتلة وحدة الطول من السلك.

اما سرعة انتشار الامواج الطولية في السلك فهى تعطى بدلالة عامل يانغ لادة السلك وبدلالة كتلته النوعية بالعلاقة :

$$u' = \sqrt{Y/\rho} \quad (2)$$

ولكي تكون  $u' = u$  يجب أن يكون :

أو :

$$\sqrt{T/\mu} = \sqrt{Y/\rho}$$

$$T = \mu \cdot \frac{Y}{\rho} \quad (3)$$

وبما أن مساحة مقطع السلك تساوى A فان كتلة وحدة الطول منه هي :

$$\text{اذن} \quad \mu = \rho \times A \quad (4)$$

$$T = A \cdot Y = 10^{-2} \text{ cm}^2 \times 9.1 \times 10^{11} \text{ dynes} \quad (5)$$

ونعلم من جهة اخرى أن نسبة الاجهاد الى التشوه تساوى عامل يانغ أي أن :

$$Y = \frac{F/A}{\Delta l/l}$$

وعليه فان :

$$\frac{\Delta l}{l} = \frac{F}{AY} \quad (6)$$

فإذا خضع السلك الى قوة شد معطاة بالعلاقة (5) فان ذلك يقضى في حمأ العلاة (6) أن يكون التشوه النسبي  $\Delta l/l$  مساوياً الواحد . ولا يتحقق ذلك أبداً إذ أن السلك ينقطع قبل أن يبلغ ذلك الحد من التشوه ، وعليه فان T لا يمكن أن تبلغ الحد الذي تعطيه العلاقة (5) وبالتالي فان سرعة انتشار الامواج العرضية في السلك هي دوماً أقل من سرعة انتشار الامواج الطولية فيه .

★ ★ ★