

## الباب السادس

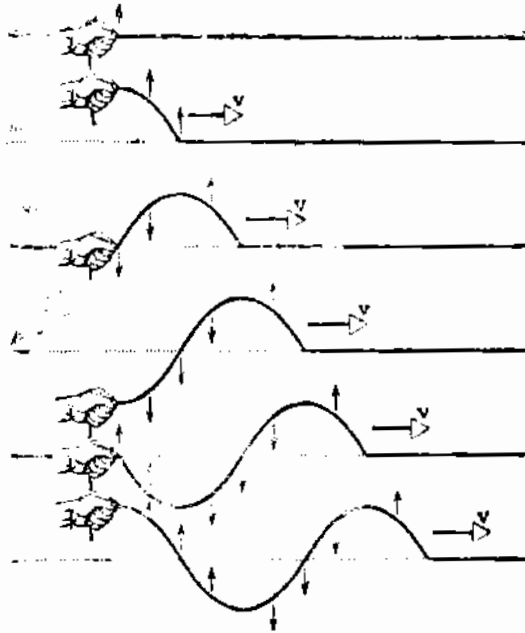
### الموجات

#### ٦ - ١ انواع الموجات

إذا أثرت قوة خارجية لحظية في جسم فإن الجزيئات التي تقع تحت التأثير المباشر للقوة ، تبدأ في التحرك حركة تذبذبية حول مراكز اتزانها ، ثم تنقل منها هذه الحركة إلى ما يليها من الجزيئات وهكذا . وتتكون من الحركة المتتالية لهذه الجزيئات دفعة اضطراب (disturbance) تنتقل خلال الجسم . ويتخذ مثل هذا الاضطراب أشكالا متعددة داخل الجسم تبعاً لطبيعة الجسم وبعدها لنوع واتجاه القوى التي تحدث الاضطراب التي يسمى عادة بالحركة الموجية . وأهم الموجات الحادثة نوعان هما :

#### ١ - الموجات المستعرضة ( Transverse waves )

إذا كان اتجاه حركة جسيمات المادة الحاملة للموجة عمودياً على اتجاه حركة الموجة نفسها فإن الموجة تسمى موجة مستعرضة . مثال ذلك جـبل مثبت من طرف واحد بينما يندفع طرفه الأخر إلى أعلى ثم إلى أسفل في حركة تذبذبية ( شكل ٢٥ ) . في هذه الحال ينقل الاضطراب خلال الجبل بينما تتذبذب جسيمات الجبل في حركة توافقية بسيطة في اتجاه عمودي على اتجاه انتشار الاضطراب .



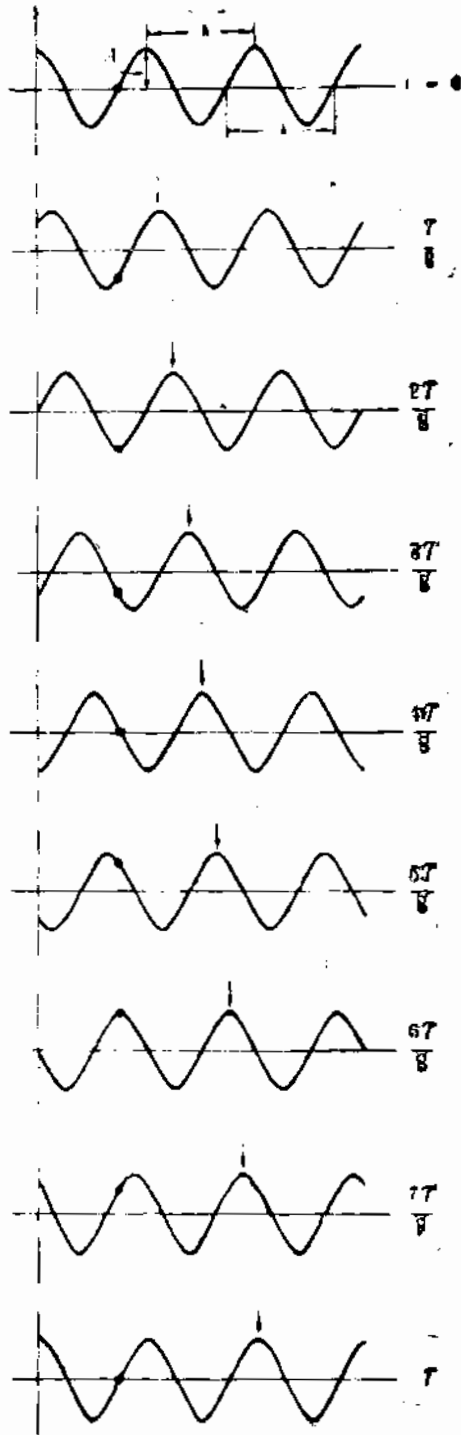
شكل (٢٥)

يوضح شكل (٢٦) قطارا من الموجات يتحرك نحو اليمين وهو يبين كيفية  
 تحرك قمة الموجة على فترات تساوي  $\frac{1}{f}$  من الدورية كما يدل عليها السهم كما  
 تبين البقعة السوداء كيفية تذبذب الجسم حول موضع اتزانه عموديا على اتجاه  
 حركة الموجة . المسافة بين قمتين متاليتين تسمى بطول الموجة ( $\lambda$ ) وهي أيضا  
 المسافة بين أي نقطتان تتذبذبان بنفس الطور .

سرعة انتشار الموجة :

$$v = f \lambda$$

ومن أمثلة الموجات المستعرضة موجات الضوء وهي موجات كرومغناطيسية

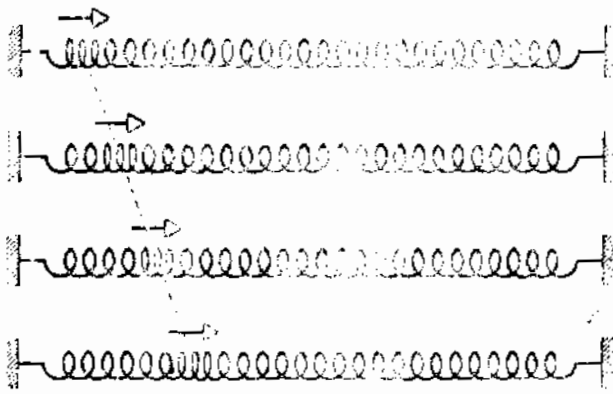


شکل (۲۲)

فيها المجال المغناطيسي والكهربي عموديان على إتجاه انتشار الموجه .

ب - الموجات الطولية (Longitudinal waves)

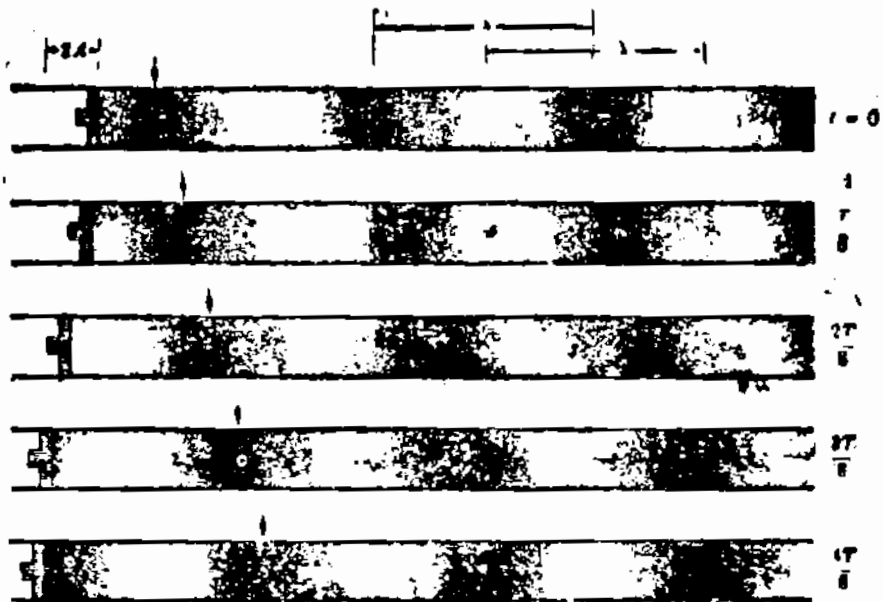
وفيها تتذبذب جسيمات المادة في إتجاه انتشار الموجه مثال ذلك تذبذب حلقات الخيوط في إتجاه حركة الموجه ( شكل ٢٧ ) .



شكل ( ٢٧ )

ومن أمثلة هذه المرحجات موجات الصوت .

نفرض أن لدينا أنبوبة مملوءة بأى غاز وأن المكبس عند الطرف الأيسر من الأنبوبة ( شكل ٢٨ ) يتحرك يمينا ويسارا حركة توافقية بسيطة ، فنلاحظ تكون مناطق تضغط يعقبها مناطق تخلخل وأن قطاراً من الموجات الطولية يتحرك إلى اليمين كما يتضح ذلك من مواضع السهم وأن حركة أى جسيم مثل البقعة السوداء تكون حركة توافقية بسيطة في إتجاه انتقال الموجه وأن طول الموجه هو المسافة بين مركزى تضغطين أو تخلخلين متتاليين .



شكل (٢٨)

٦ - ٢ معادلات حركة الموجة :

إذا تحركت موجة في أى وسط فإن جميع الجسيمات الحاملة للموجة تتذبذب بنفس الحركة التوافقية البسيطة ويكون لها نفس السعة ونفس التردد ولكنها تختلف في الطور .

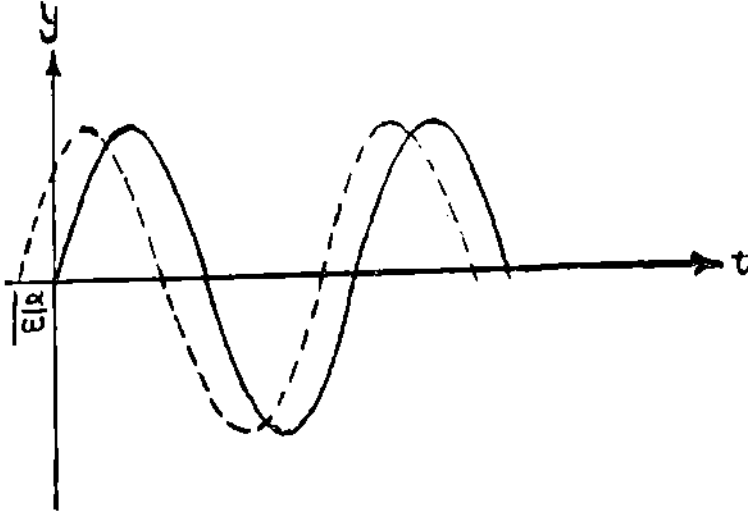
نفرض أن (y) هى الإزاحة لجسيم يقع عند نقطة الأصل

$$\therefore y = A \sin \omega t$$

أما الإزاحة لاي جسيم آخر على يمين أو يسار الجسيم ويبعد عنه مسافة قدرها (x) فهى :

$$y = A \sin (\omega t \pm \alpha) \dots \dots \dots (24)$$

حيث  $(\alpha)$  هي فرق الطور في ذبذبة الجسيمين .



شكل (٢٩)

ولكن  $(\alpha)$  تتناسب مع البعد  $(x)$

$$\therefore \alpha = kx \dots \dots \dots (25)$$

حيث  $(k)$  مقدار ثابت .

أى جسيم يبعد عن نقطة الأصل بمسافة تساوى طول الموجة  $(\lambda)$  فإنه يتبع نفس ذبذبة الجسيم الموجود عند نقطة الأصل ويختلف عنه فى الطور بمقدار

$$(\alpha = 2\pi)$$

وبالتعويض بذلك فى المعادلة (٢٥) .

$$\therefore 2\pi = k\lambda$$

$$\therefore k = \frac{2\pi}{\lambda}$$

ولكن :

$$\omega = 2 \pi f = \frac{2 \pi}{T}$$

حيث (f) هو التردد ، (T) الزمن الدوري

$$\therefore y = A \sin \left( \frac{2 \pi t}{T} \pm \frac{2 \pi x}{\lambda} \right)$$

وبالتعويض في المعادلة (٢٤) :

$$\begin{aligned} \therefore y &= A \sin \left( \omega t \pm \frac{2 \pi x}{\lambda} \right) \\ &= A \sin 2\pi \left( \frac{t}{T} \pm \frac{x}{\lambda} \right) \quad \dots \dots (26) \end{aligned}$$

$$\therefore y = A \sin \frac{2\pi}{\lambda} (vt \pm x) \quad \dots \dots (27)$$

لأن :

$$v = \frac{\lambda}{T}$$

حيث (v) هي سرعة انتشار الموجة .

فاذا كان اتجاه انتشار الموجة هو في الاتجاه الموجب من (x)

$$\therefore y = A \sin \frac{2\pi}{\lambda} (vt - x) \quad \dots \dots \dots (28)$$

تعطى هذه المعادلة ازاحة جسيم عند أى زمن (t) حيث (x) هو بعد الجسيم عن نقطة الأصل .

بتفاضل المعادلة (٢٨) بالنسبة إلى  $x$

$$\therefore \frac{dy}{dx} = -A \frac{2\pi}{\lambda} \cos \frac{2\pi}{\lambda} (vt - x) \dots \dots (29)$$

وبتفاضل المعادلة (٢٨) بالنسبة إلى  $t$

$$\therefore \frac{dy}{dt} = A \frac{2\pi v}{\lambda} \cos \frac{2\pi}{\lambda} (vt - x) \dots \dots (30)$$

ومقارنة المعادلتين (٢٩ ، ٣٠)

$$\therefore \frac{dy}{dt} = -v \frac{dy}{dx} \dots \dots \dots (31)$$

ولكن  $\left(\frac{dy}{dt}\right)$  هي سرعة الجسم الذي يبعد عن نقطة الأصل بمسافة  $(x)$  ،  
 $(v)$  هي سرعة انتشار الموجة ،  $\left(\frac{dy}{dx}\right)$  هو ميل المماس للموجة على بعد  $(x)$   
من نقطة الأصل .

$\therefore$  سرعة جسم يبعد عن نقطة الأصل بمسافة  $(x)$

= سرعة انتشار الموجة  $\times$  ميل مماس الموجة على بعد  $(x)$  من نقطة الأصل  
وبتفاضل المعادلة (٢٩) مرة أخرى :

$$\therefore \frac{d^2y}{dx^2} = -A \frac{4\pi^2}{\lambda^2} \sin \frac{2\pi}{\lambda} (vt - x) \dots \dots (32)$$

وبتفاضل المعادلة (٣٠) مرة أخرى كذلك

$$\therefore \frac{d^2y}{dt^2} = -A \frac{4\pi^2 v^2}{\lambda^2} \sin \frac{2\pi}{\lambda} (vt - x) \dots \dots (33)$$



وبمقارنة المعادلتين (٣٣ ، ٣٢)

$$\therefore \frac{d^2y}{dt^2} = v^2 \frac{d^2y}{dx^2} \quad \dots \dots (34)$$

وهذه هي المعادلة التفاضلية لحركة الموجة ، وأى معادلة من هذا القبيل

تمثل حركة موجة سرعتها هو جذر معامل  $\left(\frac{d^2y}{dx^2}\right)$

٦ - ٣ محصلة عدة حركات توافقية بسيطة :

١ - محصلة موجتين مختلفتين في السعة احدهما جيئية والأخرى جيب تمام

$$y_1 = A \sin \omega t \quad \text{نفرض أن معادلة الأولى}$$

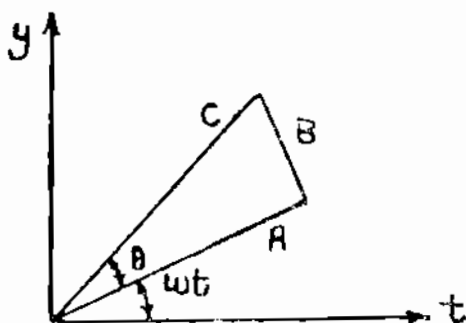
$$y_2 = B \cos \omega t \quad \text{ومعادلة الثانية}$$

المحصلة هي مجموعهم أى :

$$y = A \sin \omega t + B \cos \omega t$$

نفرض أنها :

$$y = C \sin (\omega t + \theta)$$



شكل (٣٠)

$$= C \sin \omega t \cos \theta + C \sin \theta \cos \omega t$$

وبمقارنة المعادلتين :

$$\therefore C \cos \theta = A \quad , \quad C \sin \theta = B$$

$$\therefore \tan \theta = \frac{B}{A}$$

أى أن المحصلة هى  $C \sin (\omega t + \theta)$

حيث السعة هى  $C = \sqrt{A^2 + B^2}$

و فرق الطور هو  $\theta$  حيث

$$\tan \theta = \frac{B}{A}$$

٢ - محصلة موجتين جيبيتين متاهةتين فى التردد ومختلفتين فى السعة والطور.

نفرض أن معادلة الموجة الأولى هى  $y_1 = A \sin \omega t$

معادلة الموجة الثانية هى  $y_2 = B \sin (\omega t + \alpha)$

المحصلة هى :

$$y = A \sin \omega t + B \sin (\omega t + \alpha) \quad (35)$$

نفرض أنها :

$$y = C \sin (\omega t + \beta)$$

$$= C \sin \omega t \cos \beta + C \cos \omega t \sin \beta \quad (36)$$

يمكن كتابة المعادلة (٣٥) هكذا :

$$y = A \sin \omega t + B \sin \omega t \cos \alpha + B \cos \omega t \sin \alpha$$

وبمقارنة هذه المعادلة بالمعادلة (٣٠) :

$$\therefore A + B \cos \alpha = C \cos \beta$$

$$B \sin \alpha = C \sin \beta$$

$$\therefore C = \sqrt{A^2 + B^2 + 2AB \cos \alpha}$$

وهي سعة الموجة المحصلة

فرق الطور بالنسبة لها هو  $\beta$  حيث

$$\tan \beta = \frac{B \sin \alpha}{A + B \cos \alpha}$$

وقد سبق أن درسنا هذه الحالة بيانياً في بند ٢ — ٩ صفحة (٢٥).

٣ — محصلة موجتين جيبيتين مختلفتين في السعة والتردد والطور .

نفرض أن معادلة الموجة الأولى هي

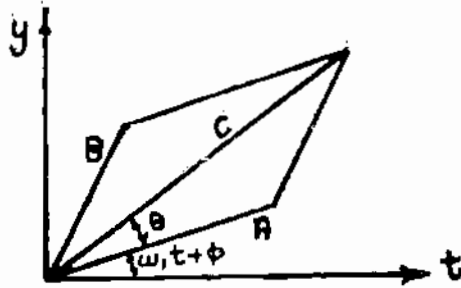
$$y_1 = A \sin (\omega_1 t + \phi)$$

ومعادلة الموجة الثانية هي

$$y_2 = B \sin (\omega_2 t + \psi)$$

نفرض أن المحصلة هي :

$$C \sin (\omega_1 t + \phi + \theta)$$



شكل ( ٢١ )

$$\therefore C \sin (\omega_1 t + \phi + \theta) = A \sin (\omega_1 t + \phi) + B \sin (\omega_2 t + \psi)$$

$$C \cos (\omega_1 t + \phi + \theta) = A \cos (\omega_1 t + \phi) + B \cos (\omega_2 t + \psi)$$

وبالتربيع والجمع

$$\therefore C^2 = A^2 + B^2 + 2 AB \cos [(\omega_1 - \omega_2) t + (\phi - \psi)]$$

$$\tan (\omega_1 + \phi + \theta) = \frac{A \sin (\omega_1 t + \phi) + B \sin (\omega_2 t + \psi)}{A \cos (\omega_1 t + \phi) + B \cos (\omega_2 t + \psi)}$$

واضح أن السعة C تابع للزمن وأن المحصلة ليست توافقية ولكنها دورية .

#### ٦ - ٤ تداخل الامواج (Interference of waves)

نفرض وجود موجتين لهما نفس التردد والسعة وتتحركان بنفس السرعة وفي نفس الاتجاه (+ x) ولكنهما يختلفان في الطور بمقدار (φ)

معادلة الموجة الاولى هي :

$$y_1 = A \sin (\omega t - kx) \dots \dots (37)$$

ومعادلة الموجة الأخرى

$$y_2 = A \sin (\omega t - kx + \phi)$$

يمكن كتابة المعادلة الثانية هكذا :

$$y_2 = A \sin \left[ \omega t - k \left( x - \frac{\phi}{k} \right) \right] \dots \dots \dots (18)$$

أو

$$y_2 = A \sin \left[ \omega \left( t + \frac{\phi}{\omega} \right) - kx \right] \dots \dots \dots (19)$$

ومن المعادلتين (٣٧ ، ٣٨) يتضح أن الموجتين يفتقران من بعضهما فى أى لحظة ( t ) بمسافة قدرها  $\left( \frac{\phi}{k} \right)$  فى اتجاه الحركة ( x ) . ومن المعادلتين (٣٧ ، ٣٩) يتضح أن الموجتين عند الموضع ( x ) يعطى كلا منهما حركة توافقية بسيطة باختلاف زمنى قدره  $\left( \frac{\phi}{\omega} \right)$  .

محصلة الموجتين هى :

$$\begin{aligned} y &= y_1 + y_2 \\ &= \left[ \sin (\omega t - kx) + \sin (\omega t - kx + \phi) \right] \end{aligned}$$

ولكن من نظريات حساب المثلثات :

$$\sin a + \sin b = 2 \sin \frac{1}{2} (a + b) \cos \frac{1}{2} (a - b)$$

$$\therefore y = A \left[ 2 \sin \left( \omega t - kx + \frac{\phi}{2} \right) \cos \frac{\phi}{2} \right]$$

$$= 2 A \cos \frac{\phi}{2} \sin \left( \omega t - kx + \frac{\phi}{2} \right)$$

وهي معادلة موجة لها نفس تردد الموجات الاصلية ولكن سعتها

$$= 2 A \cos \frac{\phi}{2}$$

وإذا كانت  $(\phi)$  صغيرة جدا فان :

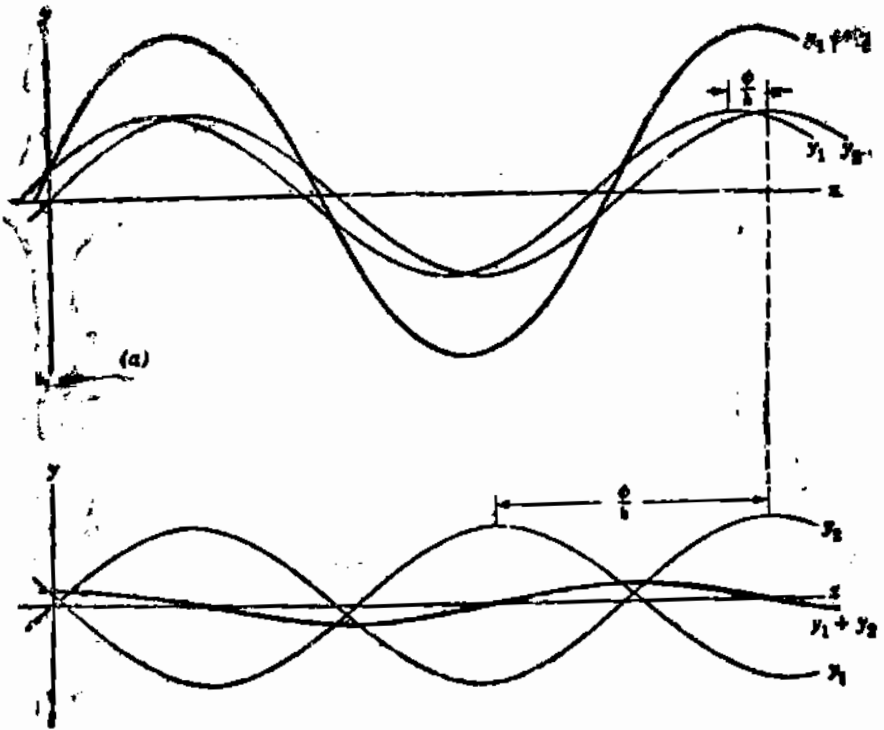
$$\cos \frac{\phi}{2} \approx 1$$

وتكون السعة  $\approx 2A$  أى ضعف السعة الاصلية تقريبا . وإذا كانت  $\phi = 0$  فان السعة تكون ضعف السعة الاصلية وتكون الموجتين متحدثين في الطور وتطبق كل منهما على الاخرى ، أى أن الموجتين تقويان بعضهما ويسمى بالداخل البناء ( constructive ) .

وإذا كانت  $(\phi = 180^\circ)$  فان السعة المحصلة تصبح صفرا وتقع قمة إحداهما فوق قاع الاخرى . أى أن الموجتين تهدمان بعضهما ، ويسمى التداخل فى هذه الحالة بتداخل الهدم ( destructive ) .

يوضح شكل ( ٣٢ - a ) قطارين من الموجات مختلفان فى الطور بمقدار صغير  $(\phi)$  كما يوضح شكل ( ٣٢ - b ) قطارين آخرين من الموجات ولكن باختلاف فى الطور مقداره  $(\phi = 180^\circ)$  وفى كل منهما تمثل المحصلة بالخط الثقيل . ومن المعلوم أن الازاحة المحصلة  $(y)$  عند أى بعد  $(x)$  هي المجموع الجبرى للازاحتين عند نفس البعد وأن الموجة المحصلة هي موجة جيبية ( sine wave ) مثل الموجتين الاصليتين .

حيث أن فرق المسار بين موجتين متداخلتين هو :



شكل (٣٢)

$$\frac{\phi}{k} = \left( \frac{\phi}{2\pi} \right) \lambda$$

فان التداخل يكون هداما إذا كان فرق المسار

$$\frac{\lambda}{2}, \frac{3\lambda}{2}, \frac{5\lambda}{2}, \dots$$

أى إذا كانت (  $\phi$  )

$$\pi, 3\pi, 5\pi, \dots$$

أما إذا كان فرق المسار:

$$0, \lambda, 2\lambda, 3\lambda, \dots$$

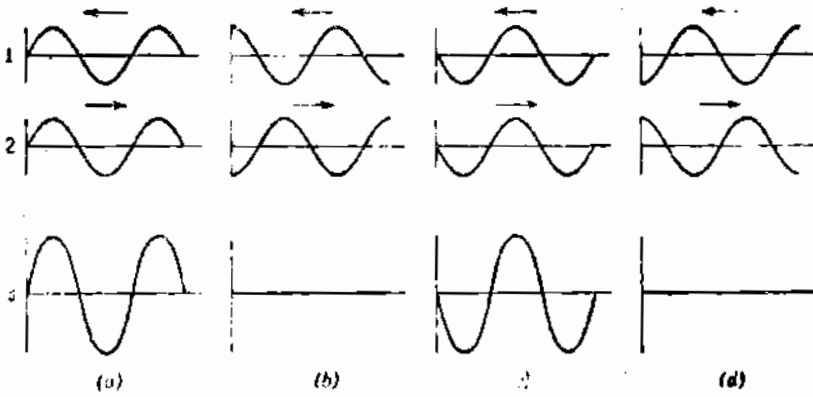
أى إذا كانت (  $\phi$  )

$$0, 2\pi, 4\pi, \dots$$

فان التداخل يكون بناءً.

٦ - ٥ الامواج الساكنة (المستقرة)

إذا تحركت موجة في وسط ثم تصادمت مع أى حاجز فانها ترتد في الاتجاه المعاكس وينتج عن ذلك تواجد موجتين متحركتين في التردد والسرعة والسعة ويحدث بينهما تداخل ويكون لهما محصلة. فإذا كانت المسافة بين المصدر والحائز مناسبة تكون بينهما أمواج موقوفة أو ساكنة. يوضح شكل (٣٣-١) قطارا من الموجات يصطدم بحاجز على فترات تساوى  $\frac{1}{4}$  ا زمن الدورى للموجة ويوضح شكل (٣٣-٢) قطار الموجات المنعكسة



شكل (٣٣)

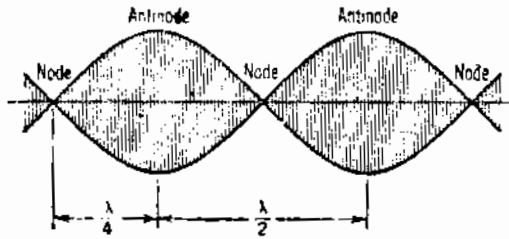
ويلاحظ أنها تتردد على فترات تساوى  $\frac{1}{4}$  ا زمن الدورى ولها نفس السعة والسرعة والتردد أما شكل (٣٣-٢) فهو يوضح محصلة الموجتين ومنه ترى أن الموجتين تقويان بعضهما عند (a, c) حيث سعة الموجة المحصلة تساوى ضعف سعة الموجة الأصلية. أما عند (b, d) فإن الموجتين تهدمان بعضهما ولا يتذبذب الوسط نتيجة لذلك.

وكلما تباينت الموجات المسافطة والمنعكسة كلما تكرر الشكل (a, b, c, d)



الذي يسمى بالموجات المستقرة أو الساكنة لأن شكل الموجة فيها ثابت لا يتنقل يمينا أو يساراً.

ويوضح شكل (٣٤) منظرًا لجزء من موجة مستقرة ناتجة من اهتزاز خيط مشدود . وهو يبين نقطاً لا يتذبذب عندها الوسط وتسمى هذه النقط



شكل (٣٤)

عقد (nodes) ونقطاً يكون فيها التذبذب أوسع ما يمكن وتسمى بطون (antinodes) ونلاحظ أن المسافة بين أي بطنين أو عقدتين متتاليتين تساوي لصف طول موجة .

يمكن إيجاد معادلة الموجة المستقرة بجمع ازاحتي موجتين لها نفس السعة والتردد والسرعة وتتحركان في اتجاهين متضادين .

فاذا كانت معادلة الموجة الاولى هي :

$$y_1 = A \sin (\omega t - kx)$$

فان معادلة الموجة الثانية التي تتحرك في عكس اتجاه الموجة الاولى هي :

$$y_2 = - A \sin (\omega t + kx)$$

$$\therefore y_1 + y_2 = A [ \sin (\omega t - kx) - \sin (\omega t + kx) ]$$

ولكن من نظريات حساب المثلثات ،

$$\sin a - \sin b = 2 \sin \frac{1}{2} (a - b) \cos \frac{1}{2} (a + b)$$

$$\therefore y_1 + y_2 = - [2A \cos \omega t] \sin kx$$

∴ معادلة الموجة المستقرة هي :

$$y = - [2A \cos \omega t] \sin kx = - (2A \sin kx) \cos \omega t$$

ويلاحظ أن أى جسم على بعد معين (x) يتذبذب في حركة توافقية بسيطة في أى وقت ، وأن جميع الجسيمات لها نفس التردد . وتختلف السعة من جسم إلى آخر تبعاً لبعدها عن نقطة الأصل إذ أن المعادلة :

$$y = - (2A \sin kx) \cos \omega t$$

تمثل حركة موجة جيب تمام (cosine wave) وسعة الذبذبة فيها هي :

$$2 A \sin kx$$

وهي تختلف باختلاف البعد (x) وتقع أكبر سعة عند

$$kx = \frac{\pi}{2}, \frac{3\pi}{2}, \frac{5\pi}{2}, \dots$$

أى عند

$$x = \frac{\lambda}{4}, \frac{3\lambda}{4}, \frac{5\lambda}{4}, \dots$$

لأن :

$$k = \frac{2\pi}{\lambda}$$

أى أن البطن تقع على أبعاد  $\frac{\lambda}{4}$  ،  $\frac{3\lambda}{4}$  ،  $\frac{5\lambda}{4}$  ، . . . من نقطة الأصل وتكون السعة أقل ما يمكن عند :

$$kx = \pi \text{ ' } 2\pi \text{ ' } 3\pi \text{ '}$$

أى عند :

$$x = \frac{\lambda}{2} \text{ ' } \lambda \text{ ' } \frac{3\lambda}{2} \text{ ' } 2\lambda \text{ ' } . . .$$

وهى أبعاد العقدة عن نقطة الأصل .

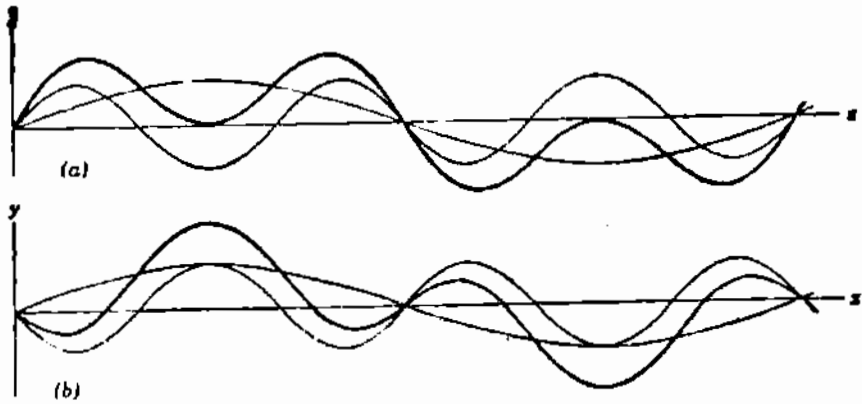
وتختلف الموجات المستقرة عن الموجات المتحركة فى أن سعة الذبذبة فى الموجات المستقرة متغيرة حسب موضع الجسم بينما السعة فى الموجات المتحركة لا تتغير بتغير موضع الجسم .

#### ٦ - ٦ الموجات المعقدة (Complex waves)

كل ما تقدم من موجات كانت موجات توافقية بسيطة . تمثل فيها الازاحات عند أى فترة بمنحنى جيبى (sine wave) . وقد درسنا كيف أن عددا من الموجات الجيبية التى لها نفس التردد والسرعة ولكنها تختلف فى الطور يكون لها محصله من نفس النوع ، أى مرجه جيبية مثل الموجات الأصلية .

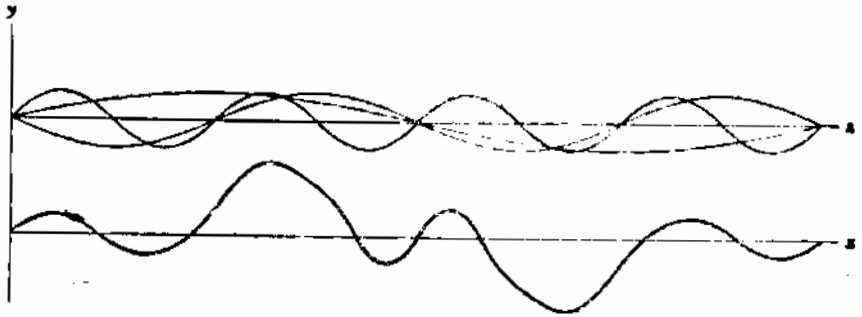
أما إذا اختلفت الموجات في التردد فإن المحصلة تكون موجة معقدة ،  
لا تتحرك فيها الجسيمات حركة توافقية بسيطة ولا تكون الموجة موجة جيئية :

يوضح شكل ( ٣٥ - a ) محصلة موجتين لها نفس السعة وتختلفان في  
التردد بنسبة ٣ : ١ كما يوضح شكل ( ٣٥ - b ) محصلة نفس الموجتين عندما  
تختلفان في الطور ومنه يتضح أن المحصلة تختلف عن الأولى :



شكل (٣٥)

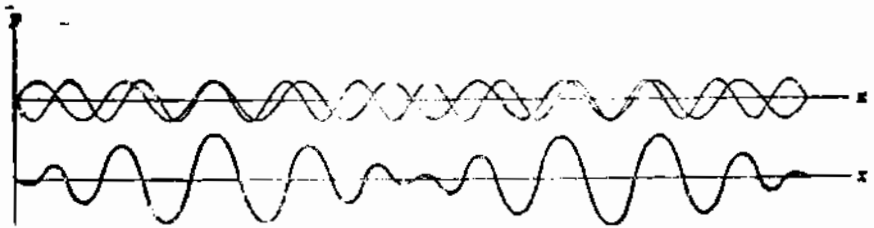
أما شكل (٣٦) فهو يوضح محصلة ثلاث موجات مختلفة في التردد والسعة  
والطور وهي شبيهة بالموجات الصادرة من الآلات الموسيقية : كما يوضح شكل  
(٣٧) محصلة موجتين أحدهما ذات تردد مرتفع جدا والآخرى ذات تردد  
منخفض جدا ، فكثيرا ما يتطلب في الاتصالات اللاسلكية أن تنقل المعلومات  
ذات التردد المنخفض إلى مسافات بعيدة عن طريق تحميلها على اشارات أخرى  
ذات تردد عال .



شكل (۳۶)



شكل (۳۷)



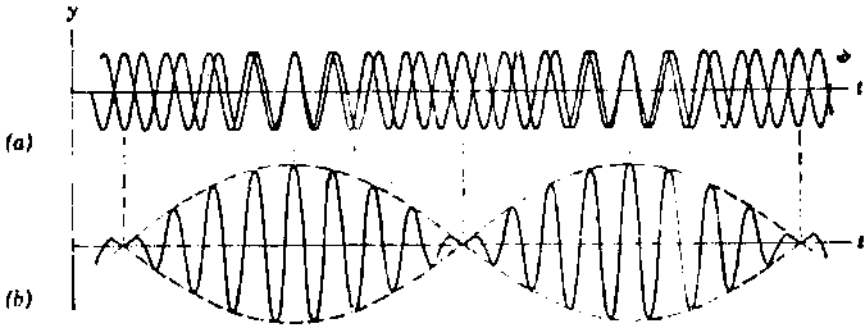
شكل (۳۸)

ويوضح شكل (۳۸) محصلة موجتين لهما نفس التردد تقريبا . ويتبين أن  
المحصلة تتكون من مجموعات تعطي كما في الصوت ما يسمى بالضربات (Beats) .

في الأشكال السابقة حصلنا على المحصلة بجمع الازاحات الناتجة من الموجات الأصلية والخطوط الثقيلة تبين الموجات المحصلة .

### ٦-٧ الضربات (Beats)

نفرض جسما في وسط يتذبذب تحت تأثير موجتين متعديتين في السعة مختلفتين قليلا في التردد وأن شكل ( ٣٩ - a ) يبين العلاقة بين إزاحة الجسم والزمن لكل موجة على حدة . شكل ( ٣٩ - b ) يوضح المحصلة وهي مجموع



شكل ( ٣٩ )

الازاحتين عند كل فترة . ويلاحظ أن سعة الموجة المحصلة غير ثابت بل تتغير مع الزمن .

نفرض أن إزاحة أى جسم عند أى زمن ( t ) هي ( y<sub>1</sub> ) نتيجة تحرك موجة ذات تردد ( f<sub>1</sub> ) . فتكون معادله حركة الجسم هي :

$$y_1 = A \sin 2\pi f_1 t$$

حيث ( A ) هي سعة الذبذبة ،

وإذا كانت إزاحة الجسم نفسه عند نفس الزمن هي  $(y_2)$  نتيجة تحرك موجة أخرى تردددها  $(f_2)$  حيث  $(f_1, f_2)$  لايختلفان كثيرا وأن الموجتين لهما نفس السعة :

$$\therefore y_2 = A \sin 2\pi f_2 t$$

∴ محصلة الإزاحة

$$y = y_1 + y_2$$

$$= A \sin 2\pi f_1 t + A \sin 2\pi f_2 t$$

$$= 2A \cos 2\pi \left( \frac{f_1 - f_2}{2} \right) t \times \sin 2\pi \left( \frac{f_1 + f_2}{2} \right) t$$

$$\therefore y = a \sin 2\pi \left( \frac{f_1 + f_2}{2} \right) t$$

وهي تمثل ذبذبة دورية سعتها :

$$a = 2A \cos 2\pi \left( \frac{f_1 - f_2}{2} \right) t$$

وتردددها :

$$f = \frac{f_1 + f_2}{2}$$

أى متوسط تردد الموجتين الأصليتين

ويلاحظ أن السعة تتغير مع الزمن (t)

وأكبر قيمة للسعة هي (2A) عندما

$$\cos 2\pi \left( \frac{f_1 - f_2}{2} \right) t = \pm 1$$

أى عندما

$$\pi (f_1 - f_2) t = k\pi$$

حيث :

$$k = 0, 1, 2, 3, \dots$$

أن عندما

$$t = \frac{0}{f_1 - f_2}, \frac{1}{f_1 - f_2}, \frac{2}{f_1 - f_2}, \dots$$

الفترة الزمنية بين أكبر سعتين متتاليتين هي :

$$\frac{1}{f_1 - f_2}$$

∴ تردد السعة الكبرى هو  $(f_1 - f_2)$

أما أصغر قيمة للسعة فهي صفر عندما

$$\cos 2\pi \left( \frac{f_1 - f_2}{2} \right) t = 0$$

أى عندما

$$\pi (f_1 - f_2) t = k\pi + \frac{\pi}{2}$$

حيث :

$$k = 0, 1, 2, 3$$



أى عندما :

$$t = \frac{k}{f_1 - f_2} + \frac{1}{2(f_1 - f_2)}$$
$$= \frac{1}{2(f_1 - f_2)} , \frac{3}{2(f_1 - f_2)} , \frac{5}{2(f_1 - f_2)} \dots$$

∴ الفترة الزمنية بين أصغر سعتين متتاليتين هي :

$$\frac{1}{f_1 - f_2}$$

وتردد السعة الصغرى هو  $(f_1 - f_2)$

وحيث أن التفرقة الكاملة تتكون من سعة كبرى واحدة وسعة صغرى واحدة .

∴ عدد الضربات في الثانية =  $f_1 - f_2$

من ذلك نرى أن الموجة المحصلة هي موجة حركة تراقبية بسيطة ترددها هو متوسط تردد الحركتين الأصليتين وسعتها تتغير بين مجموع السعتين ، صفر ، تردد قدره الفرق بين الترددتين الأصليتين .

وفي الصوت لا يمكن للأذن أن تميز بين ضربات نغمتين لهما تردد يزيد عن  $\gamma$  ضربات في الثانية .

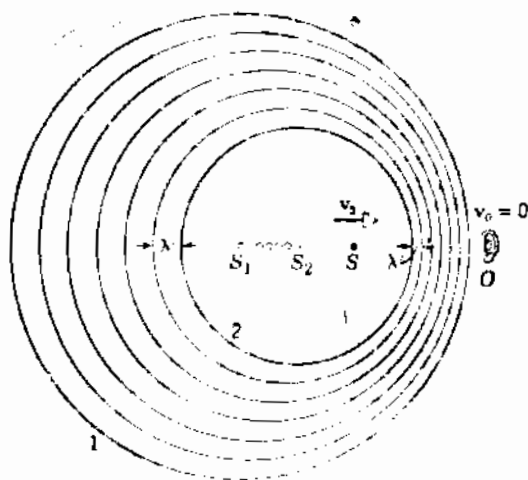
#### ٦-٨ ظاهرة دوبلر (Doppler effect)

تبعك ظاهرة دوبلر في تغيير تردد النغمة التي يصدرها مصدر متحرك بالنسبة إلى شخص مسمع . وسنذكر في ذلك ثلاث حالات :

(١) عندما يكون المصدر متحركاً والمستمع ساكناً :

إذا استمع شخص لمصدر صوتي يقترب منه بسرعة ، يجد أن تردد النغمة التي يسمعها هي أعلى مما لو كان المصدر ثابتاً مكانه . وفي حالة ما إذا كان المصدر مبتعداً ينخفض تردد النغمة ، والأمثلة على ذلك عديدة ربما كان أوضحها صفير قاطرة تمر بسرعة أمام المستمع ، عندئذ يحس المستمع انخفاضا فجائيا في تردد الصفير وقت مرور القاطرة أمامه .

ويرجع سبب هذا التغير في تردد النغمة إلى أن الموجات الصوتية التي يخرجها المصدر المتحرك تصبح أكثر إزدحاما أمامه في حين تصبح أقل إزدحاما خلفه . ومعنى ذلك أن طول الموجة الصوتية أمام المصدر يصبح أقل من حقيقته . أما خلف المصدر فيصبح طول الموجه أطول . لذلك فإن المستمع الذي يتحرك المصدر نحوه ، يسمع نغمة ذات تردد أعلى من حقيقتها ، فإذا ما تمدها المصدر فإنه يسمع نغمة ذات تردد أقل .



شكل (٤٠)

نفرض أن  $(S_1)$  هو موضع المصدر  $(S)$  عند زمن معين وأن جبهة الموجة (١) (شكل ٤٠) هي الجبهة الصادرة منه عندما كان عند  $(S_1)$ ، (٢) هي الجبهة عندما كان عند  $(S_2)$  وأن المصدر يتحرك بسرعة قدرها  $(v_s)$  وأن المستمع  $(O)$  ساكنا وأن سرعة الصوت هي  $(v)$ .

في هذه الحالة تتزاحم الموجات أمام المصدر ويقل طول الموجة. فإذا كانت  $(f)$  هي التردد الحقيقي للمصدر، فإنه في خلال ثانية واحدة تكون عدد الموجات  $(f)$  التي يصدرها المصدر شاغلة للمسافة  $(v - v_s)$  بدلا من  $(v)$  أي أن طول الموجة يقل ويصبح:

$$\lambda' = \frac{v - v_s}{f}$$

∴ التردد الظاهري للصوت هو:

$$f' = \frac{v}{\lambda'}$$

$$\therefore f = \left( \frac{v}{v - v_s} \right) f \dots \dots (40)$$

أي أن التردد الظاهري أعلى من التردد الحقيقي.

أما إذا كان المصدر متحركاً بعيداً عن المستمع فإن الموجات تتخلخل خلف المصدر حيث تشغل مسافة قدرها  $(v + v_s)$  في الثانية الواحدة.

أي أن طول الموجة يزداد ويصبح:

$$\lambda' = \frac{v + v_s}{f}$$

∴ التردد الظاهري للصوت في هذه الحالة هو :

$$f' = \frac{v}{\lambda'}$$

$$\therefore f' = \left( \frac{v}{v + v_s} \right) f$$

أي أن التردد الظاهري يقل عن التردد الحقيقي .

وإذا تكون العلاقة بين التردد الظاهري والتردد الحقيقي للغممة متحركة بعيدا

أو صوب مستمع ساكن ، على الترتيب هي :

$$f' = \left( \frac{v}{v - v_s} \right) f$$

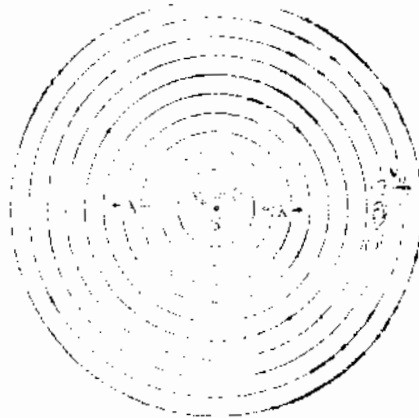
(ب) عندما يكون المصدر ساكنا والمستمع متحركاً :

في هذه الحالة يستقبل المستمع في الثانية موجات أكثر مما لو كان هو

والمصدر ساكنا ، وأن عدد الموجات الزائدة التي يستقبلها في الثانية تكون

شائعة للمسافة التي يتحركها في الثانية الواحدة إذا كان المستمع متجها نحو

المصدر (شكل ٤١) .



شكل (٤١)

أى أن الزيادة في عدد الموجات  $\equiv \frac{v_0}{\lambda}$  في الثانية

حيث ( $v_0$ ) هي سرعة المستمع .

عدد الموجات التي يستقبلها المستمع في الثانية الواحدة

$$= \frac{v}{\lambda} + \frac{v_0}{\lambda}$$

حيث ( $v$ ) هي سرعة الصوت

ولكن عدد الموجات في الثانية هو التردد

$\therefore$  التردد الظاهري هو :

$$f' = \frac{v + v_0}{\lambda}$$

ولكن:

$$\lambda = \frac{v}{f}$$

$$\therefore f' = \left( \frac{v + v_0}{v} \right) f$$

حيث ( $f$ ) هو التردد الحقيقي .

من ذلك نرى أن التردد الظاهري أعلى من التردد الحقيقي .

أما إذا ابتعد المستمع عن المصدر الساكن فإن الموجات بين المصدر

والمستمع تشغل مسافة أكبر وتزداد طول الموجة ويقل التردد .

$$\therefore f' = \frac{v - v_0}{\lambda}$$

$$= \left( \frac{v - v_0}{v} \right) f$$

وتكون المعادلة العامة للتردد الظاهري الذي يسمعه مستمع يتحرك نحو المصادر الساكنة أو بعيدا عنه هي على الترتيب :

$$f' = \left( \frac{v \pm v_0}{v} \right) f$$

(\*) عندما يتحرك المستمع والمصدر معا :

في هذه الحالة تسبب حركة المصدر تغيرا في طول الموجة بينما تسبب حركة المستمع تغيرا في عدد الموجات التي يستقبلها . فإذا تحرك الإثنين معا في نفس الاتجاه وهو اتجاه انتشار الموجات ، فإن طول الموجة ينقص ويصبح :

$$\lambda' = \frac{v - v_0}{f}$$

حيث (  $v$  ) هي سرعة الصوت ، (  $v_0$  ) سرعة المصدر ، (  $f$  ) التردد الحقيقي .

المسافة التي تنتشر فيها الموجات بين المصدر والمستمع في الثانية الواحدة هي (  $v - v_0$  ) حيث (  $v_0$  ) هي سرعة المستمع .

∴ التردد الظاهري =  $\frac{\text{المسافة التي تسطرها الموجات في الثانية}}{\text{طول الموجة}}$

$$\therefore f' = \left( \frac{v - v_0}{v - v_0} \right) f$$

أما إذا تحرك المستمع في عكس اتجاه حركة المصدر متجهين نحو بعضهما فإن :

$$f' = \left( \frac{v \pm v_0}{v - v_s} \right) f$$

وإذا تحرك المستمع في عكس اتجاه حركة المصدر مبتعدين عن بعضهما فإن :

$$f' = \left( \frac{v - v_0}{v + v_s} \right) f$$

ولذا يمكن كتابة المعادلة هكذا :

$$f' = \left( \frac{v \pm v_0}{v \mp v_s} \right) f$$

وهذه هي المعادلة العامة ومنها يمكن إيجاد التردد الظاهري في جميع الأحوال السابقة .

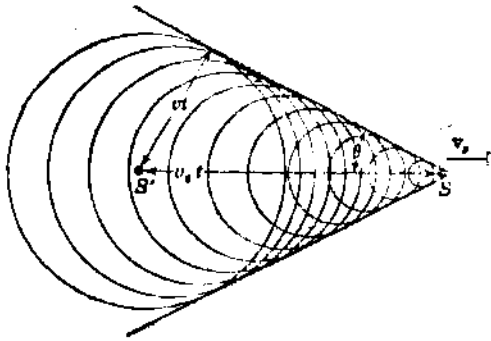
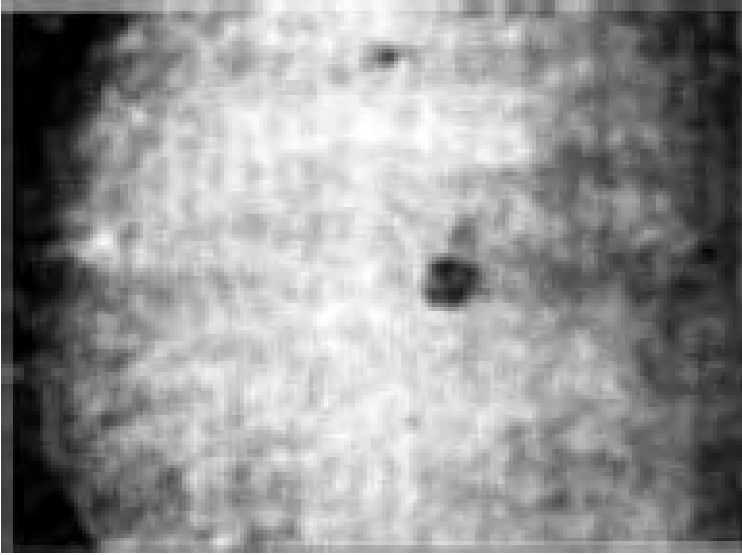
إذا كان الوسط متحركاً بأن تهب فيه رياح سرعتها ( u ) في الاتجاه من المصدر إلى المستمع فإن سرعة الصوت تزداد ظاهرياً من ( v ) إلى ( v + u )

$$\therefore f' = \left[ \frac{(v + u) \pm v_0}{(v + u) \mp v_s} \right] f$$

أما إذا كان اتجاه الرياح من المستمع إلى المصدر فإن :

$$f' = \left[ \frac{(v - u) \pm v_0}{(v - u) \mp v_s} \right] f$$

يحدث أحياناً أن تكون سرعة المصدر أكبر من سرعة الموجات الصادرة منه في نفس الوسط . في هذه الحالة تشكل الجبهات الكروية شكلاً مخروطياً يقع المصدر عند رأسه . مثال ذلك ما يحدث من موجات في الماء نتيجة تحرك الزوارق السريعة جداً وما يحدث من طائرة تفوق سرعتها سرعة الصوت ( Supersonic ) . ويوضح شكل ( ٤٢ ) منظرًا لهذه الموجات التي تتكون



شكل (٤٢)

عند مواضع مختلفة من المصدر أثناء حركته . نصف قطر أى كرة عند زمن معين هو حاصل ضرب سرعة الموجة (v) فى زمن انتشارها (t) عندما كان المصدر عند مركز الكرة . غلاف هذه الموجات عبارة عن مخروط يصنع سطحه زاوية قدرها (θ) مع اتجاه حركة المصدر .

$$\sin \theta = \frac{v}{v_s}$$



## تمارين

(١) إذا كان تردد وتر مشدود هو ٨٠ سيكل / ثانية وسرعة إنتشار الموجة على الوتر هي ١٠٠ متر / ثانية . احسب طول الموجة والبعد بين أى عقدتين تكونت نتيجة لإعكاسات المراجعة من الطرف الثابت .

(الجواب : ١٢٥ ، ١٥٠ سم )

(٢) أحسب سرعة الصوت في غاز إذا تم أن موجتين طولهما ٥٠ سم ، و ٥٠ سم تنتقلان داخله وتحدثان ضربات (beats) قدرها ٦ ضربات في الثانية .

إذا كانت (v) هي سرعة الصوت في الغاز (λ) طول الموجة الأولى .  
 . تردد هذه الموجة في الغاز هو

$$f_1 = \frac{v}{\lambda_1} = \frac{v}{50}$$

وتردد الموجة الثانية في الغاز هو

$$f_2 = \frac{v}{\lambda_2} = \frac{v}{50.5}$$

. عدد الضربات في الثانية

$$f_1 - f_2 =$$

$$\therefore 6 = \frac{v}{50} - \frac{v}{50.5}$$

$$\therefore v = \frac{50 \times 50.5 \times 6}{0.5}$$

$$= 30300 \text{ cms/sec.}$$

(٣) طائرة سرعتها ١٠٠ ميل في الساعة تقرب من طائرة أخرى متحرك نحوها بسرعة ١٥٠ ميل في الساعة، فإذا كان تردد نغمة تصدرها الطائرة الأولى

بالنسبة لمستمع في الطائرة الثانية هو ١٠٠٠ سيكل في الثانية أحسب التردد الحقيقي للغممة علما بأن سرعة الصوت ٧٥٠ ميل في الساعة .  
في هذه الحالة يتحرك المصدر والمستمع نحو بعضهما .

$$\therefore f' = \left( \frac{v + v_o}{v - v_s} \right) f$$

$$\therefore 1000 = \frac{750 + 150}{750 - 100} f$$

$$\therefore f = \frac{1000 \times 650}{900} = 722,2/\text{sec}$$

(٤) تنجّه موجة صوتية ترددها ١٠٠٠ سيكل/ثانية من مصدر ساكن نحو عربة تتحرك صوب مصدر الصوت بسرعة قدرها ٨٨ قدم/ثانية .  
أحسب التردد الذي يستقبله شخص ثابت في مكانه نتيجة لانعكاس الموجات من العربة اليه ، علما بأن سرعة الصوت ١١٠٠ قدم في الثانية .  
التردد الظاهري عند السطح العاكس المتحرك نتيجة لمصدر ساكن :

$$\begin{aligned} f' &= f \left( \frac{v + v_o}{v} \right) \\ &= 1000 \left( \frac{1100 \times 88}{1100} \right) = 1080/\text{sec.} \end{aligned}$$

ويمكن اعتبار السطح العاكس مصدرا لموجات جديدة تعطى هذا التردد (1080)  
∴ التردد الظاهري عند المستمع الساكن نتيجة لمصدر متحرك نحوه هو :

$$\begin{aligned}
 f' &= f' \left( \frac{v}{v - v_s} \right) \\
 &= 1080 \left( \frac{1100}{1100 - 88} \right) \\
 &= 1174/\text{second}.
 \end{aligned}$$

(٥) مصدرا صوتيا ترددده ١٠٠٠ سيكل / ثانية يتحرك بسرعة ١٠٠ قدم/ثانية وسرعة انتشار موجاته فى الوسط هى ١٠٠٠ قدم/ثانية . أحسب (أ) طول الموجة أمام المصدر (ب) طول الموجة خلف المصدر (ج) التردد الظاهرى بالنسبة لمستمع ساكن يبتعد عنه المصدر .

(أ) طول الموجة أمام المصدر :

$$\begin{aligned}
 \lambda &= \frac{v - v_s}{f} \\
 &= \frac{1000 - 100}{1000} = 0.9 \text{ feet}
 \end{aligned}$$

(ب) طول الموجة خلف المصدر .

$$\begin{aligned}
 &= \frac{v + v_s}{f} = \frac{1000 + 100}{1000} \\
 &= 1.1 \text{ feet}
 \end{aligned}$$

(ج) التردد الظاهرى لمستمع ساكن يبتعد عنه المصدر هو :

$$\begin{aligned}
 f' &= \left( \frac{v}{v + v_s} \right) f \\
 &= 1000 \left( \frac{1000}{1000 + 100} \right) \\
 &= 909 \text{ cycle/sec}
 \end{aligned}$$

٦ - أوجد محصلة الموجتين :

$$y_1 = \sin (\omega t + 60^\circ)$$

$$y_2 = 2 \sin \omega t$$

المحصلة هي :

$$y = \sin (\omega t + 60^\circ) + 2 \sin \omega t$$

$$= \sin \omega t \cos 60^\circ + \sin 60^\circ \cos \omega t + 2 \sin \omega t$$

$$= \sin \omega t (\cos 60^\circ + 2) + \cos \omega t \sin 60^\circ$$

ولكن :

$$\sin 60^\circ = \frac{\sqrt{3}}{2} \quad \cos 60^\circ = \frac{1}{2}$$

$$\therefore y = 2.5 \sin \omega t + 0.866 \cos \omega t$$

ولكن المحصلة كما نعلم هي :

$$y = \sqrt{A^2+B^2} \sin (\omega t + \theta)$$

$$= \sqrt{A^2+B^2} (\sin \omega t \cos \theta + \cos \omega t \sin \theta)$$

$$= \sqrt{7} (\sin \omega t \cos \theta + \cos \omega t \sin \theta)$$

وبالمقارنة :

$$\sqrt{7} \cos \theta = 2.5$$

$$\sqrt{7} \sin \theta = 0.866$$

$$\therefore \tan \theta = \frac{0.866}{2.5}$$

$$\therefore \theta = 19^\circ$$

$$\begin{aligned} \therefore y &= \sqrt{7} \sin (\omega t + 19^{\circ}) \\ &= 2.66 \sin (\omega t + 19^{\circ}) \text{ metre} \end{aligned}$$

٧ - أحسب السرعة والمجلة عند  $t = 0$  والتردد في الحركة الموجية:

$$y = 6 \cos \left( 3 \pi t + \frac{\pi}{3} \right)$$

$$\begin{aligned} \therefore \frac{dy}{dt} &= -18 \pi \sin \left( 3 \pi t + \frac{\pi}{3} \right) \\ &= -18 \pi \sin \frac{\pi}{3} \end{aligned}$$

$$\therefore \text{velocity} = -18 \pi \sqrt{\frac{3}{2}} = -9 \pi \sqrt{3} \text{ metre/sec}$$

المجلة

$$\begin{aligned} \frac{d^2y}{dt^2} &= -18 \pi \times 3 \pi \cos \left( 3\pi t + \frac{\pi}{3} \right) \\ &= -18 \pi \times 3\pi \cos \frac{\pi}{3} \\ &= -18 \times 3\pi^2 \times \frac{1}{2} = -27 \pi^2 \text{ metre/sec}^2 \end{aligned}$$

$$\text{التردد} = f = \frac{\omega}{2\pi} = \frac{3\pi}{2\pi} = \frac{3}{2} \text{ sec}^{-1}$$

٨ - أحسب التردد ودور الذبذبة والسعة والسرعة والمجلة لجسم عند  $t = 0$  للحركة الموجية :

$$10 \sin (10 t - 30)$$

واضح أن:

$$\omega = 10 \text{ rad/sec.}$$

$$f = \frac{\omega}{2\pi} = \frac{10}{2 \times 3.14} = 1.6 \text{ cycle /sec.}$$

$$T = \frac{1}{f} = 0.63 \text{ sec.}$$

$$A = 10 \text{ metre} \quad : \text{ السعة}$$

: السرعة

$$\frac{dy}{dt} = 10 \times 10 \cos (10 t - 30)$$

$$= 10 \times 10 \cos (-30)$$

$$= 10 \times 10 \sqrt{\frac{3}{2}} = 86.6 \text{ metre/sec.}$$

: العجلة

$$\frac{d^2y}{dt^2} = (-10)^2 \times 10 \sin (-30)$$

$$= 10^2 \times 10 \times \frac{1}{2} = 500 \text{ metre/sec}^2$$

٩ — إذا كانت معادلة الموجه المستعرضة فى جبل هي :

$$y = 5 \sin 2 \pi \left( \frac{t}{0.04} - \frac{x}{50} \right)$$

حيث  $t$  بالثانية ،  $x$  ،  $y$  بالسنتيمتر . أحسب طول الموجه والسعة والتردد وسرعة الموجه والسرعة القصوى والعجلة لجسم من جسيمات الجبل .

المعادلة العامة هي :

$$y = A \sin 2\pi \left( \frac{t}{T} - \frac{x}{\lambda} \right)$$

$\therefore \lambda = 50 \text{ cm} \quad A = 5 \text{ cm}$  وبالمقارنة

في الثانية  $25 = \frac{1}{0.04} = \frac{1}{T} =$  التردد

سرعة الموجة

$$v = \frac{\lambda}{T} = \frac{50}{0.04} = 1250 \text{ cm/sec.}$$

سرعة جسيم من الجبل

$$\frac{dy}{dt} = A \frac{2\pi}{T} \cos 2\pi \left( \frac{t}{T} - \frac{x}{\lambda} \right)$$

السرعة العظمى  $A \cdot \frac{2\pi}{T} =$

$$= 5 \times \frac{2\pi}{0.04} = 785.5 \text{ cm / sec.}$$

العجلة :

$$\frac{d^2y}{dt^2} = -A \left( \frac{2\pi}{T} \right)^2 \sin 2\pi \left( \frac{t}{T} - \frac{x}{\lambda} \right)$$

العجلة العظمى  $A \left( \frac{2\pi}{T} \right)^2 =$

$$= 5 \times \left( \frac{2\pi}{0.04} \right)^2 = 125000 \text{ cm/sec}^2$$

١٠ - موجتان لهما نفس السعة وتختلفان قليلا في التردد أوجد المحصلة

وعدد الضربات في الثانية .

$$A \cos \omega t$$

نفرض أن الموجة الأولى هي

$$A \cos (\omega + \Delta\omega) t$$

والموجة الثانية هي

المحصلة هي:

$$\begin{aligned} y &= A \cos \omega t + A \cos (\omega + \Delta\omega) t \\ &= 2 A \cos \frac{(\omega t + \Delta\omega t + \omega t)}{2} \cos \frac{(\omega t - \omega t - \Delta\omega t)}{2} \\ &= 2 A \cos \left( \omega t + \frac{\Delta\omega t}{2} \right) \cos \left( \frac{\Delta\omega t}{2} \right) \end{aligned}$$

∴ السعة المحصلة هي :  $2 A \cos \frac{\Delta\omega t}{2}$

∴ الموجة المحصلة جيب تمام ترددها الزاوى هو  $\omega + \frac{\Delta\omega}{2}$

عدد الضربات في الثانية :

$$\frac{\Delta\omega + \omega}{2\pi} - \frac{\omega}{2\pi} = \frac{\Delta\omega}{2\pi} \quad / \quad \text{sec.}$$