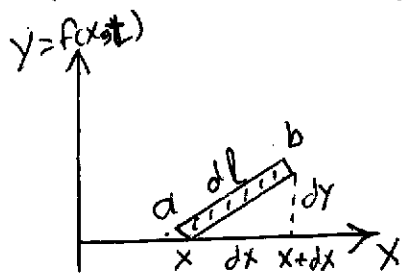
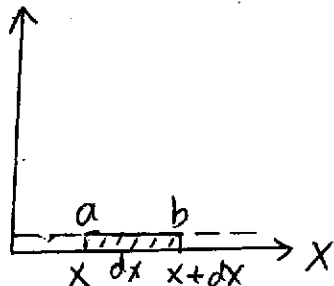


9



(ب) عند مرور موجة طولها  $dl$

$y=f(x,t)$



(پ) عدم مرور موجة طولها  $dx$

9

عند مرور موجة مستعرضة في سلك بالازجاء الجوهية محور  $x$  وتمركزه  $ab$  وترجمه ازاحة ألية مستعرضة قدرها  $dy$  كما مبين بالشكل (ب)

حيث أن

$$y = A \sin(\omega t - kx) \quad \text{--- (1)}$$

فإن طاقة الموجة المستعرضة تكون كما يلي

(1) الطاقة الحركية  $E_k$

أن الطاقة الحركية لألية للعنصر  $ab$  تساوي

$$E_k = \frac{1}{2} m v^2 = \frac{1}{2} \mu dx \left( \frac{\partial y}{\partial t} \right)^2$$

حيث أن  $\mu =$  الكثافة الخطية للسلك (كتلة وحدة طول)  $v =$  سرعة الأليات

تشتق المعادلة (1) نسبة إلى الزمن  $t$  ونفرض بمعادلة الطاقة الحركية

$$E_k = \frac{1}{2} \mu dx A^2 \omega^2 \cos^2(\omega t - kx)$$

أن الطاقة الحركية لوحدة الطول على أعتد محور  $x$  (وتسمى كثافة الطاقة الحركية  $\rho_k$ ) وتساوي

$$\rho_k = \frac{E_k}{dx} = \frac{1}{2} \mu A^2 \omega^2 \cos^2(\omega t - kx) \quad \text{--- (2)}$$

أن  $\rho_k$  تكون عادة صغيرة لأنها تعتمد على مربع سرعة العنصر  $(dx)$  أو على  $(v^2)$  وهذه السرعة بدورها تعتمد على السعة  $A$  والتي هي مقدار ضئيل أيضاً.

(2) الطاقة الكامنة  $E_p$

أن طول العنصر  $ab$  أثناء مرور الموجة هو  $dl$  حيث أن

$$dl = [(dx)^2 + (dy)^2]^{1/2} = dx \left[ 1 + \left( \frac{\partial y}{\partial x} \right)^2 \right]^{1/2}$$

(10)

عندما  $(\frac{\partial y}{\partial x} \ll 1)$  فإن يمكننا استخدام قاعدة تايلر

$$dl = dx \left[ 1 + \frac{1}{2} \left( \frac{\partial y}{\partial x} \right)^2 + \dots \right]$$

$$dl - dx = dx \cdot \frac{1}{2} \left( \frac{\partial y}{\partial x} \right)^2$$

أنه  $(dl - dx)$  يمثل مقدار الاستطالة في العنصر  $ab$  بسبب مرور الموجة وهو مقدار ضئيل جداً بحيث أن الشد  $T$  يبقى ثابتاً تقريبا وأثناء مرور الموجة في العنصر  $ab$ ، وبذلك فإن الشد  $T$  ينجز بقدره، العنصر  $ab$  أثناء مرور الموجة فيه وأن هذا الشغل يُجزن في العنصر كطاقة كامنة مقدارها  
الطاقة الكامنة في العنصر  $ab =$  الشغل الذي ينجزه الشد عليه =  $\int ab \cdot \frac{\partial y}{\partial x} dx$

$$E_p = T (dl - dx) = \frac{1}{2} T \left( \frac{\partial y}{\partial x} \right)^2 dx$$

$$E_p = \frac{1}{2} T (-AK \cos(\omega t - kx))^2 \cdot dx$$

$$E_p = \frac{1}{2} T A^2 K^2 \cos^2(\omega t - kx) dx$$

أن الطاقة الكامنة لوحدة الطول على امتداد محور  $x$  (أو شدة كثافة الطاقة الكامنة  $P_p$ ) وتساوي:

$$P_p = \frac{E_p}{dx} = \frac{1}{2} T A^2 K^2 \cos^2(\omega t - kx) \text{ --- (10)}$$

ولكن لدينا من معادلة (8)

$$u = \sqrt{\frac{T}{\mu}} = \frac{\omega}{k} \Rightarrow T k^2 = \mu \omega^2 \text{ --- (11)}$$

لغرض حادله (11) بالمعادلة (10)

$$P_p = \frac{1}{2} \mu A^2 \omega^2 \cos^2(\omega t - kx) \text{ --- (12)}$$

من المعادلتين (9) و (12) نستنتج أن كثافة الطاقة الميكانيكية تساوي كثافة الطاقة الكامنة، كما أنه في كل عنصر صغير على امتداد المسلك الذي تتركب منه الموجة، لتعرضه

$$P_k = P_p = \frac{1}{2} \mu A^2 \omega^2 \cos^2(\omega t - kx) \text{ --- (13)}$$

أن كثافة الطاقة الكلية للموجة لتعرضه  $P_T$  تساوي:

$$P_T = P_k + P_p = 2 P_k = 2 P_p = \mu A^2 \omega^2 \cos^2(\omega t - kx)$$

ان كثافة الطاقة الكلية التي تحتويها موجة كاملة  $\lambda$  تساوي  $\int_0^\lambda \rho_T dx$  (11)  
 اما متوسط الطاقة الكلية لموجة بطول  $\lambda$  (أي متوسط كثافة طاقة كلية) فانها تساوي

$$\bar{\rho}_T = \frac{1}{\lambda} \int_0^\lambda \rho_T dx = \frac{1}{\lambda} \int_0^\lambda \mu A^2 \omega^2 \cos^2(\omega t - kx) dx$$

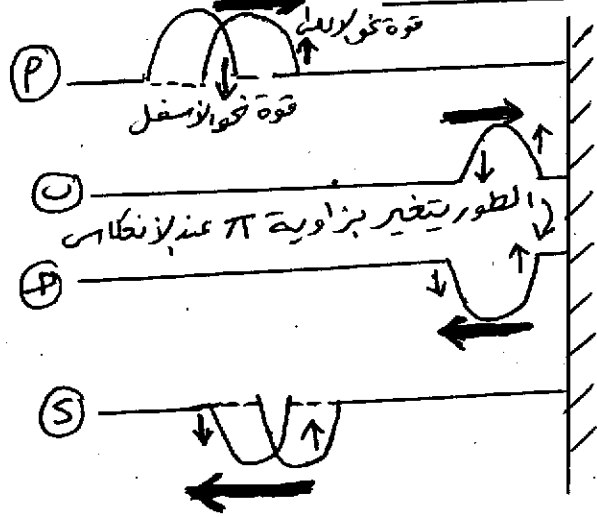
$$\bar{\rho}_T = \frac{1}{2} \mu A^2 \omega^2$$

أي ان طاقة الموجة التي حركتها  $\mu$  والتي تنتقل على ذلك تتدفق بمعدل  $(\frac{1}{2} \mu A^2 \omega^2 v)$  ، أي أن القدرة (أو المعدل الزمني لسريان الطاقة) تتناسب طردياً مع مربع السعة  $A^2$  ومربع التردد  $\omega^2$ .

### - انعكاس الموجة -

نفترض ان ~~نفس~~ السلك المستخدم ذو طول لانهائي وذلك لتجنب حدوث انعكاس للموجة ، وكان من الناحية العملية لا يمكن الحصول على ذلك وان السلك لا يبدو ان يكون متصلاً بنقطة ثابتة أو مفككة وبذلك فانه لا يبدو عن حدوث انعكاس للموجة لانه عند انتقال الموجة من وسط الى آخر فان هزدها يعكس الى الوسط الاول وهزدها ينفذ الى الوسط الثاني وتوجد هناك عدة حالات لانعكاس الموجة لتعرضة ومنها ما يلي:

#### (P) انعكاس الموجة عند طرف الثابت من سلك مستدور : اتجاه تقدم الموجة



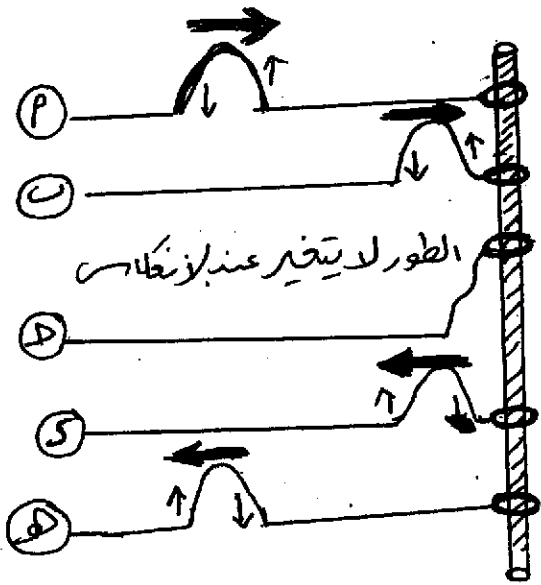
نفترض لدينا سلك ذو طول محدود متصل طرفه الايمن بنقطة ثابتة من حائط (كما مبين بالشكل المجاور). نفرض ان الموجة تتقدم نحو اليمين (نحو الحائط الصلب) ، فعندما تصل مقدمة النبضة الى الحائط فانها تؤثر بقوة نحو اليمين من نقطة الاتصال الثابتة والتي لا تتحرك (كونها هزدها من حائط صلب) وبذلك فان هذه النبضة ستؤثر على الحائط

على الحائط

على الملك بقوة رد الفعل (وهي قانون نيوتن الثالث) فحصل على  
 نبضات مقلوبة بزواوية  $(180^\circ)$  وتتقدم باتجاه معاكس للموجة  
 الساقطة (تتقدم نحو اليسار متعدة عن الخاطئ) وتحدث حالة  
 انعكاس كامل للموجة (لأن نقطة الاتصال هو هيزر عن عارظ صلب)  
 وبذلك لا يرافقت الانعكاس أي فقدت في الطاقة .

وفي حالة سقوط سلسلة متتالية من الموجات يحدث انعكاس متتابع  
 لها ، ويحدث تداخل بين الموجتين الساقطة والمنعكسة ويكون التداخل  
 هدام إذ تكون عملة الانزاحة عند نقطة الاتصال تساوي صفر  
 لأن الموجتين الساقطة والمنعكسة متابهتين بكل مشين وبنيهما فرق  
 بالطور مقداره  $180^\circ$  .

٣) انعكاس الموجة عند الطرف الكر



لنفرض أن الطرف الأيمن ربط إلى حلقة  
 هفيفة ومساة تتحرك بصورة حرة على  
 قضيب عمودي أفقي ، فعند وصول  
 الموجة إلى الطرف الكر (ال الحلقة)  
 فإنها تؤثر بقوة نحو الأيمن ويكون هذا  
 الطرف هو الحركة فإن الحلقة تقاوم  
 في أكبر أزاوية عن موضع توازنها نحو  
 الأيمن (كما في الشكل (A)) ، وتنتج  
 لقوة رد الفعل مستتولة موجة معدلة باتجاه معاكس لاتجاه انتقال  
 النبضة الساقطة . فحصل في الشكل (A) على أكبر أزاوية للتداخل  
 المتداخل بين الموجتين الساقطة والمنعكسة

في حالة سقوط سلسلة متتالية من الموجات يحدث انعكاس متتابع  
 لها دون انقلاب ويكون التداخل بناء عند نقطة الاتصال لأن  
 الموجتين لها نفس الطور .

### 4) أنفكاس الموجة عند طرف قائم لسلك مشدود

نفرض أن طرف سلك معين كثافته الخطية  $M_1$  مثبت لطرف سلك آخر كثافته الخطية  $M_2$  (ولكن  $M_2 > M_1$ ). ولنفرض أن الموجة تتقدم نحو اليمين (عن  $M_1$  إلى  $M_2$ ) كما في الشكل، فإن جزء من الموجة سوف ينفذ إلى السلك الثاني (بنفس طور الموجة الساقطة) وأن جزء آخر من الموجة سوف ينعكس بالسلك الأول، وأن الموجة المنعكسة تعاني تغيراً بالطور مقداره  $(180^\circ)$ . وأن بعض الموجة المنعكسة أعلى من بعض الموجة الساقطة لأن الموجة النافذة تحمل معها جزءاً من الطاقة.

عندما تكون الكثافة الخطية  $(M_2 > M_1)$  فإن الموجة المنعكسة سوف تكون بنفس الطور للموجة الساقطة وأن جزءاً من الطاقة ينتقل إلى السلك الثاني وكما كان السلك الثاني دقيماً (أي كثافته الخطية صغيرة) فإن الطاقة المنقولة إليه (أي الموجة النافذة) تكون صغيرة بحيث يمكن إهمالها وبذلك تفصل على طرف من سلك الأول

### 5) الانفكاس الزني من طرفي سلك محدد الطول

لو كان لدينا سلك محدد الطول ومشدود من الطرفين وأن لزوجتنا يحصل بكلا الطرفين لنفرض أن موجة تحدث قرب أحد النهايتين فإنها سوف تتقدم إلى الطرف الثاني ثم تنعكس وترجع إلى الطرف الأول. فلو كان طول السلك  $l$  وسرعة الموجة  $u$  فإن الزمن اللازم لكي تقود الموجة إلى نقطة البداية وبنفس الطور يساوي  $T$  حيث  $(T = \frac{2l}{u})$  أي أنه بعد زمن  $T$  فإن كل نقطة على السلك ستعيد حركتها الإصلية، أي أن حركة جميع النقاط على السلك هي حركة دورية وأن نمط مثل هذه الحركة يؤدي إلى ظهور موجات واقفة على السلك.