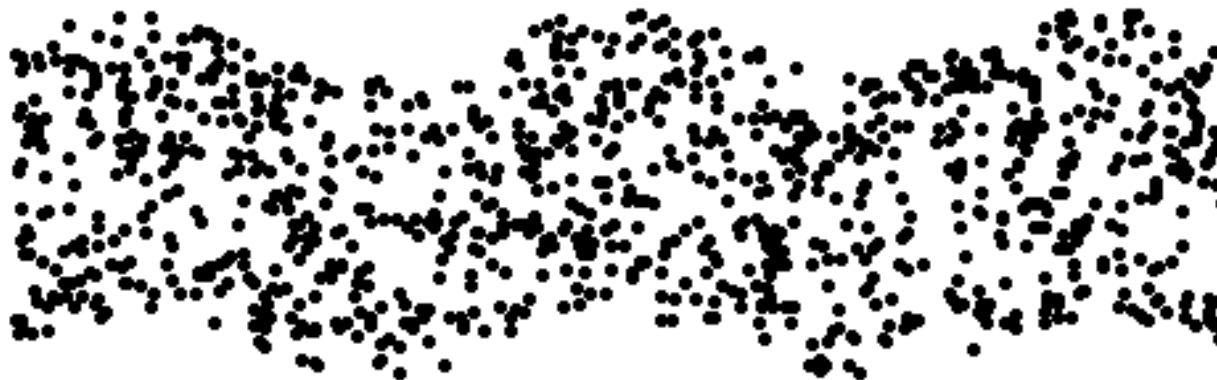


Напречна вълна

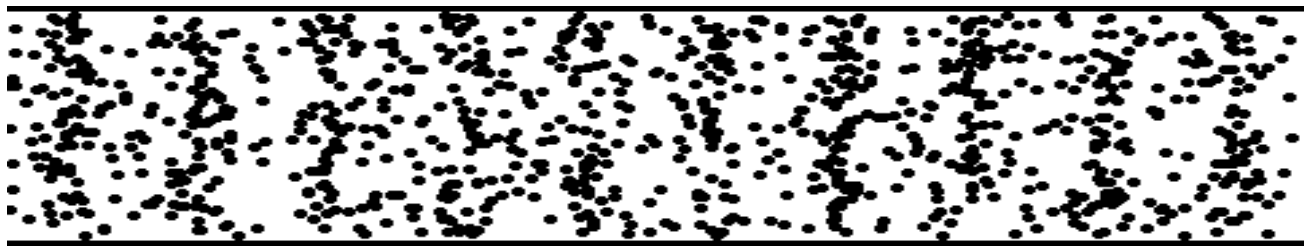
направление на
трептене



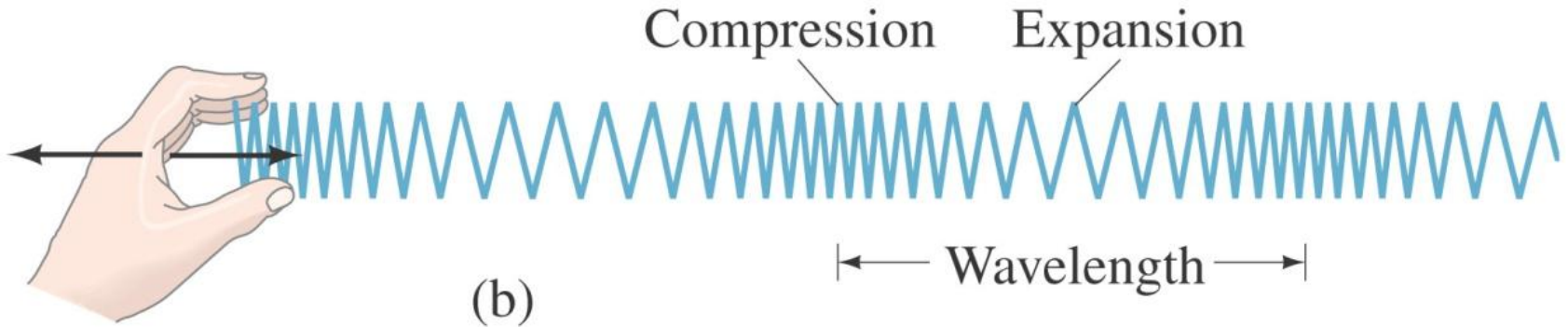
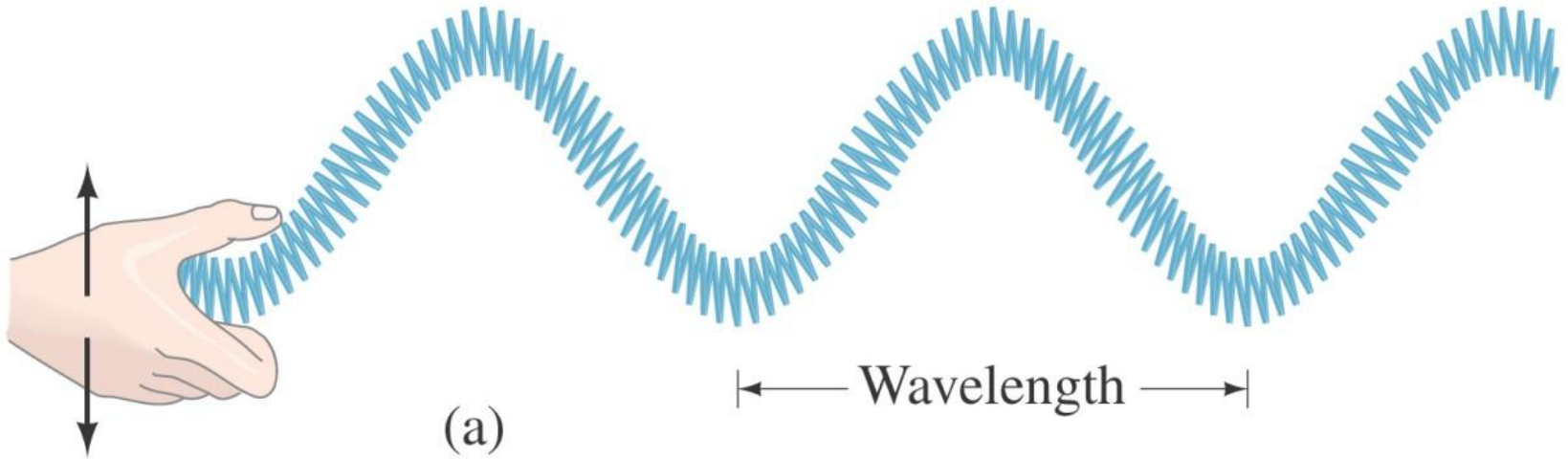
направление на разпространение



Надлъжна вълна

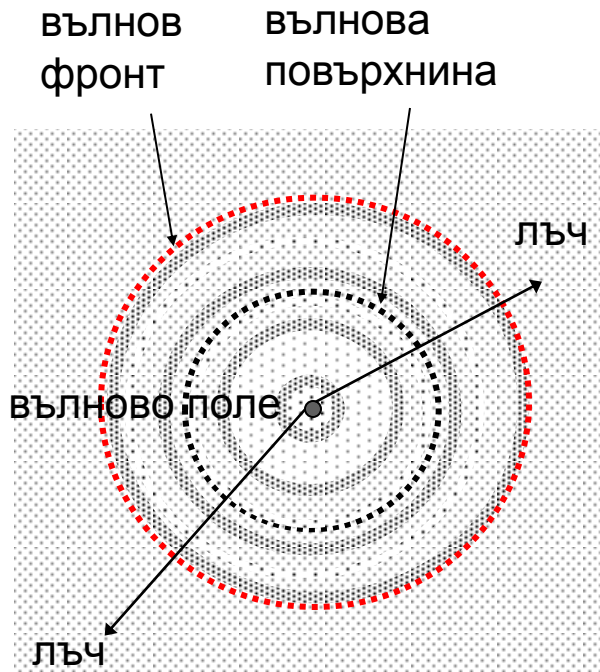


направлението на трептене съвпада с направлението на разпространение



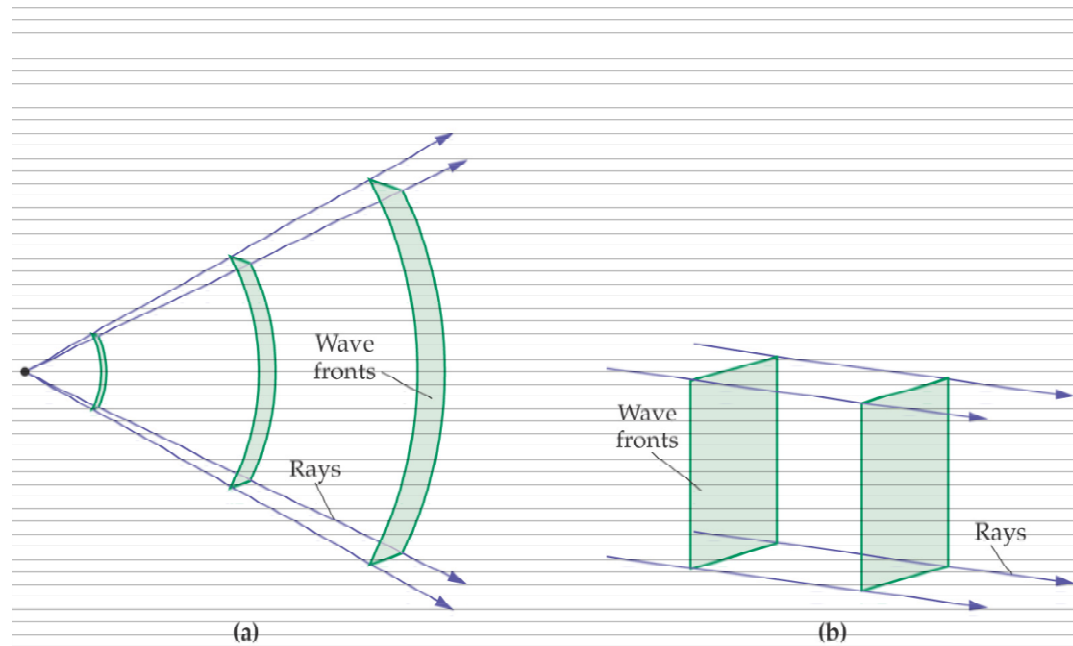
Copyright © 2005 Pearson Prentice Hall, Inc.

Характеристики на вълновото поле



Сферична вълна

ВЪЛНОВИ ПОВЪРХНИНИ



Вълново уравнение

Общ случай

$$\frac{d^2 y}{dx^2} + \frac{d^2 y}{dy^2} + \frac{d^2 y}{dz^2} = \frac{1}{u^2} \frac{d^2 y}{dt^2}$$

Решение

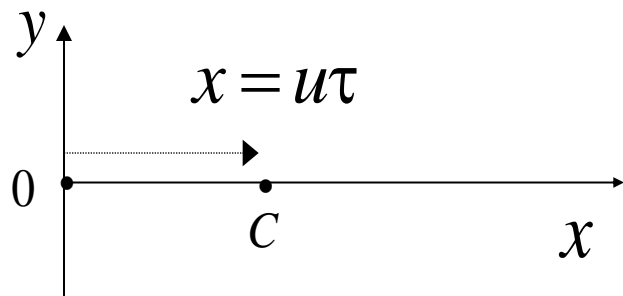
$$y = y(x, y, z, t)$$

Едномерен случай

$$\frac{d^2 y}{dx^2} = \frac{1}{u^2} \frac{d^2 y}{dt^2}$$

Линейната, плоската и сферичната бягащи вълни са негови решения

Уравнение на бягаща вълна



$$y = y(t - \tau) = A \sin(\omega(t - x/u))$$

$$\omega = 2\pi/T \quad \lambda = ut$$

$$\left\{ \frac{\omega x}{u} = \frac{2\pi T}{T \lambda} x = \frac{2\pi}{\lambda} x = kx \right\}$$

k – ВЪЛНОВО ЧИСЛО

**Линейна и плоска бягаща
вълна**

Отразена вълна

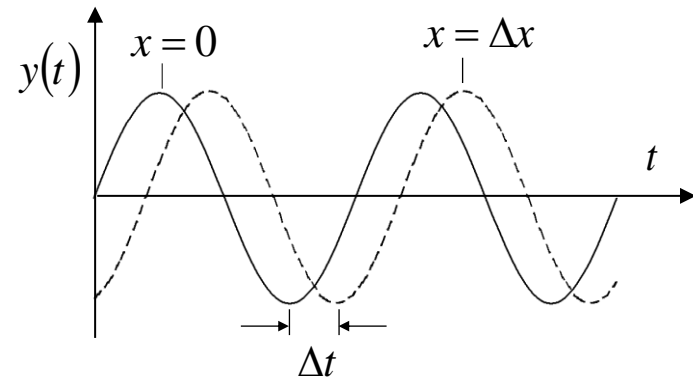
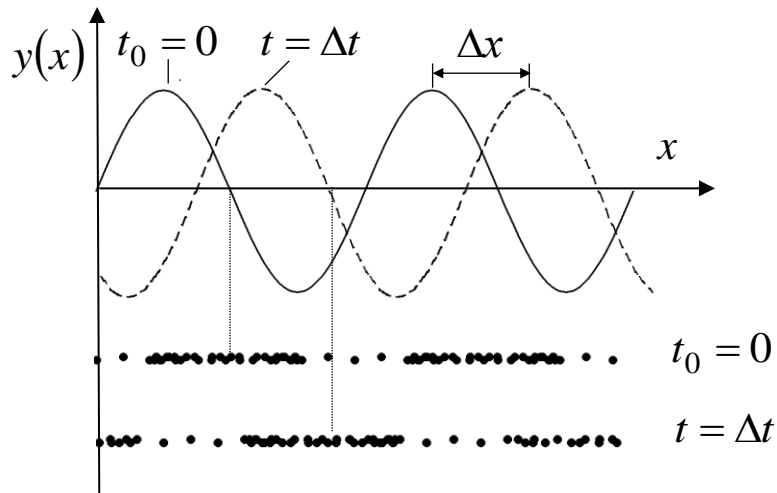
**Сферична бягаща
вълна**

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

$$y = A \sin(\omega t + kx)$$

$$y = \frac{A_0}{r} \sin(\omega t - kr)$$

Изследване на уравнението $y = y(x, t)$



точка на разстояние Δx трепти със закъснение по фаза

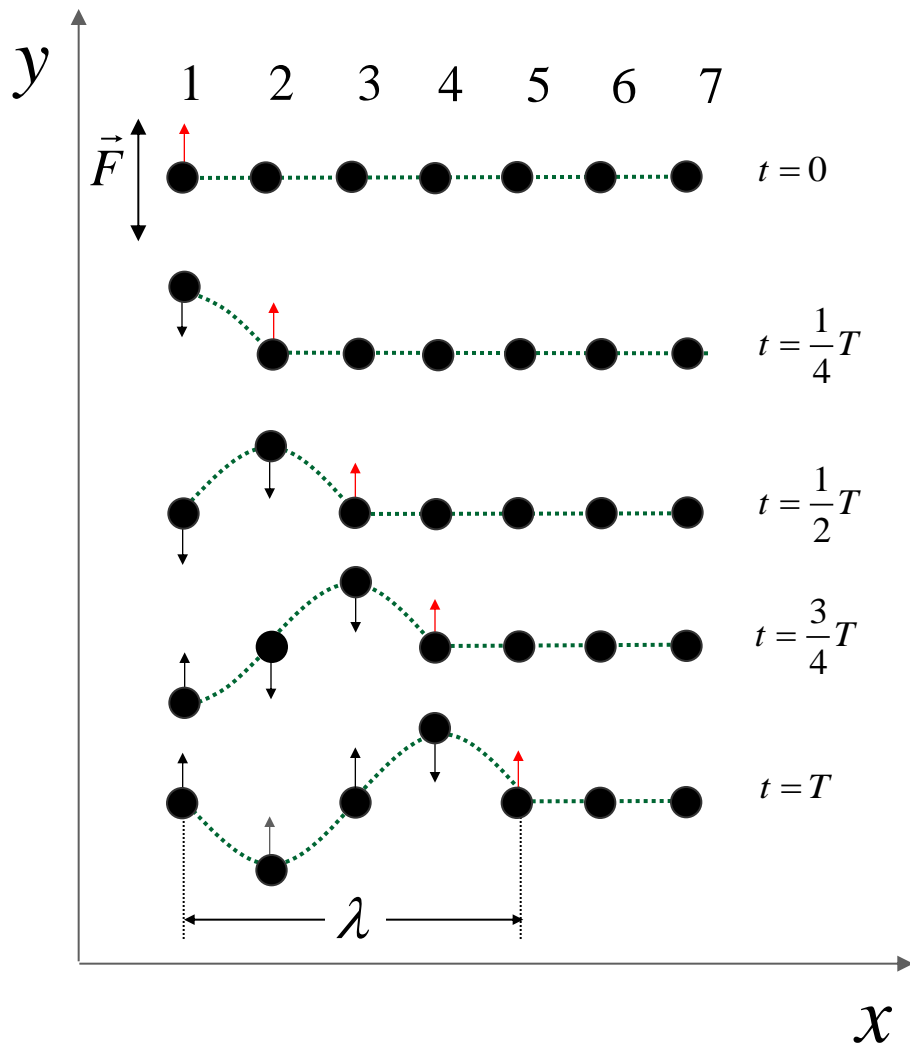
За време Δt вълната се разпространява на разстояние Δx .

$$\Delta\varphi = k\Delta x = \frac{2\pi}{\lambda} \Delta x$$

За един период T вълната изминава разстояние, равно на λ .

Разликата във фазите на две точки на разстояние λ е равна на 2π .

Възникване на напречна вълна



Разстоянието, на което се разпространява вълната за един период се нарича **дължина на вълната** λ

амплитуда A

кръгова честота ω

линейна честота ν

скорост на вълната

$$u = \sqrt{\frac{\text{еластичност}}{\text{инертност}}}$$

Надлъжни вълни

$$u_{\parallel} = \sqrt{\frac{E'}{\rho}}$$

E' – модул на едностранно свиване
 ρ – механична плътност

Напречни вълни

$$u_{\perp} = \sqrt{\frac{G}{\rho}}$$

G – модул на хлъзгане

Скорост на напречните вълни по струна

$$u = \sqrt{\frac{T_0}{\delta_0}}$$

T_0 - сила на опъване на струната

δ_0 - маса на единица дължина от струната

Енергия на вълните

$$dE_k = \frac{1}{2} dm \left(\frac{dy}{dt} \right)^2 = \frac{1}{2} \rho \omega^2 A^2 \cos^2(\omega t - kx) dV$$

Кинетична енергия
на обем dV

$$dE_p = \frac{1}{2} E \left(\frac{\partial y}{\partial x} \right)^2 dV = \frac{1}{2} \rho \omega^2 A^2 \cos^2(\omega t - kx) dV$$

Потенциална
енергия на обем dV

пълна енергия

$$dE = \rho \omega^2 A^2 \cos^2(\omega t - kx) dV$$

плътност на
енергията

$$w = \frac{dE}{dV} = \rho \omega^2 A^2 \cos^2(\omega t - kx)$$

средна плътност
на енергията

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



Вълната пренася енергия!

интензитет

$$I = \bar{w} u$$

Количеството енергия, пренесено през единица
площ за единица време.

вълново съпротивление $R = \rho u$ на средата

Пример

В еднородна еластична среда с плътност ρ се разпространява плоска надлъжна вълна описваща се с уравнението:

$$u(x, t) = A \cos(\omega t - kx)$$

Определете обемната плътност на енергията и интензитета на ХВ.

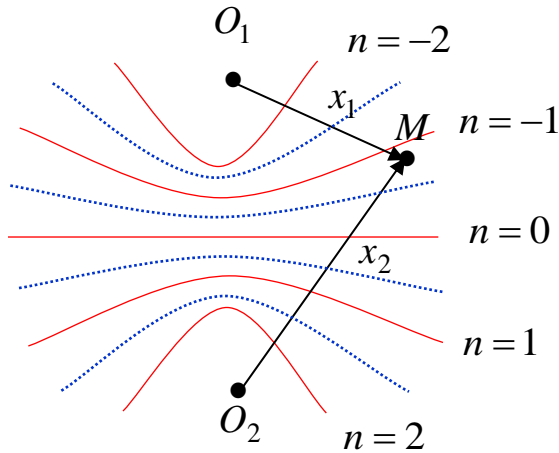
Решение:

$$w = \rho \omega^2 A^2 \sin^2(\omega t - kx)$$

$$I = \bar{w}u = \frac{1}{2} \rho \omega^2 A^2 u$$

Интерференция на механични вълни

$$y_1 = A_1 \cos(\omega t - kx_1) \quad y_2 = A_2 \cos(\omega t - kx_2)$$



$$A = \sqrt{A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2 \cos \Delta\varphi}$$

$$\Delta\varphi = \varphi_2 - \varphi_1 = -k\Delta x \quad \Delta x = x_2 - x_1$$

$$\Delta\varphi = \pm 2n\pi; \quad n = 0, 1, 2, \dots - \text{порядък на максимума}$$

$$\Delta x = \pm n\lambda$$

трептенията са **синфазни**

$$A = A_1 + A_2$$

$$\Delta\varphi = \pm(2n+1)\pi; \quad n = 0, 1, 2, \dots$$

$$\Delta x = \pm(2n+1)\lambda / 2$$

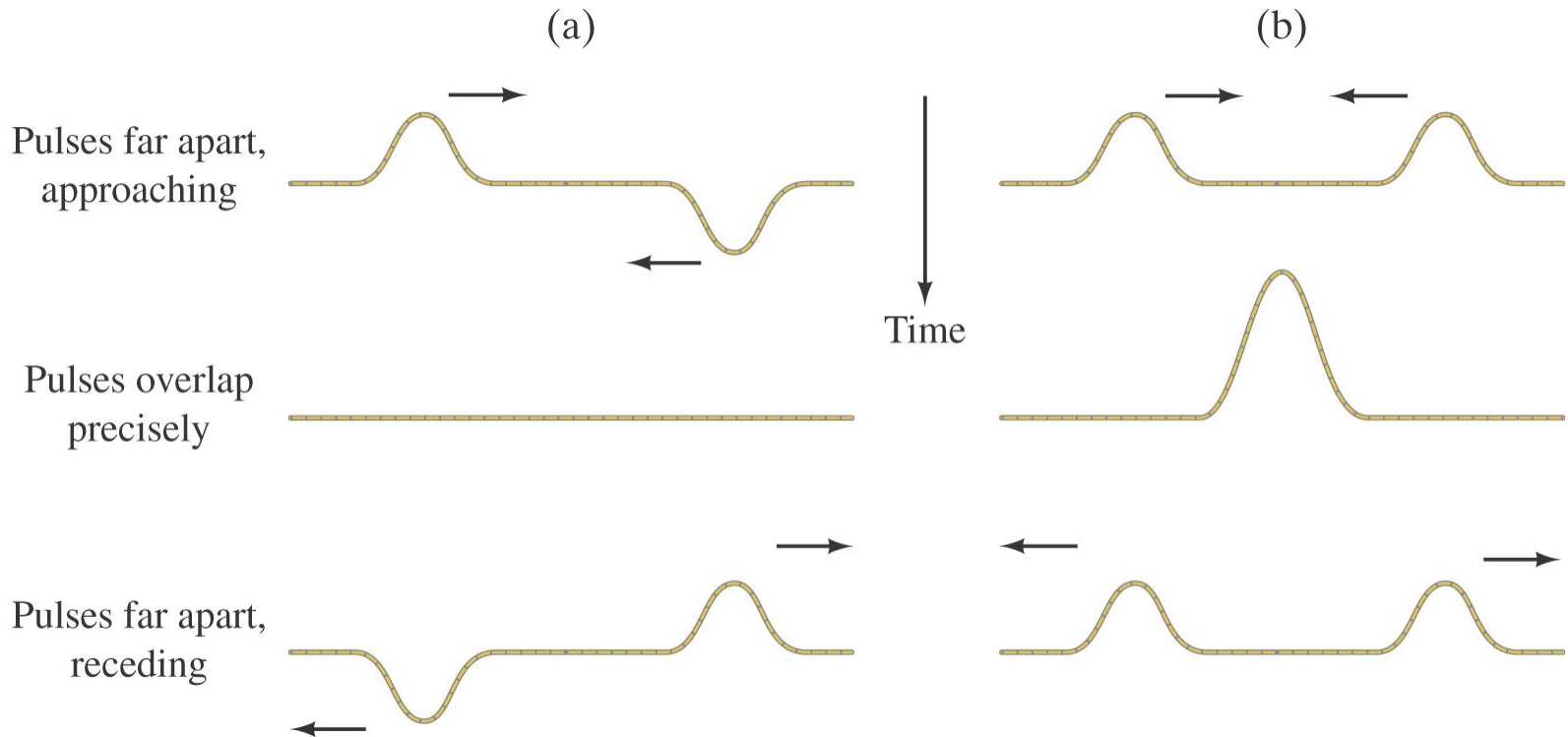
$$A = |A_1 - A_2|$$

трептенията са в
противофаза

$$|A_2 - A_1| < A < |A_2 + A_1|$$

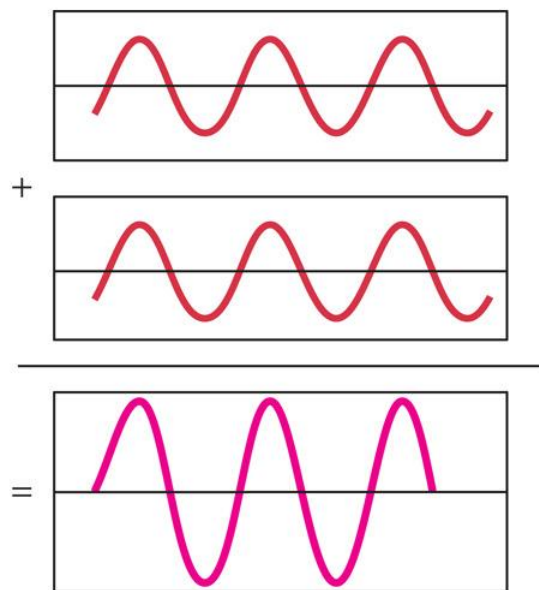
Интерференция на механични вълни

(a) Деструктивна интерференция (b) конструктивна интерференция

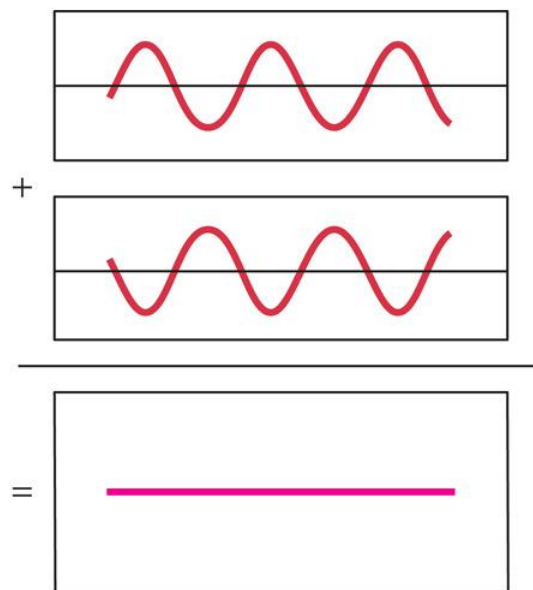


Copyright © 2005 Pearson Prentice Hall, Inc.

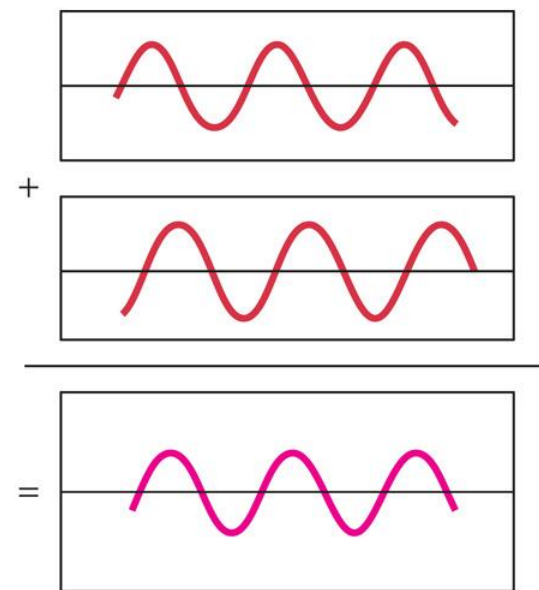
Интерференция; Принцип на суперпозицията



(a)



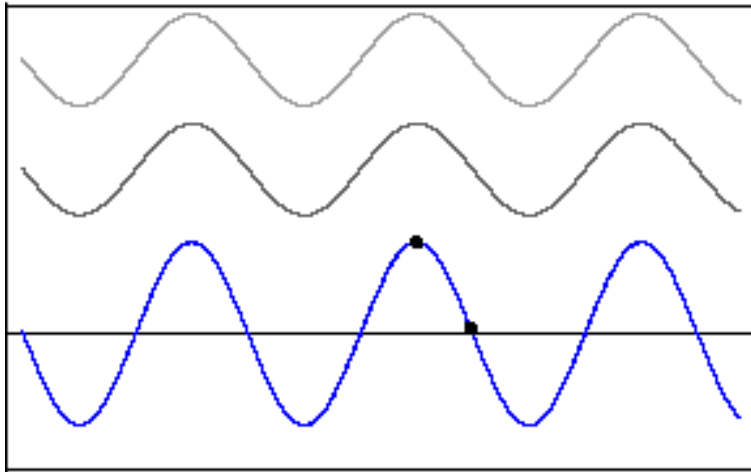
(b)



(c)

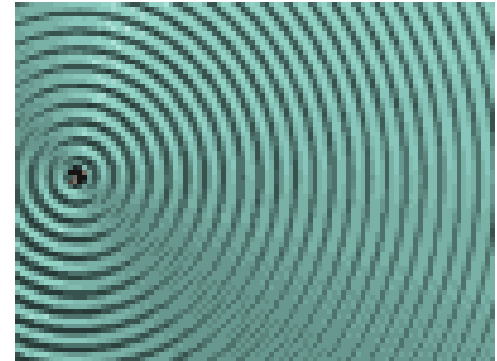
Copyright © 2005 Pearson Prentice Hall, Inc.

Пример

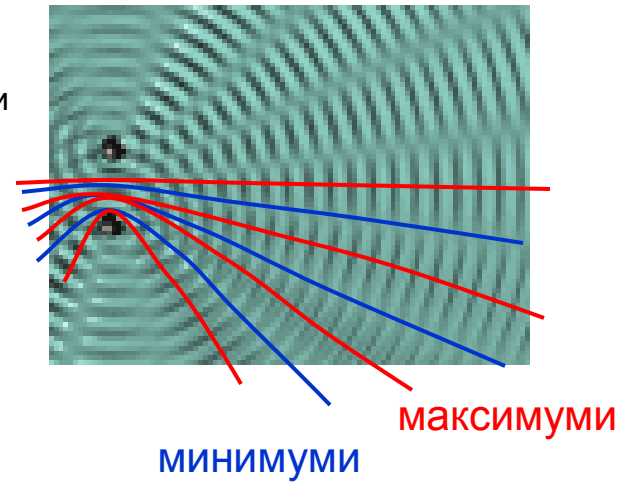


Две бягащи вълни (в светло и тъмно сиво) и резултатът от наслагането им в синьо. Двете черни точки са точки от средата, до които достигат вълните.

Единична бягаща вълна



Две кохерентни бягащи вълни

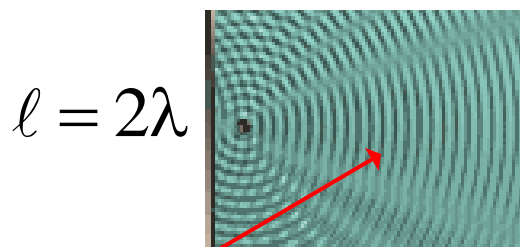


Примери:

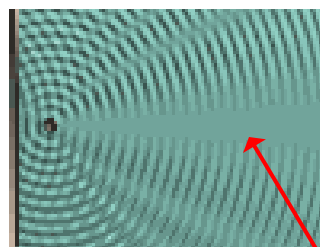
Отражение, интерференция и дифракция на механични вълни

1. Отражение и интерференция на водна вълна от граница

l - разстояние от източника до стената



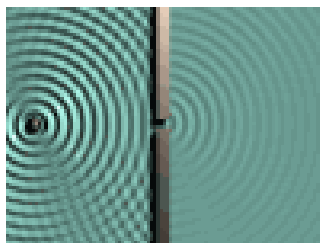
максимална
амплитуда



$$l = 2\frac{1}{4}\lambda$$

гасене на вълновия
процес

2. Дифракция от процеп



Процепът става източник
на вторична, кохерентна с
падащата, вълна.

Пример

Две плоски монохроматични вълни с дължини $\lambda=0.1$ м се описват с уравненията:

$$y_1(t, x) = A \cos(\omega t - kx_1)$$

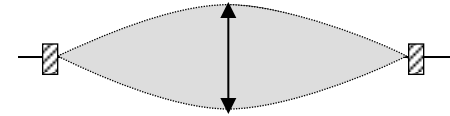
$$y_2(t, x) = A \cos(\omega t - kx_2)$$

При каква стойност на разликата Δx , се получава първият максимум m при интерференцията на тези две вълни?

Стояща вълна

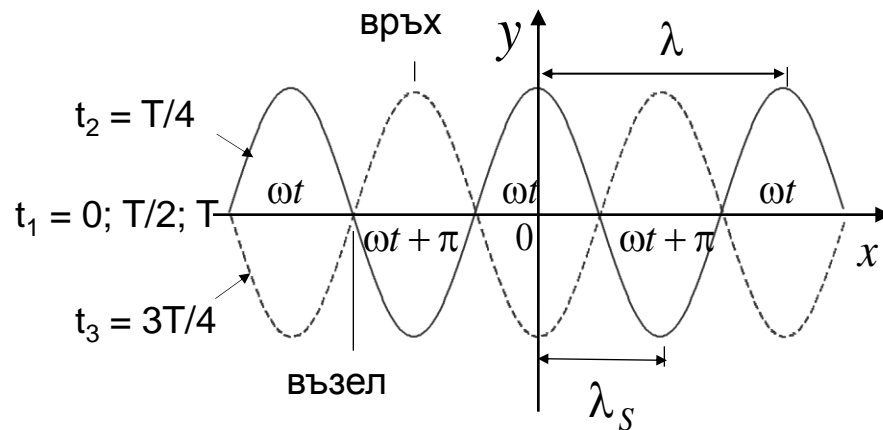
$$y_1 = A \sin(\omega t - kx)$$

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



$$y = 2A \cos kx \sin \omega t$$

$$A_s = 2A |\cos kx|$$



във връх: $A_s = 2A$

във възел: $A_s = 0$

от двете страни на
един възел фазите се
различават с π

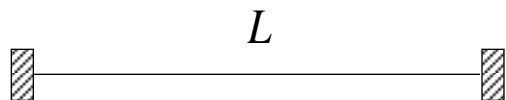
Собствени трептения на ограничени среди

а) Струна, закрепена в двата си края

Условие за възникване на стояща вълна:

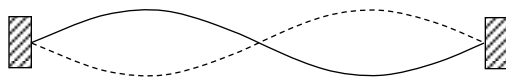
По дължината на струната да се нанасят цяло число дължини на стоящата вълна

$$L = n\lambda_{Sn}; \quad n = 1, 2, \dots$$



$$n = 1; L = \lambda_{S1}$$

$$\lambda_{Sn} = \lambda_n / 2$$



$$n = 2; L = 2\lambda_{S2}$$

Собствени честоти:

$$v_n = n \frac{u}{2L}$$



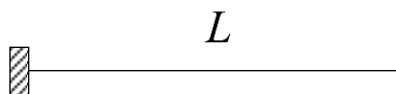
$$n = 3; L = 3\lambda_{S3}$$

Собствени трептения на ограничени среди

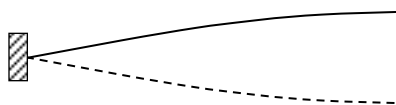
б) Струна, закрепена в единия край.

Условие за възникване на стояща вълна:

По дължината на струната да се нанасят нечетно число половинки дължини на стоящата вълна



$$L = \frac{(2n-1)}{2} \lambda_{Sn}; \quad n = 1, 2, \dots$$



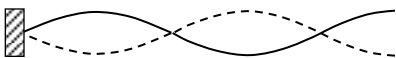
$$n=1; L = \lambda_{S1} / 2$$

Собствени честоти:



$$n=2; L = 3\lambda_{S2} / 2$$

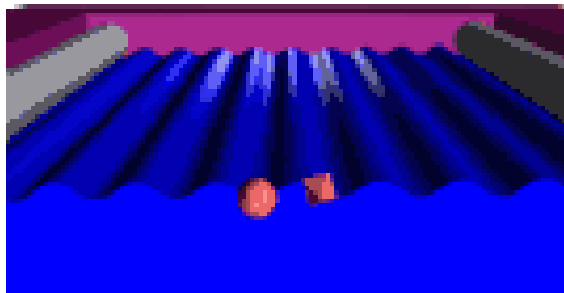
$$v_n = (2n-1) \frac{u}{4L}$$



$$n=3; L = 5\lambda_{S3} / 2$$

Енергия на стоящата вълна

Частичите във възлите на стоящата вълна са в покой и затова през тях не се пренася енергия. Енергията „стои” на място и не се пренася по струната, като два пъти за един период кинетичната енергия се превръща в потенциална и обратно.



В моментите $t = 0, T/2, T$, съответстващи на фази $0, \pi, 2\pi, \dots$ струната е изпъната, деформация няма. Частичите от върховете на вълната минават през равновесните си положения, в които скоростта им е максимална. Кинетичната енергия е максимална и е съсредоточена във върховете.

В моментите $t = 0, T/2, T, \dots$ съответстващи на фази $\pi/2, 3\pi/2, \dots$ скоростта на частиците е нула. Сега потенциалната енергия достига максимума си. Тя е концентрирана около възлите, където деформацията е максимална.

Фазова и групова скорости

Фазовата скорост на вълната е скоростта с която фазата на една монохроматична вълна се разпространява в пространството.

$$V_p = \frac{\omega}{k}$$

Групова скорост на вълната е скоростта с която обвивката (амплитудата) на вълновия пакет се разпространява в пространството.

$$V_g = \frac{\partial \omega}{\partial k}$$

Формула на Релей: $v_g = \frac{d\omega}{dk} = v_f + k \frac{dv_f}{dk} = v_f - \lambda \frac{dv_f}{d\lambda}$