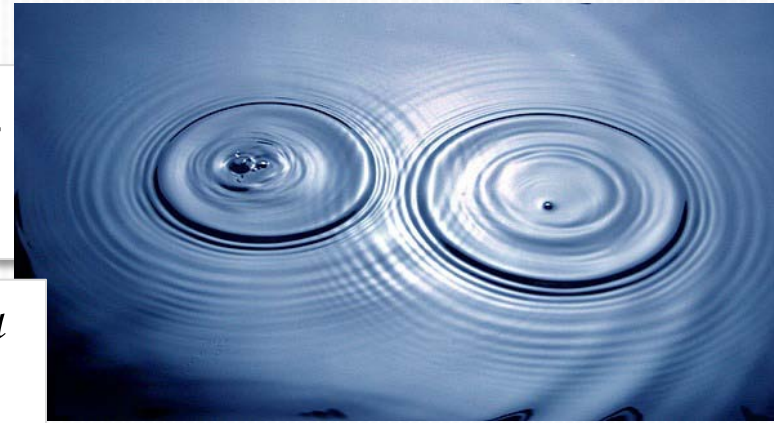


## 2. Rodzaje fal

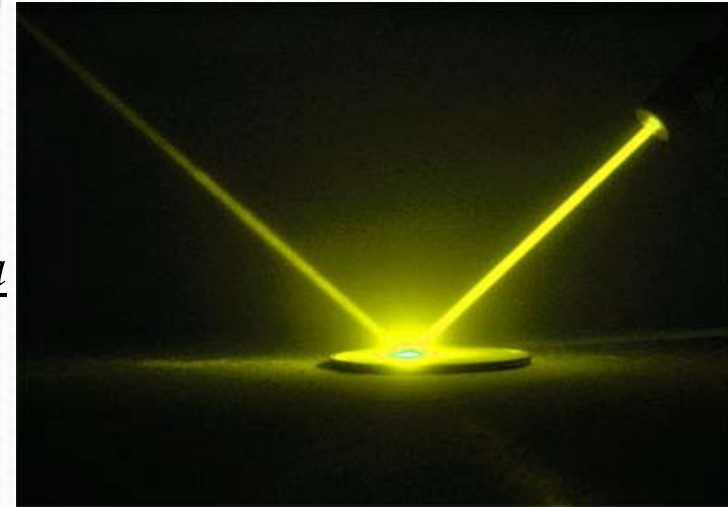
✚ **Fale mechaniczne**, których przykładem są fale wzbudzone w długiej sprężynie, fale akustyczne, fale na wodzie.



*Fale te mogą rozchodzić się tylko w jakimś ośrodku materialnym i podlegają prawom Newtona.*

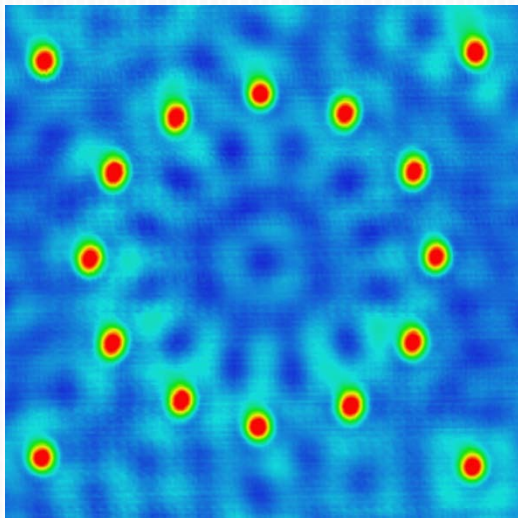
✚ **Fale elektromagnetyczne**, do których zaliczymy światło, fale radiowe, promieniowanie rentgenowskie.

*Fale te mogą rozchodzić się w próżni, nie potrzebują ośrodka materialnego, aby się rozprzestrzeniać.*



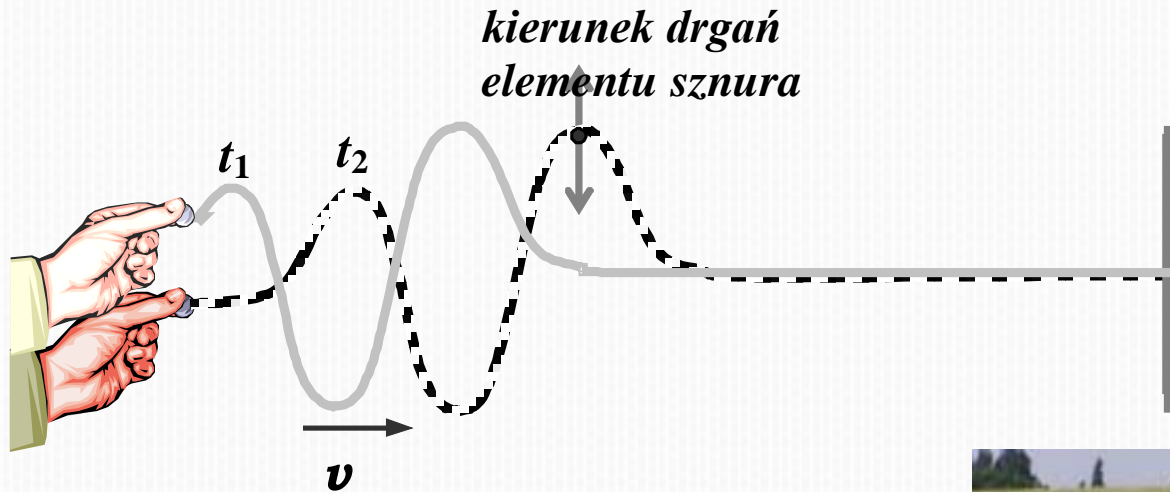
✚ **Fale materii** związane z cząstkami takimi jak elektrony, protony, atomy.

*Istnienie tych fal potwierdzają eksperymenty, w których cząstki np. elektrony zachowują się jak fale.*



## 2.1. Opis fali mechanicznej, równanie fali

**Falą mechaniczną** nazywamy zaburzenia rozchodzące się w ośrodkach sprężystych w postaci impulsu lub drgań.



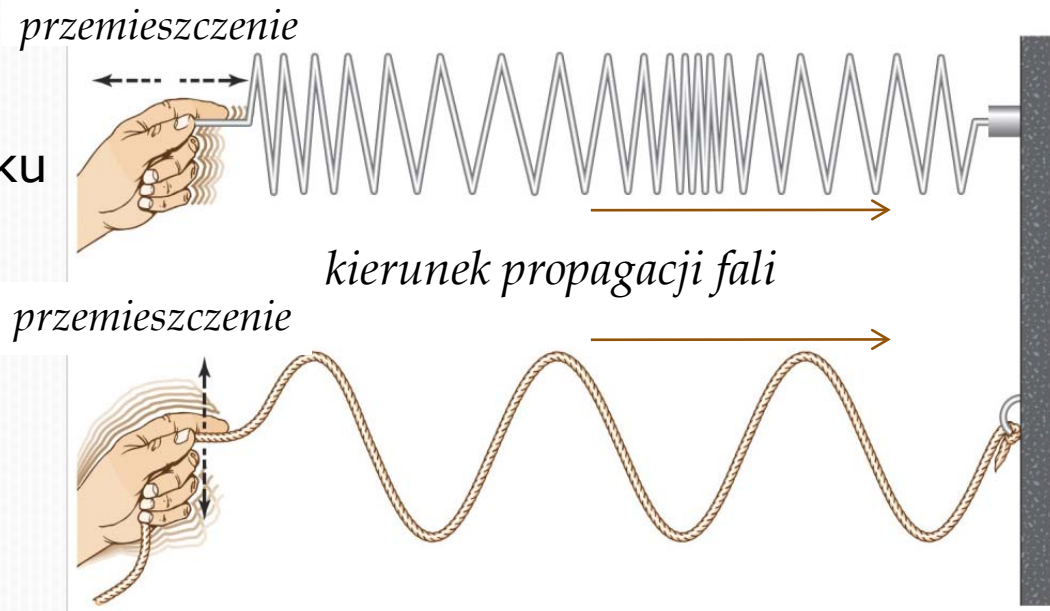
Pewien fragment ośrodka materialnego zaczyna drgać wokół położenia równowagi, a dzięki sprężystym właściwościom tego ośrodka drgania są przekazywane sąsiednim fragmentom i zaburzenie rozchodzi się jako **fala mechaniczna**.

Cząsteczki ośrodka nie uczestniczą w ruchu postępowym, jedynie w drgającym.

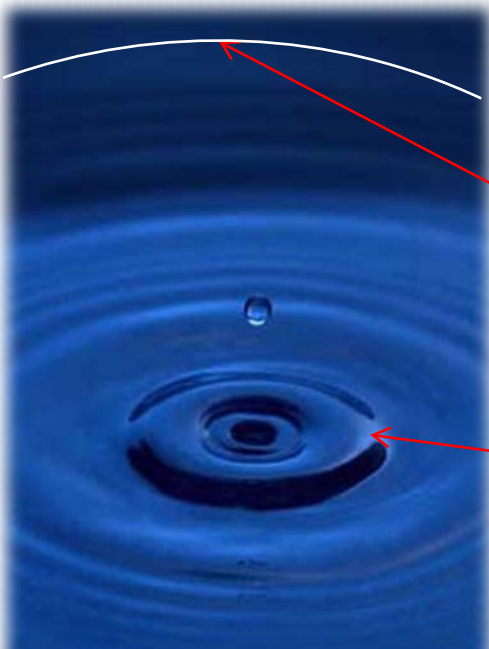


Ze względu na kierunek drgań cząsteczek w odniesieniu do kierunku rozchodzenia się fali, dzielimy fale na:

**fale podłużne** – cząsteczki ośrodka drgają wzdłuż kierunku rozchodzenia się fali,



**fale poprzeczne** – cząsteczki ośrodka drgają prostopadle kierunku rozchodzenia się fali.



**Czoło fali** to powierzchnia rozgraniczająca część przestrzeni wprowadzonej już w ruch falowy od tej, w której drgania jeszcze nie powstały.

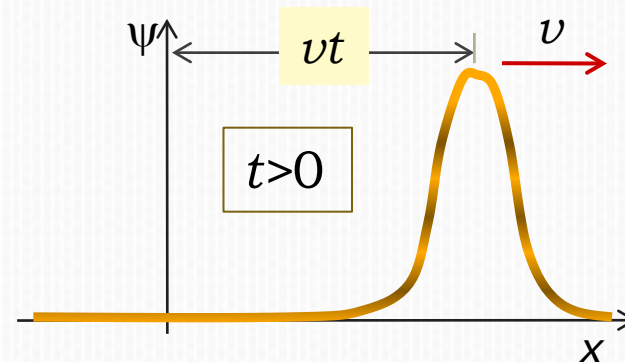
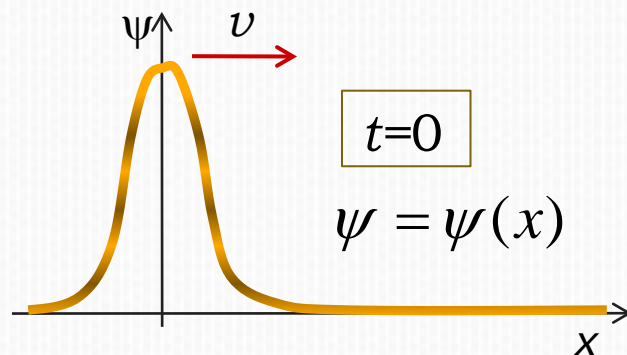
**Powierzchnia falowa** to zbiór punktów drgających w jednej fazie.

Falę opisujemy za pomocą **funkcji falowej**:  $\psi = \psi(\vec{r}, t)$  (**równanie fali**)

W przypadku zaburzenia rozchodzącego się wzdłuż osi  $x$  z prędkością  $v$  w prawo, jeśli jego kształt nie zmienia się w czasie, będzie to funkcja:

$$\psi = \psi(x - vt)$$

Funkcja ta opisuje ilościowo przemieszczenie elementu ośrodka w położeniu  $x$  i chwili  $t$  względem położenia równowagi, gdy ośrodek rozchodzi się fala.



A rozchodzącego się w lewo:

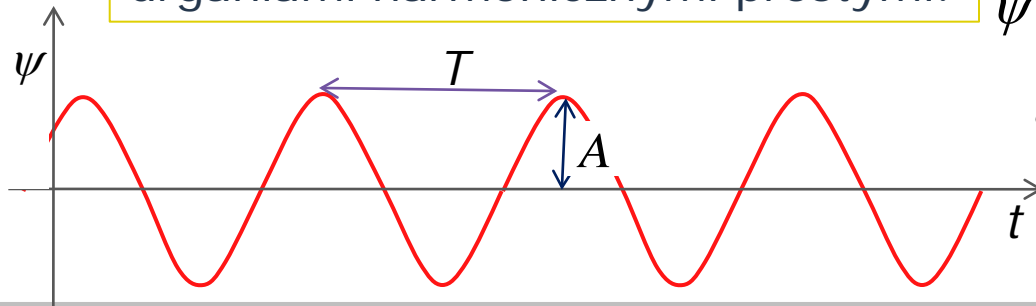
$$\psi = \psi(x + vt)$$



## 2.2. Fale harmoniczne

W szczególnym przypadku, gdy każdy element ośrodka drga ruchem harmonicznym prostym, mamy do czynienia z *falą harmoniczną*.

$x$  ustalone, drgania elementu są drganiami harmonicznymi prostymi:



$$\psi(t) = A \sin(2\pi f t + \alpha), \quad f = 1/T$$

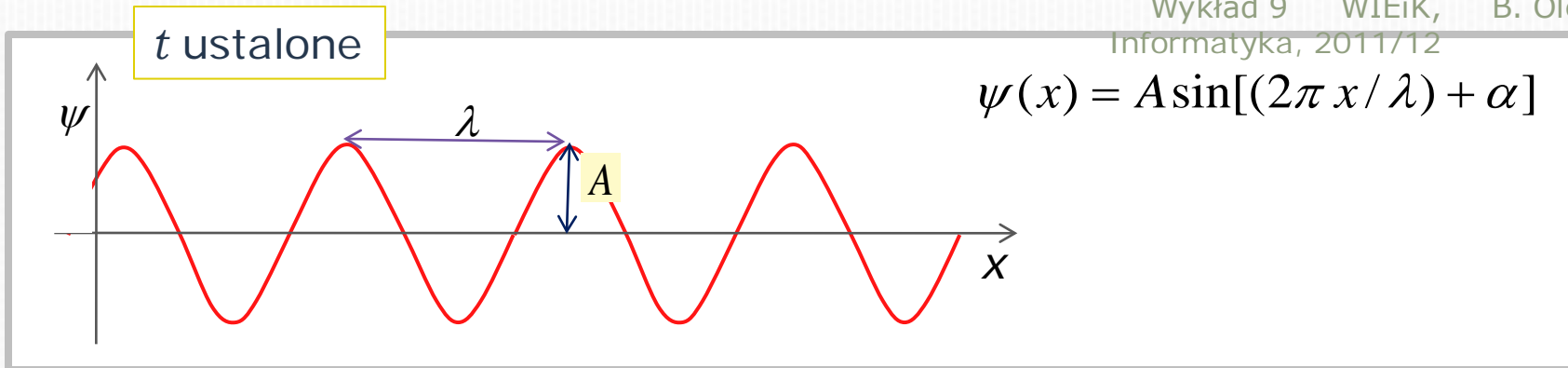
$$\omega = 2\pi f - \text{cz\u0119sto\u015b\u0107 ko\u0142owa}$$

$$\varphi = 2\pi f t + \alpha - \text{faza}$$

Funkcja falowa **fali harmonicznej, biegn\u0105cej (bie\u017c\u0105cej)** mo\u017ce by\u0107 zapisana w postaci:

$$\psi(x, t) = A \sin \left[ \frac{2\pi}{\lambda} (x \mp vt) + \alpha \right]$$

gdzie  $A$  jest amplitud\u0105 fali,  $\alpha$  – faz\u0105 pocz\u0105tkow\u0105,  $\lambda$  - d\u0142ugo\u015bci\u0105 fali, zdefiniowan\u0105 jako odlego\u015b\u0107, mi\u0119dzy dwoma najbli\u017csiemi punktami przestrzeni, w kt\u00f3rych fazy funkcji  $\psi$  w danej chwili  $t$  s\u0105 identyczne.



Przedstawiona fala harmoniczna w ustalonej chwili  $t$  ma kształt sinusoidalny i cechuje ją **okresowość przestrzenna**,  $\lambda$ .

Faza funkcji falowej:

$$\varphi = \frac{2\pi}{\lambda}(x \mp vt) + \alpha = kx \mp \omega t + \alpha,$$

gdzie  $k = 2\pi/\lambda$  – **liczba falowa**.

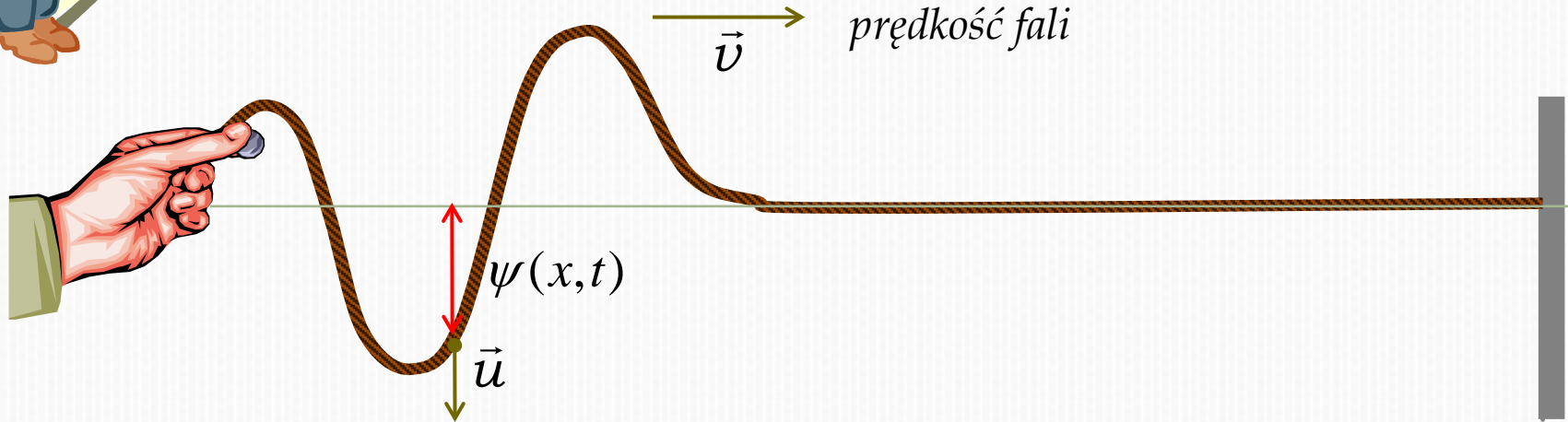
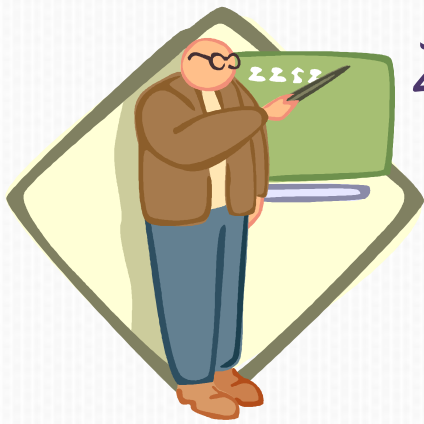
Prędkość fali  $v = \lambda/T$  jest prędkością przemieszczania się powierzchni stałej fazy. Stąd nazywamy ją **prędkością fazową**.

Funkcja falowa może być zapisana w postaci:

$$\psi(x, t) = A \sin(kx - \omega t + \alpha)$$

Zapamiętaj!

# Sens fizyczny funkcji falowej



$$\psi(x, t)$$

= przemieszczenie elementu ośrodka w położeniu  $x$ , w chwili  $t$ , względem położenia równowagi

$$u = \frac{\partial \psi(x, t)}{\partial t}$$

= szybkość elementu ośrodka (szybkość zmian przemieszczenia) w położeniu  $x$ , w chwili  $t$

$$a = \frac{\partial^2 \psi(x, t)}{\partial t^2}$$

= przyspieszenie elementu  $x$  w chwili  $t$

## 2.3. Prędkość fali

Prędkość fali mechanicznej określona jest przez właściwości ośrodka.

Np. falę rozchodzącą się w linii można wytworzyć tylko w linii napiętej przez siły działające na oba jej końce.



$$v = \sqrt{\frac{\text{własności sprężyste}}{\text{bezwładność}}}.$$

Wartość siły napinającej linę  $F$  jest związana ze **sprężystością ośrodka** – elementy liny przemieszczające się podczas rozchodzenia fali, działają na sąsiednie elementy, rozciągając się wzajemnie.

Drgające elementy ośrodka posiadają masę, która charakteryzuje ich **bezwładność**.



Prędkość fali mechanicznej zależy od własności sprężystych ośrodka, w którym rozchodzi się fala i bezwładności (masa jest miarą bezwładności ciała) i wyraża się wzorem :

$$v = \sqrt{\frac{F}{\mu}},$$

gdzie  $F$  charakteryzuje siły sprężyste ośrodka a  $\mu = \Delta m / \Delta l$  jest jego gęstością liniową.

Fale mechaniczne poprzeczne mogą powstawać tylko w ciałach stałych, ośrodkach charakteryzujących się sprężystością postaciową.

W ciałach stałych mogą też powstawać fale podłużne.

W ośrodkach o sprężystości objętościowej (cieczach, gazach) mogą powstawać tylko fale podłużne (np. fale dźwiękowe w powietrzu).



## 2.4. Energia i moc w ruchu falowym

Rozważmy nieskończenie długą, naciągniętą linę, w której wzbudzamy falę biegnącą:

$$\psi(x, t) = A \sin(kx - \omega t + \alpha),$$

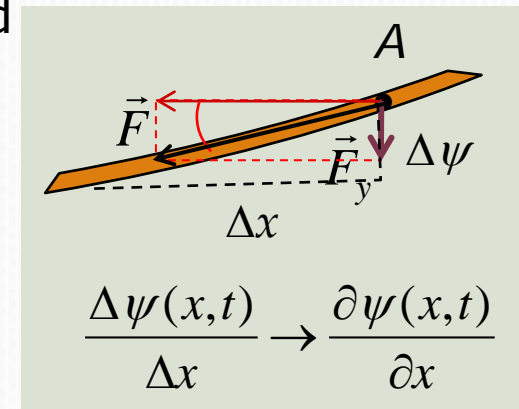
W tym celu musimy dostarczyć energii. Jest ona potem przenoszona przez falę w postaci energii kinetycznej i potencjalnej.

*Energia kinetyczna elementu liny zależy od jego prędkości poprzecznej; energia potencjalna od stopnia jej naprężenia w danej chwili.*

Zastanówmy się, jak energia jest przekazywana od jednego elementu liny do następnego.

Odcinek liny na lewo od punktu A wywiera siłę o wartości  $F$  na jej odcinek po prawej stronie, i na odwrót, a jej składowa:

$$F_y(x, t) = -F \frac{\partial \psi(x, t)}{\partial x}$$



Podczas ruchu punktu A w kierunku pionowym siła  $F_y$  wykonuje pracę i energia jest przekazywana do elementu liny na prawo od A.

Chwilowa moc  $P$  przekazywana w punkcie A:

$$P(x,t) = F_y(x,t)v_y(x,t) = -F(x,t) \frac{\partial \psi(x,t)}{\partial x} \frac{\partial \psi(x,t)}{\partial t}$$

$$P = \frac{dW}{dt} = \vec{F} \cdot \frac{d\vec{r}}{dt} = \vec{F} \cdot \vec{v}$$

W przypadku fali harmoniczej:  $\psi(x,t) = A \sin(kx - \omega t)$ ,

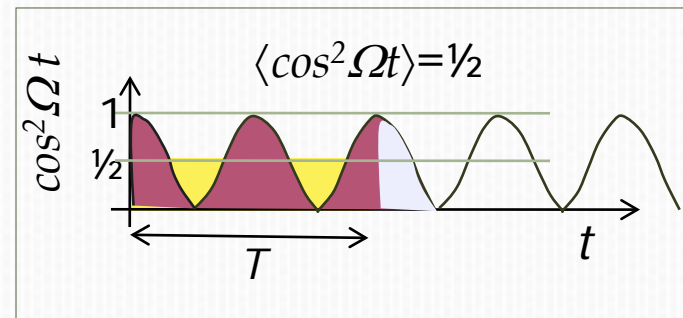
$$P(x,t) = Fk\omega A^2 \cos^2(kx - \omega t),$$

Średnia moc, czyli średnia szybkość z jaką energia jest przenoszona przez falę:

$$P_{\acute{s}r} = Fk\omega A^2 \langle \cos^2(kx - \omega t) \rangle = \frac{1}{2} Fk\omega A^2,$$

korzystając z zależności prędkości fali od siły napinającej  $F$  dostaniemy  $F = v^2 \mu = v\omega\mu/k$ , a stąd

$$P_{\acute{s}r} = \frac{1}{2} \mu \omega^2 A^2 v.$$



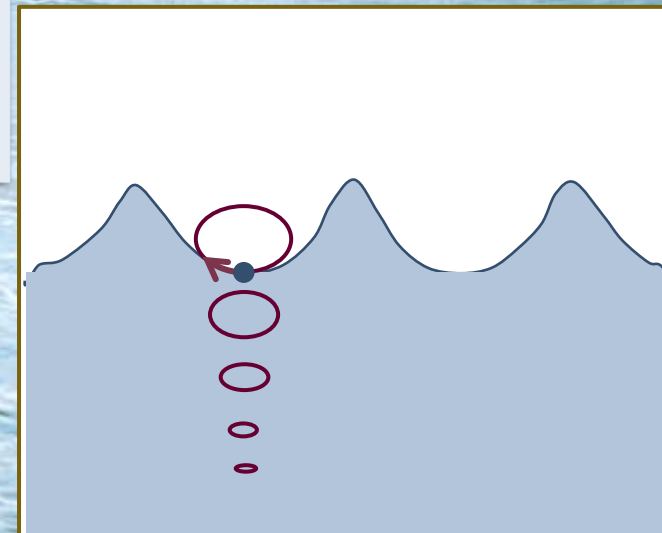
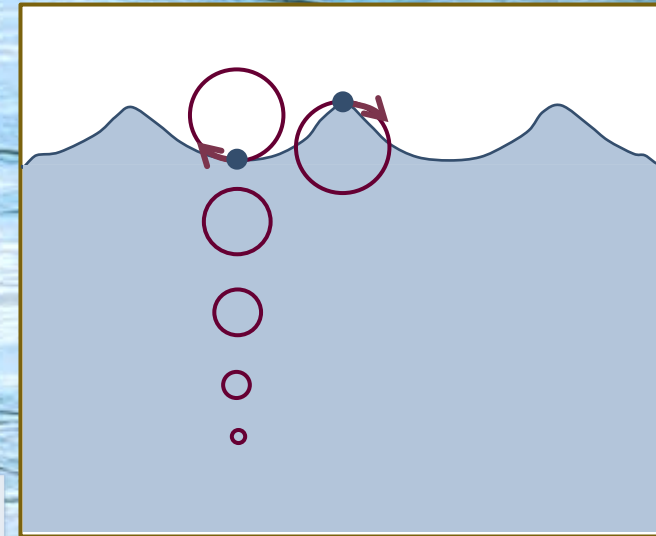
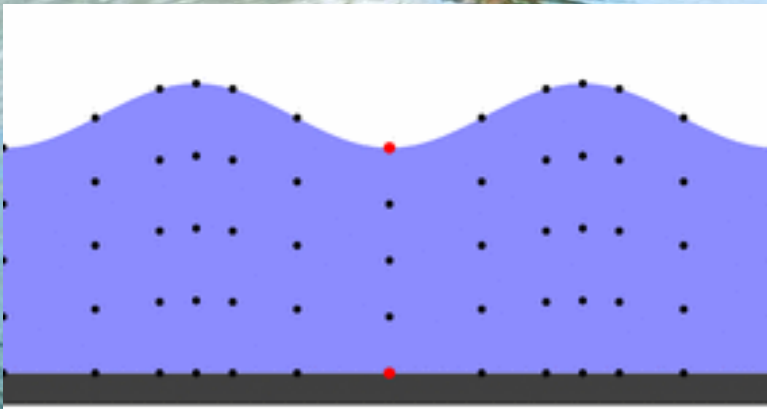
Uzyskany wynik, że średnia moc jest proporcjonalna do szybkości  $v$ , kwadratu amplitudy  $A^2$  oraz kwadratu częstości  $\omega^2$ , ma charakter ogólny i jest prawdziwy dla wszystkich typów fal.

## 2.5. Fale na wodzie

Analityczny opis fal na wodzie jest bardzo skomplikowany.

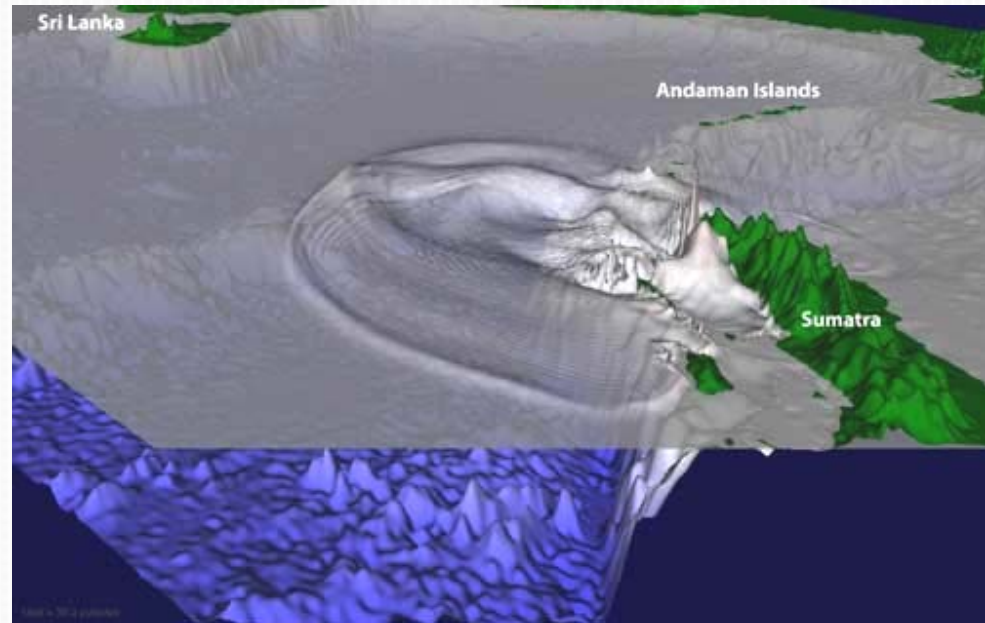
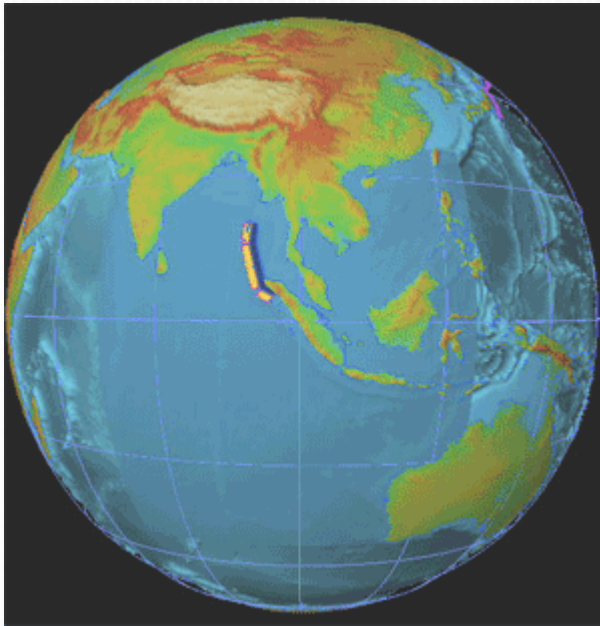
*Tory cząsteczek są w przybliżeniu okręgami na głębokiej wodzie, elipsami na płytkiej, zakreślanymi wokół położenia równowagi. Okres obrotu jest równy okresowi fali. Na szczytach fal prędkość cząsteczek dodaje się do prędkości fali, a w dolinach odejmuje.*

To oznacza, że cząsteczka wody porusza się zarówno w kierunku poziomym jak i pionowym. W tym sensie fala wodna ma zarówno charakter fali poprzecznej jak i podłużnej.





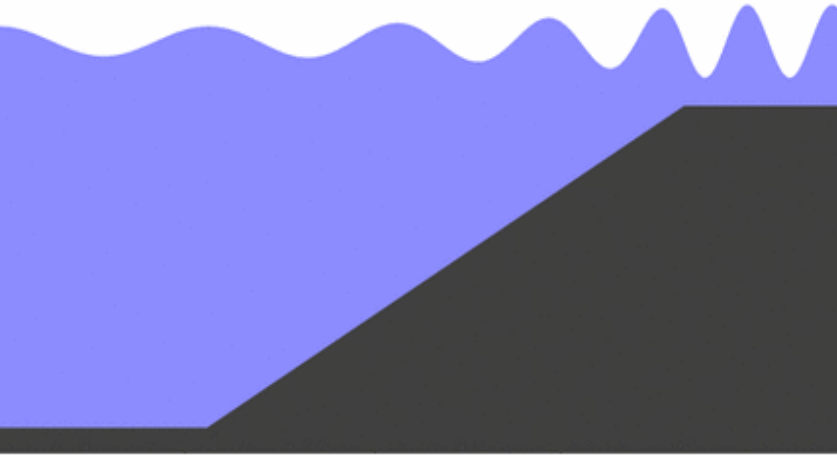
Dlaczego fale tsunami są nieodczuwalne na pełnym oceanie a wyrządzają tak wielkie szkody na lądzie?



*Na pełnym morzu przejście fali tsunami, poruszającej się z wielką prędkością (do 900 km/h), może być nawet niezauważone, ponieważ długość tych fal dochodzi do kilkuset kilometrów, ale ich wysokość nie przekracza kilkudziesięciu centymetrów. Dopiero w strefie brzegowej może ona osiągnąć wysokość kilkudziesięciu metrów niszcząc nadbrzeżne miejscowości.*



Na głębokiej wodzie prędkość i długość fali nie zależą od głębokości, na płytkiej prędkość propagacji  $v \approx \sqrt{gh}$  i zachodzi  $\lambda = vT \approx \sqrt{gh}T$ .



Średnia moc fali:  $P_{sr} = \frac{1}{2} \mu \omega^2 A^2 v$   
pozostaje w przybliżeniu stała.



Ponieważ prędkość fali, gdy dotrze do płytkich wód przybrzeżnych maleje, zatem jej amplituda musi wzrosnąć i dopiero wówczas przejawia się niszczycielska natura tsunami.

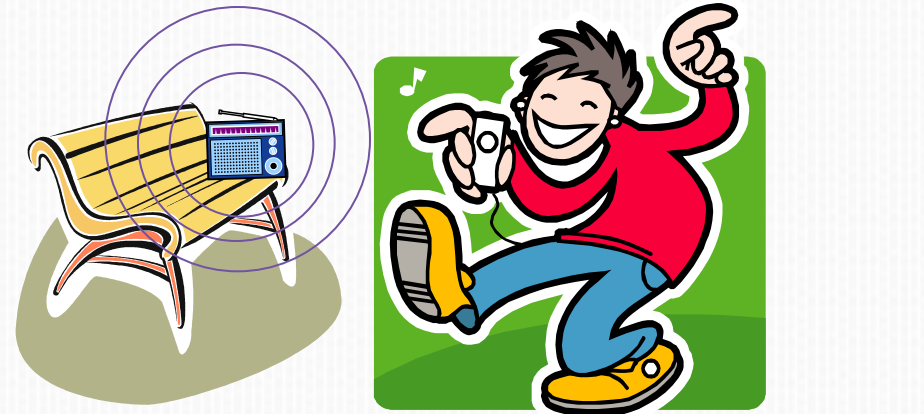
## 2.6. Superpozycja i interferencja fal

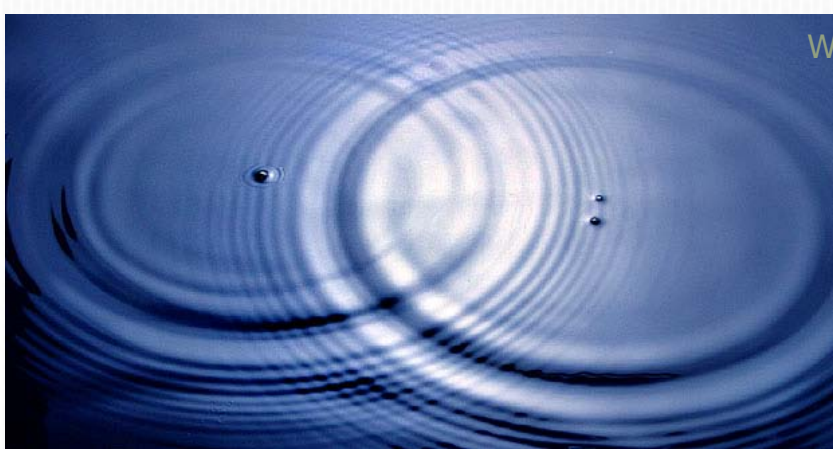
Jeśli w danym ośrodku rozchodzi się równocześnie kilka fal, to wypadkowy ruch cząstek ośrodka jest złożeniem ruchów, które wykonywałyby cząstki podczas rozchodzenia się każdej fali z osobna.

Jest to **zasada superpozycji fal**. Wynika ona z postaci równania falowego.

Jeśli każda z funkcji  $\psi_1$  i  $\psi_2$  spełnia równanie falowe, to ich suma  $\psi_1 + \psi_2$  również musi go spełniać.

Z zasady superpozycji wynika możliwość rozróżniania różnych dźwięków, kiedy jednocześnie docierają do naszego ucha, ponieważ wypadkowa fala jest algebraiczną sumą fal pochodzących z różnych źródeł.





## 2.6.1. Superpozycja fal biegnących

Fala wytworzona w ośrodku otwartym, której rozchodzeniu towarzyszy transport energii nosi nazwę **fali biegnącej** (bieżącej).

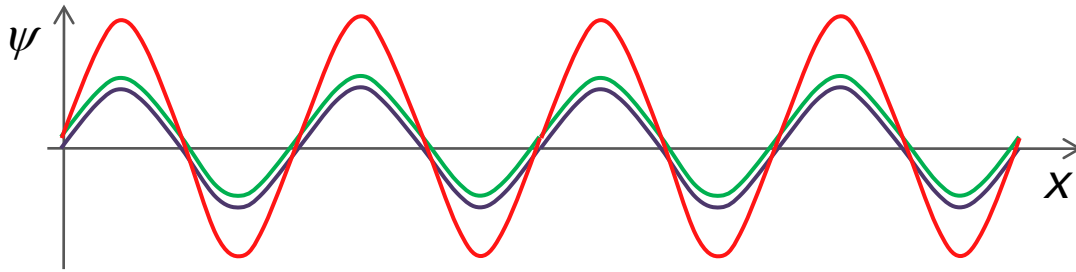
Zobaczmy, jaki jest efekt złożenia dwóch fal harmonicznycy biegnących o jednakowych okresach  $T$ , amplitudach  $A$  i długościach  $\lambda$  wysyłanych przez dwa źródła, różniących się tylko fazą  $\alpha$ :

$$\begin{aligned}\psi &= \psi_1(x,t) + \psi_2(x,t) = A \sin(kx - \omega t) + A \sin(kx - \omega t + \alpha) = \\ &= 2A \cos \frac{\alpha}{2} \sin \left[ (kx - \omega t) + \frac{\alpha}{2} \right].\end{aligned}$$

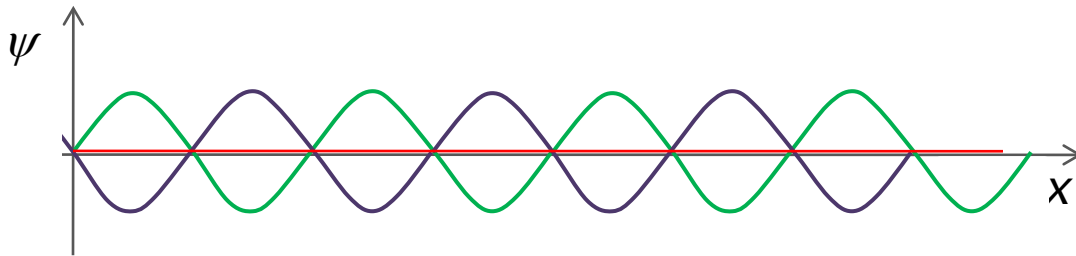
amplituda fali  
wypadkowej

Widzimy, że amplituda fali wypadkowej zależy od fazy  $\alpha$ .

Wypadkowa funkcja falowa jest również harmoniczną i ma tę samą częstość  $\omega$  i długość fali  $\lambda$  co fale składowe.



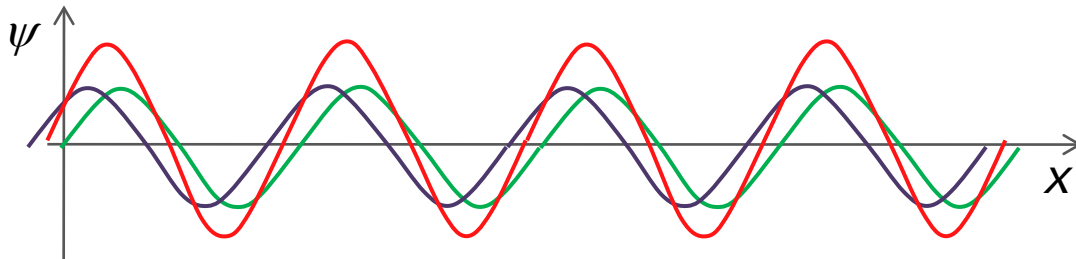
Jeśli  $\alpha = 2n\pi$  amplituda fali wypadkowej jest **sumą** amplitud fal interferujących.



$$\psi = 2A \cos \frac{\alpha}{2} \sin \left[ (kx - \omega t) + \frac{\alpha}{2} \right].$$

Jeśli  $\alpha = (2n+1)\pi$  następuje **wygaszenie fal**.

$$n = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$$



Przypadek pośredni

Powstanie w przestrzeni, w wyniku nakładania się fal, obszarów drgań wzmocnionych i wygaszonych zależy od względnej fazy  $\alpha$  fal.

Jeśli drgania wywołane przez fale w każdym z punktów ośrodka mają stałą różnicę faz, fale nazywamy **spójnymi**. Ich nakładanie prowadzi do **zjawiska interferencji**.

W przypadku zmiennej różnicy faz interferencja nie zajdzie.

## 2.6.2. Fale stojące

Jeśli interferują ze sobą dwie fale o tym samym okresie, amplitudzie lecz biegnące w przeciwne strony powstaje **fala stojąca**:

$$\psi = \psi_1(x, t) + \psi_2(x, t) = A \sin(kx - \omega t) + A \sin(kx + \omega t + \alpha),$$

$$\psi = 2A \sin\left(kx + \frac{\alpha}{2}\right) \cos\left(\omega t + \frac{\alpha}{2}\right).$$

Fala ta posiada częstość kołową  $\omega$  i amplitudę zależną od  $x$ :  $\left|2A \sin\left(kx + \frac{\alpha}{2}\right)\right|$

Dla uproszczenia przyjmijmy  $\alpha=0$ . Wówczas amplituda  $|2A \sin kx|$  osiąga wartość maksymalną  $2A$  w punktach spełniających warunek:

$$kx = (2n + 1)\pi / 2 \rightarrow |x| = (2n + 1)\frac{\lambda}{4}, \quad n = 0, 1, 2, \dots$$

Punkty te noszą nazwę **strzałek**.

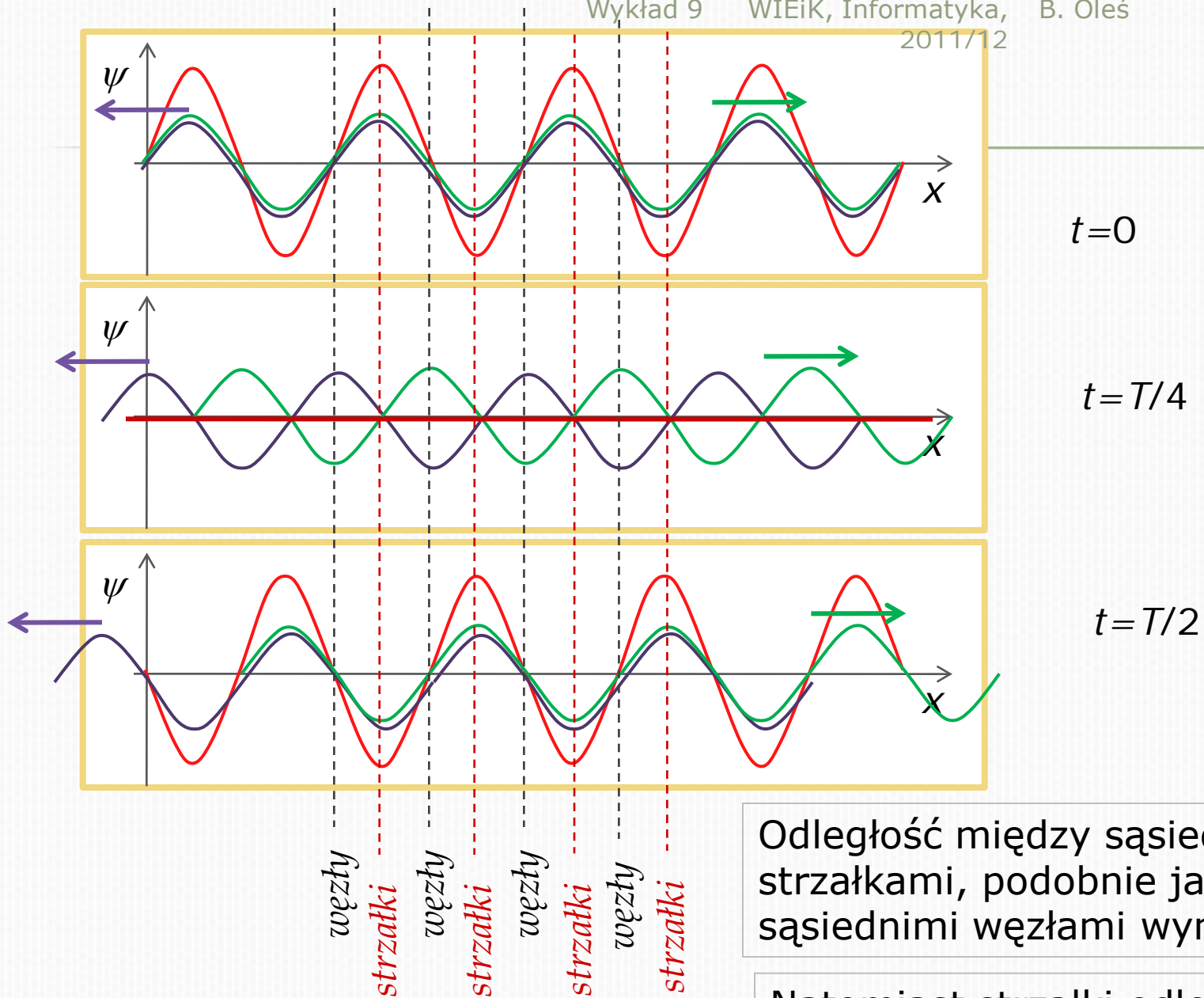
W punktach zwanych **węzłami** amplituda maleje do zera i cząsteczki w nich nie wykonują drgań:

$$kx = n\pi \rightarrow |x| = n\frac{\lambda}{2}, \quad n = 0, 1, 2, \dots$$



*W piszczałkach organowych powstają dźwiękowe fale stojące*





Odległość między sąsiednimi strzałkami, podobnie jak i sąsiednimi węzłami wynosi  $\lambda/2$ .

Natomiast strzałki odległe są od węzłów o  $\lambda/4$ .

## 2.6.3. Fale stojące w strunie

Fala stojąca może być wzbudzona w napiętej strunie (np. skrzypiec) sztywno umocowanej na obu końcach, gdy nakładają się fale padająca i odbita.

Stąd, że wzbudzona fala stojąca musi mieć węzły w punktach mocowania struny, wynika warunek:

$$\lambda_n = 2l / n, \quad n = 1, 2, \dots$$

Możliwe jest powstanie nieskończenie wielu fal harmonicznyc, nazywamy je **drganiami własnymi** (**drganiami normalnymi**), a ich częstotliwości  $f_n$  **częstotliwościami drgań własnych**:

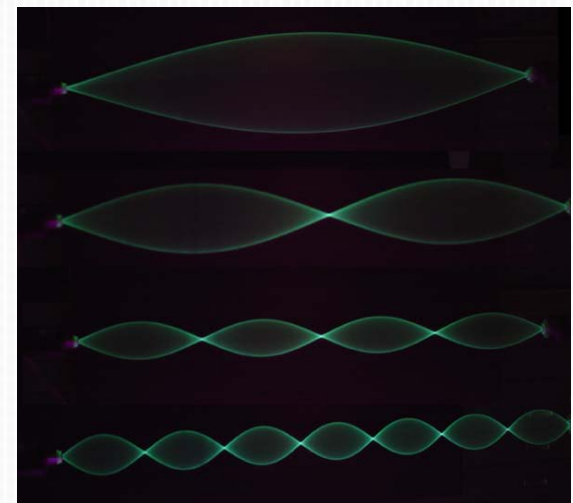
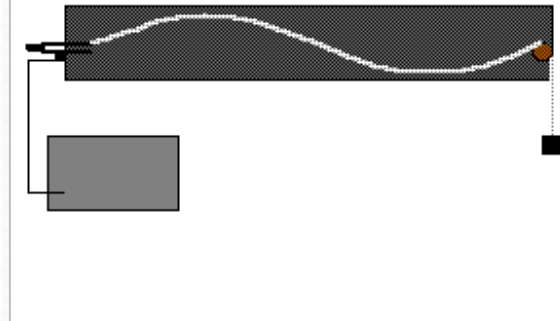
$$f_n = \frac{v}{\lambda_n} = n \frac{v}{2l} = \frac{n}{2l} \sqrt{\frac{F}{\mu}}, \quad n = 1, 2, \dots$$

$F$  - naprężenie struny,  $\mu$  - gęstość liniowa

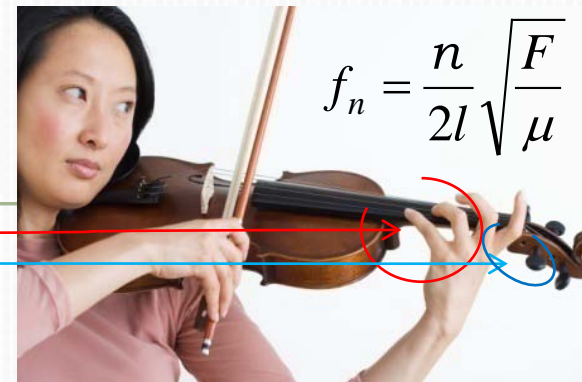
Najniższa częstotliwość dla  $n=1$ ,  
to **częstotliwość podstawowa**.

$$f_1 = \frac{v}{2l}$$

A wyższe noszą nazwę **wyższych harmonicznyc**.



Zazwyczaj przez szarpanie struny wzbudza się drganie, w którym występuje **drganie podstawowe** i **wyższe harmoniczne**.



Zmiana  $f_n$  poprzez zmianę  $l$  lub  $F$ .

W przypadku omawianego zjawiska rezonansu dla układu sprężyna-ciężarek występowała **tylko jedna częstość rezonansowa**, bo bezwładność posiadał tylko jeden element-ciężarek, a własności sprężyste drugi – sprężyna. Był to **układ o elementach skupionych**. Istniał tylko jeden sposób wymiany pomiędzy energią kinetyczną masy a energią potencjalną deformowanej sprężyny.

Jeśli struna zostanie pobudzona do drgań przez bodziec zewnętrzny z częstością równą lub niewiele się różniącą od częstości drgań własnych zajdzie **zjawisko rezonansu**.

O napiętej strunie mówimy, że ma **elementy rozłożone**, ponieważ każdy jej element charakteryzuje się jakąś bezwładnością i sprężystością. Istnieje wiele sposobów wymiany pomiędzy kinetyczną i potencjalną formą energii drgań, zależnie od wartości  $n$ .



Swobodne i wymuszone drgania struny są superpozycją **wielu drgań normalnych**.

W układach zamkniętych, o ściśle określonych granicach powstają fale stojące. (*porównaj: fale biegnące!*).

Ważną cechą fali stojącej jest to, że nie przenosi ona przez ośrodek energii. Energia każdej cząsteczki jest stała i pozostaje związana z cząsteczką podczas wykonywania przez nią drgań harmonicznym wokół położenia równowagi. Całkowita energia pozostaje stale w obrębie granic układu.

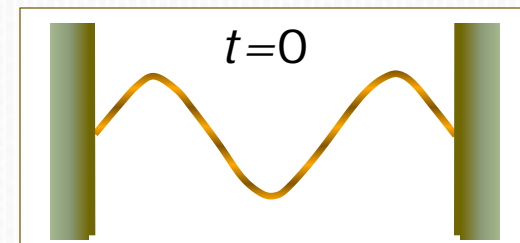
Równanie fali stojącej ma postać drgania harmonicznego:

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

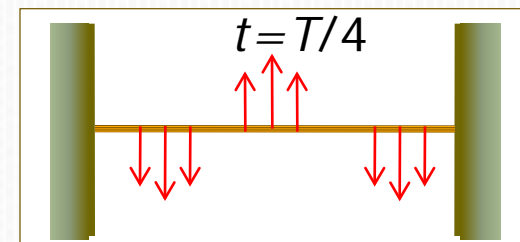
Wszystkie punkty struny (z wyjątkiem węzłów) oscylują z tą samą częstotliwością  $\omega$ , ale mają różne amplitudy.

Falę taką można sobie wyobrazić jako układ oscylatorów drgających równoległe do siebie.

Ponieważ węzły są nieruchome, przez punkty te nie przepływa energia.



$$E_k = 0, E = E_p$$



$$E_p = 0, E = E_k$$