

ELASTİK DALGA YAYINIMI

Prof.Dr. Eşref YALÇINKAYA

(2016 - 4. ders)

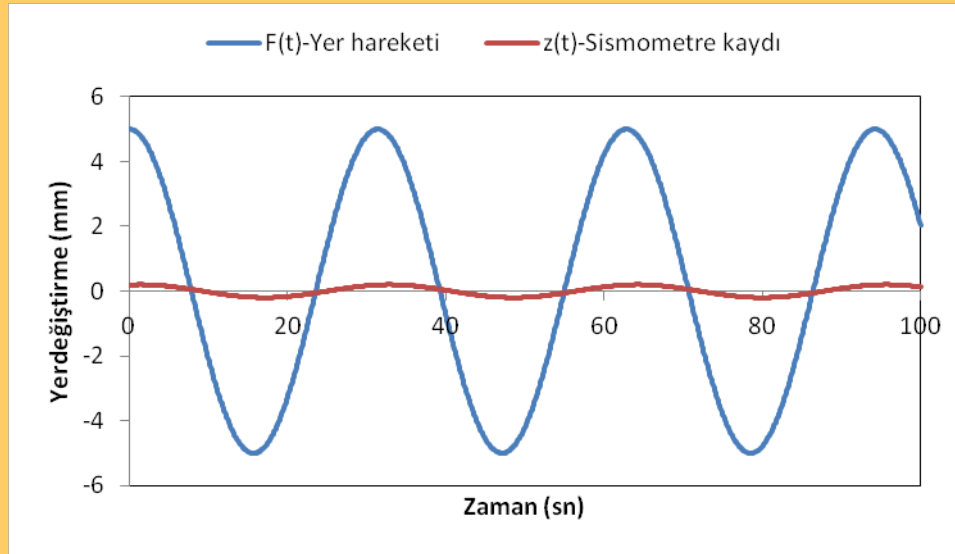
Geçtiğimiz ders;

- Zoruna titreşimler
- Rezonans
- Sismometre teorisi

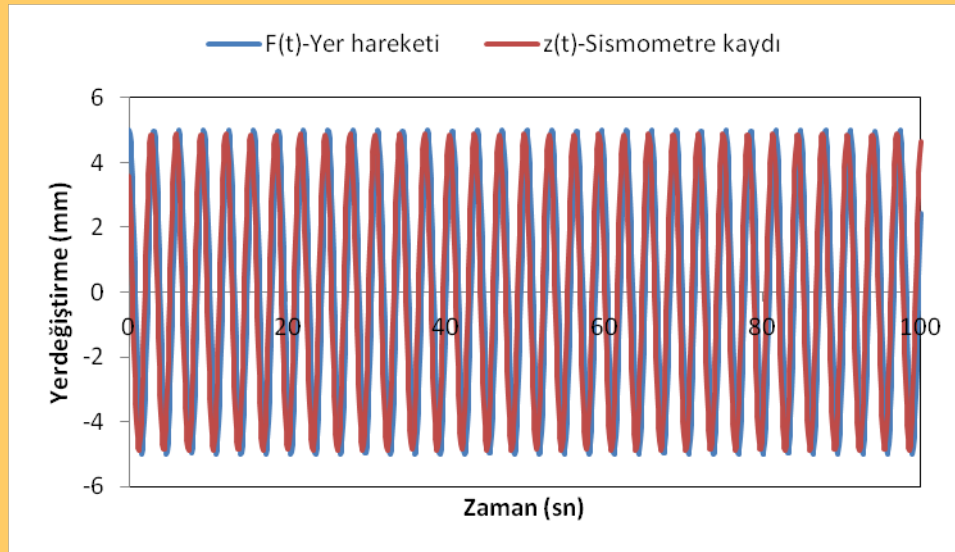
Bu derste;

- Dalga hareketi
- Yayılan dalgalar
- Tek boyutlu dalga denklemi

Geçen haftanın ödevi;



$$\omega_0 = 1$$
$$\omega = 0.2$$



$$\omega_0 = 1$$
$$\omega = 2$$

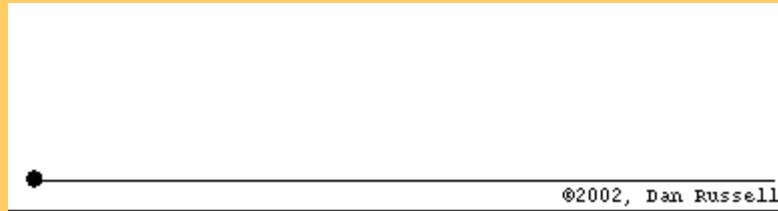
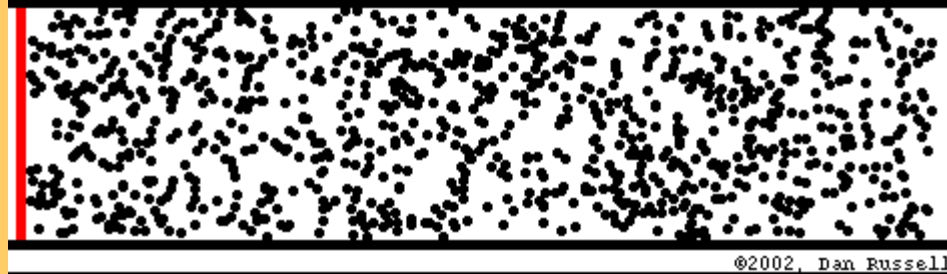
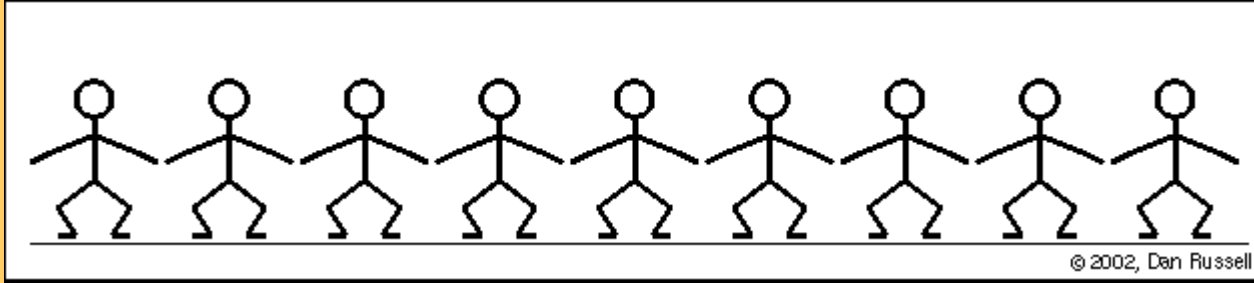
DALGA HAREKETİ

Dalga; ortam içinde yayılan bir bozuşma, bir değişimdir. Bozuşma veya değişim ortam içinde bir noktadan diğerine enerjiyi transfer eder. Bozuşma veya değişim; elastik deformasyon, basınç değişimi, elektriksel veya manyetik alan veya ısı şekillerini alabilir.

- Deniz dalgaları
- Deprem dalgaları
- Ses dalgaları
- Işık dalgaları
- Radyo dalgaları
- Elektromanyetik dalgalar



Mekanik veya elastik dalgalarda; dalga'nın içinde yayıldığı ortam, dalga geçerken bazı yerel titreşimlere uğrar. Fakat, ortam içindeki partiküller dalga ile birlikte seyahat etmezler veya kalıcı yer değiştirmeye uğramazlar.

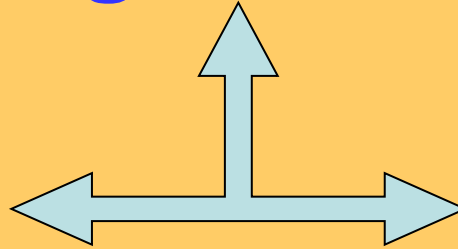


Dalga türleri

**BOYUNA dalgalar
(Longitudinal)**



**Tanecik hareketi
dalganın yayılım
doğrultusuna paralel**

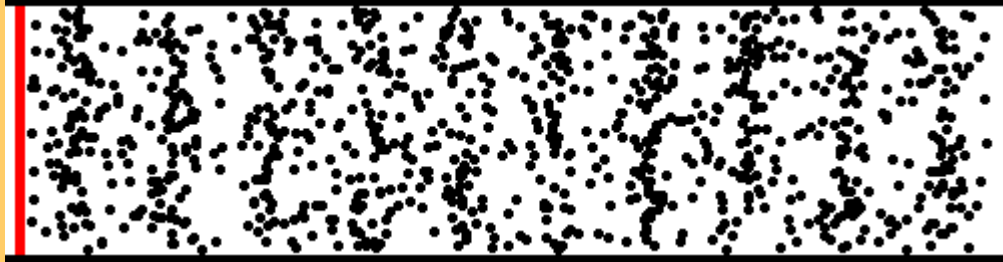


**ENİNE dalgalar
(Transverse)**

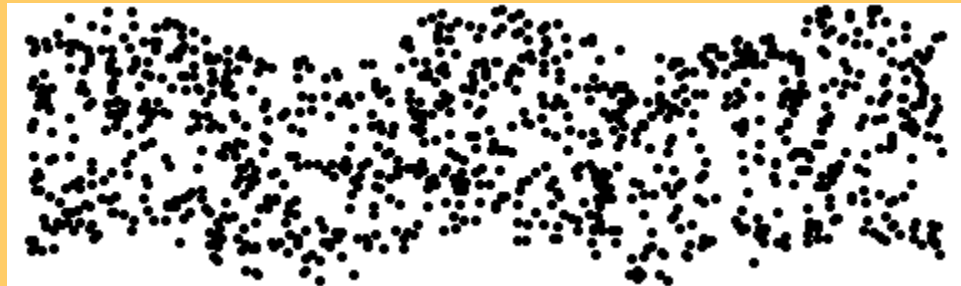


**Tanecik hareketi
dalganın yayılım
doğrultusuna dik**

BOYUNA dalgalar (Longitudinal)



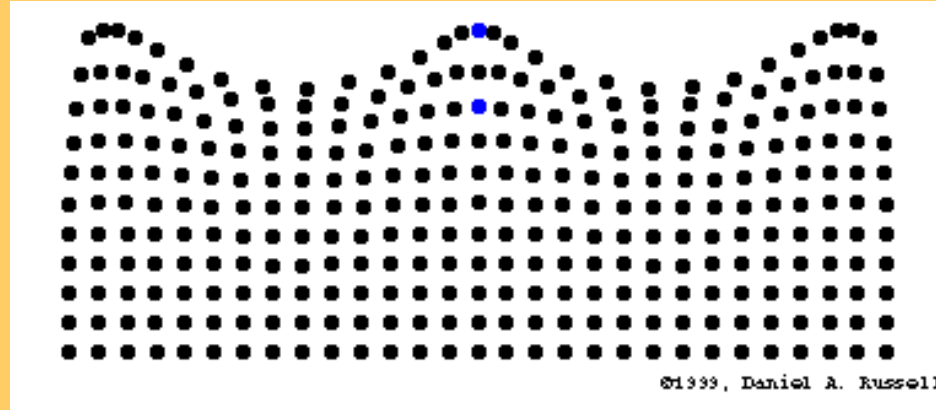
ENİNE dalgalar (Transverse)



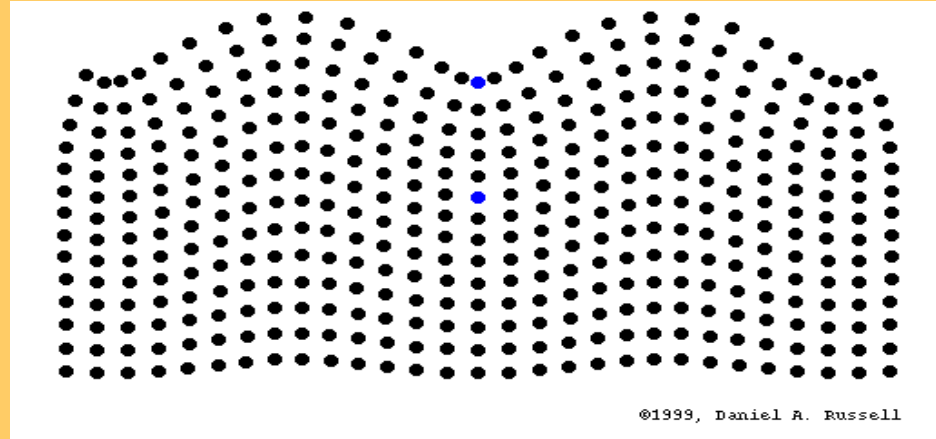
Yüzey dalgaları

Tanecik titreşim hareketi ne tam anlamı ile boyuna, ne de tam anlamı ile enine olan dalgalardır.

Water wave
(Su dalgası)

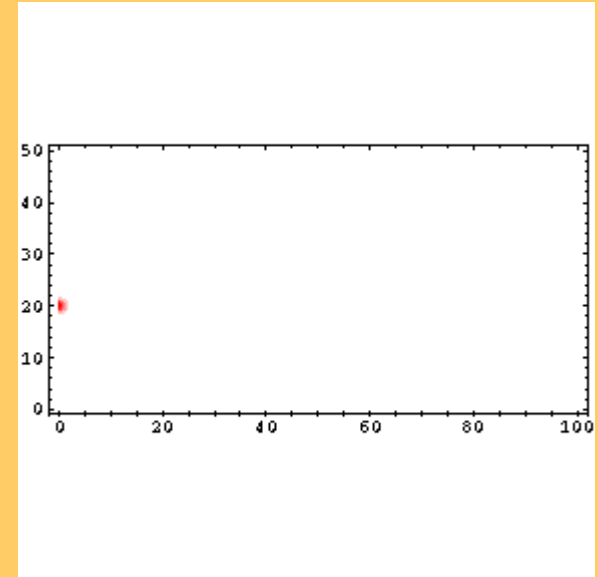
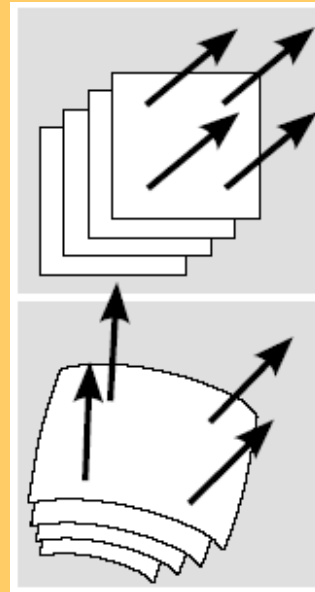


Rayleigh wave

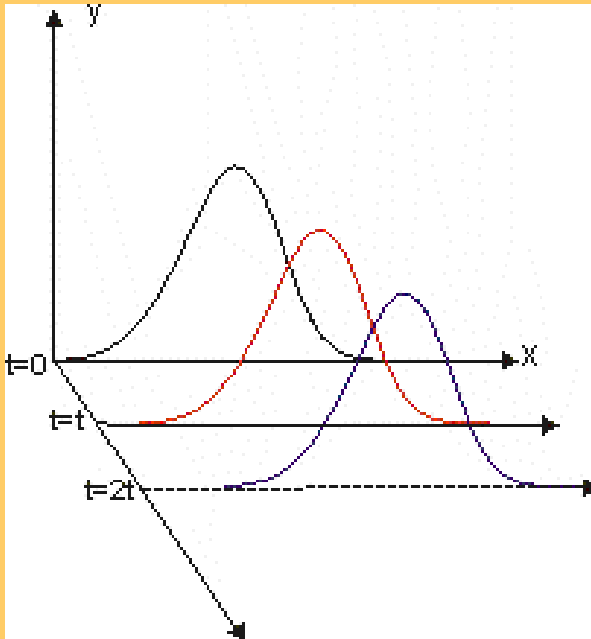
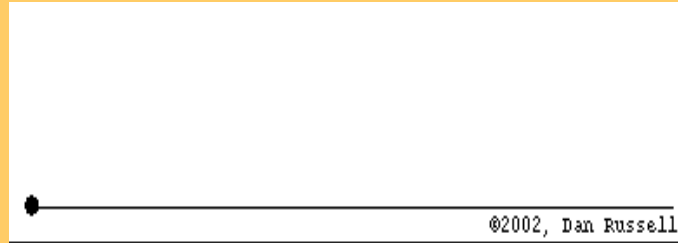


Dalgaları enerjinin yayıldığı boyutlara göre; tek boyutlu (bir ip boyunca yayılan dalgalar), iki boyutlu (deniz yüzeyindeki dalgalar) ve üç boyutlu dalgalar (ses, deprem, ışık dalgaları) diye sınıflandırabiliriz.

- Tek dalga veya puls
- Periyodik dalga
- Dalga cephesi
- Düzlem dalga
- Küresel dalga
- Silindirik dalga



Yayılan dalgalar



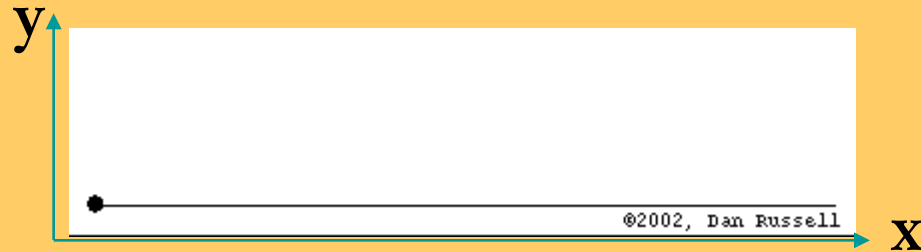
$t = 0$ anında telin şekli;

$$y = f(x)$$

Zaman ilerledikçe puls tel boyunca şekil değiştirmeden ilerler.

$t = t$ anında dalga vt kadar ilerlemiştir.

Tek boyutlu dalga denklemi



x yönünde uzanan, gerilmiş bir ip düşünün. Başlangıçta ip bir τ kuvveti altında gergin ve u denge durumundan y yönünde yerdeğiştirme her yerde sıfırdır. İp bir puls hareketi ile uyarıldıktan sonra ipin bazı kısımları denge durumundan yerdeğiştirir ve bu puls ip boyunca hareket eder.

Amacımız; $u(x,t)$ yerdeğiştirmesini hem ip üzerindeki pozisyonuna, hem de zamana göre tanımlamak :

$$F = ma$$

$$F = ma$$

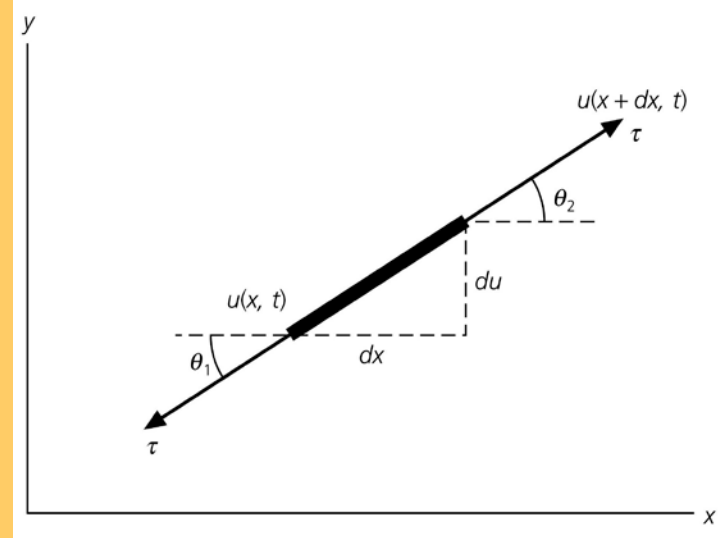
$$\tau \frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial x^2} dx = \rho dx \frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial t^2}$$

$$\frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial x^2} = \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial t^2}$$

$$\rightarrow v = (\tau / \rho)^{1/2}$$

Bu denklem, yay boyunca $u(x, t)$ yerdeğiştirmesinin uzay ve zaman türevleri arasındaki ilişkiyi tanımlar. İki kısmi türev arasındaki ilişki, yay boyunca v hızıyla yayılan bir dalgayı tanımlar.

Figure 2.2-1: Tensions on a string segment.



$$-\tau \sin \theta_1 = -\tau \tan \theta_1 = -\tau \left(\frac{\partial u}{\partial x} \right)$$

$$-\tau \sin \theta_2 = -\tau \tan \theta_2 = -\tau \left(\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial u}{\partial x} \right) dx \right)$$

$$\sum F_y = \tau \left(\frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial x^2} \right) dx$$

Dalga denkleminin çözümü;

$$u(x, t) = f(x \pm vt)$$

$$\frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial x^2} = \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial t^2}$$

$$f(x - vt) = \frac{1}{\cancel{v^2}} \cancel{v^2} f(x - vt)$$

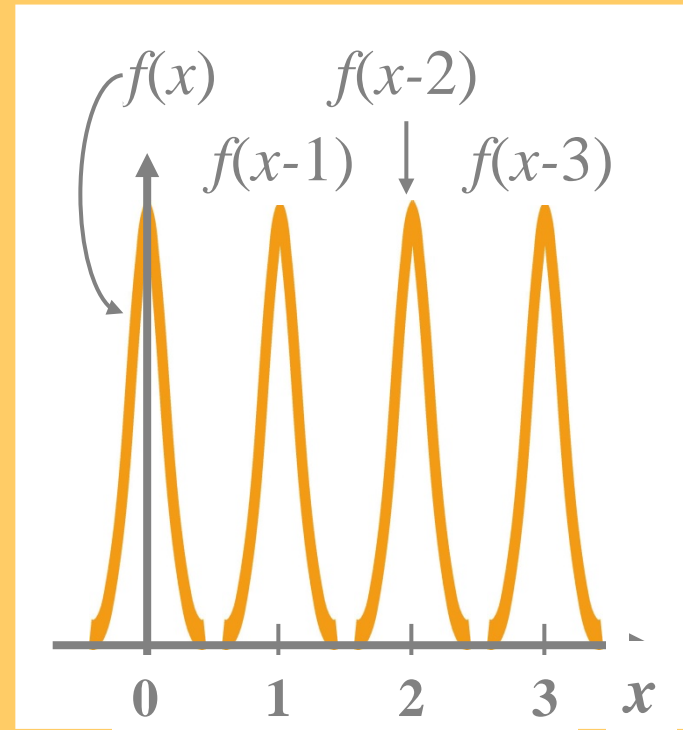
$$u(x, t) = f(x \pm vt)$$

$$u(x, t) = f(x - vt) + g(x + vt)$$

Bu çözüm **pozitif x** yönünde ve **negatif x** yönünde dalga şekli değişmeden **v hızıyla** yayılan dalgayı temsil eder.

$$u(x, t) = f(x - vt)$$

Dalga şeklinin aynı kalması için, yani **f** fonksiyonunun şeklinin değişmemesi için **t** arttıkça **x** 'in artması gerekir. Bu da pozitif yönde ilerleyen bir dalgaya karşılık gelir.



Harmonik yayılan dalga denklemi çözümü;

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

$$\frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial x^2} = \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial t^2}$$

$$-k^2 A \cos(kx - \omega t) = -\frac{1}{v^2} \omega^2 A \cos(kx - \omega t)$$

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

$$u(x, t) = A \cos k(x - vt)$$

$$y(x,t) = f(x - vt)$$

Yayılan dalga formuna uygun bir fonksiyon tanımlarsak;

$$y(x,t) = y_m \sin k(x - vt)$$

Bu denklemde t 'yi sabit tutarak fonksiyonun x 'e göre değişimini veya x 'i sabit tutarak fonksiyonun zamanla değişimini gözlemleyebiliriz.

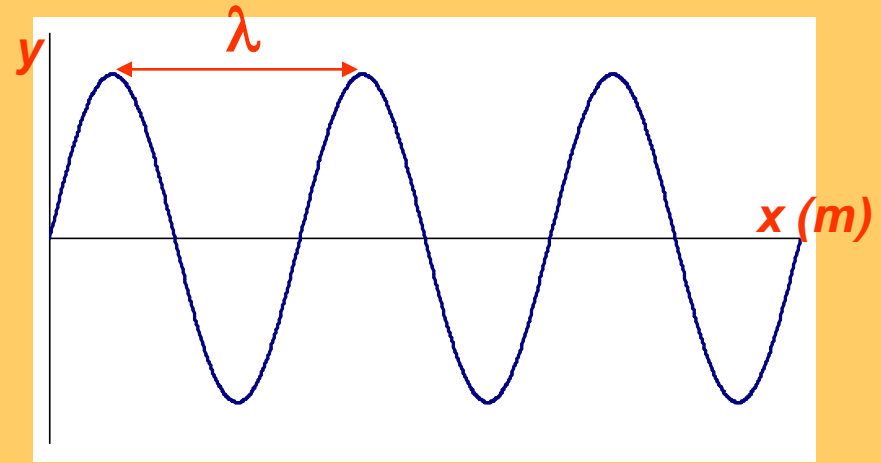
$t = 0$ anında fonksiyonun şekli;

$$y(x,0) = y_m \sin kx$$

$$y(x,0) = y_m \sin kx$$

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

$$y(x,0) = y_m \sin 2\pi \frac{x}{\lambda}$$



y fonksiyonunun değeri **$x=\lambda$, $x=2\lambda$, $x=3\lambda$ +.....** mesafelerinde aynıdır. Fonksiyon **λ** uzaklıklarıyla kendini tekrarlar. Bu nedenle **λ “dalga boyu”** olarak adlandırılır.

Yayılan dalganın bir dalga boyu (**λ**) mesafesini alması için geçen zamana (**T-dalganın periyodu**) dersek dalganın hızı;

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

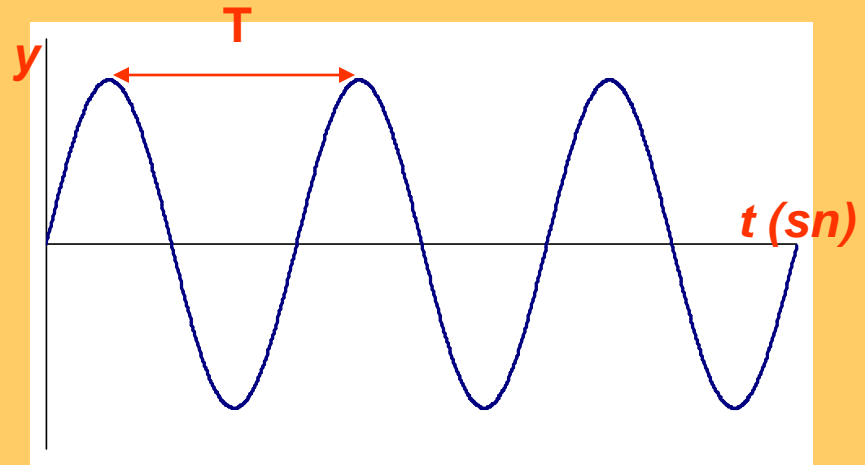
$$y(x,t) = y_m \sin k(x - vt)$$

$x = 0$ anında fonksiyonun şekli;

$$y(0,t) = y_m \sin k(-vt)$$

$$y(0,t) = y_m \sin \frac{2\pi}{\lambda} vt$$

$$y(0,t) = y_m \sin 2\pi \frac{t}{T}$$



y fonksiyonunun değeri $t=T, t=2T, t=3T, \dots$ zamanlarında aynıdır. Fonksiyon T zaman aralıklarıyla kendini tekrarlar. Bu nedenle T “dalga periyodu” olarak adlandırılır.

$$y(x, t) = y_m \sin \frac{2\pi}{\lambda} (x - vt)$$

v : faz hızı
 λ : dalga boyu

$$\boxed{\lambda = vT}$$

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

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



dalga sayısı

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



açısal frekans

$$y(x, t) = y_m \sin(kx - \omega t + \phi)$$

pozitif x yönünde yayılan dalga



Faz sabiti

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

Bu dalganın fazı ;

$$\varphi = \omega t - kx$$

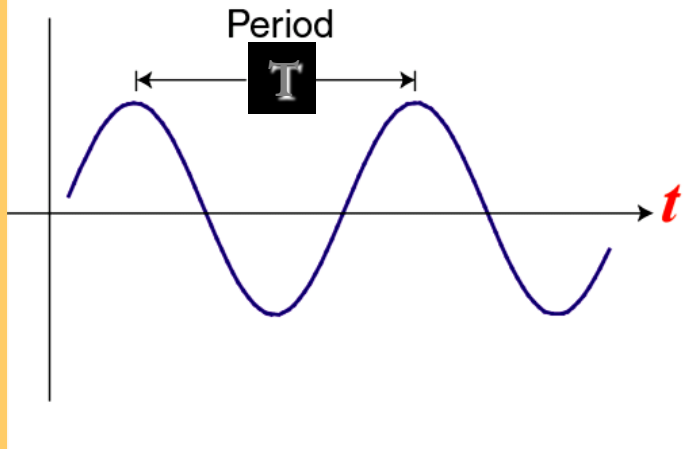
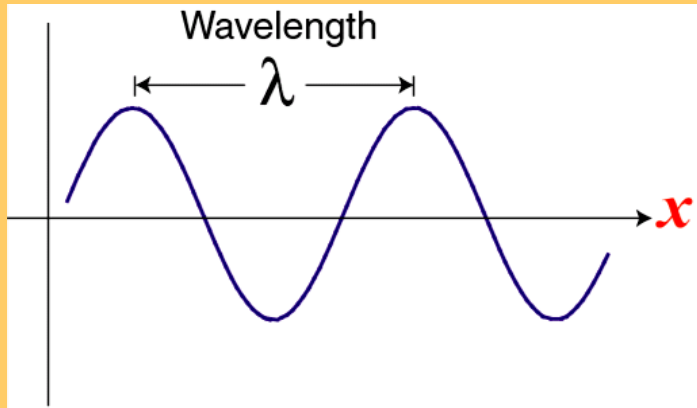
**Faz zamanla değişmiyorsa, dalganın şekli değişmez.
Faz sabit ise;**

$$d\varphi = 0$$

$$w dt = k dx$$

$$v = \frac{dx}{dt} = \frac{w}{k} \quad \rightarrow \quad \text{Faz hızı}$$

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

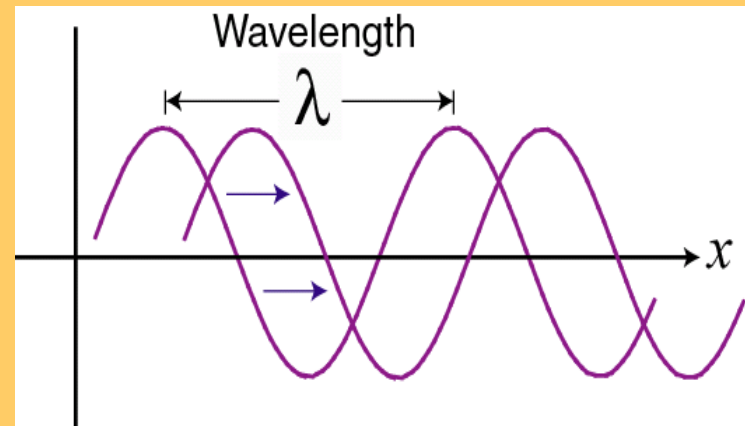


$$\lambda = vT$$

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

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

$$v = \omega / k$$



Değişken	Birim	
Hız	uzunluk/zaman	$v = \omega/k = f \lambda = \lambda/T$
Periyod	zaman	$T = 2\pi/\omega = 1/f = \lambda/v$
Açısal frekans	radyan/zaman	$\omega = 2\pi f = 2\pi/T = kv$
Frekans	1/zaman	$f = \omega/2\pi = 1/T = v/\lambda$
Dalga boyu	uzunluk	$\lambda = 2\pi/k = v/f = vT$
Dalga sayısı	1/uzunluk	$k = 2\pi/\lambda = \omega/v = 2\pi f/v$

DALGA HIZI

$$v = \frac{x}{t} = \frac{\lambda}{T} = \frac{w}{k}$$

- Bir ortam içinde yayılan dalganın hızını hangi değişkenler etkiler?
- Dalga frekansı veya dalga boyu dalganın hızını etkiler mi?
- Dalganın genliği hızını etkiler mi?
- Veya diğer değişkenler, örneğin ortamın yoğunluğu, elastik özellikleri dalga yayılım hızını etkileyebilir mi?

Deney	Gerilme (N)	Frekans (Hz)	Dalgaboyu (m)	Hız (m/s)
1	2.0	4.05	4.00	16.2
2	2.0	8.03	2.00	16.1
3	2.0	12.30	1.33	16.4
4	2.0	16.25	1.00	16.3
5	2.0	20.25	0.800	16.2
6	5.0	12.8	2.00	25.6
7	5.0	19.3	1.33	25.7
8	5.0	25.45	1.33	25.5

Dalga; ortam içinde yayılan bir bozuşma, bir değişimdir.

“A wave is a disturbance moving through a medium.”

Dalga

- Enine, boyuna

Özellikleri

- Genlik, dalga boyu, frekans vb.

Ortam

- Hava, su, kireçtaşı vb.

Özellikleri

- Yoğunluk, ısı, elastisite vb.

$$v = \sqrt{\frac{\tau}{\rho}}$$

Dalga tarafından taşınan enerji;

$$E = KE + PE$$

$$E = \int_0^{\lambda} \frac{1}{2} m v^2 dx + \int_0^{\lambda} \frac{1}{2} k x^2 dx$$

$$E = \int_0^{\lambda} \frac{1}{2} m (-\omega A \sin(\omega t - kx))^2 dx + \int_0^{\lambda} \frac{1}{2} k (A \cos(\omega t - kx))^2 dx$$

$$E = \frac{A^2 \omega^2 \rho}{4} + \frac{A^2 \omega^2 \rho}{4}$$

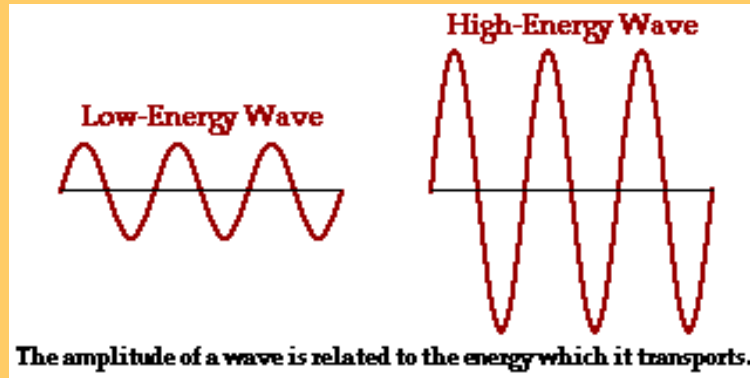
$$E = A^2 \omega^2 \rho / 2$$

Enerji akısı: birim
zamanda birim
alandan geçen enerji

$$I = A^2 \omega^2 \rho v / 2$$

genlik açısal frekans hız

Enerji, dalga genliği ve frekansının karesi ile doğru orantılıdır. Aynı genliğe sahip yüksek frekanslı dalgalar daha büyük enerjiye sahiptirler.



$$E \propto A^2$$

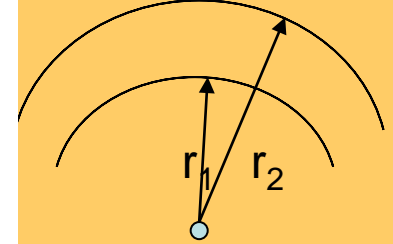
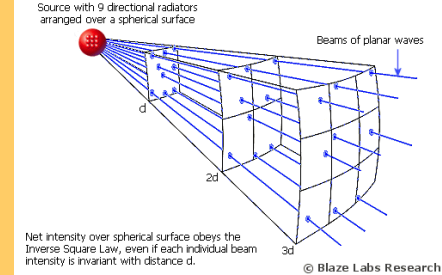
Genlik(A)	Enerji(E)
1 birim	1 birim
2 birim	4 birim
3 birim	9 birim

Genlik ve enerjinin uzaklığa bağlı değişimi: Geometrik yayılma (geometric spreading)

Küresel yayılan dalgalarda; küre cepheleri kaynak uzaklığının karesine bağlı olarak ($4\pi r^2$) genişler. Enerjinin korunması ilkesine göre küre cephelerinin taşıdığı enerji birbirine eşittir:

$$E_1 = E_2$$

Küre cephelerinde birim alana düşen enerji akışı uzaklığın karesiyle azalır:



$$I_1 S_1 = I_2 S_2$$

$$I_1 4\pi r_1^2 = I_2 4\pi r_2^2$$

$$I_2 = \left(\frac{r_1}{r_2} \right)^2 I_1$$

$$I_2 = \frac{1}{r_2^2} I_1$$

Dalga genlikleri ise uzaklıkla ters orantılı olarak azalır:

$$\frac{1}{2} \rho v \omega^2 A_1^2 = \left(\frac{r_1}{r_2} \right)^2 \frac{1}{2} \rho v \omega^2 A_2^2$$

$$A_2 = \frac{1}{r_2} A_1$$

$$G(r) = \frac{1}{r}$$

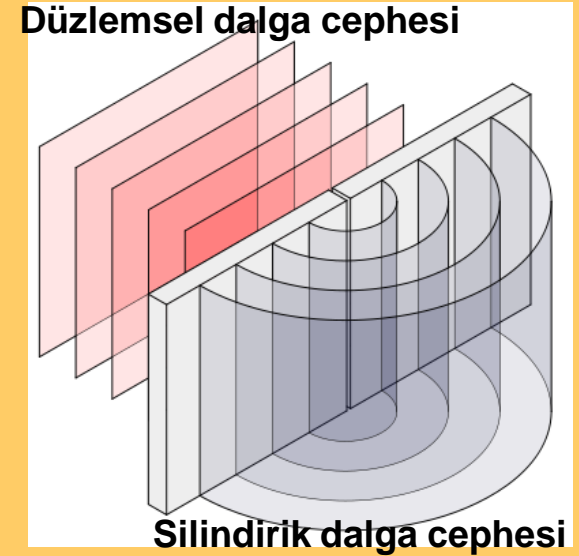
**geometric
spreading**

Silindirik yayılan dalgalarda; silindir cepheleri kaynak uzaklığına bağlı olarak $(2\pi r)$ genişler:

$$I_2 = \frac{1}{r} I_1 \quad A_2 = \frac{1}{\sqrt{r}} A_1 \quad G(r) = \frac{1}{\sqrt{r}}$$

Düzlemsel yayılan dalgalarda; dalga cephesi değişikliğe uğramadan yayılır:

$$I_2 = I_1 \quad A_2 = A_1$$



Yayılan dalgalarda dalga genliklerinin azalımı (attenuation-sönüm yada soğurulma) iki şekilde gerçekleşir;

1. Uzaklığa bağlı genliklerin azalımı (geometric spreading)-G(r)
2. Dalga geçişi sırasında tanecikler arasındaki sürtünme nedeniyle enerjinin bir kısmının ısıya dönüşmesi (anelastic attenuation-intrinsic attenuation)-S(r)

$$A(r) = G(r) \times S(r)$$

$$A(r) = \frac{1}{r} \times e^{-\frac{\omega t}{2Q}}$$

$$A(r) = \frac{1}{r} \times e^{-\frac{\omega r}{2Q_v}}$$

Kaynaktan r kadar uzaklıkta sönümlü-küresel yayılan harmonik dalga denklemi;

$$\phi(r, t) = \frac{1}{r} e^{-\frac{\omega r}{2Q_v}} A \cos(kr - \omega t)$$

ÖDEV:

1. Yayılan bir periyodik dalganın denklemi aşağıda verilmiştir. $y_m = 5$ cm, $\lambda = 200$ m ve $T = 2$ sn olarak $y(x,t)$ fonksiyonunu $x = 0$ m ve $x = 25$ m sabit değerleri için aynı grafik üzerinde çizdiririniz. Zaman sayacını (t) 0'dan 10 sn'ye kadar 0.01 sn aralıklarla arttırınız.

$$y(x,t) = y_m \sin k(x - vt)$$

$$\lambda = vT$$

2. Aynı denklemde bu kez x değerlerini 0'dan 1 m aralıklarla 1000 m'ye kadar arttırarak $y(x,t)$ fonksiyonunu $t = 0$ ve $t = 0.3$ sn sabit değerleri için aynı grafik üzerinde çizdiririniz.

Teslim tarihi : 18 Mart 2016