

ELASTİK DALGA TEORİSİ

(2016 - 5. ders)

Prof.Dr. Eşref YALÇINKAYA

Geçtiğimiz hafta;

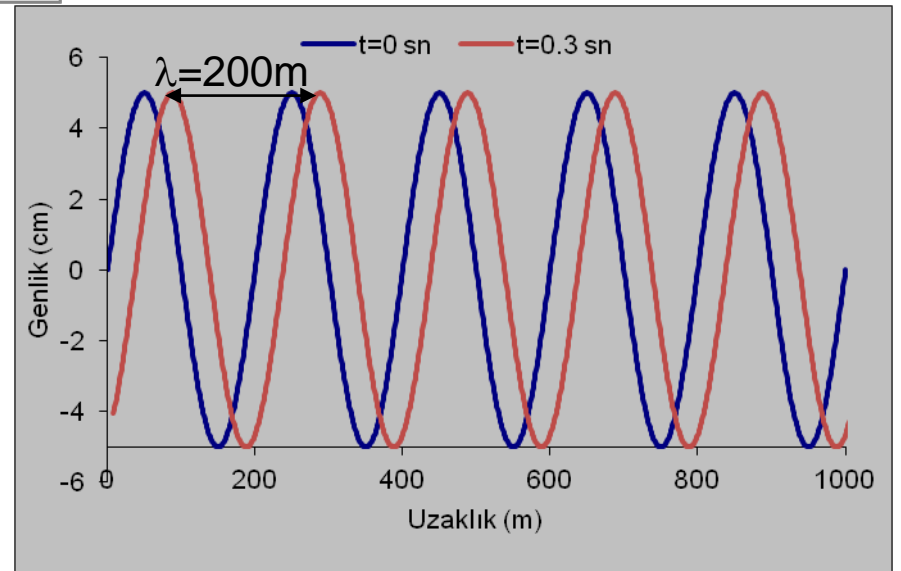
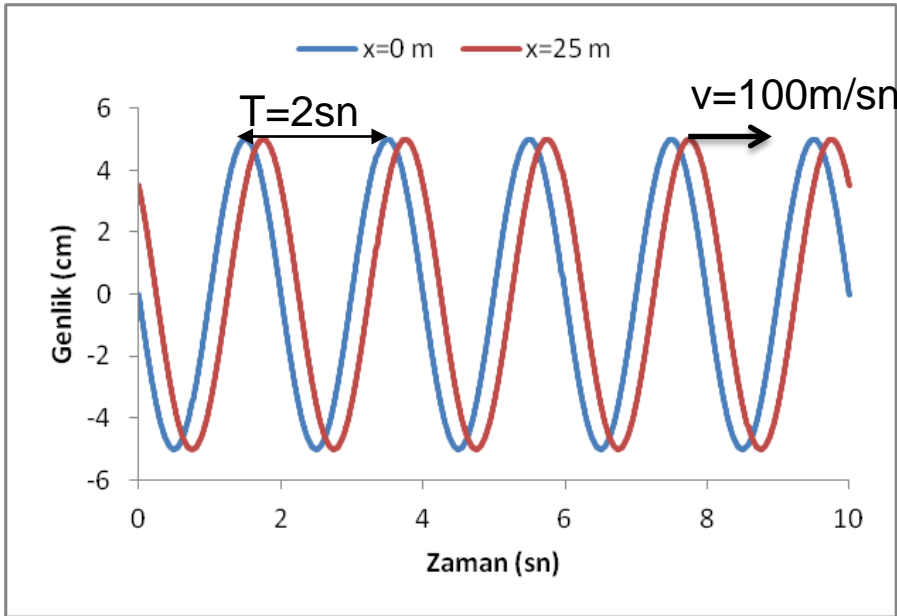
- Dalga hareketi ve türleri
- Yayılan dalga
- Yayılan dalga enerjisi ve sönümlenme

Bu derste;

- Süperpozisyon prensibi
- Fourier analizi
- Dalgaların girişimi

Geçtiğimiz haftanın ödevleri

$$v = \frac{\lambda}{T} = \frac{200}{2} = 100 \text{ m / sn}$$



Süperpozisyon prensibi

Verilen bir zamanda dalga profili üzerindeki herhangi bir taneciğin yerdeğiştirmesi birbirinden bağımsız olarak yayılan dalgaların yerdeğiştirmelerinin toplamıdır.

Bu bir vektörel toplama işlemi olup “süperpozisyon” diye adlandırılır.

Süperpozisyon prensibinin fiziksel önemi, karmaşık bir dalgayı basit dalgaların birleşimi olarak inceleyebilme imkanı sağlamasıdır.



Aynı ortam içinde yayılan iki veya daha fazla dalganın neden olduğu net genlik, her bir dalganın ayrı ayrı neden olduğu genliklerinin toplamına eşittir. Örneğin, birbirine doğru seyahat eden iki dalga, birbirinin içinden geçerek herhangi bir bozulmaya uğramadan diğer tarafa devam eder.

Dalgaların Girişimi

Girişim; iki veya daha fazla dalga dizisinin toplanmasının (süperpozisyonunun) fiziksel etkilerini ifade eden teknik bir terimdir.

$$\left. \begin{aligned} y_1 &= y_m \sin(kx - \omega t - \phi) \\ y_2 &= y_m \sin(kx - \omega t) \end{aligned} \right\} \begin{array}{l} \text{Pozitif } x \text{ yönünde} \\ \text{yayılan iki dalga} \end{array} \left\{ \begin{array}{l} \text{Frekansları aynı} \\ \text{Genlikleri aynı} \\ \text{Aralarında } \phi \text{ kadar faz farkı} \\ \text{var} \end{array} \right.$$

İki dalganın toplamı;

$$y = y_1 + y_2 = y_m [\sin(kx - \omega t - \phi) + \sin(kx - \omega t)]$$

$$y = \underbrace{\left(2y_m \cos \frac{\phi}{2}\right)}_{\text{dalga genliği}} \underbrace{\sin\left(kx - \omega t - \frac{\phi}{2}\right)}_{\text{yayılan dalga}}$$

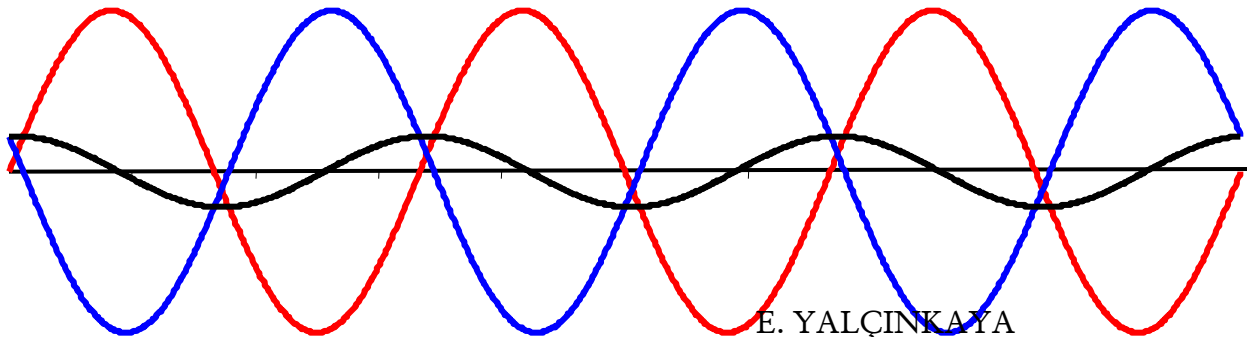
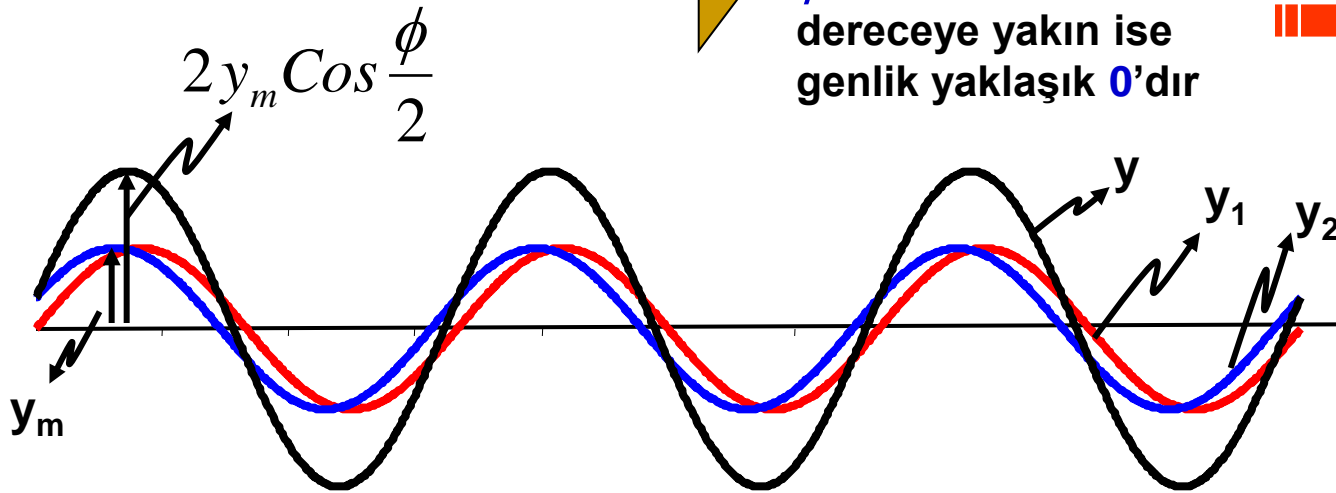
$$y = \underbrace{(2y_m \cos \frac{\phi}{2})}_{\text{genlik}} \sin(kx - \omega t - \frac{\phi}{2})$$

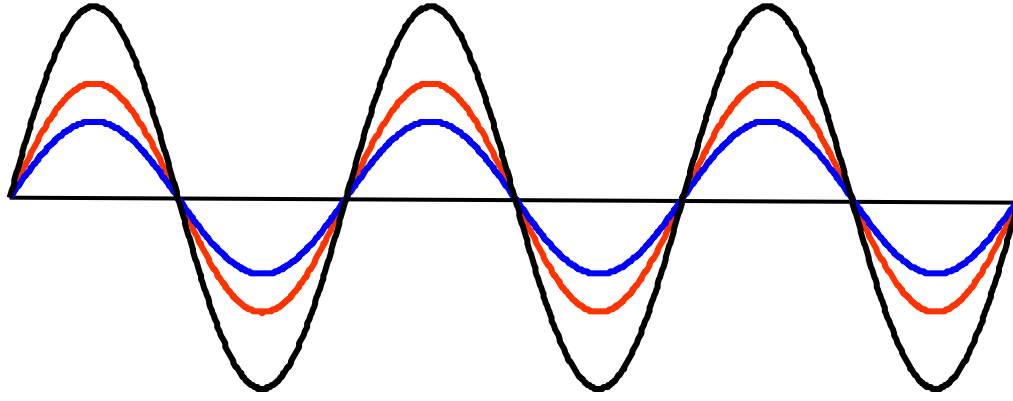
ϕ çok küçük veya sıfır
ise genlik yaklaşık
 $2y_m$ 'dir

⇒ Yapıcı girişim

ϕ faz farkı 180
dereceye yakın ise
genlik yaklaşık 0'dır

⇒ Bozucu girişim



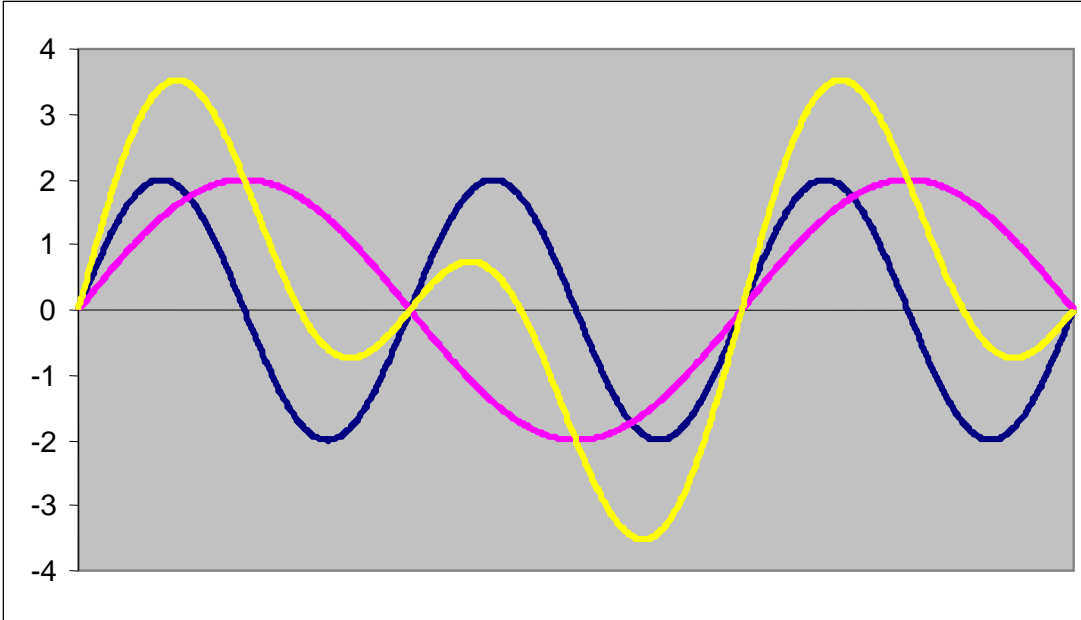


Frekansları ve fazları aynı, fakat genlikleri farklı olan iki dalga'nın girişimi

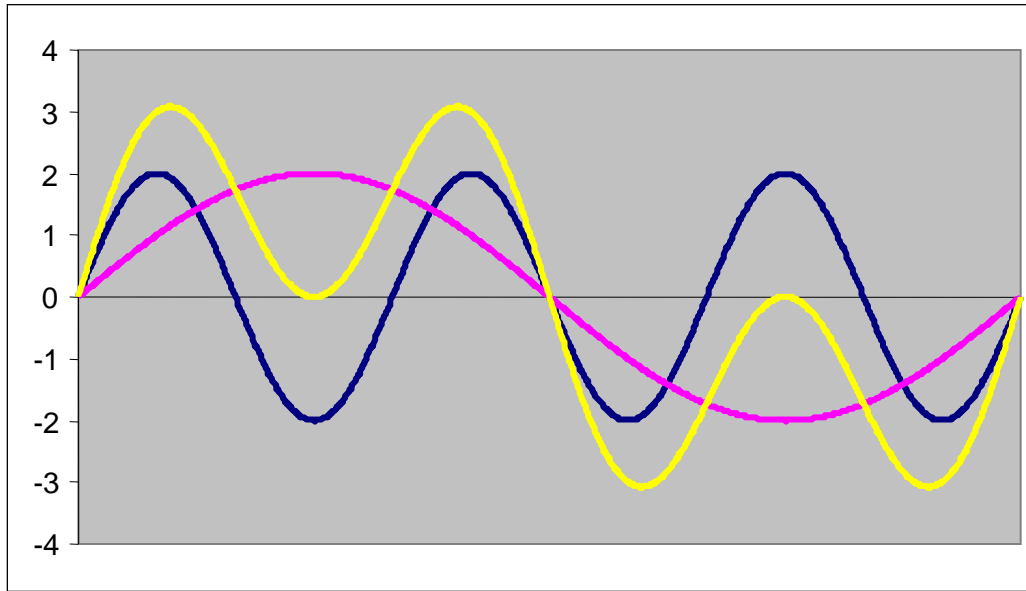
Frekansları aynı, fakat genlikleri ve fazları farklı olan basit harmonik dalgaların toplamı yine bir basit harmonik dalga oluşturur. Yeni dalga'nın genliği dalgalar arasındaki faz farkına bağlıdır. Faz farkı sıfır (veya sıfıra yakın) olduğu zaman yapıcı girişim, faz farkı 180 derece (veya 180 dereceye yakın) olduğu zaman bozucu girişim meydana gelir.

Karmaşık Dalgalar

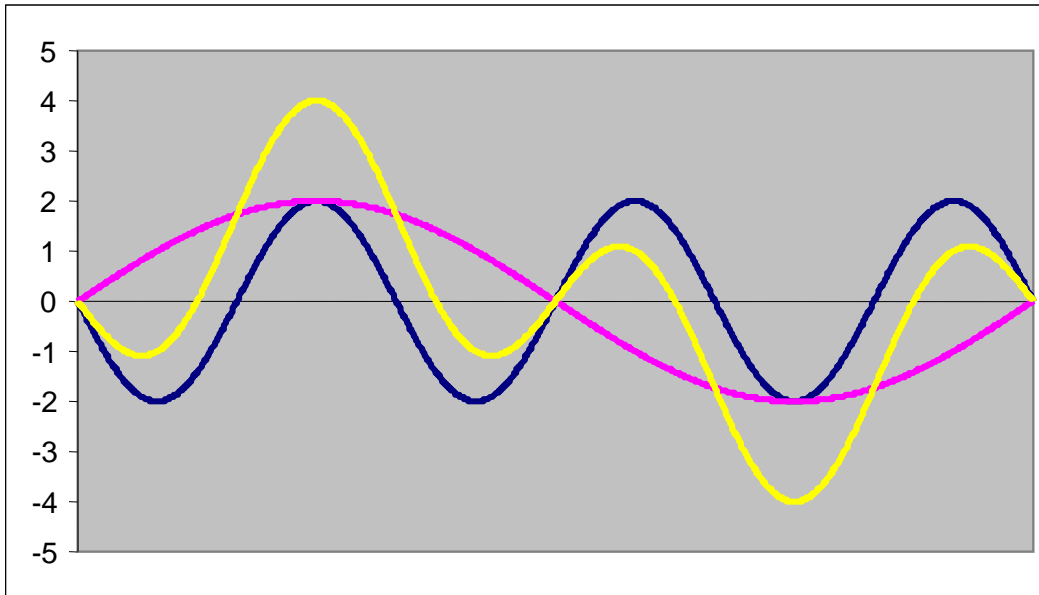
Farklı frekanslara sahip harmonik dalgalar toplanırsa, toplanan dalgalardan farklı karmaşık bir dalga elde edilir. Böyle bir dalganın şekli bir sinüs veya kosinüs eğrisi olmadığı gibi taneciklerin hareketi de basit harmonik hareket değildir.



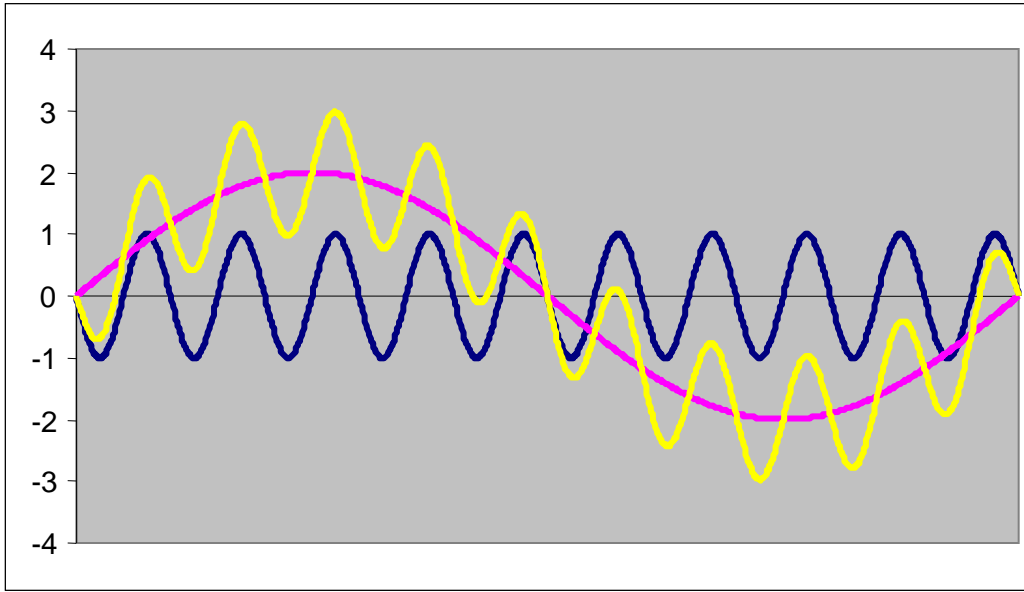
Fazları ve genlikleri aynı, fakat frekansları farklı olan iki dalganın girişimi



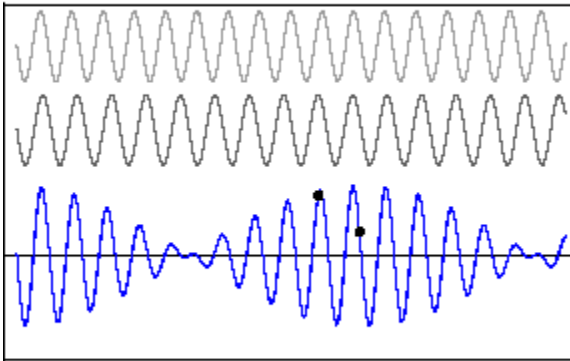
**Genlikleri aynı, fakat
frekansları biri diğerinin
üç katı olan iki dalganın
süperpozisyonu**



**Toplanan dalgaların
fazlarının farklı olması
durumunda toplam
dalga**



Yüksek frekanslı bir dalganın düşük frekanslı bir dalga üzerine bindirilmesi



Frekansları birbirine çok yakın iki dalganın grup oluşturması

Durağan dalgalar

$$\left. \begin{aligned} y_1 &= y_m \sin(kx - \omega t) \\ y_2 &= y_m \sin(kx + \omega t) \end{aligned} \right\}$$

Frekansları, hızları ve genlikleri aynı olan ve bir tel boyunca birbirine ters yönde ilerleyen iki dalga

İki dalganın toplamı;

$$y = y_1 + y_2 = y_m [\sin(kx - \omega t) + \sin(kx + \omega t)]$$

$$y = 2y_m \sin kx \cos \omega t \quad \Rightarrow \text{durağan dalga denklemi}$$

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

Dalga genliği

$$kx = \pi, 2\pi, 3\pi, \dots \text{veya}$$

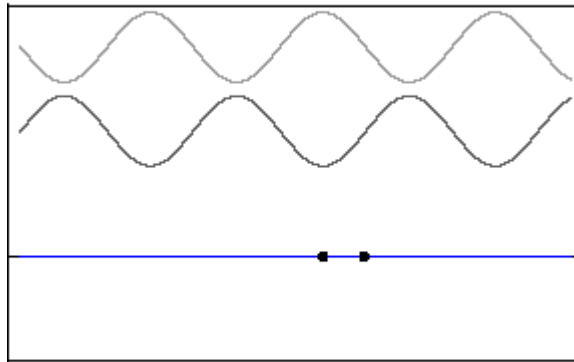
$$x = \frac{\lambda}{2}, \lambda, \frac{3\lambda}{2}, 2\lambda, \dots \text{v.b.}$$

**Değerleri için sıfır
yani minimum
(düğüm noktaları)**

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

$$x = \frac{\lambda}{4}, \frac{3\lambda}{4}, \frac{5\lambda}{4}, \dots \text{v.b.}$$

**Değerleri için
 $2y_m$ yani
maksimum
(anti düğüm
noktaları)**

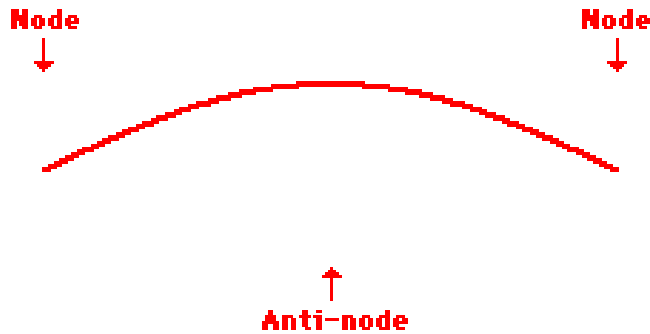


**Enerji tel boyunca herhangi
bir yönde taşınmaz, tel
üzerinde durağan kalır.**

Bu hareket her noktada genlikleri farklı olan ω açısal frekanslı bir basit harmonik harekettir.

Durağan dalga modelleri

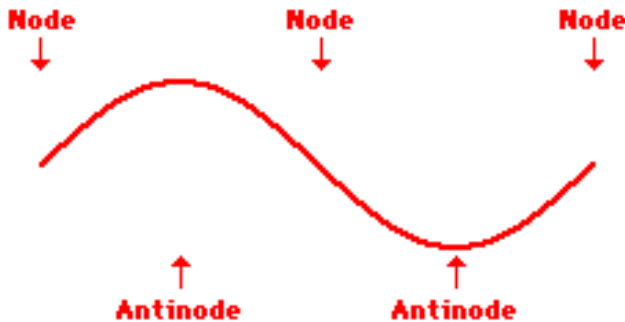
En basit durum **iki ucu sabitlenmiş** uzunluğu L olan telin titreşimini düşünelim ; Bu durumda tel her iki ucunda bir düğüm noktasına ve ortada bir anti-düğüm noktasına sahiptir:



$$L = \frac{\lambda}{2} \Rightarrow \lambda_1 = 2L$$

$$\lambda = \frac{v}{f} \Rightarrow f_1 = \frac{v}{2L}$$

Birinci mod (Temel mod)



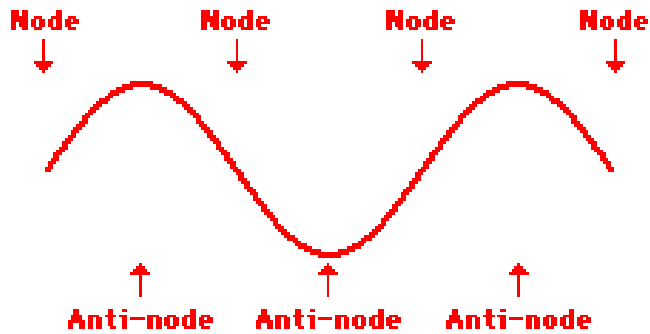
$$L = \lambda_2$$

$$f_2 = \frac{v}{L}$$

İkinci mod (İkinci harmonik)

$$\lambda_n = \frac{2}{n}L \quad f_n = \frac{nv}{2L}$$

n ; Mod (harmonik) numarası
 L ; Tel uzunluğu



$n = 3$ Üçüncü mod

$$\lambda_3 = \frac{2}{3}L \quad f_3 = \frac{3v}{2L}$$



$$f_1$$



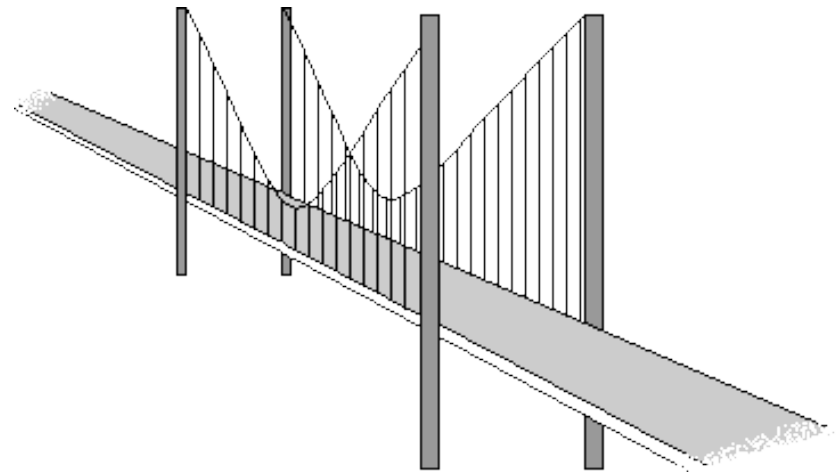
$$f_2 = 2f_1$$



$$f_3 = 3f_1$$



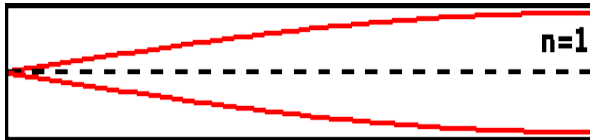
$$f_4 = 4f_1$$



Durağan dalga modelleri

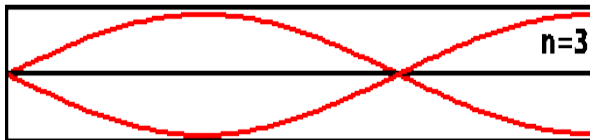
Bir ucu serbest tel üzerinde
durağan dalga modları :

©2011, Dan Russell



$$\lambda_1 = 4L$$

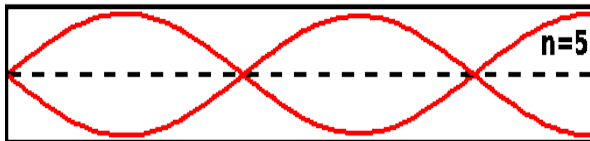
$$f_1 = \frac{v}{\lambda_1} = \frac{v}{4L}$$



$$\lambda_2 = \frac{4L}{3}$$

$$f_2 = \frac{3v}{4L}$$

$$f_2 = 3f_1$$



$$\lambda_3 = \frac{4L}{5}$$

$$f_3 = \frac{5v}{4L}$$

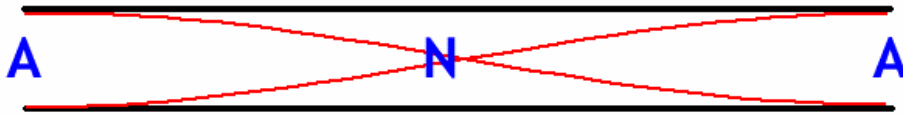
$$f_3 = 5f_1$$

$$f_4 = 7f_1$$

$$\lambda_n = \frac{4L}{2n-1} \quad f_n = \frac{v}{4L}(2n-1)$$

Durağan dalga modelleri

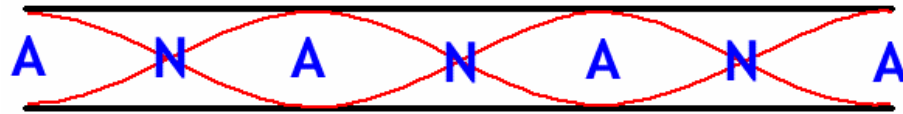
Her iki ucu serbest tel üzerinde durağan dalga modları :



$$f_1$$



$$f_2 = 2f_1$$

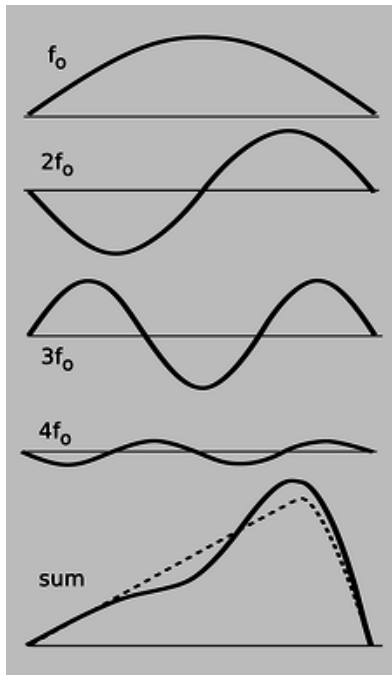
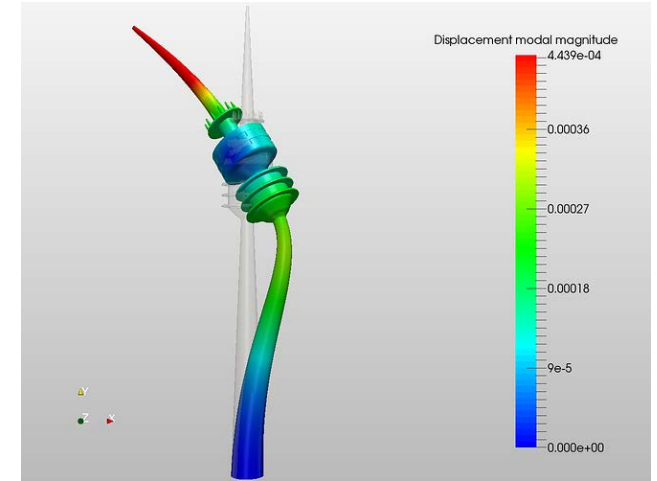
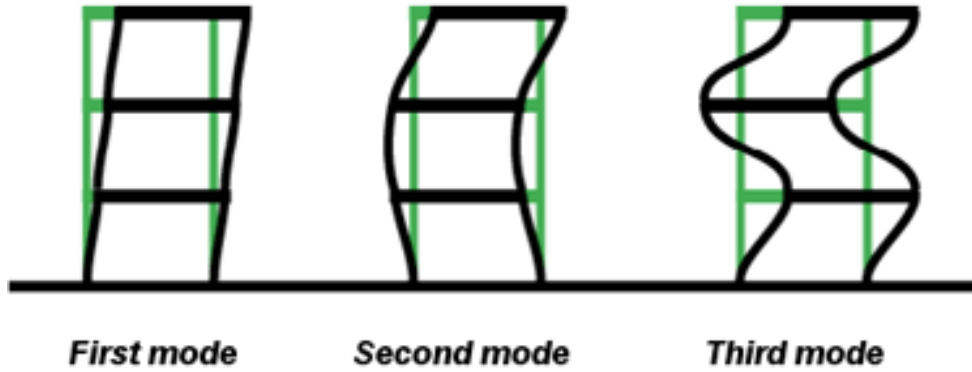


$$f_3 = 3f_1$$



$$f_4 = 4f_1$$

$$\lambda_n = \frac{2}{n}L \quad f_n = \frac{nv}{2L}$$

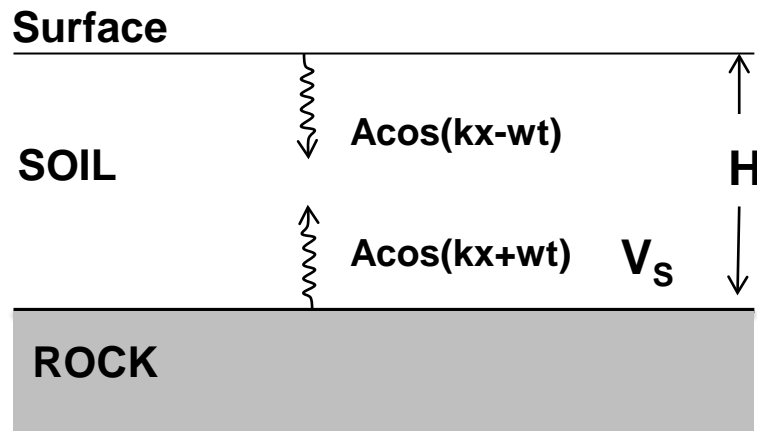


**BİNA'nın temel
titreşim modu;**

$$f_1 = \frac{v_s}{4H}$$

!!!Dikkat!!!

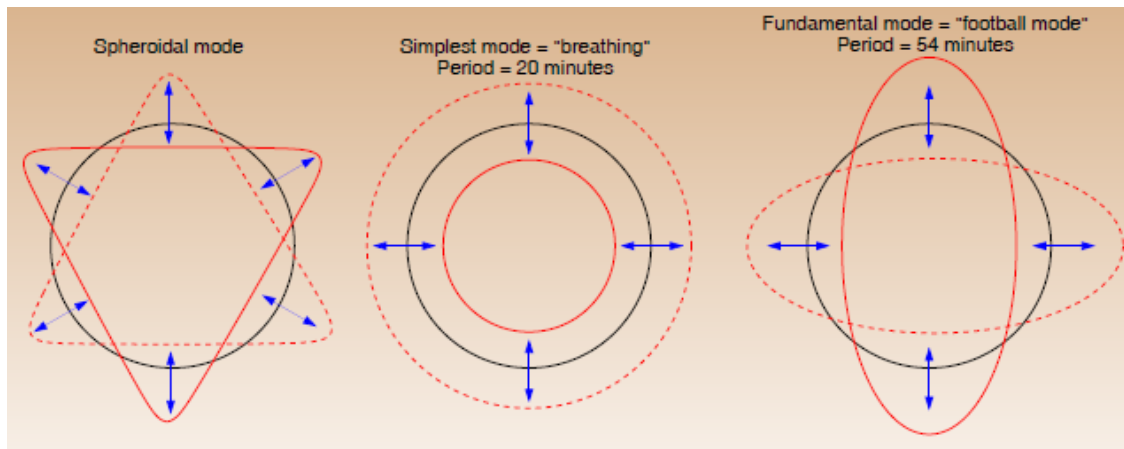
**Yüksek modlara doğru titreşimin genliği azalır.
Çünkü sönüm etkisi yüksek frekanslar için daha
büyüktür.**



SOIL'in (zemin tabakasının) temel titreşim modu;

$$f_1 = \frac{v_s}{4H}$$

YERKÜRE'nin temel titreşim modları;



<https://www.youtube.com/watch?v=-gr7KmTOrx0>

Fourier Serileri

Fransız matematikçi J. Fourier, periyodik dalga şeklinin tanımı yapmış ve harmoniklere sahip sinüsoidin, yani tüm frekansları temel frekansının (ilk harmonik) katları olarak bulunabilen, bir serisi olarak açıklamıştır. Örneğin, 1 Hz, 2 Hz, 3 Hz ve devamı şeklinde bir sinüsoid serisinin 1 Hz temel frekansı, 2 Hz ikinci harmoniği ve devamı şeklinde frekansları içerir. Genelde herhangi bir periyodik dalga şekli $f(t)$;

$$f(t) = \frac{a_0}{2} + a_1 \sin \omega t + a_2 \sin 2\omega t + a_3 \sin 3\omega t + \dots$$

Fourier serisi

$$+ b_1 \cos \omega t + b_2 \cos 2\omega t + b_3 \cos 3\omega t + \dots$$

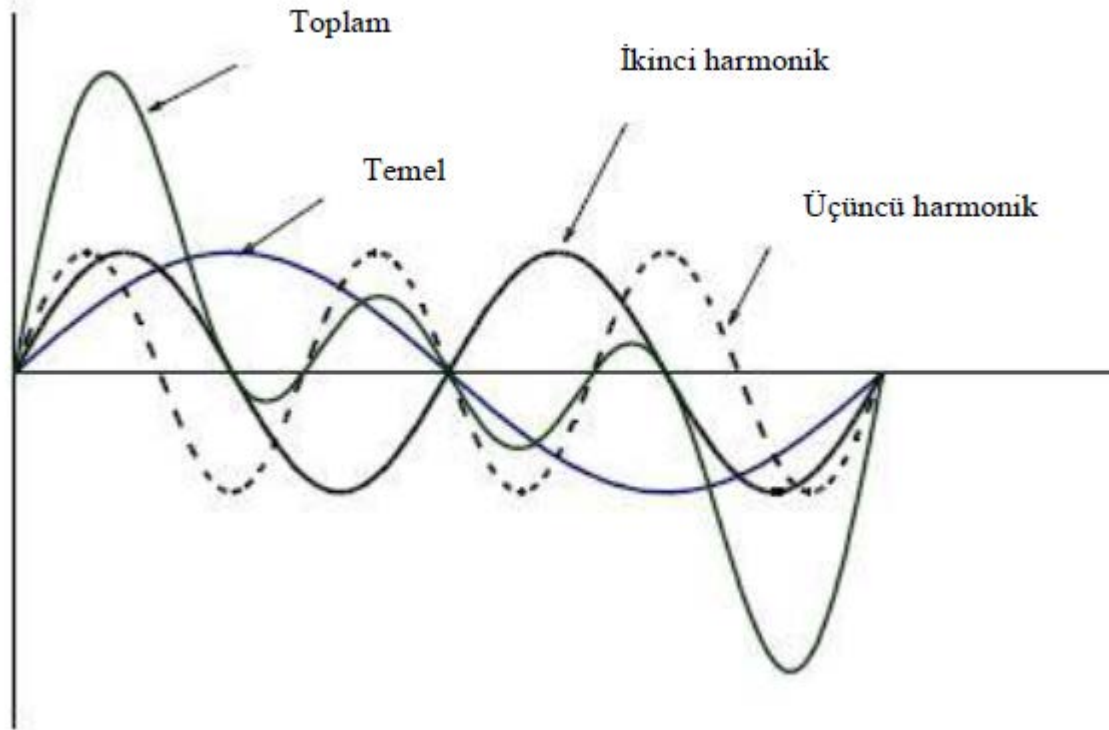
veya

$$f(t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n \sin n\omega t + b_n \cos n\omega t)$$

şeklinde yazılabilir. Burada $a_0/2$ sabittir ve $f(t)$ 'nin ortalama değeridir.

$$f(t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n \sin n\omega t + b_n \cos n\omega t)$$

a_1 ve b_1 katsayıları ω 'nın temel frekans bileşenlerini gösterir. Benzer şekilde, a_2 ve b_2 katsayıları ω 'nın ikinci harmonik bileşenlerini gösterir ve diğer katsayılar da öncekilere benzerdir. Genelde, farklı frekansta birden fazla sinüsoidin toplamı yaklaşık dalga şeklini verir .

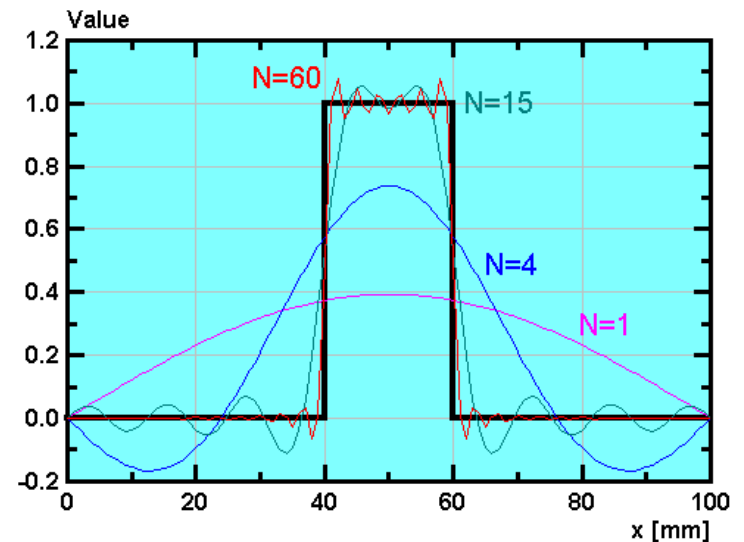
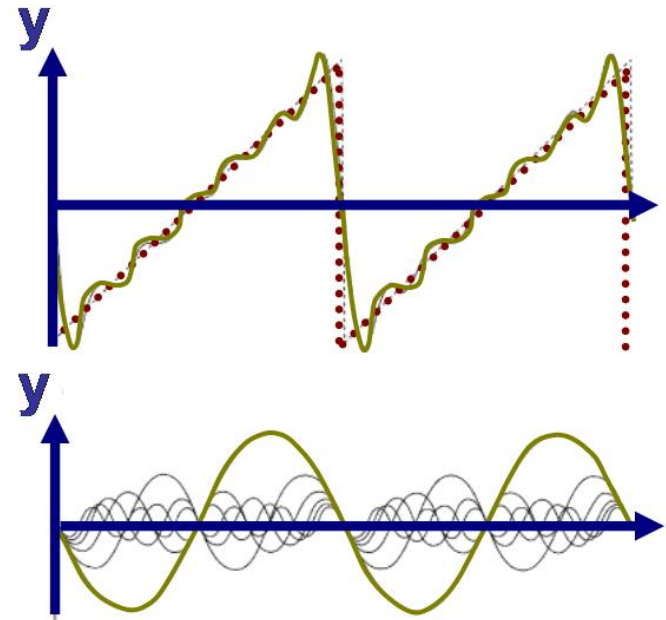


$$f(t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n \cos nt + b_n \sin nt)$$

$$a_0 = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) dt$$

$$a_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) \cos(nt) dt$$

$$b_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) \sin(nt) dt$$





Jan Parker 2008

<http://www.falstad.com/fourier/>

<http://www.colorado.edu/physics/2000/applets/fourier.html>

The Doppler Effect

•

Sabit bir ses kaynağı, sabit bir frekansta ses dalgaları üretiyor ve dalga cepheleri kaynaktan itibaren simetrik olarak ortam içinde ses dalgası hızında yayılıyor. Dalga cepheleri arasındaki uzaklık dalga boyu olup her yönde eşittir. Her yöndeki dinleyici aynı frekansı işitir.

Source moving with $V_{\text{source}} < V_{\text{sound}}$

•

Kaynak ses hızından daha düşük bir hızda ($V_k=0.7V_s$) sağa doğru hareket ederken aynı özellikte ses dalgaları yaymaya devam ediyor. Kaynağın hareketi nedeniyle sağdaki dalga cepheleri sıklaşırken soldaki dalga cepheleri açılıyor. Sağdaki bir dinleyici daha yüksek frekansları işitirken, soldaki dinleyici daha düşük frekansları duyuyor.

Source moving with $V_{\text{source}} = V_{\text{sound}}$

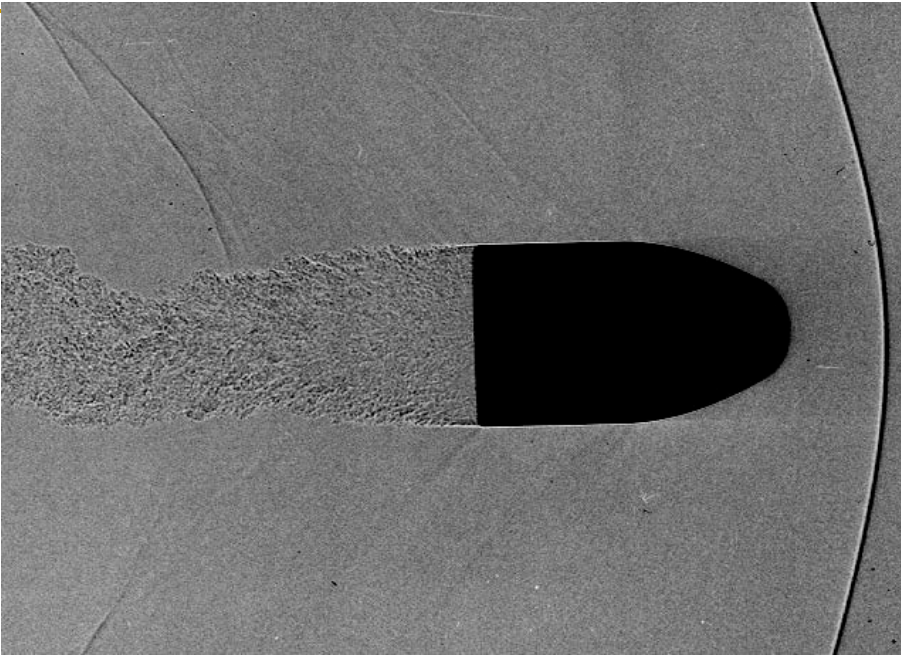
•

Şimdi kaynak ortam içinde ses dalgası ($V_s=340$ m/sn) ile aynı hızda hareket ediyor. Sonuç olarak sağdaki bir dinleyici kaynak kendisine erişinceye kadar hiç bir şey duymuyor. Kaynak eriştiğinde ise, dalga cephelerinin birbiri üzerine eklenmesi nedeniyle şiddetli bir şok dalgasıyla karşılaşılıyor.

Source moving with $V_{\text{source}} > V_{\text{sound}}$

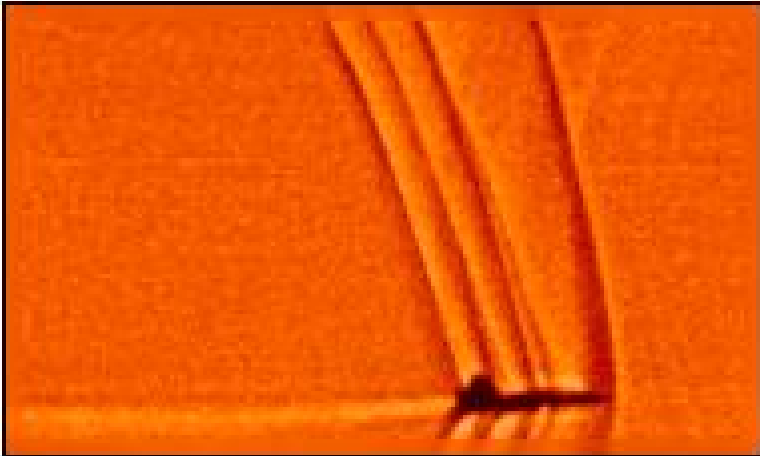


Ses kaynağı, ses duvarını delip ondan daha yüksek bir hızda hareket ediyor ve ilerleyen dalga cephelerine neden oluyor. Sağdaki bir gözlemci kaynak yanından geçtikten sonra sesini duyuyor. Oluşan dalga cepheleri konisinin kenarları ses bombası olarak adlandırılan şok dalgalarını oluşturur.





(NavSource Naval History)



Frequency, Hz

