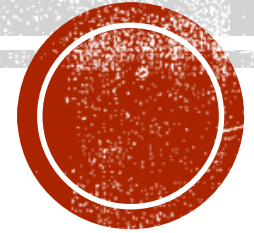


# **YÜKSEK GERİLİM TEKNIĞİ**

Prof. Dr. Özcan KALENDERLİ



**Statik Elektrik Alanı  
TEMEL KAVRAMLAR**

# YÜKSEK GERİLİM TEKNİĞİ - 2022 BAHAR YARIYILI

Dersi veren öğretim üyesi:  
Prof. Dr. Özcan Kalenderli



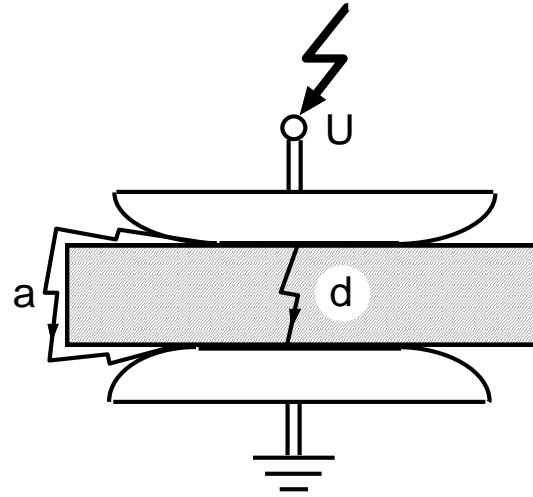
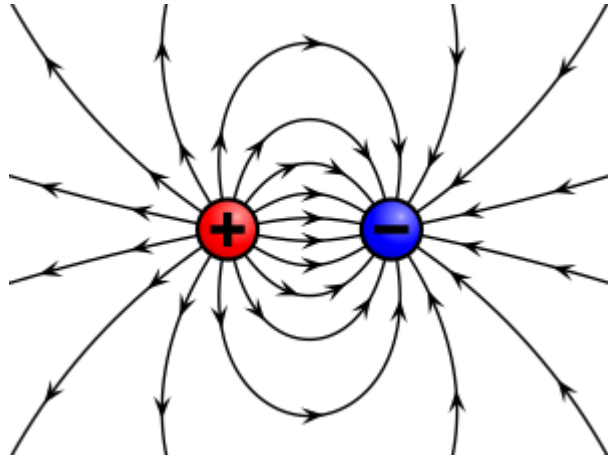
2021-2022 Bahar Yarıyılı

CRN 22843	ELK 312	Yüksek Gerilim Tekniği	Özcan Kalenderli	Perşembe 08:30/11:30	Öğr. Sayısı 45
--------------	------------	------------------------	------------------	-------------------------	-------------------

# YÜKSEK GERİLİM TEKNİĞİ STATİK ELEKTRİK ALANI

## BÖLÜM 1

### STATİK ELEKTRİK ALANI VE TEMEL ELEKTROT SİSTEMLERİ



# YÜKSEK GERİLİM TEKNİĞİ STATİK ELEKTRİK ALANI

## Giriş

Yüksek gerilim tekniği, yüksek gerilimlerin

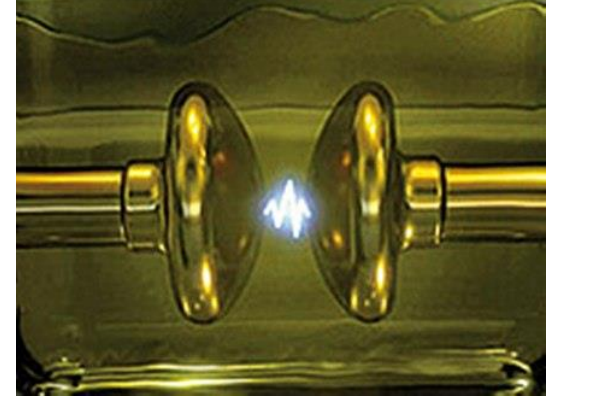
- Doğal oluşumu,
  - Üretilmesi,
  - Ölçülmesi ve
  - Uygulanması, kullanılması
- sırasında ortaya çıkan
- Fiziksel olaylarla ve
  - Teknik problemlerle uğraşır.





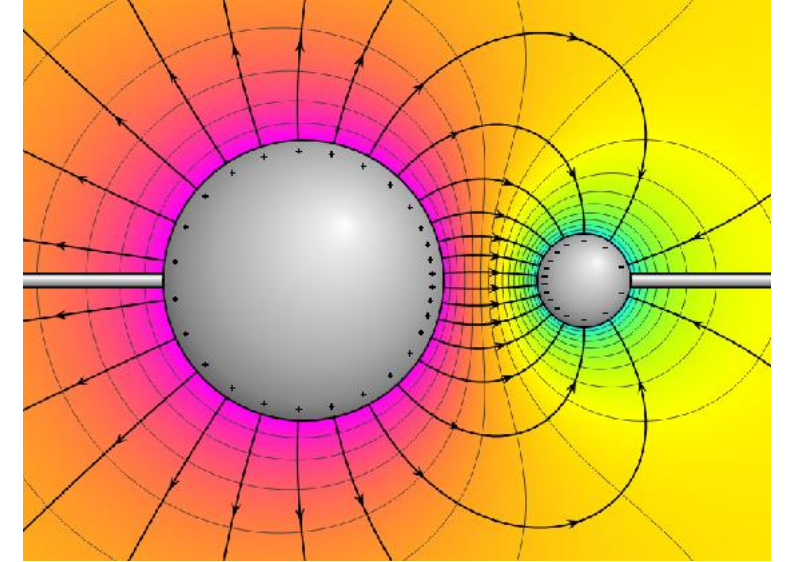
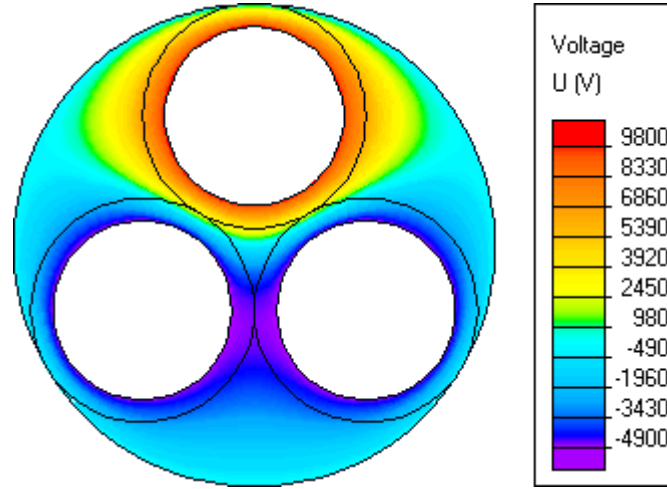
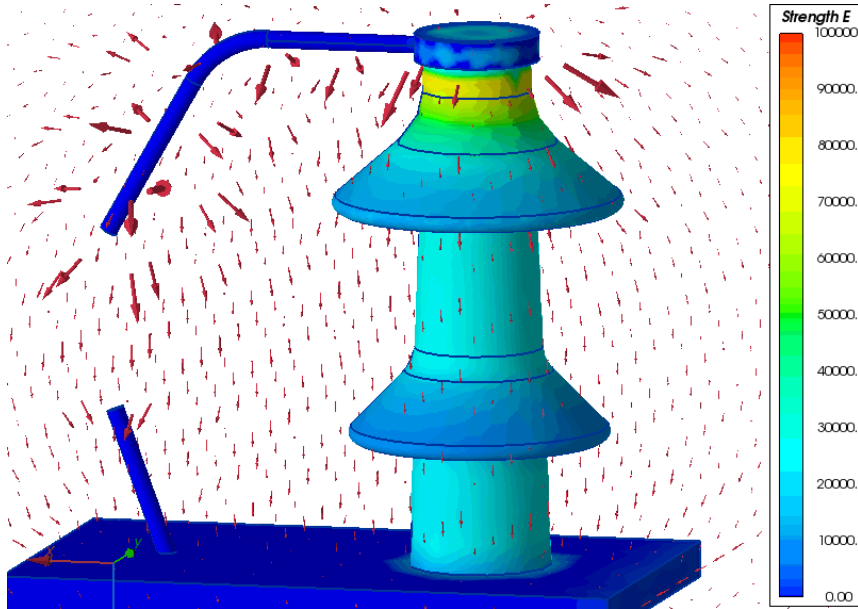
# YÜKSEK GERİLİM TEKNİĞİ STATİK ELEKTRİK ALANI

Yüksek gerilim tekniğı, elektriksel yalıtım (izolasyon) tekniğıdir.



# YÜKSEK GERİLİM TEKNİĞİ STATİK ELEKTRİK ALANI

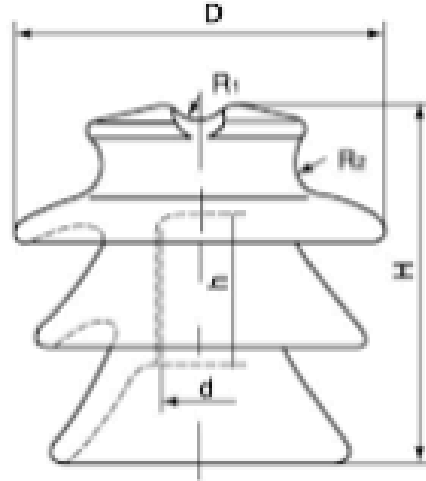
Yüksek gerilim tekniği, yalıtım açısından elektriksel potansiyelin; dolayısıyla gerilimin; dolayısıyla gerilimin yarattığı elektrik alan şiddetinin (elektriksel zorlanmanın, stresin) yüksek olduğu koşulları inceler ve irdeler.



# YÜKSEK GERİLİM TEKNİĞİ

## STATİK ELEKTRİK ALANI

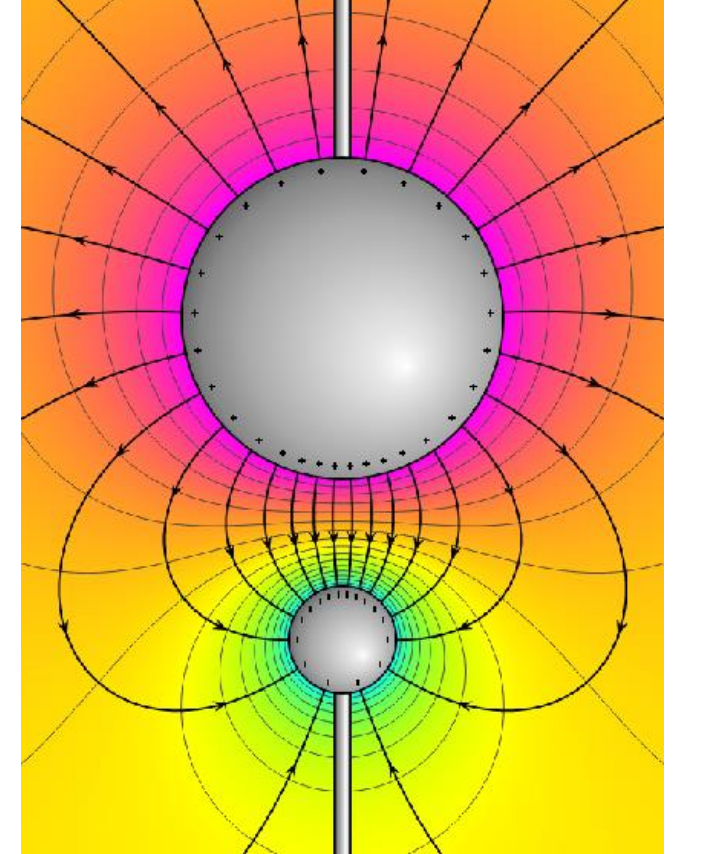
Çalışılan koşullara uygun; elektriksel alana (zorlanmaya) uygun yapısı (malzemesi), boyutu, biçimi olan aygıtların tasarımı, üretimi ve kullanımı; üretilecek elemanların ve oluşturulacak sistemlerin güvenliği ve güvenilirliği bakımından önemlidir ve yüksek gerilim tekniğinin konusudur. Statik elektrik alan hesabının önemi buradan gelmektedir.



# YÜKSEK GERİLİM TEKNİĞİ STATİK ELEKTRİK ALANI

## Statik elektrik alan hesabı

- ❖ Elektriksel potansiyel hesabı,
- ❖ Elektriksel potansiyel dağılımı hesabı
- ❖ Elektrik alan şiddeti hesabı,
- ❖ Elektrik alan (şiddeti) dağılımı hesabı
- ❖ Elektriksel kapasite hesabı ve
- ❖ Elektriksel boşalma koşullarını inceleme olanaklarını verir, bilgilerini sağlar.





# YÜKSEK GERİLİM TEKNİĞİ

## STATİK ELEKTRİK ALANI

Yüksek gerilim tekniği bakımından statik elektrik alan konusunu açıklamadan önce, bazı temel kavramlar anımsatılacaktır.

Öncelikle, **skaler (sayıl)** ve **vektörel büyüklük** tanımları verilecektir.

Bir sayı ile tanımlanabilen ve değeri bir koordinat sistemine bağlı olmayan fiziksel büyüklüklere **skaler büyüklük** denir.

(potansiyel, sıcaklık, basınç, nem, yoğunluk ... gibi).

Skaler büyüklükler için bir doğrultu, bir yön belirtmek gerekmez. Sadece genlik değeri ile belirtilir. Yani,

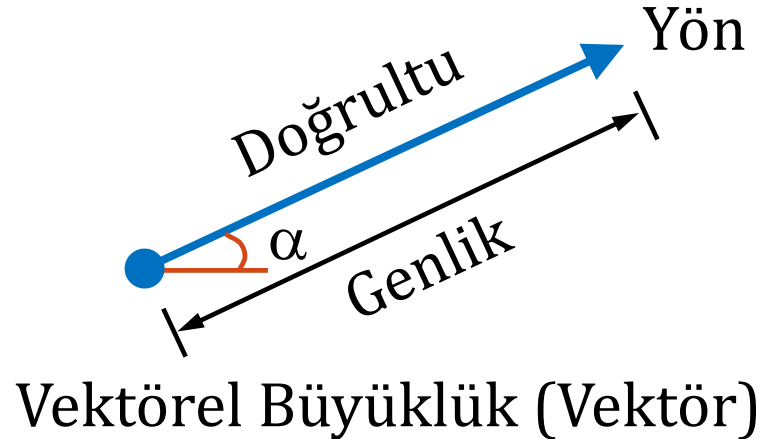
Skaler büyüklükler vektörel olmayan büyüklüklerdir.

# YÜKSEK GERİLİM TEKNİĞİ

## STATİK ELEKTRİK ALANI

Bazı fiziksel büyüklüklerin sadece sayı ile belirtilmesi tanımlanması için yeterli olmaz.

Bu büyüklüklerin büyüklüğünün (genliğinin), doğrultusunun ve yönünün de belirtilmesi gerekir. Bu tür büyüklüklere de **vektörel büyüklükler** denir (elektrik ve manyetik alan şiddeti, hız, kuvvet, ivme, ... gibi).



# YÜKSEK GERİLİM TEKNİĞİ

## STATİK ELEKTRİK ALANI

**Alan** sözcüğü, fiziksel bir büyüklüğün belirli bir bölgede sürekli dağılmış olmasını belirtir.

Söz konusu büyüklük:

Eğer skaler bir büyüklük ise incelenen alan **skaler alan**;

Eğer vektörse incelenen alan **vektörel alan** oluşturur.

Örneğin potansiyel dağılımı, sıcaklık, basınç, nem dağılımı, skaler alan; elektrik alan dağılımı, manyetik alan dağılımı ve kuvvet dağılımı vektörel alan örnekleridir.

# YÜKSEK GERİLİM TEKNİĞİ

## STATİK ELEKTRİK ALANI

Zamanla değişmeyen, zamandan bağımsız alanlara **statik (durgun, durağan) alan**; zamanla değişen alanlara da **dinamik alan** adı verilir.

Hiçbir fiziksel büyüklüğün zamanla tamamen sabit kalmayacağı bilindiğine göre statik alanları çok küçük zaman aralıklarında zamandan bağımsız olduklarını düşünmek gerekir.

Eğer zamanla değişmeler büyük fakat yavaş ise bu tür alanlara da **kuasistatik alan (yarı-statik alan veya yarı dinamik alan)** adı verilir.

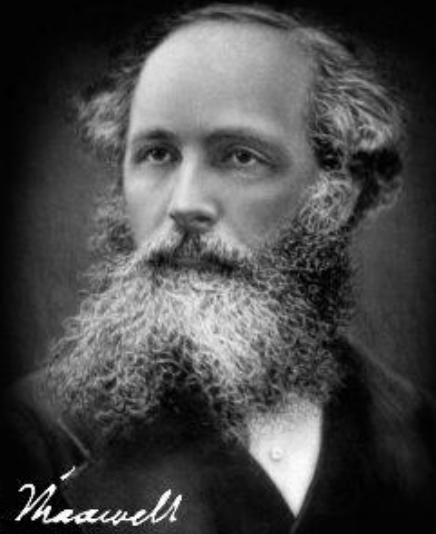


# YÜKSEK GERİLİM TEKNİĞİ

## STATİK ELEKTRİK ALANI

### Maxwell Denklemleri

Bir elektriksel alan probleminin matematiksel tanımı Maxwell denklemlerinden yararlanılarak yapılabilir. Maxwell denklemleri, diferansiyel veya integral denklemleri biçiminde yazılabilir.


$$\begin{aligned}\vec{\nabla} \cdot \vec{D} &= \rho \\ \vec{\nabla} \cdot \vec{B} &= 0 \\ \vec{\nabla} \times \vec{H} &= \vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \\ \vec{\nabla} \times \vec{E} &= -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}\end{aligned}$$
$$\begin{aligned}\Psi &= \oint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = \iiint_V \rho_v dV \quad (\nabla \cdot \vec{D} = \rho) \\ \oint_C \vec{E} \cdot d\vec{l} &= -\frac{d}{dt} \iint_S \vec{B} \cdot d\vec{S} \quad \left( \nabla \times \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \right) \\ \oint_S \vec{B} \cdot d\vec{S} &= 0 \quad (\nabla \cdot \vec{B} = 0) \\ \frac{1}{\mu_0 \epsilon_0} \oint_C \vec{B} \cdot d\vec{l} &= \frac{1}{\epsilon_0} \iint_S \vec{J} \cdot d\vec{S} + \frac{d}{dt} \iint_S \vec{E} \cdot d\vec{S}\end{aligned}$$

*J. Clerk Maxwell*

James Clerk **Maxwell**  
(1831-1879)  
İskoçyalı  
Fizikçi ve Matematikçi

# YÜKSEK GERİLİM TEKNİĞİ STATİK ELEKTRİK ALANI

## Maxwell denklemlerinin diferansiyel biçimde yazılışı:

$$\nabla \times \vec{E} = \begin{vmatrix} \vec{i}_x & \vec{i}_y & \vec{i}_z \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ E_x & E_y & E_z \end{vmatrix} = \text{rot } \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \quad (1)$$

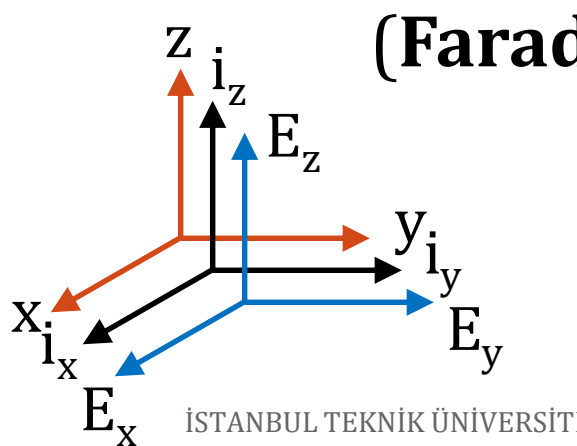
Nabla Vektörel Çarpım

Birim vektörler

Rotasyonel

Elektrik alan bileşenleri

**(Faraday yasası)**



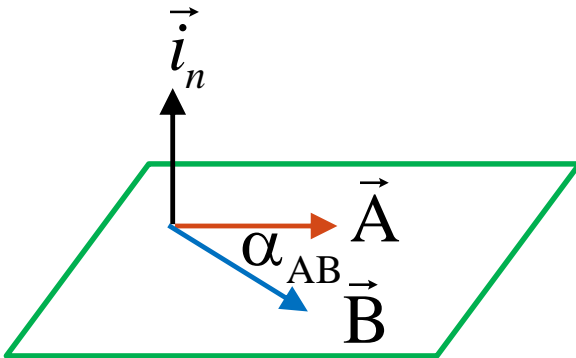


Michael Faraday (1791-1867)  
İngiliz Fizikçi ve Kimyacı

# YÜKSEK GERİLİM TEKNİĞİ STATİK ELEKTRİK ALANI

$$\nabla \times \vec{H} = \begin{vmatrix} \vec{i}_x & \vec{i}_y & \vec{i}_z \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ H_x & H_y & H_z \end{vmatrix} = \text{rot } \vec{H} = \vec{J} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \quad (2)$$

(Amper yasası)



$$\vec{A} \times \vec{B} = \vec{i}_n \cdot |\vec{A}| \cdot |\vec{B}| \cdot \sin \alpha_{AB}$$

Vektörel  
Çarpım

$$\vec{A} \cdot \vec{B} = |\vec{A}| \cdot |\vec{B}| \cdot \cos \alpha_{AB}$$

Skaler  
Çarpım



Andre Marie **Ampere** (1775-1836)  
Fransız Fizikçi ve Matematikçi

# YÜKSEK GERİLİM TEKNİĞİ STATİK ELEKTRİK ALANI

$$\nabla \cdot \vec{D} = \frac{\partial D_x}{\partial x} + \frac{\partial D_y}{\partial y} + \frac{\partial D_z}{\partial z} = \text{div } \vec{D} = \rho$$

Skaler  
Çarpım

**(Elektriksel Gauss yasası)**

(3)

Diverjans

$$\nabla \cdot \vec{B} = \frac{\partial B_x}{\partial x} + \frac{\partial B_y}{\partial y} + \frac{\partial B_z}{\partial z} = \text{div } \vec{B} = 0$$

**(Manyetik Gauss yasası)**

(4)



Carl Friedrich **Gauss** (1777-1855)  
Alman Matematikçi ve Fizikçi



# YÜKSEK GERİLİM TEKNİĞİ STATİK ELEKTRİK ALANI

$$\int f(x) dx$$

**Maxwell denklemlerinin integral biçiminde yazılışı:**

$$\oint_C \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = - \int_S \frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} \cdot d\mathbf{S}$$

(Faraday yasası)

$$\oint_C \mathbf{H} \cdot d\mathbf{l} = \int_S \left( \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} \right) \cdot d\mathbf{S}$$

(Amper yasası)

$$\int_S \mathbf{D} \cdot d\mathbf{S} = \int_V \rho \cdot dV$$

(Elektriksel Gauss yasası)

$$\int_S \mathbf{B} \cdot d\mathbf{S} = 0$$

(Manyetik Gauss yasası)

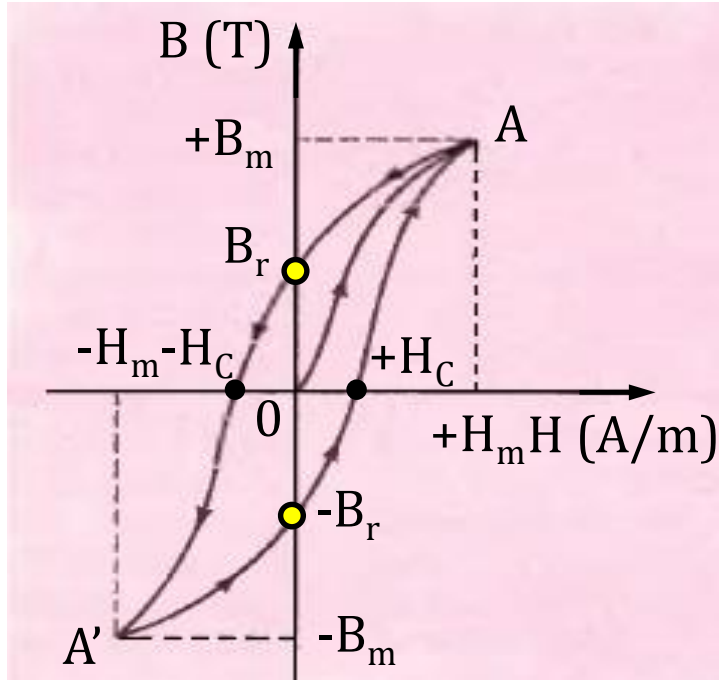
# YÜKSEK GERİLİM TEKNİĞİ STATİK ELEKTRİK ALANI

Maxwell denklemleri yapısal bağıntılarla tamamlanır.

**Yapısal bağıntılar**, problemlere ve çözümlerine ortamın malzeme özelliklerini katan bağıntılardır:



$\epsilon, \mu, \sigma, \rho$



$$\vec{D} = \epsilon \cdot \vec{E}$$

$\epsilon$ : Dielektrik katsayısı (permittivity) [F/m]

$$\vec{B} = \mu \cdot \vec{H} + \vec{B}_r$$

$\mu$ : Manyetik geçirgenlik (permeability) [H/m]

$$\vec{J} = \sigma \cdot \vec{E} + \vec{J}_F$$

$\sigma$ : Öziletkenlik (conductivity),  $\sigma = 1/\rho$  [S/m]

$\rho$ : Özdirenç (resistivity),  $\rho = 1/\sigma$  [ohm.m]

# YÜKSEK GERİLİM TEKNİĞİ

## STATİK ELEKTRİK ALANI

Bu bağıntılardaki büyüklükler:

**E:** Elektrik alan şiddeti ( $V/m$ )

**H:** Manyetik alan şiddeti ( $A/m$ )

**D:** Elektriksel akı yoğunluğu ( $C/m^2$ )

**B:** Manyetik akı yoğunluğu (manyetik endüksiyon)  
( $Wb/m^2 = \text{Tesla veya Gauss}$ )

**t:** Zaman ( $s$ )

**$\rho$ :** Elektriksel yük yoğunluğu ( $C/m^3$ )

**J:** Akım yoğunluğu ( $A/m^2$ )

**$J_F$ :** Dış akım yoğunluğu ( $A/m^2$ )

# YÜKSEK GERİLİM TEKNİĞİ

## STATİK ELEKTRİK ALANI

$\nabla$ : Nabla işleci (operatörü), gradyan ( $\nabla = \frac{\partial}{\partial x} \vec{i}_x + \frac{\partial}{\partial y} \vec{i}_y + \frac{\partial}{\partial z} \vec{i}_z$ )

$\epsilon$ : Dielektrik katsayısı (permitivite) (F/m) ( $\epsilon = \epsilon_0 \cdot \epsilon_r$ )

$\epsilon_0 = 8,854 \cdot 10^{-12}$  F/m (boşluğun dielektrik sabiti)

$\epsilon_r$ : Bağıl dielektrik katsayısı ( $\epsilon_r = \epsilon / \epsilon_0$ ) (Birimsiz)

$\mu$ : Manyetik geçirgenlik (permeabilite) (H/m) ( $\mu = \mu_0 \cdot \mu_r$ )

$\mu_0 = 4\pi \cdot 10^{-7}$  H/m (boşluğun manyetik geçirgenliği)

$\mu_r$ : Bağıl manyetik geçirgenlik ( $\mu_r = \mu / \mu_0$ ) (Birimsiz)

$\sigma$ : Elektriksel iletkenlik (S/m veya 1/ohm.m)

$B_r$ : Remenans (kalıcı) endüksiyon (Wb/m<sup>2</sup>)



# YÜKSEK GERİLİM TEKNİĞİ

## STATİK ELEKTRİK ALANI

### Statik Elektrik Alan

Kaynağı duran elektrik yükleri olan, zamanla değişmeyen, akımın ve manyetik alanların olmadığı veya göz ardı edildiği alanlara **statik elektrik alanı** veya **elektrostatik alan** denir.

Statik elektrik alan problemlerinde ohmik ve endüktif etkiler ihmal edilir sadece kapasitif etkiler göz önüne alınır.

Not: Kaynağı sabit hızla hareket eden elektrik yükleri (doğru akım) olan alanlara da statik manyetik alan denir.

50 Hz frekanslı elektrik alanları, yarı-statik elektrik alanları olmakla birlikte, uygulamada statik elektrik alanı yaklaşımı ile incelenirler.

# YÜKSEK GERİLİM TEKNİĞİ

## STATİK ELEKTRİK ALANI

### Statik elektrik alanın temel denklemleri:

$$\nabla \times \vec{E} = \text{rot } \vec{E} = 0$$

Faraday Yasası

(Manyetik etki ihmal, zamanla değişim yok, - dB/dt = 0)

(5)

$$\nabla \cdot \vec{D} = \text{div } \vec{D} = \rho$$

Elektriksel Gauss Yasası

(6)

$$\vec{D} = \epsilon \vec{E}$$

Bünye denklemi

(Yapısal denklem, Malzeme denklemi)

(7)

olur. (5) eşitliğinden elektrik alan şiddeti

$$\vec{E} = -\nabla V = -\text{grad } V$$

(8)

olarak yazılır.

# YÜKSEK GERİLİM TEKNİĞİ

## STATİK ELEKTRİK ALANI

$$\vec{E} = -\nabla V = -\text{grad } V$$

bağıntısı, statik elektrik alanının rotasyonelsiz alan olduğunu, skaler bir büyüklükten (  $V$  potansiyelinden) türediğini ve vektör (alan) yönünün yüksek potansiyelden alçak (düşük) potansiyele doğru olduğunu gösterir.

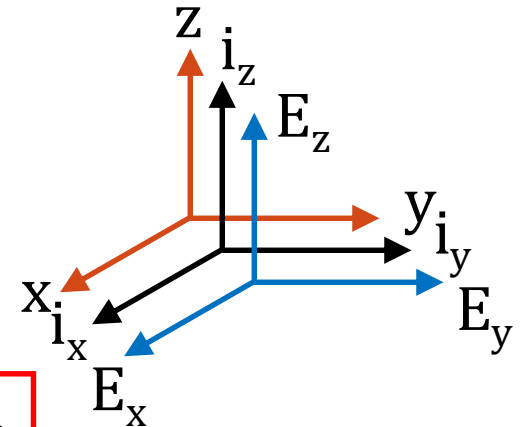
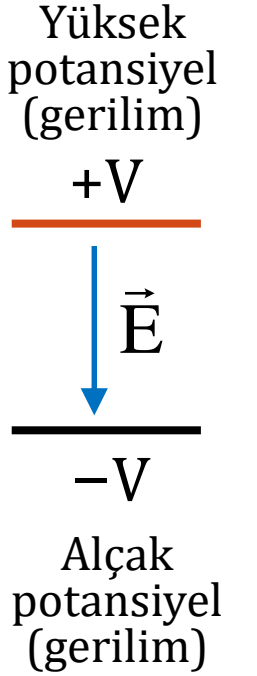
Burada, nabla ile gösterilen gradyan diferansiyel işlemi

$$\nabla = \frac{\partial}{\partial x} \vec{i}_x + \frac{\partial}{\partial y} \vec{i}_y + \frac{\partial}{\partial z} \vec{i}_z = \text{gradyan}$$

olduğundan, elektrik alan şiddeti

olur.

$$\vec{E} = -\nabla V = -\frac{\partial V}{\partial x} \vec{i}_x - \frac{\partial V}{\partial y} \vec{i}_y - \frac{\partial V}{\partial z} \vec{i}_z = E_x \vec{i}_x + E_y \vec{i}_y + E_z \vec{i}_z$$



# YÜKSEK GERİLİM TEKNİĞİ

## STATİK ELEKTRİK ALANI

(6) ile (7) eşitliklerinden homojen olmayan ortamlar için

$$\operatorname{div} \vec{D} = \nabla \cdot \vec{D} = \nabla \cdot (\epsilon \vec{E}) = \nabla \cdot [\epsilon(-\nabla V)] = \rho$$

$$\nabla \cdot (\epsilon \nabla V) = -\rho \quad (9)$$

yazılır. Homojen ortamlar için bu son denklem

$$\Delta V = -\rho/\epsilon \quad (10)$$

olur. Bu denkleme elektriksel **Poisson denklemi** denir:

$$\Delta V = \frac{\partial^2 V(x, y, z)}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 V(x, y, z)}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 V(x, y, z)}{\partial z^2} = -\frac{\rho}{\epsilon}$$



Simeon Denis **Poisson**  
(1781-1840)  
Fransız Matematikçi  
ve Fizikçi



# YÜKSEK GERİLİM TEKNİĞİ

## STATİK ELEKTRİK ALANI

Bir ortamda yük yoğunluğu,  $\rho = 0$  ise Poisson denklemi, Laplace denklemine dönüşür. Açık biçimde, **Laplace denklemi**:

$$\Delta V = \frac{\partial^2 V(x, y, z)}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 V(x, y, z)}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 V(x, y, z)}{\partial z^2} = 0$$

veya kapalı biçimde yazılmış **Laplace denklemi**:

$$\Delta V = 0$$

olur. Laplace denklemi, ikinci merteye, eliptik türden, homojen bir kısmi diferansiyel denklemdir. Bu denklem çözülerek potansiyel ( $V = V(x, y, z)$ ) hesaplanır. Bu da, potansiyel dağılımı, elektrik alan şiddeti, kapasite, ... gibi diğer büyüklüklerin hesaplanabilmesini sağlar.



Pierre Simon **Laplace**  
(1749-1827)  
Fransız Matematikçi

# YÜKSEK GERİLİM TEKNİĞİ

## STATİK ELEKTRİK ALANI

Statik elektrik alan problemlerinde yüzeysel yüklerin var olmadığı iki farklı ortamın arakesitinde

$$\vec{E}_{t1} = \vec{E}_{t2}$$

$$\vec{D}_{n1} = \vec{D}_{n2}$$

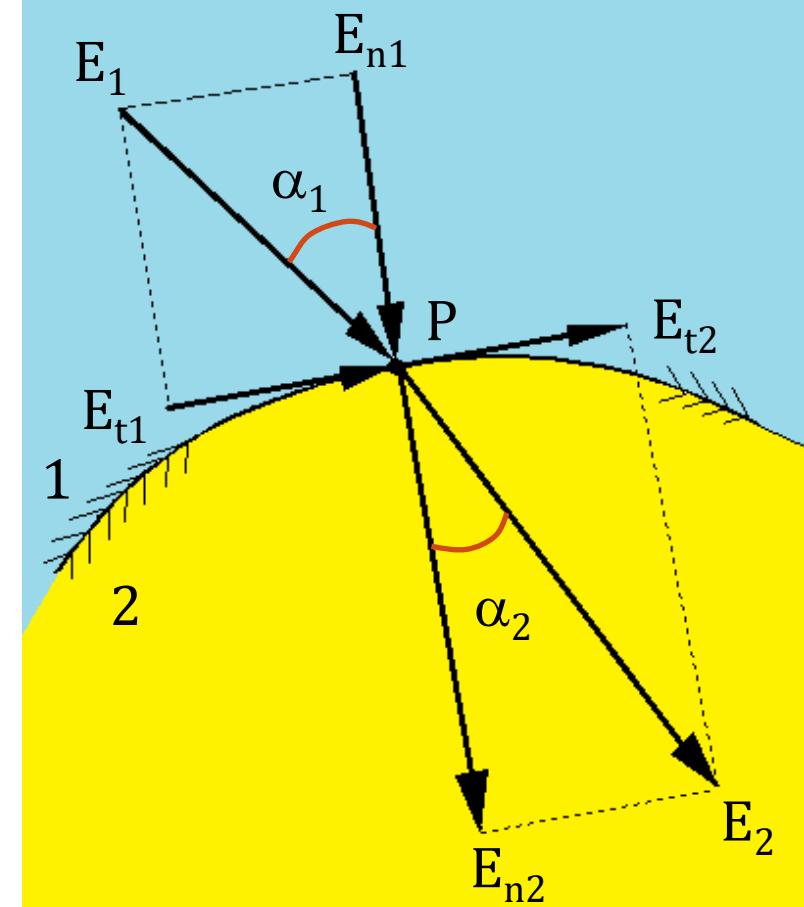


$$\epsilon_1 \vec{E}_{n1} = \epsilon_2 \vec{E}_{n2}$$

(11)

bağıntıları geçerlidir. Bu bağıntılarda

- $E_t$  elektriksel alan şiddetinin teğetsel bileşenini,
- $E_n$  de normal (dik) bileşenini göstermektedir.



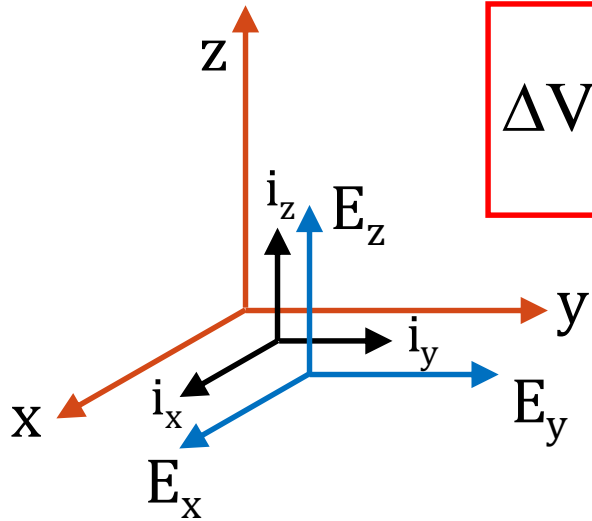
# YÜKSEK GERİLİM TEKNİĞİ STATİK ELEKTRİK ALANI

## Laplace denkleminin farklı koordinat sistemlerinde yazılımı

### 1) Kartezyen koordinatlarda Laplace denklemini

Kartezyen koordinatlar (x, y, z) ile gösterilirse üç boyutlu (3D) durumda Laplace denklemini

$$\Delta V = \frac{\partial^2 V(x, y, z)}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 V(x, y, z)}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 V(x, y, z)}{\partial z^2} = 0$$



olur. Bu denklemin çözümü  $V = V(x, y, z)$  potansiyel bağıntısını verir.

# YÜKSEK GERİLİM TEKNİĞİ

## STATİK ELEKTRİK ALANI

### Laplace denkleminin farklı koordinat sistemlerinde yazılımı

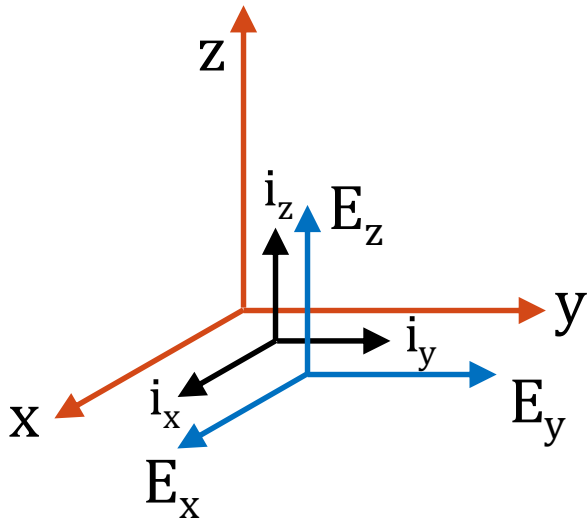
#### 1) Kartezyen koordinatlarda Laplace denklemini

Benzer şekilde, iki boyutlu (2D) durumda Laplace denklemini

$$\Delta V = \frac{\partial^2 V(x, y)}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 V(x, y)}{\partial y^2} = 0 \xrightarrow{\text{Çözüm}} V = V(x, y)$$

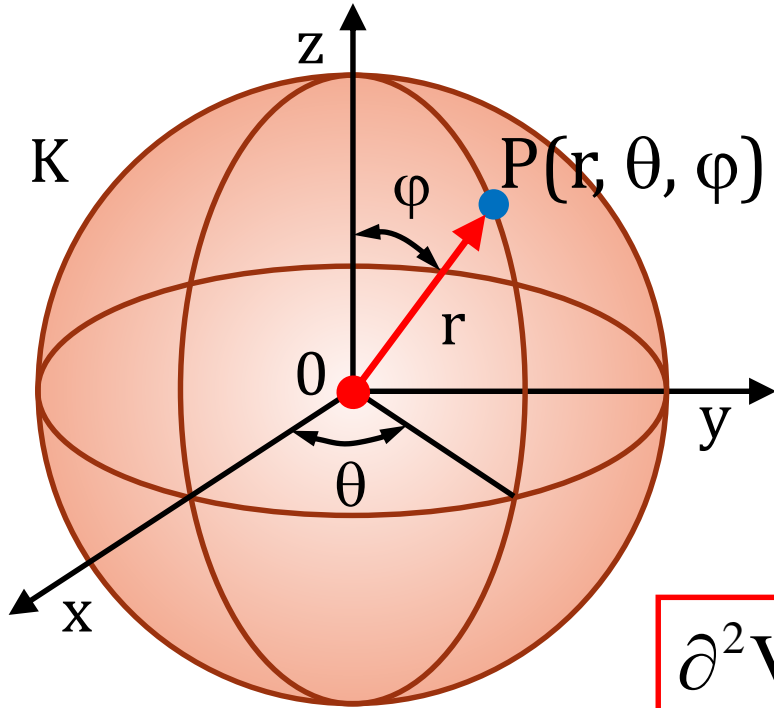
Bir boyutlu (1D) durumda Laplace denklemini

$$\Delta V = \frac{d^2 V(x)}{dx^2} = 0 \xrightarrow{\text{Çözüm}} V = V(x) \xrightarrow{\text{Türev}} E = -\frac{dV(x)}{dx}$$



# YÜKSEK GERİLİM TEKNİĞİ

## STATİK ELEKTRİK ALANI



### 2) Küresel koordinatlarda Laplace denklemi

Küresel koordinatlar  $(r, \theta, \varphi)$  ile gösterilirse

$$x = r \sin \varphi \cos \theta$$

$$y = r \sin \varphi \sin \theta$$

$$z = r \cos \varphi$$

olur. Küresel koordinatlarda üç boyutlu (3D) potansiyel  $V = V(r, \theta, \varphi)$  için **Laplace denklemi**:

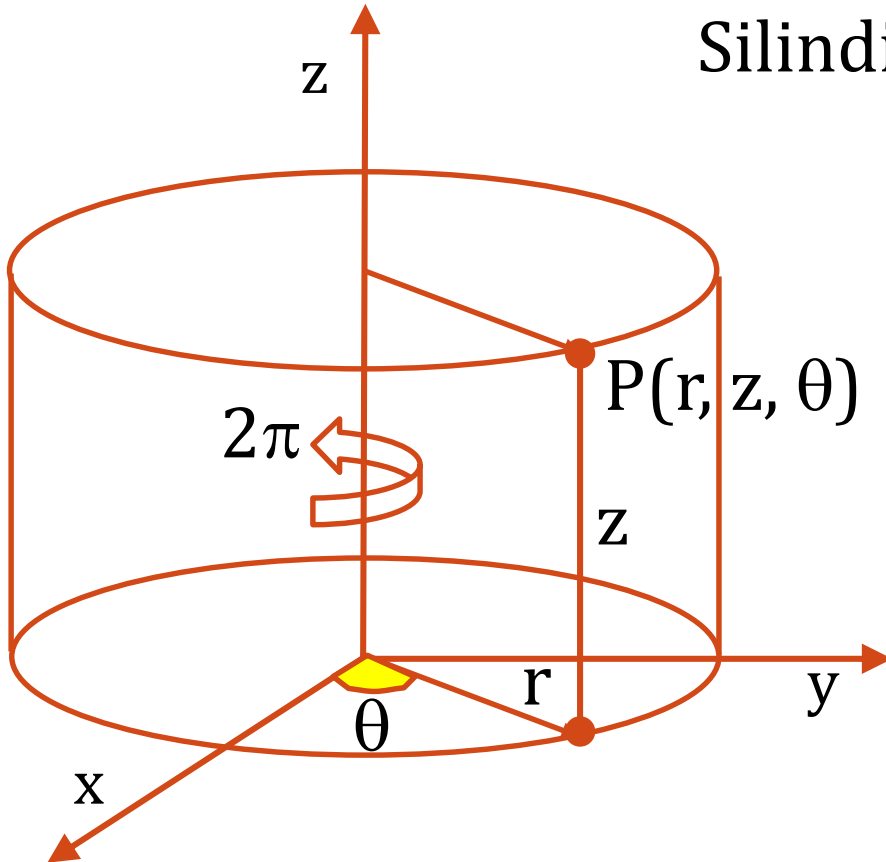
$$\frac{\partial^2 V}{\partial r^2} + \frac{2}{r} \frac{\partial V}{\partial r} + \frac{1}{r^2 \sin^2 \varphi} \frac{\partial^2 V}{\partial \theta^2} + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 V}{\partial \varphi^2} + \frac{\cos \varphi}{r^2 \sin \varphi} \frac{\partial V}{\partial \varphi} = 0$$



# YÜKSEK GERİLİM TEKNİĞİ

## STATİK ELEKTRİK ALANI

### 3) Dairesel-silindirsel koordinatlarda Laplace denklemi



Silindirsel koordinatlar  $(r, \theta, z)$  ile gösterilirse

$$x = r \cos \theta$$

$$y = r \sin \theta$$

$$z = z$$

olur. Silindirsel koordinatlarda üç boyutlu potansiyel  $V = V(r, \theta, z)$  için **Laplace denklemi:**

$$\frac{\partial^2 V}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial V}{\partial r} + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 V}{\partial \theta^2} + \frac{\partial^2 V}{\partial z^2} = 0$$

# YÜKSEK GERİLİM TEKNİĞİ

## STATİK ELEKTRİK ALANI

Örneğin,

Küresel koordinatlarda bir boyutlu (**1D**) Laplace denklemi

$$\boxed{\frac{d^2V}{dr^2} + \frac{2}{r} \frac{dV}{dr} = 0} \xrightarrow{\text{Çözüm}} V = V(r)$$

Silindirsel koordinatlarda bir boyutlu (**1D**) Laplace denklemi

$$\boxed{\frac{d^2V}{dr^2} + \frac{1}{r} \frac{dV}{dr} = 0} \xrightarrow{\text{Çözüm}} V = V(r)$$

olur.

# YÜKSEK GERİLİM TEKNİĞİ STATİK ELEKTRİK ALANI

Bu haftalık bu kadar!

Haftaya

**Temel Elektrot Sistemleri: Düzlemsel Elektrot Sistemi**

konusunu işleyeceğiz.

Sağlıkla kalın.