CLASE 8

CAPACITORES Y DIELÉCTRICOS

CIRCUITOS DE CORRIENTE CONTINUA

CONDENSADOR ELÉCTRICO (CAPACITOR) Y CAPACITANCIA

Un sistema de dos conductores aislados portadores de cargas iguales y opuestas constituye un *condensador eléctrico*, denominado también *capacitor* (anglicismo).

Un condensador es un **dispositivo** eléctrico pasivo el cual debido a una diferencia de potencial (fuente) **almacena carga** (como energía) debido a la presencia de un campo eléctrico \vec{E} .

$$oldsymbol{C} = rac{oldsymbol{Q}}{oldsymbol{V_{ab}}}$$
 capacidad eléctrica o capacitancia

SI =1 F = 1
$$\frac{c}{v}$$

✓ la capacitancia es una medida de la aptitud (capacidad) de un capacitor para almacenar energía.

sólo **depende** de **las formas** y los **tamaños de los conductores**, así como de la **naturaleza del material aislante** que hay entre ellos.

CAPACITORES DE PLACAS PARALELAS EN EL VACÍO

capacitor de placas paralelas

- √ dos placas conductoras paralelas
- ✓ cada una con área A
- \checkmark separadas por una distancia d
- ✓ el campo \overrightarrow{E} entre esas placas es esencialmente uniforme
- ✓ y las cargas en las placas se distribuyen de manera uniforme en sus superficies opuestas

$$E = \frac{\sigma}{\epsilon_0}$$

$$\sigma = \frac{Q}{A}$$

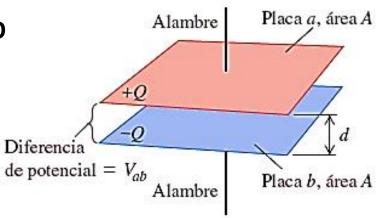
Reemplazo:

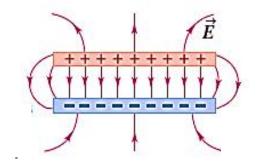
$$E = \frac{\sigma}{\epsilon_0} = \frac{Q}{\epsilon_0 A}$$

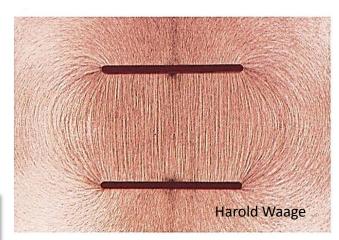
$$V_{ab} = Ed = \frac{Qd}{\epsilon_0 A}$$



$$C = rac{Q}{V_{ab}} = \epsilon_0 \, rac{A}{d}$$



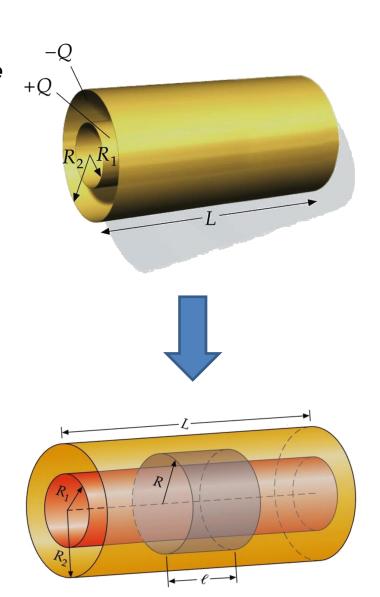




PROBLEMAS

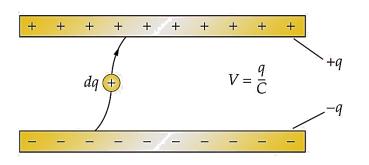
- √ determinar el campo eléctrico E, normalmente usando ley de Gauss
- ✓ determinar la diferencia de potencial entre los dos conductores y resolver la integral
- √ calcular la capacidad eléctrica





ALMACENAMIENTO DE LA ENERGÍA ELÉCTRICA EN CONDENSADORES

Podemos determinar la energía potencial U de un capacitor con carga mediante el cálculo del trabajo W que se requiere para cargarlo. Suponga que cuando se carga el capacitor, la carga final es Q y la diferencia de potencial final es V.



✓ dos conductores descargados que no están en contacto entre sí

✓ sea *q* la carga transferida al cabo de cierto tiempo durante el proceso de cargar el condensador.

La diferencia de potencial es entonces

$$V = \frac{q}{C}$$

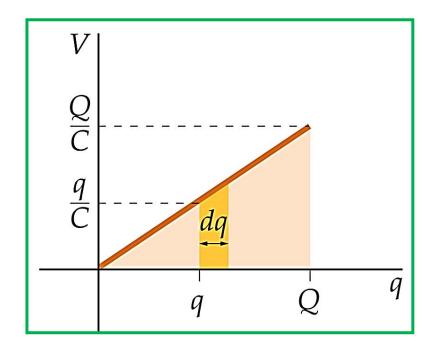
En esta etapa, el trabajo dW que se requiere para transferir un elemento adicional de carga dq es

$$dW = Vdq = \frac{qdq}{C}$$

$$dW = vdq = \frac{qdq}{C}$$

$$W = \int_0^W dW = \int_0^Q \frac{q \, dq}{C} = \frac{1}{C} \int_0^Q q \, dq = \frac{Q^2}{2C}$$

trabajo para cargar el condensador



el trabajo necesario para cargar un condensador resulta ser la integral de Vdq desde la carga original q=0 hasta la carga final q=Q

$$W = \int_{0}^{W} dW = \int_{0}^{Q} \frac{q dq}{C} = \frac{1}{C} \int_{0}^{Q} q dq = \frac{Q^{2}}{2C}$$

Si se define la energía potencial de un capacitor sin carga como igual a cero, entonces W es igual a la energía potencial U del capacitor con carga.

$$Q = CV$$
 carga final almacenada

por lo que U se expresa como:

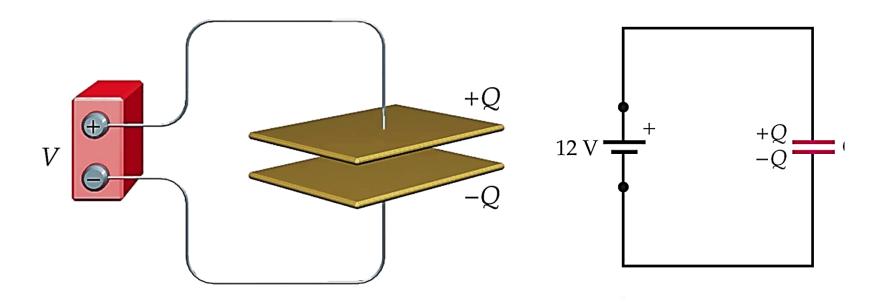
$$U = \frac{Q^2}{2C} = \frac{1}{2}CV^2 = \frac{1}{2}QV$$

energía potencial almacenada en el condensador

la capacitancia mide la facultad de un capacitor para almacenar tanto energía como carga.

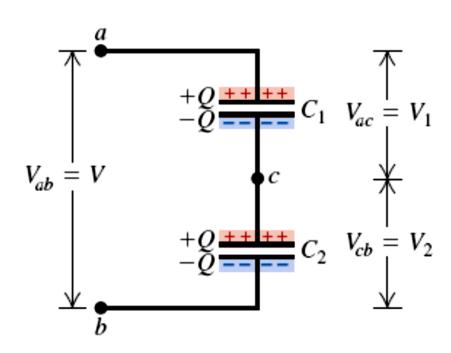
CONDENSADORES, BATERÍAS Y CIRCUITOS

Cuando los conductores de un condensador descargado se conectan a los terminales de una batería, ésta transfiere carga desde un conductor al otro hasta que la diferencia de potencial entre los conductores es igual a la que existe entre los bornes de la batería en circuito abierto.



CONDENSADORES CONECTADOS EN SERIE O EN PARALELO

Se conectan en serie dos capacitores (uno en seguida del otro) mediante alambres conductores entre los puntos a y b.

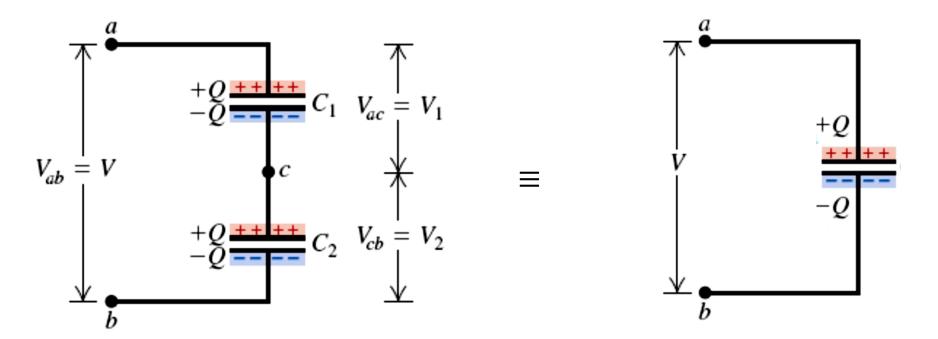


$$V_{ac} = V_1 = \frac{Q}{C_1}$$
 $V_{cb} = V_2 = \frac{Q}{C_2}$

$$V_{ab} = V_1 + V_2 = Q\left(\frac{1}{C_1} + \frac{1}{C_2}\right)$$

- \checkmark se aplica una diferencia de potencial V_{ab} positiva y constante entre los puntos a y b
 - √ los capacitores se cargan
- ✓ en una conexión en serie, la magnitud de la carga en todas las placas es la misma.
 - ✓ las diferencias de potencial entre los punto ay c, cy b, y ay b, pueden representarse como

$$\frac{V}{Q} = \frac{1}{C_1} + \frac{1}{C_2}$$



$$C_{eq} = \frac{Q}{V}$$

✓ definimos capacidad equivalente C_{eq} como la capacidad de un solo condensador para el que la carga Q es la misma que para la combinación en serie, cuando la diferencia de potencial es la misma.

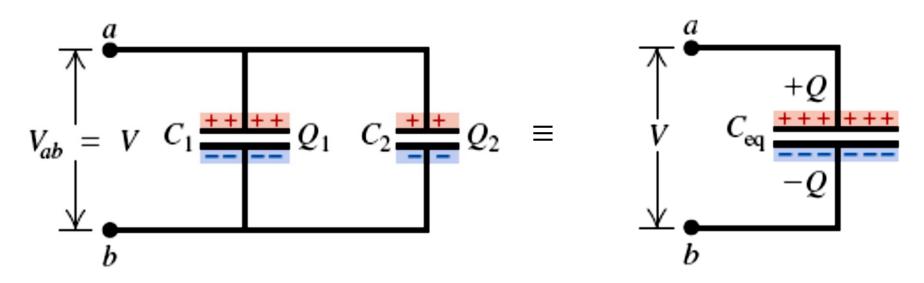
$$\frac{1}{C_{eq}} = \frac{V}{Q}$$



$$\frac{1}{C_{eq}} = \frac{1}{C_1} + \frac{1}{C_2}$$

El recíproco de la capacitancia equivalente de una combinación en serie es igual a la suma de los recíprocos de las capacitancias individuales.

En este caso, las placas superiores de los dos capacitores están conectadas mediante alambres conductores para formar una superficie equipotencial, y las placas inferiores forman otra.



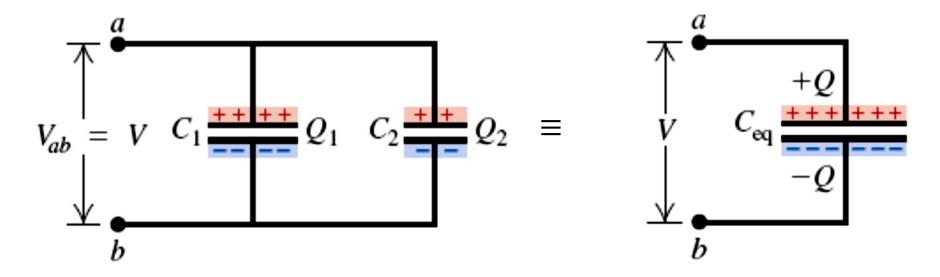
$$Q_1 = C_1 V$$

$$Q_2 = C_2 V$$

✓ la diferencia de potencial para todos los capacitores individuales es la misma, y es igual a $V_{ab} = V$

✓ las cargas Q_1 y Q_2 no son necesariamente iguales

$$Q = Q_1 + Q_2 = V(C_1 + C_2)$$



La carga total Q de la combinación, y por consiguiente la carga total en el capacitor equivalente, es

$$Q = Q_1 + Q_2 = V(C_1 + C_2)$$

$$\frac{Q}{V} = C_1 + C_2$$

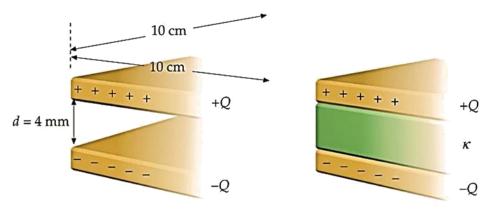
La capacitancia equivalente de una combinación en paralelo es igual a la **suma** de las **capacitancias individuales**.

DIELÉCTRICOS

Un dieléctrico es un material no conductor (vidrio, papel, madera, plástico). Cuando un dieléctrico se inserta entre las placas de un capacitor, tendrá las siguientes funciones:

- ✓ da el soporte mecánico que permite mantener alas placas separadas una distancia pequeña sin tocarse
- ✓ incrementa al máximo posible la diferencia de potencial entre las placas del capacitor y, por lo tanto, almacena cantidades más grandes de carga y energía

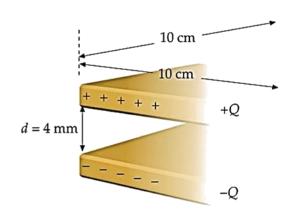
√ incrementa la capacitancia



: es la constante dieléctrica

DIELÉCTRICOS

✓ consideramos un capacitor cargado aislado y sin dieléctrico entre sus placas

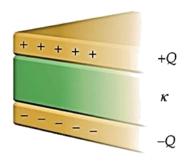


√ introducimos una pastilla de dieléctrico

✓ campo eléctrico original E₀

$$E = \frac{E_0}{\kappa}$$

donde K es la constante dieléctrica



✓ la diferencia de potencial entre sus placas es

$$V = Ed$$

√ reemplazamos E y tenemos

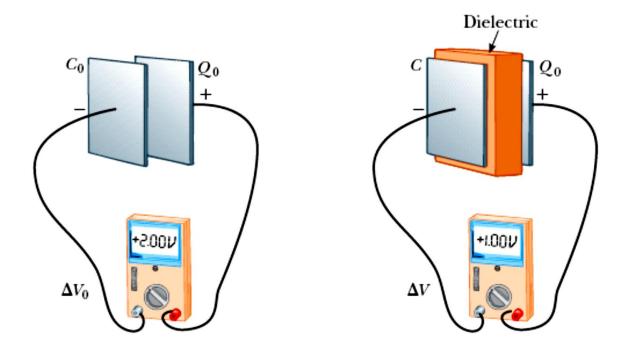
$$V = Ed = \frac{E_0d}{\kappa} = \frac{V_0}{\kappa}$$

$$E = \frac{E_0}{\kappa}$$

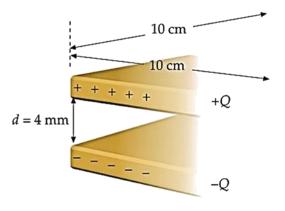
$$V = Ed = \frac{E_0d}{\kappa} = \frac{V_0}{\kappa}$$

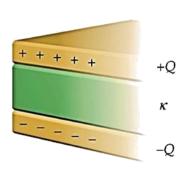
donde V es la diferencia de potencial con dieléctrico y V_o , sin dieléctrico

Efecto de un dieléctrico entre las placas paralelas de un capacitor. a) Con una carga dada, la diferencia de potencial es V_0 . b) Con la misma carga pero con un dieléctrico entre las placas, la diferencia de potencial V es menor que V_0 .



$$E = \frac{E_0}{\kappa}$$





$$V = Ed = \frac{E_0d}{\kappa} = \frac{V_0}{\kappa}$$

donde V es la diferencia de potencial con dieléctrico y V_o , sin dieléctrico

✓ la nueva capacitancia será

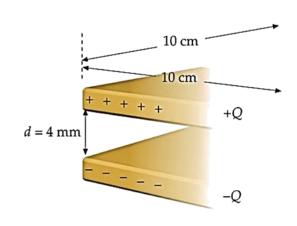
$$C = \frac{Q}{V}$$

√ reemplazamos V y tenemos

$$C = \frac{Q}{V} = \frac{Q}{\frac{V_0}{\kappa}} = \kappa \frac{Q}{V_0}$$

$$C = \kappa C_0$$

donde $C_0 = \frac{Q}{V_0}$ es la capacitancia sin dieléctrico



$$C = \kappa C_0$$

donde $C_0 = \frac{Q}{V_0}$ es la capacitancia sin dieléctrico

√ recordemos la expresión de C

$$C = \frac{Q}{V_{ab}} = \epsilon_0 \, \frac{A}{d}$$

✓ entonces,

$$C = \kappa C_0 = \kappa \epsilon_0 \frac{A}{d} = \epsilon \frac{A}{d}$$

 $\epsilon = \kappa \epsilon_0$ permitividad del dieléctrico

RUPTURA DIELÉCTRICA

Muchos materiales no conductores se ionizan en campos eléctricos muy altos y se convierten en conductores. Este fenómeno, llamado **ruptura dieléctrica**, tiene lugar cuando la intensidad del campo eléctrico es de 3x10⁶V/m.

La intensidad del campo eléctrico para el cual tiene lugar la ruptura dieléctrica de un material se denomina **resistencia dieléctrica (rigidez dieléctrica)** de dicho material (aire 3MV/m).)

La descarga a través del aire resultante de la ruptura dieléctrica se denomina descarga en arco.

Constantes dieléctricas y resistencias a la ruptura

dieléctrica de diversos materiales

		_
	T	Ы
L		•

Material	Constante diéléctrica _K	Resistencia del dieléctrico kV/mm
aire	1.00059	3
baquelita	4.9	24
mica	5.4	10-100
papel	3.7	16
poliestireno	2.55	24
porcelana	7	5.7
vidrio (Pyrex)	5.6	14

ENERGÍA ALMACENADA EN PRESENCIA DE UN DIELÉCTRICO

✓ conocemos que la energía potencial almacenada en el condensador

$$U = \frac{Q^2}{2C} = \frac{1}{2}QV = \frac{1}{2}CV^2$$

✓ si expresamos C en función del área y la separación entre las placas, y V en función del campo eléctrico y la separación de las placas,

$$C = \frac{Q}{V_{ab}} = \epsilon \frac{A}{d} \qquad V = Ed$$

√ reemplazando en U,

$$U = \frac{1}{2}CV^2 = \frac{1}{2}\left(\epsilon \frac{A}{d}\right)(Ed) = \frac{1}{2}\epsilon E^2(Ad)$$

volumen entre las placas que contienen el E

La energía por unidad de volumen es la **densidad de energía** u_e es , por lo tanto,

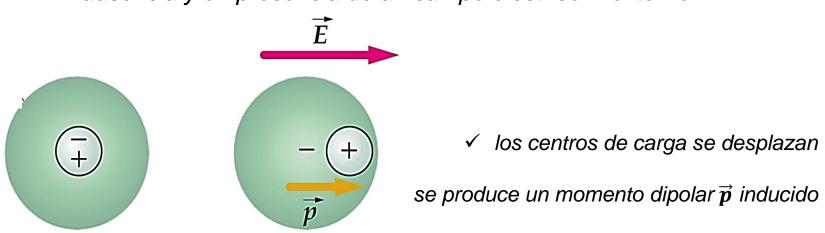
$$u_e = \frac{energia}{volumen} = \frac{1}{2}\epsilon E^2 = \frac{1}{2}\kappa\epsilon_0 E^2$$

ESTRUCTURA MOLECULAR DE UN DIELÉCTRICO

Cuando un dieléctrico se sitúa en el campo de un capacitor, sus moléculas se polarizan de tal modo que se produce un *momento dipolar neto* paralelo al campo.

Aunque los átomos y las moléculas son eléctricamente neutros, se ven afectados por los campos eléctricos debido a que contienen cargas positivas y negativas que pueden responder a los campos externos.

 \checkmark distribuciones de carga de una molécula no polar en ausencia y en presencia de un campo eléctrico $\overrightarrow{\mathbf{E}}$ externo



La molécula está **polarizada** y se comporta como un **dipolo eléctrico**

¿qué pasa cuando un dieléctrico se coloca en el campo de un condensador?

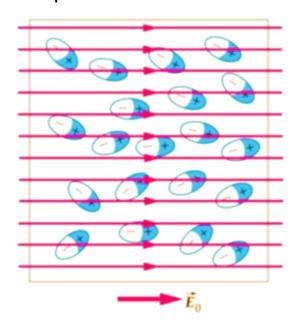
¿qué pasa cuando un dieléctrico se coloca en el campo de un condensador?

- ✓ si las moléculas son **polares**, sus momentos dipolares tienden a **alinearse** con el campo
- ✓ si las moléculas **no son polares**, el campo **induce momentos dipolares** que son **paralelos** al campo.

en ausencia de \vec{E} externo



en presencia de \vec{E} externo

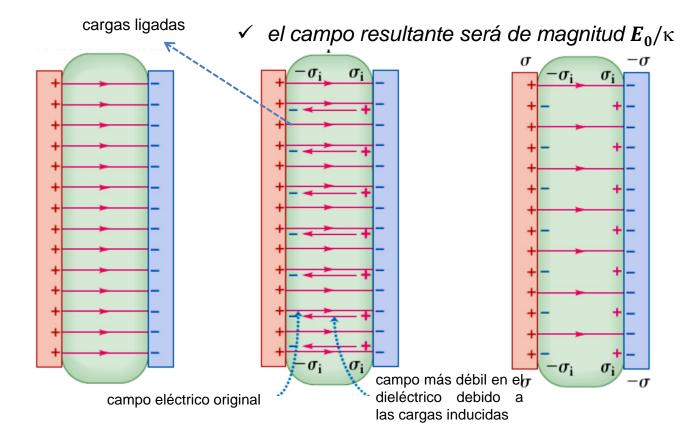


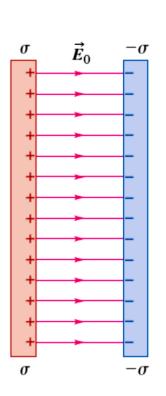
Las moléculas del dieléctrico se polarizan en la dirección del campo externo

¿qué pasa en un capacitor con dieléctrico?

Analicemos el comportamiento de un dieléctrico cuando se inserta en el campo entre un par de placas de capacitor con cargas opuestas.

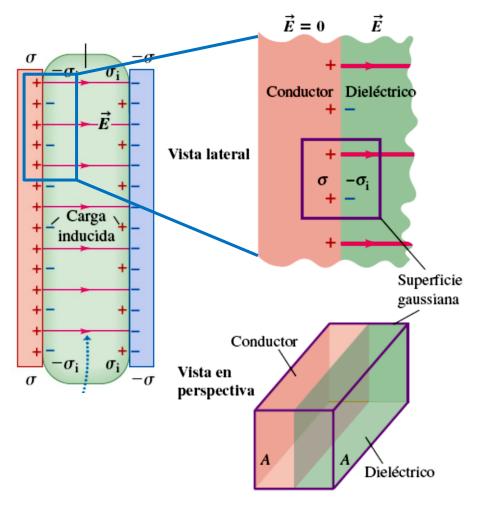
- ✓ campo eléctrico de magnitud E_0 entre dos placas con carga
 - ✓ se introduce un dieléctrico con constante dieléctrica k
 - ✓ las cargas superficiales inducidas crean un campo





El campo eléctrico neto entre las placas se debilita

LEY DE GAUSS CON UN DIELÉCTRICO



- √ tenemos un capacitor con dieléctrico
 - ✓ analizamos la pared izquierda del capacitor/dieléctrico
 - ✓ elegimos una superficie gaussiana que es una caja rectangular

✓ área A

$$\checkmark$$
 $\vec{E} = 0$ (cond); \vec{E} (diel)

$$\checkmark \qquad Q_{enc} = (\sigma - \sigma_i)A$$

√ la ley de Gauss dice

$$\Phi_{\rm E} = \oint \overrightarrow{E_i} \cdot \widehat{n_i} dA = \oint E \cos\theta dA = \oint E_n dA = \frac{Q_{enc}}{\epsilon_0}$$

$$\vec{E} = 0 \qquad \vec{E}$$

$$\vec{E} = 0 \qquad \vec{E}$$
Conductor Dieléctrico
$$\vec{C} = 0 \qquad \vec{E}$$
Conductor Dieléctrico
$$\vec{\sigma} = 0 \qquad \vec{E} = 0 \qquad \vec{E}$$

$$\vec{\sigma} = 0 \qquad \vec{E} = 0 \qquad \vec{E}$$
Conductor Dieléctrico
$$\vec{\sigma} = 0 \qquad \vec{E} =$$

$$\Phi_{\rm E} = \oint \overrightarrow{E_i} \cdot \widehat{n_i} dA = \oint E \cos\theta dA = \oint E_n dA = \frac{Q_{enc}}{\epsilon_0}$$

$$Q_{enc} = (\sigma - \sigma_i)A$$

- \checkmark σ_i es la densidad de carga inducida
- \checkmark recordemos que la magnitud del \overline{E} será igual a:

$$E = \frac{\sigma_{net}}{\epsilon_0}$$

✓ E sin y con dieléctrico

$$E_0 = \frac{\sigma}{\epsilon_0}$$

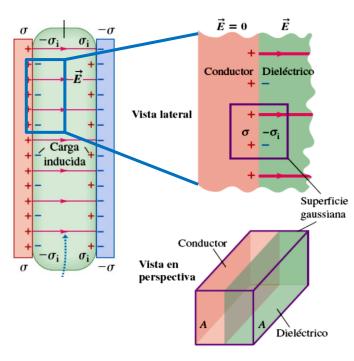
$$E = \frac{(\sigma - \sigma_i)}{\epsilon_0} \qquad E = \frac{E_0}{\kappa}$$

$$E = \frac{E_0}{\kappa}$$

√ reordenando las expresiones

$$E = \frac{E_0}{\kappa} = \frac{(\sigma - \sigma_i)}{\epsilon_0}$$

$$\sigma - \sigma_i = \sigma /$$



$$\Phi_{\rm E} = \oint E_n dA = \frac{Q_{enc}}{\epsilon_0} = \frac{(\sigma - \sigma_i)A}{\epsilon_0}$$

$$\sigma - \sigma_i = \sigma/$$

√ reemplazamos y nos queda

$$EA = \frac{Q_{enc}}{\epsilon_0} = \frac{(\sigma - \sigma_i)A}{\epsilon_0} = \frac{A}{\epsilon_0} \left(\frac{\sigma}{\kappa}\right)$$

$$\kappa EA = \sigma \frac{A}{\epsilon_0}$$

 $\kappa \overrightarrow{E}$, el flujo a través de la superficie gaussiana igual a la **carga libre** encerrada σA dividida entre ϵ_0

$$\oint K \vec{E} \cdot d\vec{A} = \frac{Q_{\text{enc-libre}}}{\epsilon_0}$$

donde Q_{enc_libre} es la carga libre total encerrada por la superficie gaussiana

FIBRILACIÓN VENTRICULAR: ritmo de paro cardíaco



