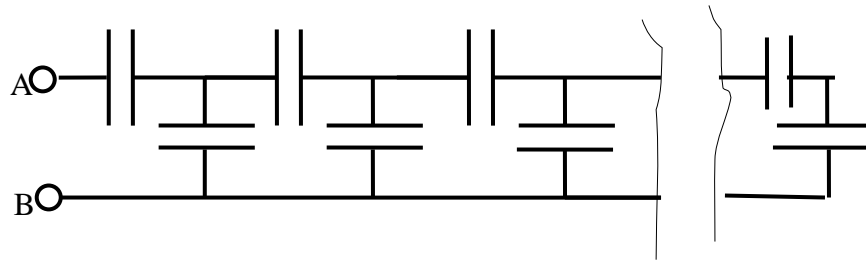
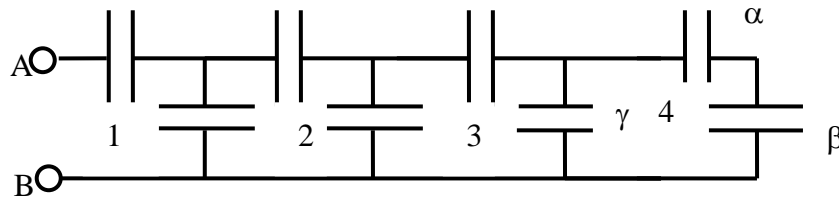


10.- Determinar la capacidad equivalente entre A y B en el circuito de la figura inferior. Los condensadores son iguales y la capacidad de cada uno es C.



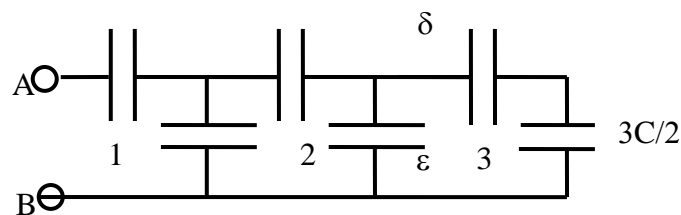
Supongamos que en lugar de ser infinitas las mallas solamente son cuatro



Vamos a eliminar la malla 4 sustituyéndola por un solo condensador. Los condensadores α y β están en serie y el conjunto de los dos en paralelo con el γ . Los tres pueden sustituirse por un solo condensador

$$\frac{1}{C_1} = \frac{1}{C} + \frac{1}{C} \Rightarrow C_1 = \frac{C}{2} \Rightarrow C_E = C + \frac{C}{2} = \frac{3C}{2}$$

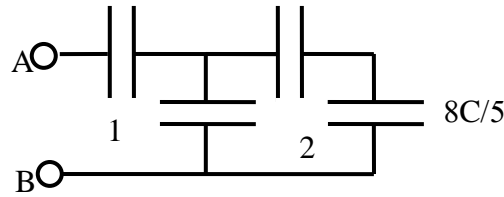
El sistema de condensadores quedaría así:



En la malla 3 sustituimos los condensadores ϵ , δ y el de capacidad $3C/2$ por un solo condensador

$$\frac{1}{C_2} = \frac{1}{C} + \frac{2}{3C} \Rightarrow C_2 = \frac{3C}{6} \Rightarrow C_E = C + \frac{3C}{5} = \frac{8C}{5}$$

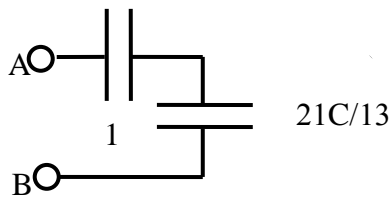
El sistema de condensadores quedaría así



Los tres condensadores de la malla 2 los sustituimos por un solo condensador

$$\frac{1}{C_3} = \frac{1}{C} + \frac{5}{8C} \Rightarrow C_3 = \frac{8C}{13} \Rightarrow C_E = C + \frac{8C}{13} = \frac{21C}{13}$$

El sistema de condensadores quedaría así



La capacidad entre A y B es:

$$\frac{1}{C_{AB}} = \frac{1}{C} + \frac{13}{21C} \Rightarrow C_{AB} = \frac{21C}{34}$$

Analicemos la secuencia obtenida

$$\frac{3C}{2} ; \frac{8C}{5} ; \frac{21C}{13} ; C_{AB} = \frac{21C}{34}$$

De los tres primeros términos se deduce que el denominador de uno de ellos es igual a la suma de numerador y denominador del anterior y que su numerador es igual a la suma del numerador del anterior más su propio denominador, en general

$$\frac{x_{n-1}}{y_{n-1}} ; \frac{x_n}{y_n} = \frac{x_{n-1} + (x_{n-1} + y_{n-1})}{x_{n-1} + y_{n-1}} = \frac{2x_{n-1} + y_{n-1}}{x_{n-1} + y_{n-1}} = \frac{2\frac{x_{n-1}}{y_{n-1}} + 1}{\frac{x_{n-1}}{y_{n-1}} + 1} = \frac{2a + 1}{a + 1}$$

Si nos fijamos en el valor de la capacidad equivalente resulta que su numerador es igual al del último término y su denominador es la suma del numerador y denominador del último término, en general

$$C_{AB} = \frac{x_n}{x_n + y_n} = \frac{\frac{x_n}{y_n}}{\frac{x_n}{y_n} + 1} = \frac{a}{a + 1} \quad (1)$$

Para averiguar el valor de a establecemos que cuando existen infinitas mallas

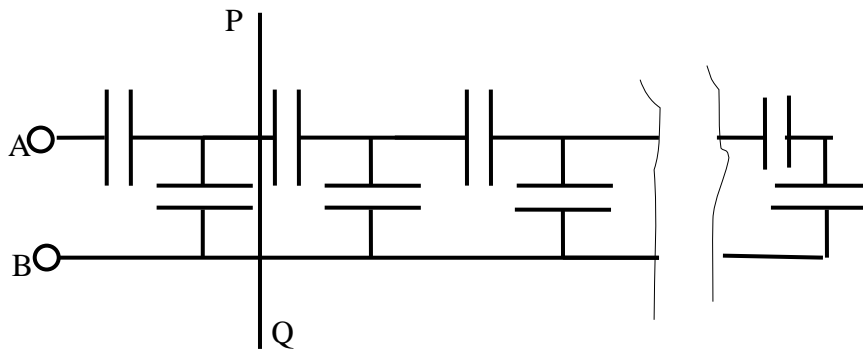
$$\frac{x_n}{y_n} - \frac{x_{n-1}}{y_{n-1}} = 0 \Rightarrow \frac{2a+1}{a+1} - a = 0 \Rightarrow 2a+1 - a^2 - a = 0 \Rightarrow a^2 - a - 1 = 0 \Rightarrow a = \frac{1 \pm \sqrt{5}}{2}$$

Sustituyendo la solución positiva en la ecuación (1)

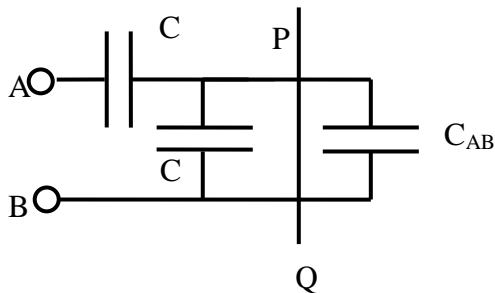
$$C_{AB} = \frac{a}{a+1} = \frac{\frac{1+\sqrt{5}}{2}}{\frac{1+\sqrt{5}}{2} + 1} = \frac{1+\sqrt{5}}{3+\sqrt{5}} = \frac{(1+\sqrt{5})(3-\sqrt{5})}{(3+\sqrt{5})(3-\sqrt{5})} = \frac{3-\sqrt{5}+3\sqrt{5}-5}{9-5} = \frac{-2+2\sqrt{5}}{4} \Rightarrow$$

$$C_{AB} = \frac{\sqrt{5}-1}{2}$$

Otra forma de abordar el problema se basa en que al existir infinitas mallas, el añadir o quitar una no debe afectar al resultado, según esto podemos reducir el sistema al siguiente



Todo lo que está a la derecha de la línea PQ tiene una capacidad C_{AB} y el sistema siguiente también, en virtud de que añadir una malla a la serie infinita no afecta al resultado



Los condensadores C_{AB} y C (el que está más cerca de la línea PQ) están en paralelo y su equivalente es:

$$C' = C_{AB} + C$$

C' está en serie con el otro C , por tanto, la capacidad equivalente es:

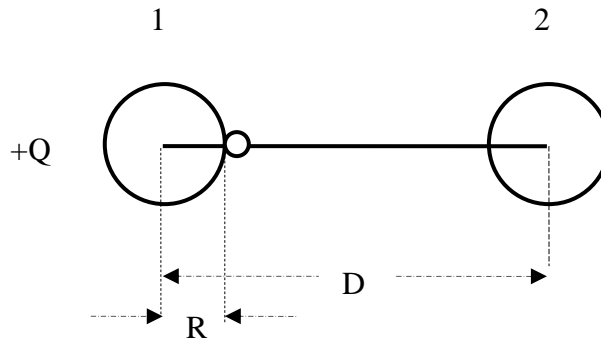
$$\frac{1}{C''} = \frac{1}{C} + \frac{1}{C_{AB} + C} = \frac{C_{AB} + 2C}{C^2 + C_{AB}C} \Rightarrow C'' = C_{AB} = \frac{C^2 + C_{AB}C}{C_{AB} + 2C} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow C_{AB}^2 + 2C_{AB}C = C^2 + C_{AB}C \Rightarrow C_{AB}^2 + C_{AB}C - C^2 = 0 \Rightarrow C_{AB} = \frac{-C \pm \sqrt{C^2 + 4C^2}}{2} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow C_{AB} = \frac{\sqrt{5}-1}{2} \cdot C$$

11.- Dos esferas de radio R y carga $+Q$ (la carga de cada esfera está distribuida uniformemente sobre su superficie), están separadas una distancia $D \gg R$. Una de las esferas lleva adherida en su superficie una muy pequeña esfera de carga $-q$ y masa m . Determinar qué velocidad mínima hay que comunicar a esa pequeña esfera para que se adhiera a la otra esfera.

La situación inicial está reflejada en la figura



La esfera pequeña está sometida a dos fuerzas de naturaleza eléctrica, una dirigida al centro de la esfera 1 y otra dirigida al centro de la esfera 2. La primera fuerza es más intensa porque la distancia de la esfera uno a la esfera pequeña es R mientras que la de la esfera 2 es $D-R > R$. En consecuencia para despegar la esfera pequeña de la esfera 1 hemos de comunicarle una cierta velocidad, la cual nos bastará con que al llegar a la distancia $D/2$ tenga velocidad nula, ya que a partir de ese momento la atracción de la esfera 2 es mayor que la de la esfera 1.

Dado que los campos son conservativos establecemos la suma de la energía inicial ((cinética + potencial eléctrica) y cuando la esfera pequeña esté en $D/2$ (energía cinética nula + energía potencial eléctrica)

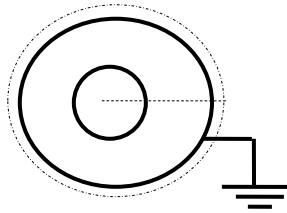
$$\frac{1}{2}mv^2 - \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Qq}{R} - \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Qq}{D-R} = 0 - \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Qq}{\frac{D}{2}} - \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Qq}{\frac{D}{2}} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \frac{1}{2}mv^2 = \frac{Qq}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{R} + \frac{1}{D-R} - \frac{2}{D} - \frac{2}{D} \right) \Rightarrow v = \sqrt{\frac{Qq}{2m\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{R} + \frac{1}{D-R} - \frac{4}{D} \right)}$$

12.- Una esfera metálica de radio R esta cargada a un potencial V . Calcular el potencial de la mencionada esfera si

a) Se rodea de una capa esférica, de radio R_2 y espesor despreciable, concéntrica con la esfera y se conecta a tierra. b) Si en lugar de unir la capa esférica a tierra se une a la esfera c) si se rodea de una capa esférica cuyo radio interior es R_2 y el exterior R_3 y la unimos a tierra.

a) Supongamos una superficie esférica exterior a la capa esférica de radio $r > R_2$



El potencial de la capa esférica es cero ya que está unida a tierra, $V_r = 0$

Aplicamos el teorema de Gauss. El flujo eléctrico que atraviesa la superficie esférica de radio $r \geq R_2$ es:

$$E \cdot S = \frac{\sum q}{\epsilon_0} \Rightarrow E = \frac{1}{4\pi \epsilon_0} \frac{\sum q}{r^2} = -\frac{dV_r}{dr} \Rightarrow \int -dV_r = \frac{\sum q}{4\pi \epsilon_0} \int \frac{dr}{r^2} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow V_r = \frac{\sum q}{4\pi \epsilon_0 r} + \text{Cte} \Rightarrow \text{cuando } r = \infty, \quad V_r = 0 \rightarrow \text{Cte} = 0 \Rightarrow V_r = \frac{\sum q}{4\pi \epsilon_0 r} = 0$$

De la última expresión se deduce $\sum q = 0$, por lo que si la carga de la esfera es $+Q$ la de la capa esférica es $-Q$.

Designamos con V_1 el potencial que tiene ahora la esfera y calculamos el campo en un lugar $R_1 \leq r \leq R_2$

$$E \cdot S = \frac{\sum q}{\epsilon_0} \Rightarrow E = \frac{1}{4\pi \epsilon_0} \frac{Q}{r^2} = -\frac{dV_r}{dr} \Rightarrow \int -dV_r = \frac{Q}{4\pi \epsilon_0} \int \frac{dr}{r^2} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow V_r = \frac{Q}{4\pi \epsilon_0 r} + \text{Cte} \Rightarrow \text{cuando } r = R_2, \quad V_r = 0 \rightarrow \text{Cte} = -\frac{Q}{4\pi \epsilon_0 R_2} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow V_r = \frac{Q}{4\pi \epsilon_0 r} - \frac{Q}{4\pi \epsilon_0 R_2} \quad (1)$$

Dado que la ecuación (1) la podemos aplicar cuando $r = R_1$

$$V_1 = \frac{Q}{4\pi \epsilon_0} \left(\frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} \right) = \frac{Q}{4\pi \epsilon_0 R_1} \cdot R_1 \left(\frac{R_2 - R_1}{R_1 R_2} \right) \Rightarrow V_1 = V \frac{R_2 - R_1}{R_2}$$

b) Si unimos la esfera a la capa esférica pasará carga de la esfera a la capa hasta que los potenciales se igualen. La carga Q inicial se reparte entre la esfera y la capa esférica $Q = q_1 + q_2$. Designamos con V_2 al nuevo potencial de la esfera.

Calculamos el campo en r , siendo r prácticamente igual a R_2 (como en la figura superior)

$$E \cdot S = \frac{\sum q}{\epsilon_0} \Rightarrow E = \frac{1}{4\pi \epsilon_0} \frac{q_1 + q_2}{r^2} = \frac{1}{4\pi \epsilon_0} \frac{Q}{r^2} = -\frac{dV_r}{dr} \Rightarrow \int -dV_r = \frac{Q}{4\pi \epsilon_0} \int \frac{dr}{r^2} \Rightarrow$$

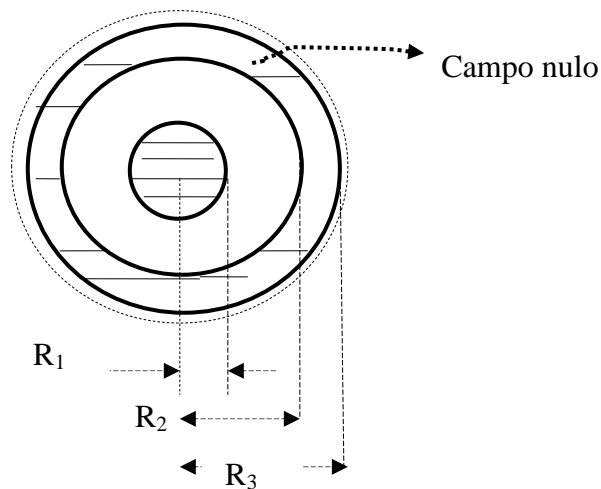
$$\Rightarrow V_r = \frac{Q}{4\pi \epsilon_0 r} + \text{Cte} \Rightarrow \text{cuando } r = \infty, \quad V_r = 0 \rightarrow \text{Cte} = 0 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow V_r = \frac{Q}{4\pi \epsilon_0 r} \quad (2)$$

En la ecuación (2) cuando $r=R_2$, $V_r = V_2$, ya que los potenciales se igualan

$$V_2 = \frac{Q}{4\pi \epsilon_0 R_2} = \frac{Q}{4\pi \epsilon_0 R_1} \frac{R_1}{R_2} = V \frac{R_1}{R_2}$$

c) En el interior de la capa esférica el campo es nulo ya que la mencionada capa es conductora.



Calculamos el campo en un lugar en que $R_2 \leq r \leq R_3$, esto es en el interior de la capa esférica donde el campo es nulo.

$$E \cdot S = \frac{\sum q}{\epsilon_0} \Rightarrow E = \frac{\sum q}{4\pi r^2 \epsilon_0} = 0 \Rightarrow \sum q = 0$$

Como la carga de la esfera es Q sobre el interior de la capa esférica (radio R_2) aparece una carga $-Q$, y por influencia aparece en el exterior de la capa esférica una carga $+Q$.

Calculamos ahora el campo en un lugar donde $r > R_3$

$$E \cdot S = \frac{\sum q}{\epsilon_0} \Rightarrow E = \frac{1}{4\pi \epsilon_0} \frac{Q - Q + Q}{r^2} = \frac{1}{4\pi \epsilon_0} \frac{Q}{r^2} = -\frac{dV_r}{dr} \Rightarrow \int -dV_r = \frac{Q}{4\pi \epsilon_0} \int \frac{dr}{r^2} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow V_r = \frac{Q}{4\pi \epsilon_0 r} + \text{Cte} \Rightarrow \text{cuando } r = \infty, \quad V_r = 0 \rightarrow \text{Cte} = 0 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow V_r = \frac{Q}{4\pi \epsilon_0 r} \quad (3)$$

En la expresión (3) cuando $r = R_3$ tenemos el potencial en la cara externa de la capa esférica y también la cara interna ya que al ser el campo nulo en su interior su potencial es constante.

Calculamos ahora el campo y el potencial en un lugar en que $R_1 \leq r \leq R_2$ y siguiendo los pasos ya aplicados anteriormente obtenemos

$$V = \frac{1}{4\pi \epsilon_0} \frac{Q}{r} + \text{Cte} \quad (4)$$

En la ecuación anterior cuando $r = R_2$ el potencial vale V_r de la ecuación (3) para $r = R_3$

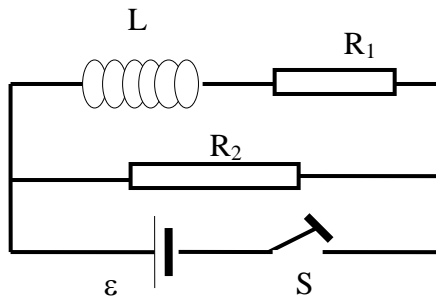
$$\frac{1}{4\pi \epsilon_0} \frac{Q}{R_3} = \frac{1}{4\pi \epsilon_0} \frac{Q}{R_2} + \text{Cte} \Rightarrow \text{Cte} = \frac{1}{4\pi \epsilon_0} \left(\frac{1}{R_3} - \frac{1}{R_2} \right)$$

Volviendo a la ecuación (4) y aplicándola para $r = R_1$ y designando con V_3 al nuevo potencial

$$V_3 = \frac{Q}{4\pi \epsilon_0} \left(\frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} + \frac{1}{R_3} \right) = V - \frac{Q}{4\pi \epsilon_0} \left(\frac{1}{R_2} - \frac{1}{R_3} \right) = V - \frac{Q}{4\pi \epsilon_0} \left(\frac{R_3 - R_2}{R_2 R_3} \right)$$

13.- En el circuito de la figura inferior se ha cerrado el interruptor S y se ha establecido la corriente estacionaria. Si ahora se levanta el interruptor, queda desconectada la batería del circuito.

Determinar a partir de ese instante, la cantidad de calor que se desprende en la resistencia R_2 .



Cuando S está cerrado y se ha establecido la corriente estacionaria, y se tiene en cuenta que R_1 y R_2 están en paralelo, el valor de la intensidad que circula por la batería es :

$$I = \frac{\varepsilon}{\sum R} = \frac{\varepsilon}{\frac{R_1 R_2}{R_1 + R_2}} = \frac{\varepsilon (R_1 + R_2)}{R_1 R_2}$$

La intensidad de la corriente que atraviesa la resistencia R_1 es: $I_1 = \frac{\varepsilon}{R_1}$

La energía almacenada en la autoinducción es:

$$E = \frac{1}{2} L I_1^2$$

Al abrir S la energía almacenada en la autoinducción se transforma en energía térmica en cada resistencia. Ahora las resistencias se encuentran en serie.

$$E = \frac{1}{2} L I_1^2 = E_1 + E_2$$

Las energías desprendidas en cada resistencia son proporcionales a sus valores

$$\frac{E_1}{E_2} = \frac{R_1}{R_2} \Rightarrow E_1 = E_2 \frac{R_1}{R_2}$$

$$E = \frac{1}{2} L I_1^2 = E_2 \frac{R_1}{R_2} + E_2 \Rightarrow \frac{1}{2} L \frac{\varepsilon^2}{R_1^2} = E_2 \left(\frac{R_1 + R_2}{R_2} \right) \Rightarrow E_2 = \frac{1}{2} \frac{\varepsilon^2 L R_2}{R_1^2 (R_1 + R_2)}$$

14.- Un generador de corriente alterna cuya fuerza electromotriz está dada por la expresión $\varepsilon = \varepsilon_0 \text{ sen } \omega t$ se une a una autoinducción L sin resistencia óhmica. Determinar cómo varía la intensidad en la autoinducción en función del tiempo.

Al conectar la corriente aparece en la autoinducción una fuerza electromotriz inducida cuyo valor es: $-L \frac{di}{dt}$, por tanto, al no haber resistencia en el circuito $i R = 0$

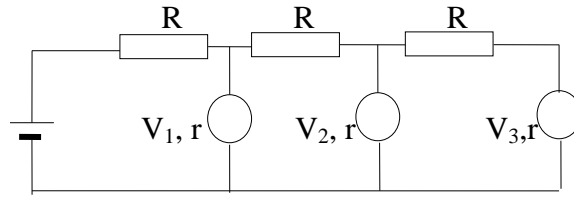
$$\begin{aligned} \varepsilon - L \frac{di}{dt} = 0 &\Rightarrow \varepsilon_0 \text{ sen } \omega t - L \frac{di}{dt} = 0 \Rightarrow \int L di = \int \varepsilon_0 \text{ sen } \omega t \Rightarrow \\ &\Rightarrow Li = -\frac{\varepsilon_0}{\omega} \text{ cos } \omega t + \text{Cte} \end{aligned}$$

Cuando $t=0$, $i = 0$ luego

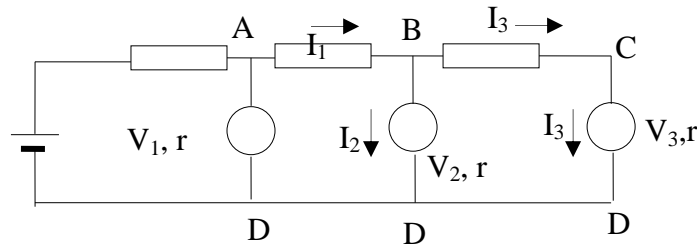
$$\text{Cte} = \frac{\varepsilon_0}{\omega}$$

$$i = \frac{\varepsilon_0}{L\omega} (1 - \text{cos } \omega t)$$

15.- En el circuito de la figura las resistencias son iguales a R y los voltímetros son idénticos, cada uno con una resistencia interna r . El voltímetro 1 indica 10 V y el 3 marca 8 V . ¿Qué indicará el voltímetro 2?



Establecemos las intensidades en las mallas



$$V_A - V_D = V_1 = I_1 R + I_2 r \quad ; \quad I_2 = \frac{V_2}{r}$$

$$V_B - V_D = V_2 = I_3 R + I_3 r \quad ; \quad I_3 = \frac{V_3}{r}$$

$$I_1 = I_2 + I_3$$

Combinando la tercera ecuación con la primera y sustituyendo el valor de I_3 .

$$V_1 = (I_2 + I_3)R + I_2 r = I_2(R + r) + I_3 R = V_2 \frac{R + r}{r} + \frac{V_3}{r} R \quad (1)$$

A partir de las segundas ecuaciones

$$V_2 = V_3 \frac{R}{r} + V_3 \quad (2)$$

Despejamos $\frac{R}{r} = x$ de la ecuación (2) $x = \frac{R}{r} = \frac{V_2 - V_3}{V_3}$ y lo llevamos a la (1)

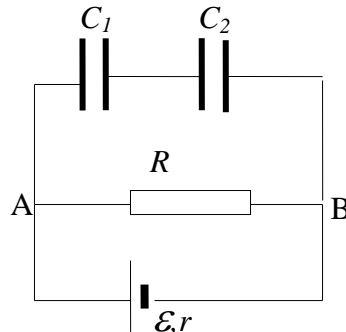
$$V_1 = V_2 \frac{R + r}{r} + \frac{V_3}{r} R = V_2(x + 1) + V_3 x = V_2 \left(\frac{V_2 - V_3}{V_3} + 1 \right) + V_3 \left(\frac{V_2 - V_3}{V_3} \right) \Rightarrow$$

$$\Rightarrow V_1 = \frac{V_2^2}{V_3} + V_2 - V_3 \Rightarrow V_2^2 + V_2 V_3 - V_3^2 - V_1 V_3 = 0 \Rightarrow V_2^2 + 8 V_2 - 64 - 80 = 0$$

Resolviendo la ecuación de segundo grado

$$V_2 = \frac{-8 \pm \sqrt{64 - 4 \cdot 144}}{2} = 8,6\text{ V}$$

16. Calcular en el circuito de la figura la caída de tensión en cada uno de los condensadores. Se sabe que si la resistencia R se cortocircuita, la intensidad que pasa por la batería se triplica respecto a la que pasa por el circuito de la figura.



Designamos con ΔV_1 la caída de tensión en el condensador 1 y con ΔV_2 la caída de tensión en el condensador 2.

$$V_A - V_B = \Delta V_1 + \Delta V_2 = IR = \varepsilon - Ir \quad (1)$$

Los dos condensadores están en serie, por tanto ambos tienen la misma carga en sus armaduras y se cumplirá que

$$q = C_1 \Delta V_1 = C_2 \Delta V_2$$

Si cortocircuitamos la resistencia R poniendo un cable sin resistencia entre A y B la intensidad de la corriente que atraviesa la batería es $3I$

$$3I = \frac{\varepsilon}{r} \Rightarrow Ir = \frac{\varepsilon}{3}$$

Sustituyendo en la ecuación (1)

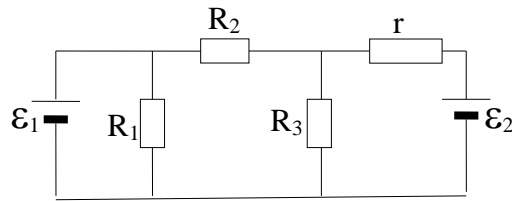
$$V_A - V_B = \Delta V_1 + \Delta V_2 = IR = \varepsilon - \frac{\varepsilon}{3} = \frac{2\varepsilon}{3}$$

Sustituyendo ΔV_1 y ΔV_2 en función de q y las capacidades de los condensadores, resulta:

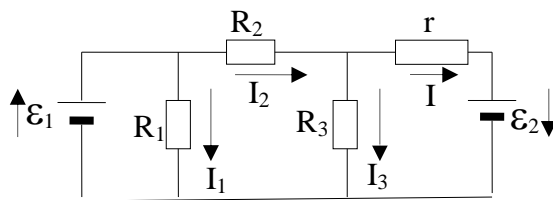
$$\frac{2\varepsilon}{3} = \frac{q}{C_1} + \frac{q}{C_2} = \frac{q(C_1 + C_2)}{C_1 C_2} \Rightarrow q = \frac{2\varepsilon}{3} \frac{C_1 C_2}{C_1 + C_2}$$

$$\Delta V_1 = \frac{q}{C_1} = \frac{2\varepsilon}{3} \frac{C_2}{C_1 + C_2} \quad ; \quad \Delta V_2 = \frac{q}{C_2} = \frac{2\varepsilon}{3} \frac{C_1}{C_1 + C_2}$$

17.- Calcular la intensidad de la corriente que circula por la resistencia r del circuito de la figura inferior. La resistencia interna de las pilas es despreciable.



Admitimos que las fuerzas electromotrices ε son positivas del polo positivo al negativo y establecemos intensidades de corriente en las mallas.



Tomamos como sentido positivo el movimiento de las agujas de un reloj.

$$\text{Primera malla} \quad \varepsilon_1 = I_1 R_1 \quad \Rightarrow \quad I_1 = \frac{\varepsilon_1}{R_1}$$

$$\text{Segunda malla} \quad -I_1 R_1 + I_2 R_2 + I_3 R_3 = 0 \quad \Rightarrow \quad I_2 R_2 = I_1 R_1 - I_3 R_3$$

$$\text{Tercera malla} \quad I r - I_3 R_3 = \varepsilon_2 \quad \Rightarrow \quad I_3 = \frac{I r - \varepsilon_2}{R_3}$$

$$\text{Nudo} \quad I_2 = I_3 + I \quad \Rightarrow \quad I_2 = \frac{I r - \varepsilon_2}{R_3} + I$$

Sustituyendo I_1 , I_2 e I_3 en la segunda ecuación:

$$\frac{I r - \varepsilon_2}{R_3} R_2 + I R_2 = \frac{\varepsilon_1}{R_1} R_1 - \frac{I r - \varepsilon_2}{R_3} R_3 \quad \Rightarrow \quad I \left(\frac{r R_2}{R_3} + R_2 + r \right) - \frac{\varepsilon_2 R_2}{R_3} = \varepsilon_1 + \varepsilon_2 \quad \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \quad I(r R_2 + R_2 R_3 + r R_3) = \varepsilon_1 R_3 + \varepsilon_2 (R_2 + R_3) \quad \Rightarrow \quad I = \frac{\varepsilon_1 R_3 + \varepsilon_2 (R_2 + R_3)}{r(R_2 + R_3) + R_2 R_3}$$

18.- Una resistencia R y un condensador C pueden colocarse en serie o en paralelo. La impedancia en el primer caso es el doble que en el segundo para una cierta pulsación ω . ¿Cuál es el valor de esa pulsación?

Cuando están colocados en serie la impedancia del circuito es:

$$Z_s = R - \frac{1}{C\omega}i$$

Cuando están colocados en paralelo la impedancia es:

$$\frac{1}{Z_p} = \frac{1}{R} + \frac{1}{-\frac{1}{C\omega}i} = \frac{1}{R} + C\omega i = \frac{1 + RC\omega i}{R} \Rightarrow Z_p = \frac{R}{1 + RC\omega i} = \frac{R(1 - RC\omega i)}{1 + R^2C^2\omega^2}$$

Como $Z_s = 2Z_p \Rightarrow R - \frac{1}{C\omega}i = \frac{2R}{1 + R^2C^2\omega^2} - \frac{2R^2C\omega i}{1 + R^2C^2\omega^2}$

De la igualdad anterior se deduce que las partes reales sean iguales y también las imaginarias

$$R = \frac{2R}{1 + R^2C^2\omega^2} \Rightarrow 1 + R^2C^2\omega^2 = 2 \Rightarrow R^2C^2\omega^2 = 1 \Rightarrow \omega = \frac{1}{RC}$$

$$-\frac{1}{C\omega} = -\frac{2R^2C\omega}{1 + R^2C^2\omega^2} \Rightarrow 2R^2C^2\omega^2 = 1 + R^2C^2\omega^2 \Rightarrow R^2C^2\omega^2 = 1 \Rightarrow \omega = \frac{1}{RC}$$

19.- Se disponen de n pilas iguales, cada una con un fuerza electromotriz ε y una resistencia interna r . Con ellas se forman β grupos cada uno de ellos con α pilas en serie. Los grupos β se asocian en paralelo. El conjunto de pilas se unen a una resistencia externa R . Se piden los valores de α y β para que la intensidad de la corriente que atraviese la resistencia R sea la máxima posible y también el valor de dicha intensidad.

Cada uno de los grupos β tiene una fuerza electromotriz $\alpha\varepsilon$. Al ponerlos en paralelo el conjunto tiene esa fuerza electromotriz. Veamos ahora cuál es la resistencia eléctrica del conjunto. Cada grupo β tiene α pilas en serie por tanto la resistencia es αr . Como existen β grupos asociados en paralelo la resistencia total R_e es:

$$\frac{1}{R_e} = \frac{1}{\alpha r} + \frac{1}{\alpha r} + \dots = \frac{\beta}{\alpha r} \Rightarrow R_e = \frac{\alpha r}{\beta}$$

En definitiva es como si tuviésemos una pila de fuerza electromotriz $\alpha\varepsilon$ y una resistencia interna $\frac{\alpha r}{\beta}$, la cual se une a una resistencia externa R . Aplicamos la ley de Ohm generalizada:

$$i = \frac{\alpha\varepsilon}{R + \frac{\alpha r}{\beta}}$$

α y β están relacionadas entre sí : $n = \alpha\beta$; sustituyendo en la intensidad nos queda

$$i = \frac{\alpha\varepsilon}{R + \frac{\alpha r}{\beta}} = \frac{\alpha\varepsilon}{R + \frac{\alpha^2 r}{n}} = \frac{n\alpha \varepsilon}{nR + \alpha^2 r}$$

Como la intensidad es máxima derivamos la función anterior respecto de la variable α e igualamos a cero

$$\frac{di}{d\alpha} = \frac{(nR + \alpha^2 r)n\varepsilon - n\alpha \varepsilon \cdot 2\alpha r}{(nR + \alpha^2 r)^2} = 0 \Rightarrow nR + \alpha^2 r = 2\alpha^2 r \Rightarrow \alpha = \sqrt{\frac{nR}{r}}$$

$$\beta = \frac{n}{\sqrt{\frac{nR}{r}}} = \frac{n\sqrt{r}}{\sqrt{nR}} = \sqrt{\frac{nr}{R}}$$

Para hallar el valor de la intensidad máxima sustituimos los valores de α en la ecuación de la intensidad.

$$i = \frac{n\alpha \varepsilon}{nR + \alpha^2 r} = \frac{n\sqrt{\frac{nR}{r}} \cdot \varepsilon}{nR + \frac{nR}{r} \cdot r} = \frac{\varepsilon}{2R} \sqrt{\frac{nR}{r}} = \frac{\varepsilon}{2} \sqrt{\frac{n}{Rr}}$$

Planteamos ahora la siguiente situación. Tenemos 60 pilas de resistencia interna cada una $r = 1 \Omega$ y las vamos a utilizar todas agrupándolas con distintos valores de α y β . Los casos posibles, con sus resistencias internas de la agrupación son:

α	1	2	3	4	5	6	10	12	15	20	30	60
β	60	30	20	15	12	10	6	5	4	3	2	1
R_i/Ω	0,016	0,066	0,15	0,266	0,416	0,6	1,66	2,4	3,75	6,66	15	60

Los valores de la resistencia exterior R si coinciden con los de la resistencia interna R_i , darán lugar a máximos de intensidad, por ejemplo si $R = 15 \Omega$, entonces la disposición estaría formada por dos agrupaciones de 30 pilas cada una y ambas colocadas en paralelo. Si R está comprendida entre dos valores de R_i una de las dos proporciona la máxima intensidad o ambas la misma, por ejemplo, si elegimos $5,5 \Omega$ entonces caben dos posibilidades: 4 agrupaciones de 15 pilas o 3 agrupaciones de 20 pilas. La decisión entre las dos depende de la intensidad que proporcionen:

$$i = \frac{\alpha \varepsilon}{R + \frac{\alpha r}{\beta}} = \frac{15 \varepsilon}{5,5 + \frac{15}{4}} = 1,62 \varepsilon \quad ; \quad i = \frac{20 \varepsilon}{R + \frac{\alpha r}{\beta}} = \frac{20 \varepsilon}{5,5 + \frac{20}{3}} = 1,64 \varepsilon$$

Si $R > 60 \Omega$, entonces la máxima intensidad la dará la agrupación en que todas las pilas se dispongan en serie y si $R < 0,016 \Omega$ la agrupación que dará mayor intensidad es colocar todas las pilas en paralelo.