

6. CIRCUITOS DE CORRENTE CONTÍNUA



Universidade do Minho

6.1. Força Electromotriz

6.2. Resistências em Série e em Paralelo.

6.3. As Regras de Kirchhoff

6.4. Circuitos RC

6.5. Instrumentos Eléctricos

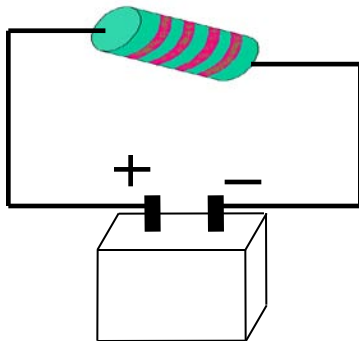
- Análise de circuitos simples que incluem baterias, R e C, diversamente combinados.
- A análise é simplificada pelo uso das duas *Leis de Kirchhoff*.
- As regras são consequência das *leis da conservação da energia e da conservação da carga*.

6.1. Força Electromotriz

Uma *fonte de força electromotriz* (*fem*) é um dispositivo qualquer (uma bateria ou um gerador) que aumenta a energia potencial das cargas que circulam num circuito.

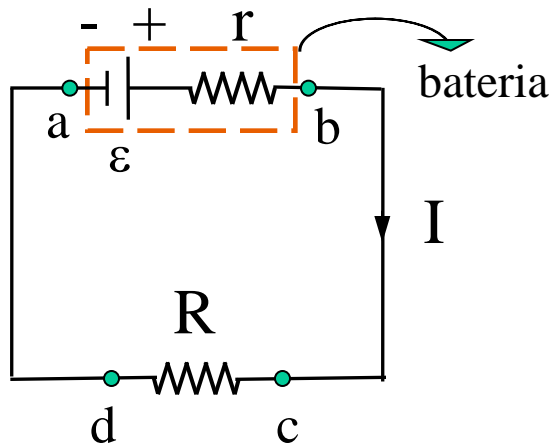
A *fem*, \mathcal{E} , duma fonte é medida pelo trabalho feito sobre uma carga unitária.

A unidade SI de *fem* é o volt.



- Vamos admitir que os fios de ligação têm resistência desprezável.
- Se desprezarmos a resistência interna (r) da bateria $\Rightarrow \Delta V$ na bateria (o potencial entre os terminais) será igual à *fem* da bateria.

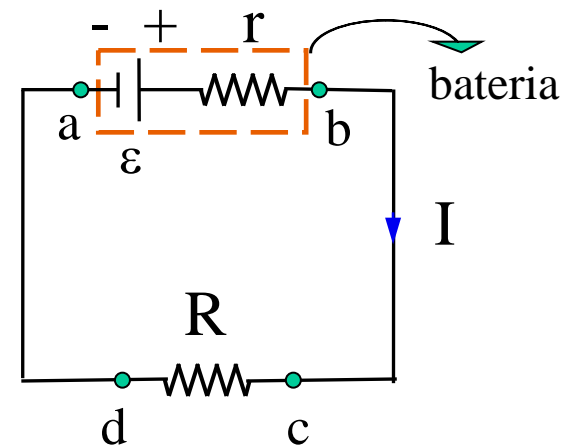
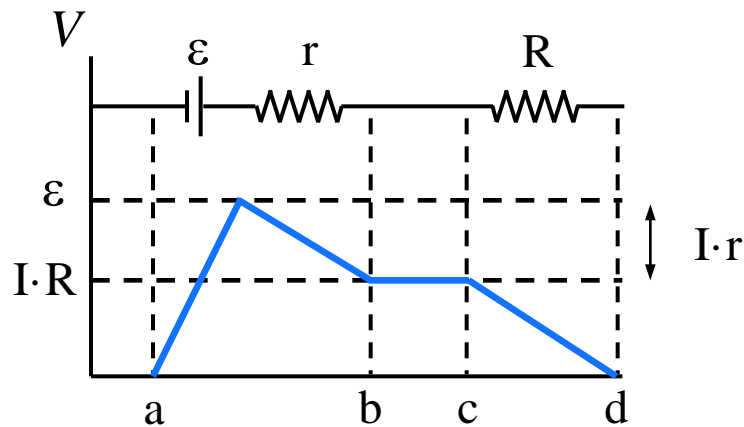
- Uma *bateria real* tem sempre uma certa *resistência interna*, por isso o potencial (V) entre os terminais é diferente da fem da bateria.
- Para uma carga (+) deslocando-se entre “a” e “b” \Rightarrow quando passa do terminal (–) para o terminal (+) da bateria, o seu potencial aumenta de ε ; ao deslocar-se através de r , o seu potencial diminui de $I \cdot r$ (I = corrente no circuito)


 \Rightarrow

$$V = V_b - V_a = \varepsilon - I \cdot r$$

entre os terminais
da bateria

- ε é a voltagem (potencial) em circuito aberto; i.e., a voltagem entre os terminais quando a corrente é nula.
- Variações de potencial (V) quando o circuito for percorrido no sentido a, b, c, d:



- A **voltagem**, V , entre os terminais da bateria é igual à **diferença de potencial** na resistência (muitas vezes denominada de resistência de carga): $V = I \cdot R$

$$\left. \begin{array}{l} V = \varepsilon - Ir \\ V = IR \end{array} \right\} \Rightarrow \varepsilon = IR + Ir, \quad \boxed{I = \frac{\varepsilon}{R + r}}$$

I depende de r e da R

Quando $R \gg r \Rightarrow$ podemos desprezar r na análise.

$$\boxed{I\varepsilon = I^2 \cdot R + I^2 \cdot r} \quad \text{(multiplicando ambos os membros por } I \text{)}$$

$$\boxed{P = I \cdot V}$$

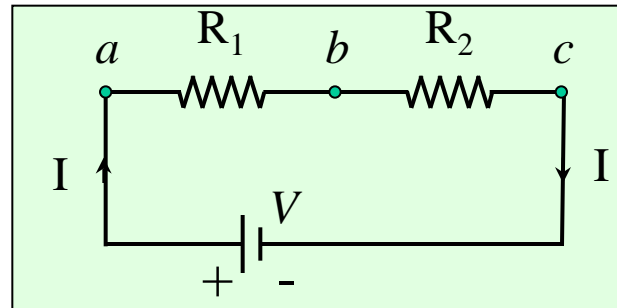
A **potência total debitada pela fonte de fem**, $I\varepsilon$, converte-se em potência dissipada pelo efeito Joule na resistência de carga, I^2R , mais a potência dissipada na resistência interna da fonte, I^2r .

Se $R \gg r \Rightarrow$ a maior parte da potência da bateria transfere-se para a resistência de carga.

\Rightarrow Exercício 1

6.2. Resistências em Série e em Paralelo

a) Resistências em Série



A corrente é a mesma através de ambas as resistências, pois qualquer carga que passa por R_1 também passa por R_2

Queda de potencial entre a e $b = IR_1$

Queda de potencial entre b e $c = IR_2$

A queda de potencial de a para c :

$$V = IR_1 + IR_2 = I(R_1 + R_2)$$

- Podemos substituir os dois R em série por uma única **resistência equivalente** (R_{eq}),

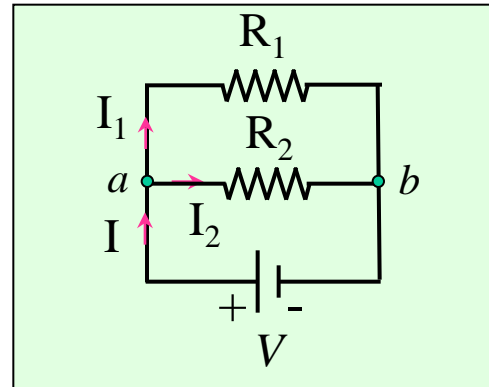
$$R_{eq} = R_1 + R_2$$

- R_{eq} é equivalente à combinação em série $R_1 + R_2$ porque a intensidade de corrente (I) no circuito será a mesma se R_{eq} substituir $R_1 + R_2$
- Três ou mais resistências ligadas em série:

$$R_{eq} = R_1 + R_2 + R_3 + \dots$$

- A R_{eq} de resistências em série é sempre maior do que qualquer das resistências individuais.

b) Resistências em Paralelo



- A diferença de potencial é a mesma em ambas as resistências.
- A corrente não é, em geral, a mesma em todas as resistências.
- Quando I atinge “a” (um nó), divide-se em duas partes, I_1 pelo ramo R_1 , e I_2 pelo ramo R_2 . Se $R_1 > R_2 \Rightarrow I_1 < I_2$. **A carga tende a seguir a via de menor resistência.**
- A carga deve ser conservada $\Rightarrow I = I_1 + I_2$ (a corrente I que entra no nó “a” deve ser igual à corrente que sai deste nó, $I_1 + I_2$)

- Uma vez que a queda de potencial em cada R é a mesma, a lei de Ohm dá:

$$I = I_1 + I_2 = \frac{V}{R_1} + \frac{V}{R_2} = V \left(\frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2} \right) = \frac{V}{R_{eq}}$$

$$\Rightarrow \boxed{\frac{1}{R_{eq}} = \frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2}} \rightarrow R_{eq} = \frac{R_1 R_2}{R_1 + R_2}$$

- Para três ou mais resistências

$$\boxed{\frac{1}{R_{eq}} = \frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2} + \frac{1}{R_3}}$$

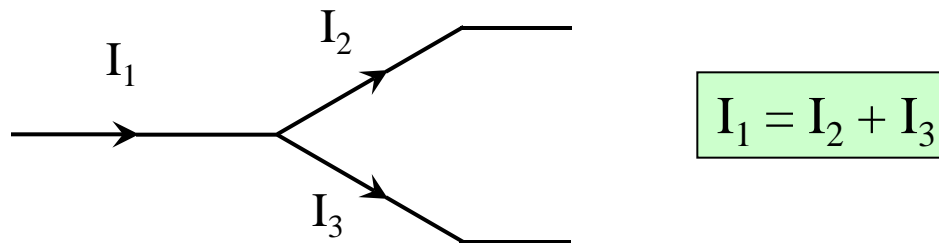
- Cada nova resistência ligada em paralelo com uma ou mais resistências diminui a R_{eq} do conjunto.

\Rightarrow Exercícios 2/3

6.3. As Regras de Kirchhoff

- Muitas vezes não é possível reduzir um circuito a uma simples malha que possa ser analisada pela **Lei de Ohm** e as regras das ligações das resistências em série ou em paralelo.
- A análise de circuitos mais complicados pode simplificar-se pelo uso de duas regras simples, as **Leis de Kirchhoff**:
 1. A *soma das correntes que entram num nó é igual à soma das correntes que saem desse nó* (um nó é qualquer ponto do circuito onde é possível a divisão da corrente) \Rightarrow **Lei dos Nós**
 2. A *soma algébrica das variações de potencial em todos os elementos duma malha fechada do circuito é nula* \Rightarrow **Lei das Malhas**

- A primeira regra, **Lei dos Nós**, é um enunciado da *conservação da carga*: qualquer carga que chega a um dado ponto do circuito, deve abandonar esse ponto, pois não pode haver acumulação de carga em nenhum ponto.



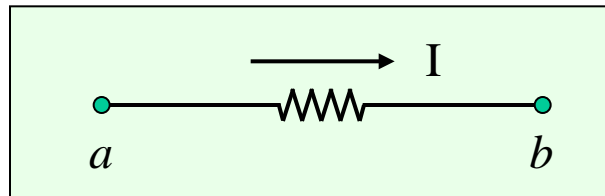
- A segunda regra, **Lei das Malhas**, é consequência da *conservação da energia*: qualquer *carga* que se desloque ao longo de qualquer malha fechada num circuito (começa e termina o deslocamento no mesmo ponto) deve ganhar tanta energia como aquela que perder.
- Uma carga pode ver a sua energia diminuir, na forma de uma queda de potencial ($-IR$), por exemplo, ao atravessar uma resistência, ou vê-la aumentar na forma de um potencial \mathcal{E} , por exemplo, se atravessar uma *fem*.

$$\sum_i \Delta V_i = 0$$

- Aplicação da segunda regra de Kirchhoff: **Lei das Malhas**

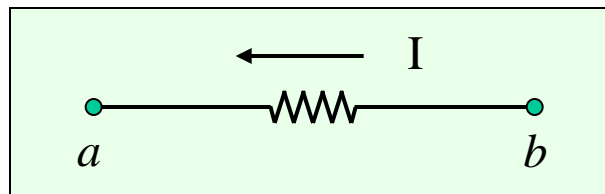
Regras de cálculo:

1. Se uma resistência for atravessada na direcção da corrente, a variação do seu potencial (ΔV) é **$-IR$**



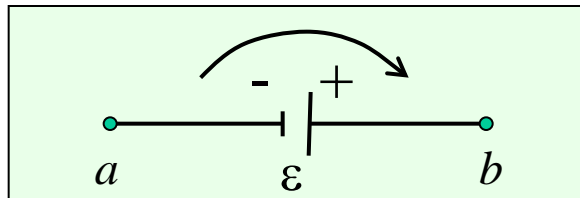
$$\Delta V = V_b - V_a = -IR$$

2. Se a resistência for atravessada numa direcção oposta à de $I \Rightarrow$ a variação do seu potencial (ΔV) é **$+IR$**



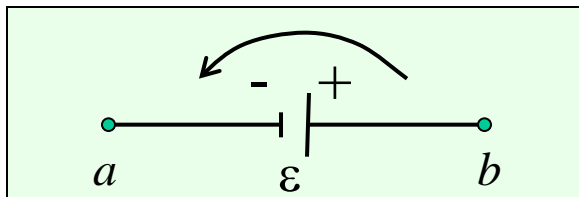
$$\Delta V = V_b - V_a = +IR$$

3. Se uma fonte de fem for atravessada na direcção da fem (*do terminal (-) para o (+)*), a ΔV é $+\epsilon$ >> salto de potencial



$$\Delta V = V_b - V_a = +\epsilon$$

4. Se uma fonte de fem for atravessada na direcção oposta à da fem (*do terminal (+) para (-)*), a ΔV é $-\epsilon$ >> queda de potencial



$$\Delta V = V_b - V_a = -\epsilon$$

Circuitos de corrente contínua

- ! A lei das malhas pode ser usada desde que em cada nova equação apareça um novo elemento do circuito (R ou $\begin{smallmatrix} + \\ | \\ - \end{smallmatrix}$) ou uma nova I.
- * Em geral o número de vezes que a lei dos nós deve ser usada é uma unidade menor que o número de nós no circuito.
- O número de equações independentes de que se precisa deve ser pelo menos igual ao número de incógnitas, para que um certo problema seja solúvel.
- Redes complicadas \Rightarrow grande número de eq. lineares independentes e grande número de incógnitas \Rightarrow álgebra de matrizes (ou programas de computador)
- Admite-se que os circuitos estejam em estado estacionário, e as correntes (I) nos diversos ramos sejam constantes.
- Se um condensador (C) aparecer como componente dum ramo, esse C actua como um interruptor aberto no circuito, e a I no ramo onde estiver será nula.

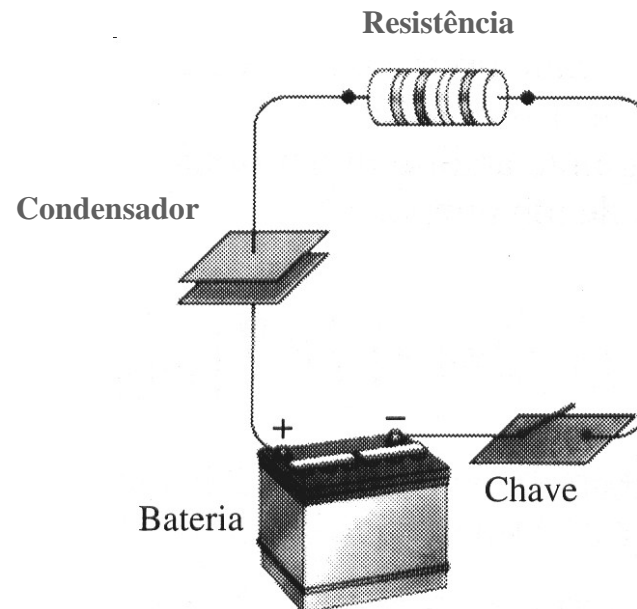
Estratégia e sugestões para a resolução de problemas:

1. Faça o diagrama do circuito e identifique, com nomes ou símbolos, todas as grandezas conhecidas e desconhecidas.
 2. Em cada parte do circuito, atribua uma direcção a I . (*)
 3. Aplique a Lei dos Nós (1ª regra)
 4. Aplique a Lei das Malhas (2ª regra). Tenha atenção aos sinais!!!
 5. Resolva o sistema de equações.
- * Não fique preocupado se fizer uma escolha incorrecta do sentido duma corrente: nesse caso, o resultado terá o sinal negativo, mas o seu valor estará correcto. Embora seja arbitrária a fixação inicial da direcção de I , a partir daí é indispensável respeitá-la RIGOROSAMENTE ao aplicar as regras de Kirchhoff.

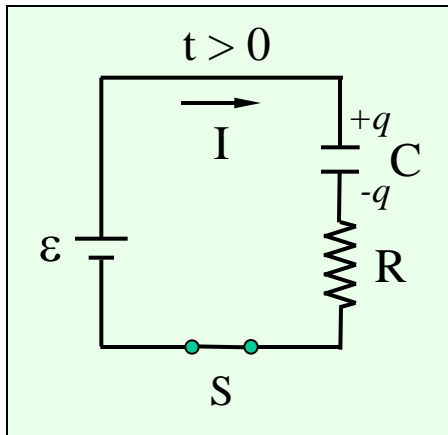
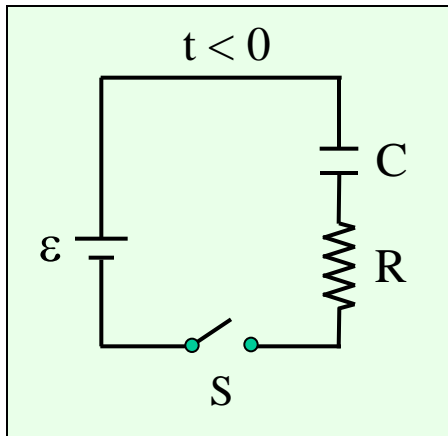
! Até agora: circuitos com as correntes constantes, os circuitos em estado estacionário.

! Agora: circuitos com condensadores, nos quais as *correntes podem variar com o tempo*.

Quando se aplica uma diferença de potencial a um condensador descarregado, a velocidade de carga do condensador depende da sua capacidade e da resistência do circuito.



I - Carregando um Condensador



- C inicialmente descarregado.
- Quando o interruptor **S** estiver aberto \Rightarrow não há corrente (I) no circuito.
- Se **S** for fechado ($t = 0$) \Rightarrow estabelece-se uma corrente (I) \Rightarrow **principia a carga do condensador (C)**.
- Há transferência de **carga** da placa esquerda para a placa da direita do condensador, através de **R**, **S** e \mathcal{E} , até que o **C** adquira a plena carga.
- O valor da **q_{\max}** depende da **fem** da bateria.
- Uma vez atingida esta **q_{\max}** a **I** no circuito anula-se.

Discussão Quantitativa:

Aplicamos a **lei das malhas** (Kirchhoff), ao circuito depois de S ter sido fechado \Rightarrow

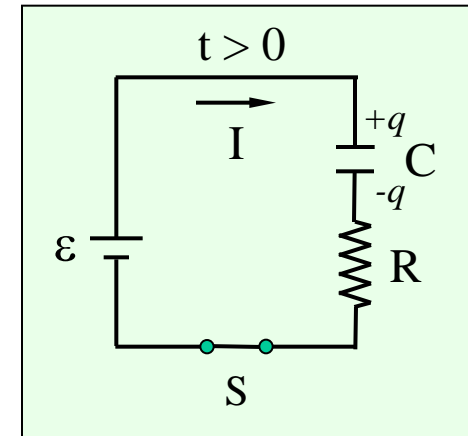
$$V = \frac{q}{C}$$

①

$$\varepsilon - IR - \frac{q}{C} = 0$$

queda de potencial no **C**

queda de potencial na **R**



! q e I são valores instantâneos durante o processo de carga do C .

Podemos usar ① para achar a I inicial no circuito e a q_{\max} no condensador.

- Em $t=0$, o interruptor S é fechado \Rightarrow a carga no C é zero.

\Rightarrow de (1) temos que a corrente inicial no circuito, I_0 , é máxima:

$$I_0 = \frac{\varepsilon}{R}$$

! Nesse instante, a queda de potencial ocorre inteiramente na resistência.

- No Fim, quando o C estiver com a sua $q_{\max} = Q \Rightarrow$ cessa o movimento das cargas $\Rightarrow I = 0$

- ! A queda de potencial ocorre inteiramente no C

Substituindo $I = 0$ em (1)

$$\varepsilon - \cancel{IR} - \frac{Q}{C} = 0$$

$\Rightarrow Q = C\varepsilon$ (*carga máxima*)

- Dependência temporal da carga (q) e da corrente (I) durante a carga

$$\begin{aligned}
 & \textcircled{1} \rightarrow \frac{d}{dt} \left(\varepsilon - \frac{q}{C} - IR \right) = \textcircled{0} - \frac{1}{C} \frac{dq}{dt} - R \frac{dI}{dt} = 0 \\
 & \quad \downarrow \quad \quad \quad \downarrow \\
 & \quad \boxed{I = \frac{dq}{dt}} \quad \quad \quad \boxed{\varepsilon = cte \Rightarrow \frac{d\varepsilon}{dt} = 0} \\
 & \quad \downarrow \\
 & \quad \boxed{-\frac{1}{C} I - R \frac{dI}{dt} = 0 \Leftrightarrow R \frac{dI}{dt} = -\frac{I}{C}} \quad \quad \quad \Rightarrow \quad \boxed{\frac{dI}{I} = -\frac{1}{RC} dt}
 \end{aligned}$$

R e C são constantes \Rightarrow esta equação pode ser integrada, com a condição inicial:

$$I = I_0 \text{ em } t = 0$$

$$\int_{I_0}^I \frac{dI}{I} = \int_0^t -\frac{1}{RC} dt \Leftrightarrow \ln I - \ln I_0 = -\frac{1}{RC} t \Leftrightarrow \ln \frac{I}{I_0} = -\frac{1}{RC} t \Leftrightarrow I = I_0 e^{-\frac{t}{RC}}$$

Obtemos assim:

$$I(t) = I_0 e^{-t/RC} = \frac{\varepsilon}{R} e^{-t/RC} \quad (2)$$

Dependência temporal da corrente (I)

A fim de achar a carga no C , em função de t , podemos substituir $I = \frac{dq}{dt}$ e $I_0 = \varepsilon/R$ na eq. (2) e integrar:

$$I = \frac{dq}{dt} = \frac{\varepsilon}{R} e^{-t/RC} \Leftrightarrow dq = \frac{\varepsilon}{R} e^{-t/RC} dt$$

$$\text{Usando } q = 0 \text{ em } t = 0 \Rightarrow \int_0^q dq = \frac{\varepsilon}{R} \int_0^t e^{-t/RC} dt$$

$$\text{usando } \int e^{-\alpha x} dx = -\frac{1}{\alpha} e^{-\alpha x}, \text{ vem: } \rightarrow$$

Gráficos da evolução da carga e corrente num circuito RC durante o carregamento do condensador

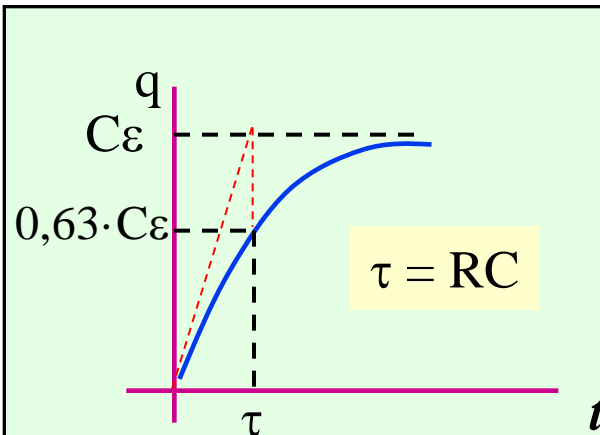


Universidade do Minho

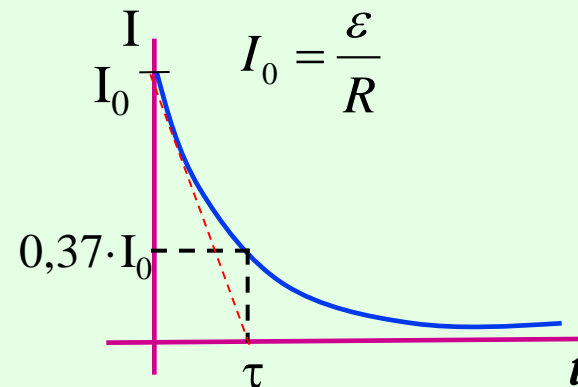
$$\frac{dq}{dt} = \frac{\varepsilon}{R} e^{-\frac{t}{RC}} \Leftrightarrow \int_0^q dq = \frac{\varepsilon}{R} \int_0^t e^{-\frac{t}{RC}} dt \Leftrightarrow q(t) = \frac{\varepsilon}{R} \cdot (-RC) \cdot \left[e^{-\frac{t}{RC}} - e^0 \right]$$

$$q(t) = C\varepsilon \left[1 - e^{-t/RC} \right] = Q \left[1 - e^{-t/RC} \right] \quad (3)$$

q_{max} no C



(3)



(2)

! $q = 0$ em $t = 0$; $q \rightarrow q_{max} = C\varepsilon$ quando $t \rightarrow \infty$

! $I_{max} = I_0 = \varepsilon/R$ em $t = 0$ e decai exponencialmente até zero quando $t \rightarrow \infty$

- A grandeza RC das Eqs. é a *constante de tempo*, τ , do circuito \rightarrow O tempo necessário para I decrescer para o valor $1/e$ do seu valor inicial.

- No tempo τ , $I = e^{-1} \cdot I_0 = 0.37 I_0$

No tempo 2τ $I = e^{-2} \cdot I_0 = 0.135 I_0$

- Da mesma forma, no tempo τ a carga aumentará de zero até

$$C\varepsilon[1 - e^{-1}] = 0.63 C\varepsilon$$

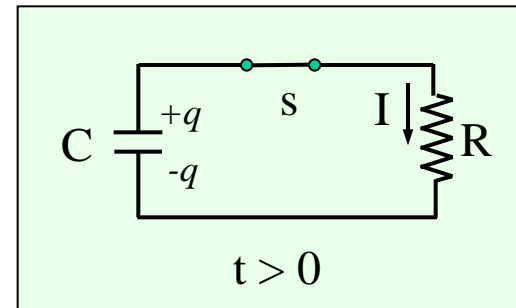
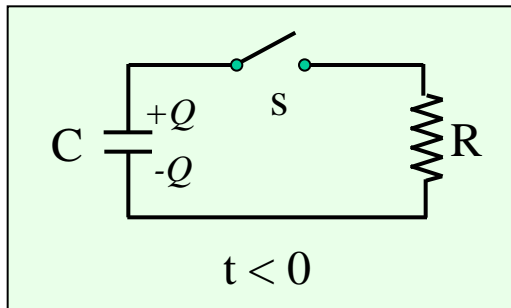
$$[\tau] = [RC] = \left[\frac{V}{I} \times \frac{Q}{V} \right] = \left[\frac{Q}{Q/T} \right] = [T] \quad \leftarrow \text{Dimensão de tempo}$$

Trabalho feito pela bateria no processo de carga $|W| = Q \cdot \varepsilon = C \varepsilon \cdot \varepsilon = C \varepsilon^2$

C completamente carregado \rightarrow energia no C: $U = \frac{1}{2} Q \varepsilon = \frac{1}{2} C \varepsilon^2 =$ metade do W feito pela bateria.

\rightarrow A outra metade da energia é dissipada como calor na **R**, por efeito de Joule.

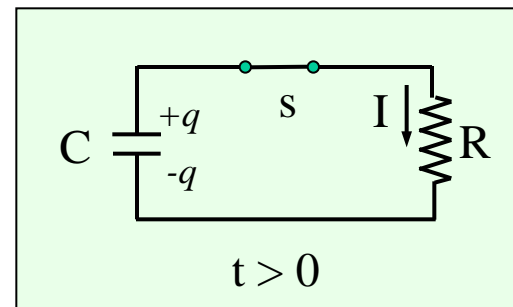
II - Descarga de um Condensador



- Carga inicial do C $\rightarrow Q$
- $t < 0$, interruptor (S) aberto \Rightarrow

$$V = Q/C \text{ no } C$$

$$V = 0 \text{ na } R \text{ (} I = 0 \text{)}$$
- $t = 0$, interruptor (S) fechado \Rightarrow o condensador inicia a descarga através da resistência.
- Num determinado instante $t \Rightarrow$ corrente = I , carga = q
- 2ª lei de Kirchhoff (lei das malhas) $\Rightarrow -IR + q/C = 0$ (4)
- A queda de potencial na resistência é igual à diferença de potencial no condensador.



Durante a descarga do condensador, a corrente no circuito é igual à taxa de diminuição da carga no C, $I = -dq/dt$



$$④ \Rightarrow IR = \frac{q}{C} \Leftrightarrow -\frac{dq}{dt} R = \frac{q}{C} \Leftrightarrow \frac{dq}{q} = -\frac{1}{RC} dt$$

Integrando, com a condição inicial $q = Q$ em $t = 0$

$$\int_Q^q \frac{dq}{q} = -\frac{1}{RC} \int_0^t dt, \quad \ln\left(\frac{q}{Q}\right) = -\frac{t}{RC} \rightarrow$$

$$q(t) = Qe^{-t/RC}$$

Derivando a equação em ordem ao tempo \Rightarrow

$$I(t) = -\frac{dq}{dt} = -\frac{d}{dt}\left[Qe^{-t/RC}\right] = \frac{Q}{RC}e^{-t/RC} = \frac{\varepsilon}{R}e^{-t/RC} = I_0e^{-t/RC} \rightarrow$$

$$I(t) = I_0e^{-t/RC}$$

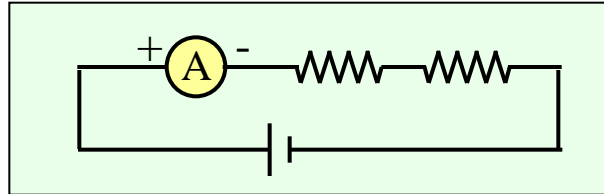
Onde $I_0 = \varepsilon/R = Q/RC$ (corrente inicial)

A carga no C e a I no circuito decrescem exponencialmente a uma taxa caracterizada pela *constante de tempo* $\tau = RC$

\Rightarrow Exercício 6.7

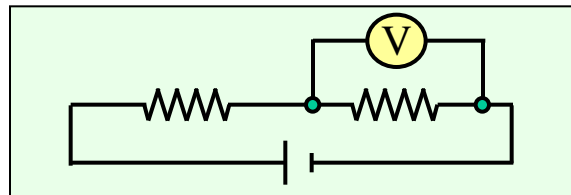
6.5. Instrumentos Eléctricos

- O Amperímetro → aparelho que mede corrente eléctrica



No caso ideal, um **amperímetro** deve ter **resistência nula**, de modo a não alterar a corrente a ser medida.

- O Voltímetro → dispositivo que mede diferenças de potencial.

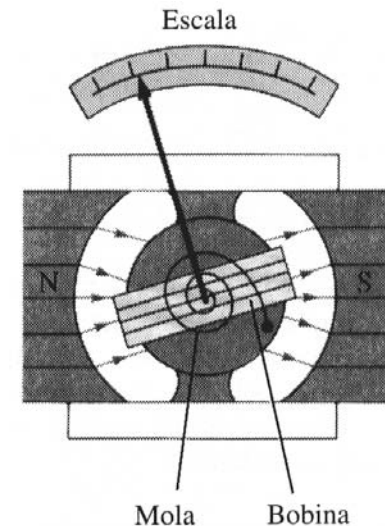


Um **voltímetro** ideal tem **resistência infinita**, de modo que não haja passagem de corrente através dele.

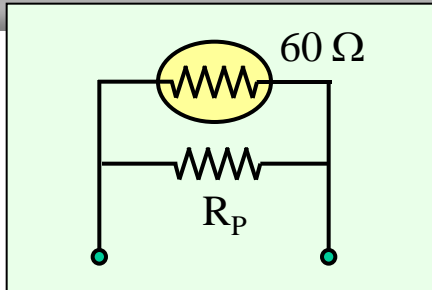
Ter sempre em conta a polaridade do instrumento!!

- O Galvanómetro → é o principal componente dos amperímetros e dos voltímetros.
 - A operação do galvanómetro baseia-se no facto de haver um momento sobre uma espira de corrente na presença dum campo magnético.
 - O momento sobre a bobina é proporcional à corrente na bobina: a deflexão angular da bobina é proporcional à corrente.

Galvanómetro típico $\Rightarrow R \sim 60 \, \Omega$



Galvanómetro num Amperímetro



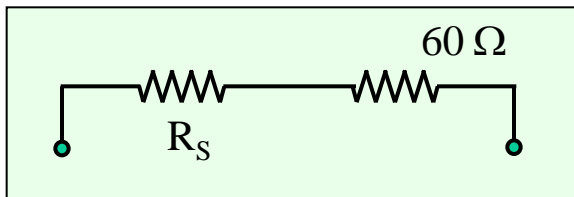
R_P – resistência shunt

$$R_P \ll R_G$$

Exemplo: para medir uma $I = 2\text{A}$ com um galvanómetro,

$$R_G = 60\ \Omega \Rightarrow R_P \sim 0.03\ \Omega$$

Galvanómetro num Voltímetro



$$R_S \gg R_G$$

Exemplo: para medir uma $V_{\max} = 100\text{V}$ com um galvanómetro, $R_G = 60\ \Omega \Rightarrow R_S \sim 10^5\ \Omega$