1 Resistores

Introdução

Hoje em dia é difícil imaginar que há apenas menos de um século a eletricidade entrou para o cotidiano das pessoas, tal a profusão de procedimentos e hábitos que dela dependem. Em particular, boa parte dos instrumentos de medida, de qualquer área de ciência ou tecnologia, se valem de transdutores para poderem medir as grandezas de interesse a partir de sinais elétricos, mais facilmente quantificáveis. Estão neste rol os instrumento ópticos, tais como espectrofotômetros de diversos tipos, que se valem de fotomultiplicadoras ou resistores sensíveis à luz para quantificá-la, os termo-pares ou termo-resistores que dão informações sobre variações de temperatura, diversos medidores de pressão, etc.

Químicos, farmacêuticos e biólogos também estão cercados por aparelhagem elétrica, aplicando-a em várias áreas de experimentação e caracterização. É importante que tenham sido expostos às técnicas das medidas elétricas mais corriqueiras. Um instrumento versátil, que engloba medidores de corrente, voltagem (diferença de potencial elétrica, tensão) e resistência em um único aparelho, é o multímetro elétrico, que servirá de base para este experimento.

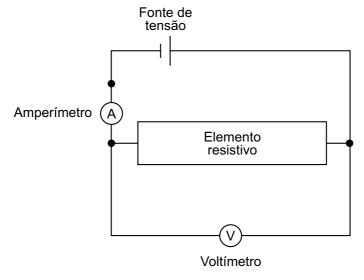


Figura 1.1: Desenho esquemático de um circuito elétrico para medir resistências. Para o voltímetro e o amperímetro usaremos multímetros.

Experimento

Você tem à disposição fontes de tensão (DC e AC) e dois multímetros digitais que serão utilizados nas suas diversas funções. Vai usar o circuito da Figura 1.1. Assim, poderá ajustar a voltagem que aplicará ao elemento resistivo, e medir a corrente que passa por ele ao mesmo tempo. Familiarize-se com o equipamento, verificando em quais funções ele pode ser empregado e quais são os valores mínimos (resolução) e máximos (fundo da escala maior). NÃO CONFUNDA A FUNÇÃO AMPERÍMETRO COM A FUNÇÃO VOLTÍMETRO E NÃO GIRE A CHAVE SELETORA DE FUNÇÕES COM O CIRCUITO ENERGIZADO!

Um dos objetivos da atividade é investigar a validade da lei de Ohm que relaciona a intensidade de corrente I com a diferença de potencial V (tensão, voltagem) aplicada ao condutor, através de uma constante R, chamada resistência elétrica: V = RI. Na primeira parte do experimento montamos o circuito para testar a lei de Ohm de um resistor, obtendo dados da corrente I em função da voltagem V, lançamos em gráfico estes dados, e determinamos a resistência do mesmo por meio da derivada do gráfico V contra I.

Para a segunda parte usamos o mesmo circuito, substituindo o resistor por um filamento de tungstênio de uma lâmpada incandescente. Ao contrário do resistor da primeira parte, esperamos um comportamento (da curva I-V) não-linear, porque a resistência do filamento depende da temperatura do filamento, que depende por sua vez da corrente que passa pelo filamento. A lei de Ohm não é uma lei da natureza, e sim uma lei fenomenológica, válida somente em certas circunstâncias e para certos materiais.

Na terceira parte investigaremos a condutividade de uma solução. Neste caso é necessário usar voltagens e correntes alternadas (usando uma fonte de tensão AC) para evitar eletrólise. Esperamos que para concentrações pequenas a condutividade da solução seja proporcional à concentração do soluto. (A condutividade σ é o inverso da resistividade ρ : $\sigma = 1/\rho$ e a resistividade é relacionado com a resistência: $R = \rho L/A$ com L sendo o comprimento do resistor e A a sua área.)

Procedimentos

Resistor

Obtenha a relação entre V e I para o resistor, e faça o gráfico dos dados. (É conveniente graficar V contra I, apesar do fato da voltagem V ter sido a variável independente). Aplique 11 voltagens, de -10 V até +10 V, e meça as correntes. Avalie as incertezas nas suas medidas. Faça um gráfico dos seus dados. A lei de Ohm é verificada para este resistor? Obtenha, a partir da derivada da reta, a resistência do resistor. Compare com o valor nominal (valor dado pela fabricante).

Relatório 3

Lâmpada

O objetivo desta atividade é testar a validade da lei de Ohm para o filamento de uma lâmpada. Faça medidas que lhe permitam verificar como a resistência do filamento varia com a intensidade da luz. Ou seja, meça a curva V-I. Faça medidas suficientes para mostrar a não-linearidade do elemento. (Qual é a voltagem máxima que pode ser aplicada, segundo o fabricante?) Faça o gráfico dos seus dados. O filamento da lâmpada obedece à lei de Ohm? Como poderia definir "resistência" quando a corrente não é proporcional à voltagem? Determine esta resistência em dois pontos da curva V-I. Na discussão destes resultados no seu relatório, faça referência ao seu gráfico para apoiar as suas conclusões.

Condutividade da água com sal

Passe a seguir a observar a condução de eletricidade nos líquidos. Utilize a cuba de plástico e eletrodos. A fonte de tensão contínua (DC) deve ser substituída por uma fonte de tensão alternada (AC) para diminuir problemas associados à eletrólise e polarização dos eletrodos. Note que os multímetros devem ser utilizados nas funções (AC) e escalas adequadas. Verifique que sem água na cuba, a corrente no circuito é zero. A condutividade de soluções depende de quantos portadores de carga (íons) a solução contém. Para concentrações de soluto pequeno, esperamos que a corrente que passa pela solução seja proporcional à concentração. Nesta parte da experiência, a limpeza é fundamental (por quê?).

Coloque água destilada em quantidade suficiente para cobrir os eletrodos e determine a resistência. Mantendo a distância entre os eletrodos e a voltagem aplicada constantes, adicione pequenas quantidades (iguais) de NaCl. Um ou meio mililitro de solução de água salgada é uma unidade adequada. Misture bem a solução para homogeneizar o líquido. Faça o gráfico de I versus "concentração de NaCl" (ou uma quantidade proporcional à concentração de NaCl). Pode concluir que a condutividade é proporcional à quantidade de NaCl dissolvido? A reta média passa pela origem do gráfico? Se não, porque não?

É possível usar os multímetros diretamente para medir a resistência (condutividade) da lâmpada e da água?

Relatório

Não vamos fazer introdução ou descrição do aparelho. Apresente os seus dados referentes às três partes do experimento (resistor, lâmpada e a condutividade da solução) com tabelas e/ou gráficos. Sugiro que coloque a discussão de cada parte junto com os resultados. Sugestões para discussão: compare o valor da resistência com o valor nominal, faça uma discussão porque a lâmpada não obedece a lei de Ohm, e discuta o comportamento da resistência em função da intensidade lumi-

Apêndice 4

nosa. A condutividade da solução é proporcional à concentração do soluto? Porque esperaria isso? Com as discussões bem feitas, a conclusão geral pode ser bem curta.

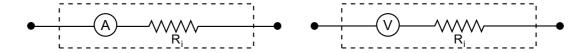
Apêndice

O multímetro, descrição do aparelho

A peça central do multímetro, assim como da maioria dos indicadores elétricos, é um detector sensível de intensidade de corrente. Nos instrumentos digitais, faz-se passar a corrente por resistores de alta precisão e o sinal de tensão assim gerado é digitalizado por um chip conversor analógico-digital e apresentado numericamente no mostrador do aparelho. Por sua construção os aparelhos digitais são bem precisos, fornecendo resolução dentro de fração de por cento.

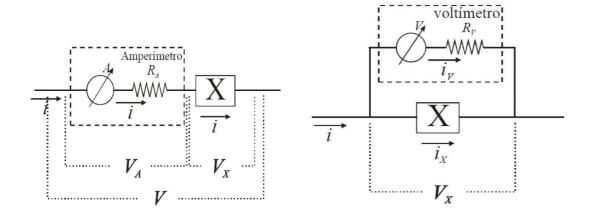
Os multímetros apresentam diversas funções e escalas, selecionáveis ou pelo giro de uma chave seletora, ou por diferentes orifícios de conexão; podem assim ser transformados em amperímetros (indicadores de corrente), em voltímetros (indicadores de diferença de potencial ou tensão elétrica) e ohmímetros (medidores de resistência) de diversos fundos de escala. Esta mudança é obtida intercalando-se resistores apropriados em paralelo (amperímetro) ou em série (voltímetro), no circuito do indicador. Nas medidas de resistência é intercalada, além dos resistores, uma fonte de tensão fixa, em geral apresentada por pilhas elétricas.

Por um voltímetro *ideal* não passa nenhuma corrente; igualmente, a queda de tensão através de um amperímetro *ideal* é zero. Na prática nenhum aparelho é ideal e eles podem ser representados como o medidor acompanhado por um resistor em série, R_i :

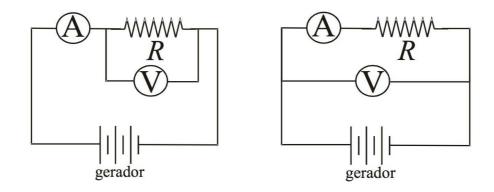


No caso de um amperímetro, a resistência interna deve ser bem pequena (idealmente zero), assim não vai haver queda de tensão significativa quando o aparelho é inserido em série no circuito. Da mesma maneira, a resistência interna do voltímetro deve ser muito grande, assim a corrente no circuito praticamente não passa pelo voltímetro, inserido em paralelo no circuito, não ocorrendo interfência significativa do voltímetro na medida. Abaixo ilustramos o esquema de montagem de um amperímetro e de um voltímetro num circuito:

Apêndice 5



Sendo os voltímetros e amperímetros não ideais, podemos destacar duas possíveis configurações de montagem num circuito para a medida simultânea de V e I:



A configuração do lado esquerdo é a mais usual, entretanto ela somente é indicada para os casos em que $R << R_V$. Neste caso, $1/R_{medido} = 1/R + 1/R_V \approx 1/R$. A configuração do lado direito é indicada para resistências altas (comparadas com a do voltímetro), e portanto certamente $R >> R_A$, Neste caso, $R_{medido} = R + R_A \approx R$.

Quando a opção é por medidas de corrente alternada (AC – alternating current), na função intensidade de corrente ou tensão, são intercalados diodos retificadores permitindo, então, a leitura de valores eficazes, que são uma espécie de média temporal.

2 Balança Eletrostática

Experimento

Usaremos uma balança (Fig. 2.1) e uma fonte de tensão para demonstrar conceitos simples de eletrostática.

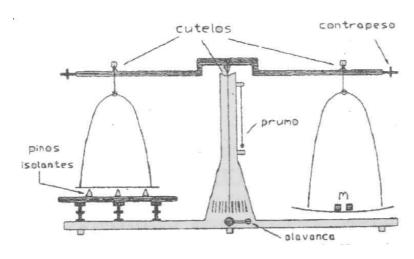


Figura 2.1: Desenho esquemático da balança eletrostática.

Aplicando-se uma tensão de alguns quilovolts entre as placas do capacitor formado pelo prato esquerdo da balança e a amardura inferior, o capacitor fica carregado. A fonte de alta tensão é ligada de tal modo que a placa inferior fica com cargas positivas e a placa superior com cargas negativas. Conseqüentemente, as placas tendem a se atrair, mas são mantidas separadas por uma distância d por meio de três espaçadores de material isolante de pequenas dimensões. Para se determinar o valor desta força colocam-se gradativamente pesos com massas conhecidas no outro prato da balança ou altera-se gradativamente a tensão nas placas equilibradas para um determinado peso até que a balança desequilibre e as placas do condensador se separem.

Fundamentos Teóricos

Vamos usar uma fonte de tensão para colocar cargas de Q e -Q nas placas do nosso capacitor. A força com que as placas se atraem vai depender da voltagem entre elas. Como? A força sobre uma carga Q situada num campo elétrico E é

$$F \equiv QE$$
.

Procedimentos 7

(por definição do campo elétrico.) O campo elétrico E_{placa} de uma única placa (infinita) com densidade superficial de carga $\sigma = Q/A$ pode ser obtido pela aplicação da forma integral da lei de Gauss ($\int_S \vec{E} dA = Q/\epsilon_0$):

$$E_{\text{placa}} = Q/2A\epsilon_0 = \sigma/2\epsilon_0.$$

O campo entre as duas placas do capacitor carregado com cargas Q e -Q será o dobro:

$$E_{\rm cap} = Q/A\epsilon_0 = \sigma/\epsilon_0.$$

(O campo fora das placas é zero porque a contribuição de cada placa se cancela.) Mas usamos uma fonte de tensão para carregar o capacitor. A diferença de potencial elétrico entre dois pontos (de novo, por definição) é

$$V \equiv \int \vec{E} \vec{ds} = E_{\rm cap} d$$

onde a última igualdade vale para um campo elétrico constante (distância d entre as placas). Entre as placas temos então

$$E_{\rm cap} = V/d = Q/A\epsilon_0$$

[A capacitância é definida como C=Q/V; é o fator de proporcionalidade entre a carga e a voltagem. Vemos que para um capacitor de placas paralelas infinito $C=\epsilon_0 A/d$. Estamos desprezando "efeitos das bordas", uma aproximação razoável se d é muito menor do que as dimensões das placas.]

Para calcular a força entre duas placas temos que multiplicar a carga Q de uma placa pelo campo elétrico gerado pela outra:

$$F = QE_{\text{placa}} = Q^2/2A\epsilon_0$$

e escrevendo a carga Q em termos da tensão V temos finalmente,

$$F = \frac{\epsilon_0 A}{2d^2} V^2 \tag{2.1}$$

Procedimentos

Cuidado! Nesta experiência é usada alta tensão. Não toque nos pratos em que será aplicada alta tensão!!!

Avalie as incertezas nas suas medidas e as propague nos resultados intermediários e finais. Mas note que algumas incertezas são muito maiores (relativamente) do que outras, que devem ser desprezadas.

Procedimentos 8

Preparação da balança

1. Medir a área do capacitor (A) e a altura dos pinos de espaçamento (d) (esta última com o paquímetro).

- 2. Nivelar a base com o fio prumo.
- 3. Acertar o equilíbrio da balança de modo que o seu ponteiro fique no zero da escala graduada. Isto se consegue colocando-se pesos (esferas de chumbo) no prato da direita para um ajuste grosso e os contra-pesos rosqueados nos braços para um ajuste mais fino.
- 4. Mantendo o ponteiro no zero, posicionar a placa inferior do capacitor até que os pinos de isolação *quase* encostem no disco superior. Os discos devem ficar paralelos.

Teste de funcionamento

- 1. Ligue a fonte de alta tensão e aumente lentamente a tensão até notar uma atração das placas. Note que todas as partes metálicas da balança, incluindo o disco superior do capacitor estão aterradas, juntamente com o terminal negativo da fonte e, por isso, podemos considerá-las como estando no mesmo potencial do piso e de quem estiver sobre o mesmo piso, o que significa que teoricamente não haverá perigo de choque nestas partes. Por outro lado, não toque nas pares ligadas com o terminal '+' da fonte.
- 2. Coloque um peso, por exemplo, um de 10 g, no prato da direita. Com uma régua plástica (um cuidado extra nunca é demais...) pressione a placa superior do capacitor e aumente a tensão até que os discos do capacitor permaneçam juntos sem o auxílio da régua.
- 3. Determine a voltagem em que a força de atração eletrostática entre as placas iguala com a força peso da massa, diminuindo-se lentamente a tensão até o ponto em que a placa se separe. Repita o procedimento até sentir que encontrou o melhor procedimento. Calcule o valor de ϵ_0 preliminar (usando a Eq. 2.1) e compare com o valor conhecido.

Tomada de dados

Se o valor preliminar de ϵ_0 estiver razoável (dentro de 10 ou 20%), continue com a tomada de dados, agora com todo o cuidado experimental. Planeje pelo menos 6 valores diferentes de massa (no máximo 18 g) e para cada massa meça 5 vezes o valor da voltagem que equilibra a balança. Coloque os resultados em uma tabela $(m, V_i, i = 1 - 5)$. Na mesma tabela crie mais 4 colunas para lançar: o valor médio de V, o desvio padrão do conjunto, o desvio da média e o desvio total de V.

Não tenha pressa, a qualidade dos dados dependerá muito do cuidado na

Relatório 9

tomada de dados. Repita as suas medidas, avalie as incertezas na voltagem. É o seu papel como experimentador avaliar e estimar as incerteza nas suas medidas durante a experiência.

Análise

Pela equação 2.1 verifica-se que fazendo um gráfico de F contra V^2 obteremos uma reta. Crie mais 2 colunas na tabela anterior para lançar V^2 e σ_{V^2} . Faça o gráfico de F contra V^2 no computador, incluindo as barras de erro. Faça o ajuste linear e determine a derivada da reta e a sua incerteza. Qual a unidade da derivada da reta? O programa que fêz o ajuste da reta talvez tenha fornecido uma incerteza na derivada também. Verifique manualmente se esta incerteza está correta. É razoável forçar o ajuste passar pelo ponto (0,0)? Calcule a partir da derivada da reta o seu valor experimental de ϵ_0 e a sua incerteza; compare com o valor exato $1/(4\pi \times 10^{-7}c^2) = 8,8542 \cdot 10^{-12} \, \text{F/m}$.

Relatório

De novo, uma introdução não será necessária, pois o fundamento teórico já está suficientemente exposto neste guia. Mas uma boa descrição do arranjo experimental é agora essencial, sobretudo para expor as limitações do aparelho que vão explicar a diferença entre seu valor de ϵ_0 e o valor exato. Na discussão, não se limite a frases genéricos do tipo "falha do operador" ou algo do gênero. Tente realmente explicitar onde estão as limitações do arranjo.

Apêndice: Constantes Físicas Fundamentais

Ao contrário de constantes da natureza como a constante gravitacional G, a constante de Planck h ou a massa de um elétron, no Sistema Internacional a velocidade da luz c não é determinada experimentalmente – é definida: $c=2.99792458\times 10^8$ m/s, exato. Isto é possível porque definimos a unidade de comprimento, o metro, como "a distância percorrida pela luz no vácuo durante 1/c segundos", e o segundo em termos da duração de um determinado número de períodos de radiação emitida por um átomo de césio.

Portanto, a "permissividade do vácuo", $\epsilon_0 = 1/(\mu_0 c^2) = 1/(4\pi \times 10^{-7} c^2) = 8,8542 \cdot 10^{-12} \, \text{F/m}$ é um valor exato também. O que fizemos nesta experiência foi na verdade verificar a calibração dos aparelhos que usamos e a validade da aproximação $C = \epsilon_0 A/d$ para o capacitor.

Para os valores mais recentes das constantes da natureza, veja physics.nist. gov/constants. A casa do sistema internacional de unidades (SI) é o "Bureau International des Poids e Mesures" (http://www.bipm.org/).

Apêndice: Conceito de campo

A lei de Coulomb dá diretamente a força entre duas cargas. A introdução do campo elétrico via a definição F=qE não é um desvio desnecessário; pelo contrário, a introdução do conceito de *campo* é essencial.

Na história da ciência existe uma tensão criativa entre descrições da natureza em termos de quantidades discretas ou contínuas. A filosofia de Heráclito era de fluxo e fogo, tudo flui e está mudando. Os atomistas, por outro lado, procuravam explicações em termos de partículas como constituintes da matéria. O universo de Newton as vezes é considerado extremamente mecânico e determinista, mas os seus contemporâneos certamente não achavam isto: quando Newton propôs a sua teoria de gravidade no final do século 17, com as misteriosas interações à distância, foi duramente criticado por Descartes e Huygens, que admitiram somente explicações em termos de partículas se chocando. No século 19 surgiram teorias aparentemente muito menos mecânicas ainda. A termodinâmica usa somente quantidades contínuas e macroscópicas; não precisando de átomos, moléculas ou outras partículas hipotéticas.

A teoria do eletromagnetismo de Maxwell introduz o conceito de um campo, uma quantidade com uma magnitude e direção em cada ponto no espaço, criada por uma carga, que diz qual será a força sobre uma outra carga: $\mathbf{F} = q\mathbf{E}$ [ou, se existe um campo magnético B e a outra carga tem uma velocidade: $\mathbf{F} = q(\mathbf{E} + \mathbf{v} \times \mathbf{B})$.] Ou seja, a carga fonte do campo elétrico induz alguma condição em cada ponto do espaço. A existência de radiação eletromagnética, que se propaga sozinha no vácuo, mostra a realidade dos campos, independentemente das fontes geradoras (cargas e correntes). Sumiu a "interação a distância" de Newton, como queriam Descartes e Huygens. Mas os campos eletromagnéticas não admitem uma interpretação em termos mecânicos. O próprio Maxwell tentou interpretar as suas equações assim, usando rodas e engrenagens imaginários. William Thomson (Lord Kelvin) diz:

I never satisfy myself unless I can make myself a mechanical model of a thing. If I can make a mechanical model I can understand it.

Mas ficou logo claro que não havia fundamento para tais imagens na cabeça. Como diz o Hertz:

Maxwell's theory is Maxwell's system of equations

A teoria não precisa ser visualizada em termos de modelos mecânicos para fazer sentido, uma lição importante para quem quiser se reconciliar com a mecânica quântica.

3 Osciloscópios

Osciloscópio Didático

Um osciloscópio é um instrumento versátil usado para medir sinais elétricos que variam temporalmente. O aparelho também proporciona a possibilidade de estudar o comportamento de elétrons em movimento sob ação de campos elétricos e magnéticos.

Tubo de Raios Catódicos

Um esquema de um tubo de raios catódicos pode ser visto na Figura 4.1. A geração do feixe eletrônico se faz no canhão de elétrons. Seu funcionamento é, resumidamente, o seguinte: os elétrons são produzidos no catodo através do seu aquecimento por meio de um filamento incandescente. O feixe eletrônico se forma acelerando-os com a aplicação de um potencial positivo e focalizando-os com lentes eletrostáticas. Estas lentes eletrostáticas nada mais são do que dois cilindros metálicos ocos, colocados numa certa distância e na mesma direção axial, nos quais se aplica uma diferença de potencial elétrico. O feixe acelerado passa pelo eixo destes cilindros e vem bater numa tela luminescente tornando-se visível. Os controles sobre o feixe são:

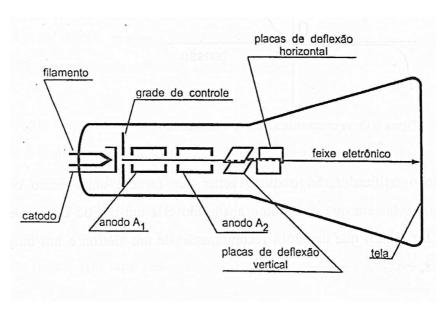


Figura 3.1: Desenho esquemático de um tubo de raios catódicos.

- 1. intensidade do feixe, obtido através de um potencial negativo aplicado à grade de controle com o qual se regula o fluxo de elétrons;
- 2. foco, obtido através da aplicação de um potencial positivo no anodo A_1 em relação ao catodo, regulando-se a concentração de elétrons num ponto da tela;
- 3. tensão de aceleração do feixe, que é aplicada ao anodo A_2 . É uma tensão positiva em relação ao catodo, acelerando os elétrons na direção direita. Nos osciloscópios comerciais esta tensão é fixa, mas nós podemos variar esta tensão até $\approx 2000 \text{ V}$.

O feixe passa no meio de dois pares de placas, funcionando como um capacitor. A disposição do primeiro par é horizontal e a do segundo é vertical. Aplicando-se tensões nestas placas, através de terminais externos, defletem-se eletricamente o feixe nos sentidos vertical e horizontal.

Deflexão do Feixe

Partículas carregadas em campos eletromagnéticos sofrem uma força segundo a Lei de Lorentz:

$$\mathbf{F} = q(\mathbf{E} + \mathbf{v} \times \mathbf{B})$$

onde \mathbf{v} é a velocidade de uma carga q num campo elétrico \mathbf{E} e campo magnético \mathbf{B} .

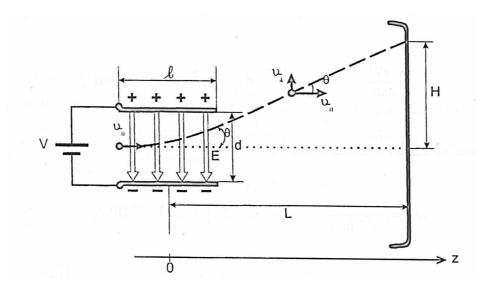


Figura 3.2: Trajetória de um elétron num campo elétrico homogêneo.

Vamos calcular a deflexão H do feixe de elétrons na tela em função da tensão V aplicada nas placas de defletoras, com auxílio da Figura 3.2. O campo elétrico entre as placas (consideradas paralelas) é E=V/d. Um elétron (carga e) ficará sujeito a uma força

$$F = eV/d$$

O elétron do feixe que entra na placa, pela esquerda, com velocidade $v_{||}$ sofre uma aceleração no sentido vertical devido a esta força F. Então, este elétron, quando emerge das placas, no lado direito, continua com a velocidade $v_{||}$ na direção horizontal e adquire uma velocidade v_{\perp} na direção vertical. Se o comprimento das placas é l, este elétron gasta um tempo $\Delta t = l/v_{||}$ para atravessar tal distância. Durante este tempo, sofre uma força e aceleração constante na direção vertical, e no final das placas terá uma velocidade

$$v_{\perp} = \frac{F}{m} \Delta t = \frac{eV \Delta t}{md} = \frac{eVl}{mdv_{\parallel}}$$

A tangente do ângulo de deflexão será

$$\operatorname{tg} \theta = \frac{v_{\perp}}{v_{\parallel}} = \frac{eVl}{mdv_{\parallel}^2}$$

A distância entre a tela e as placas é L, e tg θ pode ser aproximada por H/L. A velocidade inicial v_{\parallel} pode ser determinada levando-se em conta que os elétrons são acelerados com um potencial V_2 aplicado ao anodo A_2 . A energia potencial eV_2 é transformada em energia cinética $\frac{1}{2}mv_{\parallel}^2$ e portanto,

$$v_{\parallel} = \sqrt{2eV_2/m}$$

Finalmente,

$$H = \frac{LVl}{2dV_2}$$

e a sensibilidade (deslocamento por volt aplicada às placas)

$$S = \frac{H}{V} = \frac{Ll}{2dV_2} \tag{3.1}$$

Osciloscópio Comercial

O aparelho comercial usa os princípios descritos acima, incluindo alguns recursos para deixar a medida de tensões oscilantes mais fácil. Os mais importantes ajustes do osciloscópio são:

- A regulagem da sensibilidade do eixo vertical. Um botão estabelece quantos volts correspondem a um deslocamento do feixe de um centímetro na tela.
- A escala de tempo (o eixo horizontal). O osciloscópio possui uma fonte de tensão fornecendo uma onda triangular () que permite uma varredura automática do eixo horizontal. Um botão seleciona quanto tempo leva para o feixe percorrer um centímetro na tela.
- O modo de disparo ("trigger") da varredura horizontal. No modo mais usado, "auto/norm", cada vez que o sinal de entrada atinge um certo valor (escolhido pelo botão "level") uma varredura horizontal é disparada.

Procedimentos 14

Usaremos o equipamento para medir a amplitude e a frequência de um sinal que varia senoidalmente com o tempo, gerado por um gerador de tensão AC. No modo senoidal, este gerador gera uma tensão com a seguinte forma:

$$V(t) = V_m \operatorname{sen}(\omega t).$$

 V_m é a amplitude da oscilação e é o valor máximo que a tensão atinge (o mínimo é $-V_m$). O valor pico a pico, $V_{pp}=2V_m$ e o valor eficaz é definido como

$$V_{ef} = V_m / \sqrt{2}$$

Multímetros medem, no modo AC, valores eficazes (de tensão e corrente), enquanto que no osciloscópio é mais fácil efetuar medidas pico a pico.

Procedimentos

Osciloscópio Didático

Regular e Centrar o Ponto Luminoso

- Antes de ligar o osciloscópio, coloque o potenciômetro da tensão de aceleração no mínimo, isto é, totalmente virado no sentido anti-horário
- Ligue os terminais DV e DH todos no terminal terra. Desta forma, todas as placas estarão no mesmo potencial de terra e, portanto, o feixe eletrônico deverá aparecer exatamente no centro da tela como um ponto luminoso.
- Ligue o osciloscópio e ajuste a tensão de aceleração V_2 para 800 V. Os terminais para a medida desta tensão estão localizados no painel traseiro do aparelho e um voltímetro deve estar já conectado para a leitura da mesma.
- Ajuste a intensidade e o foco do feixe eletrônico de forma a obter o menor ponto luminoso possível, porém, suficientes para que este ponto seja observado confortavelmente. Um ponto luminoso muito forte poderá queimar o material luminescente da tela, principalmente se ele permanecer imóvel por muito tempo.
- Se o ponto luminoso não estiver exatamente no centro da tela, isto se deve à força do campo magnético da Terra que desvia o feixe eletrônico. Para corrigir utilize um dos ímãs fornecidos para centralizar o feixe na tela. A posição que cancele melhor o campo da terra deve ser encontrada por tentativa, deslocando o ímã na parte TRASEIRA do TRC.

Medida de Sensibilidade

 Com o ponto luminoso centralizado, ligue a placa da deflexão vertical superior à fonte DC embutida no osciloscópio. Conecte o multímetro para medir a tensão que está aplicando à placa. Relatório 15

• Agora está em posição para medir a sensibilidade e comparar com a equação 3.1: meça alguns (9) valores do deslocamento do ponto luminoso em função da tensão aplicada. Cada divisão na tela vale 1 cm. Avalie as incertezas nas suas medidas. Organize os dados no seu caderno de laboratório por meio de uma tabela. Faça o gráfico H contra V dos seus dados e determine a derivada (estime a incerteza na derivada também), que é o valor experimental da sensibilidade S.

- Procure as dimensões do tubo de raios catódicos que usou e compare o seu resultado com a equação 3.1.
- Os elétrons eram acelerados por 800 V neste parte. Se aumentar esta tensão, o que você espera que aconteça com a sensibilidade? Por que? (Verifique!)

Osciloscópio Comercial

Medidas de Tensão e Frequência

- Conecte o gerador com um dos canais do osciloscópio. Fixe o gerador numa determinada frequência (de 100 a 500 Hz) e tensão. Coloque o "trigger" do osciloscópio em modo "auto". Ajuste a escala de tempo (eixo horizontal) e o botão "level" para que o sinal senoidal fique parado na tela. Não se esqueça de deixar os botões das escalas vertical e horizontal no modo "cal": calibrado (completamente virado no sentido horário), senão a escala indicada não será a verdadeira!
- Escolha a escala do eixo vertical (unidade: V/divisão) apropriada para medir a tensão V_{pp} , que será dada pelo produto da distância entre os picos do seno pelo valor da escala usada. Assim, se a escala for 2 mV/divisão, e a distância pico a pico for 5 divisões, V_{pp} será 10 mV. Compare o seu resultado com uma medida da tensão com um multímetro no modo AC, lembrando que este último dá valores eficazes.
- Fixe o gerador em uma amplitude e escolha uma frequência de 100 Hz. Verifique que o tempo entre dois máximos é 0.01 s (= 10 ms). Meça uma outra frequência.

Relatório

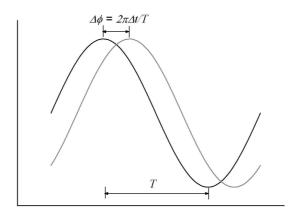
Relate o que foi feito, avalie e propague as incertezas, discuta os resultados e compare com as suas expectativas.

4 Corrente Alternada

Motivação

O comportamento de circuitos elétricos de corrente alternada (AC – alternating current) é mais complexo do que aqueles com corrente contínua. A descrição matemática de fenômenos oscilatórios é usada em áreas diversas da Física como interferência e difração em ótica ou mecânica quântica e é importante saber manusear.

Um sinal (uma voltagem por exemplo) que varia senoidalmente¹ com o tempo, $V(t) = V_m \cos \omega t$ é também chamado de harmônico. A $amplitude V_m$ quantifica a intensidade do sinal e a frequência angular ω determina a rapidez da variação temporal: a cada $\omega t = 2\pi$ o sinal se repete. Para descrever um único sinal V(t) estes dois parâmetros seriam o suficiente para caracterizar o sinal todo, mas quando lidamos com dois sinais precisamos de mais um terceiro parâmetro, a fase, porque um sinal pode estar atrasado ou adiantado em relação ao outro. A soma ou resultante de dois sinais ondulares depende da diferença de fase entre eles, um fenômeno com consequências profundas.



Suponhamos que temos dois sinais senoidais $V_1(t)$ e $V_2(t)$ que oscilam com a mesma frequência, mas um está defasado um relação ao outro. Vamos chamar a diferença de fase entre eles ϕ . Podemos escrever $V_1(t) = V_{1_m} \cos \omega t$ e $V_2(t) = V_{2_m} \cos(\omega t + \phi)$. Um truque muito útil é usar funções exponenciais complexas em vez de senos e cosenos. Lembrando que $e^{ix} = \cos x + i \sin x$ vamos escrever $V_m e^{i(\omega t + \phi)} = V_m e^{i\phi} e^{i\omega t}$ cada vez que queremos dizer $V_m \cos(\omega t + \phi)$. Derivadas em relação ao tempo, multiplicações e divisões ficam agora operações triviais. No final das manipulações matemáticas, lembramos que sinais reais são descritos por funções

¹Porque usamos sempre as funções sen e cos para descrever oscilações? A razão é que, segundo Fourier, podemos escrever qualquer sinal periódico (ondular) V(t) = V(t+T) como uma soma de termos harmônicos: $V(t) = V_0 + \sum_{n=1}^{\infty} A_n \sin(n2\pi/T)t + B_n \cos(n2\pi/T)t$. Temos então a conveniência de trabalhar com funções matemáticas simples, sem perder generalidade.

reais (no sentido matemático) e para cada $V_m e^{i(\omega t + \phi)}$ escrevemos $V_m \cos(\omega t + \phi)!$

Experimento

Impedância de um capacitor

Se ligarmos um capacitor a uma fonte de tensão $V(t) = V_m \cos \omega t = V_m e^{i\omega t}$, a corrente que passa será

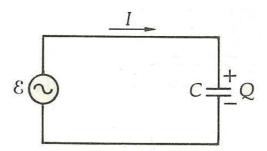
$$I = \frac{dQ}{dt} = \frac{d(CV)}{dt} = C\frac{dV}{dt} = i\omega CV_m e^{i\omega t}$$

Insistimos na Lei de Ohm e definimos uma impedância complexa como Z=V/I. Neste circuito temos $Z=V_m e^{i\omega t}/i\omega C V_m e^{i\omega t}=1/i\omega C$. A impedância de um capacitor (análogo à resistência num circuito DC) é então $Z=1/i\omega C$.

Vimos na aula passado que multímetros medem somente amplitudes (eficazes). Usando estes aparelhos, não temos acesso à diferença de fase entre V e I. Mas podemos medir pelo menos a magnitude da impedância, $|Z| = |V/I| = |V_m/I_m| = |V_{ef}/I_{ef}|$, o que esperamos seja igual a $1/\omega C = 1/2\pi fC$. Podemos verificar isto usando os nossos multímetros para medir as correntes e voltagens no circuito para várias frequências. O que seria uma maneira boa de graficar os seus dados?

Procedimento

• Monte o circuito abaixo inserindo amperímetro e voltímetro apropriadamente. Utilize a saída traseira do gerador.



- Determine a impedância do capacitor pelas medidas com multímetros (V_{ef}/I_{ef}) em 5 frequências entre 50 e 1000 Hz.
- Compare os valores experimentais com os valores nominais $(1/2\pi fC)$ e discuta os resultados.

Circuito RC

Com um osciloscópio podemos fazer melhor e mostrar que V e I tem uma diferença de fase. Adicionando um resistor no circuito e ligando o osciloscópio segundo o

esquema da Figura 4.1 podemos colocar V_R e V_C simultaneamente na tela.

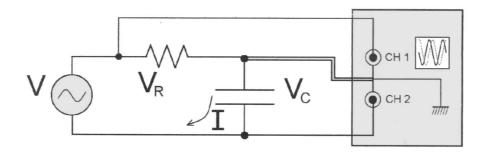


Figura 4.1: Esquema de montagem de circuito RC para medidas de defasagem

Note que o terra do osciloscópio (as garras "jacaré" de ambas as pontas de prova) está ligado entre o resistor e o capacitor. Vamos adotar V_R como nossa referência (sinal com fase por definição zero) e escrevemos $V_R(t) = V_{R_{\rm m}} e^{i\omega t}$. A corrente no circuito será, segundo a lei de Ohm $I = V_R/R$, em fase com V_R . Efetivamente, usamos V_R como medida da corrente. A diferença de potencial sobre o capacitor V_C por outro lado será

$$V_C = Z_C I = \frac{1}{i\omega C} I = \frac{-i}{\omega C} \frac{V_R}{R} = \frac{V_{R_m}}{\omega RC} e^{-i\pi/2} e^{i\omega t} = \frac{V_{R_m}}{\omega RC} e^{i(\omega t - \pi/2)}$$

ou seja, esperamos uma difença de fase entre V_C e V_R de $\pi/2=90$ graus.

Podemos verificar isto medindo no osciloscópio quanto tempo V_R e V_C estão defasadas e fazendo $\Delta \phi = 2\pi \Delta t/T$. Podemos verificar também a expectativa que $V_C/V_R = 1/\omega RC$. Para qual frequência esta razão é 1/2? Verifique!

Procedimento

- Monte o circuito da Figura 4.1, com o cuidado sobre o ponto de terra acima explicado. Utilize a saída frontal do gerador e uma frequência aproximada de 60Hz.
- Meça a defasagem $\Delta \phi$ medindo Δt e T, e compare com o esperado teoricamente. Discuta os resultados.
- Meça V_C/V_R e compare com a previsão $1/\omega RC$. Calcule a frequência para a qual $V_C/V_R = 1/2$, coloque o gerador nesta frequência e meça V_C/V_R .

Carga e Descarga de um capacitor

Nas duas experiências acima estudamos a resposta dos componentes a sinais senoidais. Estava tudo oscilando harmonicamente (senoidalmente) com uma única frequência. Podemos também estudar a resposta a uma mudança repentina. Vamos

carregar e descarregar o capacitor no circuito RC aplicando uma onda quadrada. Pode-se mostrar que a tensão no capacitor V_C durante a descarga varia com o tempo como

$$V_C = V_{\text{max}} e^{-t/RC}$$

Queremos medir a constante de tempo $\tau=RC$ e comparar com aquela calculada com os valores nominais de R e C. Note que quando t=RC, $V_C=V_{\rm max}e^{-1}=V_{\rm max}/e$, ou seja, a constante de tempo é definida como sendo o tempo que demora para a voltagem no capacitor cair a 1/e do valor máximo (valor atingido após uma carga COMPLETA)! Medir este tempo é uma das maneiras de se medir a constante de tempo.

Outra maneira é ver que

$$\ln V_C = \ln V_{\text{max}} - (1/RC)t$$

ou seja, se tivermos várias medidas de V_C em função de t, um gráfico de $\ln V_C$ contra t deverá ser uma reta com coeficiente angular igual a menos o inverso da constante de tempo.

Procedimento

• Monte o circuito segundo o esquema da Figura 4.2. Note que agora o terra do

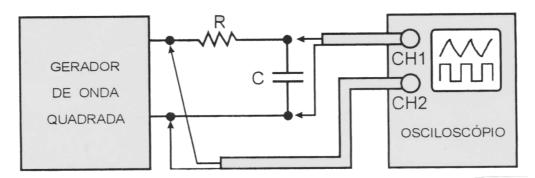


Figura 4.2: Esquema de montagem de circuito RC para medidas de carga/descarga

osciloscópio (garras "jacaré") está ligado num lado do gerador. Ajuste os controles do osciloscópio e a frequência do gerador de modo a ter um decaimento na tela.

- Meça alguns pontos $V_C(t)$ e faça um gráfico no Origin. A melhor maneira de conseguir a constante de decaimento τ é montar um gráfico de $\ln V_C$ contra t, que deve dar uma reta. Segundo a previsão teórica a derivada desta reta $d \ln V/dt = -1/\tau = -1/RC$.
- Meça também o tempo que demora para V_C cair a 1/e do valor máximo.
- Compare os dois valore experimentais com o valor nominal da constante de tempo.

Relatório 20

Relatório

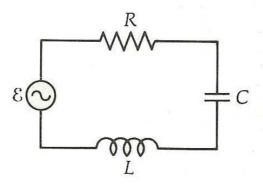
Relate o que fez e observou. Discuta os seus resultados. Avalie as incertezas para quantificar a sua confiança no seus resultados finais.

5 Ressonância

Introdução

O circuito que estudaremos aqui é um exemplo de um oscilador harmônico. São ubíquos na Física, porque muitas vezes, em primeira aproximação, as excitações de um sistema em torno do equilíbrio podem ser descritas por eles. Um circuito RLC (veja desenho abaixo) é um caso de um oscilador harmônico particularmente fácil de se estudar.

Quando submetido a um pulso transitório de tensão, como, por exemplo, ligá-lo e desligá-lo a uma bateria, o circuito é capaz de oscilar. Isto ocorre porque a energia do pulso é ora armazenada no capacitor, ora no indutor, sendo que em cada ciclo de oscilação parte da energia é perdida sob forma de calor, no resistor. Por outro lado, podemos forçar as oscilações, submetendo o circuito a uma tensão senoidal ou harmônica. Neste caso a corrente no circuito oscilará com a mesma frequência, mas a amplitude dependerá da frequência. Numa certa frequência, denominada de frequência de ressonância a corrente no circuito será máxima.



Estes fenômenos são inteiramente análogos à oscilações em sistemas mecânicos como pêndulos ou sistemas mola-massa, e inclusive descritos pelas mesmas equações matemáticas que desenvolveremos a seguir.

Fundamentos Teóricos

Para onde quer que olhe, um físico vê osciladores harmônicos. O sistema mola-massa se desloca segundo a equação

$$m\frac{d^2x}{dt^2} = -kx$$
 ou $\frac{d^2x}{dt^2} = -\omega_0^2x$

que tem solução $x(t) = x(0)\cos(\omega_0 t)$ como pode ser verificado derivando x(t) duas vezes. ω_0 é a frequência natural do sistema. Um circuito LC é um oscilador harmônico também, como veremos em breve.

Mas primeiro precisamos introduzir um novo elemento nos circuitos elétricos, a indut ancia. Uma das leis de Maxwell diz que uma variação temporal do campo magnético induz um campo elétrico ou uma tensão num circuito, $V = -d\Phi/dt$ com Φ o fluxo magnético. Numa bobina, o campo ou fluxo magnético é proporcional à corrente. Juntamos todos os fatores geométricos na chamada indutância e definimos $V_L = LdI/dt$. Vemos que a indutância mede o quanto a bobina "resiste" a mudanças da corrente.

Voltamos ao circuito RLC. A tensão sobre o capacitor é $V_C=Q/C$. Num circuito LC temos então

$$L\frac{dI}{dt} = -Q/C$$

Para escrever uma equação somente em termos da corrente, I=dQ/dt derivamos em relação ao tempo e temos

$$L\frac{d^2I}{dt^2} = -I/C$$
 ou $\frac{d^2I}{dt^2} = -\omega_0^2I$

o que é de novo a equação do oscilador harmônico, esta vez com frequência natural $\omega_0 = 1/\sqrt(LC)$. A solução para a corrente é portanto: $I(t) = I(0)\cos(\omega_0 t)$.

Circuito RLC

O circuito LC é difícil de realizar na prática, porque sempre existe dissipação: a corrente não vai oscilar para sempre se não fornecemos energia ao circuito. Vamos analisar um circuito RLC submetido a um gerador de tensão $V_G(t)$. A queda de tensão em cada um dos elementos é dada por

$$V_R = RI$$

$$V_L = L \frac{dI}{dt}$$

$$V_C = Q/C$$

A soma destas tensões devem igualar a tensão aplicada V_G . Para escrever uma equação somente em termos da corrente, I = dQ/dt derivamos em relação ao tempo e temos

$$L\frac{d^2I}{dt^2} + R\frac{dI}{dt} + \frac{I}{C} = \frac{dV_G}{dt}$$

$$\tag{5.1}$$

A solução geral desta equação diferencial é constituída de uma solução particular (o sistema forçada) mais a solução da equação homogênea (sem tensão aplicada, $V_G=0$) que descreve o sistema não-forçada. Talvez estranhamente, a solução particular é mais simples:

Oscilações forçadas: ressonância

Aplicamos uma tensão senoidal, $V_G(t) = V_{G_m} e^{i\omega t}$. A solução particular, quando todos os transitórios da equação homogênea se extinguiram, é simples. Fisicamente, tudo (corrente, tensão) deve estar oscilando com a mesma frequência. O procedimento padrão é assumir uma solução $I(t) = I_m e^{i\omega t}$, substituí-la na equação e mostrar para qual I_m a proposta função de fato é uma solução. Temos:

$$-L\omega^2 I_{\rm m} e^{i\omega t} + i\omega R I_{\rm m} e^{i\omega t} + I_{\rm m} e^{i\omega t} / C = i\omega V_{G_{\rm m}} e^{i\omega t}$$

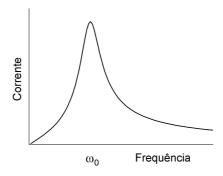
Os fatores $e^{i\omega t}$ cancelam e vemos que de fato a proposta I(t) obedece a equação se

$$I_{\rm m} = \frac{V_{G_{\rm m}}}{R + 1/i\omega C + i\omega L} = \frac{V_{G_{\rm m}}}{R + i(\omega L - 1/\omega C)}$$

Poderíamos ter obtido esta equação imediatamente usando as impedâncias complexas $Z_R = R$, $Z_C = 1/i\omega C$ e $Z_L = i\omega L$. Se medimos a corrente com um multímetro estamos somente interessados na amplitude (módulo) da corrente e não na fase. Lembrando que para números complexos $|z|^2 = zz^*$ (o complexo conjugado de um número complexo z = a + ib é $z^* = a - ib$ e portanto $|z|^2 = a^2 + b^2$) temos

$$|I| = \frac{|V_G|}{\sqrt{R^2 + (\omega L - 1/\omega C)^2}}$$
 (5.2)

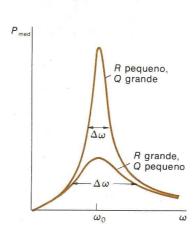
de modo que para a frequência onde $\omega L = 1/\omega C$, ou seja $\omega_0 = 1/\sqrt{LC}$, a impedância total do circuito é mínima, (Z = R) e nesta chamada frequência de ressonância a corrente é máxima:



O fenômeno da ressonância, como mostra a curva acima, é muito útil para selecionar frequências de interesse, uma vez que a amplitude da corrente é significativa apenas numa faixa de frequências ao redor da frequência de ressonância. Este fenômeno é utilizado quando sintonizamos uma estação de rádio ou um canal de televisão: embora as ondas de todas as estações estejam atingindo a antena, apenas o sinal da estação que escolhemos será "captado". Quanto mais estreita for a curva de ressonância, melhor o poder de seleção. O fator de qualidade Q do circuito é definido como

$$Q = \frac{\omega_o}{\Delta\omega} = \frac{\omega_o L}{R}$$

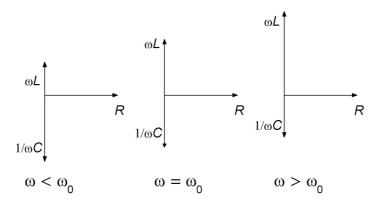
onde $\Delta\omega$ é a largura da ressonância como pode ser visto na figura abaixo:



A ressonância é descrita completemente pelas equações acima. Mas um pouco de intuição física pode ser obtida por meio do conceito de *fasores*, uma maneira de descrever sinais oscilantes. A ideia é representar sinais com a mesma frequência, mas de fases diferentes, com vetores no plano complexo.

A diferença de fase entre as tensões sobre um indutor e um resistor é $\pi/2=90$ graus. Isto é o que significa o fator $i=e^{i\pi/2}$ na impedância $i\omega L$. A tensão sobre o capacitor é defasada de $-\pi/2$, o que descrevemos com o fator $1/i=-i=e^{-i\pi/2}$ na impedância $1/i\omega C$. Voltagens sobre o resistor, capacitor e indutor são descritos com fasores no plano complexo: no sentido do eixo real para o resistor, no sentido do eixo imaginário (negativo) para o capacitor, e no sentido do eixo imaginário (positivo) para o indutor.

Na ressonância as impedâncias do indutor e do capacitor se igualam em módulo e portanto as tensões sobre eles se opõe exatamente. Podemos visualizar a situação com fasores assim:



Oscilações transitórios

A resposta transitória da corrente a uma pertubação repentina é descrita pela equação homogênea, equação 5.1 com $V_G=0$. De novo vamos tentar uma solução $I(t)=I_{\rm m}e^{i\omega t}$ mas agora não sabemos *a priori* com qual frequência o circuito vai

oscilar. Temos que substituir a proposta solução na equação diferencial e descobrir para qual frequências ω a solução funciona. Temos também que admitir a possibilidade que ω seja complexa, o que descreveria um decaimento exponential, como veremos a seguir. Substituindo $I_{\rm m}e^{i\omega t}$ na equação 5.1 descobrimos que ω tem que satisfazer a equação do segundo grau

$$-\omega^2 + i\frac{R}{L}\omega + \frac{1}{LC} = 0$$

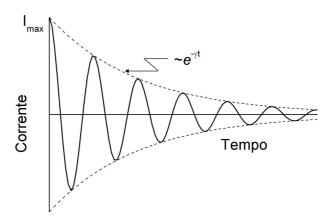
o que implica (escrevendo $\gamma = R/2L$ e $\omega_0^2 = 1/LC$ para simplificar a notação)

$$\omega=i\gamma\pm\sqrt{\omega_0^2-\gamma^2}$$

A solução para a corrente é portanto

$$I(t) = I_{\rm m} e^{i(i\gamma \pm \sqrt{\omega_0^2 - \gamma^2})t} = I_{\rm m} e^{-\gamma t} e^{\pm i\sqrt{\omega_0^2 - \gamma^2}t}$$

ou seja, uma oscilação com frequência $\sqrt{\omega_0^2-\gamma^2}$ cuja amplitude decai exponencialmente com constante de tempo $\gamma^{-1}=2L/R$. No caso que $\omega_0^2\leq \gamma^2$, a frequência é puramente imaginária, e não haverá oscilações da corrente, somente um decaimento até I=0.



Experimento

Impedância do indutor

Como no caso da capacitor da aula passada, é relativamente simples medir uma indutância.

• Monte um circuito contendo apenas a fonte AC e o indutor, e mais o amperímetro e o voltímetro.

• Use um multímetro no modo de medir correntes AC para medir a corrente que passa pelo indutor quando aplicamos uma tensão AC. $|V|/|I| = \omega L = 2\pi f L$. Mas o indutor é uma bobina de fio de cobre e tem uma resistência. A impedância total será $Z = i\omega L + R$, mas o que medimos com os multímetros é o módulo $|Z| = \sqrt{\omega^2 L^2 + R^2}$: somente para frequências altas, $\omega L >> R$ esperamos medir $|V|/|I| = |Z| = \omega L$.

• Faça um gráfico da impedância medida contra a frequência $\omega=2\pi f$ afim de verificar estas considerações. Compare a indutância medida com a indutância nominal.

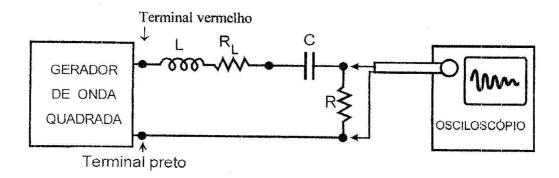
Ressonância

- Sabendo a indutância, calcule a capacitância que leva a uma frequência de ressonância $1/2\pi\sqrt{LC}$ por volta de 2000 Hz. Adicione este capacitor no circuito.
- Deixe o multímetro no modo corrente AC no circuito. Meça a frequência onde a corrente é máxima e compare com a sua previsão. Lembre-se que além da resistência do indutor, a fonte de tensão tem um resistência interna (os nossos geradores têm 50 ou 600 Ω; use 50 Ω para minimizar a dissipação).
- Meça agora a curva de ressonância I contra f, contendo um ponto exatamente na frequência de ressonância, e mais pelo menos 5 pontos antes e 5 pontos depois da frequência de ressonância, igualmente espaçados em I desde o máximo até um valor bem pequeno de I.
- Anote todos os valores nominais relevantes. Adicione uma resistência de aproximadamente 50 ou 100 Ω no circuito e verifique que a corrente máxima (na frequência de ressonância) cai e que a largura da ressonância aumenta.

Transitórios

Na experiência passada estudamos a reação da corrente num circuito RC a uma mudança repentina de tensão. A corrente decaía com constante de tempo RC. Segundo a teoria exposta acima, num circuito RLC haverá decaimento da corrente também, porém, com oscilações, se $\omega_0^2 > \gamma^2$ ou $R^2 < 4L/C$. A constante de tempo seria $\gamma^{-1} = 2L/R$ com R a resistência total do circuito. Abaixo mostramos o esquema de uma montagem para se observar o comportamento desta corrente..

• Monte o circuito abaixo mostrado para a observação de oscilações amortecidas. Como na experiência anterior, vamos medir a corrente no circuito RLC por meio de um resistor "shunt", porque o osciloscópio não mede correntes, somente tensão. Para os seus valores de L e C, qual deve ser o valor máximo da resistência para observar oscilações? Mas note bem que temos no mínimo a resistência interna do gerador de tensão (50 Ω). Use um resistor shunt que seja bem menor do que 50 Ω. Ajuste uma frequência da onda quadrada que permita a medida das oscilações amortecidas.



- $\bullet\,$ Meça a frequência da oscilação. Compare com $\sqrt{\omega_0^2-\gamma^2}).$
- Meça a constante de decaimento γ . Compare com R/2L.
- Insira um capacitor diferente no circuito. Tente prever o que acontecerá com a frequência e constante de tempo. Verifique qualitativamente.

6 Interferência e Difração de Luz

Introdução

A natureza ondulatória da luz pode ser investigada por meio dos fenômenos de difração e interferência. Difração é comum a todo movimento ondulatório e consiste no desvio sofrido por uma parte de uma frente de onda ao passar por fendas ou encontrar obstáculos com dimensões que se aproximam do comprimento de onda. Para a luz visível os comprimentos de onda são de ordem de 0,5 μ m. É devido à difração da luz que não podemos ampliar a imagem de um microscópio à vontade: a luz simplesmente faz a volta no obstáculo, limitando a resolução de microscopia ótica em mais ou menos 0,2 μ m.

Interferência ocorre quando duas ondas vibram na mesma posição. Pode haver cancelamento ou reforço, resultando em intensidades baixas ou altas da onda resultante. É este fenômeno que vamos usar para estudar a natureza ondulatório da luz. Uma maneira de obter duas ondas é usar uma fenda dupla. A inserção da Figura 6.1 mostra um modelo simples para analisar a interferência de duas ondas semi-circulares depois de passar pela fenda dupla. Estas ondas podem ser produzi-

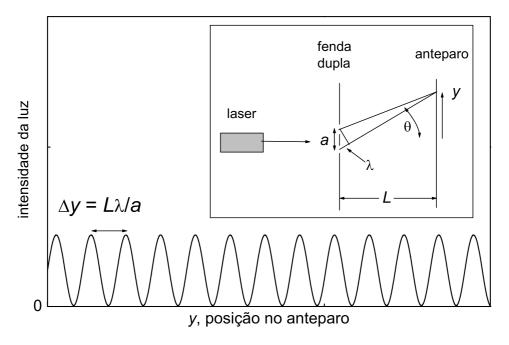


Figura 6.1: Previsão do modelo simples para a intensidade da luz no anteparo atrás uma fenda dupla. A intensidade da luz varia senoidalmente com a posição no anteparo. Δy é a distância no anteparo entre sucessivos máximos. Inserção: construção geométrica para o primeiro máximo de intensidade.

Introdução 29

das com fendas muito estreitas (larguras muito menores do que o comprimento de onda da luz).

É fácil ver que no centro do anteparo (y_0) os raios provenientes de cada fenda percorreram a mesma distância e que vai ocorrer um máximo na intensidade da luz. Quando a distância que um raio tem que percorrer até o anteparo é exatamente um comprimento de onda (λ) maior do que o outro feixe, de novo vai ocorrer interferência construtiva. Esta condição é satisfeita quando

$$\sin \theta = \frac{\lambda}{a}$$

com λ o comprimento de onda e a a distância entre as fendas. Por outro lado,

$$\tan \theta = \frac{y_1 - y_0}{L}$$

com $y_1 - y_0$ a posição no anteparo do próximo máximo de intensidade. O mesmo raciocínio vale para diferenças de caminho entre os dois feixes de 2λ , 3λ ... etc. Para outros ângulos, vai ter interferência (parcialmente ou completamente) destrutivo. Quando os ângulos são pequenos sen $\theta \approx \tan \theta \approx \theta$ e o nosso modelo simples prevê um comportamento oscilatório para a intensidade da luz no anteparo, com

$$\frac{y_n - y_0}{L} = n \frac{\lambda}{a} \tag{6.1}$$

de distância entre sucessivos máximos (ou mínimos) de intensidade no anteparo $(n=0,1,2\ldots)$. A Figura 6.1 mostra a previsão do modelo simples: a intensidade da luz no anteparo varia senoidalmente, com um período dado por $\Delta y = L\lambda/a$ (Eq. 6.1).

Mas esta análise foi feita assumindo que a fenda dupla produzisse duas ondas semi-circulares, o que seria verdade quando as duas fendas teriam larguras muito menores do que o comprimento de onda da luz. A interferência entre as duas ondas produziria os máximos e mínimos de intensidade da luz da Figura 6.1 em um anteparo. Porém, observamos que a imagem na verdade é mais complicada.

Quando uma única fenda (ou uma abertura, ou um obstáculo em geral) tem um tamanho parecido com ou maior do que o comprimento de onda da luz, a onda resultante não vai ser uma simples onda semi-circular, mas vai apresentar máximos e mínimos de intensidade em determinadas direções. A análise é mais trabalhosa do que no caso de interferência entre duas ondas perfeitamente cilíndricas, mas o resultado final para o caso de difração para uma fenda simples é muito parecido. Para um fenda de largura b:

$$\frac{y_n - y_0}{L} = n\frac{\lambda}{b} \Rightarrow \frac{y_n - y_{-n}}{L} = 2n\frac{\lambda}{b}$$
 (6.2)

Mas note que a interpretação das quantidades nesta equação é diferente do que no caso de interferência: b agora é a largura da fenda e $y_1 - y_0$ agora é a distância no anteparo entre o máximo central em y_0 e o primeiro minimo de intensidade; $y_n - y_0$

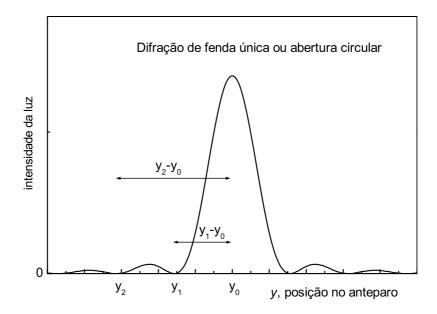


Figura 6.2: Intensidade da luz no anteparo atrás uma fenda única ou abertura circular, contra a posição no anteparo. As distâncias entre o máximo central a y_0 e sucessivos mínimos de intensidade são dadas pelas Eqs. 6.2 e 6.3 para fendas lineares e aberturas circulares respectivamente.

é a distância no anteparo onde ocorre o mínimo de ordem n, veja Figura 6.2. L continua sendo a distância entre a fenda e o anteparo. Nas medidas experimentais será mais fácil medir as distâncias entre mínimos, por isto fornecemos também a expressão para a distância entre mínimos simétricos, $y_n - y_{-n}$.

Para aberturas ou obstáculos circulares temos, em termos do diâmetro d:

$$\frac{y_m - y_0}{L} = m\frac{\lambda}{d} \Rightarrow \frac{y_m - y_{-n}}{L} = 2m\frac{\lambda}{d} \tag{6.3}$$

com $m=1,22,\ 2,23$ e 3,24 para o primeiro, segundo e terceiro mínimo respectivamente.

Execução da Experiência

O laser de He-Ne emite luz monocromática com comprimento de onda $\lambda=0.6328~\mu\mathrm{m}$. Os lasers que usaremos não são muito potentes, mas é uma boa precaução não olhar diretamente no feixe. Em laboratórios de ótica, óculos são equipamentos de segurança obrigatórios (reflexão e espalhamento no vidro enfraquecem a luz antes de chegar na retina). Nas medidas a seguir vamos determinar as dimensões de várias aberturas ou obstáculos através dos ângulos de difração da luz incidente sobre eles. Estime as incertezas nas suas medidas e propague-as no resultado final. Faça desenhos esquemáticos das suas observações das imagens de difração para incluir no relatório.

Relatório 31

1. Compare a interferência / difração de uma fenda dupla (terceira linha do slide) com a de uma fenda simples (segunda linha do slide) de mesma largura que as larguras das duas fendas da fenda dupla. Discuta as diferenças nas duas imagens e observe que a imagem de difração da fenda dupla $n\tilde{a}o$ é o que esperamos. Determine a largura da fenda simples (usando Eq. 6.2) e compare com o valor do fabricante. Para minimizar as incertezas experimentais, meça a distância entre o terceiro mínimo à direita e aquele à esquerda, ao invés de usar o primeiro mínimo.

- 2. Procure uma das aberturas circulares no slide, e observe a imagem de difração. Meça alguns valores de $(y_m y_{-m})$ e determine o diâmetro das aberturas usando Eq. 6.3. Compare com o valor nominal.
- 3. A fim de se preparar para o item seguinte, observe a difração de uma distribuição aleatória de aberturas circulares com um diâmetro de alguns microns (há slides com d=6, 7 ou 8 microns). Repare que estes diâmetros são bem pequenos e que o ângulo do primeiro mínimo deve ser bem maior do que nos itens anteriores. Compare o diâmetro medido com o valor nominal.
- 4. Use uma das lâminas de sangue (esfregaço) disponíveis para determinar o diâmetro médio das hemácias. Conseguiria medir o diâmetro com um microscópio comum? Se a resposta for sim, qual método é mais preciso? Repare que com o método de difração, está medindo uma média de milhares de hemácias.
- 5. Meça o diâmetro de um fio de cabelo (através da difração). Compare com os valores de outros grupos. Existe uma diferença entre os diâmetros de cabelos louros e escuros?

Relatório

Discuta brevemente as imagens esperadas e observadas das aberturas que observou (um desenho esquemático, talvez?). Os valores para as dimensões e distâncias das aberturas determinados por você concordaram com os valores nominais (dado pelo fabricante do slide)? Qual é o valor da literatura para o diâmetro de hemácias humanas? E a variação na população? Dê uma referência (livro, artigo, internet). Note que para poder comparar valores, será necessário estimar o erro em suas medidas (e no resultado final).