Jando mos par plation con
T2B - Estudo experim oblere de la solitate Experiência realizada a 15 de março de 2023 Resumo Esta experiência tem como objetivo a apreciação qualitativa da emissividade de vários materiais, a determinação da emissividade dos mesmos relativamente a um corpo negro e a verificação da lei de Stefan-Boltzmann. O expoente experimental relativo à proporcionalidade entre P e T^4 é 4,68 com um erro de 17%. A emissividade para a face negra, branca, metalizada e baça foram, respetivamente, 1, 0.991, 0.776 e 0,104.



Maria Luís Moura Lopes

Naw dere user "bold" me escrita do texto global

1 Introdução

1.1 Lei de Stefan-Boltzman

Existem três processos de trasferência de calor: condução, convecçã e radiação.

A lei de Stefan-Boltzmann é uma dedução termodinâmica que recorre à Teoria de Planck. O calor radiado deve-se à existência de cargas elétricas em oscilação na matéria, com frequência própria, emitindo radiação eletromagnética. Um sistema é constituído por um número infinito de osciladores.

A potência radiada de um corpo, para uma dada frequência, deve ser propocional ao número de osciladores com essa mesma frequência. Imaginando uma caixa cujas paredes estão a uma temperatura constante T e trocam energia entre si. Se imaginarmos o sistenma constituído pelo interior da caixa, à temperatura T, ocupando o volume V, à pressão p, podemos escrever, aplicando a 2ª Lei da Termodinâmica, para uma transformação elementar:

$$Tds = dW + pdV \tag{1}$$

A energia total W pode escrever-se Vu e a pressão no interior do sistema pode escrever-se emphu/3.Substituindo na equação (1) temos:

$$TdS = udV + V \frac{du}{dT}dT + \frac{1}{3}udV = V \frac{du}{dT}dT + \frac{4}{3}udV$$
 (2)

Desta relação tiramos:

$$\frac{\partial S}{\partial V} = \frac{4u}{3T} e \frac{\partial S}{\partial T} = \frac{V du}{T dT}$$
 (3)

$$\frac{\partial}{\partial V} \frac{V du}{T dT} = \frac{\partial^2 S}{\partial T \partial V} = \frac{4d(u/T)}{3dT}$$
(4)

ou

$$\frac{1du}{TdT} = \frac{4}{3} \frac{1du}{TdT} - \frac{u}{T^2}$$
 (5)

Concluindo-se que:

$$\frac{du}{dT} = 4\frac{u}{T} \tag{6}$$

ou

$$u = aT4 \tag{7}$$

Esta relação constitui a lei de Stefan-Boltzmann e verifica-se independentemente de quaisquer hipóteses sobre a constituição da matéria.

A potência radiada por um corpo é medida por referência a um corpo negro, introduzindo um coeficiente de emissividade, e, cujo valor varia entre 0 e 1.

$$P = \epsilon \sigma T^4 \tag{8}$$

1.2 Cubo de Leslie

absorve tod A face negra de um corpo negro, tal como um corpo negro, absorve toda a energia que recebe e emite-a em função da temperatura, por essa razão a emissividade é 1.

$$\frac{m_{\rm face}}{m_{\rm preta}} = \frac{A\epsilon_{\rm face}\sigma}{A\epsilon_{\rm preta}\sigma} = \frac{\epsilon_{\rm face}}{\epsilon_{\rm preta}} \quad \text{(9)}$$

$$\epsilon_{
m face} = rac{m_{
m face}}{m_{
m preta}}$$
 (10)

2 Método experimental

As duas partes da experiência foram executadas em simultâneo.

3.1 Cubo de Leslie

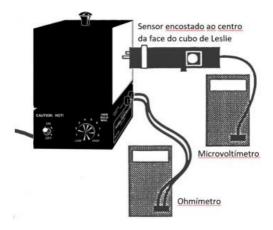


Figura 1: Montagem experimental do Cubo de Leslie (image protocolo experimental)

peteren at de mer indicada

recent min

• Montar o esquema experimental.

Com o sensor afastado das dontes de calor do trabalho, medir e resgistar a radiação ambiente, Ramb.

- Ligar o ohm'imetro nos terminais do termistor do cubo de Leslie e iniciar o seu aquecimento utilizando a potência máxima HIGH.
- Ir vigiando(enquanto decorre a 2^a parte da experiência) os valores da resistência do termistor até esta atingir cerca de 40k Ω. Depois, ajustar o controle da fonte para a posição 5.
- Quando o cubo atinge o equilíbrio térmico com o exterior para essa potência, efetuar medições ,em aquecimento e até ao máximo que conseguir, da radiação emitida pelas diferentes faces, encostando as pontas do sensor sensivelmente ao centro de cada face. Isto é, para cada face medir pares de valores .
- Numa análise gráfica de V_S em função de T^4 , comparar a emissividade das várias faces relativamente à preta, considerando que nesta $\epsilon\sim 1$

3.2 Lei de Stefan-Boltzmann

Apreferimetro

(13 V MAX) Gerador DC

Sensor de radiação
PASCO TD-8553

Apreferimetro

Voltimetro

Figura 2: Montagem experimental do estudo de Stefan-Boltzmann (imagem retirada do protocolo experimental)

m}.

Maria Luis Moura Lopes

Maria Luis Moura Lopes

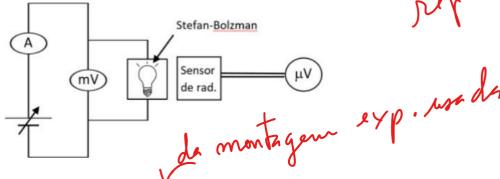


Figura 3: Circuito esquemático de Stefan-Boltzmann

- Montar o circuito indicado.
- Medir, com uma tensão inferior a 0,1V, a resistência da lâmpada de Stefan Boltzmann, Ramb, e registar esse valor.
- Ajustar a altura do sensor no suporte de modo a estar alinhado com o centro do filamento da lâmpada. Colocar o sensor a cerca de 6cm da lâmpada e desviar todos os objetos do "campo visual" do sensor.

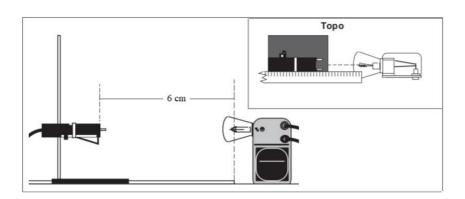


Figura 4: Alinhamento do sensor de radiação com o centro do filamento de tungsténio.

- Na gama experimental de 1V a 12V, e variando V, registar tanto em aquecimento como em arrefecimento, trios de valores de (V, IV_s) , onde V e I são obtidos no circuito da lâmpada, e a tensão V_s é lida no microvoltímetro ligado ao sensor
- Numa análise adequada, investigue a veracidade da lei de Stefan-Boltzmann

$$V_S = A\epsilon\sigma T^4 \tag{11}$$

4 Resultados experimentais e análise

4.1 Cubo de Leslie

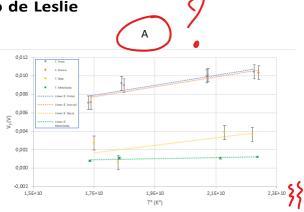


Figura 5: Grafico $V_s(T^4)$ para cada face do cubo de Leslie

	Fa		
m	5,38E-13	-1,3E-03	b
u(m)	2E-13	4E-03	u(b)
r^2	0,816	8E-04	u(y)
	Face branca		
m	5,33E-13	-1,3E-03	b
u(m)	2E-13	3E-03	u(b)
r^2	0,852	7E-04	u(y)

Fa		
4,2E-13	-5,4E-03	b
3E-13	6E-03	u(b)
0,51	1E-03	u(y)
Face metalizada		
6E-14	0,0000	b
3E-14	0,0006	u(b)
0,61	1E-04	u(y)
	4,2E-13 3E-13 0,51 Face 6E-14 3E-14	3E-13 6E-03 0,51 1E-03 Face metalizada 6E-14 0,0000 3E-14 0,0006

Estrutura de la como tal

ique la mariado





6: Ajuste linear de cada uma das faces

Maria Luís Moura Lopes

Maria Luís Moura Lopes 2,50E+10 2,50E+10 2.00E+10 2.00E+10 1.00E+10 1.00E+10 5,00E+09 0.00E+00 -2E-04 0E+00 -6E-04 -4E-04 0E+00 2E-04 4E-04 6E-04 8E-04 -1E-03 -8E-04 -6E-04 -4E-04 2E-04 4E-04 6E-04 8E-04 Resíduos(V) Resíduos(V) Face baça Face metalizada 2,50E+10 2,50E+10 2,00E+10 2,00E+10 1.50F+10 1,50E+10 T^4(K^4) 5,00E+09 5,00E+09 0.00E+00 -2E-03 0E+00 0E+00 Resíduos(V) Resíduos(V) Figura 7: Resíduos O cálculo das emissividades foi feito a partir da equação (10). 1,00 ϵ_{preta} 0,991 ϵ_{branca} 0,776 $\boldsymbol{\epsilon}_{\text{baça}}$ 0,104 ε_{metalizada}

4.2 Lei de Stefan-Boltzmann

Traçou-se um gráfico Vs(P) de modo a garantir que os valores de Vs são proporcionais a P.

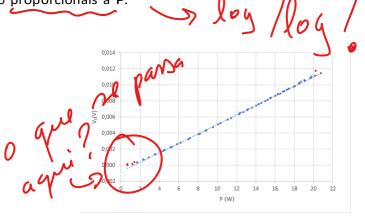


Figura 8: Gráfico Vs(P)

Com o objetivo de provar a Lei de Stefan-Boltzmann traçou-se o gráfico de log(Vs) em função de log(T).

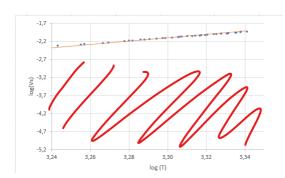


Figura 9: Gráfico log(Vs)(log(T))

m	4,6849606	-17,5563154	ь
u(m)	0,11259745	0,36412534	u(b)
r^2	0.06758382	0.10354516	11/1/

Figura 10: Ajuste linear de log(Vs)(log(T))

mal Isomatadoj mal anothida mal estolhida Mg. sig.mij. evstos

Estudo experimental da radiacão térmica

AN ALISE NSUFICIENTE

A partir da equação (11) deduz-se:

 $\log(Vs) = 4\log(T) \tag{12}$

m _{teórico}	4	
m _{obtido}	4,68	
u(m _{obtido})	0,11	
u(m _{obtido}) (%)	2,4	
erro (%)	17,1	

Figura 11: Valores obtidos a partir do ajuste

5 Conclusão

Na experiência do cubo de Leslie, foram determinadas as emissividades das diferentes faces do cubo relativamente a um corpo negro, sendo ele neste caso a face preta. Foi possível concluir que a face preta e branca apresentam uma emissividade muito semelhante e são bastante superiore4s às emissividades das restantes faces.

Na verificação da Lei de Stefan-Boltzmann traçou-se o gráfico de Vs em função de P e de seguida o gráfico de log(Vs) em função de log(T). Esta experiência teve um erro relativo percentual de 17%.

muit incomplets!

Estimative 2xp. pl