

Departamento de Física UNIVERSIDADE DE AVEIRO

Modelação em Física Estatística

2018.06.21

Exame

- 1. Considera um gás de fotões que se encontram numa caixa cúbica de lado L a uma temperatura T.
- a) Deduz uma expressão para o número de estados com energia entre ε e $\varepsilon+d\varepsilon$, $g(\varepsilon)d\varepsilon$. Considerando a unidade de energia $u_{\varepsilon}=\frac{\hbar\,c}{L}$ mostra que se pode escrever $g(\varepsilon)d\varepsilon=\frac{{\varepsilon'}^2}{2\pi^2}d\,\varepsilon'$, onde $\varepsilon'=\varepsilon/u_{\varepsilon}$. Ignora as diferentes polarizações possíveis dos fotões que introduziriam um fator 2 nos resultados. b) Obtém uma expressão para o número médio de fotões na caixa a uma temperatura T, $\langle N \rangle$.
- c) Obtém uma expressão para a energia total média do gás de fotões a uma temperatura T, $\langle E
 angle$.
- d) Um plano preto (não-reflector) a temperatura fixa T_a é paralelo a outro plano que se encontra a uma temperatura fixa T_b , com $T_a > T_b$. O fluxo efectivo de energia entre os dois planos no vácuo é $J_0 = \sigma_{SB} \left(T_a^4 T_b^4 \right)$. Um terceiro plano preto é inserido entre os dois e atinge uma temperatura estacionária T_1 . Calcula a temperatura T_1 em termos de T_a e T_b . Calcula o fluxo de energia, J_1 entre os planos na situação final. Considera agora que foram colocados, entre os planos a temperatura T_a e T_b , não um plano mas N planos. Qual o fluxo de energia J_N entre os planos? Qual a dependência de T_i , com $i=1,\ldots,N$, nas temperaturas T_a e T_b ?

Nota: $\int_0^\infty \frac{x^{p-1}dx}{e^x-1} = \zeta(p)\Gamma(p) \quad \text{onde} \qquad \zeta(p) \quad \text{\'e a função zeta de Riemann que toma valores}$ $\zeta(3) = 1.2020569 \dots \quad \text{e} \quad \zeta(4) = \frac{\pi^4}{90} \quad \text{e} \quad \Gamma(p) \quad \text{\'e a função gama que toma valores} \quad \Gamma(3) = 2$ $\Gamma(4) = 6 \quad .$

- 2. Considera um gás de fotões que se encontram numa caixa cúbica de lado L a uma temperatura T. Efetua todos os cálculos usando a unidade de energia $u_{\varepsilon} = \frac{\hbar c}{L}$ e a unidade de temperatura $u_{T} = u_{\varepsilon}/k_{B}$.
- a) Cria uma função **function [nestados,energias]=DensidadeEstadosFotoes(nmax)** cujo input é o máximo número quântico (em módulo), em cada direção do espaço, para as componentes do vetor de onda (com condições fronteira periódicas) e cujo output é o número total de estados, **nestados** e um vetor, **energias**, com as energias dos estados. A variável **nmax** foi chamada **nmin** em versões anteriores desta função para partículas materiais. Compara o resultado gráficamente com a expressão fornecida na alínea 1. a) para o número de estados com energia entre entre ε' e ε'+dε'
- b) O estado de um gás de fotões é completamente especificado pelo número de fotões em cada estado. Seja **np** um vetor de tamanho **nestados** que armazena o número de fotões que se encontra em cada estado. Para fazer uma atualização de Monte Carlo, deste vetor, com o algoritmo de Metropolis a uma temperatura T, pode usar-se a função:

```
function [np]=atualiza np estado(np,estado,T,energias)
       dn=2*(randi(2)-1)-1;
       if (np(estado)==0)
         dn=1;
       end
       dE=energias(estado)*dn;
       if (np(estado)>0)
         pa=min([1,exp(-dE/T)]);
         if(np(estado)==1 && dn==-1)
           pa=min([1,2*exp(-dE/T)]);
         end
       else
          pa=min([1,0.5*exp(-dE/T)]);
       end
       if rand(1) < pa
         np(estado)=np(estado)+dn;
       end
  end
```

Explica o algoritmo usado na função. Em particular explica o que representa **dn**, o que representa **pa** e porque tem o valor **pa=min([1,exp(-dE/T)])**; se **np(estado)>1** e **pa=min([1,0.5*exp(-dE/T)])**; se **np(estado)=0**.

- c) Faz uma função, function [energias,np_med,emed2,nestados]=GasFotoes(T,tmax,nmax) que simula durante um tempo 1.1*tmax, um gás de fotões a temperatura T considerando estados até ±nmax e que devolve um vetor com as energias dos estados, o número médio de fotões em cada estado, np_med, o valor médio da energia ao quadrado, emed2, e o número de estados, nestados. Nesta função, em cada instante de tempo, todos os estados são atualizados sequencialmente, usando a função atualiza_estado mas, o estado de energia nula cujo indice é obtido de i0=find(energias==0); tem sempre zero fotões (é muito importante incluir esta restrição que consiste em não atualizar o número de fotões no estado de energia nula). No ínicio da simulação não há fotões no sistema. As médias efetuadas para obter as variáveis np_med e emed2 são efetuadas para t>0.1*tmax de forma a desprezar 10% dos passos de Monte Carlo iniciais para equilibração do sistema.
- d) Obtém resultados de simulações para temperaturas entre 2 e 4 em passos de 0.05 com nmin=5; e tmax=1000; Calcula para cada temperatura o número médio de fotões presentes no sistema, a energia total, e a capacidade térmica a volume constante fazendo uma representação gráfica destas quantidades em função da temperatura. Compara os resultados numéricos com as correspondentes expressões analíticas a que se referem as deduções pedidas 1. b) e 1. c).

Faz uma função [nE]=planck(npmed,energias, E) que calcula a distribuição de Planck, isto é, o número méde fotões, por unidade de energia, com uma dada energia, nE, para valores de energia especificados pelo ve=0:dE:Emax;	dio tor