



## Departamento de Física UNIVERSIDADE DE AVEIRO

### Modelação em Física Estatística

2019.03.27

#### 1º teste

1. Considera um canal de informação em que um bit tem uma probabilidade  $p$  de ser transmitido com erro e  $1-p$  de ser transmitido sem erro (canal binário simétrico, BSC).

a) Se  $X$  for uma variável binária de entrada que toma valor 0 com probabilidade  $q$  e 1 com probabilidade  $1-q$  e  $Y$  a variável correspondente ao bit recebido, determina os valores da probabilidade conjunta  $p_{X,Y}(x,y)$ . Os valores da função podem ser dados como uma tabela.

b) Mostra a partir de  $p_{X,Y}(x,y)$  que:

$$p_X(x) = q\delta_{x,0} + (1-q)\delta_{x,1} \quad \text{e} \quad p_Y(y) = (q(1-p) + (1-q)p)\delta_{y,0} + (qp + (1-q)(1-p))\delta_{y,1} \quad \text{onde}$$

$\delta_{x,y}$  representa o delta de Kronecker.

c) Mostra que a informação mútua  $I_{X,Y}$  se pode escrever na forma:

$$I_{X,Y} = (1-p)\log_2(1-p) + p\log_2 p - A\log_2 A - (1-A)\log_2(1-A) \quad \text{com} \quad A = q + p - 2qp.$$

d) Determina a capacidade do canal de informação definida como  $C = \max_q I_{X,Y}$ . Comenta a dependência de  $C$  na probabilidade  $p$ .

2. Pretende-se fazer uma simulação de um gás de fótons bidimensional, confinado a um quadrado de lado  $L$ , usando o algoritmo *Demon*. Os estados de um gás de fótons são especificados pelo número de fótons,  $n_{\vec{k}}$  que têm um dado vetor de onda,  $k_{x,y} = \frac{\pi}{L} n_{x,y}$  e  $n_{x,y} = 1, 2, \dots, \infty$ . A energia de um fóton com vetor de onda

$$\vec{k} \text{ é } E = \hbar c k \text{ onde } c \text{ é a velocidade da luz e } \hbar = \frac{h}{2\pi} \text{ é a constante de Planck dividida por } 2\pi.$$

a) Mostra que se a energia total for  $E_0$  podemos fazer simulações considerando<sup>1</sup>

$$n_{x,y} \leq n_{\max} = \text{ceil}\left(\sqrt{\left(\frac{2LE_0}{hc}\right)^2} - 1\right).$$

b) Escreve um programa para fazer uma simulação de Monte Carlo usando o algoritmo do Demon de um gás de fótons a duas dimensões. Um estado do gás é especificado pelo número de fótons de cada tipo  $(n_x, n_y)$ , registado numa matriz  $nk$  de dimensão  $n_{\max} \times n_{\max}$ .

Usa um valor de  $n_{\max} = \min\left(\left[\text{ceil}\left(\sqrt{\left(\frac{2LE_0}{hc}\right)^2} - 1\right), 50\right]\right)$ . A variável  $nk(n_x, n_y)$  regista o número de

fótons com energia  $E = \frac{hc}{2L} n$ , com  $n = \sqrt{n_x^2 + n_y^2}$ . Considera a unidade de energia,  $u_E = \frac{hc}{2L}$ , e uma

unidade de temperatura,  $u_T = u_E / k_B$ . Para atualizar o estado do sistema escolhe aleatoriamente um tipo de fóton,  $1 \leq n_{x,y} \leq n_{\max}$  e propõe, com igual probabilidade, aumentar ou diminuir o número de fótons desse tipo

em uma unidade. O número de fótons,  $nk(n_x, n_y)$ , é sempre uma quantidade positiva ou nula. Em cada passo

de Monte Carlo consideram-se  $n_{\max}^2$  atualizações do estado do sistema. O programa deverá permitir escolher a

energia total do sistema  $E_0$ . Considera como estado inicial aquele em que não existem fótons no sistema e

$E_D = E_0$ . Despreza os  $\text{nequi} = 2000$  passos iniciais e calcula médias considerando as  $\text{nmedidas} = 10000$  efetuadas nos passos seguintes. É conveniente programar uma função:

`[Emedio, Edmedio] = fprob2b(E0, nequi, nmedidas)` que faz os cálculos para cada valor de  $E_0$ .

c) Calcula numericamente a energia interna, em regime estacionário, do gás de fótons em função da temperatura medida pelo Demon,  $T = \frac{\langle E_D \rangle}{k_B}$ , e compara com a expressão teórica esperada:

<sup>1</sup> A expressão seguinte continha um erro que foi corrigido.

$$\langle E \rangle = \frac{4\pi(k_B T)^3 L^2}{(hc)^2} 1.20206 \quad . \text{ Faz uma representação gráfica das duas quantidades usando as unidades}$$

definidas na alínea anterior. Como a energia do Demon não varia continuamente, a expressão  $T = \langle E_D \rangle$ , em unidades de  $u_E$  e  $u_T$  é aproximada. Obtêm-se melhores resultados usando  $T = \langle E_D \rangle - 0.2$ . Considera 8 valores de  $E_0$  entre  $\sqrt{2}$  e  $80\sqrt{2}$ . As temperaturas calculadas numericamente, em unidades de  $u_T$  estão no intervalo [0,3].

d) Para uma configuração gerada num dado passo, calcula o número de fótons com energia entre  $\varepsilon$  e  $\varepsilon + d\varepsilon$ ,  $N(\varepsilon, d\varepsilon)$ . Para isso convém definir previamente os vetores:

```
E=sqrt(2):sqrt(2):sqrt(nmax^2+1); % define o vetor de energias
ne=zeros(length(E),1); % regista o número de fótons com uma dada energia
iE=zeros(nmax,nmax); % faz a correspondencia entre (nx,ny) e a energia
for nx=1:nmax
    for ny=1:nmax
        iE(nx,ny)=floor((sqrt(nx^2+ny^2)-E(1))/(E(2)-E(1)))+1;
    end
end
```

No final de cada passo, em regime estacionário, calcula-se:

```
for nx=1:nmax
    for ny=1:nmax
        if(iE(nx,ny)<=length(E))
            % acumula valores para calculo de medias
            ne(iE(nx,ny))=ne(iE(nx,ny))+nk(nx,ny);
        end
    end
end
```

ou seja, acumulam-se o número de fótons com energia dentro de cada intervalo de energia. No final da simulação calcula-se a média:  $ne = ne/nmedidas$ ;

Compara a média, em regime estacionário, desta quantidade com o resultado esperado

$$N(\varepsilon, d\varepsilon) = \frac{2\pi L^2}{(hc)^2} \frac{\varepsilon}{e^{\beta\varepsilon} - 1} d\varepsilon \quad \text{para 3 temperaturas correspondentes a } E_0 = 20\sqrt{2}, \quad 50\sqrt{2} \text{ e}$$

$80\sqrt{2}$ . A quantidade  $N(\varepsilon, d\varepsilon)$  é a distribuição de Planck para um gás de fótons bidimensional.