## 1 正定矩阵

- 1. 证明: 正定矩阵都是可逆的。
- 2. 已知A是一个 $m \times n$ 的矩阵,并且它的秩为n,证明:  $A^TA$ 是个正定矩阵 (提示: 利用判据  $x^TSx > 0$ ).
- 3. 已知A可逆,且A和I A都是正定矩阵,证明:  $A^{-1} I$ 也是正定矩阵.
- 4. 我们课程中讲到正定矩阵的三个判据。这里我们证明正定矩阵的第四个判据: 正定矩阵S的主元都是正的(做消元操作中用到的矩阵元素). 下面我们来证明:
  - (a) 证明:  $S_{11} > 0$  (提示: 利用判据  $x^T S x > 0$ , 取一个特殊向量x).
  - (b) 我们可以做消元变换, 使得矩阵第一列的除了第一个元素都是0, 我

们得到 
$$S = E_{n1}(-a_n) \dots E_{21}(-a_1)S'$$
,这里 $S'$ 的第一列为  $\begin{bmatrix} 1 \\ 0 \\ \cdot \\ \cdot \\ 0 \end{bmatrix}$ . 证

明:  $S'_{22} > 0$  (提示: 利用判据  $x^T S x > 0$ , 取一个特殊向量x).

- (c) 类似的, 证明: S的所有主元都是正的.
- (d) 证明: S有LDU分解.
- (e) 我们之前证明了一个正定矩阵的主元都是正的,证明:如果一个矩阵的主元都是正的,那么它一定是正定的.
- 5. 证明: 正定矩阵的第五个判据(充要条件): *n*个左上行列式都是正的 (分别 考虑左上角的方矩阵, 大小从1到*n*) (提示: 利用上题结论).
- 6 把下列二次型对应的矩阵S写出来,并给出所有 $\lambda$ 的值使得二次型是正定的:
  - (a)  $f = 5x_1^2 + x_2^2 + \lambda x_3^2 + 4x_1x_2 2x_1x_3 2x_2x_3$ .
  - (b)  $f = 2x_1^2 + x_2^2 + 3x_3^2 + 2\lambda x_1 x_2 + 2x_1 x_3$ .
  - (c)  $f = x_1^2 + x_2^2 + 5x_3^2 + 2\lambda x_1 x_2 2x_1 x_3 + 4x_2 x_3$ .
  - (d)  $f = x_1^2 + 4x_2^2 + x_3^2 + 2\lambda x_1 x_2 + 10x_1 x_3 + 6x_2 x_3$ .
  - (e)  $f = 2x_1^2 + 2x_2^2 + x_3^2 + 2\lambda x_1 x_2 + 6x_1 x_3 + 2x_2 x_3$ .
- 7. 给定一个正定矩阵:
  - (a) 求  $\frac{x^TSx}{x^Tx}$  的最大值  $(x \neq 0)$ ,并给出 $x_1$ 的形式,答案用 S 的特征值来表示。(提示: 利用S可以正交对角化)
  - (b) 如果我们现在现在 x 正交于  $x_1$ , 那么  $\frac{x^TSx}{x^Tx}$  的最大值是多少? 求出 所对应的向量  $x_2$ .

## 2 特征值,特征向量的一个应用

**测不准原理**。在量子力学的框架里面,物理系统被一个波函数 $\Psi$ 来描述,而物理观测量f是被一个算子来描述。一个重要的特征是,对应于一个给定的物理量H (比如能量),对于一个一般量子系统的观测不会给我们确定的观测量。但是有一些特殊的波函数  $\Phi_n$ ,我们的观测会给出确定的物理量 $E_n$ 。 这样的波函数称之为本征态(Eigenstate),而这样的确定的物理量称之为本征值(Eigenvalue)。 数学的描述就是

$$H\Phi_n = E_n\Phi_n \tag{1}$$

这个方程称之为本征方程。我们可以把上述框架用我们学习的线性代数 来描述. 用我们矩阵的语言就是说: 一个物理量对应于一个矩阵A, 一个 一般的系统态被一个向量x描述。 它的本征态对应于一个特征向量  $x_n$ , 它的本征值对应于特征值  $\lambda_n$ 。 本征方程就是我们的特征方程:

$$Ax_n = \lambda_n x_n \tag{2}$$

我们现在就用矩阵的语言(量子力学也称之为矩阵力学)来做一些量子力学性质的模拟。

- 1. 我们的物理观测量是实数,但是一个一般实矩阵的特征值可能是复数。 我们其实需要考虑对称矩阵。证明: 对于一个对称矩阵,它的 特征值都 是实数。我们接下来考虑的都是对称矩阵。
- 2. 考虑一个物理量A, 它有n个线性独立的特征向量: 证明: 我们通过这 些向量可以构造一组正交归一基  $x_1, \ldots, x_n$ .
- 3. 一个任意的量子力学系统x(被一个向量描述), 我们把这个向量的长度定为一:  $x^Tx = 1$ . 那么任何一个x都可以由上述正交归一基来展开

$$x = a_1 x_1 + \ldots + a_n x_n \tag{3}$$

证明:  $a_1^2 + \ldots + a_n^2 = 1$ .

4. 如果一个态不是关于M的本征态,那么物理量M就没有确定的值。但是我们可以得到一个期望值

$$\overline{M} = x^T M x \tag{4}$$

这个物理量对应的对应的方差为 $\sigma_M^2 = (M - \bar{M}I)^2$ . 证明:

$$\overline{\sigma_M^2} = \overline{M^2} - \overline{M}^2. \tag{5}$$

**D**误差定义为 $\sigma_M = \sqrt{\sigma_M^2}$ . 问题:  $\sigma_M = 0$ 时候对M和态x的条件是?

5. 量子力学里面很重要的一个现象是测不准原理。假设有两个物理 量p和q,它们满足一个矩阵方程PQ+QP=I. 假设P和Q的期望值 都是0,证明:

$$\sigma_P \sigma_Q \ge \frac{1}{2} \tag{6}$$

这意味着对于这两个物理量,我们不能使得两个物理量的误差都非常小。一个例子是位置和动量,这两个 物理量在量子力学里面满足上面这个不等式,所以我们不能同时精确的测量位置和动量。如果位置是确定的 $(\sigma_x=0)$ ,那么位置就完全不能确定。 提示:考虑不等式 $|(aQ+P)x|2\geq 0$ ,这里a是任意实数。

## 3 奇异值分解

求下列矩阵的奇异值分解:

$$\begin{bmatrix} 2 & -1 \\ 2 & 2 \end{bmatrix}, \begin{bmatrix} 7 & 1 \\ 0 & 0 \\ 5 & 5 \end{bmatrix}, \begin{bmatrix} 4 & -2 \\ 2 & -1 \\ 0 & 0 \end{bmatrix}$$
 (7)