

4.2 单量子比特运算——习题与解答

DanX, Yuchen He*

练习 4.1. 练习 2.11 计算了 Pauli 矩阵的特征向量（若未做请先做）。在 Bloch 球面上求出不同 Pauli 矩阵的归一化特征向量对应的点。

解答. 目标：求 X, Y, Z 的本征向量并把这些归一化态定位到 Bloch 球上。

Bloch 球回顾： 任意单比特纯态可写为

$$|\psi\rangle = \cos \frac{\theta}{2} |0\rangle + e^{i\phi} \sin \frac{\theta}{2} |1\rangle,$$

其 Bloch 向量为

$$\vec{r} = (\sin \theta \cos \phi, \sin \theta \sin \phi, \cos \theta) \in \mathbb{R}^3, \quad \|\vec{r}\| = 1.$$

(1) Z 的本征向量：

$$Z = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}, \quad Z|0\rangle = +|0\rangle, \quad Z|1\rangle = -|1\rangle.$$

故 $+1$ 本征态为 $|0\rangle$ （北极， $\vec{r} = +\hat{z}$ ）， -1 本征态为 $|1\rangle$ （南极， $\vec{r} = -\hat{z}$ ）。

(2) X 的本征向量：

$$X = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad |\pm_x\rangle = \frac{|0\rangle \pm |1\rangle}{\sqrt{2}}, \quad X|\pm_x\rangle = \pm|\pm_x\rangle.$$

将 $|\pm_x\rangle$ 与通式对比得 $\theta = \frac{\pi}{2}, \phi = 0 \Rightarrow \vec{r} = +\hat{x}$ ； $|-_x\rangle$ 得 $\theta = \frac{\pi}{2}, \phi = \pi \Rightarrow \vec{r} = -\hat{x}$ 。

(3) Y 的本征向量：

$$Y = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \quad |\pm_y\rangle = \frac{|0\rangle \pm i|1\rangle}{\sqrt{2}}, \quad Y|\pm_y\rangle = \pm|\pm_y\rangle.$$

$|+_y\rangle$ 对应 $\theta = \frac{\pi}{2}, \phi = \frac{\pi}{2} \Rightarrow \vec{r} = +\hat{y}$ ； $|-_y\rangle$ 对应 $\theta = \frac{\pi}{2}, \phi = \frac{3\pi}{2} \Rightarrow \vec{r} = -\hat{y}$ 。

结论： 三个 Pauli 矩阵的 ± 1 本征态分别位于 Bloch 球的六个极点

$$\{\pm\hat{x}, \pm\hat{y}, \pm\hat{z}\},$$

即

$$|\pm_x\rangle \leftrightarrow \pm\hat{x}, \quad |\pm_y\rangle \leftrightarrow \pm\hat{y}, \quad |0\rangle, |1\rangle \leftrightarrow \pm\hat{z}.$$

（本征向量相差全局相位表示同一 Bloch 球点。）

□

*heyuchen@tgqs.net

练习 4.2. 令 $x \in \mathbb{R}$, A 为矩阵且满足 $A^2 = I$ 。证明

$$\exp(iAx) = \cos(x)I + i \sin(x)A.$$

并用此验证

$$\begin{aligned} R_x(\theta) &\equiv e^{i\theta X/2} = \cos \frac{\theta}{2} I - i \sin \frac{\theta}{2} X, \\ R_y(\theta) &\equiv e^{i\theta Y/2} = \cos \frac{\theta}{2} I - i \sin \frac{\theta}{2} Y, \\ R_z(\theta) &\equiv e^{i\theta Z/2} = \cos \frac{\theta}{2} I - i \sin \frac{\theta}{2} Z. \end{aligned}$$

解答. 幂级数分组法:

$$e^{iAx} = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(iAx)^k}{k!} = \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(iAx)^{2m}}{(2m)!} + \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(iAx)^{2m+1}}{(2m+1)!}.$$

因 $A^2 = I$ 有 $A^{2m} = I$, $A^{2m+1} = A$, 于是

$$\begin{aligned} \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(iAx)^{2m}}{(2m)!} &= \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(i^2)^m x^{2m}}{(2m)!} I = \cos x I, \\ \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(iAx)^{2m+1}}{(2m+1)!} &= \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(i^2)^m i x^{2m+1}}{(2m+1)!} A = i \sin x A. \end{aligned}$$

两式相加得

$$e^{iAx} = \cos x I + i \sin x A.$$

旋转门闭式 (取 $x = \theta/2$):

$$e^{i\frac{\theta}{2}X} = \cos \frac{\theta}{2} I + i \sin \frac{\theta}{2} X, \quad e^{i\frac{\theta}{2}Y} = \cos \frac{\theta}{2} I + i \sin \frac{\theta}{2} Y, \quad e^{i\frac{\theta}{2}Z} = \cos \frac{\theta}{2} I + i \sin \frac{\theta}{2} Z.$$

(若采用量子计算常用定义 $R_{\hat{n}}(\theta) := e^{-i\frac{\theta}{2}\hat{n}\cdot\vec{\sigma}}$, 则右端的 $+i$ 全变为 $-i$ 。)

□

练习 4.3. 证明除一个全局相位外, $\pi/8$ 门满足 $T = R_z(\pi/4)$ 。

解答. 目标: 证明 T 门与 $R_z(\pi/4)$ 仅差一个全局相位, 即

$$T = e^{i\pi/8} R_z\left(\frac{\pi}{4}\right).$$

两种常见定义 (先约定符号): 量子计算里最常用的 z 轴旋转定义为

$$R_z(\theta) := e^{-i\frac{\theta}{2}Z} = \text{diag}(e^{-i\theta/2}, e^{i\theta/2}).$$

步骤 1: 写出 T 与 $R_z(\pi/4)$ 的矩阵。

按定义

$$T = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & e^{i\pi/4} \end{pmatrix}, \quad R_z\left(\frac{\pi}{4}\right) = \text{diag}(e^{-i\pi/8}, e^{i\pi/8}).$$

步骤 2: 提取全局相位。

把 $R_z(\pi/4)$ 右乘上一个全局相位 $e^{i\pi/8}$:

$$e^{i\pi/8} R_z\left(\frac{\pi}{4}\right) = \text{diag}(e^{i\pi/8} e^{-i\pi/8}, e^{i\pi/8} e^{i\pi/8}) = \text{diag}(1, e^{i\pi/4}) = T.$$

因此 $T = e^{i\pi/8} R_z(\pi/4)$, 两者仅差一个全局相位 $e^{i\pi/8}$ 。

结论: 在标准约定 $R_z(\theta) = e^{-i\theta Z/2}$ 下,

$$T = e^{i\pi/8} R_z(\pi/4)$$

两者物理等价 (仅差全局相位)。

□

练习 4.4. 对某个 φ , 将 Hadamard 门表示为旋转算符 R_x, R_z 以及 $e^{i\varphi}$ 的乘积。给出正确的 φ 值。

解答. 思路: 利用单比特酉的 ZXZ 分解。任意单量子比特酉算符都可写成

$$U = e^{i\varphi} R_z(\beta) R_x(\gamma) R_z(\delta),$$

其中 $R_z(\theta) = e^{-i\theta Z/2}$ 、 $R_x(\theta) = e^{-i\theta X/2}$ 。对 Hadamard 门 H , 我们先写出一般的 $R_z(\beta) R_x(\gamma) R_z(\delta)$ 的矩阵形式, 再与 H 逐项比较求出 $\varphi, \beta, \gamma, \delta$, 从而得到题目中给出的那种分解, 并确定 φ 。

步骤 1: 写出一般 $R_z(\beta) R_x(\gamma) R_z(\delta)$ 矩阵。

在约定 $R_z(\theta) = e^{-i\theta Z/2}$ 、 $R_x(\theta) = e^{-i\theta X/2}$ 下,

$$R_z(\beta) = \begin{pmatrix} e^{-i\beta/2} & 0 \\ 0 & e^{i\beta/2} \end{pmatrix}, \quad R_z(\delta) = \begin{pmatrix} e^{-i\delta/2} & 0 \\ 0 & e^{i\delta/2} \end{pmatrix},$$

$$R_x(\gamma) = \cos \frac{\gamma}{2} I - i \sin \frac{\gamma}{2} X = \begin{pmatrix} \cos \frac{\gamma}{2} & -i \sin \frac{\gamma}{2} \\ -i \sin \frac{\gamma}{2} & \cos \frac{\gamma}{2} \end{pmatrix}.$$

直接相乘得到

$$R_z(\beta) R_x(\gamma) R_z(\delta) = \begin{pmatrix} e^{-i(\beta+\delta)/2} \cos \frac{\gamma}{2} & -i e^{-i(\beta-\delta)/2} \sin \frac{\gamma}{2} \\ -i e^{i(\beta-\delta)/2} \sin \frac{\gamma}{2} & e^{i(\beta+\delta)/2} \cos \frac{\gamma}{2} \end{pmatrix}.$$

于是

$$U(\beta, \gamma, \delta) := e^{i\varphi} R_z(\beta) R_x(\gamma) R_z(\delta) = e^{i\varphi} \begin{pmatrix} e^{-i(\beta+\delta)/2} \cos \frac{\gamma}{2} & -i e^{-i(\beta-\delta)/2} \sin \frac{\gamma}{2} \\ -i e^{i(\beta-\delta)/2} \sin \frac{\gamma}{2} & e^{i(\beta+\delta)/2} \cos \frac{\gamma}{2} \end{pmatrix}.$$

步骤 2: 与 Hadamard 门比较模长, 确定 γ 。

Hadamard 门为

$$H = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix},$$

四个矩阵元的模长都为 $1/\sqrt{2}$ 。相比之下,

$$|U_{11}| = |U_{22}| = \left| \cos \frac{\gamma}{2} \right|, \quad |U_{12}| = |U_{21}| = \left| \sin \frac{\gamma}{2} \right|.$$

要与 H 匹配, 必须有

$$\left| \cos \frac{\gamma}{2} \right| = \left| \sin \frac{\gamma}{2} \right| = \frac{1}{\sqrt{2}},$$

因此可以取

$$\gamma = \frac{\pi}{2} \quad (\text{模 } 2\pi).$$

代入 $\gamma = \pi/2$, 有

$$R_z(\beta)R_x\left(\frac{\pi}{2}\right)R_z(\delta) = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} e^{-i(\beta+\delta)/2} & -ie^{-i(\beta-\delta)/2} \\ -ie^{i(\beta-\delta)/2} & e^{i(\beta+\delta)/2} \end{pmatrix}.$$

步骤 3: 比对相位, 解出 β, δ, φ 。

设

$$H = e^{i\varphi} R_z(\beta)R_x\left(\frac{\pi}{2}\right)R_z(\delta),$$

逐个比较矩阵元:

从 (1,1) 元素得到

$$\frac{1}{\sqrt{2}} = e^{i\varphi} \cdot \frac{1}{\sqrt{2}} e^{-i(\beta+\delta)/2} \Rightarrow 1 = e^{i\varphi} e^{-i(\beta+\delta)/2}. \quad (1)$$

从 (1,2) 元素得到

$$\frac{1}{\sqrt{2}} = e^{i\varphi} \cdot \frac{1}{\sqrt{2}} (-ie^{-i(\beta-\delta)/2}) \Rightarrow 1 = e^{i\varphi} (-ie^{-i(\beta-\delta)/2}). \quad (2)$$

用 (2) 式除以 (1) 式, 消去 $e^{i\varphi}$:

$$\frac{1}{1} = \frac{-ie^{-i(\beta-\delta)/2}}{e^{-i(\beta+\delta)/2}} = -ie^{i\delta} \Rightarrow -ie^{i\delta} = 1 \Rightarrow e^{i\delta} = i \Rightarrow \delta = \frac{\pi}{2} \text{ (模 } 2\pi).$$

类似地, 可以用 (2,2) 与 (1,1) 的比值求出

$$\beta = \frac{\pi}{2} \text{ (模 } 2\pi).$$

最后, 将 $\beta = \delta = \pi/2$ 代回 (1) 式:

$$1 = e^{i\varphi} e^{-i(\beta+\delta)/2} = e^{i\varphi} e^{-i(\pi/2+\pi/2)/2} = e^{i\varphi} e^{-i\pi/2},$$

从而

$$e^{i\varphi} = e^{i\pi/2} \Rightarrow \varphi = \frac{\pi}{2} \text{ (模 } 2\pi).$$

步骤 4: 整理结果。

综上, 可取

$$\beta = \gamma = \delta = \frac{\pi}{2}, \quad \varphi = \frac{\pi}{2},$$

于是

$$H = e^{i\pi/2} R_z\left(\frac{\pi}{2}\right) R_x\left(\frac{\pi}{2}\right) R_z\left(\frac{\pi}{2}\right).$$

题目所问的 φ 即为

$$\varphi = \frac{\pi}{2}.$$

□

练习 4.5. 证明 $(\hat{n} \cdot \vec{\sigma})^2 = I$, 并以此验证式 (4.8):

$$R_{\hat{n}}(\theta) = \cos \frac{\theta}{2} I - i \sin \frac{\theta}{2} (n_x X + n_y Y + n_z Z),$$

其中 $\hat{n} = (n_x, n_y, n_z)$ 为单位向量, $\vec{\sigma} = (X, Y, Z)$ 。

解答. 利用 Pauli 代数 $X^2 = Y^2 = Z^2 = I$ 、 $XY = -YX = iZ$ 等得

$$(\hat{n} \cdot \vec{\sigma})^2 = (n_x^2 + n_y^2 + n_z^2)I = I.$$

于是

$$e^{-i\frac{\theta}{2}\hat{n}\cdot\vec{\sigma}} = \sum_{m \geq 0} \frac{(-i\theta/2)^{2m}}{(2m)!} I + \sum_{m \geq 0} \frac{(-i\theta/2)^{2m+1}}{(2m+1)!} (\hat{n} \cdot \vec{\sigma}) = \cos \frac{\theta}{2} I - i \sin \frac{\theta}{2} \hat{n} \cdot \vec{\sigma}.$$

□

练习 4.6 (旋转 Bloch 球面的解释). 设单比特态的 Bloch 向量为 $\vec{\lambda}$ 。证明 $R_{\hat{n}}(\theta)$ 的作用等价于将 $\vec{\lambda}$ 绕 \hat{n} 轴旋转角 θ ，并证明分解

$$R_{\hat{n}}(\theta) = R_z(\varphi_{\hat{n}})R_y(\theta_{\hat{n}})R_z(\theta)R_y(-\theta_{\hat{n}})R_z(-\varphi_{\hat{n}}),$$

其中 $(\theta_{\hat{n}}, \varphi_{\hat{n}})$ 为 \hat{n} 的球坐标。

解答. 思路: 先把任意单比特态写成 Bloch 向量形式

$$\rho = \frac{1}{2}(I + \vec{\lambda} \cdot \vec{\sigma}),$$

直接用 Pauli 乘法公式计算 $R_{\hat{n}}(\theta)(\vec{\lambda} \cdot \vec{\sigma})R_{\hat{n}}(\theta)^\dagger$ 得到新的向量 $\vec{\lambda}'$ ，再检查它是否就是三维空间中绕 \hat{n} 轴旋转 θ 的罗德里格公式。第二步用“先把 z 轴对齐到 \hat{n} ，绕 z 转，再旋回去”的几何图像给出分解式。

(1) $R_{\hat{n}}(\theta)$ 在 Bloch 球上就是绕 \hat{n} 的旋转。

由前一题可写

$$R_{\hat{n}}(\theta) = e^{-i\frac{\theta}{2}\hat{n}\cdot\vec{\sigma}} = \cos \frac{\theta}{2} I - i \sin \frac{\theta}{2} \hat{n} \cdot \vec{\sigma},$$

记

$$c := \cos \frac{\theta}{2}, \quad s := \sin \frac{\theta}{2},$$

则

$$R_{\hat{n}}(\theta) = cI - is \hat{n} \cdot \vec{\sigma}, \quad R_{\hat{n}}(\theta)^\dagger = cI + is \hat{n} \cdot \vec{\sigma}.$$

任意单比特态写成

$$\rho = \frac{1}{2}(I + \vec{\lambda} \cdot \vec{\sigma}), \quad \vec{\lambda} = (\lambda_x, \lambda_y, \lambda_z).$$

作用酉变换

$$\rho' = R_{\hat{n}}(\theta) \rho R_{\hat{n}}(\theta)^\dagger = \frac{1}{2}(I + \vec{\lambda}' \cdot \vec{\sigma}),$$

其中

$$\vec{\lambda}' \cdot \vec{\sigma} = R_{\hat{n}}(\theta)(\vec{\lambda} \cdot \vec{\sigma})R_{\hat{n}}(\theta)^\dagger.$$

直接展开：

$$\begin{aligned} R_{\hat{n}}(\theta)(\vec{\lambda} \cdot \vec{\sigma})R_{\hat{n}}(\theta)^\dagger &= (cI - is \hat{n} \cdot \vec{\sigma})(\vec{\lambda} \cdot \vec{\sigma})(cI + is \hat{n} \cdot \vec{\sigma}) \\ &= c^2(\vec{\lambda} \cdot \vec{\sigma}) + ics[(\vec{\lambda} \cdot \vec{\sigma})(\hat{n} \cdot \vec{\sigma}) - (\hat{n} \cdot \vec{\sigma})(\vec{\lambda} \cdot \vec{\sigma})] \\ &\quad + s^2(\hat{n} \cdot \vec{\sigma})(\vec{\lambda} \cdot \vec{\sigma})(\hat{n} \cdot \vec{\sigma}). \end{aligned}$$

利用 Pauli 乘法公式

$$(\hat{a} \cdot \vec{\sigma})(\hat{b} \cdot \vec{\sigma}) = (\hat{a} \cdot \hat{b})I + i(\hat{a} \times \hat{b}) \cdot \vec{\sigma},$$

可得

$$(\vec{\lambda} \cdot \vec{\sigma})(\hat{n} \cdot \vec{\sigma}) - (\hat{n} \cdot \vec{\sigma})(\vec{\lambda} \cdot \vec{\sigma}) = 2i(\vec{\lambda} \times \hat{n}) \cdot \vec{\sigma},$$

以及标准恒等式

$$(\hat{n} \cdot \vec{\sigma})(\vec{\lambda} \cdot \vec{\sigma})(\hat{n} \cdot \vec{\sigma}) = (2(\hat{n} \cdot \vec{\lambda})\hat{n} - \vec{\lambda}) \cdot \vec{\sigma}.$$

代回上式并整理, 得到

$$R_{\hat{n}}(\theta)(\vec{\lambda} \cdot \vec{\sigma})R_{\hat{n}}(\theta)^\dagger = \left[\vec{\lambda}(c^2 - s^2) - 2cs(\vec{\lambda} \times \hat{n}) + 2s^2(\hat{n} \cdot \vec{\lambda})\hat{n} \right] \cdot \vec{\sigma}.$$

又有

$$c^2 - s^2 = \cos \theta, \quad 2cs = \sin \theta, \quad 2s^2 = 1 - \cos \theta,$$

于是

$$\vec{\lambda}' = \vec{\lambda} \cos \theta + (\hat{n} \times \vec{\lambda}) \sin \theta + \hat{n}(\hat{n} \cdot \vec{\lambda})(1 - \cos \theta).$$

这正是三维空间中绕轴 \hat{n} 旋转角 θ 的罗德里格 (Rodrigues) 公式。因此 $R_{\hat{n}}(\theta)$ 在 Bloch 球上的作用, 恰好就是把 Bloch 向量 $\vec{\lambda}$ 绕 \hat{n} 轴旋转角 θ 。

(2) 分解式 $R_{\hat{n}}(\theta) = R_z(\varphi_{\hat{n}})R_y(\theta_{\hat{n}})R_z(\theta)R_y(-\theta_{\hat{n}})R_z(-\varphi_{\hat{n}})$ 。

把单位向量 \hat{n} 写成球坐标

$$\hat{n} = (\sin \theta_{\hat{n}} \cos \varphi_{\hat{n}}, \sin \theta_{\hat{n}} \sin \varphi_{\hat{n}}, \cos \theta_{\hat{n}}).$$

在 Bloch 球上, 先绕 z 轴旋转 $\varphi_{\hat{n}}$, 再绕 y 轴旋转 $\theta_{\hat{n}}$, 可以把“北极” \hat{z} 旋到 \hat{n} :

$$\text{Rot}_y(\theta_{\hat{n}})\text{Rot}_z(\varphi_{\hat{n}})\hat{z} = \hat{n}.$$

对应到量子门就是

$$U := R_z(\varphi_{\hat{n}})R_y(\theta_{\hat{n}}).$$

几何上, 绕 \hat{n} 轴的旋转可以“搬到 z 轴—绕 z 转—再搬回来”:

$$\text{Rot}_{\hat{n}}(\theta) = U \text{Rot}_z(\theta) U^{-1}.$$

利用上面第 (1) 问的结果: 对任意向量 \vec{a} 都有

$$U(\vec{a} \cdot \vec{\sigma})U^\dagger = (\text{Rot}_U \vec{a}) \cdot \vec{\sigma},$$

从而

$$e^{-i\frac{\theta}{2}\hat{n} \cdot \vec{\sigma}} = U e^{-i\frac{\theta}{2}Z} U^\dagger = R_z(\varphi_{\hat{n}})R_y(\theta_{\hat{n}})R_z(\theta)R_y(-\theta_{\hat{n}})R_z(-\varphi_{\hat{n}}).$$

在本节中我们记 $R_{\hat{n}}(\theta) := e^{-i\frac{\theta}{2}\hat{n} \cdot \vec{\sigma}}$, 于是就得到所需的分解式

$$R_{\hat{n}}(\theta) = R_z(\varphi_{\hat{n}})R_y(\theta_{\hat{n}})R_z(\theta)R_y(-\theta_{\hat{n}})R_z(-\varphi_{\hat{n}}).$$

□

练习 4.7. 证明 $XYX = -Y$, 并以此证明 $XR_y(\theta)X = R_y(-\theta)$ 。

解答. 第一步: 证明 $XYX = -Y$ 。

利用 Pauli 矩阵的显式形式:

$$X = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad Y = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \quad Z = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}.$$

首先计算 XY :

$$XY = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} i & 0 \\ 0 & -i \end{pmatrix} = iZ.$$

接下来计算 $XYX = (XY)X = i(ZX)$ 。我们需要先算出 ZX :

$$ZX = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix}.$$

注意到 iY 的值为:

$$iY = i \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix}.$$

可以看出 $ZX = iY$ 。将此结果代回前式:

$$XYX = i(ZX) = i(iY) = i^2Y = -Y.$$

(注: 也可利用反对易关系 $\{X, Y\} = 0$ 直接得到 $XYX = -YXX = -Y$)。

第二步: 证明 $XR_y(\theta)X = R_y(-\theta)$ 。

根据定义 $R_y(\theta) = e^{-i\theta Y/2}$, 利用 Euler 公式展开:

$$R_y(\theta) = \cos \frac{\theta}{2} I - i \sin \frac{\theta}{2} Y.$$

在等式两边同时作用 X (即计算共轭):

$$\begin{aligned} XR_y(\theta)X &= X \left(\cos \frac{\theta}{2} I - i \sin \frac{\theta}{2} Y \right) X \\ &= \cos \frac{\theta}{2} (XIX) - i \sin \frac{\theta}{2} (XYX) \\ &= \cos \frac{\theta}{2} I - i \sin \frac{\theta}{2} (-Y) \quad (\text{利用第一步结论 } XYX = -Y) \\ &= \cos \frac{\theta}{2} I + i \sin \frac{\theta}{2} Y. \end{aligned}$$

另一方面, 对于 $R_y(-\theta)$:

$$\begin{aligned} R_y(-\theta) &= \cos \left(-\frac{\theta}{2} \right) I - i \sin \left(-\frac{\theta}{2} \right) Y \\ &= \cos \frac{\theta}{2} I + i \sin \frac{\theta}{2} Y. \end{aligned}$$

对比上述两式, 得证:

$$XR_y(\theta)X = R_y(-\theta).$$

□

练习 4.8. 任意单量子比特上的酉算符可以表示为 $U = \exp(i\alpha)R_{\hat{n}}(\theta)$ 。(1) 证明该事实; (2) 求 α, θ, \hat{n} 使其成为 H ; (3) 求使其成为 S 。

解答. (1) 任意单比特酉 U 的轴角分解。

令 $U \in U(2)$ 。因为 $\det U$ 为模长 1 的复数, 可写成

$$\det U = e^{i\phi}.$$

取 $\alpha = \phi/2$, 定义

$$V := e^{-i\alpha}U,$$

则

$$\det V = e^{-i2\alpha} \det U = 1,$$

即 $V \in SU(2)$, 从而

$$U = e^{i\alpha} V.$$

对 $V \in SU(2)$, 其本征值为模长为 1 且乘积为 1 的两数, 只能形如

$$\lambda_1 = e^{-i\theta/2}, \quad \lambda_2 = e^{i\theta/2}$$

(某个实数 θ)。由于 V 可酉对角化, 存在酉矩阵 W 使得

$$V = W \begin{pmatrix} e^{-i\theta/2} & 0 \\ 0 & e^{i\theta/2} \end{pmatrix} W^\dagger = W e^{-i\frac{\theta}{2}Z} W^\dagger.$$

记 $\hat{n} \cdot \vec{\sigma} := WZW^\dagger$, 则 $(\hat{n} \cdot \vec{\sigma})^2 = I$, 可写成

$$\hat{n} \cdot \vec{\sigma} = n_x X + n_y Y + n_z Z,$$

其中 $\hat{n} = (n_x, n_y, n_z)$ 为单位向量。于是

$$V = e^{-i\frac{\theta}{2}\hat{n} \cdot \vec{\sigma}} =: R_{\hat{n}}(\theta),$$

从而

$$U = e^{i\alpha} V = e^{i\alpha} R_{\hat{n}}(\theta).$$

这就证明了任意单量子比特酉算符都可以写成 $U = e^{i\alpha} R_{\hat{n}}(\theta)$ 。

(2) 取出 H 的 α, θ, \hat{n} 。

Hadamard 门为

$$H = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix}, \quad \det H = -1 = e^{i\pi}.$$

对 $U = e^{i\alpha} R_{\hat{n}}(\theta)$, 有 $\det U = e^{i2\alpha}$, 要满足 $\det U = \det H$, 取

$$2\alpha = \pi \pmod{2\pi} \Rightarrow \alpha = \frac{\pi}{2}.$$

令 $V := e^{-i\alpha} H = -iH$, 则 $V \in SU(2)$ 。又由于

$$\text{Tr}(R_{\hat{n}}(\theta)) = 2 \cos(\theta/2), \quad \text{Tr}(V) = \text{Tr}(-iH) = 0,$$

可知

$$\cos \frac{\theta}{2} = 0 \Rightarrow \theta = \pi \pmod{2\pi}.$$

此时

$$R_{\hat{n}}(\pi) = \cos \frac{\pi}{2} I - i \sin \frac{\pi}{2} \hat{n} \cdot \vec{\sigma} = -i \hat{n} \cdot \vec{\sigma}.$$

由 $V = R_{\hat{n}}(\pi)$ 得

$$-i \hat{n} \cdot \vec{\sigma} = -iH \Rightarrow \hat{n} \cdot \vec{\sigma} = H.$$

另一方面

$$X = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad Z = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}, \quad X + Z = \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix},$$

故

$$H = \frac{1}{\sqrt{2}}(X + Z) = \frac{1}{\sqrt{2}}X + \frac{1}{\sqrt{2}}Z.$$

于是可以取

$$\hat{n} = \left(\frac{1}{\sqrt{2}}, 0, \frac{1}{\sqrt{2}} \right),$$

从而

$$H = e^{i\pi/2} R_{\hat{n}}(\pi).$$

(3) 取出 S 的 α, θ, \hat{n} 。

相移门

$$S = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & i \end{pmatrix}, \quad \det S = i = e^{i\pi/2}.$$

同理令 $2\alpha = \pi/2$, 可取 $\alpha = \pi/4$ 。记 $V := e^{-i\alpha}S$, 则 $V \in SU(2)$ 。另一方面

$$R_z(\theta) = e^{-i\theta Z/2} = \text{diag}(e^{-i\theta/2}, e^{i\theta/2}),$$

取 $\theta = \pi/2$ 得

$$R_z\left(\frac{\pi}{2}\right) = \text{diag}(e^{-i\pi/4}, e^{i\pi/4}),$$

并有

$$e^{i\pi/4} R_z\left(\frac{\pi}{2}\right) = \text{diag}(1, e^{i\pi/2}) = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & i \end{pmatrix} = S.$$

因此

$$S = e^{i\pi/4} R_z(\pi/2),$$

即

$$\alpha = \frac{\pi}{4}, \quad \theta = \frac{\pi}{2}, \quad \hat{n} = \hat{z} = (0, 0, 1).$$

□

练习 4.9. 解释为什么任意单量子比特酉算符可以写成

$$U = e^{i\alpha} R_z(\beta) R_y(\gamma) R_z(\delta).$$

解答. 思路: 利用前面两条结论:

(1) 4.8 已知任意单量子比特酉算符 U 都可以写成

$$U = e^{i\alpha} R_{\hat{n}}(\theta),$$

其中 $R_{\hat{n}}(\theta) = e^{-i\frac{\theta}{2}\hat{n}\cdot\vec{\sigma}}$ 是绕 Bloch 球上某个单位向量 \hat{n} 的旋转;

(2) 4.6 已知 $R_{\hat{n}}(\theta)$ 在 Bloch 球上的作用, 正好就是三维空间里绕轴 \hat{n} 旋转角 θ 。

因此, 去掉全局相位后, 任意单比特酉算符与三维空间的某个刚体旋转一一对应 ($SU(2)$ 与 $SO(3)$ 的对应)。

欧拉角 (ZYZ) 分解:

三维几何中的欧拉定理告诉我们: 任意三维旋转都可以分解成

$$\text{Rot} = \text{Rot}_z(\beta) \text{Rot}_y(\gamma) \text{Rot}_z(\delta)$$

的形式 (ZYZ 欧拉角分解), 其中 $\text{Rot}_z, \text{Rot}_y$ 分别是绕 z, y 轴的旋转。

在单量子比特上, $\text{Rot}_z(\cdot), \text{Rot}_y(\cdot)$ 分别对应门

$$R_z(\cdot) = e^{-i(\cdot)Z/2}, \quad R_y(\cdot) = e^{-i(\cdot)Y/2},$$

两者在 Bloch 球上产生的旋转正是对应的 $\text{Rot}_z, \text{Rot}_y$ 。因此, 对某个态的 Bloch 向量先作用 $R_z(\beta)$ 再 $R_y(\gamma)$ 再 $R_z(\delta)$, 得到的三维旋转就是上式中的 $\text{Rot}_z(\beta)\text{Rot}_y(\gamma)\text{Rot}_z(\delta)$ 。

于是, 对任意无全局相位的单比特酉 V , 存在实数 β, γ, δ 使得

$$V \sim R_z(\beta)R_y(\gamma)R_z(\delta),$$

两者至多相差一个全局相位 $e^{i\alpha}$ (这种相位对物理态无影响)。

再把这部分相位写出来, 就得到

$$U = e^{i\alpha}R_z(\beta)R_y(\gamma)R_z(\delta),$$

从而说明任意单量子比特酉都可以写成题目给出的 ZYZ 分解形式。 \square

练习 4.10 (x - y 分解). 用 R_x 代替 R_z , 给出相应于定理 4.1 的分解 (并说明理由)。

解答. 定理 4.1 已说明: 任意单量子比特酉算符 U 可写为

$$U = e^{i\alpha}R_z(\beta)R_y(\gamma)R_z(\delta),$$

这对应 Bloch 球上任意三维旋转都可以写成 ZYZ 的欧拉角分解。

在三维空间中, x, y, z 三个坐标轴是对称的: 如果把整个坐标系绕 y 轴旋转 $-\pi/2$, 则原来的 z 轴被转到 x 轴方向。于是, 在新的坐标系中, “绕 z 轴旋转” 的分解

$$\text{Rot}_z(\beta) \text{Rot}_y(\gamma) \text{Rot}_z(\delta)$$

就变成了 “绕 x 轴、再绕 y 轴、再绕 x 轴” 的分解, 即

$$\text{Rot}_x(\beta') \text{Rot}_y(\gamma') \text{Rot}_x(\delta')$$

(参数作适当重命名即可)。

对应到单量子比特门上, 就得到另一种等价的欧拉角分解:

$$U = e^{i\alpha}R_x(\beta)R_y(\gamma)R_x(\delta),$$

这就是所谓的 x - y - x 分解。它与 ZYZ 分解同理, 只是选择了不同的 “特殊轴”, 属于不同的欧拉角约定之间的等价变换。 \square

练习 4.11. 设 \hat{m}, \hat{n} 为三维空间中不平行的实单位向量。证明对适当的 $\alpha, \{\beta_k\}, \{\gamma_k\}$, 任意单量子比特酉算符可写为

$$U = e^{i\alpha}R_{\hat{n}}(\beta_1)R_{\hat{m}}(\gamma_1)R_{\hat{n}}(\beta_2)R_{\hat{m}}(\gamma_2)\cdots$$

解答. 思路: 前面 4.8 已知任意单量子比特酉都可写为

$$U = e^{i\alpha}R_{\hat{a}}(\theta),$$

其中 $R_{\hat{a}}(\theta) = e^{-i\frac{\theta}{2}\hat{a}\cdot\vec{\sigma}}$ 为绕某单位向量 \hat{a} 的旋转。因此只需说明: 只用两根不平行的轴 \hat{n}, \hat{m} 的旋转 $R_{\hat{n}}(\cdot), R_{\hat{m}}(\cdot)$ 的交替乘积, 就能产生任意绕任意轴 \hat{a} 的旋转 $R_{\hat{a}}(\theta)$ (或任意逼近之)。

(1) Bloch 球上的几何图像。

在 Bloch 球上, $R_{\hat{n}}(\theta)$ 对 Bloch 向量是绕 \hat{n} 旋转 θ 。利用共轭变换

$$R_{\hat{n}}(\phi) R_{\hat{m}}(\theta) R_{\hat{n}}(-\phi),$$

在 Bloch 球上等价于“先绕 \hat{n} 旋转 ϕ , 再绕 \hat{m} 旋转 θ , 再转回来”, 因此其效果是绕向量 $\hat{m}' = \text{Rot}_{\hat{n}}(\phi)\hat{m}$ 旋转 θ 。这说明: 从一根轴 \hat{m} 出发, 通过被 $R_{\hat{n}}(\phi)$ 共轭, 我们可以得到绕一整圈

$$\{\text{Rot}_{\hat{n}}(\phi)\hat{m} : \phi \in \mathbb{R}\}$$

上的所有轴的旋转。因为 \hat{m}, \hat{n} 不平行, 通过进一步组合 $R_{\hat{n}}$ 与这些新轴的旋转, 可以得到越来越多方向的旋转轴, 在极限意义下可以生成 Bloch 球上任意方向的旋转。于是, 任意 $R_{\hat{a}}(\theta)$ 都可由若干个 $R_{\hat{n}}$ 和 $R_{\hat{m}}$ 的交替乘积逼近, 从而写成题干所示的形式。

(2) Lie 代数的简要说明 (可选)。

也可以用 Pauli 代数更代数化地说明。记

$$N := \hat{n} \cdot \vec{\sigma}, \quad M := \hat{m} \cdot \vec{\sigma}.$$

由 $(\hat{a} \cdot \vec{\sigma})(\hat{b} \cdot \vec{\sigma}) = (\hat{a} \cdot \hat{b})I + i(\hat{a} \times \hat{b}) \cdot \vec{\sigma}$ 可得

$$[N, M] = NM - MN = 2i(\hat{n} \times \hat{m}) \cdot \vec{\sigma}.$$

由于 \hat{n}, \hat{m} 不平行, $\hat{n} \times \hat{m} \neq 0$, 因此

$$N, M, [N, M] \propto (\hat{n} \times \hat{m}) \cdot \vec{\sigma}$$

三者的实线性组合生成了整个 $\text{su}(2)$ 李代数。按李群与李代数的对应关系, 由 N 与 M 的指数 $e^{-i\beta N/2} = R_{\hat{n}}(\beta)$ 、 $e^{-i\gamma M/2} = R_{\hat{m}}(\gamma)$ 所生成的连通李群就是 $\text{SU}(2)$, 也就是说, 任意 $R_{\hat{a}}(\theta)$ 都可以写成 (可能较长的) $R_{\hat{n}}$ 与 $R_{\hat{m}}$ 的乘积, 即题干所示形式 (点点表示可以有一串因子)。

综合以上, 任意单量子比特酉算符 U 都可以写成

$$U = e^{i\alpha} R_{\hat{n}}(\beta_1) R_{\hat{m}}(\gamma_1) R_{\hat{n}}(\beta_2) R_{\hat{m}}(\gamma_2) \cdots,$$

其中全局相位 $e^{i\alpha}$ 可由 4.8 的结论吸收。这就证明了题目所述的分解。 \square

练习 4.12. 给出 Hadamard 门的 A, B, C 和 α 。其中 A, B, C 为酉算符, 满足 $ABC = I$, 且

$$H = e^{i\alpha} AXBXC.$$

解答. 根据定理 4.1, 任意单比特酉都可以写成

$$U = e^{i\alpha} R_z(\beta) R_y(\gamma) R_z(\delta).$$

对 Hadamard 门

$$H = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix},$$

与上式比较可得到一组参数

$$\alpha = \frac{\pi}{2}, \quad \beta = 0, \quad \gamma = \frac{\pi}{2}, \quad \delta = \pi.$$

在推论 4.2 中, 已给出从 (β, γ, δ) 构造 $H = e^{i\alpha}AXBXC$ 的一种方式, 这里只写出具体结果。
取

$$A = R_z(0)R_y\left(\frac{\pi}{4}\right), \quad B = R_y\left(-\frac{\pi}{4}\right)R_z\left(-\frac{\pi}{2}\right), \quad C = R_z\left(\frac{\pi}{2}\right),$$

并记住

$$R_z(\theta) = \begin{pmatrix} e^{-i\theta/2} & 0 \\ 0 & e^{i\theta/2} \end{pmatrix}, \quad R_y(\theta) = \begin{pmatrix} \cos \frac{\theta}{2} & -\sin \frac{\theta}{2} \\ \sin \frac{\theta}{2} & \cos \frac{\theta}{2} \end{pmatrix}.$$

于是有

$$\begin{aligned} A &= \begin{pmatrix} \cos \frac{\pi}{8} & -\sin \frac{\pi}{8} \\ \sin \frac{\pi}{8} & \cos \frac{\pi}{8} \end{pmatrix}, \\ B &= \begin{pmatrix} e^{i\pi/4} \cos \frac{\pi}{8} & e^{-i\pi/4} \sin \frac{\pi}{8} \\ -e^{i\pi/4} \sin \frac{\pi}{8} & e^{-i\pi/4} \cos \frac{\pi}{8} \end{pmatrix}, \\ C &= \begin{pmatrix} e^{-i\pi/4} & 0 \\ 0 & e^{i\pi/4} \end{pmatrix}. \end{aligned}$$

首先检查

$$ABC = R_z(0)R_y\left(\frac{\pi}{4}\right)R_y\left(-\frac{\pi}{4}\right)R_z\left(-\frac{\pi}{2}\right)R_z\left(\frac{\pi}{2}\right) = I,$$

因为同一轴的旋转角度可相加: $R_y(\pi/4)R_y(-\pi/4) = R_y(0) = I$, $R_z(-\pi/2)R_z(\pi/2) = R_z(0) = I$ 。

再把 A, B, C 与 X 一起代入 $e^{i\alpha}AXBXC$, 做直接的矩阵乘法即可验证

$$e^{i\alpha}AXBXC = e^{i\pi/2}AXBXC = H.$$

因此, 一组满足要求的答案是

$$\boxed{\alpha = \frac{\pi}{2}, \quad A = R_z(0)R_y\left(\frac{\pi}{4}\right), \quad B = R_y\left(-\frac{\pi}{4}\right)R_z\left(-\frac{\pi}{2}\right), \quad C = R_z\left(\frac{\pi}{2}\right).}$$

□

练习 4.13 (线路恒等式). 证明并熟练应用以下三条线路恒等式: $HXH = Z$, $HYH = -Y$, $HZH = X$ 。

解答. 准备: 写出 H, X, Y, Z 的矩阵形式。

$$H = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix}, \quad X = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad Y = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \quad Z = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}.$$

注意 H 厄米且么正, 有

$$H^\dagger = H, \quad H^2 = I.$$

(1) 验证 $HXH = Z$ 。

先计算右乘 H :

$$XH = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 & -1 \\ 1 & 1 \end{pmatrix}.$$

再左乘一个 H :

$$\begin{aligned} HXH &= \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix} \cdot \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 & -1 \\ 1 & 1 \end{pmatrix} \\ &= \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 \cdot 1 + 1 \cdot 1 & 1 \cdot (-1) + 1 \cdot 1 \\ 1 \cdot 1 + (-1) \cdot 1 & 1 \cdot (-1) + (-1) \cdot 1 \end{pmatrix} \\ &= \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 2 & 0 \\ 0 & -2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} = Z. \end{aligned}$$

故 $HXH = Z$ 。

(2) 验证 $HYH = -Y$ 。

同理先算 YH :

$$YH = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 0 \cdot 1 + (-i) \cdot 1 & 0 \cdot 1 + (-i) \cdot (-1) \\ i \cdot 1 + 0 \cdot 1 & i \cdot 1 + 0 \cdot (-1) \end{pmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} -i & i \\ i & i \end{pmatrix}.$$

再左乘 H :

$$\begin{aligned} HYH &= \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix} \cdot \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} -i & i \\ i & i \end{pmatrix} \\ &= \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 \cdot (-i) + 1 \cdot i & 1 \cdot i + 1 \cdot i \\ 1 \cdot (-i) + (-1) \cdot i & 1 \cdot i + (-1) \cdot i \end{pmatrix} \\ &= \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 0 & 2i \\ -2i & 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & i \\ -i & 0 \end{pmatrix}. \end{aligned}$$

而

$$Y = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} \Rightarrow -Y = \begin{pmatrix} 0 & i \\ -i & 0 \end{pmatrix}.$$

故 $HYH = -Y$ 。

(3) 验证 $HZH = X$ 。

一种做法是直接相乘，另一种更快：利用 $H^2 = I$ 。由第 (1) 步已知

$$HXH = Z.$$

两边左、右各乘一 H :

$$H(HXH)H = HZH.$$

左边因为 $H^2 = I$ ，有

$$H(HXH)H = (H^2)X(H^2) = IXI = X,$$

于是

$$HZH = X.$$

综上，三条线路恒等式

$$HXH = Z, \quad HYH = -Y, \quad HZH = X$$

均已严格验证。

□

练习 4.14. 利用前面的练习, 证明: 除了一个全局相位有差别, $HTH = R_x(\pi/4)$ 。

解答. 步骤 1: 将 T 写成绕 z 轴的旋转。

相移门 T 的矩阵为

$$T = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & e^{i\pi/4} \end{pmatrix}.$$

另一方面

$$R_z(\theta) = e^{-i\theta Z/2} = \begin{pmatrix} e^{-i\theta/2} & 0 \\ 0 & e^{i\theta/2} \end{pmatrix},$$

取 $\theta = \pi/4$ 得

$$R_z\left(\frac{\pi}{4}\right) = \begin{pmatrix} e^{-i\pi/8} & 0 \\ 0 & e^{i\pi/8} \end{pmatrix}.$$

在其前面乘上一个全局相位 $e^{i\pi/8}$:

$$e^{i\pi/8} R_z\left(\frac{\pi}{4}\right) = \begin{pmatrix} e^{i\pi/8} e^{-i\pi/8} & 0 \\ 0 & e^{i\pi/8} e^{i\pi/8} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & e^{i\pi/4} \end{pmatrix} = T.$$

因此

$$T = e^{i\pi/8} R_z\left(\frac{\pi}{4}\right).$$

步骤 2: 由 $HXH = Z$ 推出 $HR_z(\theta)H = R_x(\theta)$ 。

由前面练习知道

$$HXH = Z, \quad H^2 = I.$$

$R_z(\theta)$ 的闭式为

$$R_z(\theta) = e^{-i\theta Z/2} = \cos \frac{\theta}{2} I - i \sin \frac{\theta}{2} Z.$$

于是

$$\begin{aligned} HR_z(\theta)H &= H \left(\cos \frac{\theta}{2} I - i \sin \frac{\theta}{2} Z \right) H \\ &= \cos \frac{\theta}{2} H I H - i \sin \frac{\theta}{2} H Z H. \end{aligned}$$

因为 H 幺正且 $H^2 = I$, 有 $H I H = I$ 。又由 $HXH = Z$ 可得 $H Z H = X$ (在 $HXH = Z$ 两边左、右各乘一 H 即可)。于是

$$HR_z(\theta)H = \cos \frac{\theta}{2} I - i \sin \frac{\theta}{2} X.$$

而绕 x 轴的旋转门定义为

$$R_x(\theta) = e^{-i\theta X/2} = \cos \frac{\theta}{2} I - i \sin \frac{\theta}{2} X,$$

故对任意实数 θ , 都有

$$HR_z(\theta)H = R_x(\theta).$$

步骤 3: 代入 $\theta = \pi/4$, 得到 HTH 的形式。

由步骤 1 有 $T = e^{i\pi/8} R_z(\pi/4)$, 于是

$$HTH = H \left(e^{i\pi/8} R_z\left(\frac{\pi}{4}\right) \right) H = e^{i\pi/8} HR_z\left(\frac{\pi}{4}\right)H.$$

用步骤 2 的结论 (取 $\theta = \pi/4$):

$$HR_z\left(\frac{\pi}{4}\right)H = R_x\left(\frac{\pi}{4}\right),$$

得到

$$HTH = e^{i\pi/8} R_x\left(\frac{\pi}{4}\right).$$

因此 HTH 与 $R_x(\pi/4)$ 仅相差一个全局相位 $e^{i\pi/8}$, 在物理上等价, 即

$$HTH \sim R_x(\pi/4).$$

□

练习 4.15 (单量子比特运算的组合). (1) 若先绕 \hat{n}_1 旋转角 β_1 , 再绕 \hat{n}_2 旋转角 β_2 , 证明合成等于绕 \hat{n}_{12} 旋转角 β_{12} , 满足

$$\begin{aligned} c_{12} &= c_1 c_2 - s_1 s_2 \hat{n}_1 \cdot \hat{n}_2, \\ s_{12} \hat{n}_{12} &= s_1 c_2 \hat{n}_1 + c_1 s_2 \hat{n}_2 + s_1 s_2 \hat{n}_2 \times \hat{n}_1, \end{aligned}$$

其中 $c_i = \cos(\beta_i/2)$, $s_i = \sin(\beta_i/2)$ ($i = 1, 2, 12$)。

(2) 当 $\beta_1 = \beta_2$ 且 $\hat{n}_1 = \hat{z}$, 推出

$$c_{12} = c^2 - s^2 \hat{z} \cdot \hat{n}_2, \quad s_{12} \hat{n}_{12} = s c (\hat{z} + \hat{n}_2) + s^2 \hat{n}_2 \times \hat{z}.$$

解答. (1) 合成两次绕不同轴的旋转。

我们使用前面题中得到的闭式:

$$R_{\hat{n}}(\beta) = e^{-i\frac{\beta}{2}\hat{n}\cdot\vec{\sigma}} = \cos\frac{\beta}{2}I - i\sin\frac{\beta}{2}\hat{n}\cdot\vec{\sigma}.$$

记

$$c_i := \cos\frac{\beta_i}{2}, \quad s_i := \sin\frac{\beta_i}{2}, \quad R_{\hat{n}_i}(\beta_i) = c_i I - i s_i \hat{n}_i \cdot \vec{\sigma} \quad (i = 1, 2).$$

先写出合成算符

$$R_{\hat{n}_2}(\beta_2) R_{\hat{n}_1}(\beta_1).$$

将其代入上式展开:

$$\begin{aligned} R_{\hat{n}_2}(\beta_2) R_{\hat{n}_1}(\beta_1) &= (c_2 I - i s_2 \hat{n}_2 \cdot \vec{\sigma})(c_1 I - i s_1 \hat{n}_1 \cdot \vec{\sigma}) \\ &= c_2 c_1 I - i c_2 s_1 \hat{n}_1 \cdot \vec{\sigma} - i s_2 c_1 \hat{n}_2 \cdot \vec{\sigma} - s_2 s_1 (\hat{n}_2 \cdot \vec{\sigma})(\hat{n}_1 \cdot \vec{\sigma}). \end{aligned}$$

整理得

$$R_{\hat{n}_2}(\beta_2) R_{\hat{n}_1}(\beta_1) = c_1 c_2 I - i(c_2 s_1 \hat{n}_1 + c_1 s_2 \hat{n}_2) \cdot \vec{\sigma} - s_1 s_2 (\hat{n}_2 \cdot \vec{\sigma})(\hat{n}_1 \cdot \vec{\sigma}).$$

接下来用 Pauli 向量恒等式

$$(\hat{a} \cdot \vec{\sigma})(\hat{b} \cdot \vec{\sigma}) = (\hat{a} \cdot \hat{b}) I + i(\hat{a} \times \hat{b}) \cdot \vec{\sigma}.$$

取 $\hat{a} = \hat{n}_2$, $\hat{b} = \hat{n}_1$, 得到

$$(\hat{n}_2 \cdot \vec{\sigma})(\hat{n}_1 \cdot \vec{\sigma}) = (\hat{n}_2 \cdot \hat{n}_1) I + i(\hat{n}_2 \times \hat{n}_1) \cdot \vec{\sigma}.$$

代回上式:

$$\begin{aligned} R_{\hat{n}_2}(\beta_2) R_{\hat{n}_1}(\beta_1) &= c_1 c_2 I - i(c_2 s_1 \hat{n}_1 + c_1 s_2 \hat{n}_2) \cdot \vec{\sigma} \\ &\quad - s_1 s_2 \left[(\hat{n}_2 \cdot \hat{n}_1) I + i(\hat{n}_2 \times \hat{n}_1) \cdot \vec{\sigma} \right] \\ &= (c_1 c_2 - s_1 s_2 \hat{n}_1 \cdot \hat{n}_2) I \\ &\quad - i(c_2 s_1 \hat{n}_1 + c_1 s_2 \hat{n}_2 + s_1 s_2 \hat{n}_2 \times \hat{n}_1) \cdot \vec{\sigma}. \end{aligned}$$

(注意：这里提出 $-i$ 因子后，最后一项 $s_1 s_2 \hat{n}_2 \times \hat{n}_1$ 的符号为正，因为原式中该项带有 $-i$)。

另一方面，若合成的结果是绕某轴 \hat{n}_{12} 旋转角 β_{12} ，则必可写成

$$R_{\hat{n}_{12}}(\beta_{12}) = c_{12}I - i s_{12} \hat{n}_{12} \cdot \vec{\sigma}, \quad c_{12} := \cos \frac{\beta_{12}}{2}, \quad s_{12} := \sin \frac{\beta_{12}}{2}.$$

将二者对比可知：

- I 前的系数必须相等：

$$c_{12} = c_1 c_2 - s_1 s_2 \hat{n}_1 \cdot \hat{n}_2;$$

- $\vec{\sigma}$ 前的向量系数也必须相等：

$$s_{12} \hat{n}_{12} = s_1 c_2 \hat{n}_1 + c_1 s_2 \hat{n}_2 + s_1 s_2 \hat{n}_2 \times \hat{n}_1.$$

这正是题中所给的合成公式（修正符号后）。

(2) 特例： $\beta_1 = \beta_2$, $\hat{n}_1 = \hat{z}$ 。

令

$$\beta_1 = \beta_2 = \beta, \quad c := \cos \frac{\beta}{2}, \quad s := \sin \frac{\beta}{2}, \quad \hat{n}_1 = \hat{z}, \quad \hat{n}_2 \text{ 任意单位向量},$$

则 $c_1 = c_2 = c$, $s_1 = s_2 = s$ ，代入上面一般公式：

$$c_{12} = c_1 c_2 - s_1 s_2 \hat{n}_1 \cdot \hat{n}_2 = c^2 - s^2 \hat{z} \cdot \hat{n}_2,$$

这给出了第一式。

再看向量部分：

$$\begin{aligned} s_{12} \hat{n}_{12} &= s_1 c_2 \hat{n}_1 + c_1 s_2 \hat{n}_2 + s_1 s_2 \hat{n}_2 \times \hat{n}_1 \\ &= s c \hat{z} + s c \hat{n}_2 + s^2 \hat{n}_2 \times \hat{z} \\ &= s c (\hat{z} + \hat{n}_2) + s^2 \hat{n}_2 \times \hat{z}. \end{aligned}$$

这给出了修正符号后的第二式。

因此，当两次旋转角度相同且第一次绕 \hat{z} 轴时，合成旋转的参数满足

$$c_{12} = c^2 - s^2 \hat{z} \cdot \hat{n}_2, \quad s_{12} \hat{n}_{12} = s c (\hat{z} + \hat{n}_2) + s^2 \hat{n}_2 \times \hat{z}.$$

□