课后作业一

- 作业一:已知 光纤 SiO₂ 在 1.55 μm 波长 的 损耗,约为 0.2 db / km,计算 用 SiO₂ 制备的 光学微腔 Q 的 极限 是多少?
 - 假设两面镜子完全不损耗,只存在腔内的介质的传输损耗,则根据寿命和吸收系数的定义 (Σ) τ 为传输到 1/α 时,所用的时间

• IP
$$au=rac{1}{lpha\cdot c/n}=rac{n}{lpha\cdot c}=rac{1.4628}{0.000955\cdot 2.9979 imes 10^8}=5.11 imes 10^{-6}s$$

•
$$\alpha = 0.2 \text{ dB / km} = 10^{\frac{-0.2}{10}} = 0.955 \text{ / km} = 0.000955 \text{ / m}$$

- n(1550nm) = 1.4628
 - (from https://zhidao.baidu.com/question/466233852.html)

•
$$Q_{\max}$$
 = $\tau \cdot \omega$ = $5.11 \times 10^{-6} \cdot 2\pi \cdot \frac{c}{\lambda}$ = $5.11 \times 10^{-6} \cdot 2\pi \cdot \frac{2.99792 \times 10^8}{1.55 \times 10^{-6}}$ = 6.21×10^9

• 作业二: 拉比学派

- 拉比 I.I.Rabi 的 直系 学生中, 总共有 4 个 获得了诺贝尔奖
 - 在二战后不久,由于磁共振效应的发明,拉比获得了1944年的诺贝尔奖
 - 这直接导致了 Kusch 库什 在之后 因 精密测定 电子磁矩 获得 1955 年的 诺贝尔奖
 - 拉姆齐 Ramsey 在1989年,因其 研发了 超精密铯原子钟 和 氢 Maser 微波激射器 而获得 诺贝尔物理学奖
 - 他的研究 为 核磁共振技术 (MRI) 的研发奠定了基础
 - 1995年,卡尔·威曼 (Carl Wieman) 和 埃里克·康奈尔 (Eric Cornell) 成功地 在 稀有原子气体中,实现了 1924 年 所预测 的 Bose-Einstein 凝聚 这一现象。
- 不完全统计, 拉比 Tree 的 学生中, 总共有 19 个 获得了 诺贝尔奖
 - 所以 拉姆齐 Ramsey 说 "The Rabi Tree is now the Rabi Forest.", 拉比 树,已经成为 拉比森林 了

- 课后作业—
 - 作业一:已知 光纤 SiO 2 在 1.55 μm 波长 的 损耗,约为 0.2 db / km,计算 用 SiO 2 制备的 光学微腔 Q 的极限 是多少?
 - 假设两面镜子完全不损耗,只存在腔内的介质的传输损耗,则根据寿命和吸收系数的定义 ① 7 为 传输到 1/α 时,所用的时间

•
$$\frac{P_{out}}{P_{in}}$$
 / m = 0.2 dB / km = $10^{\frac{-0.2}{10}}$ = 0.955 / km

• 根据
$$\frac{P_{out}}{P_{in}} = e^{-\alpha \cdot 1000m} = 0.955$$

•
$$\Re \alpha = -\frac{\log_e(0.955)}{1000} = 4.6 \times 10^{-5} m^{-1}$$

- n(1550nm) = 1.444
 - (from https://zhidao.baidu.com/question/466233852.html)

• Q max =
$$\mathbf{r} \cdot \mathbf{\omega} = 1.04 \times 10^{-4} \cdot 2\pi \cdot \frac{c}{\lambda} = 1.04 \times 10^{-4} \cdot 2\pi \cdot \frac{2.99792 \times 10^8}{1.55 \times 10^{-6}} = 1.27 \times 10^{11}$$

• 作业二: 拉比学派

- 拉比 I.I.Rabi 的 直系 学生中,总共有 4 个 获得了诺贝尔奖
 - 在二战后不久,由于 磁共振效应 的发明,拉比获得了1944年的诺贝尔奖
 - 这 直接 导致 了 Kusch 库什 在之后 因 精密测定 电子磁矩 获得 1955 年 的 诺贝尔奖
 - 拉姆齐 Ramsey 在1989年,因其 研发了 超精密铯原子钟 和 氢 Maser 微波激射器 而获得 诺贝尔物理学奖
 - 他的研究 为 核磁共振技术 (MRI) 的研发奠定了基础
 - 1995年,卡尔·威曼 (Carl Wieman) 和埃里克·康奈尔 (Eric Cornell) 成功地在稀有原子气体中,实现了1924年所预测的 Bose-Einstein 凝聚这一现象。
- 不完全统计,拉比 Tree 的 学生中,总共有 19 个 获得了 诺贝尔奖
 - 所以 拉姆齐 Ramsey 说 "The Rabi Tree is now the Rabi Forest.",拉比 树,已经成为 拉比森林 了

作业三

- 1. 推导在 FP 和 WGM 谐振腔 内 单个光子 产生的力 分别为 $F = \frac{\hbar \nu}{T}$ 、 $F = \frac{\hbar \nu}{T}$
 - 据 德布罗意 关系,光子动量 $p = \frac{h}{\lambda} = \frac{h\nu}{c} = \frac{\hbar\omega}{c}$
 - 对于 FP 腔, 光打到 某面镜子 并反射 后
 - 光子动量 改变量 $\Delta p = \frac{2 \cdot \hbar \omega}{c}$
 - 光子撞 同一个壁 的 周期 $\Delta t = \frac{2 \cdot L}{c}$
 - 光子撞了一次镜壁后,需要 在 FP 腔里,来回走一圈,即 2·L 的 光程,才能 第二次 撞同一个镜壁
 - 所以同一个镜面,因单光子动量改变,在单光子寿命时间内,受到的持续的 光压力的大小 为: $F=rac{\Delta p}{\Delta t}=rac{2w}{2}=rac{w}{t}$
 - 对于 WGM 腔,在驻波条件下,认为光子 转—周 回到 原位置,则 光子的路径 是 正多边形
 - 则考虑腔壁中某一固定的、被光子碰撞的位置
 - ullet 假设 光子在撞壁 前,所处的 多边形 的 某条边,其作为 圆腔壁 的 某条弦,所对应的 弦心角 为 $\Delta heta$
 - 该位置的 腔壁,对单光子 的单次反射,对应的 光子动量改变量 为 $\Delta p = rac{2 \cdot \hbar \omega}{c} \cdot \cos(rac{\pi \Delta heta}{2}) = rac{2 \cdot \hbar \omega}{c} \cdot \sin(rac{\Delta heta}{2})$
 - 每次反射 (碰撞) 与下次反射 (碰撞) 间,光子传播的时长为: $\Delta t = rac{R \cdot 2}{c} \cdot \sin(rac{\Delta heta}{2})$
 - 该次全反射 所对应的 光子所走光程为 $R \cdot 2 \cdot \sin(\frac{\Delta \theta}{2})$
 - 该壁点处的光力 $F = \frac{\Delta p}{\Delta t} = \frac{\frac{2 \cdot \hbar \omega}{c} \cdot \sin(\frac{\Delta \theta}{2})}{\frac{R \cdot 2}{c} \cdot \sin(\frac{\Delta \theta}{2})} = \frac{\hbar \omega}{R}$
- 2. 计算 腔长分别为 $1~\mu\mathrm{m}$ 、 $100~\mu\mathrm{m}$ 、 $1~\mathrm{mm}$ 时,单个光子 产生的 光力大小
 - 据 $n \cdot L = m \cdot \lambda$
 - 得 $\nu = \frac{m \cdot c}{n \cdot L}$
 - \mathbb{D} $\hbar\omega = h \frac{m \cdot c}{n \cdot I}$
 - **M** $F = \frac{\hbar\omega}{L} = h \frac{m \cdot c}{n \cdot L^2}$
 - 又 m ≥ 1
 - $\mathbb{N} F \geq h \frac{c}{r \cdot L^2}$
 - 即 单个光子 对腔产生的力, 至少是 $F \geq 6.62607015 \times 10^{-34} \cdot \frac{2.99792 \times 10^8}{n \cdot L^2} = \frac{1.99 \times 10^{-25}}{n \cdot L^2}$
 - 取 n=1;且对于 FP 腔 \P 和 WGM 腔 \P ,都认为 L=L 上述尺寸
 - 对于 $L = 1 \mu m$
 - 光力 F ≥ 0.2 pN
 - 对于 L = $100 \, \mu \mathrm{m}$
 - 光力 $F \geq 2.0 \times 10^{-5} \text{ pN}$
 - 对于 L = 1 mm
 - 光力 $F \ge 2.0 \times 10^{-7} \text{ pN}$

作业五:为什么光纤中一般只能存在反向受激布里渊散射?

- 对于散射,哪怕是这里所讨论的,声子作为散射中心的非弹性散射
 - 一般而言,光 在 被声子 散射 前后 频移变化量也是很小的
 - 所以 光 在 被声子 散射 前后,频率变化量 or 能量变化量 对光波本身的 高频率 可以忽略不计
 - 并且 因此, 光波 的 波矢改变量 相对于 短波长、大波矢 的 光波矢, 也可以忽略不计
 - 因此有 $\omega_p pprox \omega_s$ 、 $k_p pprox k_s$,那么 stokes、反 stokes 过程 中,动量守恒 所构成 的 波矢三角形 近似 等腰三角形,如图所示:



- 因此有 $k_A pprox 2 \cdot k_p \cdot sin rac{ heta}{2}$
 - 而光纤中 θ 只能取 0 或 π
 - 但若取 0 则等价于 正常传播、没发生 散射、没产生声子
 - 所以取π, 以至于 $k_A \approx 2 \cdot k_p$, 以至于 $\omega_A \approx 2 \cdot k_p \cdot v_A$
 - 因此 光纤中一般只能存在反向受激布拉格散射
 - 对于 stokes 过程
 - $m{\omega}$ 能量守恒与动量守恒过程为: $m{\omega}_p = m{\omega}_s + m{\omega}_A$ 、 $m{k}_p = m{k}_s + m{k}_A$
 - 于是有 $\omega_s = \omega_p \omega_A = \omega_p 2 \cdot k_p \cdot v_A$
 - 频移量约为 $\Delta \omega = \omega_s \omega_p = -2 \cdot k_p \cdot v_A$
 - 对于反 stokes 过程
 - 能量守恒方程变为 $\omega_p + \omega_A = \omega_s$
 - 频移量为 $\Delta \omega = \omega_s \omega_p = 2 \cdot k_p \cdot v_A$