

## Section 2.7

1. 将 Fourier 变换对定义为  $\tilde{f}(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-i\omega t} dt$ ,  $f(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \tilde{f}(\omega) e^{i\omega t} d\omega$ , 证明时域格林函数  $G_0(\mathbf{x}, \mathbf{y}, t - \tau) = \frac{\delta(t - \tau - R/c_0)}{4\pi\Re}$  的频域表达式为  $\tilde{G}_0(\mathbf{x}, \mathbf{y}, \omega) = \frac{\exp(-ikR)}{4\pi\Re}$ 。

根据 Fourier 变换的定义, 有:

$$\begin{aligned}\tilde{G}_0(\mathbf{x}, \mathbf{y}, \omega) &= \int_{-\infty}^{\infty} G_0(\mathbf{x}, \mathbf{y}, t - \tau) e^{-i\omega(t-\tau)} dt - \tau \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\delta(t - \tau - R/c_0)}{4\pi\Re} e^{-i\omega(t-\tau)} dt - \tau \\ &= \frac{1}{4\pi\Re} \int_{-\infty}^{\infty} \delta(t - \tau - R/c_0) e^{-i\omega(t-\tau-R/c_0)} e^{-i\omega R/c_0} dt - \tau \\ &= \frac{e^{-i\omega R/c_0}}{4\pi\Re} \int_{-\infty}^{\infty} \delta(t - \tau - R/c_0) e^{-i\omega(t-\tau-R/c_0)} dt - \tau\end{aligned}\quad (1)$$

对于 Dirac Function, 有:

$$\int_{-\infty}^{\infty} \delta(t) e^{-i\omega t} dt = 1 \quad (2)$$

因此有:

$$\begin{aligned}\tilde{G}_0(\mathbf{x}, \mathbf{y}, \omega) &= \frac{e^{-i\omega R/c_0}}{4\pi\Re} \int_{-\infty}^{\infty} \delta(t - \tau - R/c_0) e^{-i\omega(t-\tau-R/c_0)} dt - \tau \\ &= \frac{e^{-i\omega R/c_0}}{4\pi\Re} \\ &= \frac{e^{-ikR}}{4\pi\Re}\end{aligned}\quad (3)$$

其中,  $k = \frac{\omega}{c_0}$ 。

2. 对均匀平均流中的静止点源  $Q(\mathbf{y}, \tau) = \exp(i\omega\tau)$ , 其辐射的声场用  $\phi(\mathbf{x}, t)$  表示, 利用上题中的格林函数, 证明  $\phi(\mathbf{x}, t) = \frac{\exp[i\omega(t-R/c_0)]}{4\pi\Re}$

$$\begin{aligned}\phi(\mathbf{x}, t) &= \int_{-\infty}^{\infty} Q(\mathbf{y}, \tau) G_0(\mathbf{x}, \mathbf{y}, \tau) d\tau \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} e^{i\omega\tau} \frac{\delta(t - \tau - R/c_0)}{4\pi\Re} d\tau \\ &= \frac{e^{i\omega(t-R/c_0)}}{4\pi\Re} \int_{-\infty}^{\infty} \delta(t - \tau - R/c_0) e^{-i\omega(t-\tau-R/c_0)} d\tau \\ &= \frac{e^{i\omega(t-R/c_0)}}{4\pi\Re}\end{aligned}\quad (4)$$