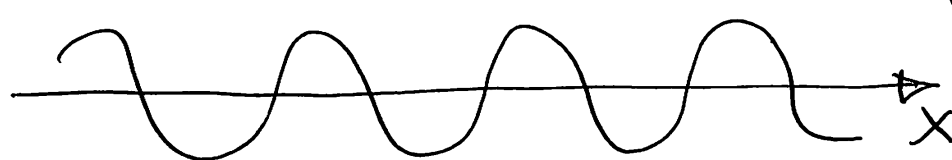


Onda plana

$$t=0 \longrightarrow A e^{ikx}$$


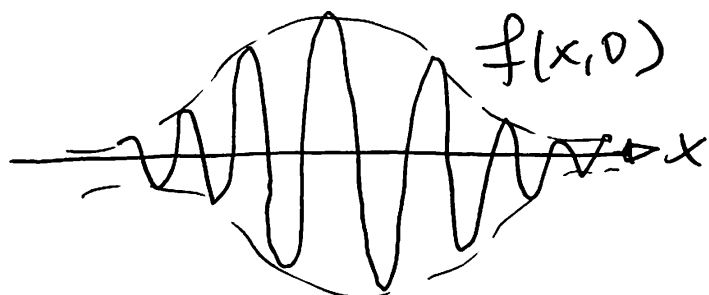
$$t > 0 \longrightarrow A e^{i(kx - \omega t)}$$

↑
sólo hay un
valor de ω

Velocidad de fase

$$v = \frac{\omega}{k}$$

Paquete de ondas



Superposición de ondas planas de diferente k

$$f(x, 0) = \int_{-\infty}^{+\infty} F(k) e^{ikx} dk \quad (t=0)$$

$$f(x, t) = \int_{-\infty}^{+\infty} F(k) e^{i(kx - \omega(k)t)} dk \quad (t > 0)$$

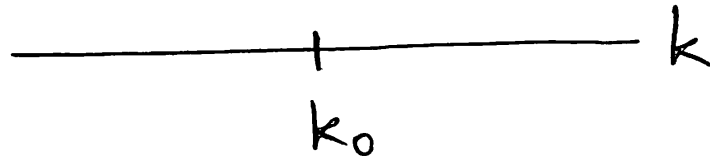
↑
 $\omega = \omega(k)$

Si sólo hubiera una frecuencia espacial k_0 (onda plana)

$$F(k) = A \delta(k - k_0) \longrightarrow f(x, t) = A e^{i(k_0 x - \omega_0)t}$$

↑
 $\equiv \omega(k_0)$

Supongamos que los valores de k están centrados en un valor k_0



desarrollamos $\omega(k)$ en torno a k_0 considerando que el paquete viaja en un medio no muy dispersivo:

$$\omega(k) \cong \underbrace{\omega(k_0)}_{\omega_0} + \underbrace{\left(\frac{d\omega}{dk} \right)_{k=k_0}}_{\text{Velocidad de grupo}} (k - k_0)$$

$$\text{Velocidad de grupo} \left. \vphantom{\frac{d\omega}{dk}} \right\} v_g \equiv \left(\frac{d\omega}{dk} \right)_{k=k_0}$$

$$\omega(k) \cong \underbrace{\omega(k_0)}_{\omega_0} + v_g (k - k_0)$$

Sustituyendo en $f(x, t)$:

$$f(x, t) \cong \int_{-\infty}^{+\infty} F(k) e^{i[kx - \omega_0 t - v_g (k - k_0)t]} dk =$$

$$= e^{i(v_g k_0 - \omega_0)t} \int_{-\infty}^{+\infty} F(k) e^{ik(x - v_g t)} dk$$

Término de fase

La ecuación inicial $f(x,t) = \int_{-\infty}^{+\infty} F(k) e^{i(kx - \omega(k)t)} dk$
en $t=0$ vale:

$$f(x,0) = \int_{-\infty}^{+\infty} F(k) e^{ikx} dk$$

luego comparando con

$$f(x,t) \cong e^{i(\nu_g k_0 - \omega_0)t} \underbrace{\int_{-\infty}^{+\infty} F(k) e^{ik(x - \nu_g t)} dk}_{f(x - \nu_g t, 0)}$$

es decir:

$$\underline{f(x,t) \cong e^{i(\nu_g k_0 - \omega_0)t} f(x - \nu_g t, 0)}$$

y la función $f(x,t)$ se propaga como una onda sin distorsionar, excepto la fase $e^{i(\nu_g k_0 - \omega_0)t}$, a una velocidad ν_g (velocidad de grupo), cuyo valor es:

$$\nu_g \equiv \left(\frac{d\omega}{dk} \right)_{k=k_0}$$