

Dermed: $\omega(k) = v_f \cdot k = \sqrt{gk + \gamma k^3/g}$

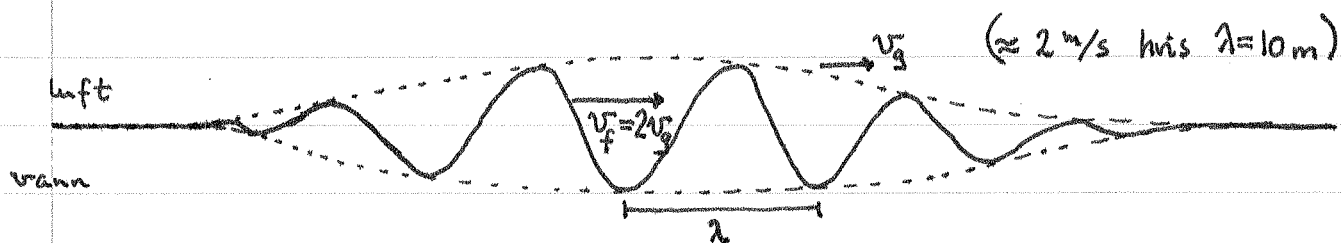
som gir

$$v_g = \frac{d\omega}{dk} = \frac{g + 3\gamma k^2/g}{2\sqrt{gk + \gamma k^3/g}} \neq v_f$$

Lange bølgelengder ($gk \gg \gamma k^3/g$, dvs $\lambda \gg 2\pi\sqrt{\gamma/g} \approx 1.7 \text{ cm}$ for luft/vann grenseflate, der $\gamma \approx 72.7 \text{ mN/m}$): $\omega \approx \sqrt{gk}$

$$\Rightarrow v_f \approx \sqrt{g/k}$$

$$v_g \approx \frac{1}{2} \sqrt{g/k} = \frac{1}{2} v_f$$

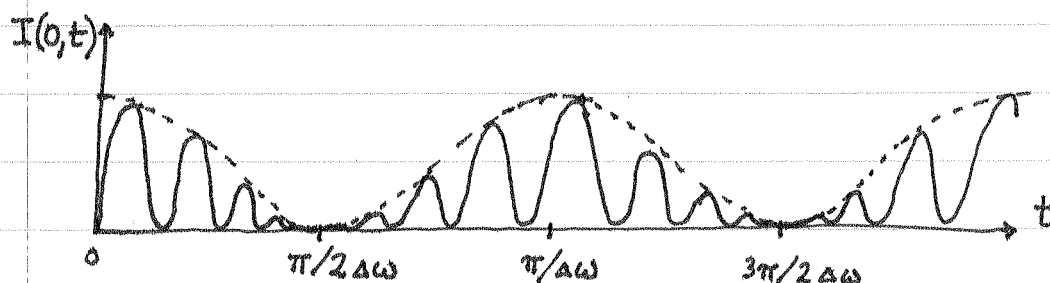


→ en bølgetopp ^{dannes} bak i bølgetoget spaserer gjennom bølgetoget, først med økende amplitude, deretter med avtagende amplitude, før den "drar ut" fremst i bølgetoget

~ . ~

Tilbake til "de to harmoniske", $\xi(x,t) = 2\xi_0 \sin(kx - \omega t) \cos(\Delta k x - \Delta \omega t)$.

Intensiteten: $I \sim |\xi|^2 \sim \cos^2(\Delta k x - \Delta \omega t)$



⇒ vi hører max lyd periodevis, med periode $T_s = \frac{\pi}{\Delta \omega}$, vi har svevning med svevefrekvens $\nu_s = \Delta \omega / \pi = (\omega_2 - \omega_1) / 2\pi = \nu_2 - \nu_1$