

# Excitabilidad. Análisis de la dinámica del modelo de Hodgkin-Huxley (algunas figs.y fórmulas del libro de Keener&Sneyd)

HH:

$$C_m \frac{dv}{dt} = -\bar{g}_K n^4 (v - v_K) - \bar{g}_{Na} m^3 h (v - v_{Na}) - \bar{g}_L (v - v_L) + I_{app},$$

$$\frac{dm}{dt} = \alpha_m (1 - m) - \beta_m m,$$

$$\frac{dn}{dt} = \alpha_n (1 - n) - \beta_n n,$$

$$\frac{dh}{dt} = \alpha_h (1 - h) - \beta_h h.$$

Variación del potencial de membrana debida a corrientes a través de canales de K<sup>+</sup> y Na<sup>+</sup>, corriente de “pérdida” y corriente aplicada

Canal Na<sup>+</sup>: 3 subunidades “m” y 1 “h”  
Canal K<sup>+</sup>: 4 subunidades “n”

Las probabilidades de transición de las subunidades dependen de V:

$$\alpha_m = 0.1 \frac{25 - v}{\exp\left(\frac{25-v}{10}\right) - 1},$$

$$\beta_m = 4 \exp\left(\frac{-v}{18}\right),$$

$$\alpha_h = 0.07 \exp\left(\frac{-v}{20}\right),$$

$$\beta_h = \frac{1}{\exp\left(\frac{30-v}{10}\right) + 1},$$

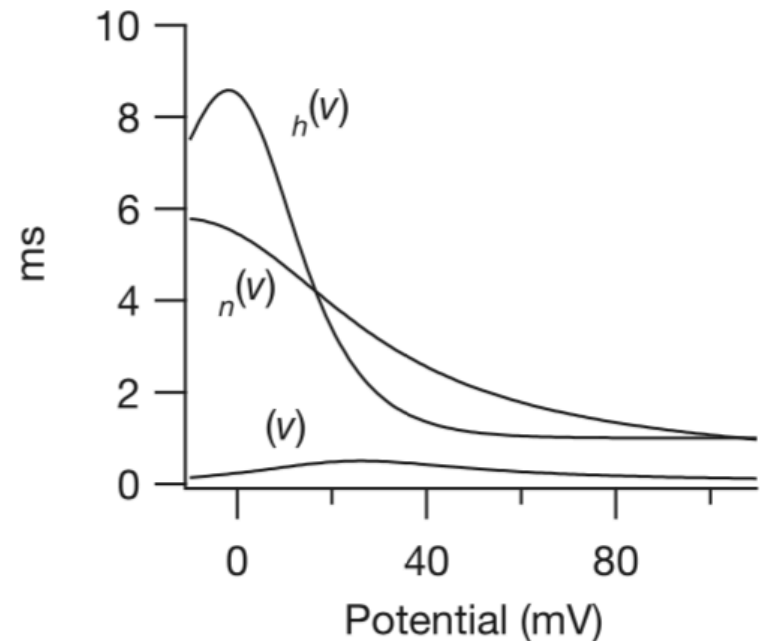
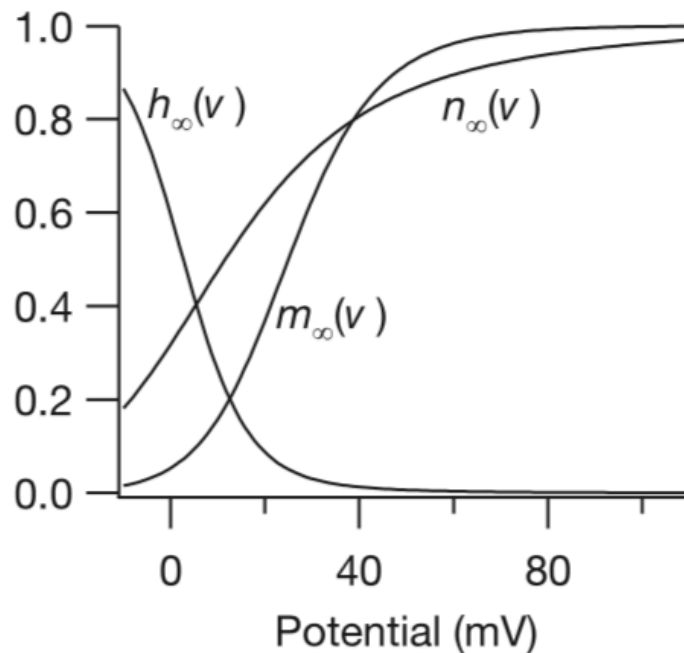
$$\alpha_n = 0.01 \frac{10 - v}{\exp\left(\frac{10-v}{10}\right) - 1},$$

$$\beta_n = 0.125 \exp\left(\frac{-v}{80}\right).$$

Reescribiendo las ecuaciones para las probabilidades de las subunidades de forma análoga a ésta:

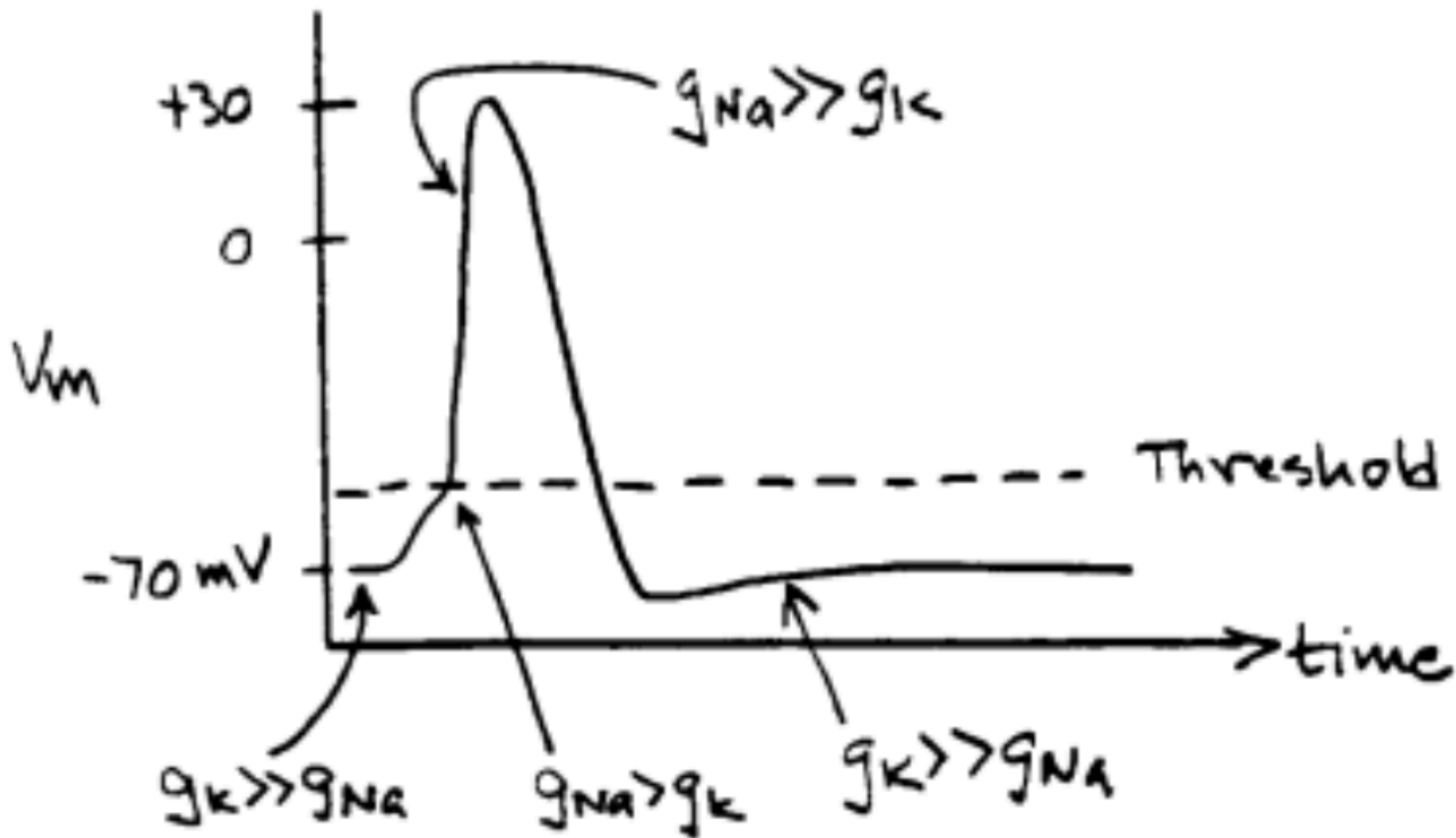
$$\tau_m \frac{dm}{dt} = m_\infty - m.$$

lo que diferencia a los distintos tipos de subunidades es la dependencia con el potencial de membrana del valor asintótico (a potencial constante),  $m_\infty$  en la ecuación, y el tiempo característico de aproximación a este valor,  $\tau_m$



m rápida

Esto explica cualitativamente la dinámica del potencial de acción:



Veamos otra forma de explicarla:

Simplificaciones:

m muy rápida  $m = m_{\infty}(v)$  Observación:  $h+n \approx 0.8$

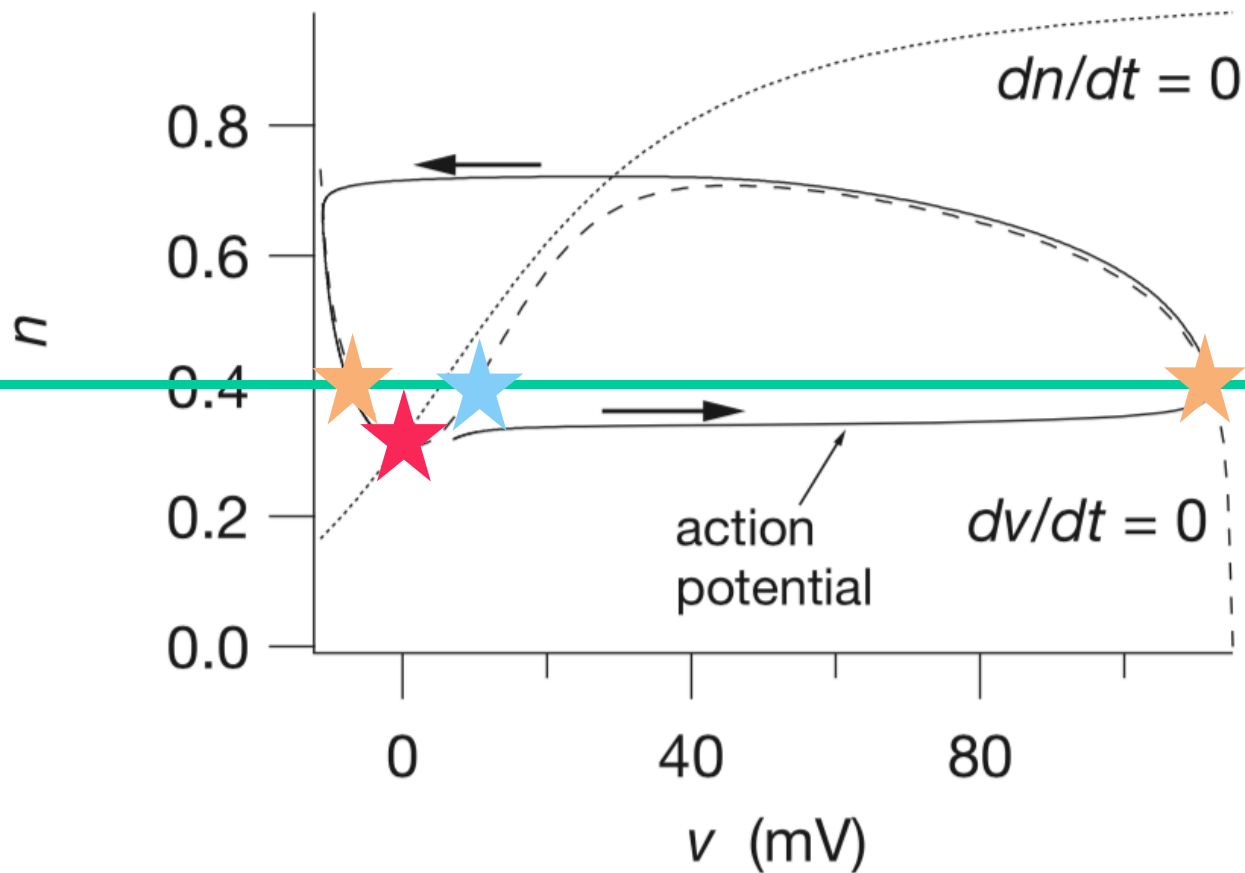
Pasamos a un sistema dinámico con 2 variables (esp fases 2D):

$$\begin{aligned} -C_m \frac{dv}{dt} &= \bar{g}_K n^4 (v - v_K) + \bar{g}_{Na} m_{\infty}^3(v) (0.8 - n) (v - v_{Na}) + \bar{g}_L (v - v_L), \\ \frac{dn}{dt} &= \alpha_n (1 - n) - \beta_n n. \end{aligned}$$

Con una variable rápida (V) y otra lenta (n)

Con dos variables es de utilidad considerar las nulclinas del problema, en este caso, las curvas en el plan (V,n) que satisfacen:  $dV/dt=0$  y  $dn/dt=0$

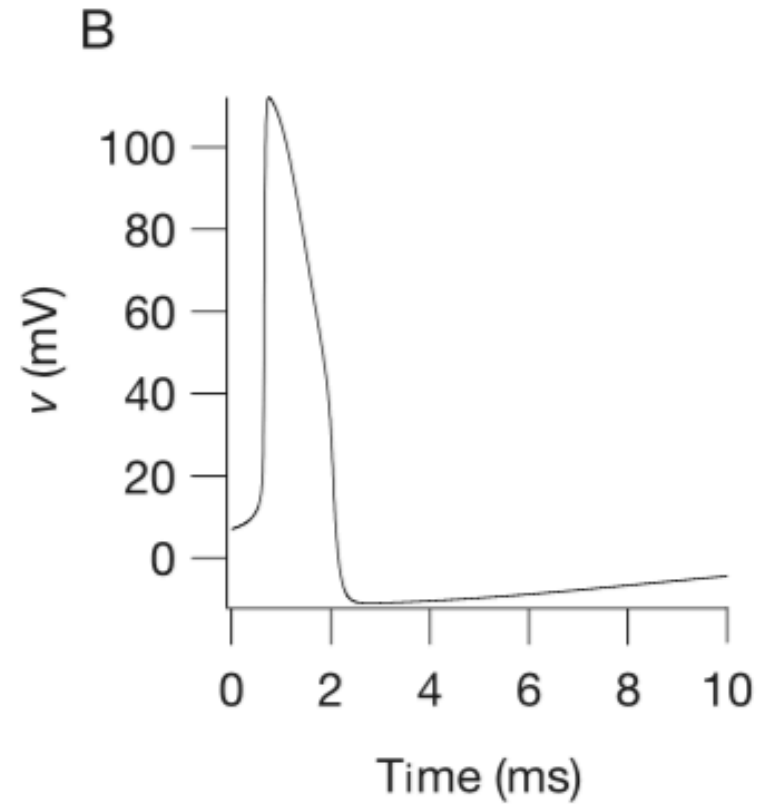
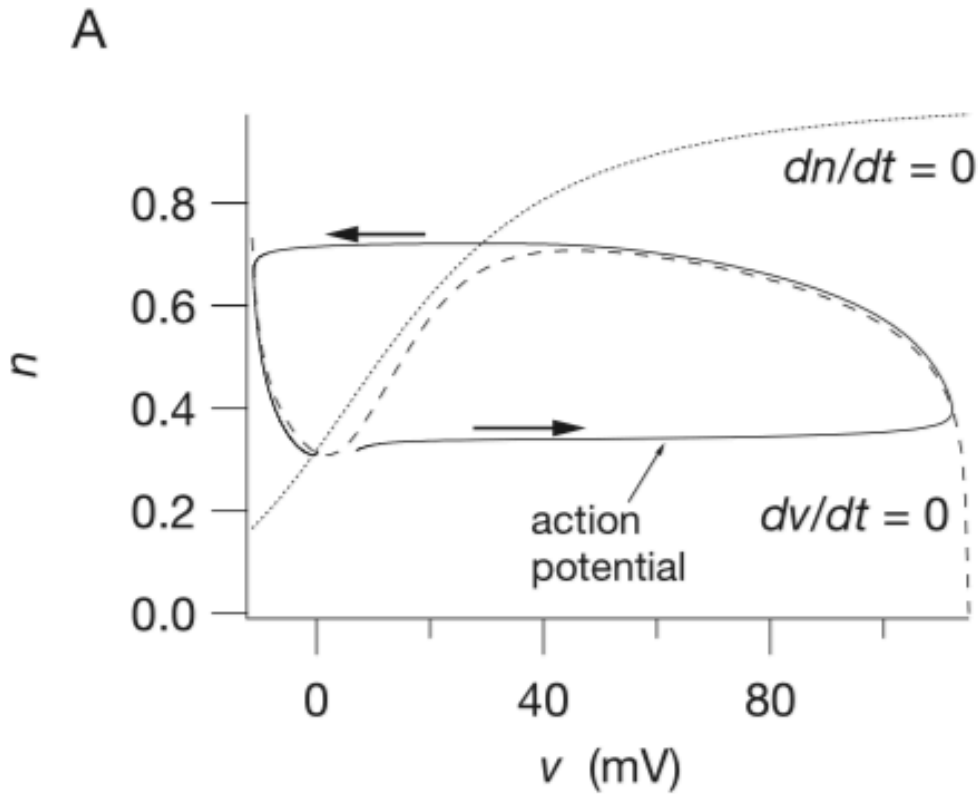
# Nulclinas (y algo más)



Si  $n$  fuera tan lenta como para permanecer constante, y fuera  $n=0.4$ , por ejemplo, la dinámica sería unidimensional con 3 puntos fijos, dos estables (uno con  $V < 0$  y otro con  $V \sim 115$  mV) y uno inestable (que separaría c.i. que irían a uno u otro punto fijo estable).

Cuando se considera la dinámica de  $n$ , aún cuando hay un solo punto fijo, queda una separatriz que es la responsable de la excitabilidad

# Nulclinas, trayectoria y potencial de acción



Inspirados en esta descripción, FitzHugh y Nagumo desarrollaron un modelo más sencillo

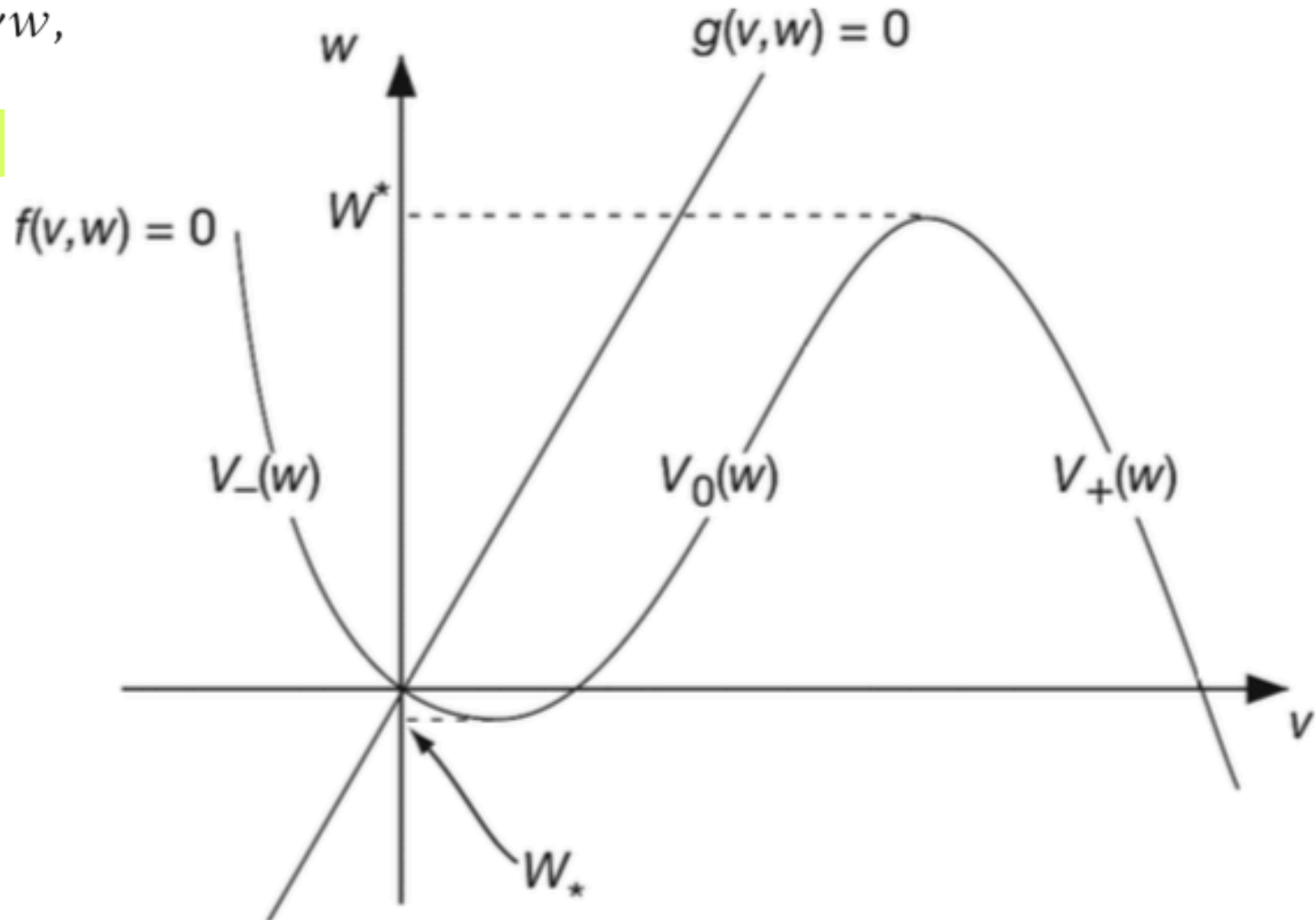
$$\epsilon \frac{dv}{dt} = f(v) - w + I_{\text{app}},$$

con

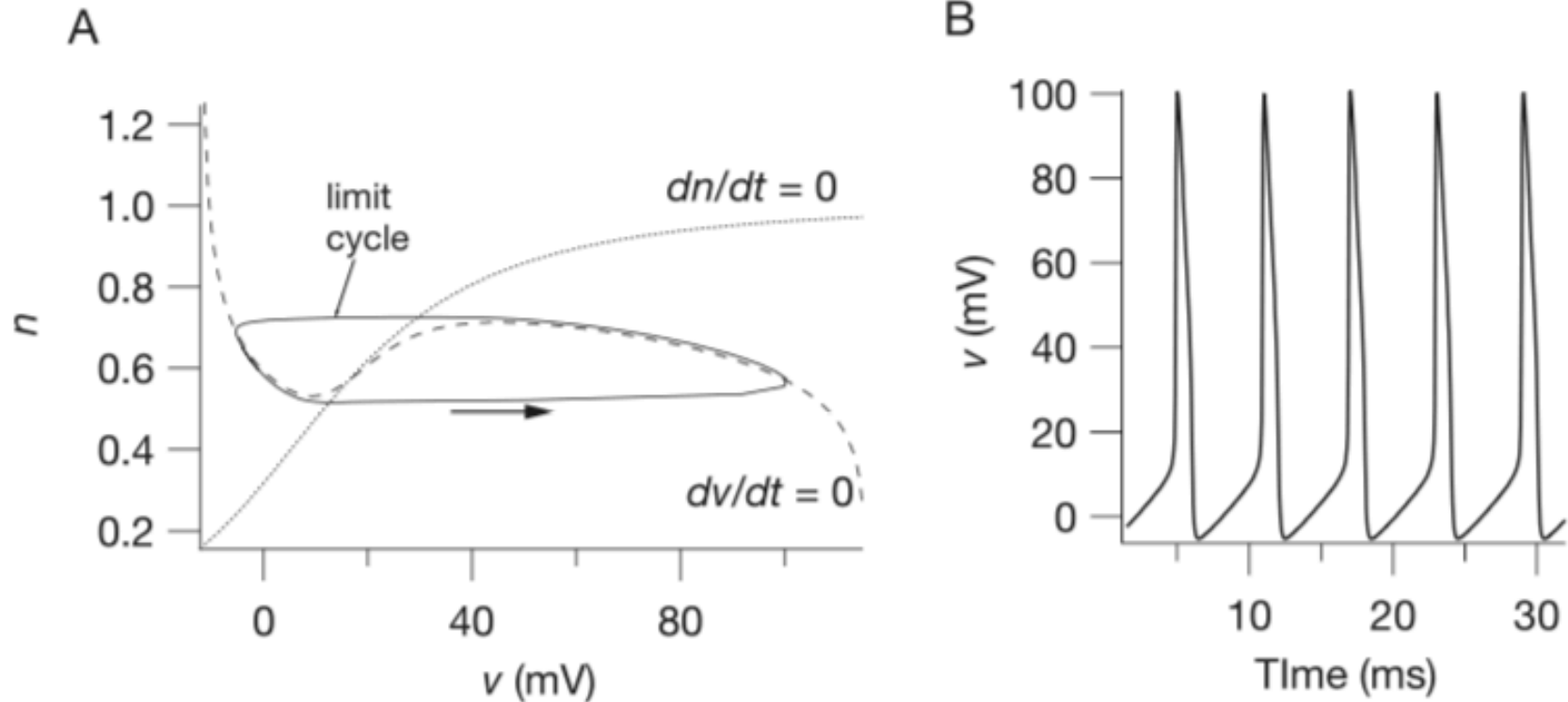
$$f(v) = v(1-v)(v-\alpha), \quad \text{for } 0 < \alpha < 1, \epsilon \ll 1.$$

$$\frac{dw}{dt} = v - \gamma w,$$

Y nulclinas:



Dependiendo de los parámetros las ecuaciones de FN o el modelo de dos variables de HH pueden dar lugar a distintos tipos de dinámica (excitable u oscilatoria)



HH con  $I_{app}=50$

Estos modelos de 2 variables no pueden describir otras dinámicas, como por ejemplo, los bursts.