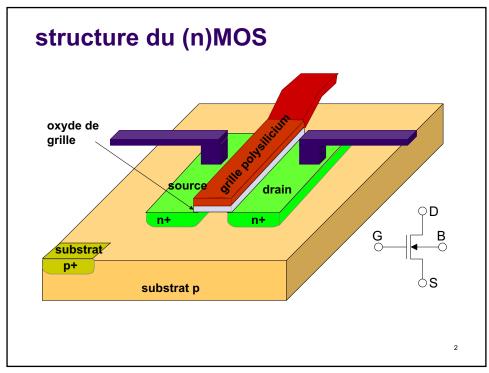
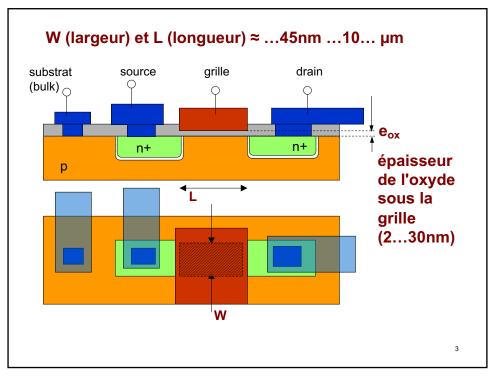
le transistor MOS

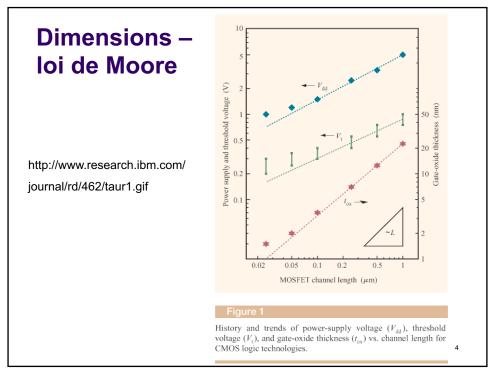
LA brique de base des circuits électroniques modernes

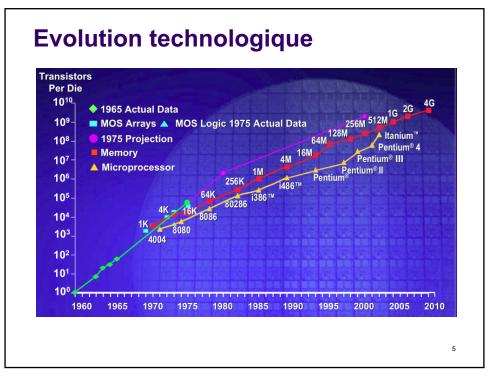
- à très grande densité
- et production économique de circuits très complexes
- introduction
- conduction dans les solidessemi-conducteurs et dopage
- ☐ jonction PN
- technologie
- transistor bipolaire à jonctions
- transistor MOS
- circuits intégrés

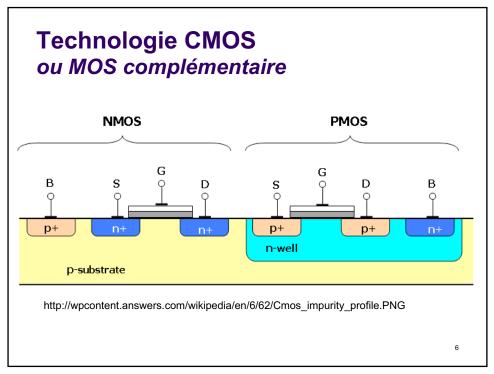
1

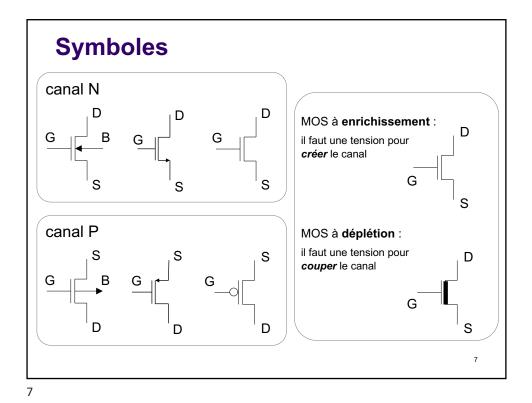








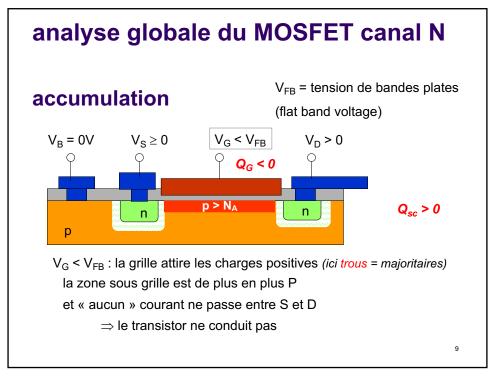


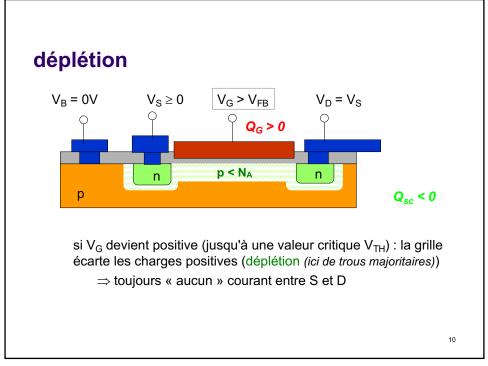


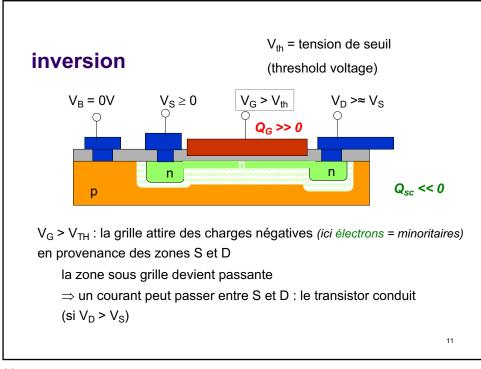
étude du transistor MOS

- structure et principe
- courant et charge dans le canal
- condition de forte inversion
- courant en régime non saturé
- courant en régime saturé
- comportement dynamique

8



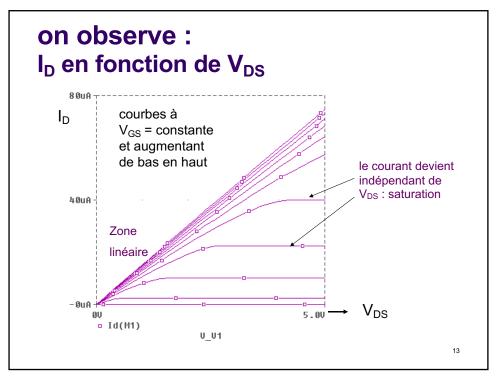


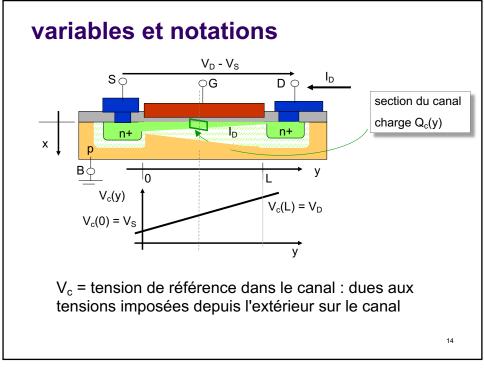


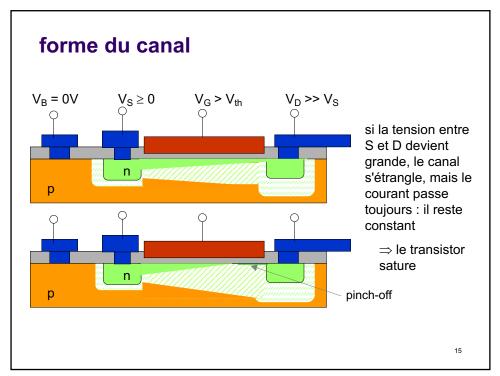
en résumé

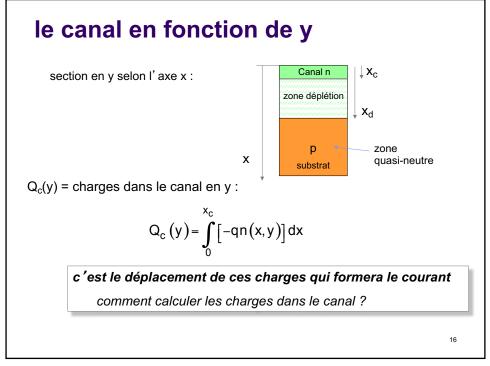
- il n'y a qu' un seul type de porteurs de conduction
 - pour le NMOS :
 - le courant est formé uniquement d'électrons se déplaçant de la source vers le drain
 - pour le PMOS : on inverse toutes les polarités
 - le courant est formé uniquement de trous se déplaçant de la source vers le drain
- la structure est totalement symétrique
- c' est l' utilisation (V) qui définit le nom des bornes « source » et « drain »

12





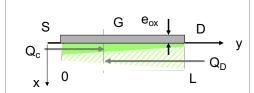


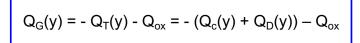


bilan (neutralité) des charges

En tout y, charge sur la grille équilibrée par les charges

- parasites dans l'oxyde
- · dans le canal
- dans la zone de déplétion (rien dans le substrat quasineutre)





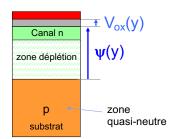
Rem : $Q_T = Q_{S(C)}$

17

Kirchhoff sur les tensions

En tout y,



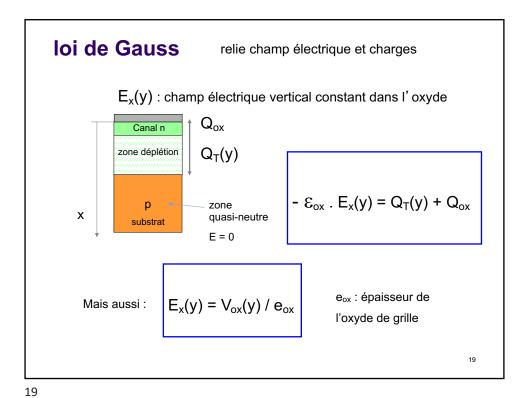


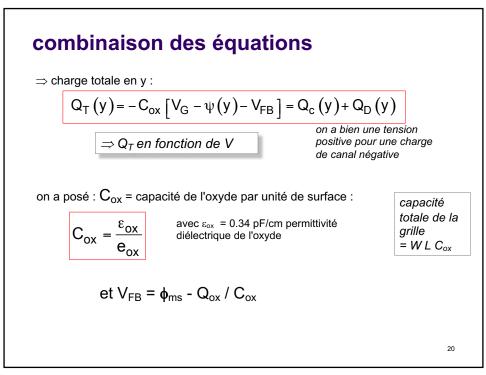
$$V_G - \phi_{ms} = \psi(y) + V_{ox}(y)$$

 $Rem: V_B = 0$

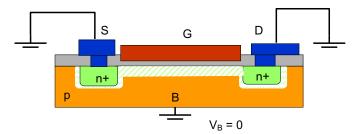
 φ_{ms} : différence de travail d'extraction entre métal et silicium

18





en-dessous de la tension de seuil



tant que $V_G < V_{th}$

il existe une zone de déplétion, qui est fonction du potentiel ψ appliqué (voir diode)

$$Q_{D}(y) = \int_{0}^{\infty} q[p(x,y) - N_{A}] dx \quad \text{avec } p(x,y) = 0 \text{ (zone de déplétion)}$$

21

21

charge de déplétion Q_D

$$\Rightarrow Q_D(y) = -q N_A * x_d(y)$$

x_d(y) : voir diode (Equation de Poisson)

comme la zone de déplétion d'une diode : selon x = une diode soumise au potentiel $\psi(y)$ $\Rightarrow x_d = \sqrt{\frac{2\epsilon_s \psi}{qN_\Delta}}$

$$\Rightarrow Q_D(\psi) = -\sqrt{2\epsilon_s q N_A \psi}$$

 \rightarrow approximer, donc $\textit{linéariser}\$ autour de ψ_T :

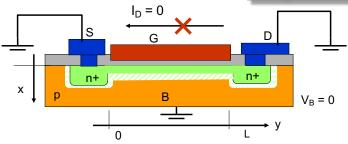
$$Q_{D}(\psi) = Q_{D}(\psi_{T}) - \delta C_{ox}(\psi - \psi_{T})$$

cette expression ne dépend de y que par ψ(y)



à l'équilibre : $V_{DB} = V_{SB} = 0$ pas de courant : $I_D = 0$

à partir de quelle valeur de V_G a-t-on un canal?



il faut une concentration « suffisante » d'électrons en surface :

n_{S0}(y) ≥ majoritaires , forte inversion

23

23

condition de forte inversion

substrat de type P:

strat de type P :
$$\phi_{FP} = -\phi_T \ln \frac{N_A}{n_i}$$
 potentiel de Fermi :

Attention ici à la définition

majoritaires et minoritaires dans le substrat :

$$p_{B0} \cong n_i \, e^{-\frac{\varphi_{FP}}{\varphi_T}} \cong N_A \qquad \qquad n_{B0} = \frac{n_i^2}{p_{B0}} = n_i \, e^{\frac{\varphi_{FP}}{\varphi_T}}$$

$$n_{B0} = \frac{n_i^2}{p_{B0}} = n_i e^{\frac{\phi_{FP}}{\phi_T}}$$

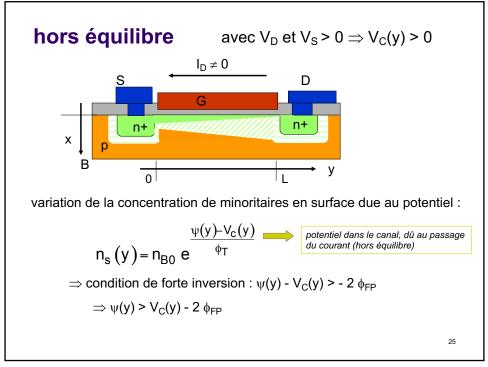
à l'équilibre

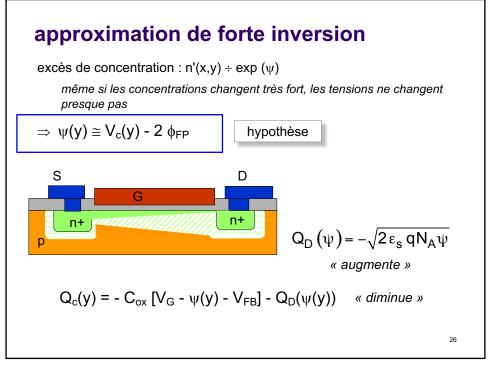
condition de forte inversion:

en surface : $n_{S0}(y) \ge majoritaires$

$$n_{S0}\left(y\right) = n_{B0} \, e^{\frac{\psi(y)}{\varphi_T}} \quad \geq \quad p_{B0} = n_{B0} \, e^{-\frac{2\varphi_{FP}}{\varphi_T}}$$

 \Rightarrow potentiel de surface $\psi(y) \geq$ - 2 φ_{FP} par rapport au substrat (à l'équilibre)







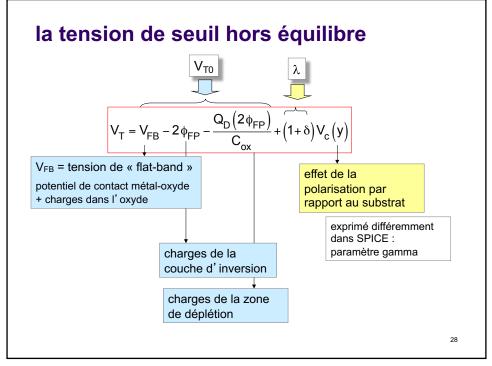
$$\begin{aligned} Q_c(y) &= Q_T(y) - Q_D(y) \\ Q_c(y) &= -C_{ox}[V_G - V_c(y) + 2 \phi_{FP} - V_{FB}] - [Q_D(2 \phi_{FP}) - \delta C_{ox}V_c(y)] \\ &= -C_{ox} \left[V_G - \left(V_{FB} - 2\phi_{FP} - \frac{Q_D(2\phi_{FP})}{C_{ox}} \right) - \left(1 + \delta \right) V_c(y) \right] \\ Q_c(V_c) &= -C_{ox} \left(V_G - V_{T0} - \lambda V_c \right) \end{aligned} \qquad (\lambda \ge 1)$$

 \Rightarrow relation linéaire charge mobile $Q_c \leftrightarrow V_c$

 V_{T0} = tension de seuil = tension pour inversion à l'équilibre (valeur courante : ... 0.3V ... 0.7V ...)

27

27



courant de canal \rightarrow composante selon y

$$J_{ny}\left(x,y\right) = q \mu_{n} \left[-n\left(x,y\right) \frac{d\psi\left(x,y\right)}{dy} + \phi_{T} \frac{dn\left(x,y\right)}{dy} \right]$$

or la densité d'électrons est fonction du potentiel

st
$$n(x,y) = n_{B0} e^{\frac{\psi(x,y) - V_c(x,y)}{\phi_T}}$$

n canal z. trans.

⇒ son gradient aussi :

$$\frac{dn\left(x,y\right)}{dy} = \frac{1}{\varphi_{T}}n\left(x,y\right)\left[\frac{d\psi(x,y)}{dy} - \frac{dV_{c}\left(x,y\right)}{dy}\right]$$

$$\Rightarrow J_{ny}(x,y) = -q\mu_n \left[n(x,y) \frac{dV_c(x,y)}{dy} \right]$$

si le gradient de V_c selon y est nul, le courant le sera aussi

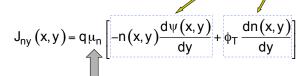
29

29

équation générale du courant dans le canal

les <u>2</u> termes ont de l'importance!

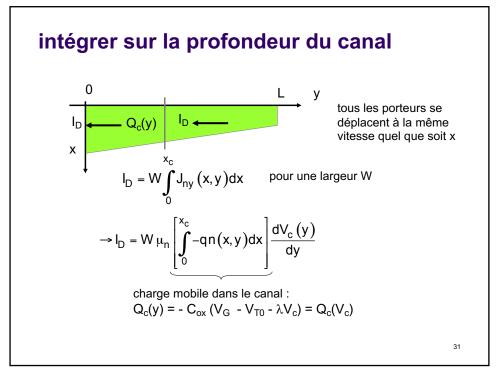
expression générale du courant : dérive + diffusion

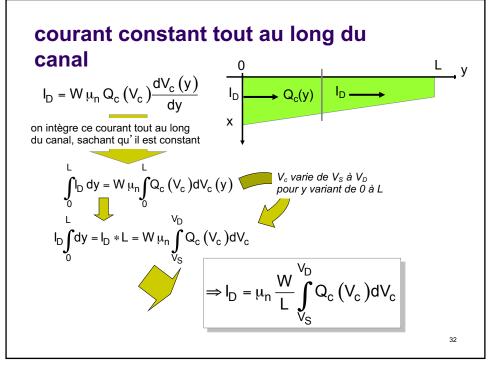


mobilité en surface (≅ ½ mobilité du matériau)

$$\Rightarrow J_{ny}(x,y) = -q\mu_n \left[n(x,y) \frac{dV_c(x,y)}{dy} \right]$$

30





transistor non saturé

on garde

- · la condition de forte inversion tout au long du canal
- l'approximation linéaire de la charge

• I' approximation linéaire de la charge
$$\Rightarrow Q_c(V_c) = -C_{ox} (V_G - V_{T0} - \lambda V_c) \quad \text{ou} \quad V_G - V_{T0} - \lambda V_c = -\frac{Q_c (V_c)}{C_{ox}}$$

tout exprimer en fonction de la tension de seuil locale :

$$V_T = V_{T0} + \lambda V_c$$

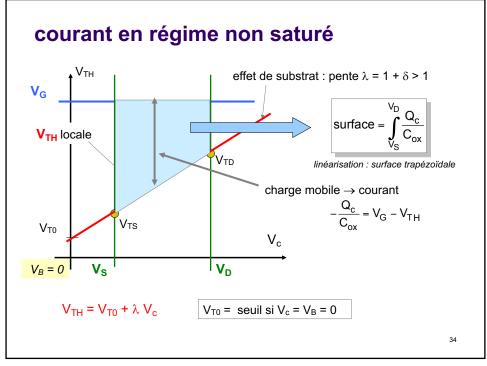
on définit :

$$V_{TS} = V_{T0} + \lambda V_S$$
 $V_{TD} = V_{T0} + \lambda V_D$

courant si V_G > V_{TS} non saturation si $V_G > V_{TD}$

33

33



formule du courant

$$\begin{array}{|c|c|}\hline V_G & & \\\hline & & \\\hline$$

$$\begin{cases} V_{T} \rightarrow \text{forte inversion} \cong Q_{D} \\ \\ V_{G} - V_{T} \rightarrow \text{charge mobile } Q_{C} \\ \end{cases}$$

$$I_{D} = \mu_{n} \, C_{ox} \, \frac{W}{L} \int_{V_{S}}^{V_{D}} \left[V_{G} - V_{T} \left(V_{c} \right) \right] dV_{c} \qquad \text{expression générale}$$

 $\textit{linéarisation}: (V_G - V_{T0} - \lambda V_c)$

soit
$$V_{TS} = V_{T0} + \lambda V_S$$
 et $V_{TD} = V_T$

$$\Rightarrow I_D = \beta \frac{W}{L} \left[\left(V_G - V_{TS} \right) + \left(V_G - V_{TD} \right) \right] \left[V_D - V_S \right] \qquad \beta = \frac{1}{2} \mu_n C_{ox}$$

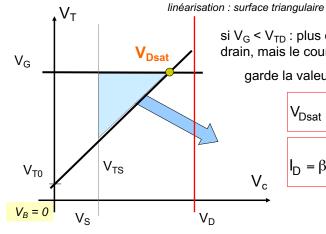
Pas valable

si $V_G < V_{TS}$: pas de canal \Rightarrow pas de courant

si $V_G < V_{TD}$: pas de canal au niveau du drain ?? \Rightarrow saturé

35

régime saturé



si $V_G < V_{TD}$: plus de canal au niveau du drain, mais le courant se conserve

garde la valeur pour V_D = V_{Dsat}

$$V_{Dsat} = \frac{V_{G} - V_{T0}}{\lambda}$$

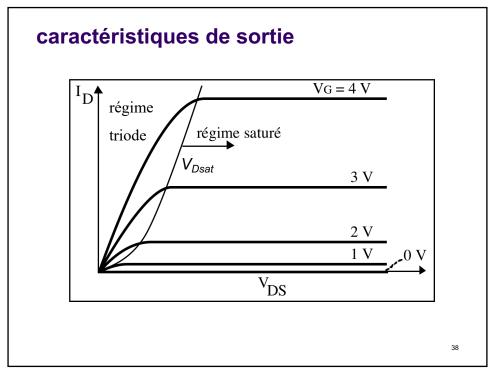
$$I_{D} = \beta \frac{W}{L} \frac{(V_{G} - V_{TS})^{2}}{\lambda}$$

Source référence

Remplacer V_{GB} par V_{GS} + V_{SB} dans toutes les équations \Rightarrow LELEC1530

37

37



paramètres et technologie

 V_{T0} , λ , μ_{n} , C_{ox} : facteurs dépendant de la technologie

V_{T0} : directement contrôlé par un dopage spécifique, pour réaliser des valeurs désirées

μ_n : influencé par ce dopage

Cox : dépend de l'épaisseur d'oxyde : tendance à la réduire

 $\boldsymbol{\lambda}$: dépendra des dimensions du transistor, surtout s' il est petit

 \Rightarrow on mesure : β (= $\frac{1}{2}$ μ_n C_{ox}), V_{T0} et λ

W, L : dimensions géométriques, à adapter lors du dessin du transistor pour contrôler le courant : ce sont les paramètres les plus importants du concepteur de circuits !

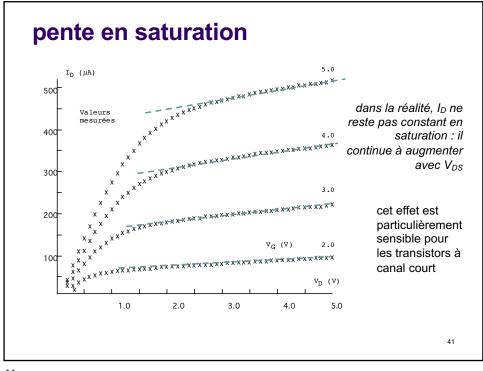
39

39

Étude du transistor MOS

- structure et principe
- courant et charge dans le canal
- condition de forte inversion
- courant en régime non saturé
- courant en régime saturé
- effets du 2^{ème} ordre
- comportement dynamique

40



corrections au modèle

· pente en saturation : comme l'effet Early

$$I_{D} = \left[1 + \frac{V_{D} - V_{Dsat}}{V_{A}}\right] \left[\frac{1}{2} \mu C_{ox} \frac{W}{L} \frac{\left(V_{G} - V_{TS}\right)^{2}}{\lambda}\right]$$

· petites dimensions :

pour W et L très petits : nécessité d'une analyse à 2 dimensions \Rightarrow corrections supplémentaires pour L petit et pour W petit

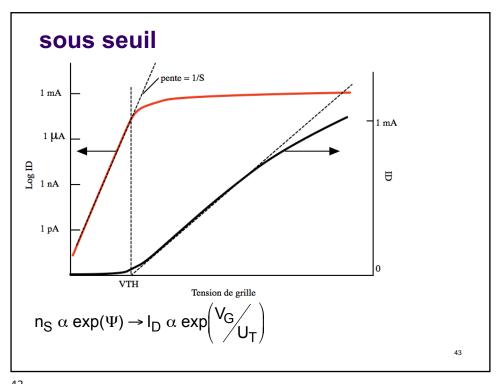
· courant en faible inversion :

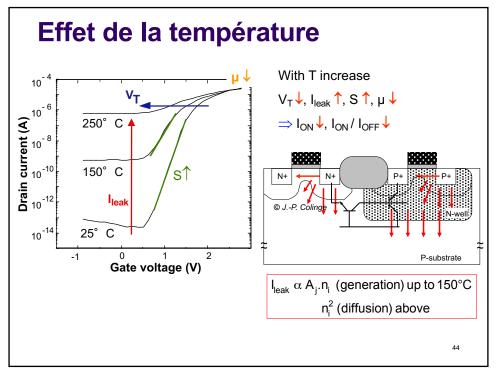
si $V_T < V_{T0}$: il y a quand même un peu de courant \Rightarrow en tenir compte comme courant de fuite dans les portes logiques

• si V_G >> V_{TS} : correction sur la mobilité

$$\mu_{n}' = \frac{\mu_{n}}{1 + \theta \left(V_{G} - V_{TS}\right)}$$

4:





comportement dynamique

si V_G , V_D , V_S varient dans le temps \Rightarrow effet sur I_D et I_G !

modèle quasi-statique : charges et courant ne dépendent du temps que via les tensions

45

45

basse fréquence

saturation

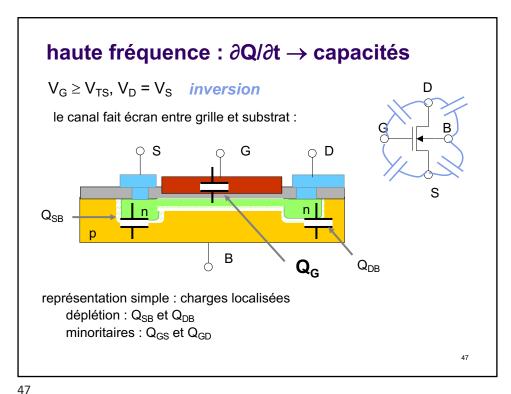
$$I_{D} = \left[1 + \frac{V_{D} - V_{Dsat}}{V_{A}}\right] \left[\frac{1}{2} \mu C_{ox} \frac{W}{L} \frac{\left(V_{G} - V_{TS}\right)^{2}}{\lambda}\right]$$

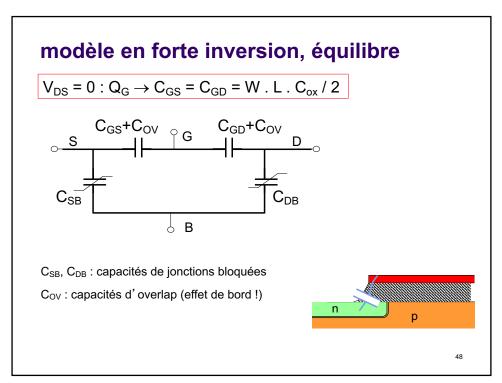
Si
$$V_G = V_{Go} + v_G$$
 et $V_D = V_{Do} + v_D$

Alors

$$\begin{split} &I_D = I_{Do}(V_{Go}, V_{Do}) + \frac{\partial I_D}{\partial V_G}.V_G + \frac{\partial I_D}{\partial V_D}.V_D \dots \\ &g_m = \frac{\partial I_D}{\partial V_G} = 2.\frac{I_{Do}}{V_G - V_{TS}} & \textbf{Transconductance} \\ &g_d = \frac{\partial I_D}{\partial V_D} \approx \frac{I_D}{V_A} & \textbf{Conductance de sortie} \end{split}$$

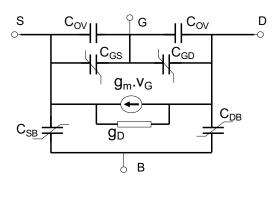
46





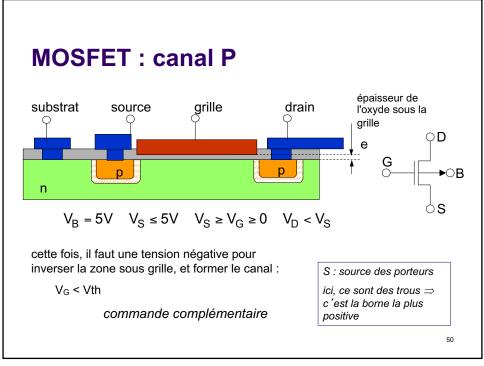
modèle en forte inversion, $V_{DS} >> 0$ $Q_{GS} \rightarrow C_{GS} = 2 \cdot W \cdot L \cdot C_{ox} / 3 ; Q_{GD} = 0 \rightarrow C_{GD} = 0 !$

Modèle petit-signal complet



49

10



étude du transistor MOS

- structure et principe
- courant et charge dans le canal
- condition de forte inversion
- courant en régime non saturé
- courant en régime saturé
- comportement dynamique

51

51

