

高周波動作 (小信号モデル)

群馬大学
松田順一

概要

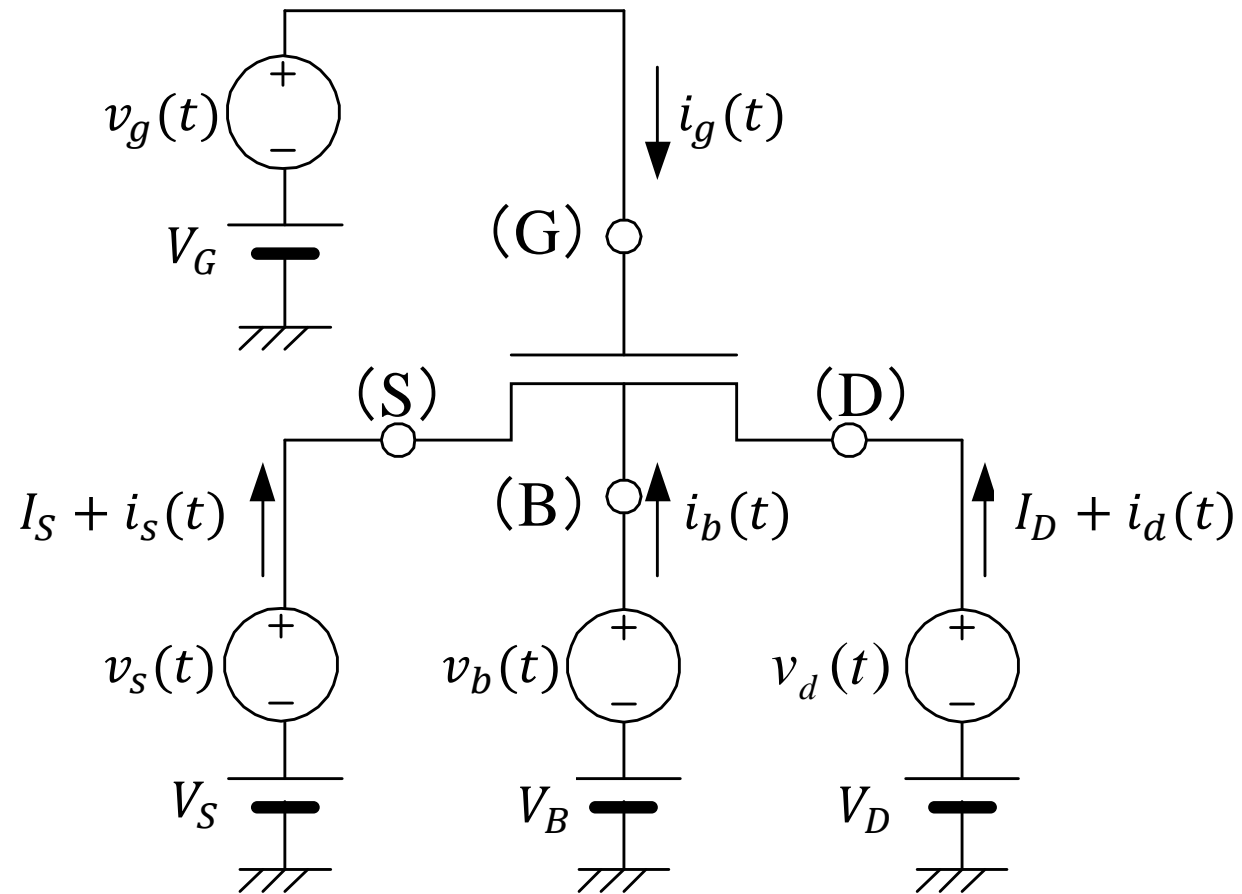
- **完全QSモデル**
 - 等価回路の導出
 - 容量評価
- **y-パラメータモデル**
- **NQS (Non-Quasi-Static) モデル**
 - NQSモデルの導出
 - NQS(高周波用)等価回路
- **RFアプリケーションへの考察**

(注)以下の本を参考に、本資料を作成。

(1) Yannis Tsididis, Operation and Modeling of the MOS Transistor Second Edition, McGraw-Hill, New York, 1999.

(2) Yannis Tsididis and Colin McAndrew, Operation and Modeling of the MOS Transistor Third Edition, Oxford University Press, New York, 2011.

印加電圧の定義 (バイアス[dc]と小信号の電圧/電流成分)



小信号チャージング電流

小信号チャージング電流の表現

$$i_{da}(t) = +C_{dd} \frac{dv_d}{dt} - C_{dg} \frac{dv_g}{dt} - C_{db} \frac{dv_b}{dt} - C_{ds} \frac{dv_s}{dt}$$

$$i_g(t) = -C_{gd} \frac{dv_d}{dt} + C_{gg} \frac{dv_g}{dt} - C_{gb} \frac{dv_b}{dt} - C_{gs} \frac{dv_s}{dt}$$

$$i_b(t) = -C_{bd} \frac{dv_d}{dt} - C_{bg} \frac{dv_g}{dt} + C_{bb} \frac{dv_b}{dt} - C_{bs} \frac{dv_s}{dt}$$

$$i_{sa}(t) = -C_{sd} \frac{dv_d}{dt} - C_{sg} \frac{dv_g}{dt} - C_{sb} \frac{dv_b}{dt} + C_{ss} \frac{dv_s}{dt}$$

動作点での容量

$$C_{kk} = + \left. \frac{\partial q_K}{\partial v_K} \right|_o, \quad C_{kl} = - \left. \frac{\partial q_K}{\partial v_l} \right|_o$$

$l \neq k$, 一般に、 $C_{kl} \neq C_{lk}$

容量の関係式(1)

$v_d(t) = v_g(t) = v_b(t) = v_s(t) = v(t)$ とすると、

$$i_{da}(t) = (C_{dd} - C_{dg} - C_{db} - C_{ds}) \frac{dv}{dt}$$

となり、 $i_{da}(t) = 0$ であるから、

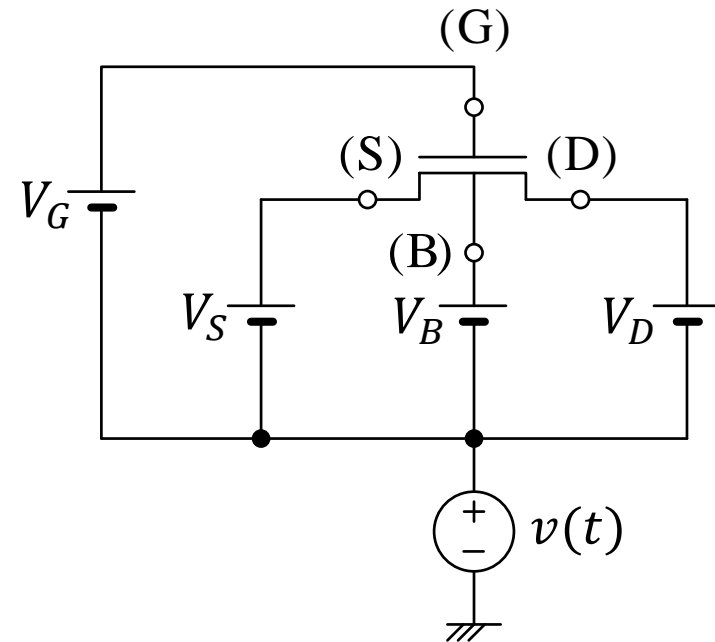
$$C_{dd} - C_{dg} - C_{db} - C_{ds} = 0$$

となる。また、 $dv_g/dt = dv_b/dt = dv_s/dt = 0$
とし、 $i_{da}(t) + i_g(t) + i_b(t) + i_{sa}(t) = 0$ を使うと、

$$(C_{dd} - C_{gd} - C_{bd} - C_{sd}) \frac{dv_d}{dt} = 0$$

となる。これから、以下を得る。

$$C_{dd} - C_{gd} - C_{bd} - C_{sd} = 0$$



容量の関係式(2)

容量の関係をまとめると、以下を得る。

$$C_{dd} = C_{dg} + C_{db} + C_{ds} = C_{gd} + C_{bd} + C_{sd}$$

$$C_{gg} = C_{gd} + C_{gb} + C_{gs} = C_{dg} + C_{bg} + C_{sg}$$

$$C_{bb} = C_{bd} + C_{bg} + C_{bs} = C_{db} + C_{gb} + C_{sb}$$

$$C_{ss} = C_{sd} + C_{sg} + C_{sb} = C_{ds} + C_{gs} + C_{bs}$$

また、 $i_{da}(t)$ に関し以下を得る。

$$\begin{aligned} i_{da}(t) &= +C_{dd} \frac{dv_{ds}}{dt} - C_{dg} \frac{dv_{gs}}{dt} - C_{db} \frac{dv_{bs}}{dt} + (C_{dd} - C_{dg} - C_{db} - C_{ds}) \frac{dv_s}{dt} \\ &= +C_{dd} \frac{dv_{ds}}{dt} - C_{dg} \frac{dv_{gs}}{dt} - C_{db} \frac{dv_{bs}}{dt} \end{aligned}$$

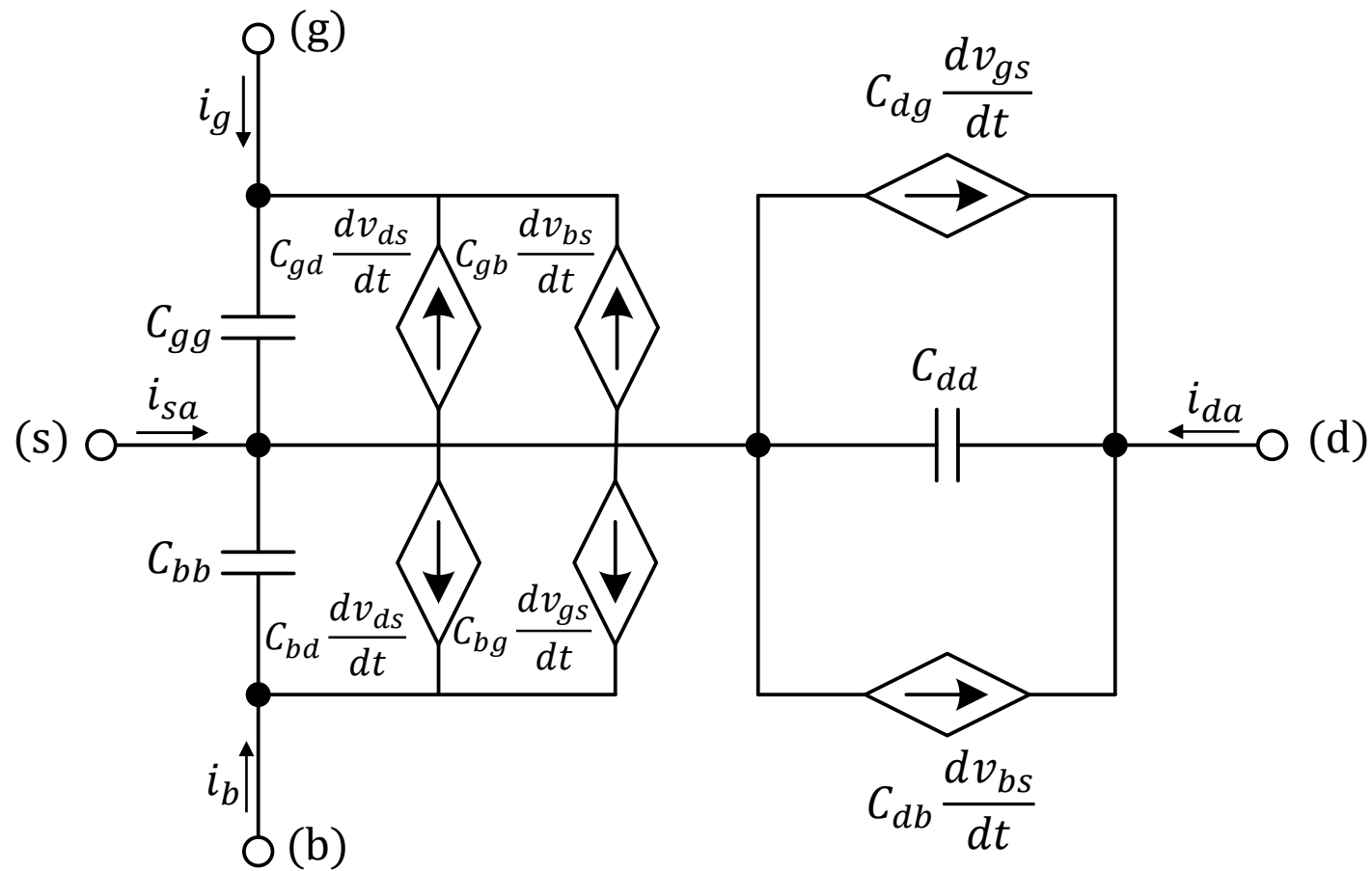
同様に以下を得る。

$$i_g(t) = -C_{gd} \frac{dv_{ds}}{dt} + C_{gg} \frac{dv_{gs}}{dt} - C_{gb} \frac{dv_{bs}}{dt}$$

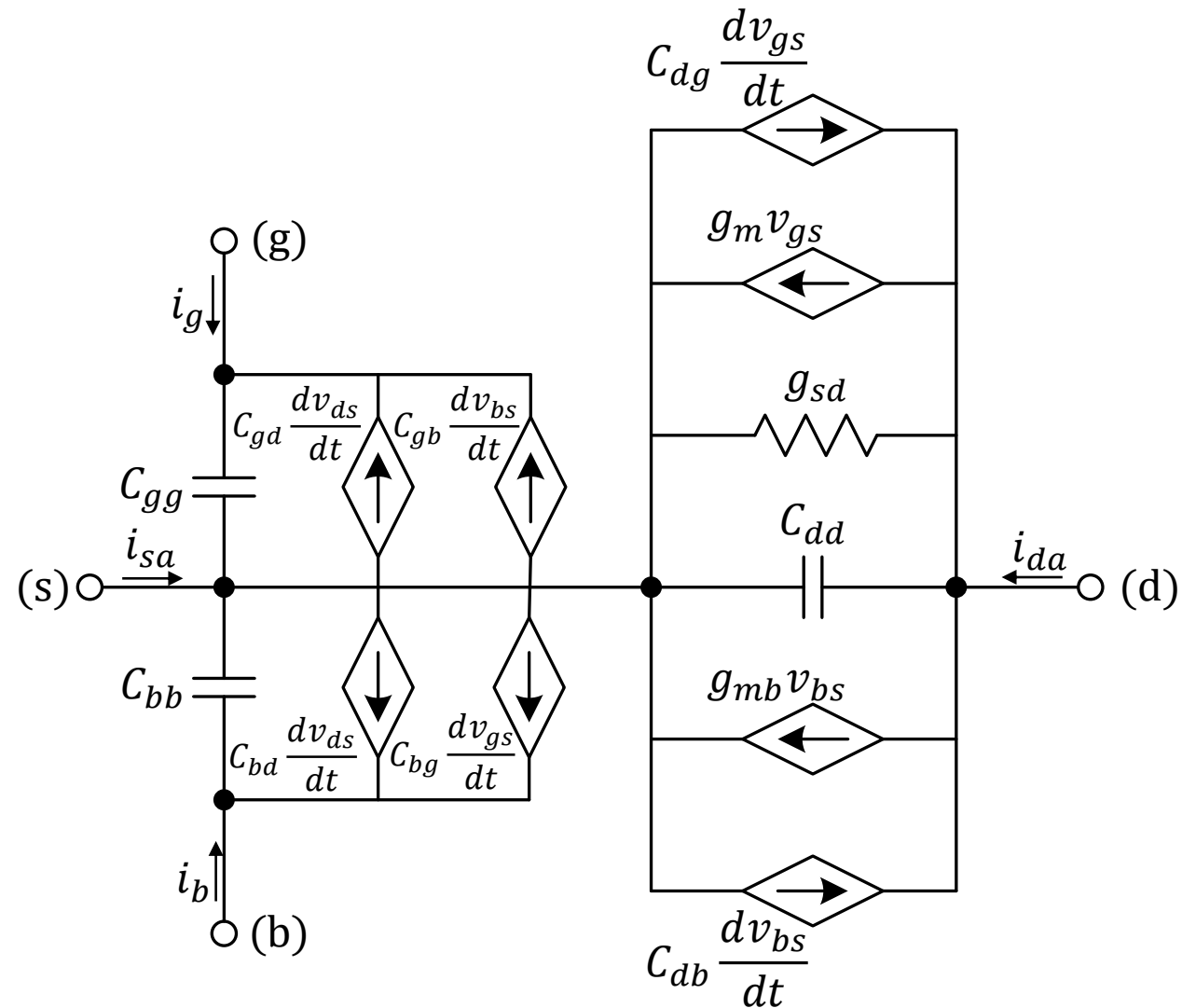
$$i_b(t) = -C_{bd} \frac{dv_{ds}}{dt} - C_{bg} \frac{dv_{gs}}{dt} + C_{bb} \frac{dv_{bs}}{dt}$$

$$\begin{aligned} v_d &= v_{ds} + v_s \\ v_g &= v_{gs} + v_s \\ v_b &= v_{bs} + v_s \end{aligned}$$

小信号等価回路(チャージング電流)



小信号等価回路(チャージング+輸送電流)



小信号等価回路(変形)

$$v_{ds} = v_{dg} + v_{gs} = -v_{gd} + v_{gs}$$

$$v_{bs} = v_{bg} + v_{gs} = -v_{gb} + v_{gs}$$

$$i_g(t) = -C_{gd} \frac{dv_{ds}}{dt} + C_{gg} \frac{dv_{gs}}{dt} - C_{gb} \frac{dv_{bs}}{dt}$$

$$\begin{aligned} i_g(t) &= -C_{gd} \left(-\frac{dv_{gd}}{dt} + \frac{dv_{gs}}{dt} \right) + C_{gg} \frac{dv_{gs}}{dt} - C_{gb} \left(-\frac{dv_{gb}}{dt} + \frac{dv_{gs}}{dt} \right) \\ &= C_{gd} \frac{dv_{gd}}{dt} + C_{gb} \frac{dv_{gb}}{dt} + (C_{gg} - C_{gd} - C_{gb}) \frac{dv_{gs}}{dt} \\ &= C_{gd} \frac{dv_{gd}}{dt} + C_{gb} \frac{dv_{gb}}{dt} + C_{gs} \frac{dv_{gs}}{dt} \end{aligned}$$

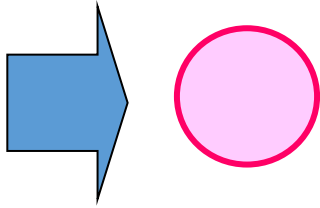
同様に、以下を得る。

$$\begin{aligned} i_{da}(t) &= C_{gd} \frac{dv_{dg}}{dt} + C_{sd} \frac{dv_{ds}}{dt} + C_{bd} \frac{dv_{db}}{dt} - C_m \frac{dv_{gs}}{dt} - C_{mb} \frac{dv_{bs}}{dt} \\ i_b(t) &= C_{bd} \frac{dv_{bd}}{dt} + C_{gb} \frac{dv_{bg}}{dt} - C_{mx} \frac{dv_{gb}}{dt} + C_{bs} \frac{dv_{bs}}{dt} \end{aligned}$$

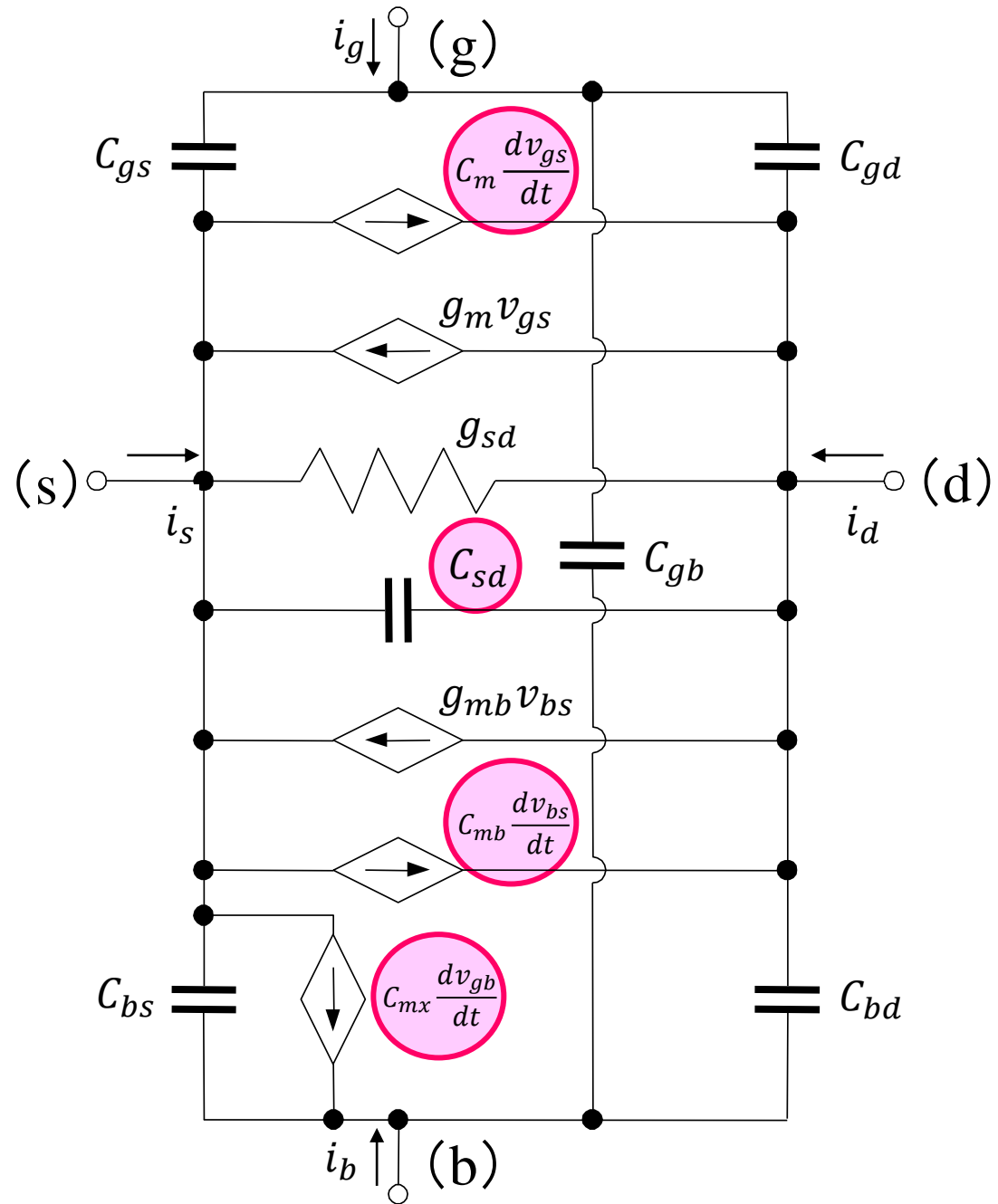
$$\begin{aligned} C_m &= C_{dg} - C_{gd} \\ C_{mb} &= C_{db} - C_{bd} \\ C_{mx} &= C_{bg} - C_{gb} \end{aligned}$$

完全QS小信号 等価回路

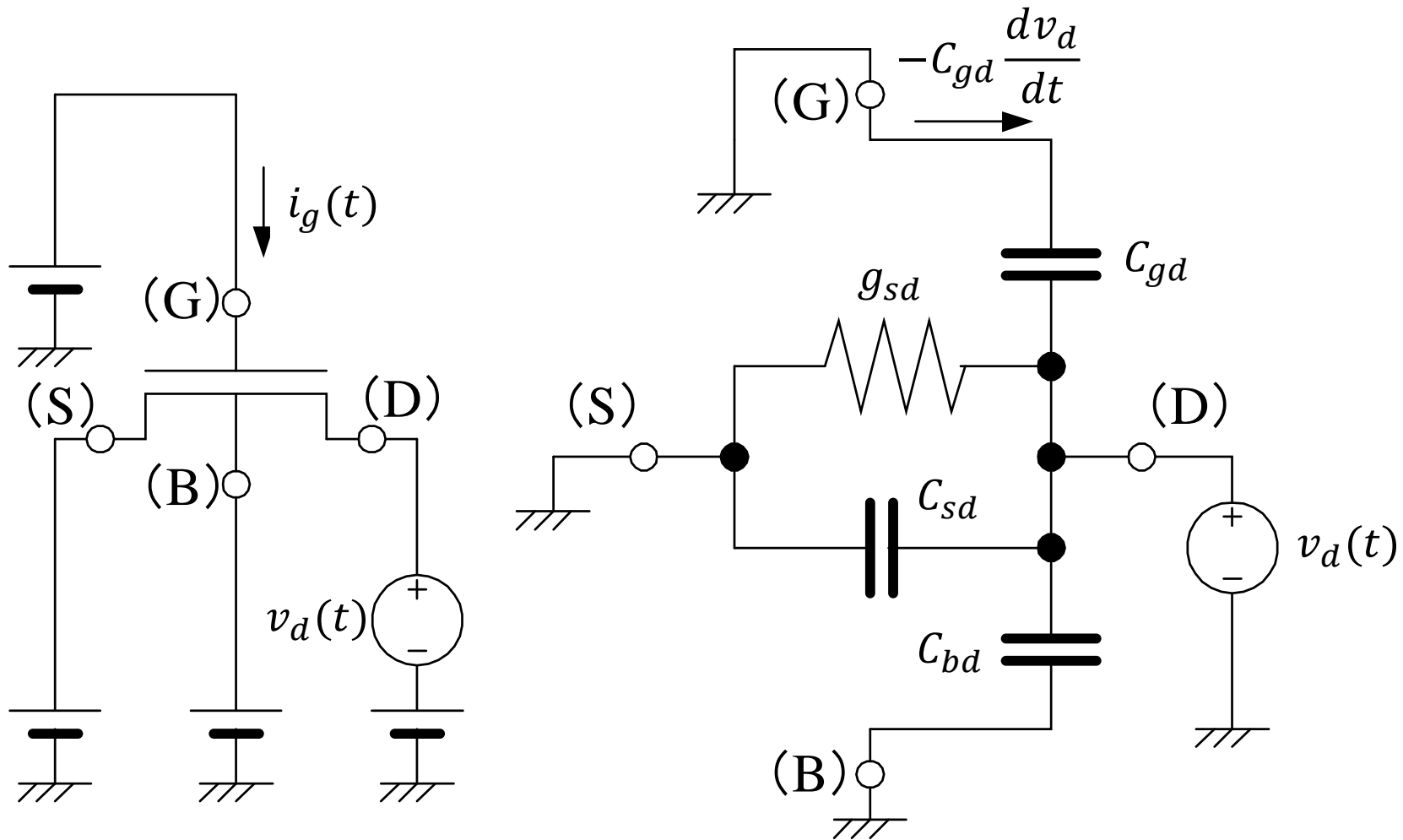
簡易版から追加



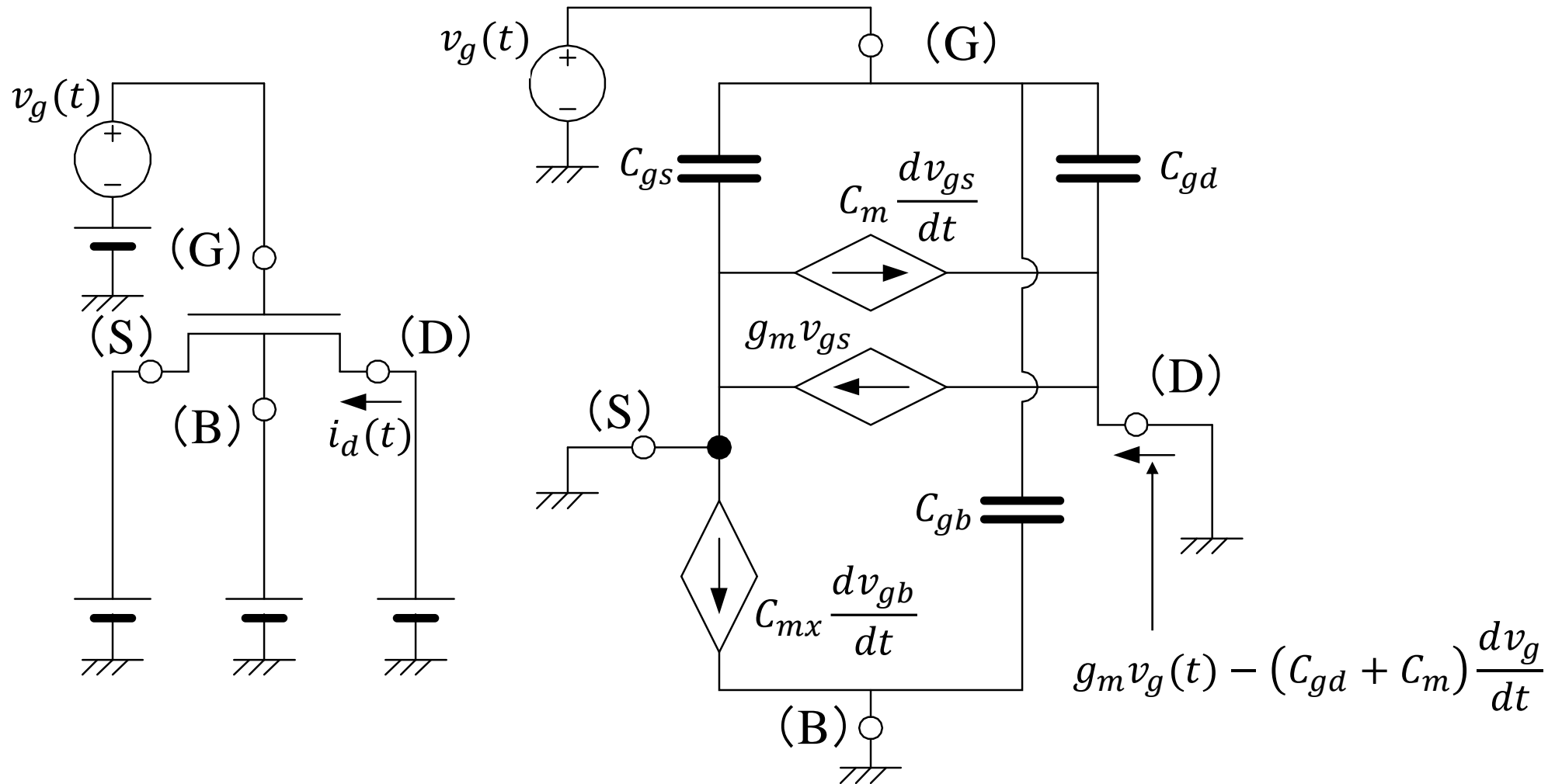
$$\left\{ \begin{array}{l} C_m = C_{dg} - C_{gd} \\ C_{mb} = C_{db} - C_{bd} \\ C_{mx} = C_{bg} - C_{gb} \end{array} \right.$$



ドレインへの小信号印加等価回路



ゲートへの小信号印加等価回路



容量の評価(1)

C_{dg} と C_{db} の導出

仮定

$$\alpha \Rightarrow \alpha_1 = 1 + \frac{\gamma}{2\sqrt{\phi_0 + V_{SB}}} = 1 + \frac{dV_T}{dV_{SB}}$$

α_1 の V_S と V_B の微分は無視(α_1 :定数):
(V_{SB} が大きく V_{DS} が小さい場合、近似が良い。)

$$q_D = Q_D = -WLC'_{ox}(V_{GS} - V_T) \frac{4 + 8\eta + 12\eta^2 + 6\eta^3}{15(1 + \eta)^2}$$

C_{dg} と C_{db} は以下になる。

$$C_{dg} = -\frac{\partial q_D}{\partial v_G} = C_{ox} \frac{4 + 28\eta + 22\eta^2 + 6\eta^3}{15(1 + \eta)^3}$$
$$C_{db} = -\frac{\partial q_D}{\partial v_B} = (\alpha_1 - 1)C_{dg}$$

$$\eta = \begin{cases} 1 - \frac{V_{DS}}{V'_{DS}} & V_{DS} \leq V'_{DS} \\ 0 & V_{DS} > V'_{DS} \end{cases}$$
$$V'_{DS} = \frac{V_{GS} - V_T}{\alpha_1}$$

容量の評価(2)

C_{bg} の導出

$$q_B = Q_B = -WLC'_{ox} \left[\gamma \sqrt{\phi_0 + V_{SB}} + \frac{\alpha - 1}{\alpha} (V_{GS} - V_T) \left(1 - \frac{2}{3} \frac{1 + \eta + \eta^2}{1 + \eta} \right) \right]$$
$$\Rightarrow C_{bg} = -\frac{\partial q_B}{\partial v_G} = \frac{\alpha - 1}{3\alpha} C_{ox} \left(\frac{1 - \eta}{1 + \eta} \right)^2$$

これは、 $C_{bg} = C_{gb}$ である。また、 C_{sd} の導出は、

$$q_S = Q_S = -WLC'_{ox} (V_{GS} - V_T) \frac{6 + 12\eta + 8\eta^2 + 4\eta^3}{15(1 + \eta)^2}$$
$$\Rightarrow C_{sd} = -\frac{\partial q_S}{\partial v_D} = -\left[\frac{4}{15} C_{ox} \alpha_1 \frac{\eta + 3\eta^2 + \eta^3}{(1 + \eta)^3} \right]$$

容量の評価(3)

C_m , C_{mb} , C_{mx} の各値は以下になる。

$$C_m = \frac{4}{15} C_{ox} \frac{1 + 2\eta - 2\eta^2 - \eta^3}{(1 + \eta)^3}, \quad C_{mb} = (\alpha_1 - 1)C_m, \quad C_{mx} = 0$$

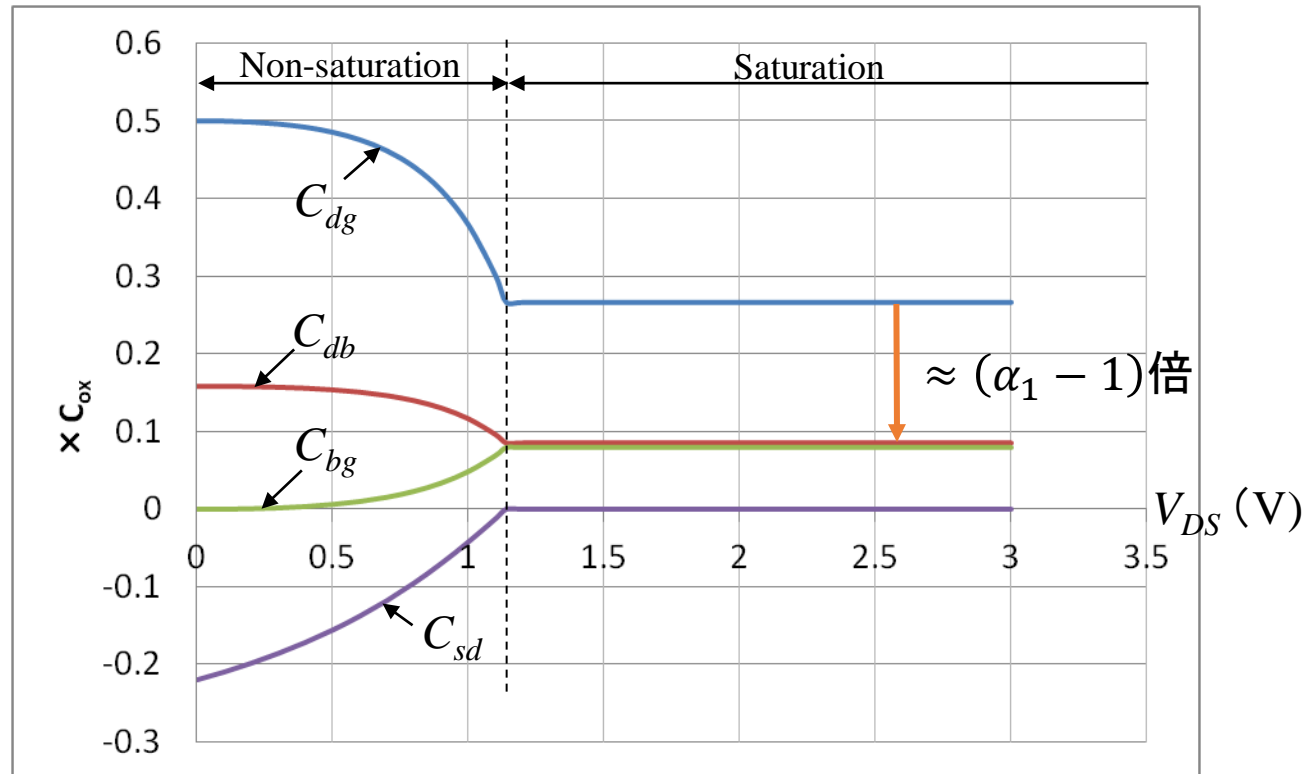
C_{db} , C_{bg} , C_{mb} は、 V_{SB} が小さく、 V_{GS} と V_{DS} が大きい場合に精度が悪くなる。
精度を上げるには、 α_1 を以下の α_5 に変える。

$$\alpha_5 = 1 + \frac{\gamma}{2\sqrt{\phi_0 + V_{SB} + k_c V'_{DS}(1 - \alpha)}}$$

ここで、 $C_{bg} = C_{gb}$, $C_{mx} = 0$ となったが、チャージ・シート・モデルを用いた正確な計算では、 $C_{bg} > C_{gb}$, $C_{mx} > 0$ になる。また、 V_{SB} が大きく、 V_{GS} と V_{DS} が小さい場合以下を得る。

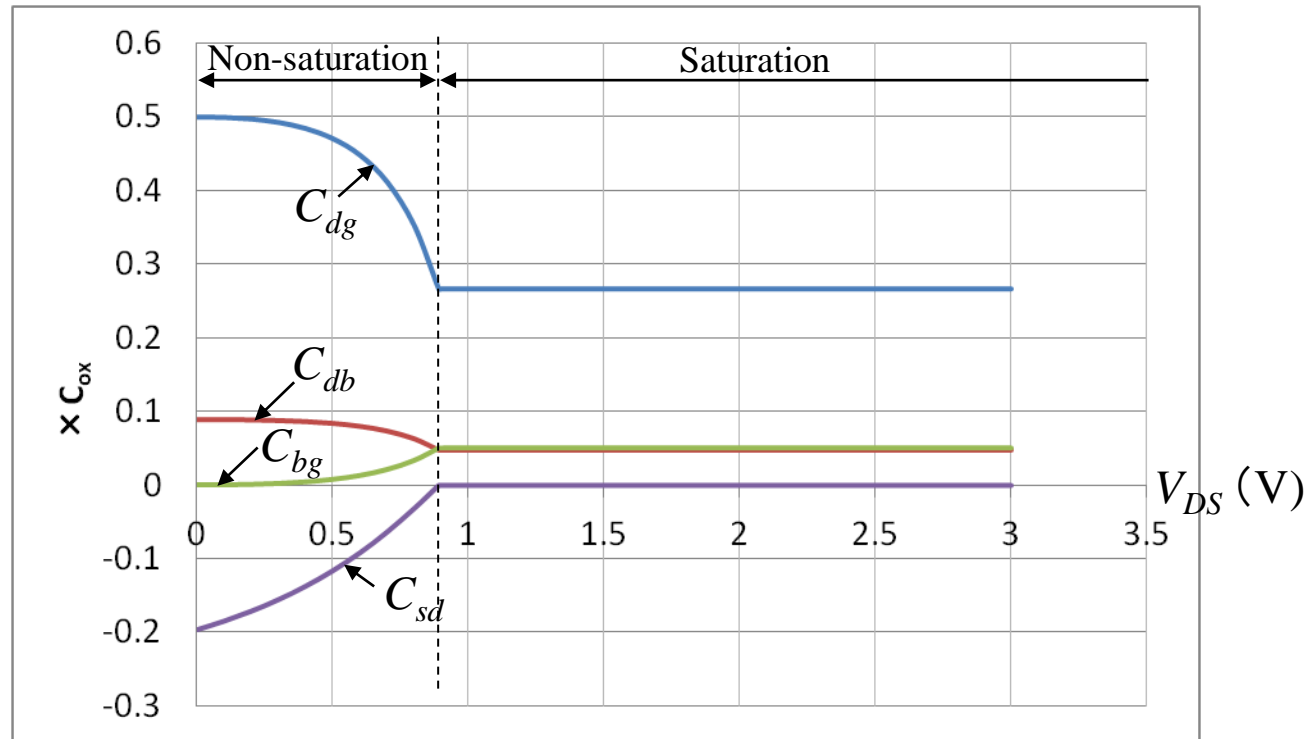
$$\frac{C_{db}}{C_{dg}} \approx \frac{C_{sb}}{C_{sg}} \approx \frac{C_{bd}}{C_{gd}} \approx \frac{C_{bs}}{C_{gs}} \approx \frac{C_{bb}}{C_{gg}} \approx \frac{C_{mb}}{C_m} \approx \frac{C'_{bc}(V_{SB})}{C'_{ox}} \approx \frac{g_{mb}}{g_m} \approx \frac{dV_T}{dV_{SB}} = \alpha_1 - 1$$

$C_{dg}, C_{db}, C_{bg}, C_{sd}$ vs. V_{DS} ($V_{SB} = 0$)



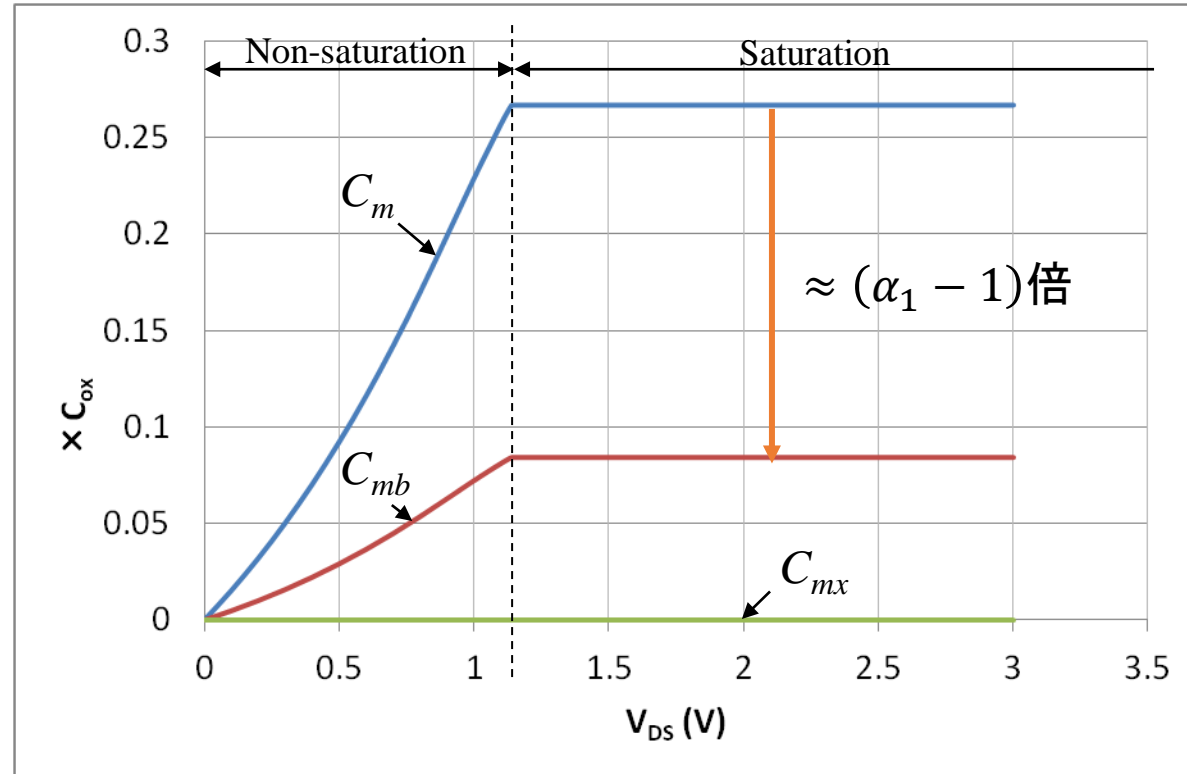
$V_{T0} = 0.5$ V, $\gamma = 0.6$ V^{0.5}, $\phi_0 = 0.9$ V, with $V_{GS} = 2$ V

$C_{dg}, C_{db}, C_{bg}, C_{sd}$ vs. V_{DS} ($V_{SB} = 2V$)



$V_{T0} = 0.5$ V, $\gamma = 0.6$ V^{0.5}, $\phi_0 = 0.9$ V, with $V_{GS} = 2$ V

C_m, C_{mb}, C_{mx} vs. V_{DS} ($V_{SB} = 0$)



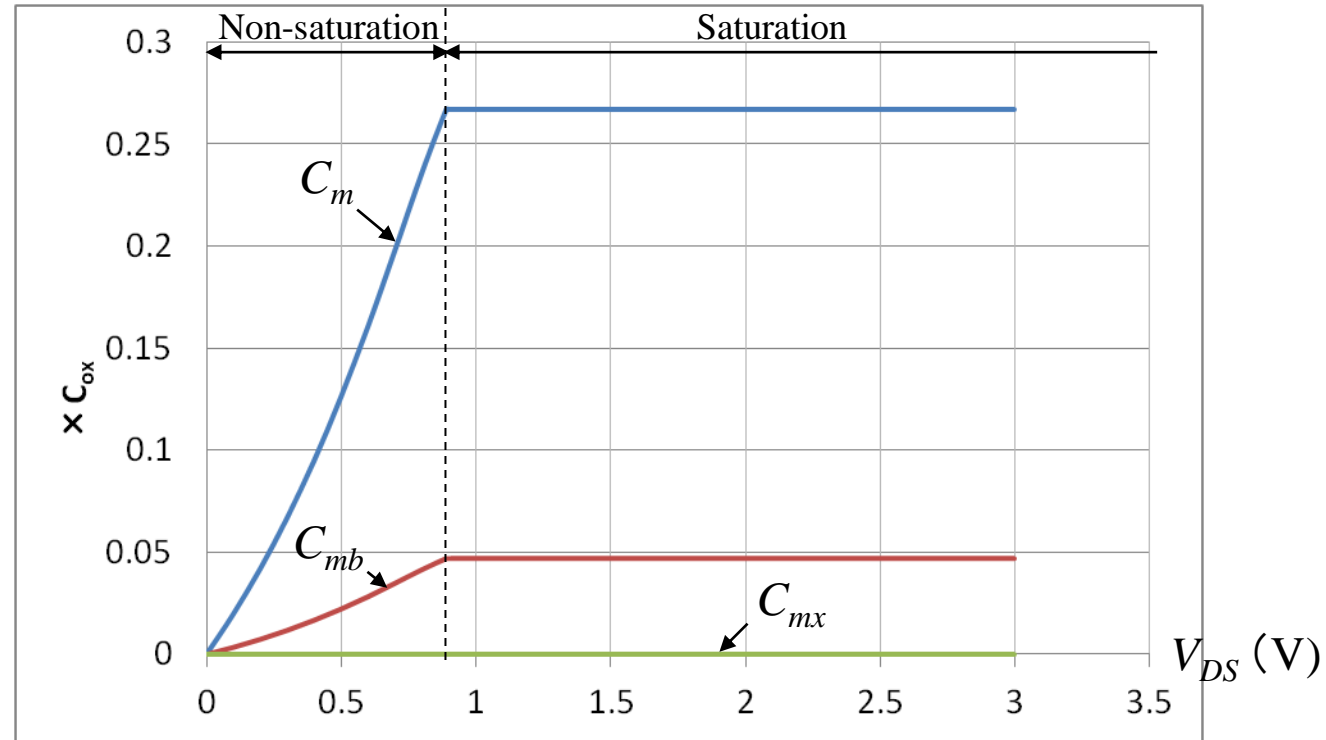
$$C_m = C_{dg} - C_{gd}$$

$$C_{mb} = C_{db} - C_{bd}$$

$$C_{mx} = C_{bg} - C_{gb}$$

$V_{T0} = 0.5$ V, $\gamma = 0.6$ V^{0.5}, $\phi_0 = 0.9$ V, with $V_{GS} = 2$ V

C_m, C_{mb}, C_{mx} vs. V_{DS} ($V_{SB} = 2V$)



$V_{T0} = 0.5$ V, $\gamma = 0.6$ V^{0.5}, $\phi_0 = 0.9$ V, with $V_{GS} = 2$ V

非飽和領域での各容量

$V_{DS} = 0 (\eta = 1)$ での容量

$$C_{dd} = C_{dg} + C_{db} + C_{ds} = C_{gd} + C_{bd} + C_{sd}$$

$$C_{gg} = C_{ox} = C'_{ox}WL$$

$$C_{dg} = C_{gd} = C_{gs} = C_{sg} = \frac{C_{gg}}{2}$$

$$C_{bb} = (\alpha_1 - 1)C_{gg} = C'_{bc}(V_{SB})WL$$

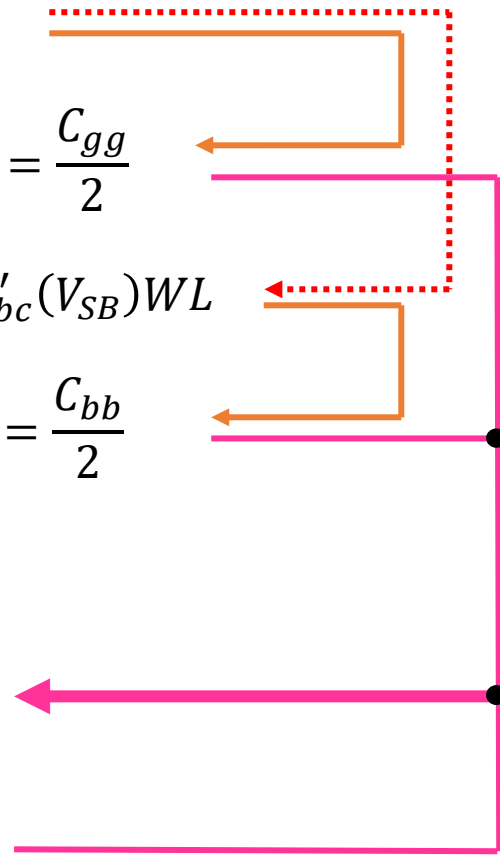
$$C_{db} = C_{bd} = C_{bs} = C_{sb} = \frac{C_{bb}}{2}$$

$$C_{gb} = C_{bg} = 0$$

$$C_{dd} = C_{ss} = \alpha_1 \frac{C_{ox}}{3}$$

$$C_{ds} = C_{sd} = -\alpha_1 \frac{C_{ox}}{6}$$

$$C_m = C_{mb} = C_{mx} = 0$$



ゲート側容量

基板側容量

ゲート～基板間容量

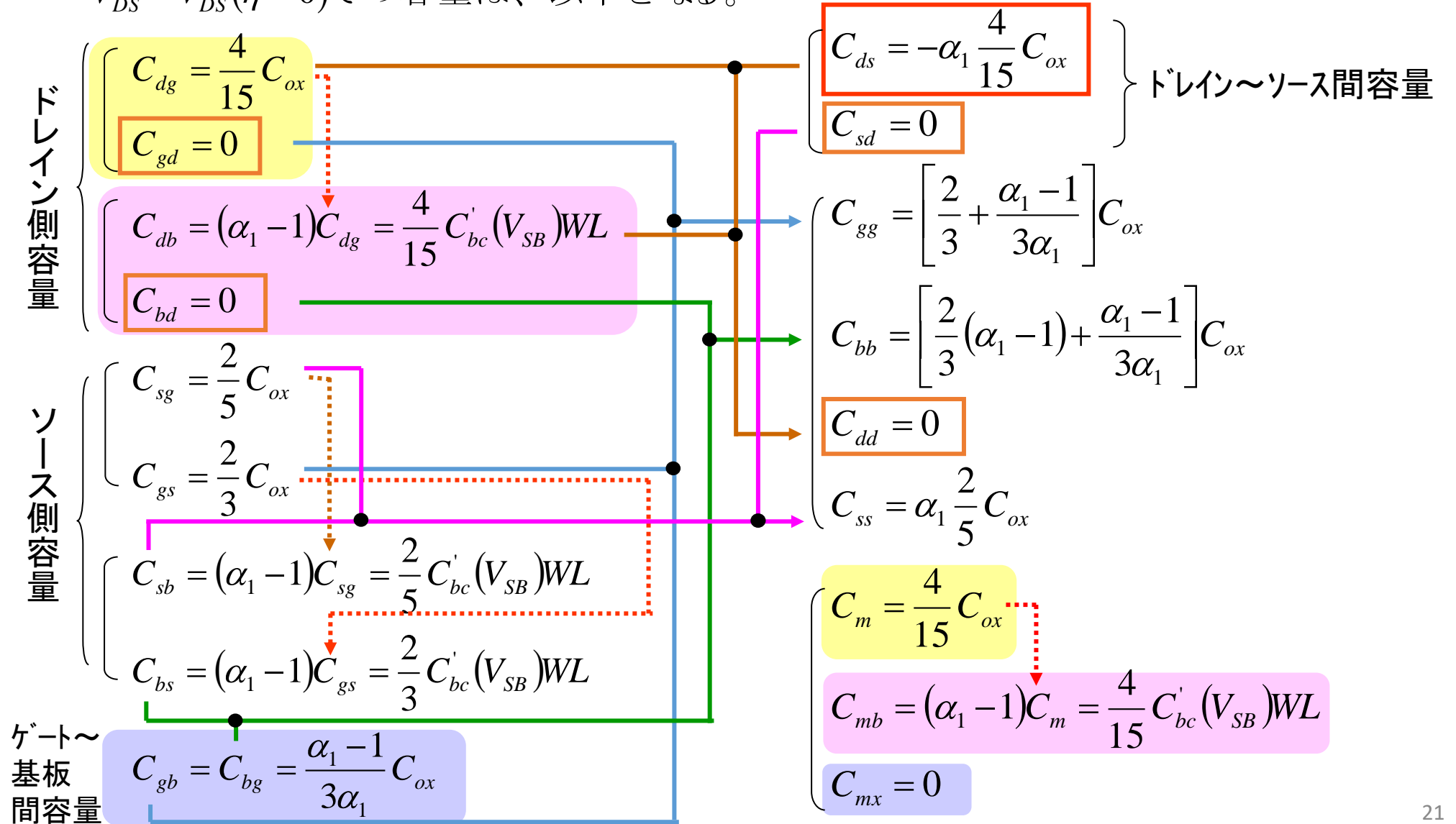
ドレイン/ソース容量

ドレイン～ソース間容量

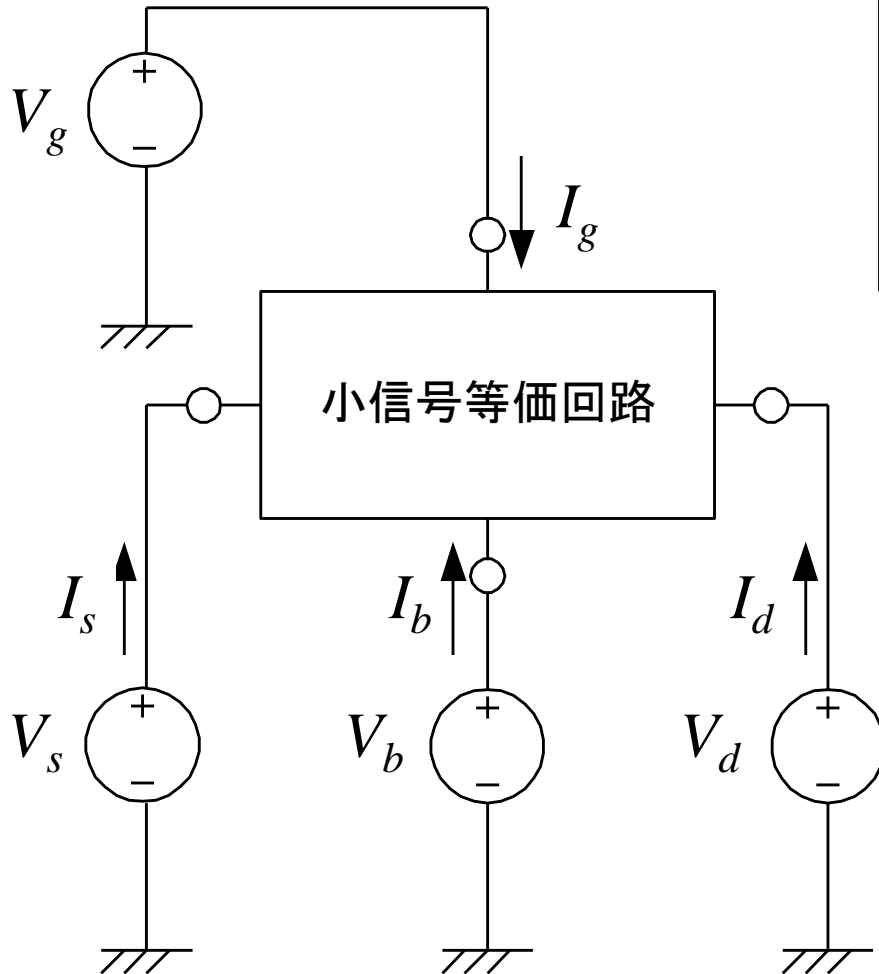
$V_{DS} = 0$ の場合、 $C_{kl} = C_{lk}$
 一般に、 $V_{DS} \neq 0$ の場合、 $C_{kl} \neq C_{lk}$

飽和領域での各容量

$V_{DS} = V_{DS}' (\eta = 0)$ での容量は、以下となる。



yパラメータモデル(電流・電圧表現:小信号)



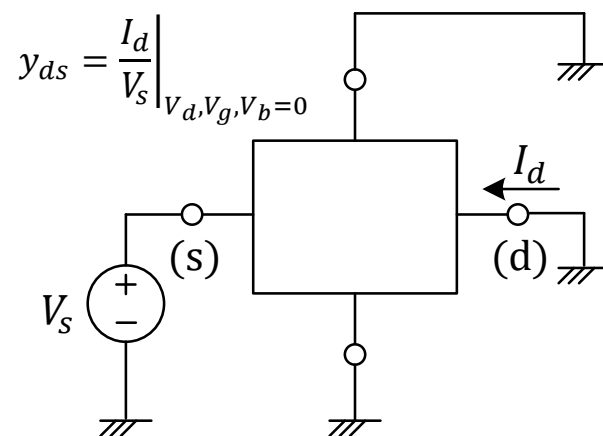
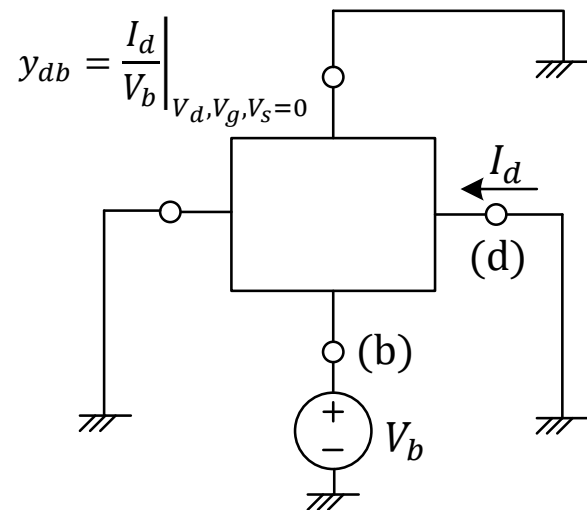
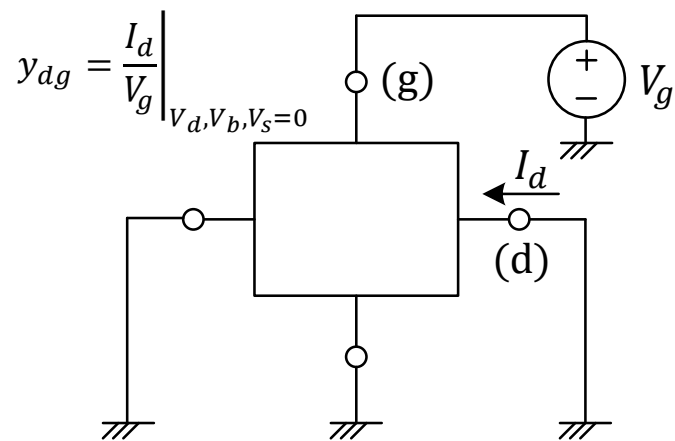
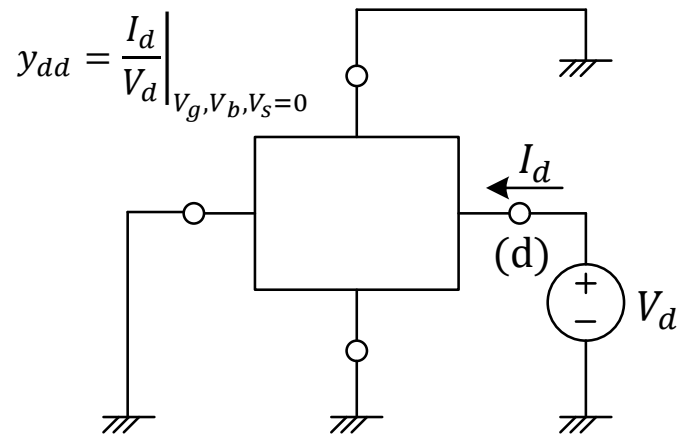
$$v_g(t) = M_{vg} \cos(\omega t + \phi_{vg})$$

↓

$$V_g = M_{vg} e^{j\phi_{vg}}$$

$i_d(t) \Rightarrow I_d$	$v_d(t) \Rightarrow V_d$
$i_g(t) \Rightarrow I_g$	$v_g(t) \Rightarrow V_g$
$i_b(t) \Rightarrow I_b$	$v_b(t) \Rightarrow V_b$
$i_s(t) \Rightarrow I_s$	$v_s(t) \Rightarrow V_s$

yパラメータの定義



yパラメータを用いた電流表現(1)

小信号等価回路が線形であるため、 I_d は以下の式で表される。

$$\begin{aligned} I_d &= I_d \Big|_{V_g, V_b, V_s=0} + I_d \Big|_{V_d, V_b, V_s=0} + I_d \Big|_{V_d, V_g, V_s=0} + I_d \Big|_{V_d, V_g, V_b=0} \\ &= y_{dd}V_d + y_{dg}V_g + y_{db}V_b + y_{ds}V_s \end{aligned}$$

ここで、

$$y_{kl} = \frac{I_k}{V_l} \Big|_{V_n=0, n \neq l}$$

である。これから同様に、 I_g, I_b, I_s は以下の式で表される。

$$\begin{aligned} I_g &= y_{gd}V_d + y_{gg}V_g + y_{gb}V_b + y_{gs}V_s \\ I_b &= y_{bd}V_d + y_{bg}V_g + y_{bb}V_b + y_{bs}V_s \\ I_s &= y_{sd}V_d + y_{sg}V_g + y_{sb}V_b + y_{ss}V_s \end{aligned}$$

yパラメータを用いた電流表現(2)

yパラメータの間には、以下の関係がある。

$$y_{dd} + y_{dg} + y_{db} + y_{ds} = y_{dd} + y_{gd} + y_{bd} + y_{sd} = 0$$

$$y_{gg} + y_{gd} + y_{gb} + y_{gs} = y_{gg} + y_{dg} + y_{bg} + y_{sg} = 0$$

$$y_{bb} + y_{bd} + y_{bg} + y_{bs} = y_{bb} + y_{db} + y_{gb} + y_{sb} = 0$$

$$y_{ss} + y_{sd} + y_{sg} + y_{sb} = y_{ss} + y_{ds} + y_{gs} + y_{bs} = 0$$

また、電流に関して以下の関係がある。

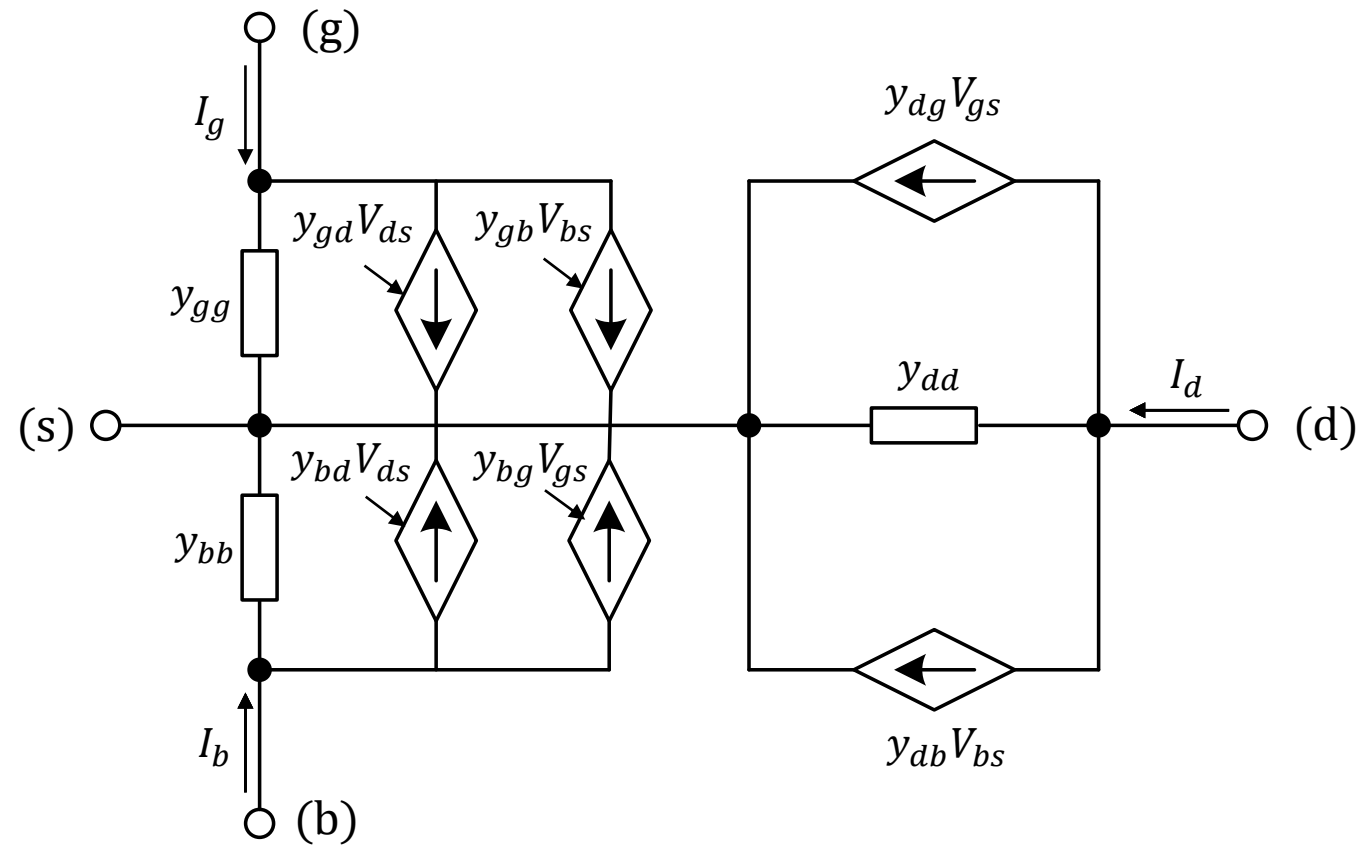
$$\begin{aligned} I_d &= y_{dd}V_d + y_{dg}V_g + y_{db}V_b + y_{ds}V_s = y_{dd}V_{ds} + y_{dg}V_{gs} + y_{db}V_{bs} + (y_{dd} + y_{dg} + y_{db} + y_{ds})V_s \\ &= y_{dd}V_{ds} + y_{dg}V_{gs} + y_{db}V_{bs} \end{aligned}$$

同様に、 I_g と I_b は以下の式で表される。

$$I_g = y_{gd}V_{ds} + y_{gg}V_{gs} + y_{gb}V_{bs}, \quad I_b = y_{bd}V_{ds} + y_{bg}V_{gs} + y_{bb}V_{bs}$$

$$V_{kl} = V_k - V_l$$

ソース参照 y パラメータモデル



yパラメータを用いた電流表現(3)

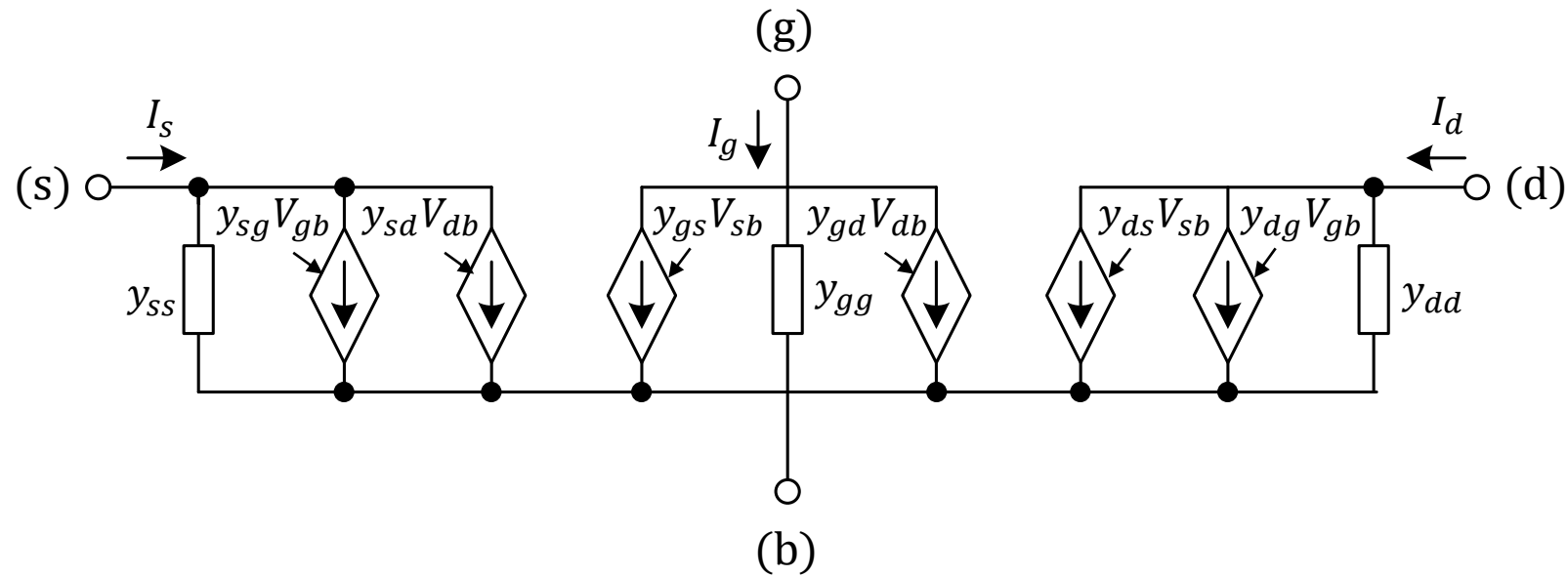
また、 I_d は以下の如く変形される。

$$\begin{aligned} I_d &= y_{dd}V_d + y_{dg}V_g + y_{db}V_b + y_{ds}V_s \\ &= y_{dd}V_{db} + y_{dg}V_{gb} + (y_{dd} + y_{dg} + y_{db} + y_{ds})V_b + y_{ds}V_{sb} \\ &= y_{dd}V_{db} + y_{dg}V_{gb} + y_{ds}V_{sb} \end{aligned}$$

これから同様に、 I_g と I_s は以下の式で表される。

$$\begin{aligned} I_g &= y_{gd}V_{db} + y_{gg}V_{gb} + y_{gs}V_{sb} \\ I_s &= y_{sd}V_{db} + y_{sg}V_{gb} + y_{ss}V_{sb} \end{aligned}$$

基板参照 y パラメータモデル



yパラメータを用いた電流表現(4)

電流に関して以下の関係がある。

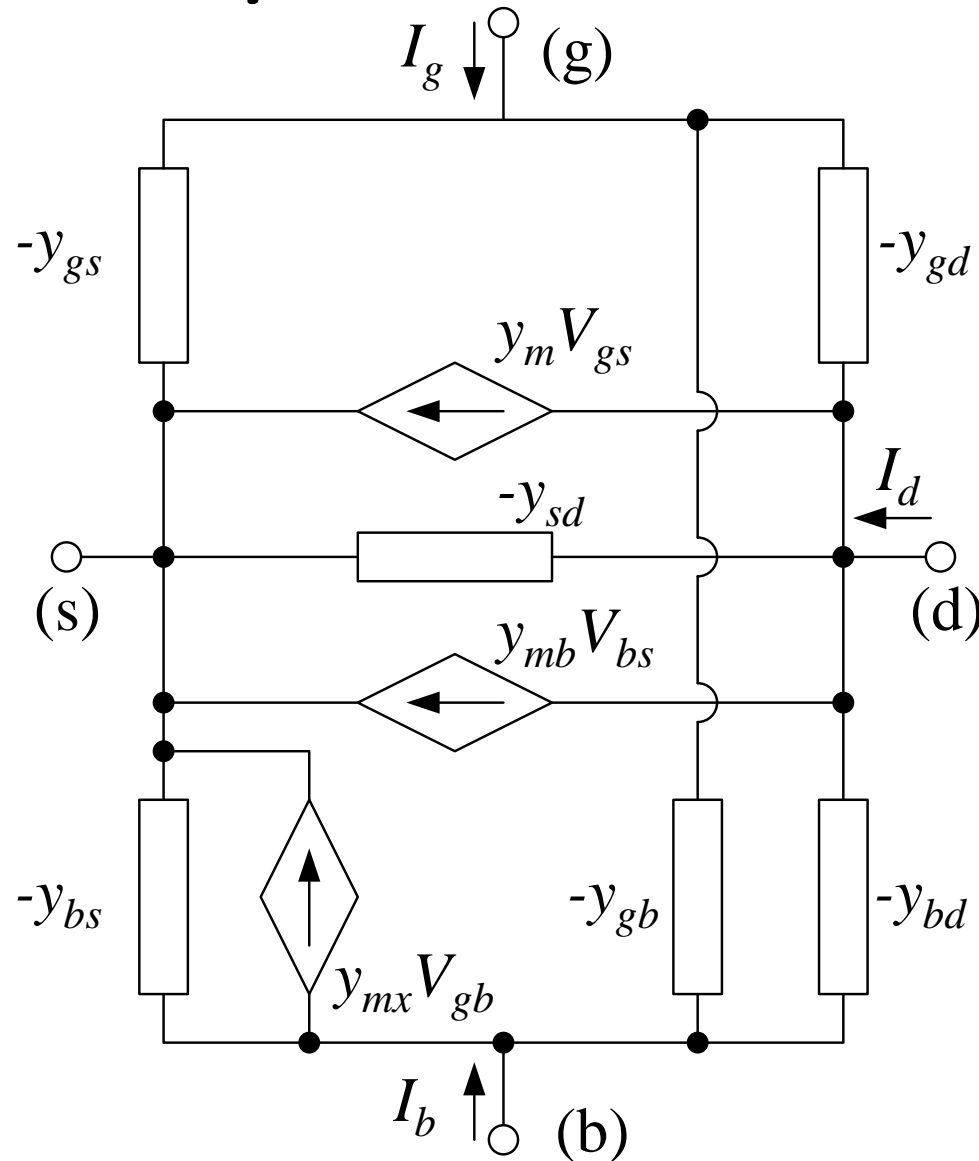
$$\begin{aligned} I_d &= y_{dd}V_{ds} + y_{dg}V_{gs} + y_{db}V_{bs} \\ &= -(y_{gd} + y_{bd} + y_{sd})V_{ds} + y_{dg}V_{gs} + y_{db}V_{bs} \\ &= -y_{gd}(V_{dg} + V_{gs}) - y_{bd}(V_{db} + V_{bs}) - y_{sd}V_{ds} + y_{dg}V_{gs} + y_{db}V_{bs} \\ &= -y_{gd}V_{dg} - y_{sd}V_{ds} - y_{bd}V_{db} + (y_{dg} - y_{gd})V_{gs} + (y_{db} - y_{bd})V_{bs} \\ &= -y_{gd}V_{dg} - y_{sd}V_{ds} - y_{bd}V_{db} + y_mV_{gs} + y_{mb}V_{bs} \end{aligned}$$

同様に以下が導かれる。

$$\begin{aligned} I_g &= -y_{gd}V_{gd} - y_{gb}V_{gb} - y_{gs}V_{gs} \\ I_b &= -y_{bd}V_{bd} - y_{gb}V_{bg} + y_{mx}V_{gb} - y_{bs}V_{bs} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} y_m &= y_{dg} - y_{gd} \\ y_{mb} &= y_{db} - y_{bd} \\ y_{mx} &= y_{bg} - y_{gb} \end{aligned}$$

一般的なyパラメータモデル



完全QS小信号の場合

$$-y_{gd} = j\omega C_{gd}$$

$$-y_{gs} = j\omega C_{gs}$$

$$-y_{bd} = j\omega C_{bd}$$

$$-y_{bs} = j\omega C_{bs}$$

$$-y_{gb} = j\omega C_{gb}$$

$$-y_{sd} = g_{sd} + j\omega C_{sd}$$

$$y_m = g_m - j\omega C_m$$

$$y_{mb} = g_{mb} - j\omega C_{mb}$$

$$y_{mx} = -j\omega C_{mx}$$

NQS強反転モデル(1) : dc

α に関し以下を仮定する。

$$\alpha = \alpha_1 = 1 + \frac{\gamma}{2\sqrt{\phi_0 + V_{SB}}} \quad (\alpha_1 \text{の} V_S \text{または} V_B \text{の微分は無視する。})$$

dcバイアス印加すると、簡単化されたソース参照モデル(直接導出)の結果から

$$Q'_B(x) = -C'_{ox}[\gamma\sqrt{\phi_0 - V_{BS}} + (\alpha_1 - 1)V_{CS}(x)] \quad \Rightarrow \quad Q_B = W \int_0^L Q'_B(x) dx$$

$$Q'_G(x) = C'_{ox}[V_{GS} - V_{FB} - \phi_0 - V_{CS}(x)] - Q'_o \quad \Rightarrow \quad Q_G = W \int_0^L Q'_G(x) dx$$

$$Q'_I(x) = -C'_{ox}U_I(x)$$

$$U_I(x) = V_{GS} - V_{FB} - \phi_0 - \gamma\sqrt{\phi_0 - V_{BS}} - \alpha_1 V_{CS}(x)$$

$$\begin{aligned} V_{GS} &= V_{GB} - V_{SB} \\ V_{CS}(x) &= V_{CB}(x) - V_{SB} \\ Q'_G + Q'_o + Q'_I + Q'_B &= 0 \end{aligned}$$

NQS強反転モデル(2) : dc

チャネル内の点 x における電流 $I_I(x)$ は、以下になる。

$$I_I(x) = -\mu W Q'_I(x) \frac{dV_{CS}(x)}{dx} = \frac{1}{\alpha_1} \mu W Q'_I(x) \frac{dU_I(x)}{dx} = -\frac{1}{\alpha_1} \mu W C'_{ox} U_I(x) \frac{dU_I(x)}{dx}$$

dcの場合、 $I_I(x) = I_D$ である。上式を x から L まで積分すると、

$$I_D = \frac{W}{L-x} \frac{\mu C'_{ox}}{2\alpha_1} [U_I^2(x) - U_I^2(L)]$$

となる。 $x = 0$ の場合、以下になる。

$$I_D = \frac{W}{L} \frac{\mu C'_{ox}}{2\alpha_1} [U_I^2(0) - U_I^2(L)]$$

I_D に関する上2式から $U_I(x)$ を解くと、以下を得る。

$$U_I(x) = \left\{ U_I^2(0) + \frac{x}{L} [U_I^2(L) - U_I^2(0)] \right\}^{1/2}$$

NQS強反転モデル(3) : dc

ソース端では、 $V_{CS}(0) = 0$ であるから、

$$U_I(0) = V_{GS} - V_{FB} - \phi_0 - \gamma\sqrt{\phi_0 - V_{BS}}$$

となる。また、ドレイン端では、

$$\begin{aligned} V_{CS}(L) &= V_{DS}, & V_{DS} &\leq V'_{DS} \\ &= V'_{DS}, & V_{DS} &> V'_{DS} \end{aligned}$$

であるから、

$$\begin{aligned} U_I(L) &= V_{GS} - V_{FB} - \phi_0 - \gamma\sqrt{\phi_0 - V_{BS}} - \alpha_1 V_{DS}, & V_{DS} &\leq V'_{DS} \\ &= V_{GS} - V_{FB} - \phi_0 - \gamma\sqrt{\phi_0 - V_{BS}} - \alpha_1 V'_{DS}, & V_{DS} &> V'_{DS} \end{aligned}$$

となる。また、ここでdc成分に関し、以下とする。

$$I_G = I_B = 0$$

NQS強反転モデル(4): 時間変化(大信号)

全量(大信号)の時間変化はそれぞれ以下で表される。

$$q'_G(x, t) = C'_{ox}[v_{GS}(t) - V_{FB} - \phi_0 - v_{CS}(x, t)] - Q'_o, \quad q_G(t) = W \int_0^L q'_G(x, t) dx$$

$$q'_B(x, t) = -C'_{ox}[\gamma\sqrt{\phi_0 - v_{BS}(t)} + (\alpha_1 - 1)v_{CS}(x, t)], \quad q_B(t) = W \int_0^L q'_B(x, t) dx$$

$$q'_I(x, t) = -C'_{ox}u_I(x, t), \quad u_I(x, t) = v_{GS}(t) - V_{FB} - \phi_0 - \gamma\sqrt{\phi_0 - v_{BS}(t)} - \alpha_1v_{CS}(x, t)$$

また、電流 $i_I(x, t)$ は、

$$i_I(x, t) = \frac{\mu W}{\alpha_1} q'_I(x, t) \frac{\partial u_I(x, t)}{\partial x}$$

となる。電流連続の式から以下を得る。

$$\frac{\partial i_I(x, t)}{\partial x} = -C'_{ox}W \frac{\partial u_I(x, t)}{\partial t}$$

以下が端子電流である。

$$i_D(t) = i_I(L, t)$$

$$i_G(t) = \frac{dq_G(t)}{dt}$$

$$i_B(t) = \frac{dq_B(t)}{dt}$$

NQS強反転モデル(5):時間変化(小信号)

全端子電圧を以下で定義する。

$$v_{GS}(t) = V_{GS} + v_{gs}(t) \quad (\text{全変化量} = \text{バイアス量} + \text{小信号})$$

$$v_{BS}(t) = V_{BS} + v_{bs}(t)$$

$$v_{DS}(t) = V_{DS} + v_{ds}(t)$$

上記電圧による他の時間変化量は以下になる。

$$q'_G(x, t) = Q'_G(x) + q'_g(x, t)$$

$$q_G(t) = Q_G + q_g(t)$$

$$q'_B(x, t) = Q'_B(x) + q'_b(x, t)$$

$$q_B(t) = Q_B + q_b(t)$$

$$u_I(x, t) = U_I(x) + u_i(x, t)$$

NQS強反転モデル(6):時間変化(小信号)

ゲート電荷をバイアスと小信号部分に分けて表すと、

$$\begin{aligned} Q'_G(x) + q'_g(x, t) &= C'_{ox} \left[V_{GS} + v_{gs}(t) - V_{FB} - \phi_0 - V_{CS} - v_{cs}(x, t) \right] - Q'_o \\ &= \left\{ C'_{ox} \left[V_{GS} - V_{FB} - \phi_0 - V_{CS} \right] - Q'_o \right\} + C'_{ox} [v_{gs}(t) - v_{cs}(x, t)] \end{aligned}$$

となるため、

$$q'_g(x, t) = C'_{ox} [v_{gs}(t) - v_{cs}(x, t)]$$

となる。また、

$$Q_G(x) + q_g(t) = W \int_0^L [Q'_G(x) + q'_g(x, t)] dx = W \int_0^L Q'_G(x) dx + W \int_0^L q'_g(x, t) dx$$

から、以下を得る。

$$q_g(t) = W \int_0^L q'_g(x, t) dx$$

NQS強反転モデル(7):時間変化(小信号)

空乏層電荷に関して、同様の表現を得るために

$$q'_B(x, t) = -C'_{ox}[\gamma\sqrt{\phi_0 - v_{BS}(t)} + (\alpha_1 - 1)v_{CS}(x, t)]$$

の中の、ルートの表現をテイラー展開して

$$\gamma\sqrt{\phi_0 - v_{BS}(t)} = \gamma\sqrt{(\phi_0 - V_{BS}) - v_{bs}(t)} = \gamma\sqrt{\phi_0 - V_{BS}} - (\alpha_1 - 1)v_{bs}(t)$$

とすると、

$$\begin{aligned} Q'_B(x) + q'_b(x, t) &= -C'_{ox}[\gamma\sqrt{\phi_0 - V_{BS}} - (\alpha_1 - 1)v_{bs}(t) + (\alpha_1 - 1)(V_{CS}(x) + v_{CS}(x, t))] \\ &= -C'_{ox}[\gamma\sqrt{\phi_0 - V_{BS}} + (\alpha_1 - 1)V_{CS}(x)] + C'_{ox}(\alpha_1 - 1)(v_{bs}(t) - v_{CS}(x, t)) \end{aligned}$$

になるため、以下を得る。

$$q'_b(x, t) = C'_{ox}(\alpha_1 - 1)(v_{bs}(t) - v_{CS}(x, t))$$

また、同様に以下も得る。

$$q_b(t) = W \int_0^L q'_b(x, t) dx$$

NQS強反転モデル(8):時間変化(小信号)

$u_i(x, t)$ に関しても、ルートの表現に $q'_B(x, t)$ と同様の処理をして整理すると、以下を得る。

$$\begin{aligned} u_i(x, t) &= v_{gs}(t) + (\alpha_1 - 1)v_{bs}(t) - \alpha_1 v_{cs}(x, t) \\ &= [v_{gs}(t) - v_{cs}(x, t)] + (\alpha_1 - 1) [v_{bs}(t) - v_{cs}(x, t)] \end{aligned}$$

$v_{cs}(x, t)$ は、ソースで0、ドレインで $v_{ds}(t)$ であるから、

$$\begin{aligned} u_i(0, t) &= v_{gs}(t) + (\alpha_1 - 1)v_{bs}(t) \\ u_i(L, t) &= [v_{gs}(t) - v_{ds}(t)] + (\alpha_1 - 1) [v_{bs}(t) - v_{ds}(t)] \end{aligned}$$

を得る。これらは、境界条件になる。

NQS強反転モデル(9):時間変化(小信号)

$i_i(x, t)$ を求める。

$$\begin{aligned}i_I(x, t) &= I_I(x) + i_i(x, t) = \frac{\mu W}{\alpha_1} q'_I(x, t) \frac{\partial u_I(x, t)}{\partial x} \\&= \frac{\mu W}{\alpha_1} (-C'_{ox})(U_I(x) + u_i(x, t)) \frac{\partial}{\partial x} (U_I(x) + u_i(x, t)) \\&= -\frac{\mu W C'_{ox}}{\alpha_1} \left\{ U_I(x) \frac{\partial U_I(x)}{\partial x} + \frac{\partial}{\partial x} [U_I(x) u_i(x, t)] + u_i(x, t) \frac{\partial u_i(x, t)}{\partial x} \right\}\end{aligned}$$

であるから、{ }内の最後の項を無視すると、

$$i_i(x, t) = -\frac{\mu W C'_{ox}}{\alpha_1} \frac{\partial}{\partial x} [U_I(x) u_i(x, t)]$$

を得る。また、 $\partial I_I(x)/\partial x = 0$, $\partial U_I(x)/\partial t = 0$ から以下を得る。

$$\frac{\partial i_i(x, t)}{\partial x} = -C'_{ox} W \frac{\partial u_i(x, t)}{\partial t}$$

NQS強反転モデル(10):時間変化(小信号)

ドレインの小信号電流は、

$$i_d(t) = i_i(L, t)$$

となる。また、ゲートの小信号電流は、

$$\begin{aligned} i_g(t) &= \frac{dq_g(t)}{dt} = WC'_{ox} \frac{d}{dt} \int_0^L [v_{gs}(t) - v_{cs}(x, t)] dx \\ &= WC'_{ox} \frac{d}{dt} \int_0^L \left\{ \frac{\alpha_1 - 1}{\alpha_1} [v_{gs}(t) - v_{bs}(t)] + \frac{1}{\alpha_1} u_i(x, t) \right\} dx \end{aligned}$$

となる。同様に、 $i_b(t)$ は以下になる。

$$i_b(t) = \frac{dq_b(t)}{dt} = (\alpha_1 - 1)WC'_{ox} \frac{d}{dt} \int_0^L \left\{ \frac{1}{\alpha_1} [v_{bs}(t) - v_{gs}(t)] + \frac{1}{\alpha_1} u_i(x, t) \right\} dx$$

$$\begin{aligned} u_i(x, t) &= v_{gs}(t) + (\alpha_1 - 1)v_{bs}(t) - \alpha_1 v_{cs}(x, t) \\ \Rightarrow v_{cs}(x, t) &= \frac{1}{\alpha_1} [v_{gs}(t) + (\alpha_1 - 1)v_{bs}(t) - u_i(x, t)] \end{aligned}$$

NQS強反転モデル：指数関数励起

印加電圧を以下とする。

$$v_{gs}(t) = V_{gs}e^{j\omega t}$$

$$v_{bs}(t) = V_{bs}e^{j\omega t}$$

$$v_{ds}(t) = V_{ds}e^{j\omega t}$$

これらの小信号に関連した式は線形であるから、以下を得る。

$$u_i(x, t) = U_i(x, \omega)e^{j\omega t}$$

$$i_i(x, t) = I_i(x, \omega)e^{j\omega t}$$

$$i_d(t) = I_d(\omega)e^{j\omega t}$$

$$i_g(t) = I_g(\omega)e^{j\omega t}$$

$$i_b(t) = I_b(\omega)e^{j\omega t}$$

指数関数励起のある場合の関係式

$$I_i(x, \omega) = -\frac{\mu W C'_{ox}}{\alpha_1} \frac{\partial}{\partial x} [U_I(x) U_i(x, \omega)]$$

$$\frac{\partial I_i(x, \omega)}{\partial x} = -j\omega C'_{ox} W U_i(x, \omega)$$

$$U_i(0, \omega) = V_{gs} + (\alpha_1 - 1)V_{bs}$$

$$U_i(L, \omega) = [V_{gs} - V_{ds}] + (\alpha_1 - 1)[V_{bs} - V_{ds}]$$

$$I_d(\omega) = I_i(L, \omega)$$

$$I_g(\omega) = j\omega C'_{ox} W \left[L \frac{\alpha_1 - 1}{\alpha_1} [V_{gs} - V_{bs}] + \frac{1}{\alpha_1} \int_0^L U_i(x, \omega) dx \right]$$

$$I_b(\omega) = j\omega(\alpha_1 - 1)C'_{ox} W \left[L \frac{1}{\alpha_1} [V_{bs} - V_{gs}] + \frac{1}{\alpha_1} \int_0^L U_i(x, \omega) dx \right]$$

小信号電流値 (I_d, I_g, I_b) の表現

$I_d(\omega), I_g(\omega), I_b(\omega)$ は以下で表される。

$$I_d(\omega) = \frac{N_{dd}(\omega)V_{ds} + N_{dg}(\omega)V_{gs} + N_{db}(\omega)V_{bs}}{D(\omega)}$$

$$I_g(\omega) = \frac{N_{gd}(\omega)V_{ds} + N_{gg}(\omega)V_{gs} + N_{gb}(\omega)V_{bs}}{D(\omega)}$$

$$I_b(\omega) = \frac{N_{bd}(\omega)V_{ds} + N_{bg}(\omega)V_{gs} + N_{bb}(\omega)V_{bs}}{D(\omega)}$$

ここで、

$$k, l = d, g, b$$

$$N_{kl}(\omega) = n_{kl0} + (j\omega)n_{kl1} + (j\omega)^2n_{kl2} + \dots, \quad D(\omega) = d_0 + (j\omega)d_1 + (j\omega)^2d_2 + \dots$$

である。また、 y パラメータと以下により関連付けられる。

$$\begin{aligned} y_{dd} &= N_{dd}(\omega)/D(\omega), & y_{dg} &= N_{dg}(\omega)/D(\omega), & y_{db} &= N_{db}(\omega)/D(\omega) \\ y_{gd} &= N_{gd}(\omega)/D(\omega), & y_{gg} &= N_{gg}(\omega)/D(\omega), & y_{gb} &= N_{gb}(\omega)/D(\omega) \\ y_{bd} &= N_{bd}(\omega)/D(\omega), & y_{bg} &= N_{bg}(\omega)/D(\omega), & y_{bb} &= N_{bb}(\omega)/D(\omega) \end{aligned}$$

一般的なyパラメータモデル(等価回路)との関連付け

yパラメータの y_{gd}, y_{gb}, y_{bd} は直接関連付けられる。
他のパラメータは、以下によって関連付けられる。

$$y_{gs} = -y_{gg} - y_{gd} - y_{gb}$$

$$y_{bs} = -y_{bb} - y_{bd} - y_{bg}$$

$$y_{sd} = -y_{dd} - y_{gd} - y_{bd}$$

NQSの場合のyパラメータ

ソース側のy

$$\begin{cases} -y_{gs} = j\omega C_{gs} \frac{1 + j\omega\tau_2 + \dots}{1 + j\omega\tau_1 + \dots} \\ -y_{bs} = j\omega C_{bs} \frac{1 + j\omega\tau_2 + \dots}{1 + j\omega\tau_1 + \dots} \end{cases}$$

ドレイン側のy

$$\begin{cases} -y_{gd} = j\omega C_{gd} \frac{1 + j\omega\tau_3 + \dots}{1 + j\omega\tau_1 + \dots} \\ -y_{bd} = j\omega C_{bd} \frac{1 + j\omega\tau_3 + \dots}{1 + j\omega\tau_1 + \dots} \end{cases}$$

$$-y_{gb} = j\omega C_{gb} + \frac{(j\omega)^2 C_{gb,sat} \tau_4 + \dots}{1 + j\omega\tau_1 + \dots}$$

$$-y_{sd} = \frac{g_{sd}}{1 + j\omega\tau_1 + \dots}$$

$$\begin{aligned} y_m &= \frac{g_m}{1 + j\omega\tau_1 + \dots} \\ y_{mb} &= \frac{g_{mb}}{1 + j\omega\tau_1 + \dots} \\ y_{mx} &= 0 \end{aligned}$$

$$\begin{cases} \tau_1 = \frac{4}{15} \frac{1}{\omega_0} \frac{1 + 3\eta + \eta^2}{(1 + \eta)^3} \\ \tau_2 = \frac{1}{15} \frac{1}{\omega_0} \frac{2 + 8\eta + 5\eta^2}{(1 + \eta)^2 (1 + 2\eta)} \\ \tau_3 = \frac{1}{15} \frac{1}{\omega_0} \frac{5 + 8\eta + 2\eta^2}{(1 + \eta)^2 (2 + \eta)} \\ \tau_4 = \frac{2}{15} \frac{1}{\omega_0} \frac{2 + 13\eta + 30\eta^2 + 13\eta^3 + 2\eta^4}{(1 + \eta)^5} \end{cases}$$

$$\omega_0 = \frac{\mu(V_{GS} - V_T)}{\alpha L^2}$$

低周波の場合の y パラメータ

低周波の場合 ($\omega \ll \omega_0$)、

$$\begin{aligned} -y_{gs} &\approx j\omega C_{gs}, & -y_{bs} &\approx j\omega C_{bs}, & -y_{gd} &\approx j\omega C_{gd} \\ -y_{bd} &\approx j\omega C_{bd}, & -y_{gb} &\approx j\omega C_{gb}, & -y_{sd} &\approx g_{sd} \\ y_m &\approx g_m, & y_{mb} &\approx g_{mb}, & y_{mx} &= 0 \end{aligned}$$

となり、高周波モデルが低/中間周波モデルに一致する。
また、 V_{DS} または V_{GS} が小さく、 V_{SB} が大きい場合、

$$\frac{y_{bs}}{y_{gs}} \approx \frac{y_{bd}}{y_{gd}} \approx \frac{y_{mb}}{y_m} \approx \frac{dV_T}{dV_{SB}} = \alpha_1 - 1$$

が成立する。

$$\therefore \frac{C_{bs}}{C_{gs}} \approx \frac{C_{bd}}{C_{gd}} \approx \frac{C'_{bc}(V_{SB})}{C'_{ox}} \approx \frac{g_{mb}}{g_m} \approx \frac{dV_T}{dV_{SB}} = \alpha_1 - 1$$

NQSの場合の y パラメータの近似

ソース側の y
ドレイン側の y

$$\begin{cases} -y_{gs} \approx \frac{j\omega C_{gs}}{1 + j\omega(\tau_1 - \tau_2)}, & \omega\tau_2 \ll 1 \\ -y_{bs} \approx \frac{j\omega C_{bs}}{1 + j\omega(\tau_1 - \tau_2)}, & \omega\tau_2 \ll 1 \\ -y_{gd} \approx \frac{j\omega C_{gd}}{1 + j\omega(\tau_1 - \tau_3)}, & \omega\tau_3 \ll 1 \\ -y_{bd} \approx \frac{j\omega C_{bd}}{1 + j\omega(\tau_1 - \tau_3)}, & \omega\tau_3 \ll 1 \end{cases}$$

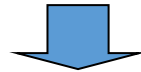
$$-y_{gb} \approx j\omega C_{gb} + y_a$$

但し、 $y_a \approx \frac{(j\omega)^2 C_{gb,sat} \tau_4}{1 + j\omega\tau_1}$

飽和領域では、 $y_a \approx 0$, 非飽和領域且つ V_{DS} 小では、 y_a は y_{gb} の中では主モードであるが、 y_{gb} は他に比べて小さい。

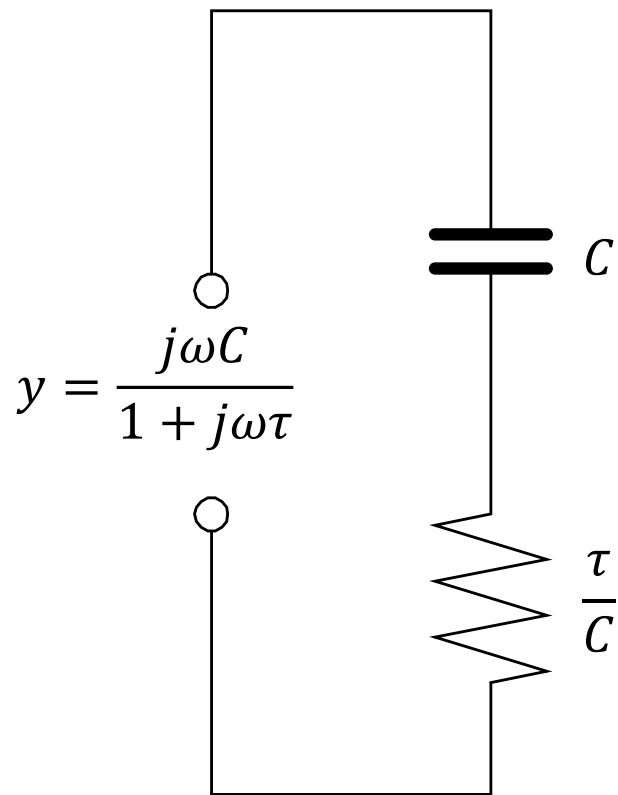
$$\begin{aligned} -y_{sd} &\approx \frac{g_{sd}}{1 + j\omega\tau_1}, & \omega\tau_1 \ll 1 \\ y_m &\approx \frac{g_m}{1 + j\omega\tau_1}, & \omega\tau_1 \ll 1 \\ y_{mb} &\approx \frac{g_{mb}}{1 + j\omega\tau_1}, & \omega\tau_1 \ll 1 \\ y_{mx} &\approx 0 \end{aligned}$$

近似方法



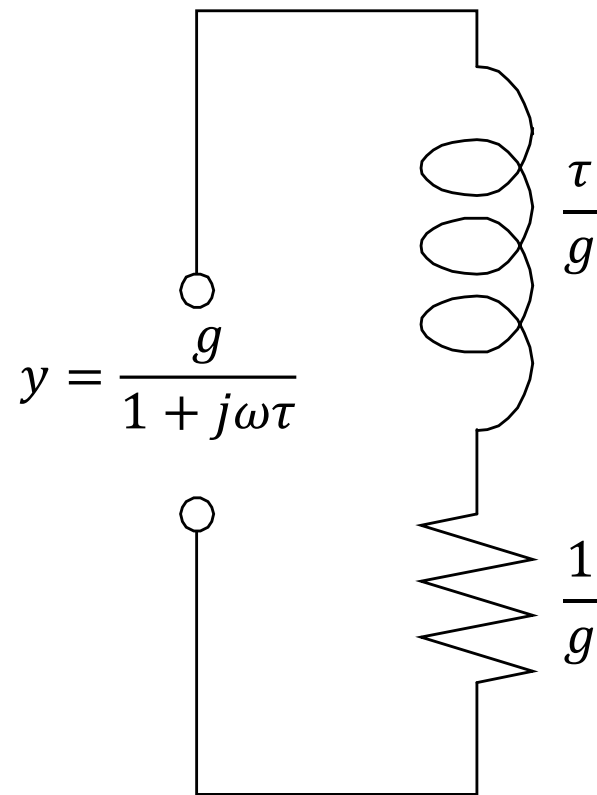
$$\omega\tau_2 \ll 1 \text{ の } \Rightarrow 1 + j\omega\tau_2 \text{ が } (1 - j\omega\tau_2)^{-1}$$

yパラメータの等価回路



$$y = \frac{j\omega C}{1 + j\omega\tau}$$

$y_{gs}, y_{bs}, y_{gd}, y_{bd}$



$$y = \frac{g}{1 + j\omega\tau}$$

y_{sd}

NQS小信号等価回路

時定数の関係

$$R_{gs}C_{gs} = R_{bs}C_{bs} = \tau_1 - \tau_2$$

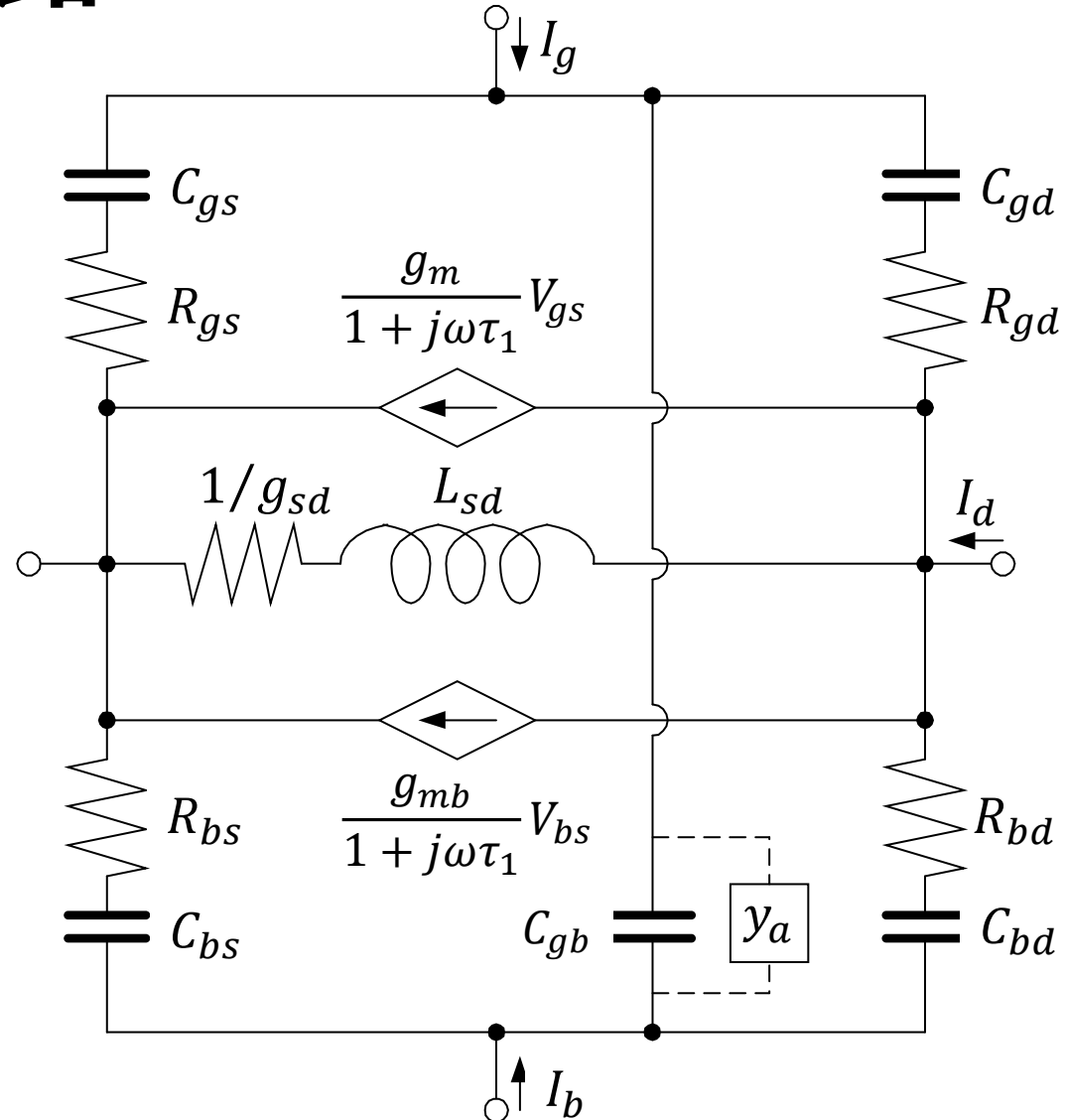
$$R_{gd}C_{gd} = R_{bd}C_{bd} = \tau_1 - \tau_3$$

$$L_{sd}g_{sd} = \tau_1$$

抵抗の関係

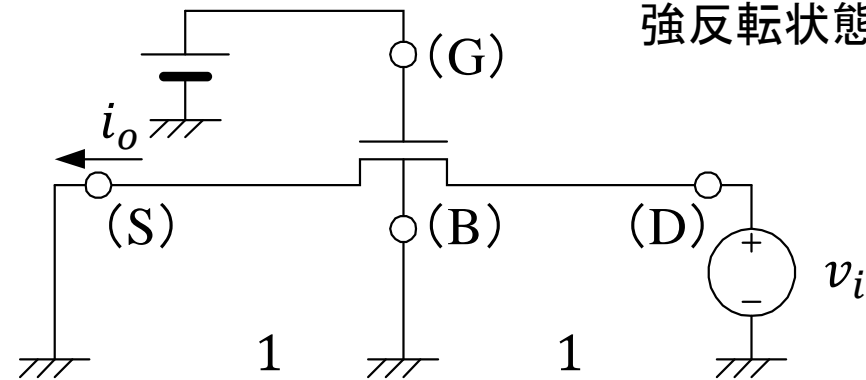
$$R_{kl} \propto (\omega_0 C_{ox})^{-1}$$

$$= \left(\frac{L}{W}\right) \frac{\alpha}{\mu C'_{ox} (V_{GS} - V_T)}$$



インダクタンス成分の解釈

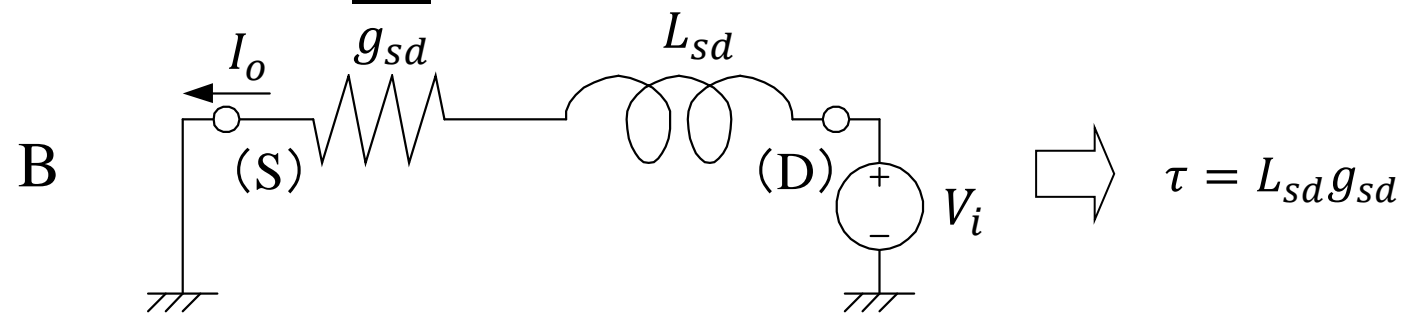
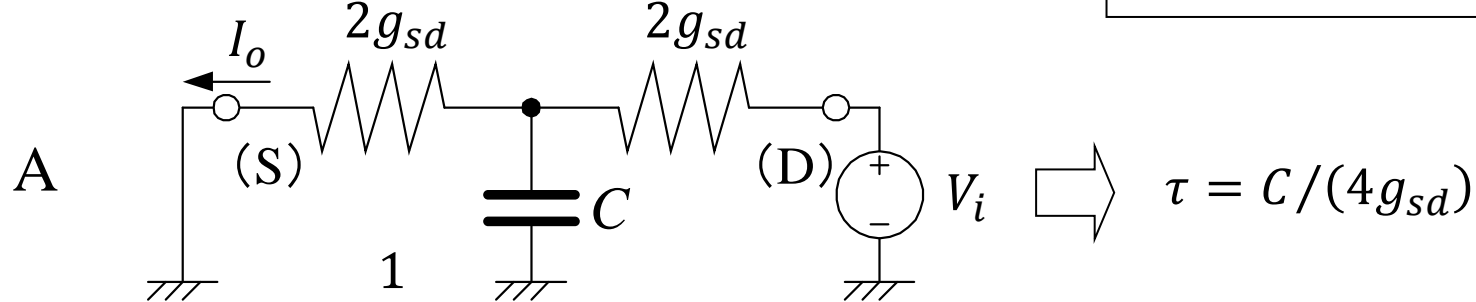
強反転状態: チャネルは均一抵抗



AとBで同じ



$$I_o = \frac{g_{sd}}{1 + j\omega\tau} V_i$$



完全QSモデルとNQSモデルの比較

$\omega\tau_1 \ll 1$ の場合、 $(1 + j\omega\tau_1)^{-1} \approx 1 - j\omega\tau_1$ であるから、

$$-y_{sd} \approx g_{sd} - j\omega\tau_1 g_{sd}, \quad \omega\tau_1 \ll 1$$

$$y_m \approx g_m - j\omega\tau_1 g_m, \quad \omega\tau_1 \ll 1$$

$$y_{mb} \approx g_{mb} - j\omega\tau_1 g_{mb}, \quad \omega\tau_1 \ll 1$$

となる。完全QSモデルの場合、

$$-y_{sd} = g_{sd} + j\omega C_{sd}$$

$$y_m = g_m - j\omega C_m$$

$$y_{mb} = g_{mb} - j\omega C_{mb}$$

であるから、

$$\tau_1 g_{sd} = -C_{sd}, \quad \tau_1 g_m = C_m, \quad \tau_1 g_{mb} = C_{mb}$$

となり、NQSモデルは完全QSモデルになる。但し、 C_{mx} は無視する。

複素数係数を用いない等価回路

$$\frac{g_m}{1 + j\omega\tau_1} V_{gs} = g_m V_1$$

$$\frac{g_{mb}}{1 + j\omega\tau_1} V_{bs} = g_{mb} V_2$$

$$V_1 = \frac{1}{1 + j\omega\tau_1} V_{gs}$$

$$V_2 = \frac{1}{1 + j\omega\tau_1} V_{bs}$$

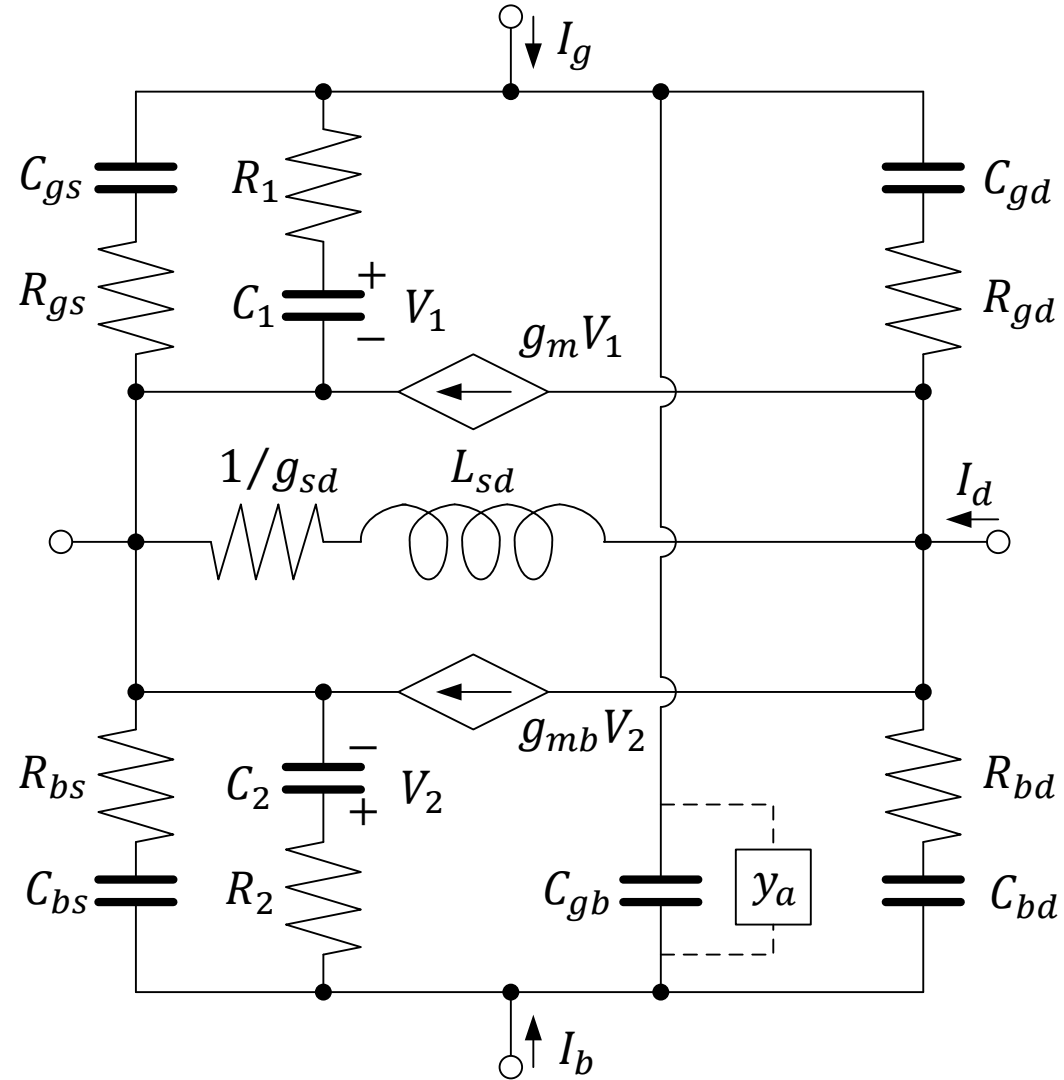
$$\tau_1 = R_1 C_1 = R_2 C_2$$

$$C_1 = 0.001 C_{gs},$$

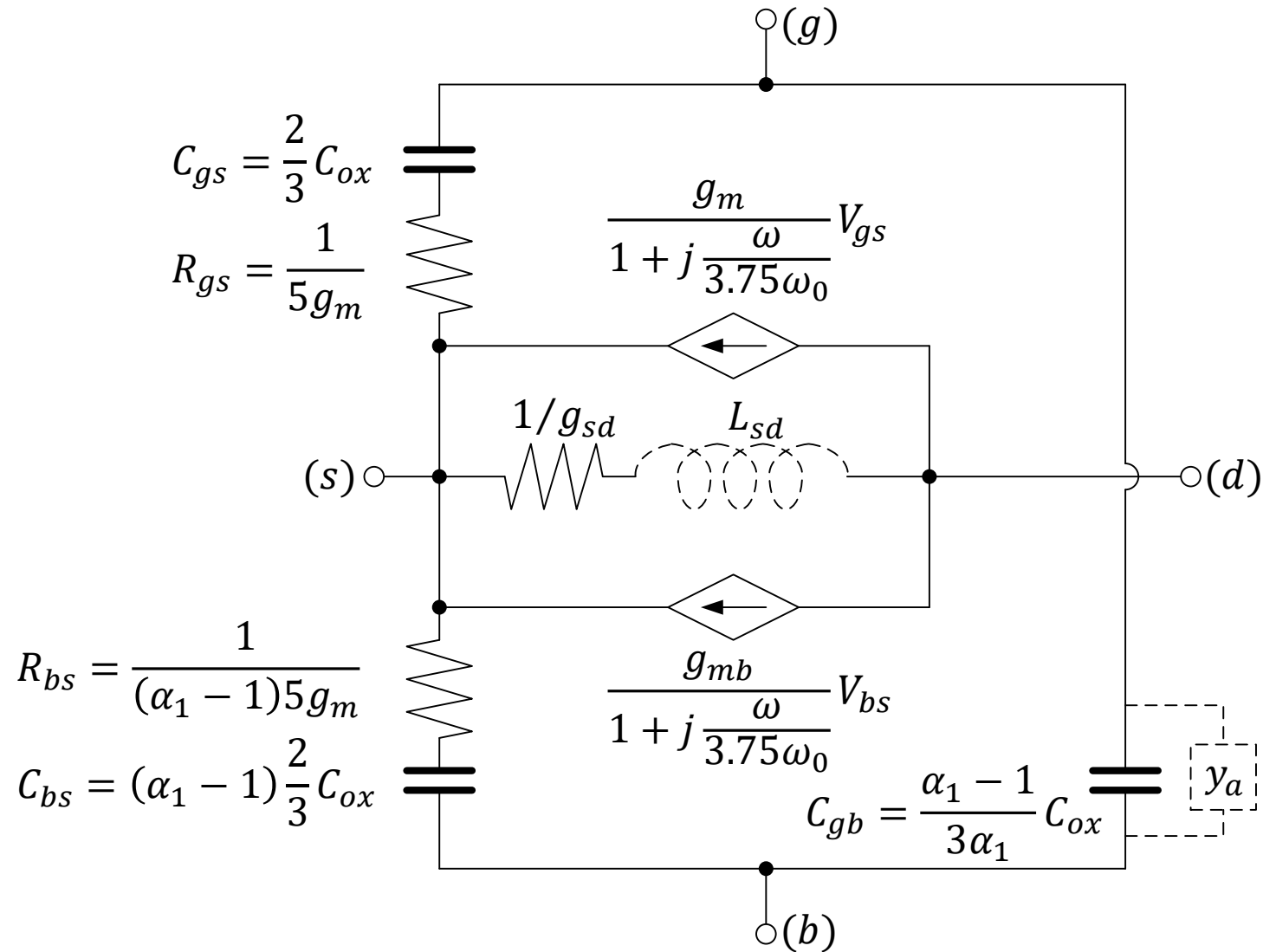
$$C_2 = 0.001 C_{bs},$$

$$R_1 = \frac{\tau_1}{C_1}$$

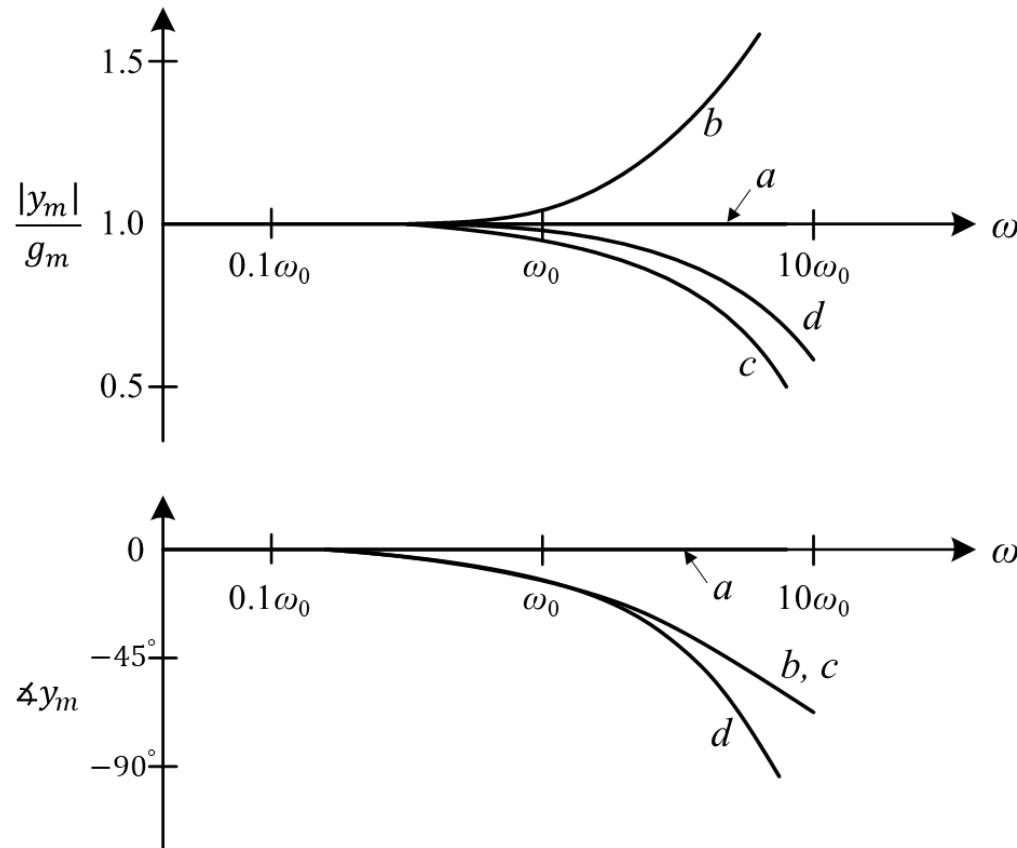
$$R_2 = \frac{\tau_1}{C_2}$$



飽和領域での等価回路



y_m の規格化された大きさと位相 vs. ω

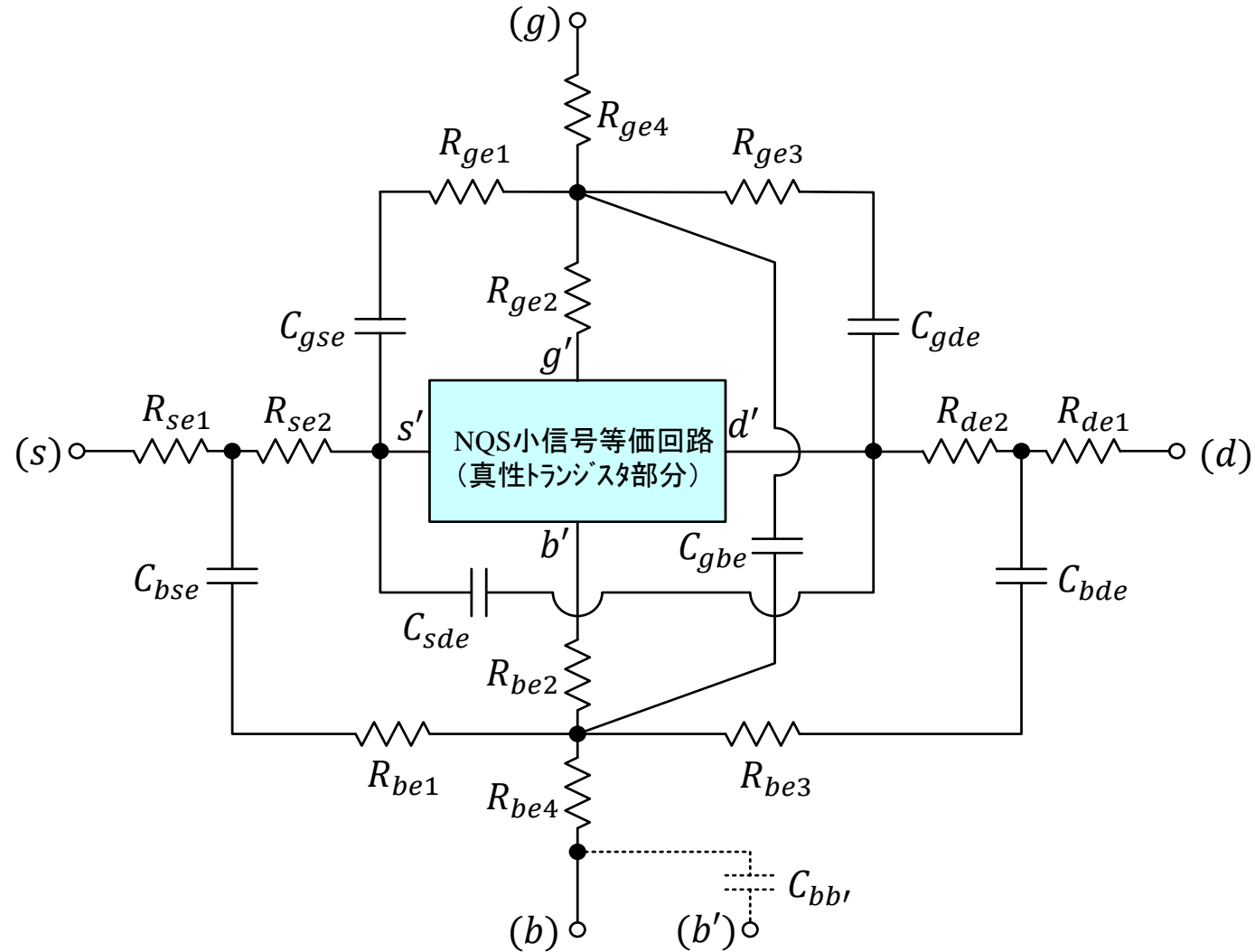


- a: 低/中間周波モデル $\sim \omega_0/10$
- b: 完全QSモデル $\sim \omega_0/3$
- c: NQS(高周波)モデル $\sim \omega_0$
- d: 高次項含むモデル $\sim 10\omega_0$

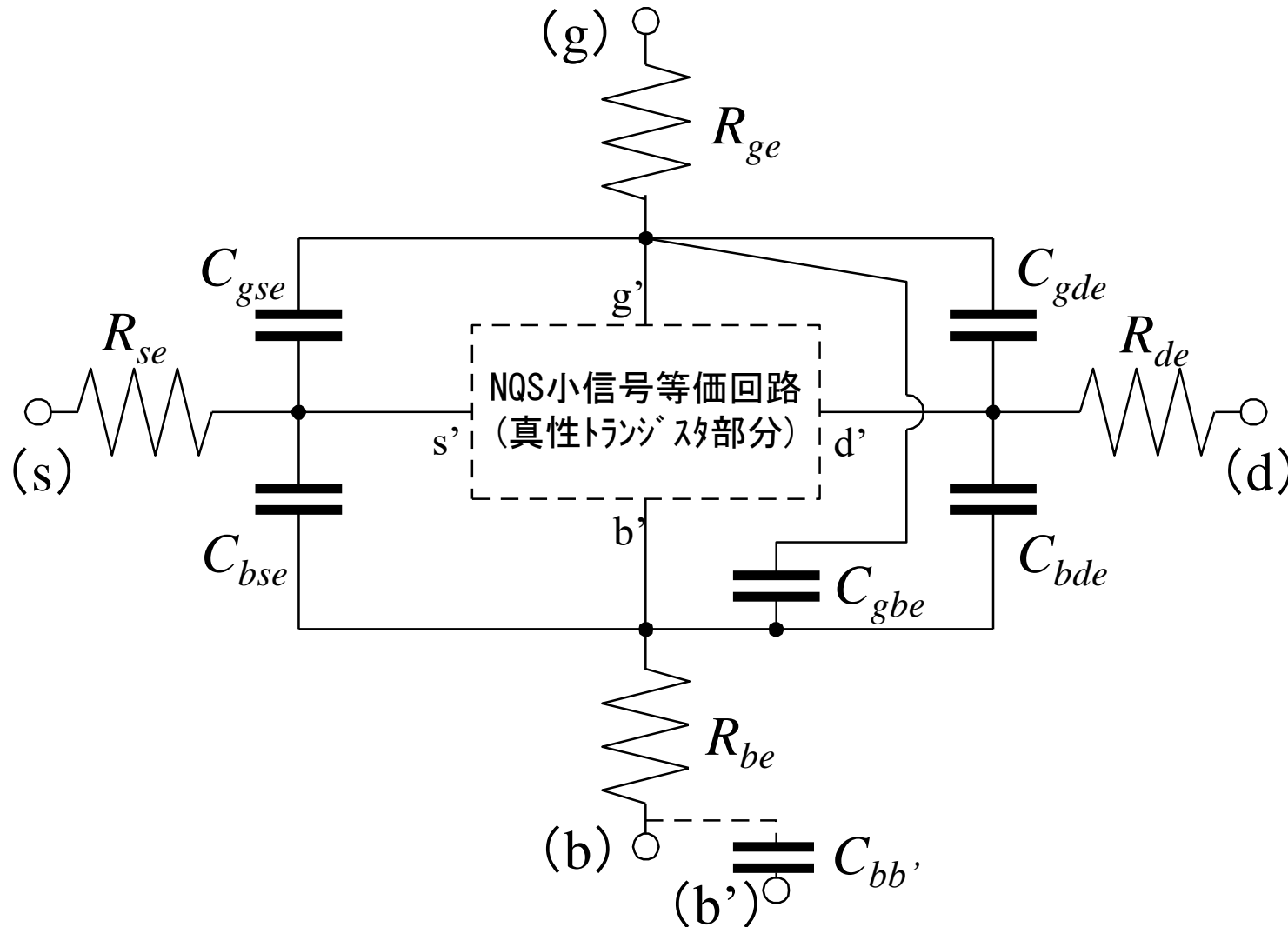
$$\omega_0 = \frac{\mu(V_{GS} - V_T)}{\alpha L^2}$$

M. Bagheri and Y. Tsvetkov, "A small-signal dc-to-high-frequency nonquasi-static model for the four-terminal MOSFET valid in all regions of operations," IEEE Transactions on Electron Devices, vol. ED-32, pp. 2383-2391, November 1985.

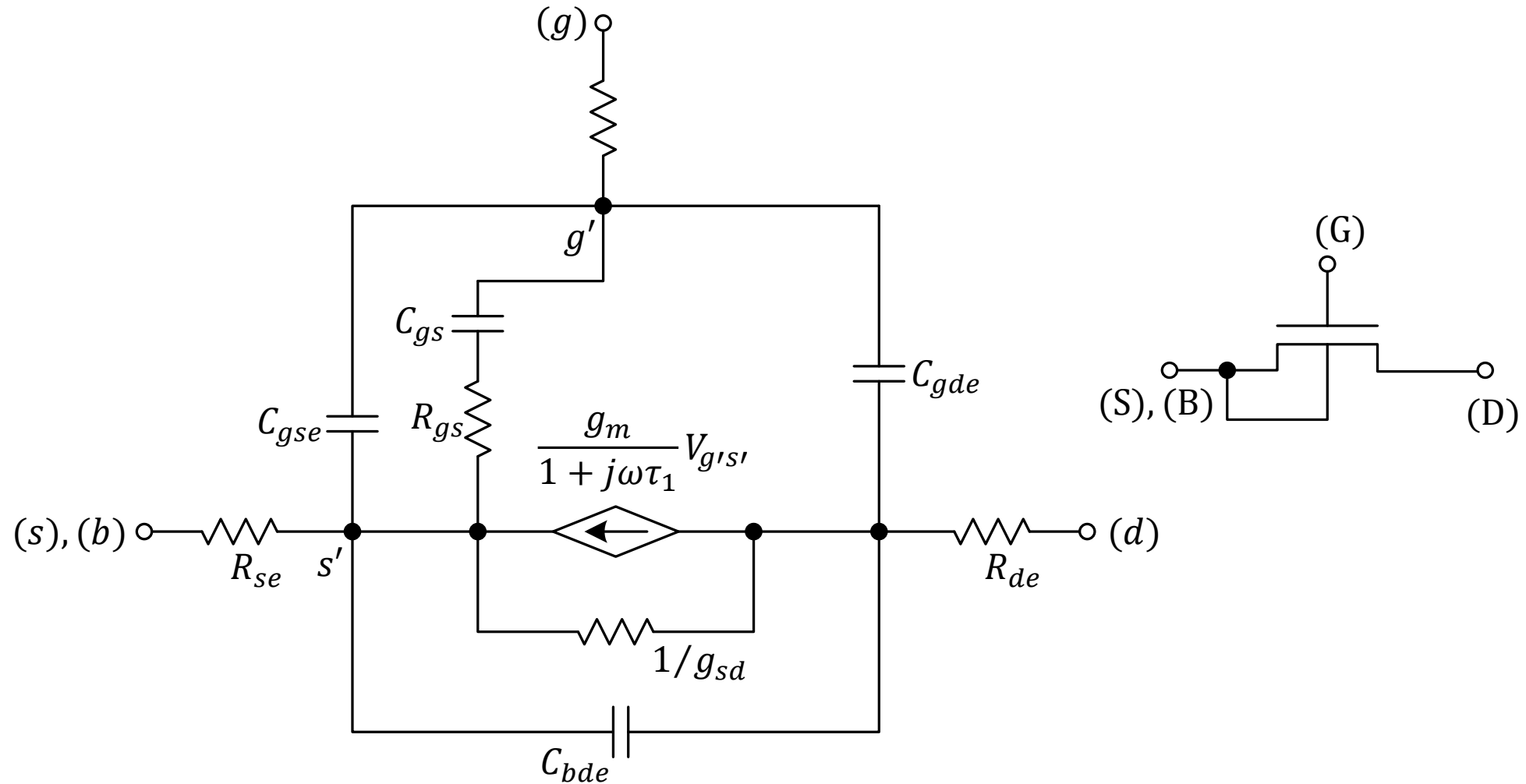
完全トランジスタの小信号モデル



完全トランジスタの小信号モデル(実用的)



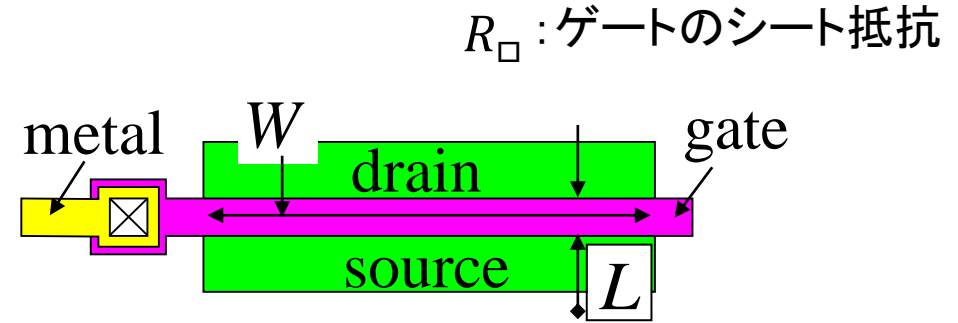
ソースと基板を短絡した場合の小信号モデル：飽和状態



ゲート抵抗の分布

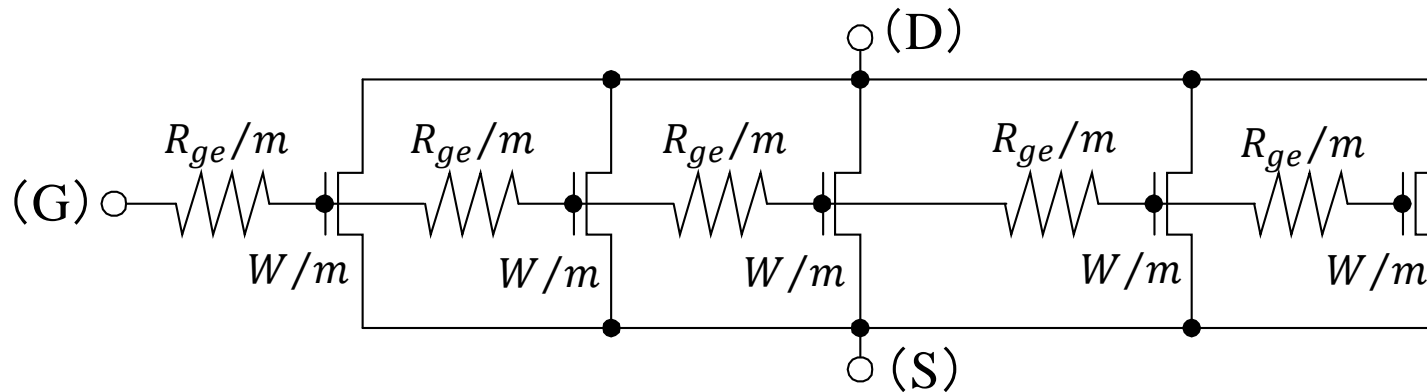
片側コンタクトの場合の実効ゲート抵抗

$$R_{ge,eff} = \frac{1}{3} \frac{W}{L} R_{\square}$$



両側コンタクトの場合の実効ゲート抵抗

$$R_{ge,eff} = \frac{1}{12} \frac{W}{L} R_{\square}$$



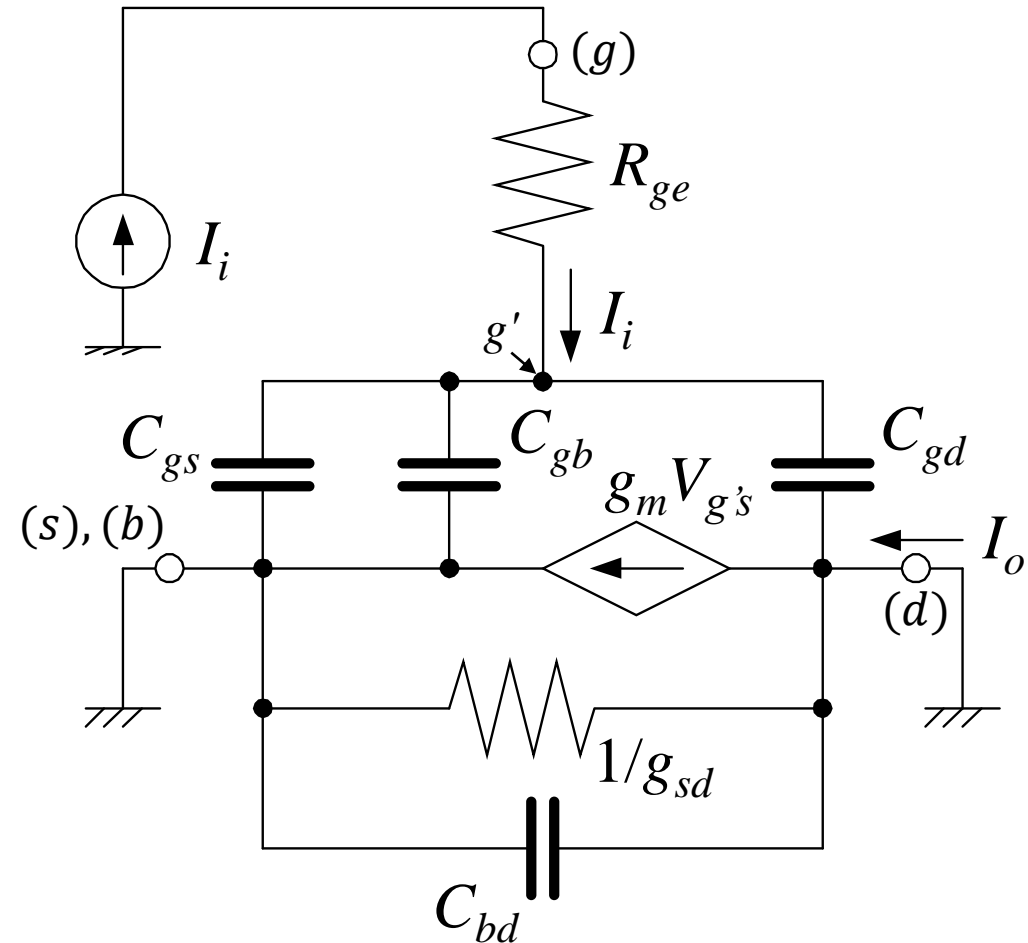
トランジション周波数評価回路

出力電流

$$I_o \cong g_m V_{g's} = \frac{g_m I_i}{j\omega C_g}$$

(1) $C_g = C_{gs} + C_{gb} + C_{gd}$
⇒ 真性+外部容量

(2) $C_{gd}, C_{bd}, 1/g_{sd}$
を流れる電流 ⇒ 無視



トランジション周波数

真性部分と外部の容量成分を含めたゲート(g')～グランド間の容量 $C_g (= C_{gs} + C_{gb} + C_{gd})$ を使うと、ゲート(g')～グランド間の電圧 $V_{g's}$ は $I_i/j\omega C_g$ である。また、出力電流は $I_o = g_m V_{g's} = g_m I_i/j\omega C_g$ となる。ここで、 g_{sd} , C_{bd} , C_{gd} に流れる電流を無視してある。したがって、この場合の利得は、 $I_o/I_i = g_m/j\omega C_g$ である。トランジション周波数 ω_T は、 $|I_o/I_i| = 1$ から、以下になる。

$$\omega_T = \frac{g_m}{C_g}$$

速度飽和がない場合、 $g_m = \frac{W}{L} \frac{\mu C'_{ox}}{\alpha} (V_{GS} - V_T)$, $V_{DS} > V'_{DS}$, $C_g = C'_{ox} WL$ とすると、 ω_T は以下になる。

$$\omega_T = \frac{\mu(V_{GS} - V_T)}{\alpha L^2} = \omega_0$$

速度飽和がある場合、 $g_m \approx WC'_{ox} |v_d| T_{\max}$

$$\omega_T = \frac{|v_d|_{\max}}{L}$$

最大周波数

最大周波数: Unity Power Gain Frequency

ω_{\max} : Power Gain = 1, Power Gain = (Load Power) / (Input Power)
一方向(フィードバックのない)場合の Power Gain は

$$\omega_T^2 / [4R_{ge}\omega^2(g_{sd} + \omega_T C_{gd})]$$

となる。これが1のところの ω が ω_{\max}

$$\omega_{\max} = \frac{\omega_T}{\sqrt{4R_{ge,eff}(g_{sd} + \omega_T C_{gd})}}, \quad R_{se} \ll R_{ge}, \quad R_{ge} \rightarrow R_{ge,eff}$$

$R_{ge,eff}$ を小さくすることが ω_{\max} を大きくする。

⇒ シリサイドゲート、メタルゲート、マルチコンタクト、デバイスの分割(寄生容量に注意)