

(388) 冷間圧延における3次元変形領域の簡易理論式

新日本製鐵株 名古屋製鐵所 大矢 清 土井公明
○酒本義嗣

1. 緒言

冷間圧延における板エッジ近傍の3次元変形は、エッジドロップあるいは板幅変動の原因となるが、従来よりこの3次元変形については、3次元圧延理論に基づく解析や実験により研究が為されてきた。本報では冷間圧延における3次元変形領域を求める簡易理論式を導き、その妥当性を検討した。

2. 解析

2-1 仮定

$$(i) \text{ クーロン摩擦が成立 } \tau_0 = \mu P \quad (1)$$

$$(ii) \text{ 中立点では } \alpha = 90^\circ \quad (2)$$

$$(iii) \text{ 圧延圧力 } P \text{ は巾方向で一定 } \frac{\partial P}{\partial y} = 0 \quad (3)$$

2-2 力の釣合式

$$\text{圧延方向 } h \frac{\partial \sigma_x}{\partial x} + \sigma_x \frac{\partial h}{\partial x} = P \tan \theta - \tau_{10} \quad (4)$$

$$\tau_{10} = \tau_0 \cos \alpha \quad (5)$$

$$\tau_{10} = \text{Min} \left(\frac{Y}{2}, \mu P \right) \quad (6)$$

$$\text{板巾方向 } h \frac{\partial \sigma_y}{\partial y} - \tau_{20} = 0 \quad (7)$$

$$\tau_{20} = \tau_0 \sin \alpha \quad (8)$$

2-3 3次元変形域での巾方向応力

仮定(i), (ii)及び式(8)より板巾方向の力の釣合式(7)は

$$h \frac{\partial \sigma_y}{\partial y} - \mu P = 0 \quad (9)$$

仮定(iii)と境界条件 $y = 0$ で $\sigma_y = 0$ より、式(9)を解き、

$$\sigma_y = \frac{\mu P}{h} y \quad (10)$$

2-4 2次元変形域での巾方向応力

$$\text{平面ひずみ条件式 } \sigma_y = \frac{\sigma_x + P}{2} \quad (11)$$

$$\text{2次元降伏条件式 } P - \sigma_x = \frac{2}{\sqrt{3}} Y \quad (12)$$

式(11), (12)より σ_y を P で表わすと

$$\sigma_y = P - \frac{Y}{\sqrt{3}} \quad (13)$$

2-5 3次元変形領域 (δ …板エッジからの距離)

3次元変形領域を表わす巾方向位置 δ は図2に示すように、3次元変形と2次元変形の境界として求めることができる。

即ち δ の位置では式(10)と(13)が同時に成立し、 δ を求める

以下の理論式が導かれる。 $\delta = \frac{h}{\mu} \left(1 - \frac{1}{\sqrt{3}} \frac{Y}{P} \right)$

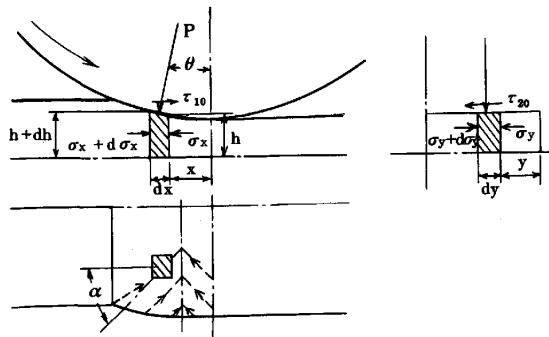


Fig. 1 Notations used for analysis of strip deformation

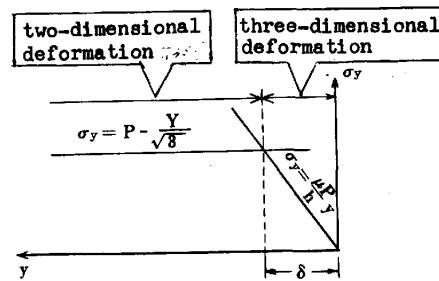


Fig. 2 Concept of three-dimensional deformation zone (δ)

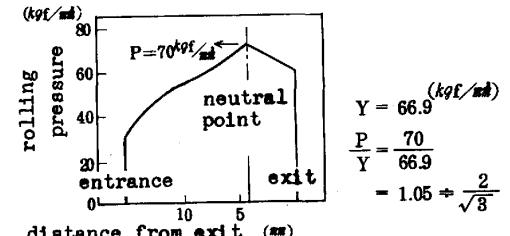


Fig. 3 Distribution of rolling pressure in No.1 stand of real cold rolling mill

3. 理論式の検討

実機ミル1号スタンドでは図3に示すように、大略 $P = \frac{2}{\sqrt{3}} Y$ 従って式(14)は $\delta = \frac{1}{2} \frac{h}{\mu}$ と簡単に表わされ、板厚 $h = 2.1 \text{ mm}$, $\mu = 0.04$ のとき $\delta = 26 \text{ mm}$ となり、実機でのエッジドロップ形成領域とほぼ一致する。

4. 結言 3次元変形の及ぶ限界を2次元変形との境界として把え、巾方向応力の連続性から3次元変形領域を求める簡易理論式を導き、ほぼ妥当な計算結果が得られることを示した。